

Тақризчилар: Ўзбекистон ССР Фанлар Академиясининг мухбир аъзоси,
физика - математика фанлари доктори, профессор
Т. Д. Джураев, физика - математика фанлари
доктори, профессор *Х. Р. Латипов*

Ушбу дарслик университетларнинг «математика» ва «амалий математика» ихтисосликлари бўйича таълим олаётган студентлари учун мулжалланган бўлиб, ундан педагогика институтлари, олий техника ўқув юртлари студентлари ҳам фойдаланишлари мумкин.

Китобнинг 1 — 11-боблари оддий дифференциал тенгламаларга, 12-боби хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларга бағишланган.

Китобда дифференциал тенгламалар назариясини баён қилиш билан бирга, унинг амалий масалаларни ечишга татбиқ этилишига ҳам катта эътибор берилган.

© «Ўқитувчи» нашриёти, Т., 1982 й.

С 20203 — 214
353(04) — 82 169 — 82 1702030000

СЎЗ БОШИ

Дифференциал тенгламаларга бағишланган китоблар рус, инглиз ва бошқа тилларда қўллаб чоп этилган. Улар ичида совет олимлари Л. С. Понтрягин, В. В. Степанов, И. Г. Петровскийлар томонидан яратилган дарсликларни алоҳида қайд қилиб ўтиш лозим. Ўзбек тилида илк дарслик академик Т. Н. Қори-Ниёзий томонидан 40-йилларда ёзилган. Ўтган давр ичида дифференциал тенгламалар назарияси ва унинг татбиқ доираси кенгайди ва янада бойиди. Шу муносабат билан ўзбек тилида ҳозирги замон талабларига жавоб берадиган, амалдаги программаларга мос келадиган дарслик ёзиш зарурати вужудга келди. Мазкур китоб шу йўлда қўйилган илк қадам бўлиб, унга авторларнинг В. И. Ленин номли Тошкент Давлат университети математика ҳамда амалий математика ва механика факультетларида узоқ йиллар давомида ўқиган лекциялари асос қилиб олинди. Дарслик университетларнинг «математика» ва «амалий математика» ихтисосликлари студентлари учун мўлжалланган, лекин ундан педагогика институтлари, олий техника ўқув юртлари студентлари ҳам фойдаланишлари мумкин.

Дарсликда дифференциал тенгламалар назариясини баён қилиш билан бирга уларнинг амалий масалаларни ечишга татбиқ этилишига ҳам катта эътибор берилди. Бу соҳада Л. С. Понтрягиннинг рус тилида чоп этилган китобидан кенг фойдаланилди.

Ф. Энгельс ўзининг «Табиат диалектикаси» китобида дифференциал ҳисобнинг имкониятлари ҳақида бундай деган эди: «Дифференциал ҳисобгина табиатшуносликка фақат ҳолатларни эмас, балки жараёнларни: ҳаракатни ҳам математик тавсифлаш имконини берди»^{*)}.

Дарҳақиқат, физика, экономика, биология, химия, медицина ва бошқа фанларда учрайдиган қўллаб жараёнлар дифференциал тенгламалар ёрдамида тавсифланади. Шу тенгламаларни ўрганиш билан тегишли жараёнлар ҳақида бирор маълумотга, тасаввурга эга бўламиз. Ўша дифференциал тенгламалар ўрганилаётган жараённинг математик моделидан иборат бўлади. Бу модель қанча мукамал бўлса, дифференциал тенгламаларни ўрганиш натижасида олинган маълумотлар жараёнларни шунча тўла тавсифлайди. Шуниси қизиқки, табиатда учрайдиган турли жараёнлар бир хил дифференциал тенгламалар

^{*)} Ф. Энгельс. Диалектика природы. Изд. Политическая литература, М. 1975. стр. 237

билан тавсифланиши мумкин. Бу эса «бир ўқ билан икки қаргани уриш» имконини беради, яъни агар бирор математик моделни тўла ўрганилса, тегишли натижадан турли жараёнларни тушунтиришда фойдаланса бўлади. Айтилган фикрлар дифференциал тенгламаларнинг умумий назарияси ва амалий масалаларни ечишга татбиқи муҳим аҳамият касб этишини англатади.

Дарслик олий ўқув юртларининг дифференциал тенгламалар бўйича мавжуд программалар асосида ёзилган бўлиб, баён этилган материал тилининг равонлигига, математик жиддийлигига катта эътибор берилди. Кўпчилик мавзулар баёнига ижодий ёндашилди. Жумладан, дифференциал тенглама (тенгламалар системаси) ечимининг мавжудлиги ва ягоналиги, ε - тақрибий ечим, чегаравий масалалар, чизиқли бир жинсли ва бир жинсли бўлмаган тенгламаларни (системаларни) ўрганишда Грин функциясидан фойдаланиш, лимит давралар, ечимларнинг турғунлиги каби қатор мавзуларни санаб ўтиш мумкин.

Китобдаги биринчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларга оид материални академик М. С. Салоҳитдинов, оддий дифференциал тенгламаларга оид материални эса доцент Ф. Насритдинов ёзди.

Авторлар китоб қўлёмасини синчиклаб ўқиб чиқиб, ўз фикр-мулоҳазаларини билдирган китобнинг илмий муҳаррири ЎзССР Фанлар Академиясининг мухбир аъзоси, физика-математика фанлари доктори, профессор Нуман Юнусович Сатимовга, шунингдек, ЎзССР Фанлар Академиясининг мухбир аъзоси, физика-математика фанлари доктори, профессор Т. Д. Джураевга ва физика-математика фанлари доктори, профессор Х. Р. Латиповга ўзларининг чуқур миннатдорчиликларини изҳор этадилар.

Авторлар

КИРИШ

1. §. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР ҲАҚИДА ТУШУНЧА

Табиатда учрайдиган турли жараёнлар (автомобиль ҳаракати, самолётнинг учиши, физик, химик ва биологик жараёнлар ва ҳ. к.) ўз ҳаракат қонунларига эга. Баъзи жараёнлар бир хил қонун бўйича содир бўлиши мумкин, бу ҳол эса уларни ўрганиш ишини енгиллаштиради. Аммо жараёнларни тавсифлайдиган қонунларни тўғридан-тўғри топиш ҳар доим ҳам мумкин бўлавермайди. Характерли миқдорлар ва уларнинг ҳосилалари ёки дифференциаллари орасидаги муносабатни топиш табиатан енгил бўлади. Бунда номаълум функция ёки вектор-функция ҳосила ёки дифференциал ишораси остида қатнашган муносабат ҳосил бўлади. Жумладан, $\frac{dy}{dx} = f(x, y)$ биринчи тартибли оддий дифференциал тенглама дейилади. $F(x, y, y') = 0$ — биринчи тартибли ҳосилага нисбатан ечилмаган оддий дифференциал тенглама дейилса, $y^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$, $F(x, y, y', \dots, y^{(n)}) = 0$ — n - тартибли оддий дифференциал тенглама дейилади. $y^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ — n - тартибли юқори тартибли ҳосилага нисбатан ечилган оддий дифференциал тенглама дейилади. Агар $f(x, y, \dots, y^{(n-1)})$ ёки $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ лар $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ ва $y^{(n)}$ аргументларга нисбатан чиқиқли функциялар бўлса, тегишли дифференциал тенглама *чиқиқли* дейилади. Юқоридаги дифференциал тенгламаларда номаълум функция бир аргументли деб қаралади. Аслида номаълум функция кўп аргументли бўлган ҳоллар ҳам тез-тез учрайди. Бундай ҳолда дифференциал тенглама *хусусий ҳосилали* дейилади. Ушбу $F\left(u, \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}\right) = 0$ тенглама биринчи тартибли хусусий ҳосилали тенгламалардан,

$$\Phi\left(u, \frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial u}{\partial y}, \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y}, \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}\right) = 0$$

тенглама эса иккинчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалардан иборат. Қуйидаги

$$\frac{\partial u}{\partial x} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \quad (\text{иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси}),$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (\text{Лаплас тенгламаси}),$$

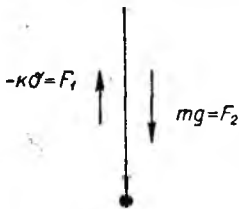
$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = f(x, y) \quad (\text{Пуассон тенгламаси})$$

тенгламалар иккинчи тартибли хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламаларнинг муҳим хусусий ҳоллари ҳисобланади, уларда номаълум функция икки аргументлидир.

2-§. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАГА ОЛИБ КЕЛИНАДИГАН БАЪЗИ МАСАЛАЛАР

1-масала. Массаси m бўлган жисм $v(0) = v_0$ бошланғич тезлик билан бирор баландликдан ташлаб юборилган. Жисм тезлигининг ўзгариш қонунини топинг (1-чизма).

Ньютоннинг иккинчи қонунига кўра:



1-чизма.

$$m \frac{dv}{dt} = F,$$

бу ерда F — жисмга таъсир этаётган кучларнинг йиғиндиси (тенг таъсир этувчиси). Жисмга фақат иккита куч таъсир этиши мумкин деб ҳисоблайлик: ҳавонинг қаршилик кучи $F_1 = -kv$, $k > 0$; ернинг тортиш кучи $F_2 = mg$. Шундай қилиб, математик нуқтаи назардан F куч

а) F_1 га; б) F_2 га; в) $F_1 + F_2$ га тенг бўлиши мумкин.

а) $F = F_2$ бўлсин. Унда биринчи тартибли $m \frac{dv}{dt} = mg$ дифференциал тенгламага эгамиз. Оддий ҳисоблашлар бу тенгламада номаълум функция $v_1(t) = gt + C$ (C — ихтиёрий ўзгармас сон) кўринишда бўлишини кўрсатади. $v(0) = v_0$ бўлгани учун $C = v_0$ деб олиш мумкин, у ҳолда изланган қонун $v_1(t) = gt + v_0$ кўринишда бўлади.

б) Агар $F = F_1$ бўлса, $m \frac{dv}{dt} = -kv$, бунда $v(t) = v_0 e^{-\frac{k}{m}t}$ экани равшан.

в) $F = F_1 + F_2$ бўлсин. Бу ҳолда ушбу $m \frac{dv}{dt} = mg - kv$ ($k > 0$) дифференциал тенгламага келамиз. Демак, номаълум функция v

$$v(t) = Ce^{-\frac{k}{m}t} + \frac{mg}{k}; \quad v(0) = v_0, \quad v_2(t) = \left(v_0 - \frac{mg}{k}\right) e^{-\frac{k}{m}t} + \frac{mg}{k}$$

кўринишда бўлишини кўрсатиш қийин эмас.

Равшанки, $\lim_{k \rightarrow 0} v_2(t) = v_1(t)$. Ҳақиқатан,

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow 0} v_2(t) &= \lim_{k \rightarrow 0} \left[\left(v_0 - \frac{mg}{k}\right) e^{-\frac{k}{m}t} + \frac{mg}{k} \right] = v_0 \lim_{k \rightarrow 0} e^{-\frac{k}{m}t} - \\ &- mg \lim_{k \rightarrow 0} \left(\frac{e^{-\frac{k}{m}t} - 1}{-\frac{k}{m}t} \right) \left(-\frac{t}{m} \right) = v_0 + gt = v_1(t). \end{aligned}$$

2- масала. Массаси m бўлган моддий нуқта тўғри чизиqli ҳаракат қилмоқда. Унинг ҳаракат қонунини топинг.

Ҳар бир моментда G нуқтада қоррдината бўлигача бўлган ма-софа x бўлса (2- чизма), нуқтанинг тезлиги \dot{x} ($\dot{x} = \frac{dx}{dt}$) бўлади. Мод-

дий нуқтага икки ташқи куч: ишқаланиш кучи $-bx$, $b > 0$ ва таранг-лик кучи $-kx$, $k > 0$ таъсир этади дейлик. Ньютоннинг иккинчи қонунига асосан G нуқтанинг ҳаракати

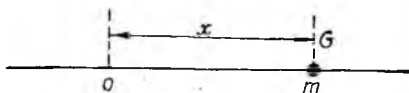
$$m\ddot{x} = -bx - kx$$

қонун билан содир бўлади. Бу ик-кинчи тартибли дифференциал тенг-ламадир. Агар моддий нуқта двигател билан таъминланган бўлиб, двигателнинг G нуқтага таъсир кучи F бўлса, у ҳолда G нинг ҳаракат қонуни

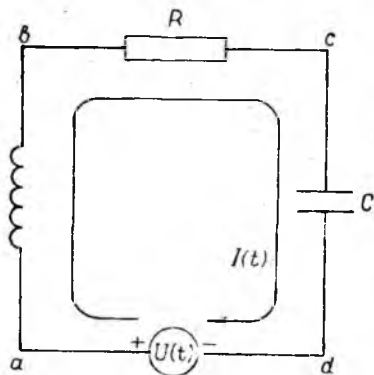
$$m\ddot{x} = -bx - kx + F$$

бўлади. Кўпинча F миқдор $|F| \leq F_0 = \text{const}$ муносабатга бўйсунди.

3- масала. Тўртта икки қутб-ликлардан тузилган ёпиқ электр занжири берилган (3- чизма). Икки қутб-ликлар: ab — индуктивлик (L), bc — қаршилик (R), cd — сиғим (C); кучланиш манбаи ($U(t)$) — da . Вақт ўтиши билан ёпиқ электр занжирида электр токи $I(t)$ нинг ўзгариш қо-нунини топинг.



2- чизма.



3- чизма.

Кирхгофнинг биринчи қонунига кўра ([1], 83—84- бетлар)

$$I_{ab}(t) + I_{cb}(t) = 0 \quad I_{ab}(t) = I_{bc}(t).$$

Шунга ўхшаш,

$$I_{bc}(t) = I_{ca}(t), \quad I_{da}(t) = I_{ab}(t),$$

яъни

$$I_{ab}(t) = I_{bc}(t) = I_{ca}(t) = I_{da}(t) = I(t).$$

Кирхгофнинг иккинчи қонунига кўра:

$$U_{ab}(t) + U_{bc}(t) + U_{ca}(t) + U_{da}(t) = 0.$$

Энди

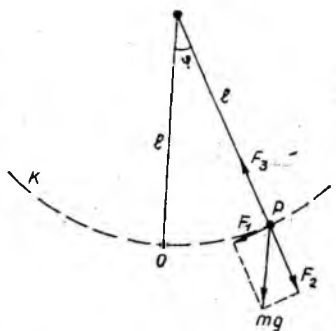
$$U_{ab}(t) = L \frac{dI(t)}{dt}, \quad U_{bc}(t) = RI(t).$$

$$U_{ca}(t) = \frac{1}{C} \int I(t) dt, \quad U_{da}(t) = -U(t)$$

муносабатлардан фойдалансак:

$$L \frac{dI(t)}{dt} + RI(t) + \frac{1}{C} \int I(t) dt - U(t) = 0.$$

Агар $U(t) \in C^1$ (C^1 — бир марта узлуксиз дифференциалланувчи функциялар синфи) бўлса, у ҳолда юқоридаги тенгламанинг ҳар бир ҳадини t бўйича дифференциаллаб, $I(t)$ нинг ўзгариш қонунини ифодаловчи



4 - чизма.

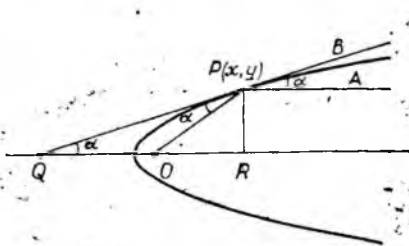
$$L \frac{d^2 I(t)}{dt^2} + R \frac{dI(t)}{dt} + \frac{1}{C} I(t) = \frac{dU(t)}{dt}$$

тенгламага келамиз. Албатта, бу масалада ҳам турли хусусий ҳолларни кўриш мумкин эди.

4- масала. Математик маятникнинг ҳаракат тенгламасини келтириб чиқаринг. Вертикал текисликда ётган l радиусли K айлана бўйлаб оғирлик кучи таъсири остида ҳаракат қилувчи m массага эга бўлган P нуқта математик маятникни тасвирлайди (4- чизма). Ҳар бир моментда

P нуқтанинг ўрни $\varphi(t)$ бурчак билан тўла аниқланади. Масаланинг шarti бўйича P нуқта фақат оғирлик кучи таъсири остида ҳаракат қилади. Аммо бу ҳаракатда айлананинг роли бор. У P нуқтани айлана бўйлаб ҳаракат қилишга мажбур этади, яъни P нуқтага айлананинг ички нормали бўйича йўналган F куч билан таъсир этади. Агар тортиш кучи mg ни иккита ташкил ташкил этувчига ажратсак: $F_1 = -mg \sin \varphi$, $F_2 = -mg \cos \varphi$, у ҳолда $F_3 + F_2 = 0$ бўлади. Шундай қилиб, P га таъсир этаётган кучларнинг тенг таъсир этувчиси $F = F_1 + F_2 + F_3 = F_1 = -mg \sin \varphi$. Демак, P нуқтанинг ҳаракат тенгламаси Ньютоннинг иккинчи қонунига асосан

$$ml\ddot{\varphi} = -mg \sin \varphi \quad \text{ёки} \quad l\ddot{\varphi} + g \sin \varphi = 0$$



5 - чизма.

кўринишда бўлади.

5- масала. Агар ёруғлик манбаи O нуқтага ўрнатилган бўлса, кўзгунинг формаси ундан қайтган нурлар горизонтал ўққа параллел бўлиши учун қандай бўлиши керак?

Горизонтал ўқни Ox , вертикал ўқни Oy дейлик. Кўзгу сиртини xOy текислиги билан кесишдан ҳосил бўлган эгри чизиқни кўрамиз.

$P(x, y)$ — шу чизиқдаги ихтиёрий нуқта бўлиб, унда олигам эгри чизиққа ўтказилган уринма билан Ox ўқининг кесишган нуқтаси O бўлсин (5- чизма). Равшанки, $\angle OPQ = \angle OQP$ (чунки нурнинг тушиши ва қайтиш бурчаклари тенг бўлади, яъни $\angle APB = \angle OPQ = \alpha$).

Шу сабабли, $|OQ| = |OP| = \sqrt{x^2 + y^2}$, $y = RP$. Агар $y > 0$ десак,

$$\frac{dy}{dx} = \frac{|PR|}{|QR|} = \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2} + x} \quad \text{ёки} \quad \frac{dy}{dx} = \frac{\sqrt{x^2 + y^2} - x}{y}.$$

Бундан

$$\frac{x + yy'}{\sqrt{x^2 + y^2}} = 1$$

дифференциал тенглама келиб чиқади. Унда номаълум функция $y(x)$ ушбу

$$y^2 = 2C \left(x + \frac{C}{2} \right), \quad C = \text{const}, \quad y > 0$$

кўринишга эга эканини текшириб кўриш қийин эмас. Бу эса $C \neq 0$ бўлгани учун параболодан иборат.

Масаланинг шартига кўра, шу эгри чизиқ Ox ўқига нисбатан симметрик бўлади. Шунинг учун юқоридаги функцияда $y < 0$ бўлиши ҳам мумкин. Шундай қилиб, қўйилган масалани текисликда кўрсак, ёруғлик манбаи параболанинг фокусида бўлади.

Агар параболани Ox ўқи атрофида айлантирсак, айланма параболоид ҳосил бўлади. Демак, кўзгу формаси айланма параболоиддан иборат бўлиб, O нуқта унинг фокусида ётади.

6- масала. Ҳайвонларнинг бирор тури ўзгармас муҳитда алоҳида яшасин дейлик. Урчиш ва ўлишнинг даврийлигини ҳисобга олмай кўрилаётган тур индивидуумлари сонининг ўзгариш қонунини топинг.

Масаланинг шартига кўра вақтнинг берилган кичик интервалида урчиш ва ўлишлар сони берилган моментда индивидуумлар сонига пропорционал бўлади. N индивидуумлар сонининг ўсиши кўрилаётган интервалда N сонига пропорционал бўлиб, бу ўсиш интервал кичик бўлганда унинг узунлигига ҳам пропорционал бўлади. Шундай қилиб, N сон t нинг функцияси ва унинг ўсиши (яъни $\frac{dN}{dt}$) $N(t)$ га пропорционалдир. $N(t)$ функцияни узлуксиз ва узлуксиз дифференциалланувчи деб қарасак, ушбу

$$\frac{dN(t)}{dt} = \varepsilon N(t), \quad N(t_0) = N_0 > 0$$

дифференциал тенгламага эга бўламиз, бу ерда ε — пропорционаллик коэффициенти («ўсиш» коэффициенти). Урчиш қонуни дифференциал тенглама билан берилган функциянинг кўриниши $N(t) = N_0 e^{\varepsilon(t-t_0)}$ эканига ишонч ҳосил қилиш қийин эмас. Бундан келиб чиқадики, вақт арифметик прогрессия бўйича ўзгарса, индивидуумлар сони геометрик прогрессия бўйича ўзгаради. Агар $\varepsilon > 0$ бўлса, N ўсади; агар $\varepsilon < 0$ бўлса, N камаяди. $\varepsilon = 0$ бўлганда $N = \text{const}$ бўлиб урчиш ўлишни тўла қоплайди.

Бу масалада муҳитни ўзгарувчан деб ҳисоблаш ва бу муҳитда ҳайвонларнинг бир неча тури яшайпти деб қараш, сўнгра турларнинг орасидаги баъзи муносабатларга қараб ҳар бир тур индивидуумлари сонининг ўзгариш қонунини топиш масаласини ҳам қўйиш мумкин. Биз бунга тўхталмаймиз.

1- боб

ҲОСИЛАГА НИСБАТАН ЕЧИЛГАН БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1- §. ЕЧИМ ТУШУНЧАСИ. КОШИ МАСАЛАСИНИНГ ҚҰЙИЛИШИ

Даставвал биз биринчи тартибли битта дифференциал тенгламани кўрамиз. Юқорида

$$F(x, y, y') = 0 \quad (1.1')$$

тенгламани биринчи тартибли ҳосилага нисбатан ечилмаган оддий дифференциал тенглама деб атадик, унда x — эркин ўзгарувчи, y — унинг номаълум функцияси, $y' = \frac{dy}{dx}$ эса номаълум функциянинг ҳосиласи. (1.1') кўринишда ёзиладиган тенгламаларни биз 3- бобда ўрганамиз. Ҳозир (1.1') нинг муҳим хусусий ҳолига тўхталамиз. (1.1') тенглама учта x , y ва y' ўзгарувчини боғлайди. Баъзи ҳолларда бу тенглама y' ни x ва y нинг функцияси сифатида аниқлайди. Бу ҳолда (1.1') тенглама ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) \quad (1.1)$$

дифференциал тенгламага тенг кучли бўлади. (1.1) тенглама, одатда, *ҳосилага нисбатан ечилган* дейилади. Кўп ҳолларда (1.1) кўринишдаги тенгламаларни ўрганишнинг қулайлиги бор. Энди биз (1.1) тенглама (1.1') ни y' га нисбатан ечиш натижасида ҳосил бўлган деб қарамасдан, балки (1.1) да $f(x, y)$ функция Γ соҳада*) берилган деб қараймиз. Мазкур бобда ана шундай дифференциал тенгламаларни ўрганамиз.

1.1- таъриф. (1.1) *тенглама берилган бўлиб, унда $f(x, y)$ функция R^2 текисликнинг Γ соҳасида аниқланган бўлсин. Агар I (очиқ, ёпиқ ёки ярим очиқ) интервалда аниқланган $\varphi(x)$ функция учун қуйидаги уч шарт:*

$$\left. \begin{array}{l} 1^\circ. (x, \varphi(x)) \in \Gamma, \Gamma \subset R^2, x \in I, \\ 2^\circ. \varphi(x) \in C^1(I)^{**}, \\ 3^\circ. \frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x)), x \in I, \end{array} \right\} (1.2)$$

*) Соҳа дейилганда фақат ёпиқ ёки фақат очиқ боғланган тўпلامни тушунишни келишиб оламиз. Қайд қиламизки, агар берилган Γ тўпلامнинг ихтиёрий икки нуқтасини туташтирувчи ва шу тўпламга тегишли бирор чизиқ мавжуд бўлса, у ҳолда Γ тўплам *боғланган* дейилади.

***) Агар I интервал ёпиқ бўлса, у ҳолда унинг чап учида ўнг ҳосила, ўнг учида эса чап ҳосила назарда тутилади. Кейинги мулоҳазаларда ҳам шуни назарда тутиш лозим.

бажарилса, y ҳолда бу функция I интервалда (1.1) дифференциал тенгламанинг ечими дейилади.

Агар $\varphi(x)$, $x \in I$ функция (1.1) тенгламанинг ечими бўлса, y (1.1) тенгламани қаноатлантиради, деб ҳам айтилади.

(1.1) дифференциал тенгламанинг ҳар бир $y = \varphi(x)$ ечимига мос келган эгри чизиқ (яъни $y = \varphi(x)$ функциянинг графиги) шу тенгламанинг интеграл эгри чизиғи (ёки соддагина, интеграл чизиғи) дейилади.

○ Ушбу $\frac{dy}{dx} = 2x$ тенглама учун $\Gamma = \mathbb{R}^2$ бўлиб, $\varphi(x) = x^2 + 1$ функция \mathbb{R}^1 тўпلامда (яъни $-\infty < x < +\infty$ интервалда) ечим бўлади. Ҳақиқатан, таърифга кўра:

$$1^\circ. (x, x^2 + 1) \in \mathbb{R}^2, x \in \mathbb{R}^1; \quad 2^\circ. x^2 + 1 \in C^1(\mathbb{R}^1); \quad 3^\circ. \frac{d(x^2 + 1)}{dx} = 2x.$$

Шунга ўхшаш, $\frac{dy}{dx} = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$ тенглама учун $I = (-1, 1)$ бўлиб, $\varphi(x) = \arcsin x - 2$ функция шу $(-1, 1)$ интервалда ечим бўлади. Бу ҳолда $\Gamma = \left\{ (x, y) : -1 < x < 1, -\frac{\pi}{2} - 2 < y < \frac{\pi}{2} - 2 \right\}$ (6-чизма).

(1.1) тенгламанинг ечими баъзи ҳолларда ошкормас $\Phi(x, y) = 0$ кўринишда бўлса, баъзи ҳолларда параметрик $x = x(t)$, $y = y(t)$, $t_0 < t < t_1$, $x'(t) \neq 0$ кўринишда бўлиши мумкин. Хулоса қилиб айтганда, тенгламанинг берилишига қараб унинг ечими қуйидаги

$$\begin{aligned} y &= \varphi(x); & \Phi(x, y) &= 0; \\ x &= x(t), & y &= y(t) \end{aligned}$$

кўринишлардан бирортаси орқали ёзилади.

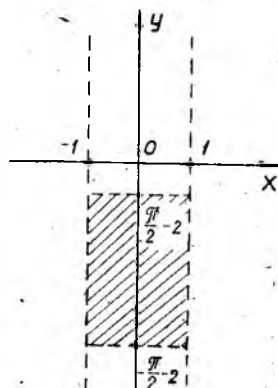
Коши масаласининг қўйилиши: (1.1) тенглама берилган бўлиб, унда $f(x, y)$ функция \mathbb{R}^2 текислиқнинг Γ соҳасида аниқланган, узлуксиз ва I интервал x ўқидаги интервал бўлсин, x_0 ни ўз ичига оладиган I интервални ва шу I интервалда аниқланган узлуксиз дифференциалланувчи ҳамда ушбу

$$\begin{aligned} 1^\circ. (x, \varphi(x)) &\in \Gamma (x \in I), \\ 2^\circ. \varphi'(x) &= f(x, \varphi(x)) (x \in I), \\ 3^\circ. \varphi(x_0) &= y_0, (x_0, y_0) \in \Gamma \end{aligned} \quad (1.3)$$

шартларни қаноатлантирувчи $y = \varphi(x)$ функцияни топиш талаб этилади. Бу масала қисқача

$$y' = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0$$

каби ёзилади ва (1.1) тенглама учун Коши масаласи (ёки бошланғич масала) деб айтилади. Юқоридаги 1° , 2° ва 3° шартларни қаноатлантирадиган функция I интервалда (К) Коши масаласининг ечими дейилади. Яна (К) масаланинг ечими $\varphi(x)$ x_0 , y_0 бошланғич қийматларга эга ёки $\varphi(x_0) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантиради, деб юритилади.



6-чизма.

Энди Γ соҳанинг (K) масала ягона ечимга эга бўладиган (x, y) нуқталаридан тузилган қисмини $[D_2^* \subset \Gamma (D_2 \equiv \Gamma)]$ деб белгилайлик. Шунга кўра D_2^* тўпلامнинг ҳар бир (x, y) нуқтасидан (1.1) тенгламанинг ягона интеграл чизиғи ўтади.

1.2- таъриф. (1.1) дифференциал тенглама ва x, C ўзгарувчиларнинг бирор ўзгариш соҳасида аниқланган ҳақда x бўйича узлуксиз дифференциалланувчи

$$y = \varphi(x, C) \quad (1.4)$$

функция берилган бўлсин. Агар ихтиёрий $(x, y) \in D_2^*$ нуқта учун (1.4) муносабат C нинг

$$[C = \psi(x, y)] \quad (1.4')$$

қийматини бир қийматли аниқласа ва бу қийматни ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \varphi'_x(x, C) \quad (1.4'')$$

тенгликка қўйиш натижасида (1.1) тенглама ҳосил бўлса, y ҳолда (1.4) функция (1.1) тенгламанинг D_2^* тўпلامда аниқланган умумий ечими дейилади.

(1.4) функция ихтиёрий ўзгармас C га боғлиқ ва демак, (1.4) га чизиқлар оиласининг тенгламаси деб қараш мумкин. Баъзида C ни параметр деб ҳам юртилади.

1.3- таъриф. (1.1) тенглама ва (1.4) чизиқлар оиласи берилган бўлсин. Агар: 1) $\varphi(x, C)$ функция I интервалда x бўйича узлуксиз ҳосилага эга бўлса; 2) ҳар бир $(x, y) \in D_2^*$ нуқта учун (1.4) муносабат C нинг (1.4') қийматини бир қийматли аниқласа; 3) $y = \varphi(x, \psi(x, y))$ функция (1.1) тенгламанинг ечими бўлса, y ҳолда (1.4) функция (1.1) тенгламанинг умумий ечими дейилади.

Ҳар бир нуқтасида Коши масаласи ягона ечимга эга бўладиган ечим хусусий ечим дейилади. Таърифдан кўринадики, D_2^* тўпلامнинг ҳар бир нуқтасидан хусусий ечимга мос келган интеграл чизиқ ўтади.

Дифференциал тенгламалар назариясида (1.1) тенгламанинг барча ечимларини топиш асосий масала ҳисобланади. Барча ечимларни топиш жараёни дифференциал тенгламани интеграллаш (ечиш) дейилади. Агар (1.1) тенгламанинг ечимини элементар функциялар ва уларнинг интеграллари ёрдамида ёзиш мумкин бўлса, y ҳолда дифференциал тенглама *квадратураларда интегралланади* дейилади.

Юқоридаги белгилашлардан $D = D_2/D_2^*$ тўпلامнинг ҳар бир (x, y) нуқтасидан ўтадиган интеграл чизиқлар ягона эмаслиги келиб чиқади. Ҳар бир нуқтасида ечимнинг ягоналиги бузиладиган ечимлар *махсус ечимлар* дейилади. Умумий ечим формуласи (1.4) махсус ечимларни ўз ичига олмайди.

Агар

$$\Phi(x, y, C) = 0 \quad (1.4''')$$

муносабат D_2^* тўпلامда $y = \varphi(x, [C])$ умумий ечимни аниқласа, y

ҳолда (1.4''') ни (1.1) дифференциал тенгламанинг *умумий интеграл* дейлади. Шундай қилиб, биринчи тартибли дифференциал тенгламанинг умумий ечими $y = \varphi(x, C)$ битта ихтиёрий ўзгармас сонни ўз ичига олади. Бир параметрли силлиқ чизиқлар оиласининг дифференциал тенгламаси биринчи тартибли дифференциал тенгламадан иборат.

Ҳақиқатан, (1.4) силлиқ чизиқлар оиласи берилган, яъни $\varphi(x, C)$ функциянинг аниқланиш соҳасида узлуксиз $\varphi'_x(x, C)$ ва $\varphi'_C(x, C)$ ҳосилалар мавжуд бўлсин. (1.4) ни x бўйича дифференциаллаб қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$y' = \varphi'_x(x, C). \quad (1.4'')$$

Агар (1.4'') нинг ўнг томони C га боғлиқ бўлмаса, биз C ни чиқариб ташладик деб ҳисоблаб,

$$y' = \varphi'_x(x)$$

дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз. Агар (1.4'') нинг ўнг томони C га боғлиқ бўлса, (1.4) нинг ўнг томони ҳам C га боғлиқ бўлади, яъни $\varphi'_C(x, C) \neq 0$. Шунинг учун (x_0, C_0) нуқтанинг бирор атрофида C ни x ва y нинг функцияси $C = \psi(x, y)$ сифатида аниқлашимиз мумкин. Равшанки, x ва C лар бўйича $\psi(x, \varphi(x, C)) = C$ айният ўринли. C учун топилган қийматни (1.4'') га қўйиб,

$$y' = \varphi'_x(x, \psi(x, y))$$

биринчи тартибли дифференциал тенгламага эга бўламиз. (1.4) функция ихтиёрий C учун шу дифференциал тенгламанинг ечими эканига ишонч ҳосил қилиш қийин эмас.

Юқоридаги мулоҳазалар берилган силлиқ чизиқлар оиласининг дифференциал тенгламасини топиш йўлини ҳам кўрсатади.

Масалан, $y = Ce^x$ чизиқлар оиласи берилган бўлсин. У ҳолда $y' = Ce^x = y$. Изланган дифференциал тенглама $y' = y$ бўлади. Равшанки, бу тенгламанинг умумий ечими: $y = Ce^x$.

(1.1) дифференциал тенгламанинг (1.3) муносабат ўз ичига олмаган ечимлари ҳам бўлиши мумкин. Биз юқорида бундай ечимларни *махсус ечим* деб атадик. Махсус ечимларни топиш усулларига кейинроқ тўхталамиз.

Агар умумий ечим маълум бўлмаса, Коши масаласини ечиш қийинлашади. Бунда дифференциал тенглама тақрибий интеграллаш методлари ёрдамида ечилади. Биз бу методларга тўхталмаймиз.

Мисоллар. 1. $y = \sin(x + C)$, $-\infty < x < +\infty$, $-\infty < C < +\infty$ чизиқлар оиласининг дифференциал тенгламаси топилсин.

Ушбу

$$\begin{cases} y' = \cos(x + C), \\ y = \sin(x + C) \end{cases}$$

муносабатлардан $y' = \sqrt{1 - y^2}$, $|y| < 1$, $-\infty < x < +\infty$ дифференциал тенглама келиб чиқади.

2. $y' = y \operatorname{ctg} x$, $0 < x < \pi$, $-\infty < y < +\infty$ дифференциал тенгламанинг $y\left(\frac{\pi}{6}\right) = 2$ шартни қаноатлантирадиган ечими топилсин.

Берилган тенгламанинг умумий ечими $y = C \sin x$ бўлиб, ундан шартга кўра $2 = C \sin \frac{\pi}{6}$ ёки $C = 4$ бўлади. Демак, $\varphi(x) = 4 \sin x$ функция изланган ечимдир.

2-§. МАВЖУДЛИК ВА ЯГОНАЛИК ТЕОРЕМАЛАРИ

«Ҳар бир (1.1) кўринишдаги дифференциал тенглама учун Коши масаласи ((1.1), (1.3)) нинг ечими борми ёки йўқми? Агар бундай ечим бор бўлса, улар нечта? Биттами, иккитами?» — деган саволларга жавоб бериш керак бўлади. Сўнгра «Қачон Коши масаласи ечимга эга эмас?» — деган саволга жавоб бериш мумкин бўлади.

Юқоридаги саволларга жавоб берадиган теоремалар мавжудлик ва ягоналик теоремалари деб юритилади. Қуйида улардан асосийларини келтирамыз.

1.1-теорема (Коши теоремаси). Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлиб, унинг y бўйича хусусий ҳосиласи $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y}$ бирор Q ($Q \subset \Gamma$) соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлса, y ҳолда:

1°. (1.1) тенгламанинг x_0 ни ўз ичига оладиган бирор интервалда аниқланган ва ҳар бир берилган $(x_0, y_0) \in Q$ нуқта учун $y(x_0) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечими мавжуд.

2°. Агар (1.1) тенгламанинг иккита $y = \varphi(x)$ ва $y = \psi(x)$ ечимлари x_0 да устма-уст тушса, яъни $\varphi(x_0) = \psi(x_0) = y_0$ бўлса, y ҳолда бу $y = \varphi(x)$, $y = \psi(x)$ ечимлар аниқланиш соҳаларининг умумий қисмида устма-уст тушади.

1.4-таъриф. Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада аниқланган бўлиб, шу функция учун шундай мусбат L сон мавжуд бўлсаки, ихтиёрий $(x, y_1) \in \Gamma$, $(x, y_2) \in \Gamma$ нуқталар учун ушбу

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| \leq L |y_1 - y_2| \quad (L)$$

тенгсизлик бажарилса, y ҳолда $f(x, y)$ функция Γ соҳада y бўйича Липшиц шартини қаноатлантиради дейилади, L эса Липшиц ўзгармаси дейилади.

1.2-теорема (Коши—Пикар—Линделеф теоремаси). Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада x ва y бўйича аниқланган ва узлуксиз бўлиб, Γ соҳада y бўйича Липшиц шартини қаноатлантирса, y ҳолда шундай ўзгармас $h > 0$ сон топиладики, натижада (1.1) тенгламанинг $(x_0, y_0) \in \Gamma$ бўлганда (1.3) бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $I = \{x: |x - x_0| \leq h\}$ ёпиқ интервалда аниқланган ягона ечими мавжуд бўлади.

1.3-теорема (Пеано теоремаси). Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлса, y ҳолда Γ соҳанинг берилган $(x_0, y_0) \in \Gamma$ нуқтасидан (1.1) тенгламанинг камида битта интеграл чизиғи ўтади.

Юқоридаги теоремаларнинг қўлланилишига доир мисол кўрайлик. Ушбу

$$\begin{cases} y' = y^{\frac{2}{3}}, \\ y(-2) = 1 \end{cases}$$

Коши масаласида $\Gamma = \mathbb{R}^2$, $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y} = \frac{2}{3} y^{-\frac{1}{3}}$ га кўра

$$Q = Q_1 \cup Q_2, Q_1 = \mathbb{R}^1 \times \mathbb{R}^1, Q_2 = \mathbb{R}^1 \times \mathbb{R}^1, Q \subset \Gamma$$

эгани келиб чиқади. Равшанки, $\Gamma = Q \cup \{(x, y); y = 0\}$ ва $(-2, 1) \in Q_2 \subset Q \subset \Gamma$. $y' = y^{\frac{2}{3}}$ тенгламанинг умумий ечими $y = \left(\frac{x+C}{3}\right)^3$ — кубик параболалардан иборат. Бундан $x = -2$; $y = 1$ бўлганда $C = 5$ келиб чиқади. Демак, Коши масаласининг ечими $y = \left(\frac{x+5}{3}\right)^3$ бўлиб, бу ечим Q_2 да ягонадир. Бунга ишонч ҳосил қилиш учун, масалан, Коши теоремасининг шартлари $(-2, 1)$ нуқтада берилган дифференциал тенглама учун бажарилишини текшириб чиқиш kiffoя.

Ушбу

$$\begin{cases} y' = y^{\frac{2}{3}}, \\ y(-2) = 0 \end{cases}$$

Коши масаласини кўрсак, унда $\Gamma = \mathbb{R}^2$ ва $(-2, 0) \in \Gamma$. Аммо $(-2, 0)$ нуқтада $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y} = \frac{2}{3} y^{-\frac{1}{3}}$ функция узлуксиз эмас. Демак, Коши теоремасининг шarti бажарилмайди. Шунинг учун ягоналикни тасдиқлаб бўлмайди. Аслида $(-2, 0)$ нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқлар сони sanoқсиз (континуум) тўплами ташкил этади. Ҳақиқатан, $(-2, 0)$ нуқтадан $y = \left(\frac{x+2}{3}\right)^3$ кубик парабола ўтади ва у интеграл чизиқдан иборат. Шу $(-2, 0)$ нуқтадан $y = 0$ интеграл чизиқ ҳам ўтади. Шунинг учун, масалан, ушбу

$$\varphi(x) = \begin{cases} \left(\frac{x+2}{3}\right)^3, & \text{агар } x \leq -2 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } -2 \leq x \leq -k, k > -2 \text{ бўлса,} \\ \left(\frac{x+k}{3}\right)^3, & \text{агар } x \geq -k \text{ бўлса} \end{cases}$$

функция берилган тенгламанинг \mathbb{R}^2 да аниқланган ечими бўлади. Бундан k нинг ҳар бир қийматида унга мос ечим ҳосил қилиш мумкин. k нинг $k > -2$ тенгсизликни қаноатлантирадиган қийматлари sanoқсиз тўплами ташкил этгани учун юқоридаги тасдиқнинг тўғрилиги келиб чиқади.

Қўрилган масалада $f(x, y) = y^{\frac{2}{3}}$ функция \mathbb{R}^2 да узлуксиз. Пеано теоремаси бўйича \mathbb{R}^2 нинг ихтиёрий тайинланган нуқтасидан берилган дифференциал тенгламанинг камида битта интеграл чизиғи ўтиши керак. Юқоридаги мулоҳазаларга кўра \mathbb{R}^2 нинг ихтиёрий

тайинланган нуқтасидан саноқсиз интеграл чизиқлар ўтади, аммо Q_1 ёки Q_2 тўпламда қаралган $y^1 = y^{\frac{2}{3}}$ дифференциал тенгламанинг бу тўпламнинг (Q_1 нинг ёки Q_2 нинг) ҳар бир тайинланган нуқтасидан ягона интеграл чизиғи ўтади.

Ушбу

$$y' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \Gamma = \{x, y\}: -1 < x < 1, \quad -\infty < y < +\infty$$

дифференциал тенглама учун $y(-2) = 0$ шартни қаноатлантирувчи ечим мавжуд эмас, чунки $(-2, 0) \notin \Gamma$.

Хулоса. 1. (1. 1) дифференциал тенгламанинг ечимлари сони чексиз кўп. Хусусий ечимларни $y = \varphi(x, C)$, C — иктиёрий ўзгармас, формула ёрдамида топилади. Шунинг учун (1. 1) тенгламанинг барча ечимлари сонини топиш масаласини қўйиш зарурати йўқ.

2. (1. 1) дифференциал тенглама учун Қоши масаласи ечимга эга бўлганда, шу масала ечимларининг сонини аниқлаш муҳим аҳамиятга эга.

Мавжудлик ва ягоналик теоремаларида $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ ечимлар ўзлари аниқланган интервалларнинг умумий қисмида бир хил бўлиши ҳақида гап боради. Жумладан, агар $\varphi(x)$ функция $I_r = \{x: r_1 < x < r_2\}$ да, $\psi(x)$ функция $I_s = \{x: s_1 < x < s_2\}$ да аниқланган ва $x_0 \in I_r \cap I_s$ учун $\varphi(x_0) = \psi(x_0)$ бўлса, у ҳолда

$$\varphi(x) \equiv \psi(x), \quad x \in I_r \cap I_s.$$

Лекин бу тасдиқдан $I_r = I_s$ экани зинҳор келиб чиқмайди. Агар $I_r \supset I_s$ бўлса, I_s да аниқланган $y = \psi(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ ечимнинг *давоми* дейилади. Бизни, албатта, давом эттириш мумкин бўлмаган ечимлар қизиқтиради. Бундай ечимларни *давомсиз ечимлар* деб юритамиз. Аниқроғи, агар $y = \varphi(x)$ функция (1. 1) тенгламанинг I_r интервалда аниқланган ечими бўлиб, шу ечимнинг *давомидан* *иборат* бўлган ҳеч қандай ечим мавжуд бўлмаса, у ҳолда $y = \varphi(x)$ ечим *давомсиз ечим* дейилади.

Давомсиз ечимларнинг аниқланиш интервали I шу ечимлар *аниқланишининг* *максимал интервали* дейилади. Кейинроқ (1-боб, 11-§ га қаранг) ҳар бир ечим давомсиз ечимгача ягона усул билан давом эттирилиши мумкинлиги исботланади.

Бундан кейинги мулоҳазаларда интеграл чизиқ сифатида давомсиз ечимнинг графиги тушунилади.

Қайд қиламизки, $y = \varphi(x)$ ечимнинг геометрик маъноси сифатида $\varphi(x)$ функциянинг графиги тушунилан эди. Энди (1.1) тенгламанинг геометрик маъносига тўхталамиз: Γ соҳанинг ҳар бир (x, y) нуқтасидан $f(x, y)$ бурчак коэффициентли $l(x, y)$ тўғри чизиқни ўтказамиз. Сўнгра ҳар бир (x, y) нуқтада тегишли $l(x, y)$ тўғри чизиқ бўйлаб йўналган, Ox ўқ билан $\arctg y'$ бурчак ташкил этадиган стрелкаларни қўйиб чиқамиз. Натижада (1. 1) тенгламага мос *йўналишлар майдони* ҳосил бўлади.

Ҳар бир $y = \varphi(x)$ интеграл чизиқ ўзининг ҳар бир $(x, \varphi(x))$ нуқтасида $l(x, \varphi(x))$ тўғри чизиққа уринади. Бу эса (1. 1) дифференциал тенглама билан унинг ечими орасидаги боғланишни беради.

3-§. ИЗОКЛИНАЛАР 1

(1.1) дифференциал тенгламани кўрайлик. Ҳар бир $(x, y) \in \Gamma$ нуқта учун $f(x, y)$ миқдор (x, y) нуқтадан ўтадиган интеграл чизиққа (агар у мавжуд бўлса) ўтказилган уринманинг бурчак коэффициенти ифодалайди. Бундан интеграл чизиқларни тахминан чизишда фойдаланиш мумкин. Шу мақсадда изоклина тушунчасини киритамиз.

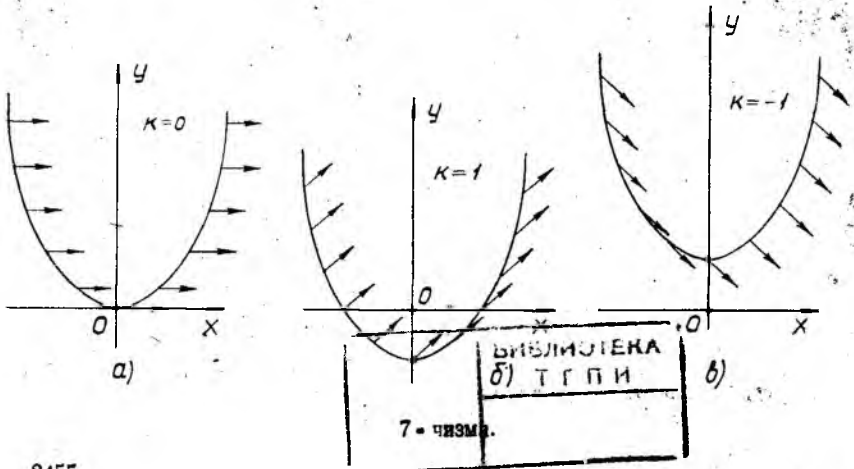
1. 5-таъриф. *Изоклина деб текисликдаги шундай нуқталарнинг геометрик ўрнига айтиладики, у нуқталарда берилган (1.1) дифференциал тенглама интеграл чизиқларига ўтказилган уринмалар Ох ўқининг мусбат йўналиши билан бир хил бурчак ташиқил этади.*

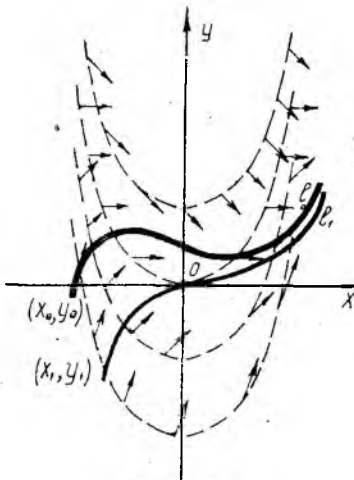
Таърифга кўра, изоклина тенгламаси

$$f(x, y) = k, \quad k = \text{const}$$

кўринишда бўлади. Аввал шу таърифга доир мисол кўрамиз.

Ушбу $y' = x^2 - y$ дифференциал тенглама берилган бўлсин. Бунда $\Gamma = \mathbb{R}^2$ бўлиб, ихтиёрий $(x, y) \in \Gamma$ учун $\frac{df(x, y)}{dy} = -1$. Коши теоремасига кўра \mathbb{R}^2 текислиқнинг ихтиёрий (x, y) нуқтаси орқали берилган дифференциал тенгламанинг ягона интеграл чизиғи ўтиши келиб чиқади. Демак, интеграл чизиқларни чизиш ҳақида мулоҳаза юритиш маънога эга. Изоклина тенгламаси $x^2 - y = k, k = \text{const}$. Бу \mathbb{R}^2 текисликда ботиқлиги юқорига қараган параболалар оиласидан иборат. k нинг ҳар бир қийматида тегишли изоклинага эгамиз. Жумладан, $k = 0$ да $y = x^2$, $k = 1$ да $y = x^2 - 1$, $k = -1$ да $y = -x^2 + 1$ ва бошқалар. Равзанини, $y = x^2$ параболани интеграл чизиқлар кесади ва кесишиш нуқталарида интеграл чизиқлар горизонтал уринмаларга эга бўлади (7-чизма, а). Шунга ўхшаш, $y = x^2 - 1$ параболани кесадиган интеграл чизиқларнинг ҳар бир нуқтасида уринманинг бурчак коэффициенти 1 га, $y = -x^2 + 1$ учун эса тегишли бурчак коэффициент -1 га тенг (7-чизма, б, в). Ҳар бир изок-





8 - чизма.

лина кесиб ўтишдаги йўналишларни стрелкалар билан кўрсатамиз. Натижада текисликда йўналишлар майдонни ҳосил бўлади. Текисликда ихтиёрий (x, y) нуқтани олайлик. Бу нуқтадан ўтадиган шундай эгри чизиқ чизамизки, бу чизиқ ўзининг ҳар бир нуқтасида тегишли майдон йўналишига эга бўлсин. Бу чизиқ (x, y) нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқни тахминан тасвирлайди (8-чизма).

Машқ. Ушбу дифференциал тенгламаларнинг интеграл чизиқларини изоклиналар ёрдамида тахминан чизинг:

1. $y' = a, a = \text{const};$ 3. $y' = \frac{y}{x};$

2. $y' = 2x - 1;$ 4. $y' = \frac{x}{y}.$

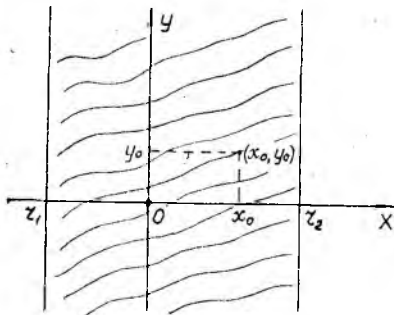
4-§. БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ СОДДА ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ИНТЕГРАЛЛАШ

Биз бу параграфда содда дифференциал тенгламаларнинг икки турини интеграллаш билан шуғулланамиз.

1. $\frac{dy}{dx} = f(x)$ кўринишдаги тенгламани интеграллаш. $f(x)$ функция бирор I интервалда узлуксиз бўлсин. Бу ҳолда умумий ечим

$$y(x) = \int_{x_0}^x f(\xi) d\xi + C, \quad x \in I, \quad x_0 \in I, \quad (C - \text{ихтиёрий ўзгармас}) \text{ кўри-$$

нишда ёзилади. Ундан $y' = f(x)$. C нинг $C = 0$ қиймати тенгламанинг $y(x_0) = 0$ шартни, $C = y_0$ қиймати эса $y(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирувчи ечимига мос келади.



9 - чизма.

Берилган дифференциал тенглама учун

$$\Gamma = \{(x, y) : x \in I, -\infty < y < +\infty\}$$

(9-чизмага қаранг, унда $I = \{x : r_1 < x < r_2\}$).

Энди Γ соҳанинг ихтиёрий (x_0, y_0) нуқтасини олайлик. Унга $C = y_0$ тўғри келади. Бундан Γ соҳанинг ихтиёрий нуқтасидан берилган дифференциал тенгламанинг фақат битта интеграл чизиғи ўтиши келиб чиқади.

Ма ш қ. Ушбу

$$1. \frac{dy}{dx} = 3x^2, x \in \mathbb{R}; \quad 2. \frac{dy}{dx} = \cos x, x \in \mathbb{R}; \quad 3. \frac{dy}{dx} = \frac{1}{1+x^2}, x \in \mathbb{R}$$

дифференциал тенгламаларни интеграллаш ва интеграл чизиқларини чизинг.

2. $\frac{dy}{dx} = g(y)$ кўринишдаги тенгламани интеграллаш. Бу тенгламада $g(y)$ функция I_y интервалда узлуксиз ва нолга айланмайди дейлик. Агар берилган тенглама ўрнига

$$\frac{dx}{dy} = \frac{1}{g(y)}$$

тенгламани кўрсак, бу ҳолда $F(y) = \frac{1}{g(y)}$ функция ҳам I_y интервалда узлуксиз бўлади. Шундай экан, охириги тенглама учун аввалги пунктдаги мулоҳазаларни юритиш мумкин. Бошқача айтганда, тегишли тенгламанинг умумий ечими

$$x(y) = \int_{y_0}^y \frac{1}{g(\xi)} d\xi + C, \quad y \in I_y, y_0 \in I_y \quad [(C \text{ — ихтиёрий ўзгармас})]$$

кўринишда ёзилади.

Э с л а т м а. Юқорида кўрилган содда дифференциал тенгламаларда $f(x)$ ва $g(y)$ функциялар тегишли интервалда узлуксиз ҳамда $g(y)$ нолга айланмайди деб қаралди. Агар $f(x)$ функция I_x интервалда битта ёки бир неча нуқтада 1-тур ёки 2-тур узилишга эга бўлса, бу ҳолда берилган дифференциал тенглама учун ечим ва умумий ечим тушунчасини киритиб, «интеграл чизиқлар» устида гапириш мумкин эди. Шунга ўхшаш, $g(y)$ функция I_y интервалда узлуксиз ва битта ёки бир неча нуқталарда нолга айланган ҳолда ҳам ечим тушунчаси ва «интеграл чизиқлар» ҳақида флкр юритиш мумкин эди. Биз бунга тўхталмаймиз.

5-§. ЎЗГАРУВЧИЛАРИ АЖРАЛАДИГАН ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x)g(y) \quad (1.5)$$

кўринишдаги тенгламалар ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламалар дейилади. (1.5) дифференциал тенгламани интеграллаш билан шуғулланамиз.

1.4-теорема. Агар $f(x)$ функция I_x интервалда, $g(y)$ функция I_y интервалда услуксиз бўлиб, $g(y) \neq 0$, $y \in I_y$ бўлса, $Q = \{(x, y): x \in I_x, y \in I_y\}$ тўғри тўртбурчакнинг ихтиёрий берилган ички (x_0, y_0) нуқтасидан (1.5) дифференциал тенгламанинг фақат битта интеграл чизиғи ўтади.

И с б о т. Теоремани исботлаш учун (1.5) дифференциал тенгламанинг $(x_0, y_0) \in Q$ нуқтадан ўтадиган интеграл чизиғи борлигини ва унинг ягоналигини кўрсатиш кифоя. (1.5) тенгламанинг $\varphi(x_0) = y_0$

шартни қаноатлантирадиган $y = \varphi(x)$ ечими бор деб фараз этамиз. У ҳолда

$$\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x)g(\varphi(x)), \quad (x, \varphi(x)) \in Q.$$

Бундан

$$\frac{d\varphi(x)}{g(\varphi(x))} = f(x)dx, \quad (x, \varphi(x)) \in Q,$$

чунки $g(y) \neq 0$, $y \in I_y$. Охирги тенгликнинг икки томонини x_0 дан x гача интеграллаймиз:

$$\int_{x_0}^x \frac{\varphi'(\xi) d\xi}{g(\varphi(\xi))} = \int_{x_0}^x f(\xi) d\xi$$

ёки

$$\int_{\varphi(x_0)=y_0}^{\varphi(x)} \frac{d\varphi(\xi)}{g(\varphi(\xi))} = \int_{x_0}^x f(\xi) d\xi.$$

Агар $\Phi(y)$ функция $\frac{1}{g(y)}$ учун, $F(x)$ функция эса $f(x)$ учун бирор бошланғич функция бўлса, у ҳолда тенглик бундай ёзилади:

$$\Phi(\varphi(x)) - \Phi(y_0) = F(x) - F(x_0). \quad (1.6)$$

$g(y) \neq 0$, $y \in I_y$ га кўра $\Phi(y)$ функция I_y интервалда монотон функциядир, чунки $\Phi'(y) = \frac{1}{g(y)} \neq 0$. Шунинг учун (1.6) тенгликни $\varphi(x)$ га нисбатан бир қийматли ечиш мумкин:

$$\varphi(x) = \Phi^{-1}[\Phi(y_0) + F(x) - F(x_0)], \quad (1.7)$$

бунда Φ^{-1} функция Φ га тескари функциядир. Демак, тегишли ечим бор деб фараз этилса, у ечимнинг ягоналиги ва (1.7) формула билан ёзилиши исбот этилади.

Энди (1.5) дифференциал тенгламанинг $\varphi(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирадиган $y = \varphi(x)$ ечимини борлигини исботлаймиз. Ҳақиқатан, (1.7) формула билан ифодаланган $\varphi(x)$ функция x_0 нуқтанинг бирор атрофида (1.5) дифференциал тенгламанинг ечими бўлади. Бунинг учун (1.6) ни x бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{d\Phi(\varphi(x))}{d\varphi(x)} \varphi'(x) = F'(x),$$

бундан

$$\frac{1}{g(\varphi(x))} \varphi'(x) = f(x) \quad \text{ёки} \quad \frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x)g(\varphi(x)).$$

Равшанки, $\varphi(x_0) = \Phi^{-1}[\Phi(y_0) + F(x_0) - F(x_0)] = y_0$. Шундай қилиб, (1.7) функция изланган ечимдир. 1.1-теорема тўла исбот бўлди.

Э с л а т м а. Юқоридаги мулоҳазалар (1.5) дифференциал тенгламанинг умумий ечимини ёзишга имкон беради. Агар 1.1-теореманинг шартлари бажарилса, у ҳолда (1.5) нинг ҳамма ечимлари ушбу

$$\int_{y_0}^y \frac{d\tau}{g(\tau)} = \int_{x_0}^x f(\xi) d\xi + C, \quad (1.8)$$

формула (C — ихтиёрий ўзгармас) ёрдамида ифодаланади. Ҳақиқатан $\varphi(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирган $y = \varphi(x)$ ечим учун (1.8) дан $C = 0$ келиб чиқади. Шунга ўхшаш ҳар бир ихтиёрий олинган $(x_1, y_1) \in Q$, $(x_1, y_1) \neq (x_0, y_0)$ нуқтага C нинг фақат битта қиймати мос келади.

Мисол. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1+y^2}{1+x^2}, \quad Q = \{(x, y) : -\infty < x < +\infty, -\infty < y < +\infty\}$$

дифференциал тенглама интеграллансин.

Бу (1.5) кўринишдаги дифференциал тенгламадан иборат. (1.8) формулага кўра

$$\int_{y_0}^y \frac{d\tau}{1+\tau^2} = \int_{x_0}^x \frac{d\xi}{1+\xi^2} + C$$

ёки

$$\arctg y - \arctg y_0 = \arctg x - \arctg x_0 + C.$$

Бундан

$$y = \operatorname{tg}(\arctg x + \arctg y_0 - \arctg x_0 + C).$$

Ихтиёрий $(x, y) \in Q$ нуқтадан ўтувчи интеграл чизиқ учун :

$$y = \operatorname{tg}(\arctg x + C)$$

деб ёзиш мумкин.

М а ш қ. Ушбу дифференциал тенгламалар интеграллансин:

$$1. \frac{dy}{dx} = -\frac{x+1}{y-1}, \quad y > 1; \quad 4. \frac{dy}{dx} = \frac{e^{-y^2}}{y} x \cos x, \quad y > 0;$$

$$2. \frac{dy}{dx} = (1+x^2) \sqrt{1-y^2}, \quad |y| < 1; \quad 5. \frac{dy}{dx} = y^2 \cos x, \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2, \quad y > 0.$$

$$3. \frac{dy}{dx} = e^y \sin x, \quad (x, y) \in \mathbb{R}^2;$$

6-§. БИР ЖИНСЛИ ВА УНГА КЕЛТИРИЛАДИГАН ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1. Бир жинсли тенгламалар.

1.6-таъриф. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = h\left(\frac{y}{x}\right) \quad (1.9)$$

кўринишда ёзиладиган тенгламалар бир жинсли дифференциал тенглама дейилади.

(1.9) тенгламада $h\left(\frac{y}{x}\right)$ функция фақат $\frac{y}{x}$ нисбатнинг функцияси бўлиб, у нолинчи тартибли бир жинсли функциядир*).

$h(u)$ функция $a < u < b$ интервалда аниқланган дейлик. ($a \leq u < b$, $a < u \leq b$, $a \leq u \leq b$ интерваллар учун ҳам мулоҳазалар шунга ўхшаш бўлади.) $x > 0$ бўлганда $h\left(\frac{y}{x}\right)$ функция $ax < y < ax$ тенгсизликлар билан аниқланган соҳада, $x < 0$ бўлганда эса $bx < y < ax$ тенгсизликлар билан аниқланган соҳада берилган бўлади. Икки ҳолда ҳам бу соҳани Γ деймиз.

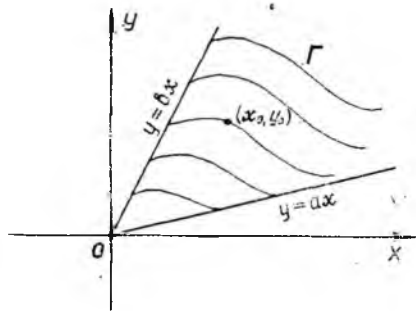
1.5-теорема. Агар $h(u)$ функция $a < u < b$ интервалда узлуксиз бўлиб, шу интервалнинг барча нуқталарида $h(u) \neq u$ бўлса, ҳар бир $(x_0, y_0) \in \Gamma$ нуқтадан (1.9) дифференциал тенгламанинг фақат битта интеграл чизиги ўтади.

Исбот. $y = ux$ десак, (1.9) тенглама

$$xu' + u = h(u)$$

кўринишда ёзилади. Ундан ўшбу

$$\frac{du}{dx} = \frac{h(u) - u}{x}$$



10-чизма.

ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламага келамиз.

5-§ даги белгилаш ларга кўра $f(x) = \frac{1}{x}$, $g(u) = h(u) - u$ ва $g(u) \neq 0$, $a < u < b$. Демак, Γ соҳанинг ихтиёрий берилган (x_0, y_0) нуқтасидан битта интеграл чизик ўтади (10-чизма). Умумий ечим эса (1.8) формулага кўра топилади. Аниқмас интеграл кўринишдаги ўшбу

$$\int \frac{dx}{x} = \int \frac{du}{h(u) - u}$$

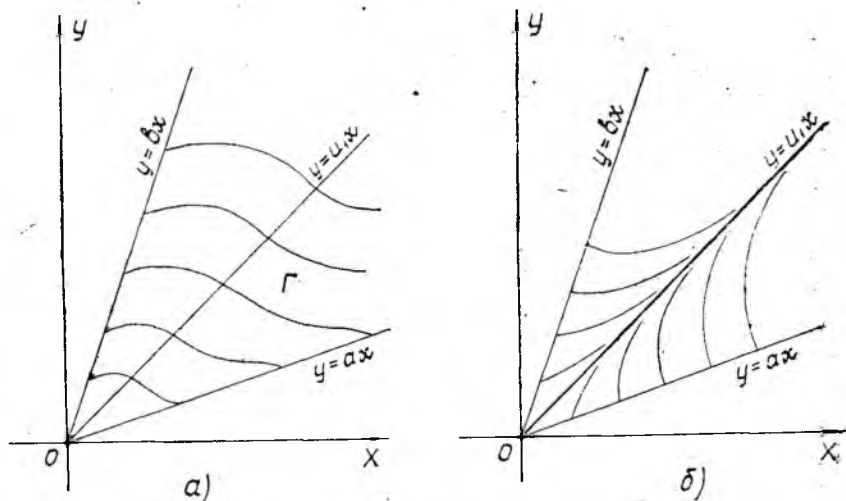
муносабатдан умумий ечим формуласи

$$\ln|x| = \Phi(u) + C \text{ ёки } \ln|x| = \Phi\left(\frac{y}{x}\right) + C$$

келиб чиқади. Бу ерда $\Phi(u)$ функция $\frac{1}{h(u) - u}$ функциянинг бирор бошланғичи. Агар $h\left(\frac{y}{x}\right) \equiv \frac{y}{x}$ бўлса, $g(y) \equiv y$ ва $g(y) = 0$, $y = 0$

) Агар ўшбу $M(k\xi, k\eta) = k^m M(\xi, \eta)$, $m \in \mathbb{R}$, $k \in \mathbb{R}$ муносабат барча (ξ, η) лар учун ўринли бўлса, $M(\xi, \eta)$ функция m -тартибли бир жинсли функция дейилади. $m = 0$ бўлганда $M(\xi, \eta) = M\left(1, \frac{\eta}{\xi}\right) = M^\left(\frac{\eta}{\xi}\right)$ деб ёзиш мумкин. Бир жинсли функциялар таърифини Л. Эйлер киритган.

бўлада. Агар $h(u) = u$, $u = u_1, \dots, u_n$ бўлса, $\int_{u_0}^u \frac{d\xi}{h(\xi) - \xi}$ интегралнинг $u \rightarrow u_s$ ($s = 1, 2, \dots, n$) да яқинлашувчи ёки узоқлашувчи бўлишига қараб $u = u_s$ (яъни $y = u_s x$, $s = 1, 2, \dots, n$) чизиқларнинг ҳар бир нуқтасидан чексиз кўп ёки битта интеграл чизиқ ўтади



11 - чизма.

(11, а, б-чизма). Бунда ҳар бир $y = u_s x$ ($s = 1, 2, \dots, n$) чизиқ (1.9) дифференциал тенгламанинг интеграл чизиғи эканини ҳисобга олиш лозим.

М а ш қ. Дифференциал тенгламаларни интегралланг ва интеграл чизиқларини чизинг.

1. $\frac{dy}{dx} = \frac{y}{x}$; 3. $\frac{dy}{dx} = \sqrt{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2}$; 5. $\frac{dy}{dx} = \sin \frac{y}{x} + \frac{y}{x}$;
2. $\frac{dy}{dx} = -\frac{x}{y}$; 4. $\frac{dy}{dx} = \sqrt{1 - \left(\frac{y}{x}\right)^2}$; 6. $\frac{dy}{dx} = \cos^2 \frac{y}{x} + \frac{y}{x}$.

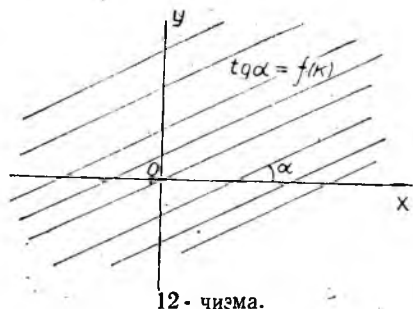
2. Бир жинсли тенгламага келтириладиган тенгламалар. А. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{a_1x + b_1y + c_1}{a_2x + b_2y + c_2}\right) \quad (1.10)$$

дифференциал тенгламада $f(u)$ функция бирор $a < u < b$ интервалда узлуксиз бўлсин. У ҳолда (1.10) тенгламани ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламага келтириш мумкин бўлган ҳолларни ўрганамиз.

I. $C_1 = C_2 = 0$ бўлган ҳол.

$\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{a_1x + b_1y}{a_2x + b_2y}\right)$ дифференциал тенгламага эгамиз. Агар $\Delta = a_1b_2 - a_2b_1 \neq 0$ бўлса бу тенглама (1.9) кўринишга келади, чунки



$$\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{a_1 + b_1 \frac{y}{x}}{a_2 + b_2 \frac{y}{x}}\right) = f^*\left(\frac{y}{x}\right).$$

Агар $\Delta = 0$ бўлса, $\frac{a_1}{a_2} = \frac{b_1}{b_2} = k$ ёки $a_1 = a_2k$, $b_1 = b_2k$ деймиз. Бунда $\frac{dy}{dx} = f(k)$ га келамиз. Бу дифференциал тенгламанинг умумий ечими $y = f(k)x + C$ бўлиб, бурчак коэффициенти $f(k)$ га тенг бўлган

туғри чизиқлар оиласидан иборат [(12- чизма).

II. $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$ (яъни C_1 ва C_2 лардан камида биттаси нолдан фарқли) бўлган ҳол.

Агар $\Delta = 0$ бўлса, у ҳолда $a_1 = a_2k$, $b_1 = b_2k$ га кўра:

$$\frac{dy}{dx} = f\left(\frac{k(a_2x + b_2y) + C_1}{k_2x + b_2y + C_2}\right).$$

Ушбу

$$z = a_2x + b_2y \quad (1.11)$$

алмаштиришни бажарамиз, унда z — янги номаълум функция.

(1.11) дан $\frac{dz}{dx} = a_2 + b_2 \frac{dy}{dx}$ кўриляётган ҳолда $b_2 = 0$ шарт 4- §

да кўриланган ҳолга олиб келади. Энди $b_2 \neq 0$ бўлсин. $\frac{dy}{dx} = \frac{1}{b_2} \frac{dz}{dx} - \frac{a_2}{b_2}$ ни охириги дифференциал тенгламага қўйсақ,

$$\frac{1}{b_2} \frac{dz}{dx} - \frac{a_2}{b_2} = f\left(\frac{kz + C_1}{z + C_2}\right)$$

ёки

$$\frac{dz}{dx} = a_2 + b_2 f\left(\frac{kz + C_1}{z + C_2}\right)$$

дифференциал тенгламага келамиз.

Энди $\Delta \neq 0$ бўлсин. Ушбу

$$\begin{cases} x = \xi + x_0, \\ y = \eta + y_0 \end{cases} \quad (1.12)$$

алмаштиришни бажарамиз.

$$\frac{dy}{dx} = \frac{d\eta}{d\xi},$$

$$\frac{d\eta}{d\xi} = f\left(\frac{a_1\xi + b_1\eta + a_1x_0 + b_1y_0 + C_1}{a_2\xi + b_2\eta + a_2x_0 + b_2y_0 + C_2}\right) \quad (1.13)$$

(1.12) алмаштиришда x_0 ва y_0 сифатида

$$\begin{cases} a_1x + b_1y + c_1 = 0, \\ a_2x + b_2y + c_2 = 0 \end{cases}$$

системанинг ечимини оламиз. Бу система ягона ечимга эга, чунки $\Delta \neq 0$. Шундай қилиб, (1.13) бундай кўринишга келади:

$$\frac{d\eta}{d\xi} = f\left(\frac{a_1\xi + b_1\eta}{a_2\xi + b_2\eta}\right) \eta.$$

Бу тенглама $\Delta \neq 0$ бўлганда мазкур параграфнинг I қисмида кўрилган.

Хулоса қилиб айтганда, (1. 10) кўринишдаги дифференциал тенглама Δ нинг қийматига қараб, масалан, $\Delta = 0$ бўлганда ё (1.11), ёки (1.12) алмаштириш ёрдамида ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламага олиб келинади.

Б. Битта сунъий усулг а тўхталамиз. (1.1) дифференциал тенгламада

$$y = z^m \quad (1.14)$$

алмаштириш бажарамиз, бу ерда z — янги номаълум функция, m — бирор ҳақиқий сон:

$$\frac{dy}{dx} = mz^{m-1} \frac{dz}{dx}, \quad (mz^{m-1}) \frac{dz}{dx} = f(x, z^m),$$

бундан

$$\frac{dz}{dx} = \frac{1}{m} z^{1-m} f(x, z^m) = g(x, z). \quad (1.15)$$

Агар m нинг бирор қийматида $g(x, z)$ функция бир жинсли бўлса, у ҳолда (1.14) алмаштириш маънога эга бўлади.

Мисол.

$$\frac{2}{3} xy y' = \sqrt{x^6 - y^4} + y^2, \quad x \neq 0, \quad y \neq 0, \quad |x^3| \geq y^2$$

дифференциал тенглама интеграллансин. Бу тенгламани интеграллаш учун аввал (1.14) алмаштиришни бажарамиз. Содда ҳисоблашлар

$$\frac{2}{3} x \cdot z^m m z^{m-1} \frac{dz}{dx} = \sqrt{x^6 - z^{4m}} + z^{2m}$$

ёки

$$\frac{dz}{dx} = \frac{3 \sqrt{x^6 - z^{4m}} + z^{2m}}{x \cdot z^{2m-1}}$$

бўлишни кўрсатади. Бу дифференциал тенглама бир жинсли бўлиши учун $m = \frac{3}{2}$ бўлиши равшан. Шундай қилиб, $y = z^{\frac{3}{2}}$. Бундан $y = \sqrt{z^3} = z\sqrt{z}$, $y^2 = |z^3|$. Беришган дифференциал тенглама қуйидагича ёзилади:

$$\frac{dz}{dx} = \frac{\sqrt{x^6 - z^6} + z^3}{xz^2}.$$

$z = ux$ алмаштириш натижасида

$$\frac{u^2 du}{\sqrt{1-u^6}} = \frac{dx}{x}$$

дифференциал тенгламага келамиз. Уни интеграллаб, аввал $u = \frac{z}{x}$ дан, сўнгра

$z = y^{\frac{2}{3}}$ дан фойдалансак, дифференциал тенгламанинг умумий ечимини

$$\arcsin \frac{y^2}{|x^3|} = \ln Cx^3$$

кўринишда ёзиш мумкин бўлади (ҳисоблашларни тўла бажариш китобжонга топширилади).

7-§. ЧИЗИҚЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1.7- таъриф. *Ушбу*

$$\frac{dy}{dx} = a(x)y + b(x) \quad (1.16)$$

кўринишдаги тенгламалар биринчи тартибли чизиқли дифференциал тенглама дейилади.

(1.16) тенгламада $a(x)$ ва $b(x)$ функциялар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлсин. Демак, Γ соҳа текисликда y ихтиёрий бўлганда x га қўйилган $x \in I$ шарт билан аниқланади, яъни $\Gamma = \{(x, y): x \in I, -\infty < y < +\infty\}$. Бу тўпلام интервалнинг қандай бўлишига қараб полоса (кенглик), ярим текислик ва текисликдан иборат бўлиши мумкин.

1.6- теорем а. *Агар $a(x)$ ва $b(x)$ функциялар I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлса, y ҳолда Γ соҳанинг ихтиёрий олинган (x_0, y_0) , $x_0 \in I$ нуқтасидан (1.16) тенгламанинг I интервалда аниқланган битта интеграл чизиги ўтади ва y*

$$y = (y_0 + \int_{x_0}^x e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau) e^{A(x)}, \quad A(x) = \int_{x_0}^x a(\tau) d\tau \quad (1.17)$$

формула билан ифодаланади.

Исбот. Аввало (x_0, y_0) нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқнинг мавжудлигини текширайлик. Ҳақиқатан, (1.16) дифференциал тенгламада $f(x, y) = a(x)y + b(x)$ бўлиб, бу функция Γ соҳада аниқланган ва узлуксиз. Ундан ташқари, $\frac{df(x, y)}{dy} = a(x)$ ҳосила I интервалда узлуксиз. Демак, Коши теоремасига кўра Γ соҳанинг ихтиёрий олинган (x_0, y_0) нуқтасидан ўтадиган интеграл чизиқ мавжуд ва ягонадир. Энди ўша интеграл чизиқни ифодаловчи функцияни излаймиз. (1.17) функция изланган функция эканини исбот этамиз. Бу функция учун $y(x_0) = y_0$ экани равшан. Унинг ҳосиласини ҳисоблайлик:

$$\frac{dy}{dx} = e^{-A(x)} b(x) e^{A(x)} + \left(y_0 + \int_{x_0}^x e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau \right) a(x) e^{A(x)} = b(x) + a(x)y.$$

Шундай қилиб, (1.17) функция учун ечим ҳақидаги 1.4- таърифнинг шартлари ўринлидир. (1.17) формулада иштирок этган функциялар I интервалда аниқланганлигини қайд қиламиз. Демак, (1.17) функция I интервалда аниқланган ва давомсиз ечим бўлади. Бу чизикли дифференциал тенгламаларнинг муҳим хоссасидир. Теорема исбот бўлди.

1.7- теорема. (1.16) дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$y = \left(C + \int_{x_0}^x e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau \right) e^{A(x)}, \quad (C — \text{ихтиёрий ўзгармас}) \quad (1.17')$$

формула билан ифодаланади.

Исбот. Равшанки, (1.17') функция (1.16) тенгламанинг ечимидир. Энди (1.17') формула ҳамма ечимларни ўз ичига олишини кўрсатамиз. $y = \varphi(x)$ функция (1.16) дифференциал тенгламанинг бирор I_x интервалда аниқланган ечими бўлиб, $\xi_0 = \varphi(\tau_0)$, $\tau_0 \in I_x$, бўлсин. Юқоридаги мулоҳазалардан (1.6- теоремага қаранг) $I_x \subset I$ экани келиб чиқади. (1.17) формуладан C ни танлаш усули билан шу $y = \varphi(x)$ ечимни ҳосил қилиш мумкинлигини исботлаймиз. Унинг учун

$$\left(C + \int_{x_0}^{\tau_0} e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau \right) e^{A(\tau_0)} = \xi_0$$

тенглама C га нисбатан битта ечимга эга бўлиши зарур. Кўриниб турибдики:

$$C = \xi_0 e^{-A(\tau_0)} - \int_{x_0}^{\tau_0} e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau.$$

Энди $y = \varphi(x)$ ечим учун

$$\varphi(x) = \left(\xi_0 e^{-A(\tau_0)} - \int_{x_0}^{\tau_0} e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau \right) e^{A(x)} + \int_{x_0}^x e^{-A(\tau)} b(\tau) d\tau e^{A(x)}$$

формулага эга бўламиз. Теорема исбот бўлди.

Юқорида исботланган (1.17) формулани иккинчи усул билан исботлайлик. Агар (1.16) дифференциал тенгламада $b(x) \equiv 0$ бўлса, у ҳолда

$$\frac{dy}{dx} = a(x)y \quad (1.18)$$

тенглама (1.16) га мос бир жинсли дифференциал тенглама дейилади; $b(x) \neq 0$ бўлганда (1.16) тенглама биринчи тартибли чизикли бир жинсли бўлмаган (бир жинсиз) дифференциал тенглама дейилади. (1.18) тенгламанинг бир жинсли деб юритилиши (1.16) да

$b(x) \equiv 0$ бўлиши билан боғланган бўлиб, (1.9) бир жинсли дифференциал тенгламага алоқаси йўқ.

(1.18) дифференциал тенглама ўзгарувчилари ажраладиган тенгламадир (5- § га қаранг). Унинг умумий ечими

$$y = Ce^{A(x)} \quad (C \text{ — ихтиёрий ўзгармас}) \quad (1.19)$$

кўринишда ёзилади. Энди (1.16) тенгламанинг умумий ечимини

$$[y = \psi(x)e^{A(x)} \quad (1.20)$$

кўринишда излаймиз. $\psi(x)$ бу ерда I интервалда аниқланган изланадиган функция. Тавсия этилган усулни ўзгармасни вариациялаш усули деб юритилади. Фаразга кўра, (1.20) функция (1.16) дифференциал тенгламани айниятга айлантириши лозим:

$$\psi'(x)e^{A(x)} + \psi(x)a(x)e^{A(x)} = a(x)\psi(x)e^{A(x)} + b(x)$$

ёки

$$\psi'(x)e^{A(x)} = t(x).$$

Бундан

$$[\psi(x) = C + \int_{x_0}^x e^{-A(\tau)} t(\tau) d\tau \quad (C \text{ — ихтиёрий ўзгармас}).$$

$\psi(x)$ функция учун топилган ифодани (1.20) қўйсак (1.17') формула келиб чиқади.

Миқоф. 1. $y' + y \operatorname{tg} x = \sec x$, $\Gamma = \{(x, y): -\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2}, -\infty < y < +\infty\}$,

дифференциал тенглама интеграллансин.

Бу тенгламада $a(x) = -\operatorname{tg} x$, $b(x) = \sec x$. [Унинг] умумий ечими (1.17') га кўра

$$\begin{aligned} y &= (C + \int e^{\int \operatorname{tg} x dx} \sec x dx) e^{-\int \operatorname{tg} x dx} = \\ &= \left(C + \int \frac{dx}{\cos^2 x} \right) \cos x = C \cos x + \sin x. \end{aligned}$$

Демак, $y = C \cos x + \sin x$.

2. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{y \operatorname{tg} x - \sec x}, \quad \Gamma = \{(x, y): -\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2}, -\infty < y < +\infty\}$$

дифференциал тенглама интеграллансин. Бу тенгламада y — номанъум функция бўлиб, x эркин ўзгарувчидир. Кўришиб турибдики, берилган тенглама чиқиқли эмас. Агар x ва y ларнинг ролларини алмаштирсак, 1- мисолдаги дифференциал тенгламага келамиз.

8-§. БЕРНУЛЛИ, ВА РИҚКАТИ ТЕНГЛАМАЛАРИ

1. Бернулли тенгласи.

1. 8- таъриф. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = a(x)y + t(x)y^a \quad (1.21)$$

тенглама Бернулли тенгламаси дейилади. Бу тенгламада $a(x)$ ва $b(x)$ лар бирор I интервалда аниқланган функциялар, α — бирор ҳақиқий сон ($\alpha \in \mathbb{R}$). Равшанки, агар $\alpha = 0$ бўлса, (1.16) дифференциал тенгламага эга бўламиз, агар $\alpha = 1$ бўлса,

$$\frac{dy}{dx} = [a(x) + b(x)]y$$

тенгламага келамиз. Бу эса ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламадир. Демак, Бернулли тенгламаси $\alpha = 0$, $\alpha = 1$ бўлганда бизга маълум дифференциал тенгламаларга айланади. Энди $\alpha \neq 0$, $\alpha \neq 1$ деб фараз этамиз.

1.8-теорема. Агар $a(x)$, $b(x)$ функциялар I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлиб, $\alpha > 1$ бўлса, y ҳолда $\Gamma = \{(x, y) : x \in I, -\infty < y < +\infty\}$ соҳанинг ихтиёрий олинган (x_0, y_0) нуқтасидан (1.21) тенгламанинг I интервалда аниқланган битта интеграл чизиги ўтади.

Исбот. (1.21) тенгламада $f(x, y) = a(x)y + b(x)y^\alpha$ ва $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y} = a(x) + \alpha b(x)y^{\alpha-1}$. $\alpha > 1$ бўлгани учун бу функция Γ да узлуксиз. Демак, Коши теоремасига кўра, Γ соҳанинг ихтиёрий (x_0, y_0) нуқтасидан (1.21) дифференциал тенгламанинг битта интеграл чизиги ўтади.

Агар $y_0 = 0$ бўлса, $\alpha > 1$ бўлганда Бернулли тенгламасининг ечими $y = 0$, $x \in I$ бўлади. Бу хусусий ечимдир. Аммо $\alpha < 1$ бўлганда $\frac{\partial f}{\partial y}$ функция $y = 0$ да узилишга эга ва $(x_0, 0)$ нуқтада ечимнинг ягоналиги бузилиши мумкин. Агар $0 < \alpha < 1$ бўлса, $y \equiv 0$, $x \in I$ функция махсус ечим бўлади, яъни $y \equiv 0$ нинг ҳар бир нуқтаси орқали камида битта (кўрилайётган ҳолда бирдан ортиқ) интеграл чизиқ ўтади. Буни кўрсатиш учун аввал (1.21) ни $n_1 \neq 0; 1$ да квадратураларда интеграллаймиз. $y \neq 0$ дейлик. Дифференциал тенгламанинг барча ҳадларини y^α га бўлиб,

$$y^{1-\alpha} = z \tag{1.22}$$

алмаштиришни бажарамиз:

$$(1-\alpha)y^{-\alpha} \frac{dy}{dx} = \frac{dz}{dx},$$

$$y^{-\alpha} \frac{dy}{dx} = a(x)y^{1-\alpha} + b(x),$$

$$\frac{dz}{dx} = (1-\alpha)a(x)z + (1-\alpha)b(x). \tag{1.23}$$

Бу (1.23) тенглама z га нисбатан биринчи тартибли чизиқли дифференциал тенглама. Унинг умумий ечими

$$z = (C + \int e^{-\int(1-\alpha)a(x)dx} (1-\alpha)b(x)dx) e^{\int(1-\alpha)a(x)dx} = CA(x) + B(x)$$

кўринишда ёзилади. Бу ерда $A(x)$, $B(x)$ лар I интервалда узлуксиз функциялар. (1.21) дифференциал тенгламанинг умумий ечими:

$$y = (CA(x) + B(x))^{\frac{1}{1-\alpha}}$$

Агар $x=x_0$, $y=y_0=0$ ва $0 < \alpha < 1$ бўлса, бу формула ёрдамида ушбу

$$(C \cdot A(x_0) + B(x_0))^{\frac{1}{1-\alpha}} = 0$$

тенгламадан C нинг ягона қийматини топа оламиз, яъни $C = -$

$$-\frac{B(x_0)}{A(x_0)}. \text{ Шундай қилиб, } (x_0, 0) \text{ нуқтадан } y = \left(-\frac{B(x_0)}{A(x_0)} A(x) + B(x) \right)^{\frac{1}{1-\alpha}} \neq 0$$

интеграл чизиқ ўтади.

Равшанки, $0 < \alpha < 1$ бўлганда (1.21) тенглама $y \equiv 0$, $x \in I$ ечимга ҳам эга. Бу ечим ҳам $(x_0, 0)$ нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқни ифодалайди. Демак, 1) Бернулли тенгламаси квадратураларда интегралланади; 2) Бернулли тенгламаси $0 < \alpha < 1$ бўлганда $y \equiv 0$, $x \in I$ махсус ечимга эга.

2. Риккати тенгламаси.

1.9- таъриф. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = a(x)y^2 + t(x)y + c(x) \quad (1.25)$$

тенглама Риккати тенгламаси дейилади. Бунда $a(x)$, $t(x)$, $c(x)$ функциялар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлиб, $\Gamma = \{(x, y); x \in I, -\infty < y < +\infty\}$. Равшанки, агар (1.25) да $a(x) \equiv 0$, $x \in I$ бўлса, чизиқли тенгламага $c(x) \equiv 0$, $x \in I$ бўлса, Бернулли тенгламасига эга бўламиз. Шунинг учун кейинги мулоҳазаларда I интервалда $a(x) \neq 0$, $c(x) \neq 0$ деб фараз этилади.

(1.25) дифференциал тенгламанинг ўнг томони Γ соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлиб, y бўйича узлуксиз дифференциалланувчи (чунки $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y} = 2a(x)y + b(x)$). Демак, Γ соҳада Коши теоремасининг шартлари ўринли. Γ соҳанинг ихтиёрий олинган (x_0, y_0) нуқтасидан Риккати тенгламасининг битта интеграл чизиғи ўтади.

Шуни қайд қиламизки, умуман айтганда, Риккати тенгламаси квадратураларда интегралланмайди. Қуйида битта хусусий ҳолни келтирамиз.

1.9- теорема. Агар Риккати тенгламасининг битта хусусий ечими маълум бўлса, бу тенглама квадратураларда интегралланади.

Исбот. $y = \varphi(x)$, $x \in I$ функция (1.25) тенгламанинг бирор хусусий ечими бўлсин. $y = \varphi(x) + z$ алмаштириш бажарамиз:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{d\varphi(x)}{dx} + \frac{dz}{dx},$$

$$\frac{d\varphi(x)}{dx} + \frac{dz}{dx} = a(x)[\varphi(x) + z]^2 + t(x)[\varphi(x) + z] + c(x).$$

Бундан $\frac{d\varphi(x)}{dx} \equiv a(x)[\varphi(x)]^2 + l(x)\varphi(x) + c(x)$, $x \in I$ эканини ҳисобга олсак, ушбу

$$\frac{dz}{dx} = [2a(x)\varphi(x) + b(x)]z + a(x)z^2$$

Бернулли тенгламаси келиб чиқади. Бу тенглама эса квадратура-ларда интегралланади. 1.9- теорема исбот бўлди.

Мисоллар кўришда баъзи ҳолларда Риккати тенгламаси учун хусусий ечимни бирор кўринишда излаш ва уни топиш мумкин бўлади. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = -y^2 + 2xy + (5 - x^2)$$

тенглама Риккати тенгламаси бўлиб, унинг хусусий ечимини $\varphi(x) = ax + b$ кўри-нишда излаш мақсадга мувофиқдир. Бундан

$$\frac{d\varphi(x)}{dx} = a, \quad a = -(ax + b)^2 + 2x(ax + b) + (5 - x^2) \quad \text{ва} \quad a=1, \quad b=\pm 2$$

желиб чиқади. Текшириш кўрсатадики, $\varphi(x) = x+2$ ҳам, $\varphi(x) = x-2$ ҳам хусу-сий ечим бўлади. Агар $\varphi(x) = x+2$ ни олсак, тегишли Бернулли-тенгламаси

$$\frac{dz}{dx} = -4z - z^2$$

кўринишда бўлади ($y = \varphi(x) + z = x + 2 + z$ алмаштириш бажарилган).

Энди $z = \frac{1}{u}$ десак, $\frac{du}{dx} = 4u + 1$ тенгламага келамиз. Бу ўзгарувчилари аж-раладиган дифференциал тенгламадир. Унинг умумий ечими $4u + 1 = Ce^{4x}$ кўри-нишда бўлиб, $u = \frac{1}{z}$ ва $z = y - (x + 2)$ алмаштиришлар ёрдамида берилган Рик-кати тенгламасининг*) умумий ечимини ёзамиз:

$$y = x + 2 + \frac{4}{Ce^{4x} - 1}$$

9-§. ТҶЛИҚ ДИФФЕРЕНЦИАЛЛИ ТЕНГЛАМАЛАР

Ҳар бир (1.1) кўринишдаги тенгламани символик равишда $dy - f(x, y)dx = 0$ кўринишда ёзишни келишиб оламиз. Биз ҳатто бундан умумийроқ

$$M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0 \quad (1.26)$$

тенгламани кўрамиз. Уни биринчи тартибли ҳосилага нисбатан ечил-ган *дифференциал тенгламанинг дифференциал формаси* деб юри-тилади. (1.26) да $M(x, y)$ ва $N(x, y)$ функциялар Γ соҳада аниқ-ланган ва узлуксиз.

*) Биз юқорида Риккати тенгламасини тўла ўрганмадик. Унинг турли хосса-лари ҳақида, иккита ёки учта хусусий ечими маълум бўлгандаги квадратуралар ҳақида тўлароқ маълумотни В. В. Степановнинг [3] китобидан ўқиш мумкин.

1.10-таъриф. Агар (1.26) тенгламанинг чап томони бирор $U(x, y)$, $U(x, y) \in C^1(\Gamma)$ функциянинг тўлиқ дифференциалидан иборат бўлса, u ҳолда (1.26) тўлиқ дифференциалли тенглама дейилади.

Агар (1.26) тенглама тўлиқ дифференциалли бўлса, u ҳолда (1.26) тенгламанинг (аниқроғи, $\frac{dy}{dx} = -\frac{M(x, y)}{N(x, y)}$, $N(x, y) \neq 0$, $(x, y) \in \Gamma$ тенгламанинг) ҳар бир $y = \varphi(x)$ ечими учун $U(x, \varphi(x)) = \text{const}$ айният ўринли. Аксинча, бирор интервалда аниқланган ва

$$(Ux, y) = C \quad (1.27)$$

тенгламадан ошкормас функция сифатида аниқланадиган ҳар бир $y = \varphi(x)$ функция (1.26) тенгламанинг ечими бўлади. Ҳақиқатан, $y = \varphi(x)$ (1.26) тенгламанинг I интервалда аниқланган ечими бўлсин. Бунда қуйидагига эгамиз:

$$M(x, \varphi(x)) + N(x, \varphi(x)) \varphi'(x) = 0 \text{ ёки } \frac{d}{dx} U(x, \varphi(x)) = 0, x \in I.$$

Бундан $U(x, \varphi(x)) = \text{const}$ экани келиб чиқади. Энди $y = \varphi(x)$ функция $U(x, y) = C$ тенгламанинг ечими бўлсин, яъни $U(x, \varphi(x)) = C$. Буни x бўйича дифференциалаб, топамиз:

$$M(x, \varphi(x)) + N'_x(x, \varphi(x)) \varphi'(x) = 0.$$

Бунда $y = \varphi(x)$ функция (1.26) нинг ечими экани келиб чиқади. Юқоридаги (1.26) тенгламанинг чап томони $U(x, y)$ функциянинг тўлиқ дифференциалидан иборат бўлганда (1.27) муносабат (1.26) нинг *умумий ечими (умумий интеграл)*, $U(x, y)$ функция эса (1.26) нинг *интеграл* дейилади. Аммо ҳар доим ҳам

$$dU(x, y) = M(x, y) dx + N(x, y) dy \quad (1.28)$$

муносабат ўринли бўлавермайди.

1.10-теорема. Агар Γ соҳада $M(x, y)$, $N(x, y)$ функциялар аниқланган бўлиб, шу соҳада $M(x, y)$, $N(x, y)$, $\frac{\partial M}{\partial y}$, $\frac{\partial N}{\partial x}$ функциялар узлуксиз бўлса, u ҳолда (1.30) дифференциал тенглама тўлиқ дифференциалли бўлиши учун

$$\frac{\partial M}{\partial y} = \frac{\partial N}{\partial x}, \quad (x, y) \in \Gamma \quad (1.29)$$

айниятнинг ўринли бўлиши зарур ҳат етарли*).

Исбот. Зарурлиғи. (1.26) тенглама тўлиқ дифференциалли бўлсин. u ҳолда Γ соҳада аниқланган бирор $U(x, y)$ функция учун (1.28) муносабат ўринли бўлади. Шунинг учун:

$$\frac{dU(x, y)}{dx} = M(x, y), \quad \frac{\partial N}{\partial y} = N(x, y).$$

*) 1.29) шартни Л. Эйлер (1707—1783) топган.

Теореманинг шартига кўра

$$\frac{\partial^2 U(x, y)}{\partial x \partial y} = \frac{\partial M(x, y)}{\partial y}, \quad \frac{\partial^2 U(x, y)}{\partial y \partial x} = \frac{\partial N(x, y)}{\partial x}$$

тенгликлардан Γ соҳада (1.29) айниятнинг тўғрилиги келиб чиқади.

Етарлилиги. Энди (1.29) айният Γ соҳада тўғри бўлсин. (1.26) дифференциал тенгламанинг тўлиқ дифференциалли эканини исбот этамиз. $M(x, y)$ функция Γ соҳада бирор $U(x, y)$ функциядан x бўйича олинган ҳосиллага тенг деб қарашимиз мумкин, яъни

$$M(x, y) = \frac{\partial U(x, y)}{\partial x}, \quad (x, y) \in \Gamma. \quad (1.30)$$

Энди $U(x, y)$ функцияни шундай таълаймизки, $N(x, y) = \frac{\partial U(x, y)}{\partial y}$ тенглик ҳам ўринли бўлсин. Унинг учун (1.30) ни x_0 дан x гача интеграллаймиз:

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x M(t, y) dt + \varphi(y), \quad (x, y) \in \Gamma, \quad x_0 \in I. \quad (1.31)$$

Бу $U(x, y)$ функция учун (1.30) бажарилади. Энди (1.31) ни y бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial U(x, y)}{\partial y} = \int_{x_0}^x \frac{\partial M(t, y)}{\partial y} dt + \varphi'(y), \quad (x, y) \in \Gamma, \quad x_0 \in I.$$

(1.29) айниятдан фойдалансак;

$$\frac{\partial U(x, y)}{\partial y} = \int_{x_0}^x \frac{\partial N(t, y)}{\partial t} dt + \varphi'(y) = N(x, y) - N(x_0, y) + \varphi'(y).$$

Агар $\varphi'(y) = N(x_0, y)$ деб танланса, мақсадга эришамиз. Бу содда дифференциал тенглама бўлиб, $N(x_0, y)$ функция ихтиёрый $(x_0, y) \in \Gamma$ нуқтада узлуксиз бўлгани учун (x_0, y) нуқтадан ягона интеграл чиқиқ ўтади. Масалан, $\varphi(y_0) = 0$ шартни қаноатлантирадиган ягона ечим

$$\varphi(y) = \int_{y_0}^y N(x_0, s) ds, \quad (x_0, y_0) \in \Gamma, \quad (x_0, y) \in \Gamma$$

формула билан ёзилади. Топилган ифодани (1.31) га қўйиб, $U(x, y)$ функция учун

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x M(t, y) dt + \int_{y_0}^y N(x_0, s) ds$$

ифодани ҳосил қиламиз. Теорема исбот бўлди. Теореманинг етарлилигини исботлаш бир вақтда тўлиқ дифференциалли тенгламаларни интеграллаш усулини ҳам беради. Аммо майжқ вақтида осонроқ усулини қўлланса ҳам бўлади. Буни мисолда кўрамиз.

Мисол. Ушбу $(x^2 + 2y) dx + (2x + y^2) dy = 0$ дифференциал тенгламанинг тўлиқ дифференциалли экани текширилсин ва интеграллансин.

Тенгламада $M = x^2 + 2y$, $N = 2x + y^2$. Бундан $\frac{\partial M}{\partial y} = 2$, $\frac{\partial N}{\partial x} = 2$. Демак, тенглама тўлиқ дифференциалли. Энди уни интеграллаймиз.

$\frac{\partial U}{\partial x} = x^2 + 2y$ дан $U = \frac{x^3}{3} + 2yx + \varphi(y)$, $\frac{\partial U}{\partial y} = 2x + \varphi'(y) = 2x + y^2$, $\varphi'(y) = y^2$, $\varphi(y) = \frac{y^3}{3} + C_1$ келиб чиқади. Топилган натижани ўрнига қўйсак ($C_1 = 0$ деб),

$$U(x, y) = \frac{x^3}{3} + 2xy + \frac{y^3}{3} = C$$

умумий ечимни топамиз.

Ушбу

$$M(x) dx + N(y) dy = 0$$

дифференциал тенглама тўлиқ дифференциалли, чунки $\frac{\partial M}{\partial y} = \frac{\partial N}{\partial x} = 0$. Содда ҳисоблашлар ёрдамида қуйидагини топамиз:

$$\frac{\partial U}{\partial x} = M(x), \quad \frac{\partial U}{\partial y} = N(y), \quad U = \int M(x) dx + \varphi(y),$$

$$\frac{\partial U}{\partial y} = \varphi'(y), \quad \varphi'(y) = N(y).$$

Дифференциал тенгламанинг интегралли

$$U = \int M(x) dx + \int N(y) dy$$

функциядан иборат. Умумий интеграл эса

$$\Phi_1(x) + \Phi_2(y) = C$$

кўринишда бўлади, бу ерда $\Phi_1(x)$ функция $M(x)$ нинг бирор бошланғич функцияси бўлса, $\Phi_2(y)$ функция $N(y)$ нинг бирор бошланғич функциясидир.

Агар (1.5) тенгламада $f(x) = M(x)$, $g(y) = -\frac{1}{N(y)}$, $N(y) \neq 0$ дейилса, юқорида кўрилган тўлиқ дифференциалли тенгламага келамиз. Демак, кўрилган дифференциал тенгламага ўзгарувчилари ажраладиган ва тўлиқ дифференциалли деб қарасак ҳам бўлаверади.

1.11-теорема. (1.26) дифференциал тенгламада $M(x, y)$, $N(x, y)$, $\frac{\partial M(x, y)}{\partial y}$ ва $\frac{\partial N(x, y)}{\partial x}$ функциялар $P = \{(x, y) : x \in I_x, y \in I_y\}$, $P \subset \Gamma$ тўғри тўртбурчакда узлуксиз бўлиб, $N(x, y) \neq 0$, $(x, y) \in P$ ва $\frac{\partial M}{\partial y} \equiv \frac{\partial N}{\partial x}$, $(x, y) \in P$ бўлса, y ҳолда P тўпламининг ҳар бир берилган (x_0, y_0) нуқтасидан (1.26) тенгламанинг фақат битта интеграл чизиғи ўтади.

Исбот. Теореманинг шартига кўра дифференциал тенгламанинг чап томони тўлиқ дифференциалдир, яъни $M(x, y) \equiv \frac{\partial u}{\partial x}$, $N(x, y) =$

$\equiv \frac{du}{dy} \cdot N(x, y) \neq 0, (x, y) \in P$ га кўра (1.26) дифференциал тенгла-
мани

$$M(x, y) + N(x, y) y' = 0$$

кўринишда ёзиш мумкин. Ундан

$$\frac{du(x, y)}{dx} = 0$$

ҳосил бўлади $\left(\frac{du}{dx}\right)$ ҳосила $u(x, y)$ дан олинган тўлиқ ҳосила). Энди $y(x), x \in I_x$ функция (1.26) тенгламанинг ечими бўлиши учун

$$u(x, y(x)) = C, \quad x \in I_x \quad (1.32)$$

бўлиши зарур ва етарли. **Фаразга** кўра $\frac{\partial u}{\partial y} = N(x, y) \neq 0, (x, y) \in P$.

Шу сабабли, (1.32) ни $y(x)$ га **нисбатан** бир қийматли ечиш мумкин. C нинг $u(x_0, y_0) = C$ муносабат билан аниқланган қиймати (1.26) тенгламанинг (x_0, y_0) нуқтадан ўтадиган ягона интеграл чизигини белгилайди ва у

$$u(x, y) = u(x_0, y_0)$$

формула ёрдамида ифодаланади. $u(x, y)$ функцияни излаш усули эса аввалги теоремада берилган.

10-§. ИНТЕГРАЛЛОВЧИ КЎПАЙТУВЧИ

1. Γ соҳада аниқланган бирсёрта ҳам $U(x, y)$ функция учун (1.28) тенглик ўринли бўлмасин. Баъзи ҳолларда (1.26) тенгламанинг чап томони уни бирор $\mu(x, y)$ функцияга кўпайтирганда тўлиқ дифференциалга айланиши мумкин.

1.11-таъриф. Агар Γ соҳада берилган $M(x, y), N(x, y)$ ва бирор $\mu(x, y)$ функциялар учун ушбу

$$dV(x, y) = \mu(x, y) M(x, y) dx + \mu(x, y) N(x, y) dy \quad (1.33)$$

муносабат ўринли бўлса, (1.26) дифференциал тенглама тўлиқ дифференциалга келтириладиган тенглама, $\mu(x, y)$ функция эса унинг интегралловчи кўпайтувчиси дейилади.

Интегралловчи кўпайтувчи, агар ундай функция мавжуд бўлса, Γ соҳада нолдан фарқли бўлади, яъни $\mu(x, y) \neq 0, (x, y) \in \Gamma$.

1.12-теорема. Агар $0 \neq \mu(x, y) \in C^1(\Gamma), M(x, y) \in C^1(\Gamma), N(x, y) \in C^1(\Gamma)$ бўлиб, $y = y(x), y(x_0) = y_0$ функция I интервалда аниқланган ҳамда ушбу

$$\mu(x, y) M(x, y) dx + \mu(x, y) N(x, y) dy = 0 \quad (1.34)$$

тенгламанинг ечими бўлса, y ҳолда ўша функция (1.26) тенгламанинг ҳам шу I интервалда аниқланган ечими бўлади.

Исбот. Шартга кўра, $\mu(x, y(x)) \neq 0, x \in I$ ва $y(x)$ функция (1.34) нинг ечими. Демак, ушбу

$$\mu(x, y(x))M(x, y(x)) + \mu(x, y(x))N(x, y(x))y'(x) \equiv 0, x \in I$$

айният ўринли. Ҳундан $M(x, y(x)) + N(x, y(x))y'(x) \equiv 0, x \in I$ айният келиб чиқади. Бу эса $y(x)$ функция (1.26) тенгламанинг ечими эканини билдиради.

Шуни қайд қиламизки, (1.34) да $\mu(x, y)$ функция, умуман айтганда, интегралловчи кўпайтувчи бўлиши шарт эмас. Фақат $\mu(x, y) \neq 0, (x, y) \in \Gamma$ бўлиши етарли. Бу теоремадан (1.26) тенглама тўлиқ дифференциалли бўлмаган ҳолда тегишли интегралловчи кўпайтувчи $\mu(x, y) \neq 0$ ёрдамида ҳосил қилинган тўлиқ дифференциалли тенгламанинг умумий интегралли $u(x, y) = C$ берилган (1.26) тенгламанинг ҳам умумий интегралли бўлиши келиб чиқади.

Энди интегралловчи кўпайтувчини тўлароқ ўрганамиз. (1.34) тенглама тўлиқ дифференциалли бўлсин. У ҳолда Γ соҳада

$$\frac{\partial(\mu(x, y)M(x, y))}{\partial y} \equiv \frac{\partial(\mu(x, y)N(x, y))}{\partial x}, \quad (x, y) \in \Gamma \quad (1.35)$$

айният ўринли. Бундан ҳосилаларни ҳисобласак

$$M \frac{\partial \mu}{\partial y} + \mu \frac{\partial M}{\partial y} = N \frac{\partial \mu}{\partial x} + \mu \frac{\partial N}{\partial x}$$

ёки

$$M \frac{\partial \mu}{\partial y} - N \frac{\partial \mu}{\partial x} = \mu \left(\frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y} \right)$$

ёки $\mu(x, y) > 0, (x, y) \in \Gamma$ десак,

$$M \frac{\partial \ln \mu}{\partial y} - N \frac{\partial \ln \mu}{\partial x} = \frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y} \quad (1.36)$$

муносабатга келамиз.

1.13-теорема. Агар (1.26) дифференциал тенглама $U(x, y) = C$ умумий интегралга эга бўлса, у ҳолда бу тенглама учун интегралловчи кўпайтувчи мавжуд бўлади.

Исбот. Равшанки, $\frac{\partial U(x, y)}{\partial x} dx + \frac{\partial U(x, y)}{\partial y} dy = 0$ ёки $\frac{\partial U}{\partial y} \neq 0,$

$(x, y) \in \Gamma$ десак, $\frac{dy}{dx} = -\frac{\frac{\partial U}{\partial x}}{\frac{\partial U}{\partial y}}$. (Қайд қиламизки, агар $\frac{\partial U}{\partial x} = \frac{\partial U}{\partial y} = 0,$

$(x, y) \in \Gamma$ бўлса, $0 \cdot dx + 0 \cdot dy = 0$ тенгламадан текисликнинг ихтиёрий нуқтаси ечим бўла олиши келиб чиқади, яъни бу ҳолда интегралланувчи дифференциал тенгламага эга бўламиз. Агар $\left(\frac{\partial U}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial U}{\partial y}\right)^2 \neq 0$ (масалан, $\frac{\partial U}{\partial x} \neq 0, \frac{\partial U}{\partial y} \equiv 0, (x, y) \in \Gamma$) бўлса, биз $dx = 0$ ёки $x = \text{const}$ га эга бўламиз. Бу ҳолда ихтиёрий вертикал $x = \text{const}$ тўғри чизиқ интеграл чизиқ бўлади.

Иккинчи томондан, (1.30) га кўра

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{M}{N}$$

Шунинг учун

$$\frac{M}{N} = \frac{\frac{\partial U}{\partial x}}{\frac{\partial U}{\partial y}} \quad \text{ёки} \quad \frac{\partial U}{\partial x} = \frac{\partial U}{\partial y} \cdot \frac{M}{N}$$

Бундан

$$\frac{\partial U}{\partial x} = \mu M, \quad \frac{\partial U}{\partial y} = \mu N$$

тенгликлар орқали Γ соҳада аниқланган $\mu(x, y)$ функцияни киритиш мумкин. Энди

$$\mu(Mdx + Ndy) = \mu Mdx + \mu Ndy = \frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy = dU = 0$$

муносабатлардан $\mu(x, y)$ функция (1.30) дифференциал тенглама учун интегралловчи кўпайтувчи экани келиб чиқади. Қуйида иккита теоремани исботсиз келтирамиз.

1.14-теорема. Агар $\mu(x, y)$, $(x, y) \in \Gamma$ (1.26) дифференциал тенгламанинг интегралловчи кўпайтувчиси бўлиб, $U(x, y)$ функция шу тенгламанинг интеграли бўлса, U ҳолда ихтиёрӣ

$$\mu_1(x, y) = \mu(x, y) \Phi(U), \quad \Phi(U(x, y)) \in C^1(\Gamma)$$

функция ҳам интегралловчи кўпайтувчи бўлади.

1.15-теорема. (1.26) дифференциал тенгламанинг ихтиёрӣ интегралловчи кўпайтувчиси ушбу

$$\mu_1(x, y) = \Phi(U) \mu(x, y)$$

формула билан берилади, бунда $\mu(x, y)$ бирор интегралловчи кўпайтувчи, Φ эса (1.26) тенглама интеграли U нинг ихтиёрӣ узлуксиз функцияси.

Қайд қиламизки, бу теоремадан икки қатъӣ фарқ қилувчи μ ва μ_1 интегралловчи кўпайтувчилар маълум бўлганда дифференциал тенгламанинг умумӣ интеграли $\frac{\mu_1}{\mu} = \text{const}$ экани келиб чиқади.

3. Интегралловчи кўпайтувчини топилшининг баъзи хусусӣ ҳолларига тўхталамиз. Шубҳасиз $\mu(x, y) \neq 0$, $\mu(x, y) \neq \text{const}$. Интегралловчи кўпайтувчи фақат x нинг ёки y нинг функцияси бўлган ҳоллар энг содда ҳоллар ҳисобланади.

а) $\mu(x, y) = \mu(x)$ бўлсин. Бунда (1.36) тенглама содалашади (чунки $\frac{\partial \ln \mu}{\partial y} = 0$):

$$-N \frac{d \ln \mu}{dx} = \frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y}$$

$$\frac{d \ln \mu}{dx} = \frac{\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x}}{N}. \quad (1.37)$$

$\mu(x, y)$ функция учун юқорида қилинган фараз (1.37) нинг ўнг томони фақат x нинг функцияси бўлишидан иборатдир. (1.37) нинг икки томонини x_0 дан x гача интеграллаймиз:

$$\mu(x) = Ce^{\int_{x_0}^x \frac{\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x}}{N} dx}. \quad (1.38)$$

Бизни бирорта интегралловчи кўпайтувчи қизиқтираётгани учун $C = 1$ деса бўлади.

б) Энди $\mu(x, y) = \mu(y)$ бўлсин. (1.36) тенглама бундай кўринишга келади:

$$M \frac{d \ln \mu}{dy} = \frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y}.$$

Ундан y_0 дан y гача интеграллаш натижасида $((x, y_0) \in \Gamma)$, $(x, y) \in \Gamma)$

$$\mu(y) = Ce^{\int_{y_0}^y \frac{\frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y}}{M} dy}. \quad (1.39)$$

ифодани топамиз.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = a(x)y + b(x)$$

чиқиқли дифференциал тенглама берилган бўлсин. Уни

$$(a(x)y + b(x))dx - dy = 0$$

кўринишда ёзамиз. Бунда $M(x, y) = a(x)y + b(x)$, $N(x, y) = -1$. Равшанки,

$$\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x} = a(x), \quad \frac{a(x)}{N} = -a(x).$$

Демак, $\mu = \mu(x)$. (1.38) га кўра:

$$\mu(x) = e^{-\int_{x_0}^x a(t) dt}. \quad (1.40)$$

Шундай қилиб, биринчи тартибли чиқиқли дифференциал тенгламанинг интегралловчи кўпайтувчиси (1.40) кўринишда бўлади.

2. Ушбу:

$$(xy^2 - y)dx + xdy = 0$$

дифференциал тенглама тўлиқ дифференциалли эмас, чунки:

$$\frac{\partial M}{\partial y} = 2xy - 1, \quad \frac{\partial N}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial M}{\partial y} \neq \frac{\partial N}{\partial x}.$$

$$\frac{\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x}}{M} = \frac{2(xy-1)}{xy^2-y} = \frac{2}{y}.$$

Демак, $\mu = \mu(y)$ бўлади. Шунинг учун

$$\mu(y) = e^{\int_{y_0}^y \frac{2}{y} dy} = e^{-2\ln \frac{y}{y_0}} = \left(\frac{y}{y_0}\right)^{-2}$$

ёки $y_0 = 1$ деб $\mu(y) = \frac{1}{y^2}$ интегралловчи кўпайтувчига эга бўламиз.

Берилган тенгламани интеграллаш жараёнини охирига етказиб қўямиз. Уни $\frac{1}{y^2}$ га кўпайтириб, тўлиқ дифференциалли тенгламани ҳосил қиламиз:

$$\left(x - \frac{1}{y}\right) dx + \frac{x}{y^2} dy = 0.$$

Бу тенглама учун

$$\frac{x^2}{2} - \frac{x}{y} = C$$

умумий ечим бўлади.

в) $\mu(x, y) = \mu_1(x)\mu_2(y)$ дейлик. (1.26) дифференциал тенглама шў кўринишда интегралловчи кўпайтувчига эга бўлиши шартини чиқарамиз. (1.36) дан

$$M \cdot \frac{1}{\mu_2} \frac{d\mu_2}{dy} - N \frac{1}{\mu_1} \frac{d\mu_1}{dx} = \frac{\partial N}{\partial x} - \frac{\partial M}{\partial y}$$

ёки

$$\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x} = N \Psi(x) - M \Phi_2(y) \quad (1.41)$$

га эгамиз, бу ерда

$$\Psi_2(y) = \frac{1}{\mu_2} \frac{d\mu_2}{dy}, \quad \Psi_1(x) = \frac{1}{\mu_1} \frac{d\mu_1}{dx}. \quad (1.43)$$

Шундай қилиб, агар $\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x}$ ифода (1.41) кўринишда ёзилиши мумкин бўлса, у ҳолда (1.26) тенглама $\mu = \mu_1(x)\mu_2(y)$ кўринишда интегралловчи кўпайтувчига эга бўлади, бунда $\mu_1(x)$ ва $\mu_2(y)$ функциялар (1.42) формулалар ёрдамида топилади:

$$\mu_1(x) = e^{\int \Psi_1(x) dx}, \quad \mu_2(y) = e^{\int \Psi_2(y) dy}$$

Мисоллар. 1. Ушбу

$$M_1(x)M_2(y)dx + N_1(x)N_2(y)dy = 0, \\ M_1(y) \neq 0, N_1(x) \neq 0, (x, y) \in \Gamma, x \in \Gamma_x, y \in \Gamma_y$$

дифференциал тенглама $\mu_1(x)\mu_2(y)$ кўринишда интегралловчи кўпайтувчига эга. Ҳақиқатан, агар

$$\begin{aligned}
 N(x, y) &= N_1(x) N_2(y) \text{ десак,} \\
 \frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x} &= M_1(x) \frac{dM_2(y)}{dy} - N_2(y) \frac{dN_1(x)}{dx} = \\
 &= M_1(x) M_2(y) \frac{1}{M_2(y)} \frac{dM_2(y)}{dy} - N_1(x) N_2(y) \frac{1}{N_1(x)} \frac{dN_1(x)}{dx} = \\
 &= M(x, y) \frac{1}{M_2(y)} \frac{dM_2(y)}{dy} - N(x, y) \frac{1}{N_1(x)} \frac{dN_1(x)}{dx}.
 \end{aligned}$$

Бундан

$$\psi_1(x) = -\frac{1}{N_1(x)} \frac{dN_1(x)}{dx}, \quad \psi_2(y) = -\frac{1}{M_2(y)} \frac{dM_2(y)}{dy}$$

ёки

$$\frac{1}{\mu_1} \frac{d\mu_1}{dx} = -\frac{1}{N_1} \frac{dN_1}{dx}, \quad \frac{1}{\mu_2} \frac{d\mu_2}{dy} = -\frac{1}{M_2} \frac{dM_2}{dy}$$

ёки

$$\mu_1 = \frac{1}{N_1(x)}, \quad \mu_2 = \frac{1}{M_2(y)}.$$

Демак,

$$\mu(x, y) = \frac{1}{N_1(x) M_2(y)}.$$

Берилган тенгламанинг икки томонини шу функцияга кўпайтирсак, узгарув-
чилари ажраладиган

$$\frac{M_1(x)}{N_1(x)} dx + \frac{N_2(y)}{M_2(y)} dy = 0$$

дифференциал тенгламага келамиз. Унинг умумий интегралли

$$\int_{x_0}^x \frac{M_1(x)}{N_1(x)} dx + \int_{y_0}^y \frac{N_2(y)}{M_2(y)} dy = C.$$

2. Ушбу

$$(y^4 - 4xy) dx + (2xy^3 - 3x^2) dy = 0, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad \frac{1}{4} y^3 < x < \frac{2}{3} y^3$$

дифференциал тенглама интеграллансин.

Бу тенглама тўлиқ дифференциалли эмас, чунки

$$M = y^4 - 4xy, \quad N = 2xy^3 - 3x^2 \text{ ва } \frac{\partial M}{\partial y} = 4y^3 - 4x, \quad \frac{\partial N}{\partial x} = 2y^3 - 6x$$

муносабатлардан $\frac{\partial M}{\partial y} \neq \frac{\partial N}{\partial x}$ тенгсизлик келиб чиқади.

Берилган дифференциал тенглама $\mu(x, y) = \mu_1(x) \mu_2(y)$ кўринишдаги интег-
ралловчи кўпайтувчига эга, чунки

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial x} &= 4y^3 - 4x - (2y^3 - 6x) = (2xy^3 - 3x^2) \cdot \frac{2}{x} - (y^4 - 4xy) \cdot \frac{2}{y} = \\
 &= N \frac{2}{x} - M \frac{2}{y}.
 \end{aligned}$$

Бундан $\psi_1(x) = \frac{2}{x}$, $\psi_2(y) = \frac{2}{y}$ ва $\mu_1(x) = e^{\int \frac{2}{x} dx} = x^2$, $\mu_2(y) = e^{\int \frac{2}{y} dy} = y^2$.

Демак, интегралловчи кўпайтувчи $\mu(x, y) = x^2 y^2$ кўринишга эга (берилган тенгламани $\mu = x^2 y^2$ бўлганда тўлиқ дифференциалдига келтириб, сўнгра уни интеграллаш китобхонга мустақил иш ўрнида топширилади).

Машқ бажараётганда баъзи ҳолларда интегралловчи кўпайтувчи

$$\mu(x, y) = \mu(x, y), \mu(x, y) = \mu\left(\frac{y}{x}\right), \mu(x, y) = \mu(x^2 - y^2)$$

ва бошқа кўринишларда изланиши мумкин.

г) (1.26) дифференциал тенгламада $M(x, y)$ ва $N(x, y)$ функциялар Γ соҳада аниқланган, дифференциалланувчи ва m -тартибли бир жинсли бўлсин. У ҳолда (1.26) тенглама

$$\mu(x, y) = \frac{1}{x^m + y^m} \quad (1.43)$$

кўринишда интегралловчи кўпайтувчига эга. Ҳақиқатан,

$$M(x, y) = x^m M\left(1, \frac{y}{x}\right), N(x, y) = x^m N\left(1, \frac{y}{x}\right)$$

ва

$$x^m M\left(1, \frac{y}{x}\right) dx + x^m N\left(1, \frac{y}{x}\right) dy = 0.$$

Агар $\frac{y}{x} = u$ десак, $x^m M(1, u) dx + x^m N(1, u) (xdu + udx) = 0$ ёки

$$[x^m M(1, u) + ux^m N(1, u)] dx + x^{m+1} N(1, u) du = 0.$$

Бундан интегралловчи кўпайтувчи учун

$$\mu_1(x, y) = \frac{1}{x^{m+1} [M(1, u) + uN(1, u)]}$$

формула келиб чиқади. Берилган тенглама учун аввалги белгилашларга қайтиб, (1.43) формулани ҳосил қиламиз.

д) 1.15-теоремага кўра, (1.26) дифференциал тенгламанинг ихтиёрий интегралловчи кўпайтувчиси $\mu_1(x, y) = \Phi(U) \mu(x, y)$ формула билан ёзилиши мумкин. Бу формула интегралловчи кўпайтувчини топиш учун аввалги бўлимларда баён этилган усуллардан фарқ қиладиган усулни қўлланишга олиб келади. Янги усул қуйидагидан иборат: (1.26) тенгламани шартли равишда иккига бўламиз:

$$[M_1(x, y) dx + N_1(x, y) dy] + [M_2(x, y) dx + N_2(x, y) dy] = 0,$$

бунда $M_1 + M_2 = M$, $N_1 + N_2 = N$. Сўнгра ушбу

$$M_1 dx + N_1 dy = 0, M_2 dx + N_2 dy = 0$$

тенгламаларни айрим-айрим кўрамиз. Албатта, бу дифференциал тенгламалар учун интегралловчи кўпайтувчини нисбатан осонлик билан топа оламиз, деб ҳисоблаймиз. Тегишли тенгламаларнинг интегралловчи кўпайтувчиларини мос равишда μ_1 ва μ_2 , интегралларини

эса U_1 ва U_2 дейлик. У ҳолда юқоридаги формулага асосан ҳар бир дифференциал тенглама учун ихтиёрий интегралловчи кўпайтувчини

$$\mu_1^* = \mu_1 \Phi_1(U_1), \quad \mu_2^* = \mu_2 \Phi_2(U_2)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Φ_1 ва Φ_2 ларнинг ихтиёрийлигидан фойдаланиб, уларни шундай танлаймизки, ушбу

$$\mu_1^* = \mu_2^* = \mu$$

муносабат ўринли бўлсин. У ҳолда μ функция берилган (1.26) дифференциал тенглама учун интегралловчи кўпайтувчи бўлади. Амалда Φ_1 ёки Φ_2 функцияни 1 га тенг қилиб олиш мумкин.

Мисол. Ушбу $(xy^2 + y^4) dx + (x^2 - xy^3) dy = 0$, $x > 0$, $y > 0$, $x > y^3$ дифференциал тенгламанинг интегралловчи кўпайтувчиси топилсин.

Бу тенгламани

$$d(xy) + \frac{y^3}{x} (ydx - xdy) = 0$$

кўринишда ёзиш мумкин. Ундан $\mu_1^* = \mu_1 \Phi_1(xy) = \Phi_1(xy) \cdot \frac{y^3}{x} (ydx - xdy) = 0$

тенглама учун $\mu_2 = \frac{1}{x^2 y^2}$ эканини в) бўлимдаги усул билан исботлаш мумкин. Энди $\mu_1^* = \mu_2^*$ бўлиши учун $\Phi_2 = 1$ десак,

$$\mu_2^* = \Phi_1(xy) = \frac{1}{x^2 y^2} = \mu$$

келиб чиқади. Демак, $\mu = \frac{1}{x^2 y^2}$ функция берилган дифференциал тенглама учун интегралловчи кўпайтувчи бўлади.

11-§. ПИКАР ТЕОРЕМАСИНИНГ ИСБОТИ*

Аввал (1.3) бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $|x - x_0| \leq h$ ёпиқ интервалда аниқланган ечимнинг мавжудлигини, сўнгра бу ечимнинг ягоналигини исботлаймиз.

Исботга бевосита ўтишдан аввал баъзи ёрдамчи тасдиқларга тўхталамиз. Г соҳада $P = \{(x, y) : |x - x_0| \leq a, |y - y_0| \leq b\}$ ёпиқ тўғри тўртбурчакни кўрайлик. Г да узлуксиз бўлган $f(x, y)$ функция шу P да ҳам узлуксиз бўлади. P ёпиқ бўлгани сабабли $f(x, y)$ унда чегараланган бўлади. Энди

$$\max_{(x, y) \in P} |f(x, y)| = M, \quad M > 0$$

бўлсин. Шу P тўғри тўртбурчакнинг ихтиёрий (x, y_1) ва (x, y_2) нуқталари учун ҳам (L) тенгсизликнинг бажарилиши равшан (1.2-теореманинг шартига кўра). Қайд қиламизки, $(x_0, y_0) \in P$ нуқта P

*) Э. Пикар (1856—1941) мавжудлик теоремасини 1893 йилда кетма-кет яқинлашиш методи билан исбот қилган.

тўғри тўртбурчакнинг марказидан иборат. [Энди (1.1) дифференциал тенгламанинг (1.3) бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $|x - x_0| \leq h$, $h \leq a$ ёпиқ интервалда аниқланган ягона ечимининг мавжудлигини исботлаймиз. Бунинг учун биринчи қадам дифференциал тенгламадан *интеграл тенгламага* ўтишдан иборат.

I. $y = \varphi(x)$ (1.1) тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган бирор ечими бўлиб, у (1.3) бошланғич шартни қаноатлантирсин. Шундай экан, биз ушбу

$$\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x)) \quad (1.44)$$

айниятга эгамиз. Бу ҳолда $\varphi(x)$ функция учун $|x - x_0| \leq h$ интервалда

$$\varphi(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau \quad (1.45)$$

интеграл айният ўринли. Ақсинча, агар бирор узлуксиз $\varphi(x)$ функция учун $|x - x_0| \leq h$ интервалда (1.45) айният ўринли бўлса, у ҳолда $y = \varphi(x)$ функция дифференциалланувчи, (1.1) тенгламанинг ечими ва (1.3) бошланғич шартни қаноатлантиради. Бошқача айтганда, (1.45) интеграл тенглама (1.3) бошланғич шарт билан бирга олинган (1.1) тенгламага *эквивалент*. Бу тасдиқни исботлайлик.

(1.45) муносабат ўринли бўлсин. Унда $x = x_0$ деб $\varphi(x_0) = y_0$ ни ҳосил қиламиз. Шундай қилиб, (1.45) дан (1.3) бошланғич шарт келиб чиқади. Равшанки, (1.45) айниятнинг ўнг томони x бўйича дифференциалланувчи, шунинг учун унинг чап томони ҳам x бўйича дифференциалланувчи бўлади. (1.45) ни дифференциаллаш натижасида (1.44) айниятни ҳосил қиламиз.

Энди (1.3) ва (1.44) муносабатлар ўринли бўлсин. (1.44) ни x_0 дан x гача интеграллаб

$$\varphi(x) - \varphi(x_0) = \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau$$

ни ҳосил қиламиз. (1.3) га кўра, бундан (1.45) ни ҳосил қиламиз. Тасдиқ исботланди.

II. (1.1) дифференциал тенгламанинг (1.3) бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ечимининг мавжудлигини кўрсатиш (1.45) интеграл тенгламанинг худди шундай ечимининг мавжудлигини кўрсатишга келтирилди. Тавсия этиладиган метод ёрдамида аввало ечимнинг мавжудлиги исботланса, кейин у ечимни берилган аниқликда тақрибан қуриш мумкинлиги ҳам кўрсатилади.

Бошланғич (нолинчи) яқинлашиш сифатида y_0 ни қабул қиламиз. Қуйидаги

$$y_1(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, y_0) d\xi,$$

$$y_2(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, y_1(\xi)) d\xi, \quad (1.46)$$

$$y_n(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, y_{n-1}(\xi)) d\xi,$$

қоида билан $y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x), \dots$ функцияларни қурамыз. Улар «маълум маънода» тақрибий ечимлар бўлади. Бу функциялар қуйидаги хоссаларга эга:

1) Равшанки, $y_k(x_0) = y_0 (k=1, 2, \dots)$. Демак, ҳар бир $y = y_k(x)$, $k=1, 2, \dots$ функциянинг графиги (x_0, y_0) нуқтадан ўтади.

2) Агар $h = \min(a, \frac{b}{M})$ бўлса, $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган $y_k(x)$, $k=1, 2, \dots$ функцияларнинг графиги P тўғри тўртбурчакдан чиқиб кетмайди. Ҳақиқатан, элементар мулоҳазалар ёрдамида h нинг аниқланишига кўра қуйидаги тенгсизликларни ҳосил қиламиз:

$$|y_1(x) - y_0| = \left| \int_{x_0}^x f(\xi, y_0) d\xi \right| \leq \int_{x_0}^x |f(\xi, y_0)| d\xi \leq M|x - x_0| \leq Mh \leq b,$$

$$|y_2(x) - y_0| = \left| \int_{x_0}^x f(\xi, y_1(\xi)) d\xi \right| \leq \int_{x_0}^x |f(\xi, y_1(\xi))| d\xi \leq M|x - x_0| \leq Mh \leq b,$$

$$|y_n(x) - y_0| = \left| \int_{x_0}^x f(\xi, y_{n-1}(\xi)) d\xi \right| \leq \int_{x_0}^x |f(\xi, y_{n-1}(\xi))| d\xi \leq M|x - x_0| \leq Mh \leq b,$$

Энди $y_s(x)$ функциянинг графиги P дан чиқмайди, дейлик. Унда $\int_{x_0}^x f(\xi, y_s(\xi)) d\xi$ интеграл аниқланган ва $|y_s(x) - y_0| \leq b$ тенгсизлик ўринли бўлади. Шунга асосан

$$|y_{s+1} - y_0| = \left| \int_{x_0}^x f(\xi, y_s(\xi)) d\xi \right| \leq \int_{x_0}^x |f(\xi, y_s(\xi))| d\xi \leq M|x - x_0| \leq Mh \leq b$$

муносабатга эга бўламиз. Шундай қилиб, агар бирор натурал s сони учун $y_s(x)$ функциянинг графиги P дан чиқмаса, яъни $(x, y_s(x)) \in P$, у ҳолда $s+1$ учун ҳам $(x, y_{s+1}(x)) \in P$ бўлади. Демак, қўлланилган математик индукция методи $(x, y_k(x)) \in P$, $k=1, 2, \dots$ эканини исбот этади.

3) $y_k(x)$ ($k=1, 2, \dots$) функциялар $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва узлуксиз. Ҳақиқатан, равшанки,

$$y_1(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, y_0) d\xi$$

функция $|x-x_0| \leq h$ интервалда узлуксиз, чунки $f(x,y)$ функция ўша интервалда узлуксиз. Шунга ўхшаш, $f(x,y_1(x))$ функция ҳам $|x-x_0| \leq h$ интервалда узлуксиз бўлгани учун $y_2(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, y_1(\xi)) d\xi$

функция ҳам ўша интервалда узлуксиз бўлади. Қолган $y_3(x), \dots, y_n(x), \dots$ функцияларнинг тегишли интервалда аниқланганлиги ва узлуксизлиги математик индукция методи билан осонгина исботланиши мумкин.

III. (1.46) функциялардан тузилган $\{y_k(x)\}$ функционал кетма-кетлик $|x-x_0| \leq h$, $h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right)$ интервалда текис яқинлашади. Буни исботлаш учун

$y_0 + [y_1(x) - y_0] + [y_2(x) - y_1(x)] + \dots + [y_n(x) - y_{n-1}(x)] + \dots$ (1.47) функционал қаторни кўрамиз. Равшанки, k - хусусий йиғинди $S_k(x) = y_k(x)$. Агар (1.47) қатор текис яқинлашувчи бўлса, ундан $\{y_k(x)\}$ кетма-кетликнинг тегишли интервалда текис яқинлашувчилиги келиб чиқади.

Энди (1.47) қаторнинг ҳар бир ҳадини баҳолаймиз:

$$|y_1(x) - y_0| \leq M|x - x_0|,$$

$$|y_2(x) - y_1(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x [f(\xi, y_1(\xi)) - f(\xi, y_0)] d\xi \right| \leq \left| \int_{x_0}^x [f(\xi, y_1(\xi)) - f(\xi, y_0)] d\xi \right|.$$

Интеграл остидаги айирма учун Липшиц шартини қўлланамиз ва $|y_1(x) - y_0|$ учун топилган баҳодан фойдаланамиз:

$$|y_2(x) - y_1(x)| \leq L \left| \int_{x_0}^x |y_1(\xi) - y_0| d\xi \right| \leq LM \left| \int_{x_0}^x |\xi - x_0| d\xi \right| = LM \frac{|x-x_0|^2}{2!}.$$

Шунга ўхшаш,

$$\begin{aligned} |y_3(x) - y_2(x)| &= \left| \int_{x_0}^x [f(\xi, y_2(\xi)) - f(\xi, y_1(\xi))] d\xi \right| \leq \left| \int_{x_0}^x |f(\xi, y_2(\xi)) - \right. \\ &\left. - f(\xi, y_1(\xi))| d\xi \right| \leq L \left| \int_{x_0}^x |y_2(\xi) - y_1(\xi)| d\xi \right| \leq L^2 M \left| \int_{x_0}^x \frac{|\xi - x_0|^2}{2} d\xi \right| = \frac{L^2 M}{3!} |x - x_0|^3. \end{aligned}$$

Математик индукция методи ёрдамида ихтиёрий натурал n учун қуйидаги тенгсизликни топамиз:

$$|y_n(x) - y_{n-1}(x)| \leq \frac{L^{n-1}}{n!} |x - x_0|^{n-1}. \quad (1.48)$$

$|x - x_0| \leq h$ интервалдан олинган x лар учун

$$|y_1(x) - y_0| \leq Mh,$$

$$|y_2(x) - y_1(x)| \leq ML \frac{h^2}{2!},$$

$$|y_3(x) - y_2(x)| \leq ML^2 \frac{h^3}{3!}$$

$$|y_n(x) - y_{n-1}(x)| \leq ML^{n-1} \frac{h^n}{n!}$$

муносабатларга келамиз. Бундан кўринадики, (1.47) функционал қаторнинг ҳар бир ҳади мусбат ҳадли

$$|y_0| + \sum_{k=1}^{\infty} ML^{k-1} \frac{h^k}{k!} \quad (1.49)$$

сонли қаторнинг тегишли ҳадидан катта эмас. (1.49) қатор эса Даламбер аломатига кўра яқинлашувчи, чунки

$$\lim_{k \rightarrow \infty} ML^{k-1} \frac{h^k}{k!} \cdot \frac{(k-1)!}{h^{k-1}} \cdot \frac{1}{ML^{k-2}} = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{Lh}{k} = 0 < 1.$$

Шу сабабли, (1.47) қатор Вейерштрас аломатига кўра $|x - x_0| \leq h$ интервалда текис яқинлашувчи ва демак, $\{y_k(x)\}$ кетма-кетлик ҳам текис яқинлашувчи бўлади. Бу кетма-кетлик ўша интервалда бирор узлуксиз $Y(x)$ функцияга текис яқинлашади, яъни

$$\lim_{k \rightarrow \infty} y_n(x) = Y(x), \quad x_0 - h \leq x \leq x_0 + h.$$

Энди $Y(x_0) = y_0$, $(x, Y(x)) \in P$, $|x - x_0| \leq h$ эканини исбот этамиз. Ҳақиқатан,

$$Y(x_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} y_k(x_0) = \lim_{k \rightarrow \infty} y_0 = y_0, \quad \text{яъни } Y(x_0) = y_0.$$

Ушбу $|y_k(x) - y_0| \leq b$ тенгсизликда ($k \rightarrow \infty$ да) лимитга ўтамиз: $|Y(x) - y_0| \leq b$. Бундан $(x, Y(x)) \in P$ келиб чиқади.

IV. $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган $Y(x)$ функция (1.45) интеграл тенгламанинг ечими эканини исботлаймиз.

Юқорида исбот этилгани бўйича $\{y_k(x)\}$ кетма-кетлик $|x - x_0| \leq h$ интервалда $Y(x)$ функцияга текис яқинлашади. Демак, ихтиёрий $\varepsilon > 0$ учун шундай $N = N(\varepsilon)$ натурал сон топиладики, k нинг $k > N(\varepsilon)$ қийматлари учун $|x - x_0| \leq h$ интервалда ушбу

$$|y_k(x) - Y(x)| < \varepsilon$$

тенгсизлик ўринли бўлади. Липшиц шартидан фойдалансак, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} & \left| \int_{x_0}^x f(\xi, y_k(\xi)) d\xi - \int_{x_0}^x f(\xi, Y(\xi)) d\xi \right| \leq \left| \int_{x_0}^x |f(\xi, y_k(\xi)) - f(\xi, Y(\xi))| d\xi \right| \leq \\ & \leq \int_{x_0}^x L |y_k(\xi) - Y(\xi)| d\xi \leq L\varepsilon |x - x_0| \leq L\varepsilon h \rightarrow 0, \quad \text{агар } \varepsilon \rightarrow 0 \text{ бўлса.} \end{aligned}$$

Шунинг учун $k \rightarrow \infty$ да ихтиёрый x учун ушбу

$$\int_{x_0}^x f(\xi, y_k(\xi)) d\xi \rightarrow \int_{x_0}^x f(\xi, Y(\xi)) d\xi, |x - x_0| \leq h$$

муносабат ўринли. Энди (1.46) да ($n \rightarrow \infty$ да) лимитга ўтамиз:

$$Y(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, Y(\xi)) d\xi, |x - x_0| \leq h.$$

Бундан $Y(x)$ функциянинг (1.45) интеграл тенгламанинг ёки унга эквивалент бўлган (1.1) дифференциал тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва $Y(x_0) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими экани келиб чиқади.

V. Энди $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва $Y(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирадиган $y = Y(x)$ ечим ягона эканини исбот этамиз. Фараз қилайлик, $y = Z(x)$ — ушбу $Z(x_0) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва бирор $|x - x_0| \leq d$, $d \leq a$ интервалда аниқланган ечим бўлсин. $|x - x_0| \leq h$ ва $|x - x_0| \leq d$ интерваллар умумий x_0 нуқтага эга. Уларнинг умумий қисмини $|x - x_0| \leq h^*$, $h^* = \min\{h, d\}$ деймиз. Биз шу $|x - x_0| \leq h^*$ интервалда $Y(x) = Z(x)$ айниятнинг ўринли эканини исбот этамиз. Бунинг учун $|x - x_0| \leq h^*$ интервалда аниқланган $u(x) = |Y(x) - Z(x)| \geq 0$ функцияни кўрамиз. Сўнгра шундай мусбат сон ϵ ни олаемизки, $\epsilon < \min\left(h^*, \frac{1}{L}\right)$ тенгсизликни қаноатлантирсин. Биз $Y(x) = Z(x)$ айниятнинг тўғрилигини $[x_0, x_0 + \epsilon]$ интервалда кўрсатамиз. Бу интервалнинг бирор τ нуқтасида $u(x)$ функция ўзининг максимумига эришади. Уни m дейлик, яъни

$$\max u(x) = u(\tau) = m.$$

$$[x \in [x_0, x_0 + \epsilon]]$$

Содда алмаштиришлар ёрдамида ушбуни топамиз ($x \in [x_0, x_0 + \epsilon]$):

$$\begin{aligned} u(x) = |Y(x) - Z(x)| &= \left| \int_{x_0}^x f(\xi, Y(\xi)) d\xi - \int_{x_0}^x f(\xi, Z(\xi)) d\xi \right| \leq \\ &\leq \int_{x_0}^x |f(\xi, Y(\xi)) - f(\xi, Z(\xi))| d\xi \leq L \int_{x_0}^x |Y(\xi) - Z(\xi)| d\xi \leq \\ &\leq L \int_{x_0}^{x_0 + \epsilon} u(\xi) d\xi \leq Lm\epsilon, \end{aligned}$$

яъни

$$u(x) \leq Lm\epsilon, \quad x \in [x_0, x_0 + \epsilon]. \quad (1.50)$$

Агар $m = 0$ бўлса, бундан $u(x) \leq 0$ келиб чиқади. Аммо $u(x) \geq 0$ (киритилиши бўйича) тенгсизликни қаноатлантиргани учун $[x_0, x_0 + \epsilon]$ дан олинган барча x лар учун охири икки тенгсизликдан $u(x) = 0$ экани келиб чиқади. Агар $m > 0$ бўлса, (1.50) да $x = \tau$ деб $m \leq Lm\epsilon$

ёки $L\varepsilon \geq 1$, га эга бўламиз. Аммо ε нинг танланишига кўра $L\varepsilon < 1$. Биз шу тенгсизликка зид бўлган тенгсизликка келиб қолдик. Демак, фақат $m=0$ бўлиши мумкин. Биз $[x_0, x_0 + \varepsilon]$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ айниятни исбот этдик. Жумладан, $Y(x_0 + \varepsilon) = Z(x_0 + \varepsilon)$. Бу қийматни y_ε дейлик. Равшанки, $x_0 + \varepsilon < x_0 + h^*$. Биз $\varepsilon > 0$ ни шундай танлашимиз мумкинки, $x_0 + 2\varepsilon < x_0 + h^*$ бўлади. Энди $[x_0 + \varepsilon, x_0 + 2\varepsilon]$ интервалда ҳам $Y(x) \equiv Z(x)$ айният ўринли эканини кўрсатиш мумкин. Мулоҳазалар худди юқоридагидек бўлади. Шунга ўхшаш $\varepsilon > 0$ ни кичиклаштириб бориш ҳисобига $x_0 + h^*$ га етарли яқин бўлган $x_0 + k\varepsilon$ (k — натурал сон) сонни ҳосил қилиш ва $[x_0 + (k-1)\varepsilon, x_0 + k\varepsilon]$ интервалда бир хил $Y(x_0 + (k-1)\varepsilon) = Z(x_0 + (k-1)\varepsilon) = y_{(k-1)\varepsilon}$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган $Y(x)$ ва $Z(x)$ ечимлар устма-уст тушишини исботлаш мумкин. Шундай қилиб, $[x_0, x_0 + h^*]$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ айниятнинг ўринли экани исбот этилди. Худди шундай мулоҳазаларни $[x_0 - h^*, x_0]$ интервалга ҳам татбиқ этиш мумкин. Демак, $|x - x_0| \leq h^*$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ экани исботланди.

Эслатиб ўтамизки, $h^* = h$ бўлганда ягоналик исбот этилди дейиш мумкин. $h^* = d$ бўлсин дейлик. Бу ҳолда $d < h$ бўлади. Агар $Y(x)$ ва $Z(x)$ лар $Y(x_0 + d) = Z(x_0 + d) = y_d$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечимлар бўлса, унда $[x_0 + d, x_0 + h]$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ айният ўринли бўлади. Буни кўрсатиш учун яна юқоридагидек мулоҳаза юритиш лозим бўлади, фақат $\varepsilon < \min\left(h, \frac{1}{L}\right)$

дейилса етарли. Шундай мулоҳаза $[x_0 - h, x_0 - d]$ интервал учун юритилиши мумкин. Шундай қилиб, $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва $Y(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирадиган ечим ягона бўлади.

VI. Биз ечимнинг мавжудлигини ва ягоналигини $|x - x_0| \leq h$ интервал учун исботладик. Агар бу интервал $y = \varphi(x)$, $\varphi(x_0) = y_0$ ечимнинг аниқланишининг максимал интервалидан иборат бўлмаса, у ҳолда бу ечимни *давом эттириш* мумкин. Ҳақиқатан, $\varphi(x_0 + h) = y_0^{(1)}$ дейлик. Равшанки, $(x_0 + h, y_0^{(1)})$ нуқта Γ соҳанинг ичида ётади. Бу ҳолда Γ га тегишли

$$P^{(1)} = \{(x, y) : |x - x_0^{(1)}| \leq a_1, |y - y_0^{(1)}| \leq b_1\}$$

тўғри тўртбурчак қуриш мумкин. $M_1 = \max_{(x, y) \in P^{(1)}} f(x, y)$ деймиз. Агар бошланғич қийматлар сифатида $x^{(1)}, y_0^{(1)}$ ни қабул қилсак, исбот этилганига кўра (1.1) тенглама $|x - x_0^{(1)}| \leq h_1$, $h_1 = \min\left(a_1, \frac{b_1}{M}\right)$ интервалда аниқланган ва $y(x_0^{(1)}) = y_0^{(1)}$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эга бўлади. $I = [x_0 - h, x_0 + h]$ интервалнинг учи билан $I_1 = [x_0^{(1)} - h_1, x_0^{(1)} + h_1]$ интервалнинг ўртаси устма-уст тушади (чунки $x_0^{(1)} = x_0 + h$). Шу нуқтада ҳар икки қурилган ечимлар бир хил қиймат қабул қилади. Ягоналикка кўра бу ечимлар $I \cap I_1$ интервалда устма-уст тушади. Аммо I_1 интервалнинг ярми $(x_0^{(1)}, x_0^{(1)} + h_1)$ I дан ташқарида ётади. Қурилган ечим шу ин-

тервалда аввал I интервалда қурилган ечимнинг давоми бўлади, деймиз. Агар $\varphi(x_0^{(1)} + h_1) = y_0^{(2)}$ десак, $(x_0^{(2)}, y_0^{(2)}) \in \Gamma, x_0^{(2)} = x_0^{(1)} + h_1$ бўлганда $x_0^{(2)}, y_0^{(2)}$ бошланғич қийматларга эга бўлган ва $I_2 = [x_0^{(2)} - h_2, x_0^{(2)} + h_2]$, $h_2 = \min(a_2, \frac{b_2}{M})$ интервалда олинган ягона ечимни қуриш мумкин. I_2 ҳам I_1 га нисбатан I_1 ва I интервалларга ўхшаш жойлашган бўлади. $I_1 \cap I_2$ да янги ечим аввалги (I_1 да аниқланган) ечим билан бир хил бўлади. I_2 нинг иккинчи ярмида эса аввалги ечимнинг давомига эга бўламиз. Шунга ўхшаш мулоҳазалар x нинг камаювчи қийматлари учун ҳам олиб борилиши мумкин. Қўрсатиш мумкинки, шундай давом эттиришлар ёрдамида Γ соҳанинг чегарасига исталганча яқин бориш мумкин, яъни ечим мавжудлигининг максимал интервалини топиш мумкин.

Шундай қилиб, 1.2- теорема тўла исбот бўлди.

VII. Энди кетма-кет яқинлашиш ёрдамида дифференциал тенгламанинг аниқ ечимини унга m - яқинлашиш билан ($y_m(x)$ билан) берилган аниқликда алмаштиришга тўхталамиз. Ушбу

$$y_m(x) + [y_{m+1}(x) - y_m(x)] + [y_{m+2} - y_{m+1}] + \dots$$

функционал қаторни кўрайлик. II бўлимдаги мулоҳазаларга кўра ((1.48) тенгсизликларга қаранг) бу қатор $Y(x)$ функцияга $|x - x_0| \leq h$ да текис яқинлашади. Демак, $|x - x_0| \leq h$ интервалда

$$Y(x) = y_m(x) + [y_{m+1}(x) - y_m(x)] + [y_{m+2}(x) - y_{m+1}(x)] + \dots$$

Бундан, (1.48) тенгсизликлардан фойдалансак:

$$|Y(x) - y_m(x)| \leq \frac{L^m M}{(m+1)!} |x - x_0|^{m+1} + \frac{L^{m+1} M}{(m+2)!} |x - x_0|^{m+2} + \dots$$

ёки

$$|Y(x) - y_m(x)| \leq L^m M |x - x_0|^{m+1} \left[\frac{1}{(m+1)!} + \frac{L}{(m+2)!} |x - x_0| + \frac{L^2}{(m+3)!} |x - x_0|^2 + \dots \right] \quad (1.51)$$

келиб чиқади. Бу (1.51) тенгсизлик $y_m(x)$ функциянинг аниқ ечим $Y(x)$ дан фарқини баҳолайди. Агар $|x - x_0| \leq h$ эканини ҳисобга олсак, $|x - x_0| \leq h$ интервалнинг ҳар бир нуқтасида ушбу

$$|Y(x) - y_m(x)| \leq L^m M h^{m+1} \left[\frac{1}{(m+1)!} + \frac{Lh}{(m+2)!} + \frac{L^2 h^2}{(m+3)!} + \dots \right] \quad (1.52)$$

муносабат ўринли. (1.52) да M, L ва h — маълум миқдорлар, m эса талаб этилган аниқликдан топилади. Агар ҳар бир $x \in [x_0 - h, x_0 + h]$ нуқтада $|Y(x) - y_m(x)| \leq \varepsilon$ тенгсизлик бажарилиши талаб этилса, у ҳолда m ни топиш учун

$$L^m M h^{m+1} \left[\frac{1}{(m+1)!} + \frac{Lh}{(m+2)!} + \frac{L^2 h^2}{(m+3)!} + \dots \right] \leq \varepsilon \quad (1.53)$$

тенгсизликни ечиш лозим бўлади. Амалда қўлланиш учун (1.51) ва

(1.52) тенгсизликлар ўрнига уларга нисбатан қўполроқ, лекин қулайроқ тенгсизликлардан фойдаланилади. Ушбу

$$\varepsilon_m(x) = |Y(x) - y_m(x)|, \quad m=0, 1, \dots$$

Белгилашни киритамиз. Равшанки, $m \geq 1$ бўлганда:

$$\begin{aligned} \varepsilon_m(x) &= |Y(x) - y_m(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x [f(\xi, Y(\xi)) - f(\xi, y_{m-1}(\xi))] d\xi \right| \leq \\ &\leq \left| \int_{x_0}^x [f(\xi, Y(\xi)) - f(\xi, y_{m-1}(\xi))] d\xi \right| \leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_{m-1}(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Бундан

$$\begin{aligned} \varepsilon_1(x) &\leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_0(\xi) d\xi \leq LM \int_{x_0}^x |\xi - x_0| d\xi = L^1 M \frac{|x - x_0|^2}{2!}, \\ \varepsilon_2(x) &\leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_1(\xi) d\xi \leq L^2 M \int_{x_0}^x \frac{|\xi - x_0|^2}{2!} d\xi = L^2 M \frac{|x - x_0|^3}{3!}, \\ &\dots \dots \dots \\ \varepsilon_m(x) &\leq L \int_{x_0}^x \varepsilon_{m-1}(\xi) d\xi \leq L^m M \frac{|x - x_0|^{m+1}}{(m+1)!}, \quad m=1, 2, \dots \end{aligned}$$

Шундай қилиб, ушбу

$$\left. \begin{aligned} \varepsilon_0(x) &\leq M|x - x_0|, \\ \varepsilon_m(x) &\leq L^m M \frac{|x - x_0|^{m+1}}{(m+1)!}, \quad m=1, 2, \dots \end{aligned} \right\} \quad (1.54)$$

тенгсизликларга эгамиз. Бундан $|x - x_0| \leq h$ интервалда $m \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_m(x) \rightarrow 0$ келиб чиқади.

Мисол. Кетма-кет яқинлашиш методи ёрдамида

$$\frac{dy}{dx} = x - y, \quad \Gamma = P = \{(x, y): 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq 1\}$$

дифференциал тенгламанинг $y(0) = 1$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган тақрибий ечими топилсин ва 4-яқинлашишнинг хатоси ҳисоблансин.

$y_0(x) = 1$ [дейлик,

$$y = 1 + \int_0^x (\xi - y) d\xi$$

дан

$$y_1 = 1 + \int_0^x (\xi - 1) d\xi = 1 - x + \frac{x^2}{2!},$$

$$y_2 = 1 + \int_0^x \left(\xi - 1 + \xi - \frac{\xi^2}{2} \right) d\xi = 1 - x + x^2 - \frac{x^3}{3!},$$

$$y_3 = 1 - x + x^3 - \frac{x^3}{3} + \frac{x^4}{24},$$

$$y_4 = 1 - x + x^3 - \frac{x^3}{3} + \frac{x^4}{12} - \frac{x^6}{120}$$

ларни ҳосил қиламиз. Берилган дифференциал тенгламанинг унг томони x ва y ларнинг ихтиёрий қийматларида аниқланган, узлуксиз ва y бўйича узлуксиз дифференциалланувчи. Шунинг учун бирор P тўғри тўртбурчакни олайлик:

$$P = \{(x, y): 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq 1\}.$$

Y ҳолда $h = \min \left\{ a, \frac{b}{M} \right\}$, $M = \max_{(x, y) \in P} |f(x, y)|$ га кўра

$$M = 2, h = \min \left\{ 1, \frac{1}{2} \right\} = \frac{1}{2}.$$

Бунга ўхшаш $\frac{\partial f}{\partial y} = -1$ бўлганидан

$L = \max_{(x, y) \in P} \left| \frac{\partial f(x, y)}{\partial y} \right| = 1$ бўлади. Шундай қилиб, $0 \leq x \leq \frac{1}{2}$, $x_0 = 0$ интервалда ушбу

$$e_4(x) = |Y(x) - y_4(x)| \leq 1^* \cdot 2 \cdot \frac{x^5}{5!} = \frac{x^5}{60}$$

муносабат ўринли. Шу интервалда хатоликни топамиз:

$$e_4 = \max_{0 < x < \frac{1}{2}} e_4(x) = \frac{1}{60 \cdot 32} = \frac{1}{1920} \approx 0,0005.$$

Кўриниб турибдики, 4- яқинлашиш билан аниқ ечим $0 < x < \frac{1}{2}$ интервалда ҳар бир x учун кўпи билан $\frac{1}{1920}$ га фарқ қилар экан. Демак, 0,0005 хатолик билан $0 < x < \frac{1}{2}$ интервалда аниқ ечим ўрнида 4- яқинлашиш $y_4(x)$ ни олиш мумкин.

Машқ. 1. $\frac{dy}{dx} = 3x - \frac{y}{x}$ дифференциал тенгламанинг $P \{(x, y): \frac{1}{2} \leq x \leq 2, 0 \leq y \leq 2\}$ тўпламда $y(1) = 1$ шартни қаноатлантирадиган ечими учун иккинчи яқинлашиш $y_2(x)$ топилсин ва хатолик ҳисоблансин.

2. $\frac{dy}{dx} = x^2 + y^3$ дифференциал тенглама учун

$$P = \{(x, y): -1 \leq x \leq 1, -1 \leq y \leq 1\}$$

тўпламда $y(0) = 0$ шартни қаноатлантирувчи иккинчи яқинлашиш $y_2(x)$ топилсин ва хатолик ҳисоблансин.

3. $\frac{dy}{dx} = x - y^2$ дифференциал тенглама учун $P = \{(x, y): 0 \leq x \leq \frac{1}{2}, -1 \leq y \leq 1\}$ тўпламда $y(0) = 0$ шартни қаноатлантирувчи учинчи яқинлашиш $y_3(x)$ топилсин ва хатолик ҳисоблансин.

4. $\frac{dy}{dx} = y$, $-\infty < y < \infty$ дифференциал тенглама учун $y_1(x), y_2(x), \dots, y_m(x)$... кетма-кетлик тузилсин ва $Y(x) = \lim_{m \rightarrow \infty} y_m(x)$ топилсин.

1.16-теорема. (1.1) дифференциал тенглама берилган бўлиб, $f(x, y)$ ва $\frac{df(x, y)}{dy}$ функциялар R^2 текислигининг Γ соҳасида аниқланган ва узлуксиз бўлсин. У ҳолда: 1) (1.1) дифференциал тенгламанинг Γ соҳадан олинган ихтиёрий берилган x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган давомсиз ечими мавжуд; 2) агар (1.1) дифференциал тенгламанинг бирор давомсиз ечими унинг бирор бошқа ечими билан x нинг ҳеч бўлмаса битта қийматида устма-уст тушса, у ҳолда давомсиз ечим ўша ечимнинг давоми бўлади; 3) агар (1.1) дифференциал тенгламанинг икки давомсиз ечими x нинг ҳеч бўлмаганда битта қийматида устма-уст тушса, у ҳолда бу ечимлар айнан устма-уст тушади, яъни улар умумий аниқланиш интервалига эга бўлади.

Исбот. (x_0, y_0) нуқта Γ соҳанинг ихтиёрий нуқтаси бўлсин. x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган шундай $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечимни қураимизки, бу ечим (1.1) дифференциал тенгламанинг шу бошланғич қийматларга эга бўлган ихтиёрий ечимининг давоми бўлади. Бу билан теореманинг 1-қисми исбот этилган бўлади.

(1.1) дифференциал тенгламанинг x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга ҳар бир ечими учун ўз аниқланиш интервали бор. Бундай ечимларнинг аниқланиш интервалининг чап учлари тўпламини r_1^* , ўнг учлари тўпламини эса r_2^* дейлик. $m_1 = \inf r_1^*, m_2 = \sup r_2^*$ ($m_1 = -\infty, m_2 = +\infty$ ҳоллар ҳам бўлиши мумкин). Энди x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга ва $m_1 < x < m_2$ интервалда аниқланган $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечимни қураимиз. x^* нуқта шу интервалнинг ихтиёрий нуқтаси бўлсин. Аниқлик учун $x_0 \leq x^*$ дейлик. m_2 сон тўпланин аниқ юқори чегараси бўлгани учун (1.1) дифференциал тенгламанинг x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган ва аниқланиш интервали x^* ни ўз ичига олган $y = \psi(x)$ ечими мавжуд. Энди $\tilde{\varphi}(x^*) = \psi(x^*)$ деймиз. x^* да $\tilde{\varphi}(x)$ функциянинг қиймати тасодифан танланган $\psi(x)$ ечимга боғлиқ эмас. Ҳақиқатан, агар $y = \psi(x)$ ўрнига $y = \chi(x)$, $\chi(x_0) = y_0$ функцияни олсак ва x^* бу функциянинг аниқланиш интервалига тегишли бўлса, у ҳолда Коши теоремасига кўра $\psi(x^*) = \chi(x^*)$ га эга бўламиз. Шундай қилиб, $y = \tilde{\varphi}(x)$ функция $m_1 < x < m_2$ интервалда бир қийматли аниқланган. Шу билан бирга $y = \tilde{\varphi}(x)$ функция учун $\tilde{\varphi}(x_0) = y_0$ ва бу функция (1.1) тенгламанинг ечими, чунки қурилишга кўра $y = \tilde{\varphi}(x)$ функция $m_1 < x < m_2$ интервалнинг ҳар бир x^* нуқтасига яқин нуқталарда (1.1) тенгламанинг бирор ечими билан бир хил бўлади.

Энди $y = \varphi(x)$ функция (1.1) дифференциал тенгламанинг x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган ва $r_1 < x < r_2$ интервалда аниқланган ечими бўлсин. У ҳолда $r_1 \in r_1^*, r_2 \in r_2^*$ ва $m_1 \leq r_1, r_2 \leq m_2$. $\tilde{\varphi}(x_0) = \varphi(x_0)$ бўлгани учун Коши теоремасига кўра $r_1 < x < r_2$ интервалда $\tilde{\varphi}(x) \equiv \varphi(x)$.

Бундан $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ ечимнинг $r_1 < x < r_2$ интервалдан ташқарига ($m_1 < x < m_2$ интервалгача) давоми экани келиб чиқади.

Курилган $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим давомсиздир. Бундай бўлмасин дейлик. $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ ечимнинг давоми бўлсин. Унда x_0, y_0 ни $y = \varphi(x)$ ечим учун бошланғич қийматлар қилиб олиш мумкин. Юқоридаги исботга кўра $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ ечимнинг давоми ($\tilde{\varphi}(x)$ нинг қурилишига эътибор беринг!) Бу мулоҳазалардан $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ нинг ва аксинча, $y = \varphi(x)$ ечим $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечимнинг давоми экани келиб чиқади. Демак, $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим ягона давомсиз ечим. Теореманинг 1) қисми исбот бўлди.

$y = \tilde{\varphi}(x)$ давомсиз ечим бўлиб, бирор бошқа $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим билан бирор x^* нуқтада устма-уст тушсин: $\varphi(x^*) = \tilde{\varphi}(x^*)$. У ҳолда x^*, y^* давомсиз $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим учун ҳам, $y = \varphi(x)$ учун ҳам бошланғич қийматлар бўлади. Шунинг учун юқорида исбот этилганига кўра $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечим $y = \varphi(x)$ ечимнинг давоми бўлади. Бу билан теореманинг 2) қисми исботланди.

Агар $y = \varphi(x)$ ечим давомсиз бўлса, у ечим юқоридаги мулоҳазаларга кўра $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечимнинг давоми бўлади. Шунинг учун $\varphi(x)$ ва $\tilde{\varphi}(x)$ ечимлар тўла устма-уст тушади. 3) қисм ҳам исбот бўлди. Демак, 1.16-теорема тўла исбот этилди.

Н а т и ж а л а р. 1) (1.1) дифференциал тенгламанинг ихтиёрий бошланғич қийматларига эга бўлган $y = \varphi(x)$ ечимни Коши теоремасининг шартлари бажарилганда давомсиз $y = \tilde{\varphi}(x)$ ечимгача давом эттирилиши мумкин. Шу маънода давомсиз ечимлар дифференциал тенгламанинг барча ечимларини ўз ичига олади;

2) агар Γ соҳа чегараланган бўлса, m_1 ва m_2 лар чекли бўлади;

3) агар Пикар теоремасининг шартлари фақат ҳамма нуқталари билан Γ соҳада ётган P тўғри тўртбурчакда ўринли бўлиб қолмай, балки ихтиёрий $P^*, P^* \subset \Gamma$ тўғри тўртбурчакда ўринли бўлса, у ҳолда $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва x_0, y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган $y = \varphi(x)$ ечимни давомсиз ечимгача давом эттириш мумкин. Бунинг исботи юқоридаги теореманинг исботига асосланади;

4) агар $y = \varphi(x)$ (1.1) дифференциал тенгламанинг давомсиз ечими бўлиб, унинг мавжудлигининг максимал интервали $m_1 < x < m_2$ бўлса, у ҳолда $y = \varphi(x)$ ечим $x \rightarrow m_1$ ва $x \rightarrow m_2$ да Γ соҳанинг чегарасига интилади.

М и с о л. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \frac{1}{y^2 - 1}, \quad -1 < y < 1$$

дифференциал тенгламанинг $\varphi(0) = 0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган давомсиз ечимни қурилсин.

Аввало

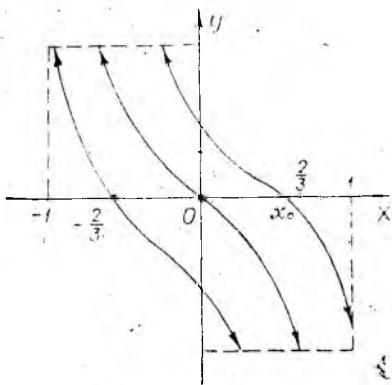
$$f(x, y) = \frac{1}{y^2 - 1} \text{ ва } F(y) = \int_0^y (\xi^2 - 1) d\xi.$$

Берилган тенгламанинг барча ечимлари

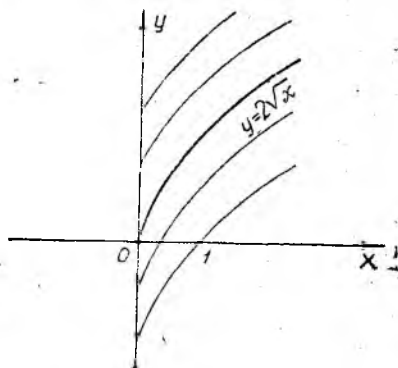
$$F(y) = x + C \text{ ёки } \frac{y^3}{3} - y = x + C$$

муносабат билан ёзилади. Бошланғич шартга кўра $C=0$. Равшанки, $y^2-1=0$ дан $y=\pm 1$, $F(-1)=\frac{2}{3}$, $F(1)=-\frac{2}{3}$. Энди $m_1=-\frac{2}{3}$, $m_2=\frac{2}{3}$ дейлик. Агар $x-\frac{2}{3} < x < \frac{2}{3}$ интервалда ўзгарса, $y-1 < x < 1$ интервалда ўзгаради. Шу $-\frac{2}{3} < x < \frac{2}{3}$ интервал $\frac{y^3}{3} - y = x$ ечим учун аниқланишнинг максимал интервали бўлади. Демак, $\frac{y^3}{3} - y = x$ ечим $-\frac{2}{3} < x < \frac{2}{3}$ интервалда давомсиз ечим бўлади.

Агар $\varphi(x_0)=0$, $x_0 \neq 0$ бўлса, $C \neq 0$ ва $C = -x_0$. Бу ҳолда $\frac{y^3}{3} - y = x - x_0$ ечим узунлиги $\frac{4}{3}$ га тенг бўлган аниқланиш интервалига эга, яъни $-\frac{2}{3} - x_0 < x < \frac{2}{3} - x_0$. $m_1 = -\frac{2}{3} - x_0$, $m_2 = \frac{2}{3} - x_0$. Шундай қилиб, $\frac{y^3}{3} - y = x - x_0$ ечим $-\frac{2}{3} - x_0 < x < \frac{2}{3} - x_0$ интервалда давомсиз ечимдир (13-чизма).



13- чизма.



14- чизма.

Қўрилган мисолда m_1 ва m_2 лар чекли.

М а ш қ. Ушбу $\frac{dy}{dx} = x^{\frac{1}{2}}$, $x > 0$ дифференциал тенгламанинг $\varphi(0)=0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган давомсиз ечими топилсин ва унинг аниқланиш интервали учун $m_1=0$, $m_2=+\infty$ экани кўрсатилсин (14-чизмага қаранг).

ε-ТАҚРИБИЙ ЕЧИМ. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ВА ИНТЕГРАЛ ТЕНГСИЗЛИКЛАР

1-§. ε-ТАҚРИБИЙ ЕЧИМ. ЭЙЛЕР СИНИҚ ЧИЗИГИ

1. (1.1) дифференциал тенглама берилган бўлиб, унда $f(x, y)$ функция Γ соҳада узлуксиз бўлсин.

2. 1-таъриф. Агар бирор I (очиқ, ёпиқ, ярим очиқ) интервалда аниқланган $\varphi(x)$ функция учун ушбу

$$1^\circ. (x, \varphi(x)) \in \Gamma, x \in I;$$

2°. $\varphi(x) \in C(I)$, $\varphi(x) \in C^1(I \setminus S)$ (бунда S тўплам $\frac{d\varphi(x)}{dx}$ функция 1-тур узилишга эга бўлган ёки мавжуд бўлмаган нуқталар тўплами);

$$3^\circ. \left| \frac{d\varphi(x)}{dx} - f(x, \varphi(x)) \right| \leq \varepsilon, x \in I \setminus S.$$

4°. S — чекли тўплам, тўртта шарт ўринли бўлса, y ҳолда $\varphi(x)$ функция I интервалда (1.1) дифференциал тенгламанинг ε -тақрибий ечими дейилади.

Таърифдан кўринадики, $\varepsilon = 0$ ва $S = \emptyset$ бўлганда $\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x))$, $x \in I$ бўлади. Бу ҳолда 1.4-таърифда берилган ечим таърифини ҳосил қиламиз.

Қуйида биз ε -тақрибий ечимнинг мавжудлиги масаласига тўхталамиз.

2.1-теорема. Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада ётган $P = \{(x, y) : |x - x_0| \leq a, |y - y_0| \leq b\}$ ёпиқ тўғри тўртбурчакда узлуксиз бўлса, y ҳолда ихтиёрый тусбат ε учун (1.1) дифференциал

тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$, $h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right)$, $M = \max_{(x, y) \in P} |f(x, y)|$ ин-

тервалда $\varphi(x_0) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ε -тақрибий ечими $\varphi(x)$ мавжуд.

Исбот. $\varepsilon > 0$ берилган бўлсин. $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервалда ε -тақрибий ечимни қурамыз ($x_0 - h \leq x \leq x_0$ интервалда тегишли ечим шунга ўхшаш қурилади). Ушбу

$P_h = \{(x, y) : |x - x_0| \leq h, |y - y_0| \leq b\}$, $P_h^+ = \{(x, y) : x_0 \leq x \leq x_0 + h, |y - y_0| \leq b\}$ тўғри тўртбурчакларни қурамыз. Равшанки, $P_h \subset P$, $P_h^+ \subset P$. $f(x, y)$ функция ёпиқ P тўпламда узлуксиз бўлгани учун шу тўпламда текис узлуксиз бўлади. Демак, берилган $\varepsilon > 0$ бўйича шундай $\delta(\varepsilon) > 0$ топиладики, агар $(x, y) \in P$, $(\bar{x}, \bar{y}) \in P$ нуқталар учун

$$|x - \tilde{x}| \leq \delta(\epsilon), \quad |y - \tilde{y}| \leq \delta(\epsilon)$$

тенгсизликлар ўринли бўлса,

$$|f(x, y) - f(\tilde{x}, \tilde{y})| \leq \epsilon \quad (2.1)$$

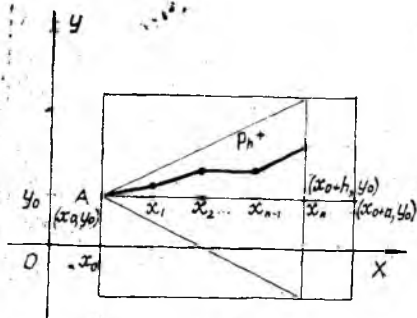
тенгсизлик ҳам ўринли бўлади. Бу мулоҳазадан кейинроқ фойдаланамиз.

Энди x_1, x_2, \dots, x_{n-1} нуқталар ёрдамида $[x_0, x_0+h]$ интервални шундай n та бўлакка бўламизки, ҳар бир $[x_{k-1}, x_k]$ интервалнинг узунлиги ушбу

$$\max |x_k - x_{k-1}| \leq \min \left(\delta(\epsilon), \frac{\delta(\epsilon)}{M} \right), \quad k = 1, 2, \dots, n; \quad x_n = x_0 + h$$

тенгсизликни қаноатлантиради.

(x_0, y_0) нуқтадан бурчак коэффиценти M ва $-M$ га тенг бўлган икки тўғри чизиқ ўтказиш мумкин. Бу тўғри чизиқлар учун $M = \operatorname{tg} \alpha = \frac{b}{h}$ бўлсин. Агар $h = a$ бўлса, $M = \frac{b}{a}$; $h = \frac{b}{M}$ бўлганда $M = \frac{b}{h} = \frac{b}{\frac{b}{M}} = M$ бўлади. Демак $M \geq \frac{b}{a}$. Бундан келиб чиқа-



15- чизма.

дики, P_h^+ тўғри тўртбурчакда (x_0, y_0) нуқтадан ўтувчи M ва $-M$ бурчак коэффицентли тўғри чизиқлар $y = y_0 - b$ ва $y = y_0 + b$ горизонтал тўғри чизиқлари билан абсциссаси $x \leq x_0 + a$, $x = x_0 + h$ бўлган нуқталарда кесишишади. У нуқталарни B ва C , (x_0, y_0) нуқтани эса A дейлик (15-чизма). Ҳосил бўлган ABC учбурчакни P_h^{+1} , $P_h^{+1} \subset P_h^+$ деб белгилаймиз.

(x_0, y_0) нуқтадан ўтувчи $f(x_0, y_0)$ бурчак коэффицентли тўғри чизиқнинг $[x_0, x_1]$ интервалга мос кесмасини чизамиз. Тўғри чизиқнинг чизилган бу бўлаги P_h^{+1} учбурчакда ётиши равшан. Унинг тенгламаси $y - y_0 = f(x_0, y_0)(x - x_0)$ кўринишда, $x = x_1$ тўғри чизиқ билан кесишиш нуқтасининг координаталари эса

$$(x_1, y_1) = (x_1, y_0 + f(x_0, y_0)(x_1 - x_0))$$

бўлади. Сўнгра (x_1, y_1) нуқтадан ўтувчи $f(x_1, y_1)$ бурчак коэффицентли тўғри чизиқнинг $[x_1, x_2]$ интервалга мос кесмасини чизамиз. Унинг тенгламаси $y - y_1 = f(x_1, y_1)(x - x_1)$ кўринишда, $x = x_2$ тўғри чизиқ билан кесишиш нуқтаси координаталари эса

$$(x_2, y_2) = (x_2, y_1 + f(x_1, y_1)(x_2 - x_1))$$

каби бўлади.

Шу усулда давом этсак, $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервалда аниқланган, графиги P_h^{+1} учбурчакдан чиқмайдиган синиқ чизиқ чизиш мумкин.

Унинг учларини $A_0 = A$, $A_1 = (x_1, y_1)$, \dots , $A_{n-1} = (x_{n-1}, y_{n-1})$, $A_n = (x_n, y_n) = (x_0 + h, y_n)$ деб белгилаймиз. Ҳосил бўлган $A_0 A_1 A_2 \dots A_{n-1} A_n$ синиқ чизиқни $\varphi_n(x)$ дейлик. Бу функция изланган, қурилиши лозим бўлган ε -тақрибий ечимдир. Шунинг исбот этамиз.

2.1-таърифнинг шартларини текшираемиз.

1° шарт бажарилади, чунки $(x, \varphi_n(x)) \in P_n^+ \subset P_n^+ \subset P$. Агар $\{x_1, x_2, \dots, x_{n-1}\}$ тўпلامни S десак, 2° шарт $[x_0, x_0 + h] \setminus S$ тўпلامда бажарилади.

Энди 3° шартни текшириш қолди. $[x_{k-1}, x_k]$ интервални кўрамиз, $k = 1, 2, \dots, n$. Агар ҳар бир $[x_{k-1}, x_k]$ интервалда 3° шарт бажарилса, у ҳолда $[x_0, x_0 + h]$ интервалда $y = \varphi_n(x)$ функция учун 3° шарт бажарилади. Равшанки, $[x_{k-1}, x_k]$ интервалда

$$|x - x_{k-1}| \leq \max |x_k - x_{k-1}| \leq \min(\delta(\varepsilon), \frac{\delta(\varepsilon)}{M}) \leq \delta(\varepsilon).$$

$x_{k-1} \leq x \leq x_k$ интервалдан бирор \tilde{x} ни слайлик. Шу интервал учун

$$\begin{aligned} \varphi_n^{(k)}(x) &= \varphi_n^{(k)}(x_{k-1}) + f(x_{k-1}, y_{k-1})(x - x_{k-1}), \\ \varphi_n^{(k)}(\tilde{x}) &= \varphi_n^{(k)}(x_{k-1}) + f(x_{k-1}, y_{k-1})(\tilde{x} - x_{k-1}). \end{aligned} \quad (2.2)$$

Бундан

$$|\varphi_n^{(k)}(x) - \varphi_n^{(k)}(\tilde{x})| = |f(x_{k-1}, y_{k-1})| \cdot |x - \tilde{x}| \leq M |x - \tilde{x}|.$$

Агар $\tilde{x} = x_{k-1}$ бўлса,

$$\begin{aligned} |\varphi_n^{(k)}(x) - \varphi_n^{(k)}(x_{k-1})| &\leq M |x - x_{k-1}| \leq M \min(\delta(\varepsilon), \frac{\delta(\varepsilon)}{M}) = \\ &= \min(M\delta(\varepsilon), \delta(\varepsilon)) \leq \delta(\varepsilon). \end{aligned}$$

Демак,

$$|\varphi_n^{(k)}(x) - \varphi_n^{(k)}(x_{k-1})| \leq \delta(\varepsilon).$$

Маълумки, $x_{k-1} < x < x_k$ интервалда

$$\frac{d}{dx} \varphi_n^{(k)}(x) = f(x_{k-1}, \varphi_n(x_{k-1})).$$

Энди $\left| \frac{d}{dx} \varphi_n^{(k)}(x) - f(x, \varphi_n^{(k)}(x)) \right|$ ифодани баҳолаймиз. $x_{k-1} < x < x_k$ интервалда (2.1) га кўра

$$\left| \frac{d}{dx} \varphi_n^{(k)}(x) - f(x, \varphi_n^{(k)}(x)) \right| = |f(x_{k-1}, \varphi_n^{(k)}(x_{k-1})) - f(x, \varphi_n^{(k)}(x))| \leq \varepsilon$$

келиб чиқади. k га 1, 2, \dots , n қийматлар берсак ҳам шу тенгсизлик ўринли бўлади. Демак, $(x_0, x_0 + h) \setminus S$ тўпلامда 3° шарт бажарилади. 4° шарт ўз-ўзидан бажарилган.

Юқоридики қурилган $A_0 A_1 \dots A_n$ синиқ чизиқ $\varphi_n(x)$ — ε -ечим бўлиб, уни Эйлер синиқ чизиғи дейилади.

Синиқ чизиқнинг $A_0, A_1, A_1A_2, \dots, A_{n-1}, A_n$ бўлакларини
 $\varphi_n^{(1)}(x), \varphi_n^{(2)}(x), \dots, \varphi_n^{(n)}(x)$

деб белгиласак, $\varphi_n(x) = \bigcup_{j=1}^n \varphi_n^{(j)}(x)$ бўлади. Ҳар бир $\varphi_n^{(j)}(x)$ ни топиш учун (2.2) формула қўлланилади. $\varphi_n(x)$ ечимни қулайлик учун ϵ_n - тақрибий ечим деб атаймиз.

Биз ϵ_n - тақрибий ечимни P_n^+ тўғри тўртбурчакда қурдик. Тегишли ечим $P_n^- = \{(x, y) : x_0 - h \leq x \leq x_0, |y - y_0| \leq b\}$ тўпلامда ҳам қурилиши мумкин. Шундай қилиб, P_n тўпلامда $\varphi_n(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирадиган ϵ_n - тақрибий ечимни қурилди деса бўлади. Шу билан теорема исбот бўлди.

$$\text{Машқ. } \frac{dy}{dx} = \cos x$$

дифференциал тенглама берилган бўлиб, $P = \{(x, y) : |x| \leq \pi, |y| \leq \frac{5\pi}{6}\}$, $x_0 = 0$, $y_0 = 0$ бўлсин. $h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right) = \min\left(\pi, \frac{5\pi}{6}\right) = \frac{5\pi}{6}$ бўлгани учун $P_h = \{(x, y) : |x| \leq \frac{5\pi}{6}, |y| \leq \frac{5\pi}{6}\}$ $0 < x < \frac{5\pi}{6}$ интервални $x_1 = \frac{\pi}{6}$, $x_2 = \frac{\pi}{4}$, $x_3 = \frac{\pi}{3}$, $x_4 = \frac{\pi}{2}$, $x_5 = \frac{2\pi}{3}$ нуқталар билан бўлайлик. Масала бундай қўйилади:

Теоремада келтирилган усул билан $0 < x < \frac{5\pi}{6}$ интервалда Эйлер синиқ чизиғи $\varphi_\epsilon(x)$ қурилсин ва $x = \frac{3\pi}{4}$ нуқтада хатолик ҳисоблансин.

2.2- таъриф. Агар $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган функцияларнинг

$$f_1(x), f_2(x), \dots, f_n(x), \dots \quad (2.3)$$

функционал кетма-кетлиги учун шундай b ўзгармас сон топилсаки, барча натурал n сонлари ва $|x - x_0| \leq h$ интервал учун

$$|f_n(x)| \leq b$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (2.3) кетма-кетлик ёпиқ $|x - x_0| \leq h$ интервалда текис чегараланган дейилади.

2.3- таъриф. Агар ёпиқ $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган функциялардан тузилган (2.3) кетма-кетлик берилган бўлиб, ҳар қандай $\epsilon > 0$ учун шундай $\delta > 0$ топилсаки, барча n лар учун $|x' - x''| < \delta$ тенгсизлик бажарилганда ушбу

$$|f_n(x') - f_n(x'')| < \epsilon$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (2.3) кетма-кетлик текис даражали узлуксиз дейилади.

2.2- теорема (Асколи—Арцел теоремаси). Агар (2.3) кетма-кетлик чекли $|x - x_0| \leq h$ интервалда текис чегараланган ва текис даражали узлуксиз бўлса, y ҳолда (2.3) кетма-кетликдан

ўша интервалда текис яқинлашувчи қисмий кетма-кетлик шартининг мумкин.

2.3-теорема. Агар ёпиқ $|x - x_0| \leq h$ интервалда узлуксиз бўлган функцияларнинг (2.3) кетма-кетлиги шу интервалда текис яқинлашувчи бўлса, у ҳолда бу кетма-кетлик текис чегараланган ва текис даражали узлуксиз бўлади.

Бу теоремаларнинг исботи математик анализ дарсликларидан бор бўлганидан унга тўхталмаймиз. Аммо бу теоремалардан келажакда фойдаланамиз.

1.3-теореманинг исботи. Шундай $\{\varepsilon_n\}$, $\varepsilon_n > 0$ сонлар кетма-кетлигини оламизки, $n \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_n \rightarrow 0$ бўлади. 1.18-теоремага кўра (1.1) дифференциал тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган $\varphi_n(x) = y_0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва графиги P_h тўпладан чиқмайдиган ε_n -тақрибий ечим бор ва бирор \tilde{x} , $x_0 - h \leq \tilde{x} \leq x_0 + h$ учун

$$|\varphi_n(x) - \varphi_n(\tilde{x})| \leq M|x - \tilde{x}| \quad (2.4)$$

ўринли. Энди $\tilde{x} = x_0$ дейлик. У ҳолда $|x - x_0| \leq h \leq \frac{b}{M}$. Шунинг учун

$$|\varphi_n(x) - \varphi_n(x_0)| \leq M|x - x_0| \leq M \frac{b}{M} = b.$$

Ушбу

$$|\varphi_n(x) - y_0| \geq |\varphi_n(x)| - |y_0|$$

тенгсизликдан

$$|\varphi_n(x)| \leq |y_0| + b$$

келиб чиқади. Бу $\{\varphi_n(x)\}$ кетма-кетликнинг текис чегараланганлигини тасдиқлайди. Юқоридаги мулоҳазалардан $\{\varphi_n(x)\}$ кетма-кетликка 2.2-теоремани қўлланиш мумкин.

$\{\varphi_{n_k}(x)\}$ кетма-кетлик $\{\varphi_n(x)\}$ кетма-кетликдан ажратилган ва бирор узлуксиз $\varphi(x)$ функцияга текис яқинлашувчи бўлсин. Қулайлик учун $\{\varphi_{n_k}(x)\}$ қисмий кетма-кетлик учун ҳам $\{\varphi_n(x)\}$ белгини ишлатаверамиз.

(2.4) дан $n \rightarrow \infty$ да $|\varphi(x) - \varphi(\tilde{x})| \leq M|x - \tilde{x}|$. ε_n -тақрибий ечим учун тегишли интеграл тенгламани ёзамиз:

$$\varphi_n(x) = y_0 + \int_{x_0}^x (f(\xi, \varphi_n(\xi)) + \Delta_n(\xi)) d\xi, \quad (2.5)$$

бу ерда $|\Delta_n(x)| = \left| \frac{d\varphi_n(x)}{dx} - f(x, \varphi_n(x)) \right| \leq \varepsilon_n$, $x \in \{|x - x_0| \leq h\} \setminus S$, $\Delta_n(x) = 0$, $x \in S$. Энди $\{\varphi_{n_k}(x)\}$ қисмий кетма-кетликни олайлик:

$\varphi_{n_k}(x) \xrightarrow{k \rightarrow \infty} \varphi(x)$. (2.5) га асосан $\varphi_{n_k}(x) = y_0 + \int_{x_0}^x (f(\xi, \varphi_{n_k}(\xi)) + \Delta_{n_k}(\xi)) d\xi$ ни ва $k \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_n \rightarrow 0$ эканини ҳисобга олсак:

$$\varphi(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, \varphi(\xi)) d\xi.$$

Бундан $\varphi(x_0) = y_0$. $f(x, y)$ функция P да узлуксиз бўлганидан $\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x))$. Демак, $\varphi(x)$ функция $\varphi(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантиради ва $|x - x_0| \leq h$ интервалда (1.1) дифференциал тенгламанинг ечими. Теорема исбот бўлди.

2.2.4-теорема. (1.1) дифференциал тенгламада $f(x, y)$ функция $P (P \subset \Gamma)$ тўғри тўртбурчада y бўйича L константа билан Липшиц шартини қаноатлантирсин. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x)$ функциялар I интервалда (1.1) тенгламанинг мос равишда ε_1 - ва ε_2 -тақрибий ечимлари бўлиб, I интервалдан олинган бирор τ учун ва ҳақиқий сон $\delta \geq 0$ учун

$$|\varphi_1(\tau) - \varphi_2(\tau)| \leq \delta \quad (2.6)$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда I интервалнинг барча нуқталарида ушбу

$$|\varphi_1(x) - \varphi_2(x)| \leq \delta e^{L|x-\tau|} + \frac{\varepsilon}{L} \left(e^{L|x-\tau|} - 1 \right), \quad \varepsilon = \varepsilon_1 + \varepsilon_2 \quad (2.7)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот: Аввал $\tau \leq x, x \in I$ интервални кўрайлик ($x \leq \tau, x \in I$ ҳолда мулоҳазалар шунга ўхшаш бўлади). $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функциялар ε_1 - ва ε_2 -тақрибий ечим бўлгани учун $\{x : \tau \leq x, x \in I\} \setminus S$ тўпламда

$$\left| \frac{d\varphi_1(x)}{dx} - f(x, \varphi_1(x)) \right| \leq \varepsilon_1,$$

$$\left| \frac{d\varphi_2(x)}{dx} - f(x, \varphi_2(x)) \right| \leq \varepsilon_2$$

ўринли бўлади. Бу тенгсизликларнинг икки томонини τ дан x гача интегралласак:

$$\left| \varphi_1(x) - \varphi_1(\tau) - \int_{\tau}^x f(\xi, \varphi_1(\xi)) d\xi \right| \leq \left| \int_{\tau}^x \left(\frac{d\varphi_1(\xi)}{d\xi} - f(\xi, \varphi_1(\xi)) \right) d\xi \right| \leq \varepsilon_1(x-\tau),$$

$$\left| \varphi_2(x) - \varphi_2(\tau) - \int_{\tau}^x f(\xi, \varphi_2(\xi)) d\xi \right| \leq \left| \int_{\tau}^x \left(\frac{d\varphi_2(\xi)}{d\xi} - f(\xi, \varphi_2(\xi)) \right) d\xi \right| \leq \varepsilon_2(x-\tau).$$

Ҳар икки тенгсизликнинг ўнг ва чап томонларини ҳадма-ҳад қўшиб, $\varepsilon_1 + \varepsilon_2 = \varepsilon, \varphi_1(x) - \varphi_2(x) = \tilde{q}(x), |\tilde{q}(x)| = q(x)$ десак ва маълум $|\alpha - \beta| \leq |\alpha| + |\beta|$ тенгсизликдан фойдалансак, қуйидагига эга бўламиз:

$$|\tilde{q}(x) - \tilde{q}(\tau)| = \left| \int_{\tau}^x [f(\xi, \varphi_1(\xi)) - f(\xi, \varphi_2(\xi))] d\xi \right| \leq \varepsilon(x - \tau).$$

Бундан

$$|\tilde{q}(x)| - |\tilde{q}(\tau)| = \left| \int_{\tau}^x [f(\xi, \varphi_1(\xi)) - f(\xi, \varphi_2(\xi))] d\xi \right| \leq \left| \tilde{q}(x) - \tilde{q}(\tau) - \int_{\tau}^x [f(\xi, \varphi_1(\xi)) - f(\xi, \varphi_2(\xi))] d\xi \right|$$

тенгсизлик ўринли бўлгани учун

$$q(x) \leq q(\tau) + \int_{\tau}^x |f(\xi, \varphi_1(\xi)) - f(\xi, \varphi_2(\xi))| d\xi + \varepsilon(x - \tau)$$

муносабат келиб чиқади. $f(x, y)$ функция Липшиц шартини қаноатлантиради. Шунинг учун $q(x) \leq q(\tau) + L \int_{\tau}^x q(\xi) d\xi + \varepsilon(x - \tau)$.

Агар охири тенгсизликда $\psi(x) = q(\tau) + \varepsilon(x - \tau)$, $\varphi(\xi) = q(\xi)$, $\chi = L$ деб, кейинги параграфда исботланадиган (2.9) тенгсизликни қўллансак ва $q(\tau) \leq \delta$ эканини ҳисобга олсак, ушбу $q(x) \leq \delta e^{L(x-\tau)} + \frac{\varepsilon}{L} (e^{L(x-\tau)} - 1)$ тенгсизликни ҳосил қиламиз. Биз (2.7) муносабатни $\tau \leq x$, $x \in I$ интервал учун исботладик. Агар $x \leq \tau$, $x \in I$ интервални кўрсак, тегишли интеграллашлар x дан τ гача олиб борилади ва

$$q(x) \leq \delta e^{-L(x-\tau)} + \frac{\varepsilon}{L} (e^{-L(x-\tau)} - 1)$$

тенгсизликни ҳосил қиламиз. Икки ҳолни умумлаштириб ёзсак, (2.7) муносабатга келамиз. 2.4-теорема исбот бўлди.

1- н а т и ж а. Агар ε_1 - тақрибий ечим учун $\varphi_1(x) \equiv Y(x)$, $x \in I$ бўлиб, $Y(x)$ (1.1) дифференциал тенгламанинг аниқ ечими бўлса, у ҳолда $\delta \rightarrow 0$, $\varepsilon_2 \rightarrow 0$ да $\varphi_2(x) \rightarrow Y(x)$ бўлади.

Ҳақиқатан, (2.7) дан $|Y(x) - \varphi_2(x)| \leq \delta e^{L|x-\tau|} + \frac{\varepsilon_2}{L} (e^{L|x-\tau|} - 1)$.

Агар $\delta \rightarrow 0$, $\varepsilon_2 \rightarrow 0$ бўлса, изланган муносабат ҳосил бўлади.

2- н а т и ж а. (2.7) тенгсизликдан ягоналикни исботлашда фойдаланиш мумкин.

Ушбу $y = \varphi_1(x)$ ва $y = \varphi_2(x)$ функциялар (1.1) дифференциал тенгламанинг бир хил x_0 , y_0 бошланғич қийматларга эга бўлган ва тегишли I_1 , I_2 интервалларда аниқланган икки аниқ ечими бўлсин. Равшанки, $x_0 \in I_1 \cap I_2$, $\varphi_1(x_0) = \varphi_2(x_0)$. Шунинг учун $|\varphi_1(x) - \varphi_2(x)| \leq \delta$ дан $\delta = 0$ экани, $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$ ларнинг аниқ ечимлигидан $\varepsilon_1 = 0$, $\varepsilon_2 = 0$ экани келиб чиқади (2.7) га кўра $I_1 \cap I_2$ интервалда $\varphi_1(x) \equiv \varphi_2(x)$.

2-§. ИНТЕГРАЛ ТЕНГСИЗЛИКЛАР

Маъкур параграфда баъзи муҳим интеграл тенгсизликлар ва уларнинг қўлланилиши билан шуғулланамиз.

1. 2.5-теорема. Агар $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган ва узлуксиз $\varphi(x) \geq 0$, $\psi(x) \geq 0$ ва $\chi(x) \geq 0$ функциялар учун

$$\varphi(x) \leq \psi(x) + \int_{r_1}^x \chi(\xi) \varphi(\xi) d\xi \quad (2.8)$$

муносабат ўринли бўлса, улар учун $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда ушбу

$$\varphi(x) \leq \psi(x) + \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) \exp\left(\int_{\xi}^x \chi(u) du\right) d\xi \quad (2.9)$$

муносабат ҳам ўринли бўлади. (2.9) тенгсизлик Беллман тенгсизлиги деб аталади.

Исбот. $q(x) = \int_{r_1}^x \chi(\xi) \varphi(\xi) d\xi$ деб белгилаймиз. Равшанки, $q(r_1) = 0$. Бундан $\frac{dq(x)}{dx} = \chi(x) \varphi(x)$ келиб чиқади. Энди

$$\begin{cases} \frac{dq(x)}{dx} = \chi(x) \varphi(x), \\ \chi(x) q(x) = \chi(x) \int_{r_1}^x \chi(s) \varphi(s) ds \end{cases}$$

системани кўрайлик. Биринчи тенгламанинг чап ва ўнг томонларидан мос равишда иккинчисини айириб, (2.8) дан фойдалансак,

$$\frac{dq(x)}{dx} - \chi(x) q(x) \leq \chi(x) \psi(x).$$

Бу тенгсизликнинг икки томонини $e^{\int_{r_1}^x \chi(u) du}$ га кўпайтириб, r_1 дан x гача интеграллаймиз:

$$\int_{r_1}^x \frac{dq(\xi)}{d\xi} e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi - \int_{r_1}^x \chi(\xi) q(\xi) e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi \leq \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi.$$

Чап томондаги биринчи интегрални бўлаклаб интеграллаймиз:

$$\begin{aligned} q(\xi) e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} \Big|_{r_1}^x + \int_{r_1}^x q(\xi) \chi(\xi) e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi - \int_{r_1}^x \chi(\xi) q(\xi) e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi &\leq \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) \times \\ &\times e^{\int_{r_1}^{\xi} \chi(u) du} d\xi. \end{aligned}$$

Бундан

$$q(x)e^{\int_x^r \chi(u) du} \leq \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^r \chi(u) du} d\xi$$

келиб чиқади. Энди бу тенгсизлиكنинг икки томонини $e^{\int_x^r \chi(u) du}$ га бўл-
сак,

$$\begin{aligned} q(x) &\leq e^{-\int_x^r \chi(u) du} \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^r \chi(u) du} d\xi = \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^r \chi(u) du - \int_x^r \chi(u) du} d\xi = \\ &= \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^x \chi(u) du + \int_x^r \chi(u) du} d\xi = \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^r \chi(u) du} d\xi. \end{aligned}$$

Шундай қилиб,

$$q(x) \leq \int_{r_1}^x \chi(\xi) \psi(\xi) e^{\int_{\xi}^r \chi(u) du} d\xi.$$

(2.8) дан $q'(x) \leq \varphi(x) - \psi(x)$ бўлгани учун охириги муносабат (2.9) нинг ўзидир.

Биз қуйида Гронуолл — Беллман тенгсизлигининг тез-тез учраб турадиган икки хусусий ҳолини таъкидлаб ўтамиз.

2.6-теорема. Агар $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган, узлуксиз $\varphi(x) \geq 0$, $\chi \geq 0$ функциялар ва бирор ўзгармас сон $C \geq 0$ учун

$$\varphi(x) \leq C + \int_{r_1}^x \chi(\xi) \varphi(\xi) d\xi \quad (2.10)$$

тенгсизлик ўринли бўлса, у ҳолда шуну $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда

$$\varphi(x) \leq C \exp \int_{r_1}^x \chi(\xi) d\xi \quad (2.11)$$

тенгсизлик ҳам ўринли бўлади. Бу тенгсизлик Гронуолл тенгсизлиги деб юритилади.

2.7-теорема. Агар $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган ва узлуксиз $\varphi(x)$ функция учун $\alpha \geq 0$, $\beta \geq 0$ ихтиёрий ўзгармас бўлганда

$$\varphi(x) \leq \int_{r_1}^x (\alpha \varphi(\xi) + \beta) d\xi \quad (2.12)$$

тенгсизлик ўринли бўлса, у ҳолда $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда

$$1) \varphi(x) \leq \frac{\beta}{\alpha} \left(e^{\alpha(x-r_1)} - 1 \right), \text{ агар } \alpha > 0, \beta \geq 0 \text{ бўлса;} \quad (2.13)$$

$$2) \varphi(x) \leq \beta(x - r_1), \text{ агар } \alpha = 0, \beta > 0 \text{ бўлса,} \quad (2.14)$$

тенгсизликлар ҳам ўринли бўлади.

2. Энди Гронуолл тенгсизлиги қўлланиладиган ягоналикни исботлашга доир масала кўрайлик. Бирор $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган $x(t)$ ва $y(t)$ функциялар мос равишда ушбу

$$\frac{dx}{dt} = f(t, x), \quad x(t_0) = x_0,$$

$$\frac{dy}{dt} = f(t, y), \quad y(t_0) = y_0, \quad t_0 \leq t \leq T$$

Коши масалаларининг ечими бўлсин, бунда $f(t, x) \in C(\Gamma)$. Бу ҳолда ушбу

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t f(s, x(s)) ds,$$

$$y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(s, y(s)) ds$$

интеграл айниятлар ўринли. Бундан қуйидагига эга бўламиз:

$$|x(t) - y(t)| \leq |x_0 - y_0| + \left| \int_{t_0}^t |f(s, x(s)) - f(s, y(s))| ds \right|.$$

$[C, Lip]$ деб $t_0 \leq t \leq T$ интервалда узлуксиз ва иккинчи аргументи (бўйича Липшиц шартини қаноатлантирадиган икки аргументли функциялар тўпламини белгилайлик. Агар $f(t, x) \in (C, Lip)$, яъни $k > 0$ ва $(t, x_1) \in \Gamma, (t, x_2) \in \Gamma$ учун

$$|f(t, x_1) - f(t, x_2)| \leq k|x_1 - x_2|$$

тенгсизлик ўринли бўлса, у ҳолда юқоридаги тенгсизликни

$$|x(t) - y(t)| \leq |x_0 - y_0| + \left| \int_{t_0}^t k|x(s) - y(s)| ds \right|$$

кўринишда ёзиш мумкин. Агар $|x_0 - y_0| = z(t_0) = C, |x(s) - y(s)| = z(s),$

$|x(t) - y(t)| = z(t)$ десак, $t \geq t_0$ бўлгани учун

$$z(t) \leq C + \int_{t_0}^t kz(s) ds$$

тенгсизликка Гронуолл тенгсизлигини татбиқ этиб, ушбу

$$z(t) \leq Ce^{\int_{t_0}^t k ds} = Ce^{k(t-t_0)}$$

муносабатни ҳосил қиламиз. Бундан $x(t_0) = y(t_0) = x_0, |x_0 - y_0| = z(t_0) = C = 0$ ва охириги тенгсизликдан $z(t) \equiv 0$, яъни $x(t) \equiv y(t)$ айният келиб чиқади.

Агар $t_0 \leq t \leq T$ интервалда $\int_{t_0}^t \lambda(s) ds \geq 0$ функция мавжуд бўлсаки, $(t, x_1) \in \Gamma$, $(t, x_2) \in \Gamma$ нуқталар учун ушбу

$$|f(t, x_1) - f(t, x_2)| \leq k(t) |x_1 - x_2|$$

тенгсизлик ўринли бўлса, аввалгидек мулоҳазалар ёрдамида

$$|x(t) - y(t)| \leq |x_0 - y_0| + \int_{t_0}^t k(\tau) |x(s) - y(s)| ds$$

тенгсизликка келамиз. Бундан Гронуолл тенгсизлигини татбиқ этиб

$$|x(t) - y(t)| \leq C e^{\int_{t_0}^t k(\tau) d\tau}$$

муносабатни ҳосил қиламиз. Агар $C = |x_0 - y_0| = 0$ бўлса, бундан $x(t) \equiv y(t)$, $t_0 \leq t \leq T$ айният келиб чиқади.

Мазкур параграф охирида ягоналик ҳақида яна бир муҳим теоремани келтираемиз.

Ягоналик теоремаси. Агар $f(x, y) \in C$, $(x, y) \in \Gamma$ бўлиб, $(x_0, y_0) \in \Gamma$ нуқтанинг бирор атрофида ушбу

$$|f(x, y_1) - f(x, y_2)| (x - x_0) \leq k |y_2 - y_1|, \quad 0 < k \leq 1 \quad (2.16)$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (1.1) тенглама $y(x_0) = y_0$ шартни қаноатлантирадиган кўпи билан битта ечимга эга.

Бу теоремани 1909 йилда $0 < k < 1$ учун Розенблат, 1926 йилда $k = 1$ учун Нагумо (юқоридаги тенгсизлик қатъий бўлганда) исботлаган, ва ниҳоят, 1928 йилда Перрон теоремани $|x - x_0| \leq \alpha$ учун

$$|f(x, y_2) - f(x, y_1)| (x - x_0) \leq |y_2 - y_1| \quad (2.16)$$

тенгсизлик бажарилганда исботлаган.

Исбот. Дифференциал тенгламанинг $y = \varphi(x)$, $y = \psi(x)$ ечимлари $|x - x_0| \leq \alpha$ интервалда аниқланган ва бир хил бошланғич қийматларга эга бўлсин, яъни $\varphi(x_0) = \psi(x_0) = y_0$.

$$F(x) = \frac{\varphi(x) - \psi(x)}{x - x_0}, \quad x \neq x_0$$

деб белгилайлик. Равшанки, Лопиталь қоидасини қўлланиб, қуйидагини топамиз:

$$\lim_{x \rightarrow x_0} F(x) = \lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\varphi'(x) - \psi'(x)}{1} = f(x_0, y_0) - f(x_0, y_0) = 0.$$

Шунинг учун (агар $F(x_0) = 0$ деб ҳисобласак) $F(x)$ функция $|x - x_0| \leq \alpha$ интервалда узлуксиз ва $x = x_0$ да нолга тенг бўлади. Шу $F(x)$ функция $|x - x_0| \leq \alpha$ да айнан нолга тенг эканини исботлаймиз. Фараз этайлик, $F(x) \neq 0$, $|x - x_0| \leq \alpha$ бўлсин. У ҳолда $|x - x_0| \leq \alpha$ да шундай x_* нуқта топиладигани, унда $|F(x)|$ функция ўзининг максимумига эришади, уни Q дейлик. Равшанки, $0 < Q \neq 0$. Содда ҳисоблашлар кўрсатадики, (2.16) га кўра

$$0 < Q = \left| \frac{\varphi(x_*) - \psi(x_*)}{x_* - x_0} \right| = \frac{1}{x_* - x_0} \left| \int_{x_0}^{x_*} [f(x, \varphi(x)) - f(x, \psi(x))] dx \right| \leq$$

$$\leq \frac{1}{|x_* - x_0|} \left| \int_{x_0}^{x_*} \frac{\varphi(x) - \psi(x)}{x - x_0} dx \right| = \left| \frac{1}{x_* - x_0} \int_{x_0}^{x_*} |F(x)| dx \right|.$$

$F(x)$ функция $|x - x_0| \leq \alpha$ интервалда ўзгармас бўлмагани учун

$$\left| \frac{1}{x_* - x_0} \int_{x_0}^{x_*} |F(x)| dx \right| < Q$$

бўлади, шунинг учун $Q < Q$. Бу зиддиятлик теоремани исбот этади.

3-§. МАКСИМАЛ ВА МИНИМАЛ ЕЧИМЛАР

2.4-таъриф. $f(x, y)$ функция бирор Γ соҳада Γ аниқланган ва узлуксиз бўлсин. Агар $y = y^0(x)$ функция Коши масаласининг давомсиз (мавжудлигининг максимал интервалида аниқланган) ечими ва $y(x)$ функция ўша масаланинг ихтиёрый ечими бўлиб, бу ечимлар учун мавжудлик интервалларининг умумий қисмида

$$|y(x) \leq y^0(x) \quad (2.17)$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда $y = y^0(x)$ ечим Коши масаласининг максимал ечими дейилади.

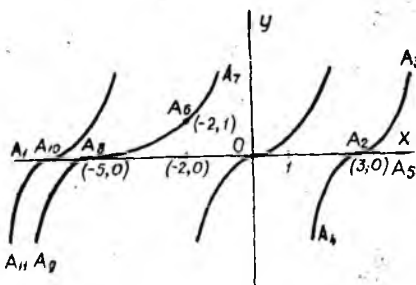
Минимал ечим тушунчаси ҳам шунга ўхшаш киритилади. Фақат (2.17) ўрнига $y(x) \geq y_0(x)$ тенгсизлик ишлатилади.

Таърифни мисолда тушунтирайлик. 1-бобнинг 2-§ ида ушбу

$$\frac{dy}{dx} = y^{\frac{2}{3}}, \quad y(-2) = 1$$

Коши масаласини кўрган эдик. Интеграл чизиқлар абсциссага уриниб ўтадиган кубик параболалардан иборат бўлиб, $y = 0$ чизиқ ҳар бир нуқтасидан саноксиз интеграл чизиқлар ўтадиган ечим эди.

$(-2, 1)$ нуқтадан ўтадиган кубик парабол $y = \left(\frac{x+5}{3}\right)^3$ абсцисса ўқи



16 - чизма.

билан $(-5, 0)$ нуқтада кесишади. Абсцисса ўқининг шу нуқтадан A_3 чап томондаги қисмини A_1, A_6 ва интеграл чизиқнинг $(-5, 0)$ нуқтадан юқори шохчасини A_6, A_7 дейлик (16-чизма). У ҳолда A_1, A_6, A_7 чизиқ юқорида қўйилган Коши масаласининг ечими бўлади ва мавжудлигининг максимал интервали $(-\infty, +\infty)$ бўлади. Бошқача айтганда бу ечим давомсиздир. Иккинчи томондан, айтилган ечим

максимал ечим. Буни кўрсатиш қийин эмас. $y^0(x) = A_1 A_8 A_6 A_7$ десак, $(-2, 1)$ нуқтадан ўтувчи ихтиёрий $y = y(x)$ интеграл чизиқ учун $y(x_0) = y^0(x_0) = y_0$ ва $[-5, -2]$ интервалда $y^0(x) \equiv y(x)$. Энди $y(x)$ сифатида $A_9 A_8 A_6$ интеграл чизиқни оламизми ёки $A_{11} A_{10} A_3 A_6$ ихтиёрий интеграл чизиқни оламизми, барибир, тегишли интервалда $y^0(x) \geq y(x)$ тенгсизлик ўринли. Агар $y(x)$ сифатида $A_6 A_7$ ёйни олсак, у ҳолда $[-2, +\infty)$ интервалда $y(x) \equiv y^0(x)$ бўлади. Демак, берилган Коши масаласининг ихтиёрий ечими $y(x)$ ва олинган давомсиз $y^0(x)$ ечим орасида тегишли интервалда (2.17) муносабат ўринли. Демак, $y^0(x) = A_1 A_8 A_6 A_7$ ечим максимал ечимдир.

Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = y^{\frac{2}{3}}, \quad y(3) = 0$$

Коши масаласи учун $A_1 A_2 A_3 = y^0(x)$ чизиқ максимал ечимдир (16-чизма).

Шунга ўхшаш, минимал ечимни ҳам тушунтириш мумкин. $A_6 = (-2, 1)$ нуқта учун $y_0(x)$ ечим $A_9 A_8 A_6 A_7$ чизиқдан, $A_8 = (-5, 0)$ нуқта учун эса $A_9 A_8 A_3 A_5$ чизиқдан иборат бўлади. Шунингдек, A_2 нуқта учун $A_4 A_2 A_5$ чизиқ ҳам минимал ечимдир (16-чизма).

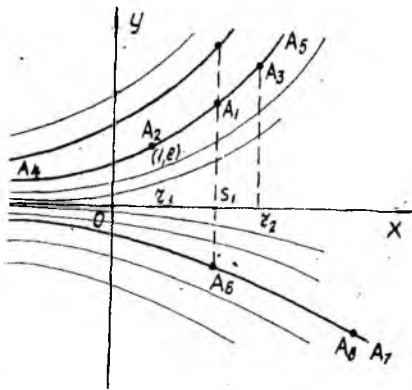
Бу кўрилган мисолда абсцисса ўқида ечимнинг ягоналиги бузилиши мумкин эди. Энди Γ соҳанинг барча нуқталарида ечимнинг ягоналиги бузилмайдиган мисол кўрайлик. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = y, \quad y(0) = 0.$$

Коши масаласи учун $y^0(x) \equiv 0$, $-\infty < x < +\infty$ ечим максимал ечим бўлади. Шу билан бир вақтда у минимал ечим ҳам бўлади, яъни $y^0(x) \equiv 0$, $-\infty < x < \infty$. Ҳақиқатан, қўйилган Коши масаласининг ихтиёрий (r_1, r_2) интервалда аниқланган $y(x)$ ечими учун $y(x) \equiv y^0(x) \equiv y_0(x)$ (17-чизма).

Шунга ўхшаш, агар $y(1) = e$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган интеграл чизиқни олсак, уни $-\infty < x < +\infty$ интервалга давом эттириш мумкин, $y^0(x), y_0(x)$ ечимлар учун $y^0(1) = y_0(1) = e$, $y^0(x) \equiv y_0(x)$ ва улар $-\infty < x < +\infty$ интервалда давомсиз бўлади. 17-чизмада $A_2 = (1, e)$, $y(x) = A_2 A_1 A_3$, $y^0(x) \equiv y_0(x) = A_4 A_2 A_1 A_3 A_5$ ва (r_1, r_2) интервалда $y^0(x) \equiv y_0(x) \equiv y(x)$.

2.8-теорема. $f_0(x, y), f_1(x, y), f_2(x, y), \dots, f_n(x, y) \dots$ кетма-кетликни ташкил этувчи функциялар $P^* = \{x, y: x_0 \leq x \leq x_0 + a, |y - y_0| \leq b\}$ тўғри тўртбурчакда узлуксиз бўлиб, $\{f_n(x, y)\}$ кетма-кетлик $f_0(x, y)$ га текис яқинлашсич, яъни P^* да



17-чизма.

$$f_0(x, y) = \lim_{n \rightarrow \infty} f_n(x, y). \quad (2.18)$$

Сўнгра, $y_n(x)$ функция $[x_0, x_0 + a]$ интервалда

$$\frac{dy}{dx} = f_n(x, y), \quad y(x_n) = y_n, \quad n = 1, 2, \dots \quad (2.18_n)$$

Қоши масаласининг ечими ва $n \rightarrow \infty$ да

$$x_n \rightarrow x_0, \quad y_n \rightarrow y_0 \quad (2.19)$$

бўлсин. У ҳолда $[x_0, x_0 + a]$ интервалда текис яқинлашувчи $y_{n_1}(x)$, $y_{n_2}(x)$, \dots қисмий кетма-кетлик мавжуд. Исталган шундай қисмий кетма-кетлик учун

$$y_0(x) = \lim_{k \rightarrow \infty} y_{n_k}(x) \quad (2.20)$$

лимит функция $[x_0, x_0 + a]$ интервалда

$$\frac{dy}{dx} = f_0(x, y), \quad y(x_0) = y_0 \quad (2.18_0)$$

Қоши масаласининг ечими бўлади. Хусусан, агар $[x_0, x_0 + a]$ интервалда (2.18₀) масала ягона $y_0(x)$ ечимга эга бўлса, у ҳолда

$$y_0(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} y_n(x) \quad ([x_0, x_0 + a] \text{ да текис}) \quad (2.21)$$

бўлади.

Исбот. $f_1(x, y), f_2(x, y), \dots$ функциялар P^* тўғри тўртбурчакда узлуксиз бўлиб, унда (2.18) даги яқинлашиш текис бўлгани учун шундай мусбат ўзгармас K мавжудки, $n = 0, 1, 2, \dots$ ва $(x, y) \in P^*$ учун $|y'_n(x)| = |f_n(x, y(x))| \leq K$ тенгсизликлар бажарилади. Бундан K Липшиц ўзгармаси экани келиб чиқади. Демак, $\{f_n(x, y)\}$ кетма-кетлик текис даражали узлуксиз бўлади. Бу кетма-кетлик текис чегараланган ҳам, чунки $|y_n(x) - y_0| \leq b$. Шунинг учун текис яқинлашувчи қисмий кетма-кетликнинг мавжудлиги 2.2-теоремадан келиб чиқади. Энди (2.18) муносабатдан, (2.20) даги яқинлашишнинг текислигидан ҳамда 2.3-теоремадан $k \rightarrow \infty$ да $[x_0, x_0 + a]$ интервалда $f_{n_k}(x, y_{n_k}(x)) \rightarrow f_0(x, y(x))$ текис яқинлашиш келиб чиқади. Демак, $y_n(x) = y_n + \int_{x_n}^x f_n(\xi, y_n(\xi)) d\xi$ тенгликда ($n = n_k$ ва $k \rightarrow \infty$ да) интеграл остида лимитга ўтиш мумкин. Бундан (2.18) муносабат билан аниқланадиган $y_0(x)$ функция (2.18₀) масаланинг ечими экани келиб чиқади.

Теореманинг охириги тасдиғининг тўғрилигига ишонч ҳосил қилиш учун (2.18₀) масаланинг $y_0(x)$ ечими ягона деб фараз этилиши текис яқинлашувчи $y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x), \dots$ кетма-кетликнинг ҳар бир қисмий кетма-кетлигининг лимити шу $y_0(x)$ функциядан иборат эканини англатади. Бундан 2.2-теоремага кўра (2.21) нинг тўғрилиги келиб чиқади.

2.1- лемма. $f(x, y)$ функция $P^* = \{(x, y): x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha, |y - y_0| \leq b\}$ тўғри тўртбурчакда аниқланган ва узлуксиз, $|f(x, y)| \leq M\alpha = \min\left\{a, \frac{b}{M}\right\}$ бўлсин. У ҳолда Коши масаласи $x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha$ интервалда шундай $y = y^0(x)$ ечимга эга бўладики, ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad y(x_0) \leq y_0$$

масаланинг ихтиёрий $y = y(x)$ ечими учун $x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha$ интервалда $y(x) \leq y^0(x)$ тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. $0 < \alpha' < \alpha$ бўлсин. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) + \frac{1}{n}, \quad y(x_0) = y_0 \quad (2.22)$$

Коши масаласини кўрамиз. Бу масала n етарли катта бўлганда $x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha'$ интервалда $y = y_n(x)$ ечимга эга. 2.7- теоремага кўра шундай қисмий кетма-кетлик $n_1, n_2, \dots, n_k, \dots, n_1 < n_2 < \dots < n_k < \dots$ мавжудки, лимит функция (яқинлашиш текис)

$$y^0(x) = \lim_{k \rightarrow \infty} y_{n_k}(x)$$

ушбу $\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0$ масаланинг $x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha'$ интервалда аниқланган ечими бўлади. Энди етарли катта n учун

$$y(x) \leq y_n(x), \quad x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha' \quad (2.23)$$

тенгсизликни исбот этамиз. $x = x_1, \quad x_0 < x_1 < x_0 + \alpha'$ нуқтада $y(x_1) > y_n(x_1)$ бўлсин. У ҳолда узлуксизлик туфайли $x_0 \leq x < x_1$ интервалда шундай $x_2, \quad x_0 \leq x_2 < x_1$ нуқта топиладики, $x_2 < x < x_1$ интервалда $y(x) > y_n(x), \quad y(x_2) = y_n(x_2)$ бўлади. Бу бир томондан. Иккинчи томондан, $x_0 \leq x \leq x_0 + \alpha'$ да (2.22) тенгламанинг ечими $y_n(x)$, демак,

$$y_n'(x) = f(x, y_n(x)) + \frac{1}{n}, \quad y_n(x_0) = y_0.$$

$x = x_2$ бўлганда $y_n'(x_2) = f(x_2, y_n(x_2)) + \frac{1}{n} \cdot y(x_2) = y_n'(x_2)$ ни ҳисобга олсак, $y_n'(x_2) = f(x_2, y(x_2)) + \frac{1}{n} = y'(x_2) + \frac{1}{n}$.

Энди x_2 нуқтанинг етарли кичик ўнг атрофидаги нуқталарида $y_n(x)$ учун Тейлор формуласини ёзамиз ($x_2 < x < x_1$):

$$\begin{aligned} y_n(x) &= y_n(x_2) + y_n'(x_2)(x - x_2) + o(|x - x_2|) = \\ &= y_n(x_2) + y'(x_2)(x - x_2) + \frac{1}{n}(x - x_2) + o_1(|x - x_2|). \end{aligned}$$

Равшанки, $x_2 < x < x_1$ интервалда

$$y(x) = y(x_2) + y'(x_2)(x - x_2) + o_2(|x - x_2|).$$

Бундан фойдалансак:

$$y_n(x) = y_n(x_2) + y(x) - y(x_2) - o_2(|x - x_2|) + \\ + \frac{1}{n}(x - x_2) + o_1(|x - x_2|).$$

$x - x_2 > 0$ ва $o_1(|x - x_2|) - o_2(|x - x_2|) = o(|x - x_2|)$ бўлганидан етарли катта n лар ва x нинг x_2 га яқин қийматлари учун

$$y_n(x) > y(x), \quad x_2 < x < x_2$$

ўринли. Бу тенгсизлик юқорида қилинган фаразимиз натижасида ҳосил бўлган тенгсизликка зид. Демак, (2.23) тенгсизлик исбот бўлди. $\alpha', \alpha' < \alpha$ сон ихтиёрий танланиши мумкин бўлгани учун 2.1-лемма исботи тугади.

2.9-теорема. Агар $f(x, y)$ функция Γ соҳада узлуксиз бўлиб, $(x_0, y_0) \in \Gamma$ бўлса, y ҳолда ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0$$

Коши масаласи максимал ва минимал ечимларга эга бўлади.

Юқорида исботланган 2.1-лемма ва давомсиз ечимлар ҳақидаги 1.16-теоремадан бу теореманинг исботи келиб чиқади.

4-§. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГСИЗЛИКЛАР

$$D_{\Pi} y(x) = \lim_{h \rightarrow 0+} \frac{y(x+h) - y(x)}{h}, \quad D_{\Delta} y(x) = \lim_{h \rightarrow 0-} \frac{y(x+h) - y(x)}{h}$$

белгилашлардан фойдаланамиз.

2.10-теорема. $f(x, y)$ функция Γ соҳада узлуксиз бўлиб, $y = y^0(x)$ Коши масаласининг максимал ечими бўлсин. Ундан ташқари, $z(x)$ функция $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда узлуксиз, $z(x_0) \leq y_0$, $(x, z(x)) \in \Gamma$ ва $x_0 \leq x < x_0 + a$ интервалда ушбу

$$D_{\Pi} z(x) \leq f(x, z(x)) \quad (2.24)$$

тенгсизликни қаноатлантирадиган $D_{\Pi} z(x)$ ўнг ҳосилага эга бўлсин дейлик. У ҳолда $y^0(x)$ ва $z(x)$ функциялар учун аниқланиш интервалларининг умумий қисмида

$$z(x) \leq y^0(x) \quad (2.25)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. (2.25) тенгсизликни $x_0 \leq x \leq x_0 + \delta$ ($\delta > 0$ бирор ҳақиқий сон) интервалда исботласак етарли. Ҳақиқатан, агар $y^0(x)$ ва $z(x)$ функциялар $x_0 \leq x \leq x_0 + \beta$ интервалда аниқланган бўлса, y ҳолда айтилган δ мавжуд бўлганда x нинг (2.25) тенгсизлик ўринли бўладиган қийматлари тўпламининг аниқ юқори чегараси β дан фарқ қилмайди.

$n > 0$ етарли катта бўлиб, унга боғлиқ бўлмаган ҳолда шундай $\delta > 0$ танланган бўлсинки, ушбу

$$y' = f(x, y) + \frac{1}{n}, \quad y(x_0) = y_0$$

масала $x_0 \leq x \leq x_0 + \delta$ интервалда $y = y_n(x)$ ечимга эга бўлсин. 2.1- леммадаги каби $z(x) \leq y_n(x)$, $x_0 \leq x \leq x_0 + \delta$ тенгсизликнинг тўғрилигига ишонч ҳосил қилиш қийин эмас. Бу тенгсизликдан дарҳол (2.25) келиб чиқади.

2.1- натижа. Агар $z(x)$ функция $a \leq x \leq b$ интервалда узлуксиз бўлиб, унда ушбу $D_n z(x) \leq 0$ ўнг ҳосилага эга бўлса, $z(x) \leq z(a)$ бўлади.

2.2- натижа. $f(x, y)$ ва $y^0(x)$ функциялар 2.9- теоремадаги каби аниқланган бўлсин, $g(x, y)$ функция Γ соҳада узлуксиз ва

$$g(x, y) \leq f(x, y) \quad (2.26)$$

шартни қаноатлантиради дейлик. Агар $z = z(x)$ функция бирор $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда

$$\frac{dz}{dx} = g(x, z), \quad z(x_0) = z_0 \quad (z_0 \leq y_0) \quad (2.27)$$

Коши масаласининг ечими бўлса, y ҳолда (2.25) тенгсизлик $x = x_0$ нуқтадан ўнгда, $z(x)$ ва $y^0(x)$ функциялар аниқланиш интервалларининг умумий қисмида ўринли бўлади.

Эслатма. 2.10- теоремани ва 2.2- натижани минимал ечим учун ҳам айтиш мумкин. Фарқи шуки, бунда (2.25) ва (2.26) тенгсизликлар ишорасини алмаштириб, $y^0(x)$ ўрнига $y_0(x)$ ни ёзиш лозим бўлади.

2.3- натижа. Агар $g(x, y)$, $f(x, y)$, $z(x)$, $y^0(x)$ функциялар 2.10- теорема ва 2.2- натижадаги каби аниқланса, y ҳолда (2.26) тенгсизликнинг икки томонини x_0 дан x' , $x_0 < x' \leq x_0 + a$ гача интеграллаш мумкин, натижада (2.25) тенгсизлик келиб чиқади. Жумладан, агар $D_n z(x) \leq 0$ тенгсизликни a дан x ($a < x \leq b$) гача интегралласак, 2.1- натижанинг исботи келиб чиқади.

2.11- теорема. Агар 1) $f(x, y)$ функция $\bar{P} = \{(x, y) : x_0 \leq x < x_0 + a, -\infty < y < +\infty\}$ тўғламда узлуксиз бўлиб, y бўйича камайшаса; 2) $y = y^0(x)$ функция

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad y(x_0) = y_0$$

Коши масаласининг $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда аниқланган максимал ечими бўлса; 3) $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда ушбу

$$z(x) \leq z_0 + \int_{x_0}^x f(\xi, z(\xi)) d\xi, \quad z_0 \leq y_0$$

интеграл тенгсизликни қаноатлантирадиган $z(x)$ функция берилган бўлса, y ҳолда $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда

$$z(x) \leq y^0(x)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. $Z(x) = z_0 + \int f(\xi, z(\xi)) d\xi$ дейлик. Бундан $z(x) \leq Z(x)$,

$Z'(x) = f(x, z(x))$ келиб чиқади. Теореманинг 1) шартидан фойдалансак, $Z'(x) \leq f(x, Z(x))$. Шунга кўра 2.10-теоремага асосан $x_0 \leq x \leq x_0 + a$ интервалда $Z(x) \leq y^0(x)$, яъни $Z(x) \leq y^0(x)$ тенгсизлик келиб чиқади.

Қайд қиламизки, 2.11-теоремадан хусусий ҳол сифатида 2.6-теорема келиб чиқади.

Биз юқорида 2.6-теоремани Беллман тенгсизлигидан фойдаланиб исботлаган эдик. Энди унинг бошқа исботи билан ҳам танишдик. Бунда Коши масаласининг максимал ечими тушунчаси муҳим роль ўйнади.

Маъна. 2.11-теоремада z_0 ўрнига бирор узлуксиз $z_0(x)$ функция қўйиб, тегишли теоремани исбот этинг.

5-§. $\frac{dy}{dx} = f(x)$ КЎРИНИШДАГИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАНИ ГРАФИК ИНТЕГРАЛЛАШ

Мазкур параграфда дифференциал тенгламани бевосита интеграллаш билан эмас, балки унинг ечимининг баъзи хоссаларини дифференциал тенгламанинг ўнг томонига қараб ўрганамиз. Бу соҳада француз математиги Анри Пуанкаре [8], рус математиги А. М. Ляпунов [9] ва бошқалар «Дифференциал тенгламаларнинг сифат назарияси» деб аталган назария яратганлар. 10—11-бобларда «сифат» назариясига доир баъзи маълумотлар берилади.

Ҳозир биринчи тартибли ҳосилага нисбатан ечилган оддий дифференциал тенгламанинг ўнг томони фақат эркли ўзгарувчига боғлиқ бўлиб, y функция ўз графиги билан берилган ҳолда дифференциал тенглама ечимининг хоссаларини ўрганамиз.

1. Аввал функцияларни график интеграллаш билан шуғулланамиз. Бу аниқ интегралларни тақрибий ҳисоблаш мавзусига мансубдир.

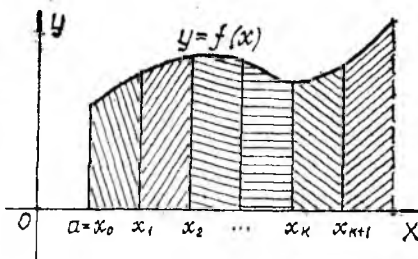
Масаланинг қўйилиши: Бирор $a \leq x \leq b$ интервалда узлуксиз $f(x)$ функциянинг графиги бўйича бошланғичининг, яъни $F(x) = \int_a^x f(x) dx$, $a < x \leq b$ функциянинг графиги чизилсин.

Бошқача айтганда, шундай $y = F(x)$ чизиқни яшаш лозимки, унинг ҳар бир x га мос келган ординатаси асоси $[a, x]$ кесмадан иборат ва $y = f(x)$ чизиғи билан чегараланган эгри чизиқли трапециянинг юзига тенг бўлсин.

Ушбу $F(a) = 0$ тенгликка кўра, қурилиши лозим бўлган функция графиги $x = a$ нуқтада абсцисса ўқини кесиб ўтади. Бу $F(x)$ нинг графиги ҳақида дастлабки маълумот.

Энди $[a, x]$ кесмани $a = x_0, x_1, \dots$ ($x_0 < x_1 < \dots$) нуқталар билан бўлақларга бўламиз. Бўлиш нуқталари тўпламига $f(x)$ функ-

циянинг характерли нуқталарини (экстремум ва бурилиш нуқталарини, нолларини, бурчакли нуқталарини) киритиш лозим. Бўлиш нуқталаридан ордината ўқига параллел чизиқлар ўтказамиз. Улар $y = f(x)$ чизиги билан кесишиб, эгри чизиқли трапециялар ҳосил қилади (18-чизма). Ўрта қиймат ҳақида теоремага кўра $[x_k, x_{k+1}]$ кесмада шундай ξ_{k+1} нуқта топиладики,



18-чизма.

$$\int_{x_k}^{x_{k+1}} f(x) dx = f(\xi_{k+1})(x_{k+1} - x_k), \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

муносабат ўринли бўлади. Шунга асосан қуйидаги муносабатлар ўринли

$$\begin{aligned} F(x_1) &= \int_a^{x_1} f(x) dx = \int_a^{x_0} f(x) dx + F(x_0) = F(x_0) + f(\xi_1)(x_1 - x_0), \\ F(x_2) &= \int_a^{x_2} f(x) dx = \int_a^{x_1} f(x) dx + \int_{x_1}^{x_2} f(x) dx = F(x_1) + f(\xi_2)(x_2 - x_1), \\ &\dots \dots \dots (2.28) \\ F(x_i) &= \int_a^{x_i} f(x) dx = \int_a^{x_0} f(x) dx + \int_{x_0}^{x_{i-1}} f(x) dx + \int_{x_{i-1}}^{x_i} f(x) dx = \\ &= F(x_{i-1}) + f(\xi_i)(x_i - x_{i-1}), \\ &\dots \dots \dots \end{aligned}$$

Равшанки, ҳар бир $F(x_{i-1})$, $i = 1, 2, \dots$, миқдор учун $F(x_i)$ миқдorni топиш мумкин. Энди бошланғич $F(x)$ функциянинг $x_0, x_1, \dots, x_k, \dots$ нуқталардаги қийматларини топиб, $(x_0, F(x_0)), (x_1, F(x_1)), \dots, (x_k, F(x_k)) \dots$ нуқталарни ясаймиз ва уларни тўғри чизиқ кесмаси билан туташтирамиз. Сениқ чизиқ ҳосил бўлади. Шу сениқ чизиқ бошланғич функциянинг тахминий графиги бўлади. $[a, x]$ кесманинг бўлиш нуқталари тўпламига $f(x)$ функциянинг характерли нуқталари киритилгани учун $F(x)$ функциянинг тахминий графиги ҳам тегишли характерли нуқталарга эга бўлади. Қайд қиламизки, бўлиш нуқталарини қанча яқин қилиб олинса, $F(x)$ функциянинг графиги шунча аниқ бўлади.

Қўйилган масала ечимини охирига етказиш учун $(x_i, F(x_i))$, $i = 0, 1, 2, \dots$, нуқталарни яшаш билан шуғулланамиз. $\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_k, \dots$ нуқталарга мос келган ва $y = f(x)$ чизигида ётувчи нуқталарни $M_1(\xi_1, f(\xi_1)), M_2(\xi_2, f(\xi_2)), \dots$ деб белгилайлик. Улар-

ни ордината ўқига проекциялаймиз. Натижада $M'_1(0, f(\xi_1)), M'_2(0, f(\xi_2)), \dots$ нуқталар ҳосил бўлади. Бу нуқталарни қутб деб аталувчи $Q, Q = (1, q), |q| = 1$ нуқта билан туташтирамиз. Ҳосил бўлган нурларни QM'_1, QM'_2, \dots деймиз. Энди $F(x)$ функция графигини $N_0N_1N_2 \dots$ синиқ чизиғи билан алмаштирамиз. Бу ерда $N_0 = N_0(x_0, 0), N_1 = N_1(x_1, F(x_1)), N_2 = N_2(x_2, F(x_2)), \dots$. Синиқ чизиқнинг бўғинлари мос нурларга параллелдир, яъни $N_0N_1 \parallel QM'_1, N_1N_2 \parallel QM'_2, \dots$. Ҳақиқатан, N_iN_{i+1} бўғиннинг бурчак коэффициенти (2.28) га кўра

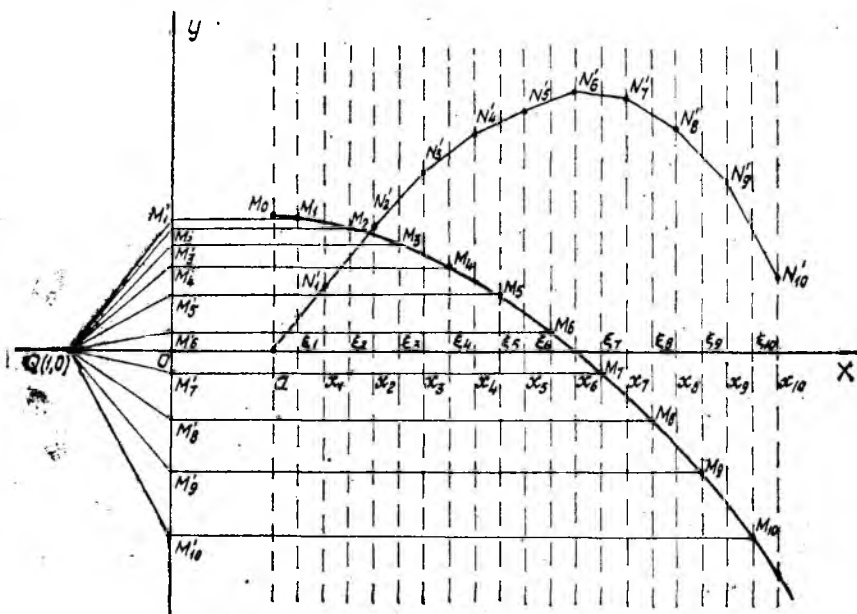
$$k_i = \frac{F(x_{i+1}) - F(x_i)}{x_{i+1} - x_i} = f(\xi_{i+1}).$$

Ясашга кўра QM'_{i+1} нурнинг бурчак коэффициенти эса

$$k_i = \frac{f(\xi_{i+1})}{1} = f(\xi_{i+1}).$$

Демак, $QM_{i+1} \parallel N_iN_{i+1}$ (19- чизма).

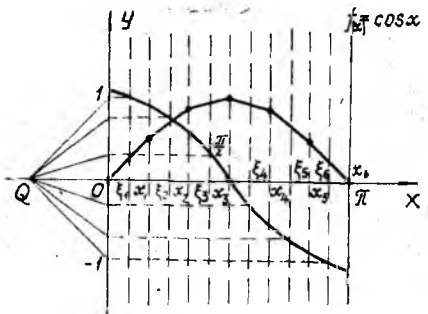
Қуйида икки функция учун бошланғич функциянинг графиги тахминий чизилган (20, 21- чизмалар).



19- чизма.

Машқ $f(x)$ функциянинг қуйидаги берилган графиклари бўйича $F(x) = \int_a^x f(t) dt$ функциянинг графиги чизилсин. (22- а, б, в, г чизмалар).

Эслатма. Қутб Q ни абсцисса ўқида O нуқтадан чапда ёки ўнгда танлашнинг аҳамияти йўқ. [Бизнинг мулоҳазалар учун ординатадан ўнгда жойлашган



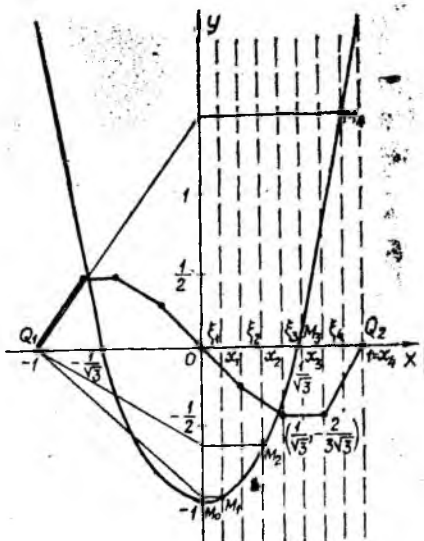
20 - чизма.

график учун Q нуқта нундан чапда, чапда жойлашган графикни чизиш учун эса Q нуқта унга танланиши машқда қулай бўлади. Акс ҳолда тегишли нурларни (синиқ чизиқ бўғинларини) α бурчак остида эмас, $\pi - \alpha$ бурчак остида ўтказиш лозим бўлади.

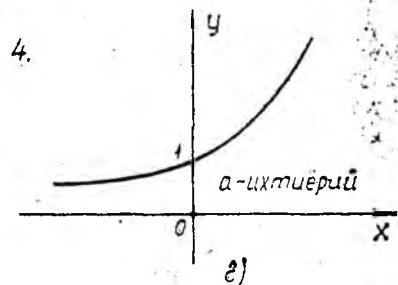
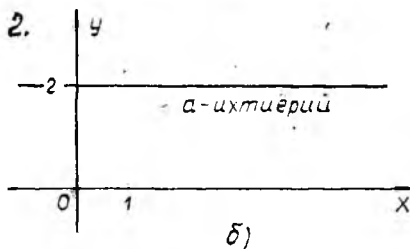
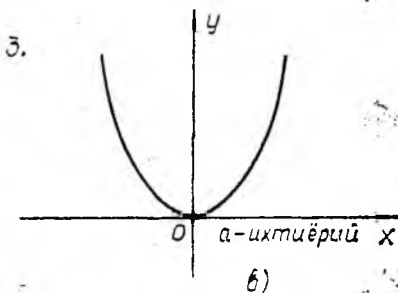
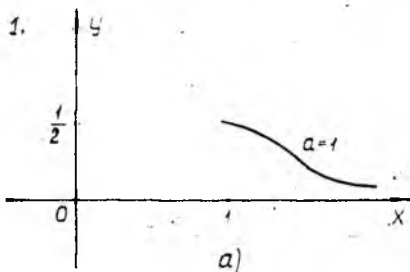
2. Энди

$$\frac{dy}{dx} = f(x) \quad (2.29)$$

кўринишда дифференциал тенглама берилган бўлиб, унда $f(x)$ функция бирор $a \leq x \leq b$ интервалда узлуксиз графиги билан берилган бўлсин.



21 - чизма.



22 - чизма.

Масаланинг қўйилиши: (2.29) дифференциал тенгламанинг $\Gamma = \{(x, y) : a \leq x \leq b, -\infty < y < +\infty\}$ соҳанинг (x_0, y_0) нуқтасидан ўтадиган интеграл чизиғи тахминан чизилсин ва бу интеграл чизиқнинг характерли хоссалари текширилсин.

Масалани ечиш учун аввал $f(x)$ функциянинг бошланғич функцияси $F(x) = \int_a^x f(\xi) d\xi$, $a < x \leq b$ ни чизиш керак. Буни биз била-

миз. Сўнгра $F(x_0) = \int_a^{x_0} f(\xi) d\xi$ бўлганидан $y(x) = \int_a^x f(\xi) d\xi + C_0$ фор-

мулада $C_0 = y_0 - \int_a^{x_0} f(\xi) d\xi$ бўлади. Шундай қилиб, $y(x) = C_0 + F(x)$

дан кўринадики, $F(x)$ функциянинг чизилган графигини ордината ўқи бўйича C_0 ўзгармасга силжитсак, (2.29) дифференциал тенгламанинг (x_0, y_0) нуқтадан ўтадиган интеграл чизиғи тахминий чизилган бўлади. Агар $x_0 = a$ бўлса, $C_0 = y_0$ бўлади.

Чизилган интеграл чизиқнинг экстремум нуқталари $f(x)$ функция графигининг абсцисса ўқини кесиб ўтган нуқталарига мос келади. (20, 21-чизмаларга қаранг). $f(x)$ функция графигининг экстремум нуқталарига $F(x)$ функциянинг бурилиш нуқталари мос келади. Агар бирор $r_1 < x < r_2$ интервалда $f(x)$ функция камаювчи бўлса, ўша интервалда $f'(x) < 0$, демак, $F''(x) < 0$ бўлади. Демак, $r_1 < x < r_2$ интервалда $F(x)$ функция графигининг қавариклиги юқорига қараган. $f'(x) > 0$ бўлганда эса тескариси бўлади. Шунга ўхшаш, агар бирор $r_1 < x < r_2$ интервалда $f'(x) < 0$ бўлиб, $r_1 < x < r_1^*$, $r_1^* < r_2$ да $f(x) > 0$ бўлса, у ҳолда $r_1 < x < r_2^*$ да $F'(x) = f(x) > 0$ ва $F(x)$ функция ўсувчи, акс ҳолда камаювчи бўлади.

20-чизмада $0 \leq x \leq \pi$ интервалда графиги билан берилган $y = \cos x$ функция учун $\frac{dy}{dx} = \cos x$, $y(0) = 0$ Коши масаласи тақрибан ечилган. 21-чизмада эса $r_1 < x < r_2$, $r_1 < -1$, $r_2 > 1$ интервалда графиги билан берилган $f(x) = 3x^2 - 1$ функция учун $\frac{dy}{dx} = 3x^2 - 1$, $y(0) = 0$ Коши масаласи тахминан ечилган.

Эслатма. Аниқлик катта бўлмагани учун баён этилган усул билан (2.29) кўринишдаги дифференциал тенгламаларни интеграллаш унча мақсадга мувофиқ эмас. Аммо кўп соҳаларда (физика, химия, биология ва бошқа) функция турли асбоблар ёрдамида график усулда аниқланиши мумкин. Шунда дифференциал тенгламаларни график интеграллашга тўғри келади. Албатта, техникада айтилган масалаларни кўзда тутиб турли интеграторлар яратилган, улар $f(x)$ функ-

циянинг графиги бўйича дарҳол $F(x) = \int_a^x f(\xi) d\xi$ функциянинг графигини чизиб

беради. Интеграторларнинг конструкцияси (2.29) кўринишдаги дифференциал тенгламаларни график интеграллаш назариясига асосланган.

Машиқ. Ўнг томони 22(а, б, в, г)-чизмада берилган чизиқлардан иборат бўлган $\frac{dy}{dx} = f(x)$ дифференциал тенгламани график интегралланг (унда $a = x_0$ дейилиши қулай).

ҲОСИЛАГА НИСБАТАН ЕЧИЛМАГАН БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1- §. ЕЧИМ ВА УМУМИЙ ЕЧИМ ТУШУНЧАСИ. КОШИ МАСАЛАСИ

1. Ҳосилага нисбатан ечилмаган биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламалар ушбу

$$F(x, y, y') = 0 \quad (3.1)$$

кўринишда ёзилади. Бу ерда F уч аргументли функция бўлиб, уч ўлчовли фазонинг очиқ D_3 тўпламида (D_3 соҳада) аниқланган. Агар бу тўпламни \mathbb{R}^2 текислигига ортогонал проекцияласак, \mathbb{R}^2 да бирор очиқ Γ тўплам (Γ соҳа) ҳосил бўлади.

3.1- таъриф. (3.1) дифференциал тенглама берилган бўлиб, $F(x, y, y')$ функция \mathbb{R}^3 фазонинг D_3 соҳасида аниқланган бўлсин. Агар I (очиқ, ёпиқ ёки ярим очиқ) интервалда аниқланган $\varphi(x)$ функция учун қуйидаги учта шарт

$$\left. \begin{array}{l} 1^\circ. (x, \varphi(x)) \in \Gamma, \quad (x, \varphi(x), \varphi'(x)) \in D_3, \quad \Gamma \subset \mathbb{R}^2, \quad D_3 \subset \mathbb{R}^3; \\ 2^\circ. \varphi(x) \in C^1(I); \\ 3^\circ. F(x, \varphi(x), \varphi'(x)) \equiv 0, \quad x \in I \end{array} \right\} \quad (3.2)$$

бажарилса, бу функция I интервалда (3.1) дифференциал тенгламанинг ечими дейилади. (3.1) тенгламанинг ечимига мос эгри чизиқ, (яъни $y = \varphi(x)$ функциянинг графиги) унинг интеграл эгри чизиғи (ёки соддагина интеграл чизиғи) дейилади.

Агар параметрик кўринишда берилган $x = x(t)$, $y = y(t)$, $t \in I$, (I — параметр t нинг ўзгариш соҳаси ёпиқ, [очиқ, ярим очиқ интервалдан иборат) функция учун $x'(t) \neq 0$, $t \in I$, бўлиб, қуйидаги учта шарт

$$(x(t), y(t)) \in \Gamma, \quad (x(t), y(t), \frac{y'(t)}{x'(t)}) \in D_3, \quad t \in I;$$

$$y(t) \in C^1(I), \quad x(t) \in C^1(I);$$

$$F\left(x(t), y(t), \frac{y'(t)}{x'(t)}\right) \equiv 0, \quad t \in I,$$

бажарилса, y ҳолда $x = x(t)$, $y = y(t)$ функция I интервалда (3.1) дифференциал тенгламанинг ечими дейилади. Баъзи ҳолларда ечимни шу кўринишда излаш ёки ёзиш қулай бўлади.

(3.1) дифференциал тенглама учун ҳам (1.1) дифференциал тенг-

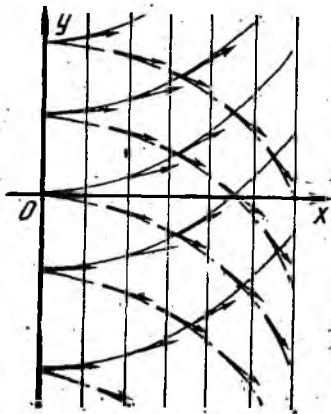
лама учун айтилганидек ечим уч: $y = \varphi(x)$; $\Phi(x, y) = 0$; $x = x(t)$,
 $y = y(t) (t \in I_t)$

кўринишдан биттаси орқали изланади.

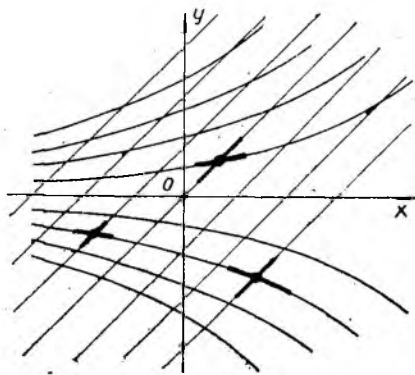
Агар (3.1) дифференциал тенглама y га нисбатан бир қийматли ечилиши мумкин бўлса, у ҳолда (1.1) дифференциал тенгламага келамиз ва 1- бобдаги барча мулоҳазалардан фойдаланишимиз мумкин. Аммо (3.1) доим бир қийматли ечилавермайди.

(3.1) дифференциал тенглама очиқ Γ тўпламнинг ҳар бир (x, y) нуқтасида y' нинг битта ёки бир неча қийматларини аниқласин дейлик. Ҳар бир (x, y) нуқтада y' дан фойдаланиб, битта ёки бир неча бирлик вектор чизамиз. Натижада йўналишлар майдони ҳосил бўлади. Энди интеграл чизиқларнинг тақрибий тасвирини олишимиз мумкин. Ечим тушунчасини мустақкамлаш учун мисоллар кўрайлик:

Мисоллар. 1. Ушбу $y'' - x^2 = 0$, $D_3 = \{(x, y, y') : 0 \leq x < +\infty, -\infty < y < +\infty, -\infty < y' < +\infty\}$ дифференциал тенглама учун $y' = \pm x$, $0 \leq x < +\infty$. Ордината ўқига нисбатан ўнг ярим текислиқнинг ҳар бир (x, y) нуқтасидан $y' = x$ ва $y' = -x$ дифференциал тенгламаларнинг фақат биттадан интеграл чизиқлари ўтади (23- чизма, а). Аввал йўналишлар майдонини чизиш қийин эмас. Бирлик векторни $y' = x$ учун *туташ* чизиқлар билан, $y' = -x$ учун эса пунктирлар билан белгилаймиз (23- чизма, б). Сўнгра бу йўналишлар бўйича интеграл



23- чизма.



24- чизма.

чизиқларни чизамиз. Албатта қулайлик учун аввал $(x = k$ ва $x = -k$, k — ҳақиқий сон) изоклиналарни чизиб чиқиш керак. Текшириш қийинмаски, $y = \frac{x^2}{2} + C$, $y = -\frac{x^2}{2} + C$ функциялар C нинг ҳар бир қийматида 3.1- таърифнинг барча шартларини қаноатлантиради ва ечим бўлади.

2. Ушбу

$$y'' - (1+y)y' + y = 0, D_3 = \{(x, y, y') : -\infty < x < +\infty, -\infty < y < +\infty, -\infty < y' < +\infty\}$$

дифференциал тенглама учун $y' = 1$ ва $y' = y$. Улардан биринчиси бурчак коэффициенти 1 га тенг тўғри чизиқлар оиласини ифодаласа, иккинчиси $y = Ce^x$ экспоненциал функциялар оиласини ифодаляди (24- чизма). Осонгина текшириш

мумкинки, $y = x + C$ ва $y = Ce^x$ функциялар C нинг ҳар бир қийматида 3.1-таърифнинг шартларини қаноатлантиради.

Умумий ечим тушунчасини киритишдан аввал (3.1) тенглама учун Коши масаласини қўямиз.

Коши масаласи: (3.1) дифференциал тенгламанинг $y(x_0) = y_0$, $(x_0, y_0) \in \Gamma$ бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечими топилсин ёки геометрик нуқтаи назардан, (3.1) дифференциал тенгламанинг $(x_0, y_0) \in \Gamma$ нуқтадан ўтувчи интеграл чизиғи кўрсатилсин.

(3.1) дифференциал тенглама y' га нисбатан ечилиши мумкин дейлик. У ҳолда (x_0, y_0) нуқтанинг бирор атрофида y' учун бир неча ҳақиқий қийматларни (ҳақиқий функцияларни) топамиз:

$$y' = f_k(x, y), \quad k = 1, 2, \dots, m. \quad (3.3)$$

Агар ҳар бир $f_k(x, y)$ ($k = 1, 2, \dots, m$) функция бирор мавжудлик ва ягоналик теоремасининг шартларини қаноатлантирса, у ҳолда (x_0, y_0) нуқтадан (3.1) дифференциал тенгламанинг m та интеграл чизиғи ўтади. Баъзи $f_{k_1}, f_{k_2}, \dots, f_{k_{2n}}$ ($k_{2n} \leq m$) функциялар комплекс бўлса, у ҳолда биз фақат $f_{k_{2n+1}}, \dots, f_n$ функциялар билан иш кўраимиз. Бу ҳолда (x_0, y_0) нуқтадан тегишли дифференциал тенгламанинг $m - k_{2n}$ та интеграл чизиғи ўтади.

Агар (3.1) дифференциал тенгламанинг ҳақиқий $f_1(x, y), \dots, f_k(x, y)$ ($k \leq m$) функцияларга мос келган ва (x_0, y_0) нуқтада унинг интеграл чизиқларига ўтказилган ўринмалар турли бурчак коэффициентларига эга бўлса, у ҳолда Коши масаласи ягона ечимга эга дейилади.

Масалан, 1-мисолда кўрилган $y'^2 - x^2 = 0$ дифференциал тенглама учун ҳар бир $(0, y)$ (y — ихтиёрий) нуқтадан иккита интеграл чизиқ ўтади ва уларнинг уринималари горизонтал тўғри чизиқлардан иборат. Демак, ордината ўқининг ихтиёрий нуқтаси учун Коши масаласи ягона ечимга эга эмас. Аммо ўнг ярим текисликнинг ихтиёрий нуқтаси учун Коши масаласининг ечими ягонадир.

3. Ушбу

$$y'^3 - e^x y'^2 + x^2 y' - x^2 e^x = 0, \quad D_3 = \mathbb{R}^3$$

дифференциал тенгламани кўрайлик. Уни $(y' - e^x)(y'^2 + x^2) = 0$ кўринишга келтириш мумкин. Бундан $y' - e^x = 0$, $y'^2 + x^2 = 0$ дифференциал тенгламалар келиб чиқади. Иккинчи дифференциал тенгламани y' га нисбатан ечасак: $y' = ix$, $y' = -ix$ (i — мавҳум бирлик). Демак, $f_1(x, y) = e^x$, $f_2(x, y) = ix$, $f_3(x, y) = -ix$. Равшанки, $y' - e^x = 0$ дан $y = e^x + C$ ва тенгсизликнинг ихтиёрий нуқтаси учун Коши масаласи ягона ечимга эга ва ихтиёрий берилган (x_0, y_0) нуқтадан берилган дифференциал тенгламанинг фақат ягона интеграл чизиғи ўтади.

3.2-таъриф. (3.1) дифференциал тенглама (x_0, y_0) нуқтанинг бирор атрофида y' га нисбатан ечилиши мумкин, яъни (3.3) тенгламаларга ажралади дейлик. Агар ҳар бир (3.3) тенглама

$$y' = \Phi_k(x, C), \quad k = 1, 2, \dots, m \quad (3.4)$$

умумий ечимга ёки

$$\Phi_k(x, y) = C, \quad k = 1, 2, \dots, m, \quad C — \text{ихтиёрий ўзгармас} \quad (3.5)$$

умумий интегралга эга бўлса, у ҳолда (3.4) умумий ечимлар тўплами (ёки (3.5) умумий интеграллар тўплами) берилган (3.1) дифференциал тенгламанинг умумий ечими (ёки умумий интеграл) дейилади.

Киритилган таъриф (3.1) тенглама y' га нисбатан чексиз кўп ечимга эга бўлган ҳолда ҳам тўғри келади. 1-мисолда $y'^2 - x^2 = 0$

эди. Ундан $0 \leq x < +\infty$ интервалда $y' = x$, $y' = -x$ бўлиб, биринчисининг умумий ечими $y = \frac{x^2}{2} + C$, иккинчисиники эса $y = -\frac{x^2}{2} + C$ бўлади. Берилган тенгламанинг умумий ечими $y = \frac{x^2}{2} + C$, $y = -\frac{x^2}{2} + C$ бўлади.

Мисол. Ушбу

$$\sin y' = 0, D_3 = \mathbb{R}^3$$

дифференциал тенгламани кўрайлик. Ундан $y' = k\pi$ (k — бутун) ва $y = k\pi x + C$ келиб чиқади. Умумий ечим ушбу

$y = C$, $y = -\pi x + C$, $y = \pi x + C$, ... , $y = -\pi x + C$, $y = \pi x + C$, ... (n — натурал сон) чексиз кўп функциялар тўпламидан иборат.

3.3- таъриф. Агар (3.1) тенгламанинг бирор I интервалда аниқланган $y = \varphi(x)$ ечимининг ҳар бир нуқтасида Коши масаласи ягона ечимга эга бўлса, y ҳолда $y = \varphi(x)$ ($x \in I$) ечим берилган тенгламанинг хусусий ечими дейилади. 1- ва 2- мисолларда мос равишда $y = -\frac{x^2}{2}$, $y = \frac{x^2}{2}$, $y = x$, $y = e^x$ функциялар тегишли дифференциал тенгламаларнинг хусусий ечимларидир.

Юқоридаги таърифлар муносабати билан махсус ечим тушунчасини киритиш лозим бўлади.

3.4- таъриф. Агар $y = \varphi(x)$ функция бирор I интервалда (3.1) дифференциал тенгламанинг ечими бўлиб, унинг ҳар бир нуқтасида ягона ечимга эга (ягоналик хоссасига эга) бўлмаса, яъни унинг ҳар бир нуқтасидан бир хил йўналишда камида иккита интеграл чизиқ ўтса, y ҳолда $y = \varphi(x)$ функция (3.1) тенгламанинг ўша интервалда аниқланган махсус ечими дейилади.

1- мисолни $-\infty < x < +\infty$ интервалда кўрсак, ордината ўқининг ҳар бир нуқтасидан горизонтал уринмага эга бўлган икки интеграл чизиқ ўтади. Аммо Oy ўқи берилган дифференциал тенгламанинг ечими эмас. Демак, ўша мисолда махсус ечим йўқ.

Мисол $(y')^3 = y^2$, $D_3 = \{(x, y, y') : -\infty < x < +\infty, -\infty < y < +\infty, 0 \leq y' < +\infty\}$ дифференциал тенгламани $y' = y^{\frac{2}{3}}$ кўринишда ёзиш мумкин. Маълумки, абсцисса ўқи (яъни $y = 0$ чизиқ) ва $y = \frac{(x+1)^3}{27}$ кубик параболалар бу тенглама учун интеграл чизиқ бўлиб хизмат қилади. Аммо $y = 0$ чизиқнинг ҳар бир нуқтасидан камида иккита интеграл чизиқ ўтади. Шунинг учун $y = 0$ махсус ечимдир.

2-§. КВАДРАТУРАЛАРДА ИНТЕГРАЛЛАНУВЧИ БАЪЗИ ТЕНГЛАМАЛАР

1. n - даражали биринчи тартибли дифференциал тенглама.

$$F(x, y, y') = a_0(x, y)(y')^n + a_1(x, y)(y')^{n-1} + \dots + a_{n-1}(x, y)y' + a_n(x, y) = 0 \quad (3.6)$$

$a_0(x, y) \neq 0$ кўринишда ёзилади. Бу y' га нисбатан n - даражали

тенглама. Агар $n = 1$ бўлса, $a_0(x, y)y' + a_1(x, y) = 0$ ёки $a_0(x, y) \neq 0$ бўлгани учун $y' = -\frac{a_1(x, y)}{a_0(x, y)} = f(x, y)$ бўлади, яъни (1.1) дифференциал тенгламага келамиз. Албатта, (3.6) дифференциал тенгламага $a_0(x, y), a_1(x, y), \dots, a_n(x, y)$ функциялар бирор очик Γ тўпلامда аниқланган ва узлуксиз. Энг содда ҳолда $a_i(x, y) = b_i = \text{const}$ ($i = 0, 1, \dots, n$) бўлиб, ушбу]

$$F(y') = b_0(y')^n + b_1(y')^{n-1} + \dots + b_{n-1}y' + b_n = 0$$

тенгламага келамиз. Бу тенгламанинг y' га нисбатан ечимларини k_j ($j = 1, 2, \dots, m, m \leq n$) дейлик. У ҳолда $y' = k_j$ дан $y = k_j x + C$ ёки $k_j = \frac{y-C}{x}$ келиб чиқади. Шунинг учун $F\left(\frac{y-C}{x}\right) = 0$ берилган дифференциал тенгламанинг умумий интегралли бўлади.

Агар $a_0(x, y), \dots, a_n(x, y)$ функциялардан камида биттаси очик Γ тўпلامда аниқланган функция бўлса, у ҳолда (3.6) тенгламани y' га нисбатан ечиб, улардан ҳақиқий қийматларни олсак, қуйидаги

$$y' = f_k(x, y), \quad k = 1, 2, \dots, m, \quad m \leq n$$

дифференциал тенгламаларга эга бўламиз. Кейинги мулоҳазалар $f_k(x, y)$ функцияларга боғлиқ бўлади. Бу функциялар учун Γ тўпلامда Коши теоремасининг шартлари бажарилади дейлик. Унда бу тўпламнинг ҳар бир нуқтасида Коши масаласи ягона ечимга эга бўлади. Шунини қайд қиламизки, Γ тўплам f_1, f_2, \dots, f_m функциялар аниқланиш соҳалари $\Gamma_1, \Gamma_2, \dots, \Gamma_m$ нинг кесишмасидан иборат, яъни

$$\Gamma = \bigcap_{j=1}^m \Gamma_j$$

Мисоллар. 1. $(y')^5 + \sqrt{3}(y')^4 - y' - \sqrt{3} = 0$ дифференциал тенгламани кўрайлик. У y' га нисбатан 5- даражали. Бу тенгламани $((y')^2 + 1)((y')^2 - 1) \times (y' + \sqrt{3}) = 0$ кўринишда ёзиш мумкин. Равшанки, унинг ҳақиқий ечимлари $y' = 1, y' = -1, y' = -\sqrt{3}$ бўлади. Аммо дифференциал тенгламанинг интеграллини битта

$$\left(\frac{y-C}{x}\right)^5 + \sqrt{3}\left(\frac{y-C}{x}\right)^4 - \left(\frac{y-C}{x}\right) - \sqrt{3} = 0$$

формула билан ёзиш мумкин. Бунда $\Gamma_1 = \Gamma_2 = \Gamma_3 = \mathbb{R}^2, \Gamma = \Gamma_1 \cap \Gamma_2 \cap \Gamma_3 = \mathbb{R}^2$. Демак, юқоридаги тенглама учун \mathbb{R}^2 текислигининг ихтиёрий (x_0, y_0) нуқтасида Коши масаласи ягона ечимга эга.

2. Ушбу y' га нисбатан иккинчи даражали

$$(y')^2 - (2x + \cos x)y' + 2x \cos x = 0$$

дифференциал тенгламадан

$$y' = 2x, \quad y' = \cos x$$

келиб чиқади. Бундан берилган тенгламанинг умумий ечими

$$y = x^2 + C_0, \quad y = \sin x + C$$

бўлади. 2- мисолда $\Gamma_1 = \mathbb{R}^2, \Gamma_2 = \mathbb{R}^2$ ва $\Gamma = \Gamma_1 \cap \Gamma_2 = \mathbb{R}^2$. \mathbb{R}^2 да ягоналик хоссаси ўришли. Худди шунингдек,

$(y')^2 - \left(e^x + \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} \right) y' + \frac{e^x}{\sqrt{1-x^2}} = 0$, $D = \{(x, y): -1 < x < 1, -\infty < y < +\infty\}$ (DCR²) дифференциал тенглама учун $\Gamma = \Gamma_1 \cap \Gamma_2 = \mathbb{R}^2 \cap D = D$ эканлигини кўрсатиш қийин эмас.

Агар $F(y') = 0$ дифференциал тенгламанинг y' га нисбатан илдиэлари бирор интервални тўла қопласа, у ҳолда тегишли дифференциал тенглама $F\left(\frac{y-C}{x}\right) = 0$ интегралдан фарқли ечимларга ҳам эга бўлиши мумкин. Жумладан, $y' - |y'| = 0$ дифференциал тенглама учун $0 \leq k < +\infty$ интервалда $y' = k$. Ундан $y = kx + C$ ($0 \leq k < +\infty$) келиб чиқади. Бу интеграл чизиқлардан фарқли яна $y = x^\alpha$ ($-\infty < x \leq 0; \alpha > 1$) интеграл чизиқлар ҳам мавжуд.

2. Номаълум функцияни ўз ичига олмаган

$$F(x, y') = 0 \quad (3.7)$$

кўринишдаги дифференциал тенгламаларни кўрамиз. Агар (3.7) тенгламани y' га нисбатан ечиш мумкин бўлса, у ҳолда бирор I интервалда узлуксиз $f_k(x)$ ($k = 1, 2, \dots$) функциялар учун $y' = f_k(x)$ ($k = 1, 2, \dots$) тенгламаларга келамиз. Ундан $y = \int f_k(x) dx + C$ ($k = 1, 2, \dots$). Бу ечимлар тўплами умумий ечим бўлади.

Баъзи ҳолларда (3.7) тенгламани y' га нисбатан ечишга қараганда x га нисбатан ечиш осонроқ бўлади. Бунда $x = \psi_l(y')$ ($l = 1, 2, \dots$) дифференциал тенгламага келамиз. Уни интеграллаш учун қуйидагича иш кўрамиз: аввал $y' = p$ деймиз. Равшанки, $dy = y' dx = p dx$, $dx = d(\psi_l(p)) = \psi'_l(p) dp$. Шунинг учун $dy = p \psi'_l(p) dp$ бўлади. Бундан

$$\begin{cases} y = \int p \psi'_l(p) dp + C, \\ x = \psi_l(p), \quad l = 1, 2, \dots \end{cases} \quad (3.8)$$

келиб чиқади. (3.8) формулада p — параметр ваэифасини ўтаяпти. Демак, (3.8) ечим умумий ечим бўлади.

Мисоллар. 1. $(y')^2 - \frac{1}{1-x^2} = 0$, $|x| < 1$ дифференциал тенгламани кўрайлик. Уни y' га нисбатан ечиш осонроқ. Шунинг учун ушбуга эгамиз:

$$y' = \pm \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}, \quad |x| < 1.$$

Ундан $y = \arcsin x + C$, $y = -\arcsin x + C$ ни ҳосил қиламиз. Бу умумий ечимлар тўплами берилган дифференциал тенглама учун умумий ечим бўлади.

2. Ушбу $e^{1+(y')^2} - x^2 = 0$ дифференциал тенгламани x га нисбатан ечайлик:

$$x = \pm e^{\frac{1+(y')^2}{2}}.$$

Содда ҳисоблашларни [бажариб,

$$dx = pe^{\frac{1+p^2}{2}} dp, \quad dy = \pm e^{\frac{1+p^2}{2}} dp, \quad y = \pm \left(pe^{\frac{1+p^2}{2}} - \int e^{\frac{1+p^2}{2}} dp \right) + C$$

ларни ҳосил қиламиз. Шундай қилиб, ушбу

$$x = e^{\frac{1+p^2}{2}}, y = pe^{\frac{1+p^2}{2}} - \int e^{\frac{1+p^2}{2}} dp + C;$$

$$x = -e^{\frac{1+p^2}{2}}, y = -pe^{\frac{1+p^2}{2}} + \int e^{\frac{1+p^2}{2}} dp + C$$

умумий ечимлар тўплами берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечими бўлади.

3. Эркин ўзгарувчини ўз ичига олмаган .

$$F(y, y') = 0 \quad (3.9)$$

кўринишдаги дифференциал тенгламалар ҳам ё y' га ёки y га нисбатан осонроқ ечилади дейлик. Биринчи ҳолда $y' = f_k(y)$ ($k = 1, 2, \dots$) дифференциал тенгламаларга келамиз. Агар $f_k(y) \neq 0$, $y \in I_y$ бўлса,

$\int \frac{dy}{f_k(y)} = x + C$ ($k = 1, 2, \dots$) ечимларга эга бўламиз. Агар $f_k(y) = 0$ тенглама $y = b_m$ ($m = 1, 2, \dots$) илдишларга эга бўлса, у ҳолда $y = b_m$, $m = 1, 2, \dots$ функциялар ҳам (3.9) нинг ечими бўлади.

Энди (3.9) тенглама y га нисбатан ечилган бўлсин: $y = \psi_l(y')$, $l = 1, 2, \dots$. Яна $y' = p$ деймиз ва $dx = \frac{1}{p} dy$, $dy = \psi'_l(p) dp$ ни ҳосил қиламиз. Шунинг учун $p \neq 0$ бўлганда $dx = \frac{1}{p} \psi'_l(p) dp$ бўлади. Бунини интеграллашдан ҳосил бўлган

$$x = \int \frac{1}{p} \psi'_l(p) dp + C, y = \psi_l(p), l = 1, 2, \dots,$$

ечимлар тўплами (3.9) тенгламанинг умумий ечими бўлади.

Агар $p = 0$ ёки $y' = 0$, демак, $y = \alpha_i$ ($i = 1, 2, \dots$) лар тенгламанинг ҳақиқий илдишлари бўлса, юқорида $dy = p dx$ ни p га бўлиб, $y = \alpha_i$ ечимларни йўқотган бўлар эдик. Аммо $y = \alpha_i$ ечимлар (3.10) ечимлар орасида йўқ ва демак, улар махсус ечим бўлиши мумкин.

Агар $p \rightarrow 0$ ($p \rightarrow 0$ —) бўлганда $\int_{p_1}^p \frac{1}{\xi} \psi'_l(\xi) d\xi$ (ёки $\int_{p_1}^{p_2} \frac{1}{\xi} \psi'_l(\xi) d\xi$) интеграл яқинлашувчи бўлса, у ҳолда $y = \alpha_i$ ечимлар махсус бўлади. Акс ҳолда, яъни юқоридаги икки интеграл узоқлашувчи бўлганда тегишли ечимлар махсус бўлмайди.

Мисоллар. 1. Ушбу $ye^{y'} = (y')^2$ дифференциал тенгламани y га нисбатан ечамиз. Бундан $y = (y')^2 e^{-y'}$, $y' = p$, $y = p^2 e^{-p}$, $dy = (2pe^{-p} - p^2 e^{-p}) dp$, $dx = \frac{dy}{p} = (2e^{-p} - pe^{-p}) dp$. Охириги муносабатни интегралласак, берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечимини ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} x = e^{-p}(p-1) + C, \\ y = p^2 e^{-p}. \end{cases}$$

Агар $y^2 e^{2y'} = (y')^4$ дифференциал тенглама берилган бўлса, ундан $y = \pm (y')^2 e^{-y'}$ келиб чиқади. Бу ҳолда берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$\begin{cases} x = e^{-p}(p-1) + C \\ y = p^2 e^{-p} \end{cases} \quad \text{ва} \quad \begin{cases} x = -e^{-p}(p-1) + C \\ y = -p^2 e^{-p} \end{cases}$$

умумий ечимлар тўпламидан иборат бўлади.

2. $(y')^2 e^{2y} = y^{-2}$ дифференциал тенглама қуйидаги $y' = +y^{-1} e^{-y}$ ва $y' = -y^{-1} e^{-y}$ дифференциал тенгламаларга эквивалент. Бундан $ye^y dy = \pm dx$ ёки $(y-1)e^y = \pm x + C$ умумий ечимга эга бўламиз.

4. Энди (3.1) дифференциал тенглама ё x га ёки y га нисбатан осонлик билан ечиладиган ҳолларни кўрайлик.

а) (3.1) тенгламани ушбу

$$x = \Phi_k(y, y'), \quad k = 1, 2, \dots \quad (3.11)$$

кўринишда ёзилган бўлсин. Яна $y' = p$ деб параметр киритамиз. (3.11) муносабатнинг икки томонини y бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{dx}{dy} = \frac{\partial \Phi_k}{\partial y} + \frac{\partial \Phi_k}{\partial p} \frac{dp}{dy}, \quad \frac{dx}{dy} = \frac{1}{\frac{dy}{dx}} = \frac{1}{p}.$$

Бундан

$$\frac{dp}{dy} = \frac{1 - \frac{\partial \Phi_k}{\partial y}}{\frac{\partial \Phi_k}{\partial p}}, \quad \frac{\partial \Phi_k}{\partial p} \neq 0. \quad (3.12)$$

(3.12) тенгламанинг ўнг томони y ва p нинг функцияси, демак, биз $\frac{dp}{dy} = f_k(y, p)$ кўринишдаги дифференциал тенгламага келдик.

Унинг умумий ечими $p = \psi_k(y, C)$ дейилса, (3.11) дан $x = \Phi_k(y, \psi_k \times$

$\times (y, C))$ ҳосил бўлади. Бу ечимлар тўплами умумий ечим бўлади.

б) (3.1) тенглама

$$y = \Phi_k(x, y'), \quad k = 1, 2, \dots \quad (3.13)$$

кўринишда ёзилган дейлик. $y' = p$ деб, ундан ва (3.12) дан

$$p = \frac{\partial \Phi_k}{\partial x} + \frac{\partial \Phi_k}{\partial p} \cdot \frac{dp}{dx}, \quad \frac{dp}{dx} = \frac{p - \frac{\partial \Phi_k}{\partial x}}{\frac{\partial \Phi_k}{\partial p}}, \quad \frac{\partial \Phi_k}{\partial p} \neq 0$$

га эга бўламиз. Охирги тенглама $\frac{dp}{dx} = f_k(x, p)$ кўринишдаги тенглама бўлиб, унинг умумий ечимини $p = \psi_k(x, C)$, $k = 1, 2, \dots$ деб ёзамиз. (3.13) га кўра берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечими $y = \Phi_k(x, \psi_k(x, C))$ каби ёзилади.

Кўрилган а) ва б) ҳолларда $x = \Phi_k(y')$, $y = \Phi_k(y')$ тенгламалар хусусий ҳол бўлиб, улар учун мулоҳазалар янада содда бўлишини аввалги пунктларда кўрдик.

Мисоллар. 1. $x(y')^2 = y$, $x > 0$ дифференциал тенглама y га нисбатан ечилган. $p = y'$, $y = xp^2$, $p = p^2 + 2xp \frac{dp}{dx}$ десак, ўзгарувчилари ажраладиган

$\frac{dp}{dx} = \frac{1-p}{2x}$ дифференциал тенглама ҳосил бўлади. Уни интеграллаб $(p=1-\frac{C}{\sqrt{x}})$

берилган тенгламага қўйсак, унинг умумий ечими: $y = x \left(1 - \frac{C}{\sqrt{x}}\right)^2$ ёки $(y-x)^2 = 2C_0(y+x) - C_0^2$, $C_0 = C^2$ кўринишда ёзилади. Равшанки, $y=0$ ҳам ечим бўлиб, у махсус ечимдир.

2. $y(y')^3 + x - 1 = 0$, $y \neq 0$ дифференциал тенгламани x га нисбатан ечамиз: $x = 1 - y(y')^3$, $y' = p(y)$ десак, ҳисоблашлар

$$x = 1 - y(y')^3, \frac{dx}{dy} = \frac{1}{p} = -p^3 - 3p^2y \frac{dp}{dy}, \frac{dp}{dy} = -\frac{1+p^4}{3p^3y}$$

бўлишини кўрсатади. Бу дифференциал тенгламани интеграллаймиз:

$$\frac{1}{4} \frac{d(1+p^4)}{1+p^4} = -\frac{dy}{3y}, \frac{1}{4} \ln(1+p^4) = -\frac{1}{3} \ln|y| + \ln C$$

ёки $(1+p^4)^{\frac{1}{4}} = \frac{C}{\sqrt[3]{|y|}}$. Бундан $p^3 = \sqrt[4]{\left(\frac{C^4}{3\sqrt[3]{y^4}} - 1\right)^3}$ ни ҳосил қиламиз. Энди

берилган тенгламага p^3 учун топилган ифодани қўйсак,

$$(1-x)^{\frac{4}{3}} + \sqrt[3]{y^4} = C_0, C_0 = C^4$$

умумий ечимга келамиз.

5. (3.1) дифференциал тенгламада $F(x, y, y')$ функция x ва y га нисбатан m - даражали бир жинсли функция бўлса, у ҳолда (3.1) ни бундай ёзиш мумкин:

$$x^m F\left(\frac{y}{x}, y'\right) = 0 \text{ ёки } F\left(\frac{y}{x}, p\right) = 0, p = \frac{dy}{dx} \quad (3.14)$$

Бу тенгламани p га нисбатан ечиш осон бўлган ҳолга тўхталмаймиз.

(3.14) да y ўрнига янги номаълум функция $z(x)$ ни $y = xz(x)$ каби киритсак, $F(z, p) = 0$ тенглама ҳосил бўлади. Уни z га нисбатан ечиш қулай бўлсин дейлик: $z = \psi_k(p)$, $k = 1, 2, \dots$. Ушбу

$$dy = zdx + xdz, dy = \psi_k(p) dx + x\psi'_k(p) dp,$$

$$dy = pdx, pdx = \psi'_k(p) dx + x\psi'_k(p) dp$$

ҳисоблашлардан сўнг x ва p ларга нисбатан $\frac{dx}{x} = \frac{\psi'_k(p) dp}{p - \psi_k(p)}$ дифферен-

циал тенгламага келамиз. Агар $\frac{\psi'_k(p)}{p - \psi_k(p)}$ функциянинг бошланғич функцияси $\chi_k(p)$ дейилса, охириги дифференциал тенгламадан $x =$

$= Ce^{\chi_k(p)}$ ҳосил бўлади. $z(x) = \frac{y}{x}$ бўлганидан $y = x\psi_k(p)$, $x = Ce^{\chi_k(p)}$ ($k = 1, 2, \dots$) муносабатлар берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечимини ифодалайди.

Мисол. 4- пунктдаги 1- мисолда $x(y')^2 = y$, $x > 0$ дифференциал тенглама кўрилган эди. Бу тенгламани $F(x, y, y') = x(y')^2 - y = 0$ кўринишда ёзсак, $F(x, y, y')$ функция x ва y га нисбатан 1- даражали бир жинсли функция экани кўриниб турибди. Энди бу дифференциал тенгламани шу 5- пунктдаги усул билан интеграллаймиз. Тенгламани

$$x \left[(y')^2 - \frac{y}{x} \right] = 0 \text{ ёки } x \left(p^2 - \frac{y}{x} \right) = 0, \quad p = y'$$

кўринишда ёзамиз. $y = xz$ десак, $p^2 - z = 0$ га келамиз. Ундан $z = p^2 \equiv \psi(p)$, $\psi'(p) = 2p$ ни ҳосил қиламиз. Энди тегишли

$$\frac{dx}{x} = \frac{2p dp}{p - p^2} \text{ ёки } \frac{dx}{x} = \frac{2dp}{1 - p}, \quad p \neq 1$$

дифференциал тенгламага эгамиз. Интеграллаш натижасида $p = 1 - \frac{C}{\sqrt{x}}$ формулани, ундан яна интеграллаб ($p = y'$)

$$(y - x)^2 = 2C_0(y + x) - C_0^2, \quad C_0 = C^2$$

умумий ечимни топамиз.

6. Юқоридаги пунктларда $y' = p$ деб параметр киритдик. Умуман айтганда, параметрни янада умумийроқ усул билан киритиш қулай бўлган ҳоллар ҳам бўлади. Шу муносабат билан *параметр киритишнинг умумий методи* билан танишамиз.

Маълумки, $Ax + By + Cy' + D = 0$ дифференциал тенглама x, y, y' ўзгарувчиларнинг фазоси R^3 да текисликни, $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{(y')^2}{c^2} - 1 = 0$ дифференциал тенглама шу R^3 да эллипсоидни аниқлайди. Баъзи ҳолларда берилган сиртнинг тенгламасини параметрик кўринишда ёзиш мумкин бўлади. $F(x, y, y') = 0$ сирт тенгламаси ушбу $x = \psi(u, v)$, $y = \chi(u, v)$, $y' = \omega(u, v)$ (u, v — параметрлар) параметрик кўринишда ёзилган бўлсин. У ҳолда

$$F(\psi(u, v), \chi(u, v), \omega(u, v)) = 0$$

тенгламага эгамиз. Агар ψ, χ, ω функциялар бирор очиқ T -тўпланда аниқланган ва дифференциалланувчи бўлса, унда

$$dx = \frac{\partial \psi}{\partial u} du + \frac{\partial \psi}{\partial v} dv, \quad dy = \frac{\partial \chi}{\partial u} du + \frac{\partial \chi}{\partial v} dv$$

бўлади. Энди $\frac{dy}{dx} = \omega(u, v)$ бўлгани учун

$$\frac{\partial \chi}{\partial u} du + \frac{\partial \chi}{\partial v} dv = \omega(u, v) \left[\frac{\partial \psi}{\partial u} du + \frac{\partial \psi}{\partial v} dv \right]$$

тенглама u ва v параметрлар орасидаги дифференциал боғланишни тасвирлайди. Бу тенгламани бундай

$$\left(\frac{\partial \chi}{\partial u} - \omega \frac{\partial \psi}{\partial u} \right) du = \left(\omega \frac{\partial \psi}{\partial v} - \frac{\partial \chi}{\partial v} \right) dv$$

ёзиш мумкин. Агар $\frac{\partial \chi}{\partial u} - \omega \frac{\partial \psi}{\partial u} \neq 0$ бўлса, u ни номаълум функция, v ни эса эркин ўзгарувчи деб, ушбу

$$\frac{\partial u}{\partial v} = \omega \frac{\partial \psi}{\partial v} - \frac{\partial \chi}{\partial v} / \frac{\partial \chi}{\partial u} - \omega \frac{\partial \psi}{\partial u} \quad (3.15)$$

ҳосилага нисбатан ечилган дифференциал тенгламага келамиз. Шунга ўхшаш, агар $\omega \frac{\partial \psi}{\partial v} - \frac{\partial \chi}{\partial v} \neq 0$ бўлса, u ҳолда ушбу

$$\frac{\partial v}{\partial u} = \frac{\frac{\partial \chi}{\partial u} - \omega \frac{\partial \psi}{\partial u}}{\omega \frac{\partial \psi}{\partial v} - \frac{\partial \chi}{\partial v}} \quad (3.15')$$

дифференциал тенгламага келамиз.

Агар (3.15) ёки бари-бир (3.15') дифференциал тенглама квадратураларда интегралланса, u ҳолда берилган (3.1) дифференциал тенглама ҳам интегралланади. Ҳақиқатан, агар (3.15) тенгламанинг умумий ечими $u = u(v, c)$ бўлса,

$$\begin{cases} u = u(v, c), \\ x = \psi(u(v, c), v), \\ y = \chi(u(v, c), v) \end{cases}$$

(бу ерда v — параметр, C — ихтиёрий ўзгармас) (3.1) тенглама ечининг параметрик кўриниши бўлади. (3.15') учун умумий ечим

$$\begin{cases} v = v(u, C), \\ x = \psi(u, v(u, C)), \\ y = \chi(u, v(u, C)) \end{cases}$$

кўринишда (бу ерда u — параметр, C — ихтиёрий ўзгармас) бўлади.

Масалан, $F(x, y, y') = 0$ тенглама $y = f(x, y')$ кўринишда ёзиллиши мумкин бўлганда $u = x$, $v = y'$; $x = f(y, y')$ кўринишда ёзилганда эса $u = y$, $v = y'$ дейилиши лозим. Биринчи ҳолда ($x = x$,

$$y = f(x, v), \quad y' = v) \quad \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{\frac{\partial f}{\partial v}}{v - \frac{\partial f}{\partial x}}$$

чи ҳолда эса ($x = f(y, v)$, $y = y$, $y' = 0$)

$$\frac{\partial y}{\partial v} = \frac{v \frac{\partial f}{\partial v}}{1 - v \frac{\partial f}{\partial y}}$$

дифференциал тенгламага эга бўламиз.

7. Параметр киритишнинг умумий методини қўлланишга доир муҳим мисол кўраемиз. Агар $\psi(y')$, $\chi(y')$ функциялар бирор интервалда дифференциалланувчи бўлса,

$$y = x\psi(y') + \chi(y') \quad (3.16)$$

дифференциал тенглама Лагранж тенгламаси деб юритилади. Бу тенглама квадратураларда интегралланади. Ҳақиқатан, $y' = p$ десак, $y = x\psi(p) + \chi(p)$ бўлади. Энди буни x бўйича дифференциаллаб,

$$p = \psi(p) + x\psi'(p) \frac{dp}{dx} + \chi'(p) \frac{dp}{dx}$$

ёки

$$\left[p - \psi(p) \right] \frac{dx}{dp} = x\psi'(p) + \chi'(p), \quad \frac{dp}{dx} \neq 0 \quad (3.17)$$

га эга бўламиз. Агар $\frac{dp}{dx} = 0$ бўлса, у ҳолда $p = p_i (p_i = \text{const})$. Бу юқоридаги дифференциал тенглама $p = \psi(p)$ кўривишга келганда содир бўлади. Демак, $p = p_i$ бўлганда $p - \psi(p) = 0$ тенглама шу $p = p_i$ ечимга эга бўлади ва ушбу $y = x\psi(p_i) + \chi(p_i)$, $i = 1, 2, \dots$ тўғри чизиқларни ҳосил қиламиз.

Агар $\frac{dp}{dx} \neq 0$ бўлса, (3.17) тенглама номаълум x га нисбатан ушбу

$$\frac{dx}{dp} = \frac{\psi'(p)}{p - \psi(p)} x + \frac{\chi'(p)}{p - \psi(p)} \quad (3.18)$$

биринчи тартибли чизиқли дифференциал тенгламадан иборат. Унинг умумий ечими $\Phi(x, p, C) = 0$ бўлади. Берилган дифференциал тенглама умумий ечимининг параметрик кўриниши бундай:

$$\begin{cases} \Phi(x, p, C) = 0, \\ y = x\psi(p) + \chi(p), \quad p \text{ — параметр.} \end{cases}$$

Агар $p - \psi(p) \neq 0$ бўлса, у ҳолда (3.16) тенгламада параметрларни

$$x = x, \quad y = x\psi(p) + \chi(p), \quad y' = p$$

каби киритсак, (3.15) дифференциал тенглама ўрнида (3.18) дифференциал тенглама ҳосил бўлади.

Агар $p - \psi(p) = 0$ бўлса, тенгламани $\frac{dp}{dx}$ га бўлганда $p = C (C = \text{const})$ ечим (яъни $y = x\psi(C) + \chi(C)$ ечим) йўқотилади. Аммо бу ҳолда берилган дифференциал тенглама ушбу

$$y = xy' + \chi(y') \quad (3.19)$$

кўринишга келади. Бу тенглама Клеро тенгламаси деб юритилади. Унинг икки томонини x бўйича дифференциалласак, $p = p + x \frac{dp}{dx} + \chi'(p) \frac{dp}{dx}$ ёки $(x + \chi'(p)) \frac{dp}{dx} = 0$ га эга бўламиз. Бундан ё $\frac{dp}{dx} = 0$ (демак, $p = C$) ёки $x + \chi'(p) = 0$ келиб чиқади. Биринчи ҳолда умумий ечим $y = Cx + \chi(C)$ кўринишда ёзилса, иккинчи ҳолда эса

$$\begin{cases} y = xp + \chi(p), \\ x + \chi'(p) = 0, \quad p \text{ — параметр} \end{cases} \quad (3.20)$$

кўринишда бўлади. $y = Cx + \chi(C)$ тўғри чизиқлар оиласининг ўраамаси (3.20) чизиқдан иборат.

Мисоллар. 1. $y = xy' - y'$ Клеро тенгламаси берилган бўлсин. Унинг умумий ечими, яъни бир параметрли интеграл тўғри чизиқлар оиласи $y = Cx - C$ кўринишда бўлади. $y = C(x - 1)$ дан кўринадики, бу $(1, 0)$ нуқтадан ўтадиган тўғри чизиқлар дастаси бўлиб, унинг ўраамаси шу $(1, 0)$ нуқтанинг ўзи (агар $y = Cx + \chi(C)$ тўғри чизиқлар оиласи дастаси ташкил этса, ўрама битта нуқтадан иборат бўлиши ҳам мумкин) бўлади.

2. Энди ушбу $y = 2xu' - y'$ Лагранж тенгламасини кўрайлик. Агар $y' = p$ десак, $y = 2xp - p$ бўлади. Ундан

$$p = 2p + 2x \frac{dp}{dx} - \frac{dp}{dx}, (2x - 1) \frac{dp}{dx} = -p$$

келиб чиқади, уни $\frac{dp}{dx}$ га бўлсак:

$$-p \frac{dx}{dp} = 2x - 1 \text{ ёки } \frac{dx}{dp} = -\frac{2}{p}x + \frac{1}{p}, p \neq 0.$$

Уни интегралласак: $x = \left(C + \frac{p}{2}\right) e^{\frac{1}{p^2}}$. Демак, берилган тенглама умумий ечимнинг параметрик ёзилиши бундай бўлади:

$$\begin{cases} x = \left(C + \frac{p^2}{2}\right) e^{\frac{1}{p^2}}, \\ y = 2xp - p. \end{cases}$$

Биз $p = 0$ ҳолни кўрайлик, ундан $y = C$ (берилган тенгламага кўра $C = 0$), яъни $y = 0$ келиб чиқади. Бу $y = 0$ ечим махсус бўлиши эҳтимоли бор. Уни 4-§ да кўрамиз.

3-§. ЕЧИМНИНГ МАВЖУДЛИГИ ВА ЯГОНАЛИГИ

3.1-теорема. Агар (3.1) дифференциал тенгламада $F(x, y, y')$ функция учун ушбу иккита шарт:

$$1^\circ. F(x_0, y_0, y') = 0 \quad (3.21)$$

тенгламанинг бирор ҳақиқий илдизи y_0 учун $(x_0, y_0, y_0') \in D_3((x_0, y_0) \in \Gamma)$ нуқтанинг бирор ёпиқ D_3^0 атрофида $F(x, y, y')$ функция узлуксиз ва биринчи тартибли узлуксиз хусусий ҳосилаларга эга;

$$2^\circ. F_{y'}(x_0, y_0, y_0') \neq 0$$

бажарилса, y ҳолда шундай $h > 0$ мавжуд бўладики, (3.1) дифференциал тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган $y(x_0) = y_0, y'(x_0) = y_0'$ шартларни қаноатлантирувчи ягона $y = y(x)$ ечими мавжуд.

Исбот. Ошқормас функциялар ҳақидаги маълум теоремага кўра (3.1) тенглама y' ни бир қийматли функция сифатида аниқлайди, яъни

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad (3.22)$$

бунда $f(x, y)$ функция ёпиқ $\bar{\Gamma}_0$, ($\bar{\Gamma}_0 \subset \Gamma$) тўпланда узлуксиз, биринчи тартибли узлуксиз хусусий ҳосилаларга эга ва $f(x_0, y_0) = y_0'$, $(x_0, y_0) \in \bar{\Gamma}_0$. Шунинг учун $f(x, y)$ функция ёпиқ $\bar{\Gamma}_0$ тўпланда y бўйича Липшиц шартини қаноатлантиради. Демак, (3.22) дифференциал тенглама Пикар теоремасига асосан $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ягона $y = y(x)$ ечимга эга бўлиб, $y(x_0) = y_0$ бўлади. Худди шу ечимга (3.1) тенглама ҳам эга. Энди $y'(x_0) = y_0'$ эканини кўрсатайлик. Ҳақиқатан, (3.22) тенглама $y = y(x)$ учун айниятга айланади: $\frac{dy(x)}{dx} = f(x, y(x)), |x - x_0| \leq h$.

Агар $x = x_0$ бўлса, $y'(x_0) = f(x_0, y(x_0)) = f(x_0, y_0) = y_0$.

3.1- натижа. 3.1- теореманинг шартига кўра (x_0, y_0, y_0') нуқтанинг \bar{D}_3^0 атрофида $\frac{\partial F(x, y, y')}{\partial y'} \neq 0$, $\left| \frac{\partial F(x, y, y')}{\partial x} \right| \leq A$, $0 < A = \text{const}$.

3.2- натижа. Агар (3.21) тенглама бир нечта ҳақиқий $y_i' (i = 1, 2, \dots, m)$ илдиэларга эга бўлса, ҳар бир (x_0, y_0, y_i') нуқтанинг ёпиқ \bar{D}_3^0 атрофида (3.1) дифференциал тенглама y' ни бир қийматли аниқлайди, яъни $y' = f_i(x, y)$. Шу билан бирга ҳар бир $i (1 \leq i \leq m)$ учун тегишли дифференциал тенглама $(x_0, y_0) \in \bar{\Gamma}_{0i}$ нуқтадан ўтувчи ягона интеграл чизикқа эга. Бошқача айтганда, (x_0, y_0) нуқтадан m та йўналиш бўйича фақат m та интеграл чизик ўтади.

Агар (x_0, y_0) нуқтада Коши масаласи ягона ечимга эга бўлса, у нуқтани *оддий нуқта* дейилади. Бу нуқтага мос ечимни *оддий ечим*, интеграл чизикни эса *оддий интеграл чизик* дейилади.

Шунга ўхшаш агар (x_0, y_0) нуқтада Коши масаласи учун ягоналик ўринли бўлмаса, у ҳолда бу нуқта (3.1) дифференциал тенгламанинг *махсус нуқтаси* дейилади. Махсус нуқталар тўплами *махсус ечим* дейилади ҳамда унинг графиги *махсус интеграл чизик* дейилади. Демак, (x_0, y_0, y_0) нуқтанинг етарли кичик ёпиқ атрофида 3.1- теореманинг бирор шарт бузилганда махсус нуқтага эга бўлишимиз мумкин. 3.1- теорема фақат етарли шартни белгилагани учун (x_0, y_0, y_0) нуқта айtilган ҳолда махсус бўлиши ҳам, бўлмаслиги ҳам мумкин. Шу муносабат билан махсус нуқта ва махсус ечим тушунчаларига мукамал тўхталамиз.

4- §. МАХСУС НУҚТА ВА МАХСУС ЕЧИМ

1. Аввал махсус нуқта тушунчасига тўхталамиз. Бунда (3.1) дифференциал тенглама y' га нисбатан ечилиши мумкин деб қараймиз: $y' = f(x, y)$. Агар $f(x, y)$ функция P ёпиқ тўғри тўртбурчакда узлуксиз бўлиб, y бўйича Липшиц шартини қаноатлантирса, у-ҳолда Пикар теоремасига кўра $(x_0, y_0) \in P$ нуқтадан ягона интеграл чизик ўтади.

Энди $f(x, y)$ функция P нинг (x_0, y_0) дан бошқа ҳамма нуқталарида узлуксиз бўлиб, (x_0, y_0) нуқтада узлуксиз бўлмасин. Унда қуйидаги ҳоллар рўй беради:

1) $\lim_{\substack{x \rightarrow x_0 \\ y \rightarrow y_0}} f(x, y) = A$, A — чекли ҳақиқий сон;

2) $\lim_{\substack{x \rightarrow x_0 \\ y \rightarrow y_0}} f(x, y) = \infty$ (аниқ ишорали чексиз);

3) $f(x, y)$ функция (x_0, y_0) нуқтада лимитга эга эмас.

1) ҳолда $f(x_0, y_0) = A$ деб $f(x, y)$ функция қийматларини тўлдирсак, P да узлуксиз функцияга келамиз.

2) ҳолда эса $\frac{dx}{dy} = \frac{1}{f(x, y)}$ тенгламани ҳам кўриб $\frac{1}{f(x_0, y_0)} = 0$ деб $\frac{1}{f(x, y)}$ функциянинг қийматини тўлдираемиз. Бунда яна Пикар тео-

ремасини қўлланиш [мумкин ва дифференциал тенгламанинг интеграл чизиғи (x_0, y_0) нуқтада вертикал уринмага эга бўлади.

3) ҳолда (x_0, y_0) нуқта ажратилган махсус нуқта дейилади. Шундай нуқталар атрофида интеграл чизиқларнинг сифат хоссаларини ўрганиш мумкин бўлиб, бу дифференциал тенгламалар назарияси қўлланиладиган барча соҳаларда керак бўлади. Ажратилган нуқталар атрофида интеграл чизиқларни ўрганиш ҳар жиҳатдан мураккаб. $f(x, y)$ функция каср-чизиқли бўлганда баъзи интеграл чизиқларни чизамиз. Шундай қилиб, ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \frac{ax + by}{cx + dy} \quad (3.23)$$

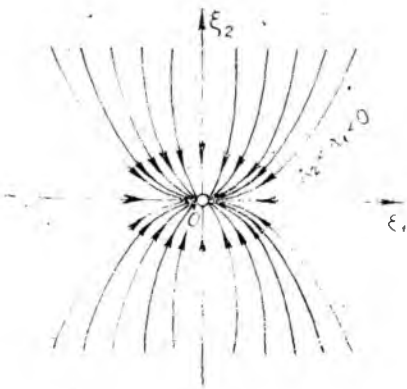
(бунда a, b, c ва d лар— ҳақиқий сонлар) дифференциал тенгламани кўрайлик. Унг томондаги функция учун $\Delta = \begin{vmatrix} a & b \\ c & d \end{vmatrix} \neq 0$ бўлганда $(0, 0)$ нуқта ажратилган махсус нуқтадир. Унинг атрофида интеграл чизиқларни текширамиз. Δ ни (3.23) тенгламанинг детерминанти деб юритамиз.

Агар $\begin{vmatrix} a - \lambda & b \\ c & d - \lambda \end{vmatrix} = 0$ характеристик тенглама ҳар хил ҳақиқий λ_1, λ_2 ечимларга эга бўлиб, $\lambda_1^2 + \lambda_2^2 \neq 0$ бўлса (масалан, $\lambda_1 \neq 0$ бўлса), у ҳолда (3.23) тенгламани чизиқли махсусмас алмаштириш ёрдамида

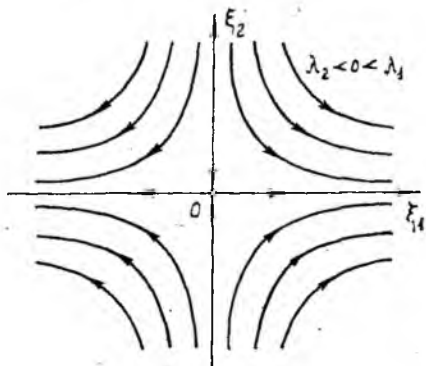
$$\frac{dv}{du} = \frac{\lambda_2}{\lambda_1} \cdot \frac{v}{u} \quad (3.24)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Ундан

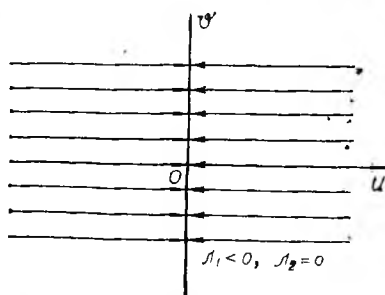
$v = C \left| u \right|^{\frac{\lambda_2}{\lambda_1}}$ (C — ихтиёрий ўзгармас) (3.25) келиб чиқади. λ_1 ва λ_2 ларнинг ҳар бири нолдан фарқли ва бир хил ишорали ёки турли ишорали бўлишига қараб мос равишда тугун ёки эгар расмларига эга бўламиз (25- ва 26- чизмалар). Агар $\lambda_1 < 0$ бўлганда $\lambda_2 = 0$ бўлса, $v = c$ горизонтал интеграл чизиқларга эга бўламизки, $(0, C)$ нуқталар тўплами махсус нуқталар тўплами бўлади. (27- чизма.)



25 - чизма.



26 - чизма.



27 - чизма.

Юқоридаги 25-, 26-, 27- чизмалар λ_1 ва λ_2 ларнинг маълум қийматлари учун келтирилган.

Характеристик тенглама бир жуфт қўшма комплекс $\alpha \pm i\beta$ илдизга эга бўлсин. У ҳолда (3.23) тенгламани

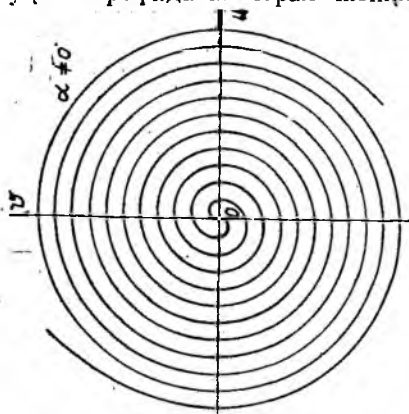
$$\frac{dv}{du} = \frac{\beta u + \alpha v}{\alpha u - \beta v} \quad (3.26)$$

кўринишга келтириш мумкин. Бу бир жинсли дифференциал тенглама бўлиб, уни интеграллаш мумкин:

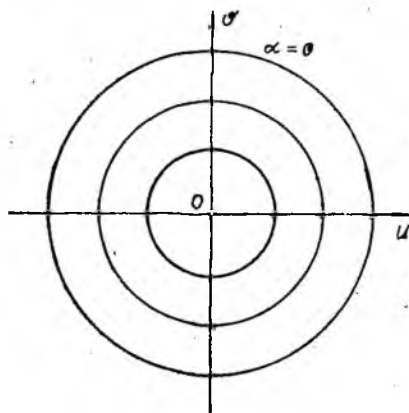
$$r = Ce^{-\frac{\alpha}{\beta} \varphi}, \quad r = \sqrt{u^2 + v^2}, \quad \varphi = \arctg \frac{v}{u}, \quad C > 0.$$

Бу формула $\alpha \neq 0$ бўлганда логарифмик спиралларни, $\alpha = 0$ бўлганда эса, концентрик айланаларни белгилайди (28, 29- чизмалар). Яна $\lambda_1 = \lambda_2 \neq 0$; $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$, $\lambda_1 = 0$, $\lambda_2 \neq 0$ ҳоллар учун ҳам чизмаларни келтириш мумкин.

Агар $f(x, y)$ функция каср-чиқиқли бўлмаса, ажратилган махсус нуқта атрофида интеграл чиқиқларни ўрганиш масаласи анча мурак-



28 - чизма.



29 - чизма.

каб бўлиб, у «дифференциал тенгламаларнинг сифат назарияси» да ўрганилади.

2. Энди биринчи тартибли ҳосилага нисбатан ечилган дифференциал тенгламаларнинг махсус ечимларини чуқурроқ ўрганамиз.

Маълумки, агар $\frac{dy}{dx} = f(x, y)$ тенгламада $f(x, y)$ функция бирор ёпиқ $P (P \subset \Gamma)$ тўпلامда узлуксиз ва y бўйича узлуксиз хусусий ҳосилага эга бўлса, у ҳолда

$$\max_{(x, y) \in P} \left| \frac{\partial f(x, y)}{\partial y} \right| = L < +\infty$$

га эгамиз ва Пикар теоремасига кўра ҳар бир $(x_0, y_0) \in P$ нуқтадан дифференциал тенгламанинг ягона интеграл чизиғи ўтади. Демак, P тўпламда махсус интеграл чизиқ бўлмайди. Масалан, P тўғри тўртбурчакда аниқланган $f(x, y)$ функция y бўйича кўпхад бўлиб, y шу P да узлуксиз бўлса, P тўпламда махсус ечим бўлмайди. Агар $f(x, y) = \frac{f_1(x, y)}{f_2(x, y)}$ кўринишда бўлиб, $f_1(x, y)$ ва $f_2(x, y)$ функциялар x ва y ларга нисбатан кўпхад ва P тўпламда узлуксиз (яна $f_2(x, y) \neq 0$, $(x, y) \in P$) бўлса, y ҳолда P тўпламда фақат оддий интеграл чизиқлар бўлади. Бу P ёпиқ тўғри тўртбурчакда Пикар теоремасининг шартлари бажарилишидан келиб чиқади. Шундай қилиб, махсус ечим Пикар теоремасининг шартлари бузилган нуқталар тўпламида мавжуд бўлиши мумкин. Агар $f(x, y)$ функция P тўпламда y бўйича чекли хусусий ҳосилага эга бўлса, y ҳолда бу функция P да y бўйича Липшиц шартини қаноатлантиришини 1- бобда айтиб ўтган эдик. Энди P тўпламда $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y}$ ҳосила чегараланмаган нуқталар ҳам бор бўлсин дейлик. Бундай нуқталар тўпламини P' деб белгилаймиз (равшанки, $P' \subset P$). P тўпламнинг нуқталари

$$\left| \frac{\partial f(x, y)}{\partial y} \right| = +\infty \quad (3.27)$$

муносабатни қаноатлантирадиган нуқталардан иборатдир. Шу P' тўпламнинг нуқталари махсус ечимдан иборат бўлиши мумкин. Аслида, махсус ечимни топиш учун қуйидаги қондани тавсия эгамиз:

- 1) (3.27) шарт бажариладиган нуқталар тўплами топилади;
- 2) бу тўплам нуқталарининг геометрик ўрни $\frac{dy}{dx} = f(x, y)$ тенгламанинг ечими бўлиши ёки бўлмаслиги текширилади;
- 3) айтилган ечим бор бўлса, унда ягоналик бузилиши ёки бузилмаслиги текширилади.

Агар бирор $\varphi(x)$, $x \in I$ ечим учун унинг ҳар бир нуқтасида (3.27) тенгсизлик бажарилса ва ягоналик бузилса, унда бу ечим махсус ечим бўлади.

Мисоллар. 1. 1- бобда кўрилган $y' = y^{\frac{2}{3}}$ дифференциал тенглама учун $(a, 0)$ нуқтада (a — ихтиёрий ҳақиқий сон) $\left| \frac{\partial f}{\partial y} \right| = \frac{2}{3} \left| y^{-\frac{1}{3}} \right|$ ҳосила чегараланмаган. Шу ҳосила чегараланмаган нуқталар тўплами $P' = \{(x, y) : y = 0, x \text{ — ихтиёрий}\}$ дан иборат бўлиб, $y = 0$ берилган тенгламанинг ечимидан иборат. Бу ечимнинг ҳар бир нуқтасида ягоналик бузилишини кўрсатган эдик. Демак, $y = 0$ (абсцисса ўқи) берилган дифференциал тенглама учун махсус ечим бўлади.

2. Ушбу $y' = y^{\frac{2}{3}} + 1$, $-\infty < y < +\infty$ дифференциал тенглама учун ҳам $(a, 0)$ нуқта атрофида $\left| \frac{\partial f}{\partial y} \right| = \frac{2}{3} \left| y^{-\frac{1}{3}} \right|$ чегараланмаган, аммо $y = 0$ ечим эмас. У ҳолда $y = 0$ чизиқ махсус ечим бўла олмайди, демак, берилган тенгламанинг махсус ечими йўқ.

3. Бу пунктда ҳосилага нисбатан ечилмаган дифференциал тенгламалар учун махсус ечим мавжудлиги масаласи билан шуғулланамиз.

Биз махсус ечимни топидининг икки усули билан танишамиз:

а) (3.1) тенглама учун 3.1-теорема шартларидан камида биттаси бажарилмаган, б) (3.1) дифференциал тенгламанинг умумий ечими маълум.

а) Асосан $F(x, y, y')$ функция D_3 тўпламда узлуксиз ва узлуксиз ҳосилаларга эга бўлган ҳолни кўрамиз. Бу ҳолда махсус ечим 3.1-теореманинг 2-шарти бузиладиган нуқталар тўпламидан иборат бўлиши мумкин. Бошқача айтганда, $p = \frac{dy}{dx}$ параметрни киритсак, махсус ечим ушбу

$$\begin{cases} F(x, y, p) = 0, \\ F'_p(x, y, p) = 0 \end{cases} \quad (3.28)$$

системани қаноатлантирадиган (x, y) нуқталар тўпламидан иборат бўлиши мумкин, бу тўпламни D_3^p дейлик. Агар (3.28) системанинг тенгламалари биргаликда бўлмаса, у ҳолда D_3^p тўплам бўш бўлади (яъни $D_3^p = \emptyset$). Агар $D_3^p \neq \emptyset$ бўлса, бу тўплам нуқталарининг геометрик ўрнини текшириш керак. Шу геометрик ўрин (3.1) дифференциал тенгламанинг p — дискриминант чизиғи дейилади. Уни $\varphi_i^p(x)$ ($i = 1, 2, \dots, m$) деб белгилайлик. $\varphi_i^p(x)$ чизиқлар ечим бўлиши ҳам, қисман ечим бўлиши ҳам ва бутунлай ечим бўлмаслиги ҳам мумкин. Бундай қоида келиб чиқади:

1) p — дискриминант чизиқлар (яъни $\varphi_i^p(x)$ чизиқлар) топилади;
2) топилган p — дискриминант чизиқлар ечим (ёки қисман ечим) бўлиши текширилади.

3) p — дискриминант чизиқларнинг ечим бўлган шохчаларида ягоналик ўринли бўлиши ёки ўринли бўлмаслиги текширилади.

(3.28) дан p — дискриминант чизиқлар учун (p ни чиқариб ташлагандан кейин) $\psi_i(x, y) = 0$ ($i = 1, 2, \dots, m$) тенгламалар келиб чиқади. Агар бирор (x_0, y_0) нуқтада $\frac{\partial \psi_i}{\partial y} \neq 0$ бўлса, тенгламаларни шу нуқтанинг етарли кичик атрофида y га нисбатан ечиб, $y = \varphi_i(x)$ кўринишда ёзиш мумкин.

Агар бирор $y = \varphi_i(x)$ функция ёки $\psi_i(x, y) = 0$ ошкормас тенглама p — дискриминант чизиқларни белгилаб, бу чизиқ (3.1) дифференциал тенгламанинг ечими бўлса ва унинг ҳар бир нуқтасида ягоналик хоссаси бузилса, у ҳолда тегишли чизиқ махсус интеграл чизиқ бўлади.

Мисоллар. 1. $(y')^2 = y^{\frac{4}{3}}$ дифференциал тенглама учун ушбу

$$\begin{cases} F(x, y, p) = p^2 - y^{\frac{4}{3}} = 0, \\ \frac{\partial F}{\partial p} = 2p = 0. \end{cases}$$

системага эгамиз. Ундан $y = 0$ келиб чиқади. Бу p — дискриминант чизиқдир. Содда мулоҳазалар кўрсатадики, бу чизиқ берилган тенгламанинг ечими бўлиб,

унинг ҳар бир нуқтасидан бир йўналишда камида икки интеграл чизиқ ўтади (биттаси $-y=0$, иккинчиси — кубик парабола). Шундай қилиб, $y=0$ махсус ечимдир.

2. Аввал 3-§ да кўрилган $y' = 2xy' - y'$ Лагранж тенгласини оламиз. Бу тенгламанинг махсус ечими йўқлигини кўрсатамиз. Тегишли

$$\begin{cases} F(x, y, p) = y - 2xp + p = 0, \\ \frac{\partial F}{\partial p} = -2x + 1 = 0 \end{cases}$$

системадан $y=0$, $x = \frac{1}{2}$ келиб чиқади. Бу нуқта $y=0$ ечимда ётади ва $y=0$

ечим ихтиёрий x лар учун аниқланган. Аммо юқоридаги система x нинг $x = \frac{1}{2}$ қийматидагина биргаликда бўлади. Демак, $y=0$ ечим махсусмас.

3. Энди $y - 2xy' + (y')^2 = 0$ тенглама берилган бўлсин. Ушбу

$$\begin{cases} y - 2xp + p^2 = 0, \\ -2x + 2p = 0 \end{cases}$$

системадан $p = x$ келиб чиқади. p дискриминант чизигининг тенгласи $y - 2x \cdot x + x^2 = 0$ ёки $y = x^2$ бўлади. Аммо бу парабола берилган тенгламанинг интеграл чизиги эмас, чунки $x^2 - 2x(x^2)' + ((x^2)')^2 \neq 0$.

Демак, $y = x^2$ парабола махсус ечим бўла олмайди. Берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$\begin{cases} x = \frac{C}{p^2} + \frac{2}{3}p \\ y = 2xp - p^2, \end{cases}$$

(p — параметр, C — ихтиёрий ўзгармас) кўринишда ёзилади.

3.2- теорема. Агар $F(x, y, p)$, $p = \frac{dy}{dx}$ функция бирор ёпиқ \bar{D}_3^0 тўпلامда аниқланган, узлуксиз ва биринчи тартибли узлуксиз ҳосилаларга эга бўлиб, шу \bar{D}_3^0 да $\frac{\partial F(x, y, p)}{\partial y} \neq 0$ бўлса, y ҳолда (3.1) дифференциал тенгламанинг p — дискриминант чизиги шу тенгламанинг ечими бўлиши учун ушбу

$$\frac{\partial F(x, y, p)}{\partial x} + p \frac{\partial F(x, y, p)}{\partial y} = 0 \quad (3.29)$$

тенгликнинг бажарилиши зарур ва етарли.

Исбот. Зарурлиги. p — дискриминант чизиқ ечим бўлсин ва унинг тенгласини параметрик кўринишда ёзиш мумкин деб фараз этайлик, яъни

$$x = x(p), \quad y = y(p), \quad (p \text{ — параметр})$$

бу ерда $x(p)$, $y(p)$ функциялар дифференциалланувчи. Биз ушбу

$$F(x, y, p) = 0, \quad \frac{\partial F(x, y, p)}{\partial p} = 0, \quad p = \frac{dy}{dx}$$

муносабатларга эгамиз. Юқоридаги фаразга кўра $F(x(p), y(p), p) = 0$. Ундан p бўйича тўлиқ ҳосила олсак,

$$\begin{aligned} \frac{\partial F(x(p), y(p), p)}{\partial x} \cdot \frac{dx}{dp} + \frac{\partial F(x(p), y(p), p)}{\partial y} \cdot \frac{dy}{dp} + \\ + \frac{\partial F(x(p), y(p), p)}{\partial p} = 0 \end{aligned} \quad (3.30)$$

ёки $\frac{\partial F}{\partial p} = 0$ бўлгани учун (3.29) келиб чиқади.

Етарлилиги. $F = 0$, $\frac{\partial F}{\partial p} = 0$, $\frac{\partial F}{\partial x} + p \frac{\partial F}{\partial p} = 0$ муносабатлар ўринли бўлсин. Биринчи иккитасидан y ва p ларни x нинг функцияси сифатида топамиз: $y = y(x)$, $p = p(x)$. Бу $y(x)$ функция (3.1) тенгламанинг ечимни эканини кўрсатамиз. Унинг учун $F = 0$ ни яна x бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial F(x, y(x), p(x))}{\partial x} + \frac{\partial F(x, y(x), p(x))}{\partial y} \frac{dy}{dx} + \frac{\partial F(x, y(x), p(x))}{\partial p} \frac{dp}{dx} = 0.$$

Бундан (3.29) ни ҳисобга олсак, $\frac{dy(x)}{dx} = p(x)$ келиб чиқади. Шу билан бирга: $F(x, y(x), p(x)) = F(x, y(x), \frac{dy(x)}{dx}) = 0$, Демак, $y = y(x)$ функция ечим экан.

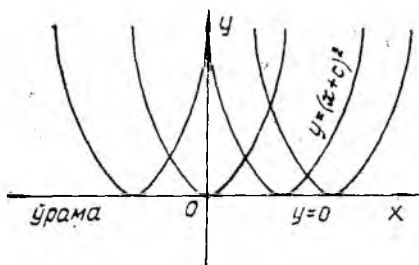
4. 3- мисолда кўрилган $y - 2xy' + (y')^2 = 0$ дифференциал тенглама учун $y = x^2 - p$ парабола дискриминант чизиқ бўлиб, ечим эмас эди. Буни ҳозирги усул билан текширайлик. Ҳақиқатан, $F(x, y, p) = y - 2xp + p^2$, $\frac{\partial F}{\partial p} = -2x + 2p$, $\frac{\partial F}{\partial y} = 1$, $\frac{\partial F}{\partial x} = -2p$ муносабатларга кўра $\frac{\partial F}{\partial x} + p \frac{\partial F}{\partial y} = -2p + p \cdot 1 = -p \neq 0$. 3.2- теореманинг

шарти бажарилмади. 1- мисолда кўрилган $(y')^2 - y^{\frac{4}{3}} = 0$ дифференциал тенглама учун $F = p^2 - y^{\frac{4}{3}}$, $\frac{\partial F}{\partial p} = 2p$, $\frac{\partial F}{\partial x} = 0$, $\frac{\partial F}{\partial y} = -\frac{4}{3} y^{\frac{1}{3}}$

ва $\frac{\partial F}{\partial x} + p \frac{\partial F}{\partial y} = 0 + p \left(-\frac{4}{3} y^{\frac{1}{3}}\right)$. Аммо $\frac{\partial F}{\partial p} = 2p = 0$ дан $p = 0$ келиб чиқади. Шунинг учун охириги ифода айнан нолга тенг. Демак, $y = 0$ (p — дискриминант чизиқ) махсус ечим бўлади.

б) 3.4- таъриф. Ушбу

$$\Phi(x, y, C) = 0 \quad (3.31)$$



30- чизма.

бир параметрли силлиқ чизиқлар оиласи берилган бўлиб, $C \in [C_1, C_2]$ бўлсин. Агар бирор l чизиқ ўзининг ҳар бир нуқтасида (3.31) оила чизиқларидан бирортаси билан умумий уринмага эга бўлса, y ҳолда l чизиқ (3.31) оиланинг ўрамаси дейилади.

Ушбу $y = (x + C)^2$ параболалар оиласи учун $y = 0$ чизиғи ўрама бўлади (30- чизма). Аммо ҳар қандай силлиқ чизиқлар оиласи ҳам ўрамага эга бўлавермайди.

3.3- теорема. (3.31) бир параметрли силлиқ чизиқлар оиласи берилган бўлиб, $\Phi(x, y, C)$ функция бирор D_3^0 тўпламда аниқлан-

ған, узлуксиз ва биринчи тартибли узлуксиз ҳосилаларга эга ҳамда

$$\left(\frac{\partial \Phi}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial \Phi}{\partial y}\right)^2 \neq 0 \quad (3.31')$$

тенгсизлик ўринли бўлсин. У ҳолда тенгламаси параметрик кўри-нишда

$$x = x(t), \quad y = y(t), \quad x(t) \in C^1[t_1, t_2], \quad y(t) \in C^1[t_1, t_2] \quad (3.32)$$

берилган чизиқ (3.31) оиласининг ўрамаги бўлиши учун ўрамагининг ҳар бир нуқтасида ушбу

$$\begin{cases} \Phi(x(t), y(t), C) = 0 \\ \frac{\partial \Phi(x(t), y(t), C)}{\partial C} = 0 \end{cases} \quad (3.33)$$

тенгламалар қанстлантирилиши зарур ва етарли.

Исбот. Зарурлиги. (3.31) оила тенгламаси (3.32) билан ёзилган ўрамага эга бўлсин. t параметр $[t_1, t_2]$ интервалда ўзгарганда ўрама (3.31) оиланинг турли чизиқларига уриниб боради, яъни t ўзгариши билан C ўзгариб боради. Шунинг учун $C = C(t)$ деб қараш лозим. Албатта, $t \in [t_1, t_2]$ да $C'(t) \neq 0$, акс ҳолда (яъни $C'(t) = 0$, $t \in [t_1^0, t_2^0] \subset [t_1, t_2]$ бўлса) $[t_1^0, t_2^0] \subset [t_1, t_2]$ интервалдан олинган t қийматларида ўрама тегишли оиланинг фақат битта чизиғига уринади. Демак, $[t_1^0, t_2^0]$ интервалда ўрама ўша чизиқ билан устма-уст тушади. Бу (3.32) чизиқнинг ўрама эканига зид. Шундай қилиб, $C'(t) \neq 0$, $t \in [t_1, t_2]$. Энди (3.32) ни (3.31) га қўйсак, $\Phi(x(t), y(t), C(t)) \equiv 0$ ай-ният ҳосил бўлади. Айният чап томонидаги функциядан t бўйича тў-лиқ ҳосила оламиз:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial \Phi}{\partial C} \frac{dC}{dt} = 0. \quad (3.34)$$

Энди (3.31) оила чизиғига ўтказилган уринманинг бурчак коэффи-циентини k деб, уни топайлик. Равшанки, $\frac{\partial \Phi}{\partial y} \neq 0$ бўлганда

$$\frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial x} + \frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial y} \frac{dy}{dx} = 0 \quad \text{дан} \quad \frac{dy}{dx} = k = - \frac{\frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial x}}{\frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial y}}$$

$$\left(\frac{\partial \Phi}{\partial x} \neq 0 \text{ бўлганда} \quad \frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial x} \frac{dy}{dx} + \frac{\partial \Phi(x, y, C)}{\partial y} = 0 \quad \text{дан} \right.$$

$$\left. \frac{dx}{dy} = k' = - \frac{\frac{d\Phi}{dy}}{\frac{d\Phi}{dx}} \right)$$

келиб чиқади. (3.31) тенгсизлигига кўра бурчак коэффицент аниқланган. Шунга ўхшаш, ўрамага ўтказилган уринма бурчак коэф-фицентини k_1 десак,

$$k_1 = \frac{dy(t)}{dx(t)} = \frac{y'(t)}{x'(t)} \quad \left(k_1 = \frac{x'(t)}{y'(t)} \right)$$

бўлади. Аmmo $k = k_1$ бўлгани учун (3.30) ни ҳисобга олиб

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} x'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial y} y'(t) = 0$$

муносабатга эга бўламиз. Бу тенглик ва $C'(t) \neq 0$, $t \in [t_1, t_2]$ га кўра (3.34) дан $\frac{\partial \Phi(x(t), y(t), C(t))}{\partial C} = 0$ келиб чиқади. Зарурлик исбот этилди.

Етарлилиги. Агар бирор (3.32) чизиқнинг нуқталарида (3.31') тенгсизлик ўринли бўлиб, (3.33) муносабатлар қаноатлантирилса, у ҳолда (3.32) чизиқ (3.30) оиланинг ўрамаси бўлади. Шунини исбот эта-
миз.

Ҳақиқатан, $\frac{\partial \Phi(x(t), y(t), C)}{\partial y} \neq 0$, $t \in [t_1, t_2]$ дейлик. Энди (3.33) система тенгламаларидан биринчисини t бўйича дифференциаллаймиз. Натижада (3.33) нинг иккинчи айниятини ҳисобга олиб,

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} x'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial y} y'(t) = 0$$

ёки

$$\frac{y'(t)}{x'(t)} = - \frac{\frac{\partial \Phi}{\partial x}}{\frac{\partial \Phi}{\partial y}}$$

муносабатга келамиз. Бундан тегишли нуқтада (3.32) чизиқ (3.31) оиланинг чизиғи билан бир хил бурчак коэффициентига эга экани келиб чиқади. Етарлилиги исбот этилди.

(3.33) система аниқлайдиган чизиқ (3.31) оиланинг C —дискриминант чизиғи дейилади.

Берилган силлиқ чизиқлар оиласининг ўрамасини топиш учун қуйидаги қоида келиб чиқади:

- 1) (3.33) системадан C ни чиқариб ташлаб, C — дискриминант чизиқ топилади;
- 2) топилган C — дискриминант чизиқдан

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial \Phi}{\partial y} = 0 \quad (3.35)$$

тенгламаларни қаноатлантирадиган (x, y) нуқталарни чиқариб ташланади. C — дискриминант чизиқнинг қолган қисми берилган оиланинг ўрамаси бўлади. Агар (3.35) системанинг тенгламалари биргаликда бўлмаса, у ҳолда C — дискриминант чизиқ тўлалигича ўрамадан иборат бўлади. Агар C — дискриминант чизиқнинг ҳар бир нуқтасида (3.35) ўринли бўлса, у ҳолда берилган оиланинг ўрамаси мавжуд эмас.

Мисол. Энди $y = \sqrt[3]{\frac{(y')^2}{4y}} \left(x \sqrt[3]{\frac{(y')^2}{4y}} - 1 \right)^2$ дифференциал тенглама берилган бўлсин. Уни интеграллаш учун x га нисбатан ечиш осон. Бу ҳолда те-

гишли усул билан ҳисоблашлар олиб борсак, умумий ечим ушбу $y - C^3x^2 + 2C^2x - C = 0$ кўринишда топилади. C — дискриминант чизиқни топайлик. Ушбу

$$\begin{cases} y - C^3x^2 + 2C^2x - C = 0, \\ -3C^2x^2 + 4Cx - 1 = 0 \end{cases}$$

системанинг иккинчи тенгласидан $x > 0$ бўлганда $C = \frac{1}{3x}$; $x < 0$ бўлганда эса $C = \frac{1}{x}$. C учун топилган икки ифодани ҳам системанинг биринчи тенгласига қўйсак, икки C — дискриминант чизиқ, яъни

$$y = 0, x \neq 0; y = \frac{4}{27x}; x \neq 0 \quad (3.36)$$

чизиқлар ҳосил бўлади. Улардан бири абсцисса ўқи бўлса, иккинчиси шохчалари 1- ва 3- квадрантларда жойлашган гиперболодан иборат (31- чизма).

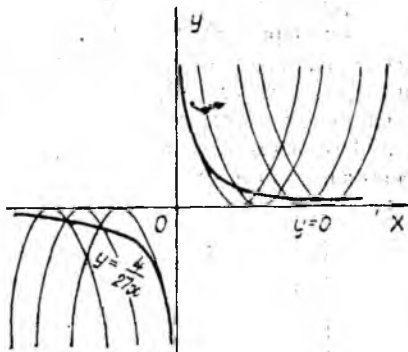
Энди топилган (3.36) C — дискриминант чизиқлар ўрама ёки ўрама эмаслигини текшираемиз. Кўрилатган ҳолда $\Phi = y - C^3x^2 + 2C^2x - C$. Ундан $\frac{\partial \Phi}{\partial x} = -2C^3x + 2C^2$, $\frac{\partial \Phi}{\partial y} = 1 \neq 0$. Демак, (3.36) даги ҳар икки чизиқ ҳам ўрамадир.

3.4- теорема. (3.30) силлиқ чизиқлар оиласи (3.1) дифференциал тенгламанинг умумий ечими бўлиб, ўша чизиқлар оиласи ўрамага эга бўлса, y ҳолда бу ўрама (3.1) тенгламанинг махсус ечими бўлади.

Исбот. Ўраманинг тенгласи $F_1(x, y) = 0$ (ёки $y = F_2(x)$) кўринишда бўлсин. Унда ихтиёрий (x_0, y_0) нуқтани оламиз, яъни $(x_0, y_0) \in l$, l — ўрама. Олинган нуқтада ўрамага ўтказилган уринманинг бурчак коэффициентини k шу нуқтадан ўтувчи интеграл чизиқлардан бирортасига ўтказилган уринма бурчак коэффициенти k_1 билан устма-уст тушади. Демак, l — ўрама (3.1) дифференциал тенгламанинг ечими бўлади. Шундай қилиб, (x_0, y_0) ихтиёрий бўлгани учун l — ўраманинг ҳар бир нуқтасидан шу l чизиғи ва (3.30) оиланинг битта чизиғи ўтади. Бундан l — ўрама (3.1) дифференциал тенгламанинг махсус ечими экани келиб чиқади. Теорема исбот бўлди.

Юқорида кўрилган мисолда умумий ечим $y - C^3x^2 + 2C^2x - C = 0$ кўринишда бўлиб, шу чизиқлар оиласи учун $y = 0$, $y = \frac{4}{27x}$ чизиқлар ўрама экани кўрсатилган эди. Демак, бу чизиқлар тегишли дифференциал тенгламанинг махсус ечимлари бўлади (31- чизма).

Юқоридаги мулоҳазалардан равшанки, дифференциал тенгламанинг барча ечимларини топиш учун унинг умумий ечимини ва агар мавжуд бўлса, махсус ечимларини топиш лозимдир.



31 - чизма.

Ма ш қ. Ушбу дифференциал тенгламаларнинг барча ечимлари топилсин:

1. $y' = \sqrt{1-y^2}$, $|y| < 1$;
2. $y' = \sqrt[3]{(y-x)^2 + 5}$, $D_3 = \underline{R^3}$;
3. $x-y = \frac{4}{9}(y')^2 - \frac{8}{27}(y')^3$, $D_3 = \underline{R^3}$;
4. $(2xy' - y)^2 - 4x^3 = 0$, $x \geq 0$;
5. $x^2(y')^2 - 2xyy' + 2xy = 0$, $xy < 0$, $x \neq 0$, $y' < 1$.

5-§. ИЗОГОНАЛ ВА ОРТОГОНАЛ ТРАЕКТОРИЯЛАР

3.5- таъриф. Агар текисликда бир параметрли силлиқ l чизиқлар оиласи

$$\Phi(x, y, a) = 0 \quad (a - \text{параметр}) \quad (3.37)$$

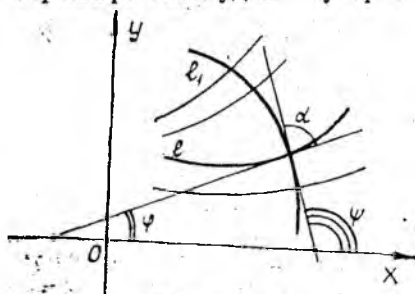
берилган бўлса, y ҳолда бу оила чизиқларини ўзгармас α бурчак остида кесиб ўтувчи l_1 чизиқ берилган (3.37) оиланинг изогонал траекторияси дейилади. Таърифга кўра l ва l_1 чизиқларнинг кесишган нуқтасида уларга ўтказилган уринмалар орасидаги бурчак α га тенг.

Агар $\alpha = \frac{\pi}{2}$ бўлса, изогонал траектория ортогонал траектория деб юритилади.

Энди берилган (3.37) оиланинг изогонал траекторияларини топиш билан шуғулланамиз. Шунга қайд қилиб ўтамизки, $\alpha = 0$ бўлганда биз тегишли оила учун ўрамага эга эдик ва бу ўрамалар мавжуд бўлиши ҳам, бўлмаслиги ҳам мумкин эди. Кўрилатган ҳолда (яъни $\alpha \neq 0$ бўлганда) берилган силлиқ чизиқлар оиласининг изогонал траекториялари мавжуд ва бу траекториялар тўплами чексиз тўпламдир.

Бу тўпламни Φ_a (3.37) чизиқлар оиласини эса Φ деб белгилаймиз.

Аввал $\alpha \neq \frac{\pi}{2}$ бўлсин. Φ_a тўпладан бирор l_1 чизиқни олайлик. Унда ўзгарувчи координаталар x_1 , y_1 бўлсин. (3.37) оиланинг дифференциал тенгламаси тузилади. Уни биз биламиз. $\operatorname{tg} \alpha = k$ дейлик. Агар $\operatorname{tg} \varphi$ (3.37) оила чизигига ўтказилган уринманинг бурчак коэффициентини бўлса,



32- чизма.

$$\operatorname{tg}(\psi - \varphi) = \operatorname{tg} \alpha = k \quad \text{ёки} \quad \frac{\frac{dy_1}{dx_1} - \frac{dy}{dx}}{1 + \frac{dy_1}{dx_1} \frac{dy}{dx}} = k \quad (3.38)$$

бўлади (32- чизма). Бундан

$$\frac{\frac{\partial \Phi(x_1, y_1, a)}{\partial y_1} \frac{dy_1}{dx_1} + \frac{\partial \Phi(x_1, y_1, a)}{\partial x_1}}{\frac{\partial \Phi(x_1, y_1, a)}{\partial y_1} - \frac{\partial \Phi(x_1, y_1, a)}{\partial x_1} \frac{dy_1}{dx_1}} = k. \quad (3.39)$$

Агар $\Phi(x_1, y_1, a) = 0$ ва (3.39) муносабатлардан параметр a ни чиқариб ташласак,

$$F\left(x_1, y_1, \frac{dy_1}{dx_1}\right) = 0 \quad (3.40)$$

дифференциал тенгламага келамиз. Бунда $x_1 = x$, $y_1 = y$ дейиш мумкин. (3.40) дифференциал тенгламанинг умумий ечимини $\Psi(x_1, y_1, C) = 0$ десак, биз (3.37) оиланинг изогонал траекториялари тўплами Φ_i ни ҳосил қиламиз.

Агар $\alpha = \frac{\pi}{2}$ бўлса, $\psi - \varphi = \frac{\pi}{2}$ ва $\operatorname{tg} \psi = -\operatorname{ctg} \varphi$, $\frac{dy_1}{dx_1} = \frac{1}{\frac{dy}{dx}}$ бўлади.

Демак, $\Phi(x_1, y_1, a) = 0$ ва $\frac{\partial \Phi(x_1, y_1, a)}{\partial x_1} \frac{dy_1}{dx_1} - \frac{d\Phi(x_1, y_1, a)}{dy_1} = 0$ тенгламалардан a ни чиқариб, ортогонал траекторияларнинг дифференциал тенгламасини топамиз. Уни интеграллаб, ортогонал траекториялар оиласини топиш мумкин.

Агар силлиқ чизиқлар оиласининг дифференциал тенгламаси топилган ёки берилган бўлса, у ҳолда изогонал ва ортогонал траекторияларнинг дифференциал тенгламасини топиш осонлашади. Ҳақиқатан, (3.37) оиланинг дифференциал тенгламаси

$$F\left(x_1, y_1, \frac{dy}{dx}\right) = 0 \quad (3.41)$$

бўлсин. У ҳолда (3.38) дан:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\frac{dy_1}{dx_1} - k}{k \frac{dy_1}{dx_1} + 1}$$

Буни (3.41) га қўйсақ ($x = x_1$, $y = y_1$ деб)

$$F\left(x_1, y_1, \frac{\frac{dy_1}{dx_1} - k}{k \frac{dy_1}{dx_1} + 1}\right) = 0 \quad (3.42)$$

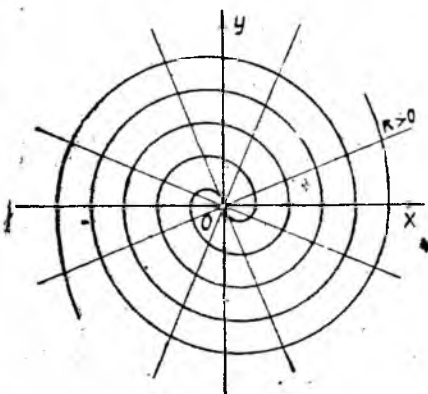
ҳосил бўлади. Биз изланган дифференциал тенгламага эгамиз. Агар $\alpha = \frac{\pi}{2}$ бўлса, $\frac{dy}{dx} = \frac{1}{\frac{dy_1}{dx_1}}$ ни (3.41) га қўямиз:

$$F\left(x_1, y_1, -\frac{1}{\frac{dy_1}{dx_1}}\right) = 0. \quad (3.43)$$

Мисол. $y = ax$ тўғри чизиқлар оиласининг изогонал ($\alpha \neq \frac{\pi}{2}$) ларини топайлик. Берилган оиланинг дифференциал тенгламаси (3.

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{x}{y}. \text{ Бундан } \operatorname{tg}\alpha = k \text{ десак: } \frac{\frac{dy}{dx} - k}{k \frac{dy}{dx} + 1} = -\frac{x}{y} \text{ ёки } k(ydx - xdy) = xdx + ydy.$$

$$\text{Охирги муносабатнинг икки томонини } x^2 + y^2 \neq 0 \text{ га бўламиз: } k \frac{ydx - xdy}{x^2 + y^2} = \frac{xdx + ydy}{x^2 + y^2}. \text{ Бундан } k \operatorname{arctg} \frac{y}{x} - \frac{1}{2} \ln(x^2 + y^2) - \ln C \text{ ёки } \operatorname{arctg} \frac{y}{x} = \varphi,$$



33- чизма.

$\sqrt{x^2 + y^2} = r$ дейилса, $r = C e^{k\varphi}$, $C > 0$ формулага келамиз. Бу логарифмик спираллар оиласидан иборат (33- чизма). Қўрилган чизиқлар оиласининг ортогонал траекториялари маркази координата бошида бўлган концентрик айланалардан иборат бўлишини кўрсатиш қийин эмас.

$\alpha = 0$ бўлганда изогонал траекториялар тўплами битта нуқтадан (координата бошидан) иборат бўлиб, у нуқта тегишли дифференциал тенгламанинг ажратилган махсус нуқтаси бўлади.

Ма ш қ.

1. Ушбу $y = ax^2$ парабодалар оиласининг ортогонал ва изогонал траекториялари топилсин;

2. Ушбу $y = \frac{a}{x}$, $a > 0$ гиперболалар оиласининг ортогонал ва изогонал траекториялари топилсин.

n*-ТАРТИБЛИ ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР*1- §. УМУМИЙ ТУШУНЧАЛАР ВА МАВЖУДЛИК ТЕОРЕМАЛАРИ***Ушбу*

$$F(x, y, y', \dots, y^{(n)}) = 0 \quad (4.1)$$

кўринишдаги тенглама *n*- тартибли оддий дифференциал тенглама дейилади. Бу ерда $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция $(n + 2)$ ўлчовли \mathbb{R}^{n+2} фазонинг D_{n+2} соҳасида аниқланган. Кўп ҳолларда (4.1) тенглама ушбу

$$\ddot{y}^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \quad (4.2)$$

кўринишга келтирилади. Бу тенглама юқори тартибли ҳосиллага нисбатан ечилган ёки каноник кўринишдаги *n*- тартибли оддий дифференциал тенглама деб юритилади. (4.2) тенгламада $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция $(n + 1)$ ўлчовли \mathbb{R}^{n+1} фазонинг D_{n+1} соҳасида аниқланган.

Агар (4.1) ва (4.2) да $n = 1$ бўлса, биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламага эга бўламиз. Бу ҳолни 1- ва 3- бобларда кўрганмиз. Энди $n \geq 2$ бўлсин.

1. Аввал (4.2) дифференциал тенгламани чуқурроқ ўрганамиз.

4.1- таъриф. (4.2) тенглама берилган бўлиб, $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция \mathbb{R}^{n+1} фазонинг D_{n+1} соҳасида аниқланган бўлсин. Агар I интервалда аниқланган бирор $\varphi(x)$ функция учун қуйидаги учта

$$\left. \begin{array}{l} 1^\circ. \varphi(x) \in C^n(I); \\ 2^\circ. (x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n-1)}(x)) \in D_{n+1}, x \in I; \\ 3^\circ. \varphi^{(n)}(x) \equiv f(x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n-1)}(x)), x \in I \end{array} \right\} \quad (4.3)$$

шарт бажарилса, y ҳолда $\varphi(x)$ функция I интервалда (4.2) дифференциал тенгламанинг ечими дейилади.

(4.2) тенглама ечимининг графиги, яъни $y = \varphi(x)$ функциянинг графиги, унинг интеграл чизиғи дейилади.

Мисоллар. 1. $y'' + \omega^2 y = 0$, $D_3 = \mathbb{R}^3$ тенглама учун $n = 2$ бўлиб, $y = \sin \omega x$, $I = \mathbb{R}^1$ функция унинг ечимидир. Равшанки, бу ҳолда 4.1- таърифнинг барча шартлари бажарилади.

2. $y'' + 3y' - 2y = 0$, $D_4 = \mathbb{R}^4$ 3- тартибли дифференциал тенглама бўлиб, $y = e^{2x}$ функция унинг $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган ечимидир.

3. $y'' = 2yy'$ учун $D_y = \mathbb{R}^2$ ва $y = \operatorname{tg} x$ функция — $\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2}$ интервалда берилган ечимидир.

Эслатиб ўтамизки, биринчи тартибли дифференциал тенгламалардаги каби юқори тартибли дифференциал тенгламаларда ҳам ечим баъзида ошкор $y = \varphi(x)$ кўринишда ёзилса, баъзида ошқормас $\Phi(x, y) = 0$ функция кўринишида ёзилиши мумкин. Ечимни баъзан параметрик кўринишда

$$x = x(t), y = y(t), t \in I, (t \text{ — параметр})$$

излаш ҳам қулай бўлади. Биз параметрик кўринишда ёзиладиган ечимнинг таърифини келтириб ўтирмаймиз.

4.2- таъриф (4.2) дифференциал тенглама ва x, C_1, C_2, \dots, C_n ўзгарувчиларнинг бирор ўзгариш соҳасида аниқланган ҳажда x бўйича n марта узлуксиз дифференциалланувчи

$$y = \varphi(x, C_1, C_2, \dots, C_n) \quad (4.4)$$

функция берилган бўлсин. Агар ихтиёрий $(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ нуқта учун шубу

$$\left. \begin{aligned} y &= \varphi(x, C_1, C_2, \dots, C_n), \\ y' &= \varphi'_x(x, C_1, C_2, \dots, C_n), \\ y^{(n-1)} &= \varphi^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, C_1, C_2, \dots, C_n) \end{aligned} \right\} \quad (4.5)$$

муносабатлар C_1, C_2, \dots, C_n ларнинг

$$\left. \begin{aligned} C_1 &= \psi_1(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}), \\ C_2 &= \psi_2(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}), \\ C_n &= \psi_n(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \end{aligned} \right\} \quad (4.6)$$

қийматларини бир қийматли аниқласа ва бу қийматларни шубу

$$y^{(n)} = \varphi^{(n)}_{x^n}(x, C_1, C_2, \dots, C_n) \quad (4.7)$$

тенгликка қўйиш натижасида айнан (4.2) тенглама ҳосил бўлса, y ҳолда (4.4) функция (4.2) тенгламанинг D_{n+1} соҳада аниқланган умумий ечим дейилади.

Шундай қилиб, (4.2) дифференциал тенгламанинг умумий ечимни n та ихтиёрий ўзгармас сонни ўз ичигалади.

(4.2) дифференциал тенгламанинг барча ечимларини тапиш асосий масаладир. Умумий ечим формуласи (4.4) ни слайлик. Унда C_1, C_2, \dots, C_n ларга маълум қийматлар берсак, тегишли ечим ҳосил бўлади. Умуман айтганда (4.2) тенгламанинг (4.4) формула ўз ичига олмаган ечимлари ҳам бўлиши мумкин. Бундай ечимлар махсус ечимлар дейилади. Бу тасдиқнинг далили сифатида иккита мисол кўра-миз.

нинг интегралли деб аталади. Агар умумий ечим $\Phi(x, y, C_1, C_2, \dots, C_n) = 0$ кўринишда ёзилган бўлса, бу мунсабат (4.2) тенгламанинг умумий интегралли дейилади.

(4.2) дифференциал тенгламанинг барча (хусусий ва махсус) ечимларини топиш дифференциал тенгламани интеграллаш жараёни бўлади. Тенгламани интеграллаш жараёни аниқмас интегралларни ҳисоблашга келганда дифференциал тенглама квадратураларда интегралланади дейилади.

Энди юқорида келтирилган таърифларга мисол кўрайлик.

Мисол. $y'' + \omega^2 y = 0$ дифференциал тенглама иккинчи тартибли бўлиб, унинг умумий ечими $y = C_1 \cos \omega x + C_2 \sin \omega x$ бўлади.

Агар $y'' + \omega^2 y = 0$ дифференциал тенглама учун $y(0) = 1$, $y'(0) = -1$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечимни топиш талаб қилинса, умумий ечимдан фойдаланиб, $1 = y(0) = C_1$; $-1 = y'(0) = C_2 \omega$ тенгликларни ҳосил қиламиз. Бундан: $C_1 = 1$; $C_2 = -\frac{1}{\omega}$, $\omega \neq 0$. Демак, аниқланган (ягона) ечим $y = \cos \omega x - \frac{1}{\omega} \sin \omega x$ бўлади.

2. Энди (4.2) дифференциал тенглама учун ечимнинг маъжудлик ва ягоналик теоремаларини келтираемиз.

4.1-теорема (Косши теоремаси). Агар (4.2) дифференциал тенгламада ишбу $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$, $\frac{\partial f}{\partial y}$, $\frac{\partial f}{\partial y'}$, \dots , $\frac{\partial f}{\partial y^{(n-1)}}$ функциялар $D_{n+1} \subset \mathbb{R}^{n+1}$ соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлса, у ҳолда:

1°. (4.2) дифференциал тенгламанинг бирор I интервалда аниқланган, $y(x_0) = y_0$, $y'(x_0) = y_0'$, \dots , $y^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)}$ бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечими мавжуд. $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}) \in D_{n+1}$

2°. Агар $\varphi(x)$, $x \in I_1$ ва $\psi(x)$, $x \in I_2$ функцияларнинг ҳар бири (4.2) дифференциал тенгламанинг ечими бўлиб, берилган x_0 учун $\varphi(x_0) = \psi(x_0)$, $\varphi'(x_0) = \psi'(x_0)$, \dots , $\varphi^{(n-1)}(x_0) = \psi^{(n-1)}(x_0)$ бўлса, бу $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ ечимлар аниқланиш сўхаларининг умумий қисмида устма-уст тушади. Бошқача айтганда, агар $x_0 \in I_1 \cap I_2$ нуқтада $\varphi^{(i)}(x_0) = \psi^{(i)}(x_0)$, $i = 0, 1, \dots, n-1$ бўлса, у ҳолда $I_1 \cap I_2$ интервалда $\varphi(x) \equiv \psi(x)$ бўлади.

4.3-таъриф. Агар $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция $D_{n+1} \subset \mathbb{R}^{n+1}$ соҳада барча аргументлар бўйича аниқланган, узлуксиз бўлиб, бу функция учун шундай мусбат L сон маъжуд бўлсаки, ихтиёрий $(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)}) \in D_{n+1}$, $(x, y_2, y_2', \dots, y_2^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ нуқталар учун ишбу

$$|f(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)}) - f(x, y_2, y_2', \dots, y_2^{(n-1)})| \leq (L)$$

$$\leq L \sum_{i=0}^{n-1} |y_1^{(i)} - y_2^{(i)}|,$$

$$y_1^{(0)} = y_1, y_2^{(0)} = y_2, L > 0$$

тенгсизлик бажарилса, у ҳолда $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция D_{n+1} соҳада $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ лар бўйича Липшиц шартини қаноатлантиради дейилади, L эса Липшиц ўзгартмаси дейилади.

4.2-теорема (Коши—Пикар—Линделёф теоремаси). Агар $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция $D_{n+1} \subset R^{n+1}$ соҳада барча аргументлари бўйича аниқланган ва узлуксиз бўлиб, шу D_{n+1} соҳада $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ лар бўйича Липшиц шартини қаноатлантирса, у ҳолда шундай ўзгармас $h > 0$ сон топиладики, натижада (4.2) тенгламанинг $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ бўлганда (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ва $I = \{x: |x - x_0| \leq h\}$ интервалда аниқланган ягона ечими мавжуд бўлади.

4.3-теорема. Агар $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция D_{n+1} соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлиб, $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ бўлса, у ҳолда (4.2) дифференциал тенгламанинг (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган камда битта ечими мавжуд.

4.2-теореманинг исботи. Исбот икки қисмдан иборат: аввал (4.2) тенгламанинг (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ва I ёпиқ интервалда аниқланган ечимининг мавжудлигини, сўнгра бу ечимнинг ягоналигини исботлаймиз.

Даставвал баъзи ёрдамчи мулоҳазалар юритамиз. D_{n+1} соҳада $(n+1)$ ўлчовли ёпиқ

$$P = \{(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}): |x - x_0| \leq a, |y - y_0| \leq b, \dots, |y^{(n-1)} - y_0^{(n-1)}| \leq b\}$$

параллелепипедни кўраимиз. D_{n+1} соҳада узлуксиз бўлган $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функция $P \subset D_{n+1}$ да ҳам узлуксиз бўлади. P ёпиқ бўлгани учун $f(x, y, y'; \dots, y^{(n-1)})$ функция унда чегараланган бўлади. Шунинг учун

$$\max |f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})| = M, M > 0$$

$$(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \in P$$

дейлик. Шу P параллелепипеднинг ихтиёрий $(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)})$ ва $(x, y_2, y_2', \dots, y_2^{(n-1)})$ нуқталари учун (L) тенгсизлигининг бажарилиши равшан (4.2-теореманинг шартига кўра). Қайд қиламизки, $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)})$ нуқта P параллелепипеднинг марказидан иборат. Энди (4.2) дифференциал тенгламанинг (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ва ёпиқ $|x - x_0| \leq h, h \leq a$ интервалда аниқланган ягона ечимининг мавжудлигини исботлаймиз. Бунинг учун аввал (4.2) тенгламани қуйидаги кўринишда ёзамиз:

$$\left. \begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= y' \\ \frac{d}{dx}(y') &= y'' \\ &\dots \dots \dots \\ \frac{d}{dx}(y^{(n-2)}) &= y^{(n-1)}, \\ \frac{d}{dx}(y^{(n-1)}) &= f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}). \end{aligned} \right\} \quad (4.10)$$

А. Исабонни Пикарнинг кетма-кет яқинлашиш [методи билан олиб борамиз. Бунинг учун аввал $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}) \in P$ дейлик. Ушбу

$$y_0(x_0) = y_0, y_0'(x_0) = y_0', \dots, y_0^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)} \quad (4.11)$$

муносабатларни қаноатлантирадиган ва I интервалда аниқланган

$$y_0(x) = y_0 + y_0'(x - x_0) + \frac{y_0''}{2!}(x - x_0)^2 + \dots + \frac{y_0^{(n-1)}}{(n-1)!}(x - x_0)^{n-1} \quad (4.12_0)$$

Функцияни оламиз. Агар h ни

$$h = \min\left(a, \ln\left(1 + \frac{b}{M^*}\right)\right), M^* = \max(M, |y'|, |y''|, \dots, |y^{(n-1)}|)$$

деб танласак, у ҳолда $(x, y_0(x), \dots, y_0^{(n-1)}(x)) \in P, x \in I$ муносабат ўринли бўлади. Ҳақиқатан, I интервалда қуйидагиларни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} |y_0(x) - y_0| &= |y_0'(x - x_0) + \dots + \frac{y_0^{(n-1)}}{(n-1)!}(x - x_0)^{n-1}| \leq \\ &\leq M^* \left| |x - x_0| + \frac{|x - x_0|^2}{2!} + \dots + \frac{|x - x_0|^{n-1}}{(n-1)!} \right| \leq M^* (e^{|x - x_0|} - 1) \leq \\ &\leq M^* \left(e^{\ln\left(1 + \frac{b}{M^*}\right)} - 1 \right) \leq M^* \cdot \frac{b}{M^*} = b, |y_0'(x) - y_0'| = |y_0''(x - x_0) + \\ &+ \dots + \frac{y_0^{(n-1)}}{(n-2)!}(x - x_0)^{n-2}| \leq M^* (e^{|x - x_0|} - 1) \leq b, \\ &\dots \dots \dots \\ &|y_0^{(n-1)}(x) - y_0^{(n-1)}| = 0 \leq b. \end{aligned}$$

Демак, $(x, y_0(x), y_0'(x), \dots, y_0^{(n-1)}(x)) \in P, x \in I$. Шу шартни қаноатлантирадиган (4.12₀) функцияни изланган ечимга *нолинчи яқинлашиш* деб оламиз. Энди биринчи яқинлашиш сифатида қуйидаги муносабатларни қаноатлантирадиган $y_1(x)$ функцияни оламиз:

$$\begin{aligned} y_1(x) &= y_0 + \int_{x_0}^x y_0'(x) dx, x \in I, \\ y_1'(x) &= y_0' + \int_{x_0}^x y_0''(x) dx, x \in I, \\ &\dots \dots \dots \\ y_1^{(n-2)}(x) &= y_0^{(n-2)} + \int_{x_0}^x y_0^{(n-1)}(x) dx, x \in I, \\ y_1^{(n-1)}(x) &= y_0^{(n-1)} + \int_{x_0}^x f(x, y_0(x), y_0'(x), \dots, \\ &y_0^{(n-1)}(x)) dx, x \in I. \end{aligned} \quad (4.12_1)$$

$$|y_2^{(n-1)}(x) - y_1^{(n-1)}(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |y_1^{(n)}(x) - y_0^{(n)}| dx \right| = \left| \int_{x_0}^x |f(x, y_1(x), y_1'(x), \dots, y_1^{(n-1)}(x)) - f(x, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)})| dx \right| \leq \dots \leq L \int_{x_0}^x \left(\sum_{i=0}^{n-1} |y_1^{(i)}(x) - y_0^{(i)}| \right) dx \leq nLM^* \frac{|x - x_0|^2}{2!}.$$

Агар $nL \leq 1$ бўлса, $|y_2^{(i)}(x) - y_1^{(i)}(x)| \leq M^* \frac{|x - x_0|^2}{2!}$ ($i = 0, 1, \dots, n-1$), $nL \geq 1$ бўлганда эса $|y_2^{(i)}(x) - y_1^{(i)}(x)| \leq nLM^* \frac{|x - x_0|^2}{2!}$ бўлади.

Фараз этайлик, $|y_{m-1}^{(i)}(x) - y_{m-2}^{(i)}(x)|$ ифода учун баҳо топилган бўлсин, яъни $|y_{m-1}^{(i)}(x) - y_m^{(i)}(x)| \leq M^* \frac{|x - x_0|^{m-1}}{(m-1)!}$ ($i = 0, 1, \dots, n-1, nL \leq 1$); $|y_{m-1}^{(i)}(x) - y_{m-2}^{(i)}(x)| \leq M^* (nL)^{m-2} \frac{|x - x_0|^{2m-1}}{(m-1)!}$, $i = 0, 1, \dots, n-1, nL \geq 1$.

Тегишли тенгсизликлар (4.13) функционал қаторнинг навбатдаги ҳади учун ҳам тўғрилигини кўрсатамиз. Ҳақиқатан, $i = 0, 1, \dots, n-1$ ва $nL \leq 1$ бўлганда қуйидагига эгамиз:

1) $i = 0, 1, \dots, n-2$:

$$|y_m^{(i)}(x) - y_{m-1}^{(i)}(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |y_{m-1}^{(i+1)}(x) - y_{m-2}^{(i+1)}(x)| dx \right| \leq M^* \frac{1}{(m-1)!} \left| \int_{x_0}^x |x - x_0|^{m-1} dx \right| \leq M^* \frac{|x - x_0|^m}{m!};$$

2) $i = n-1$:

$$|y_m^{(n-1)}(x) - y_{m-1}^{(n-1)}(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |y_{m-1}^{(n)}(x) - y_{m-2}^{(n)}(x)| dx \right| = \left| \int_{x_0}^x |f(x, y_{m-1}(x), \dots, y_{m-1}^{(n-1)}(x)) - f(x, y_{m-2}(x), \dots, y_{m-2}^{(n-1)}(x))| dx \right| \leq$$

$$L \left| \int_{x_0}^x \left(\sum_{j=0}^{n-1} |y_{m-1}^{(j)}(x) - y_{m-2}^{(j)}(x)| \right) dx \right| \leq$$

$$\leq nLM^* (nL)^{m-2} \left| \int_{x_0}^x \frac{|x - x_0|^{m-1}}{(m-1)!} dx \right| \leq$$

$$\leq M^* (nL)^{m-1} \frac{|x - x_0|^m}{m!} \leq M^* \frac{|x - x_0|^m}{m!}.$$

Энди $nL \geq 1$ бўлган ҳолда тегишли тенгсизлик шунга ўхшаш исботланади.

Шундай қилиб, ихтиёрий натурал m учун тўғри бўлган охириги тенгсизликлардан (4.13) функционал қаторнинг ҳар бир ҳади абсолют қиймати бўйича мусбат ҳадли сонли қаторнинг тегишли ҳадидан катта эмаслиги чиқади, яъни:

$$|y_m^{(i)}(x) - y_{m-1}^{(i)}(x)| \leq M^* \frac{h^m}{m!}, \quad nL \leq 1, \quad i = 0, 1, \dots, n-1;$$

$$|y_m^{(i)}(x) - y_{m-1}^{(i)}(x)| \leq M^* (nL)^{m-1} \frac{h^m}{m!}, \quad nL \geq 1, \quad i = 0, 1, \dots, n-1.$$

Бевосита текшириб кўриш мумкинки, ушбу

$$\sum_{m=1}^{\infty} M^* \frac{h^m}{m!}, \quad \sum_{m=1}^{\infty} M^* (nL)^{m-1} \frac{h^m}{m!}$$

сонли қаторлар яқинлашувчи. Демак, (4.13) қаторлар I интервалда текис яқинлашувчи бўлади ва улар тегишли интервалда узлуксиз функцияларга текис яқинлашади. Уша функцияларни $Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)$ деб белгилаймиз. Бошқача айтганда, $i = 0$ да (4.13) қатор $Y(x)$ функцияга текис яқинлашса, $i = k, k = 1, 2, \dots, n$ да тегишли қатор $Y(x)$ функциянинг k -ҳосиласига текис яқинлашади.

Ҳақиқатан, $i = 0$ да (4.13) қатор $Y(x)$ функцияга текис яқинлашсин дейлик. Шу қаторнинг ҳадлари $y_m^{(0)}(x) - y_{m-1}^{(0)}(x), m = 1, 2, \dots, |x - x_0| \leq h$ интервалда $n - 1$ марта узлуксиз дифференциалланувчи бўлиб, $i \neq 0$ бўлганда тегишли (4.13) қатор текис яқинлашувчи бўлгани учун математик анализ курсининг тегишли теоремасига кўра (4.13) қатор $Y(x)$ функциянинг ҳосиласига, яъни $Y^{(i)}(x)$ функцияга $|x - x_0| \leq h$ да текис яқинлашади.

В. Энди топилган $Y(x)$ функция I интервалда (4.2) тенгламанинг (4.8) шартни қаноатлантирадиган *изланган ечими* эканини исбот эта- миз. Ушбу

$$\lim_{m \rightarrow \infty} y_m^{(i)}(x) = Y^{(i)}(x) \quad (4.14)$$

муносабатдан $y_m^{(i)}(x_0) = y_0^{(i)}$ тенгликка кўра $y_0^{(i)} = \lim_{m \rightarrow \infty} y_m^{(i)}(x_0) = Y^{(i)}(x_0)$ келиб чиқади. Демак, (4.8) шарт бажарилади. $Y(x)$ функция I да (4.2) нинг ечими эканини исботлаш қолди. Аввало $(x, Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)) \in P, x \in I$, чунки $|y_m^{(i)}(x) - y_0^{(i)}| \leq b, i = 0, 1, \dots, n-1$ тенгсизликдан $m \rightarrow \infty$ да $|Y^{(i)}(x) - y_0^{(i)}| \leq b$ келиб чиқади. Бу эса юқоридаги *тегишлиликни* исботлайди. (4.14) га кўра ихтиёрий $\varepsilon > 0$ учун шундай $N = N(\varepsilon)$ топиладики, m нинг $m > N(\varepsilon)$ қийматлари учун I интервалда

$$|y_m^{(i)}(x) - Y^{(i)}(x)| < \varepsilon, \quad i = 0, 1, \dots, n-1 \quad (4.15)$$

тенгсизлик ўринли бўлади. (4.12) муносабатлардан охиригини ола- миз:

$$y_m^{(n-1)}(x) = y_0^{(n-1)} + \int_{x_0}^x y_{m-1}^{(n)}(x) dx$$

ёки

$$y_m^{(n-1)}(x) = y_0^{(n-1)} + \int_{x_0}^x f(x, y_{m-1}(x), y_{m-1}'(x), \dots, y_{m-1}^{(n-1)}(x)) dx.$$

(4.10), (4.15) тенгсизликларга кўра қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} & \left| \int_{x_0}^x f(x, y_{m-1}(x), y_{m-1}'(x), \dots, y_{m-1}^{(n-1)}(x)) dx - \int_{x_0}^x f(x, Y(x), Y'(x), \dots, \right. \\ & \quad \left. Y^{(n-1)}(x)) dx \right| \leq \left| \int_{x_0}^x f(x, y_{m-1}(x), y_{m-1}'(x), \dots, \right. \\ & \quad \left. y_{m-1}^{(n-1)}(x)) - f(x, Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)) dx \right| \leq \\ & \leq L \left| \int_{x_0}^x \left(\sum_{i=0}^{n-1} |y_{m-1}^{(i)}(x) - Y^{(i)}(x)| \right) dx \right| \leq Ln \varepsilon |x - x_0| \leq Ln \varepsilon h \rightarrow 0, \end{aligned}$$

агар $\varepsilon \rightarrow 0$ бўлса,

Демак, $m \rightarrow \infty$ да I интервалдан олинган ихтиёрий x учун қуйидаги муносабат ўринли:

$$\begin{aligned} & \int_{x_0}^x f(x, y_{m-1}(x), y_{m-1}'(x), \dots, y_{m-1}^{(n-1)}(x)) dx \rightarrow \\ & \rightarrow \int_{x_0}^x f(x, Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)) dx. \end{aligned}$$

Энди (4.12_m) муносабатларнинг ҳар бирида $m \rightarrow \infty$ да лимитга ўтсак, ушбу

$$Y(x) = y_0 + \int_{x_0}^x Y'(x) dx,$$

$$Y'(x) = y_0' + \int_{x_0}^x Y''(x) dx,$$

.....

$$Y^{(n-2)}(x) = y_0^{(n-2)} + \int_{x_0}^x Y^{(n-1)}(x) dx,$$

$$Y^{(n-1)}(x) = y_0^{(n-1)} + \int_{x_0}^x f(x, Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)) dx$$

(4.16)

муносабатларни ҳосил қиламиз. Бундан кўринадики, $Y(x)$ функция (4.2) тенгламанинг I интервалда аниқланган, (4.8) бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечимидир.

Г. Бу бўлимда (4.2) тенгламанинг I интервалда аниқланган ва (4.8) бошланғич шартни қаноатлантирадиган $Y(x)$ ечими ягона эканини кўрсатамиз.

Фараз этайлик, $y=Z(x)$ (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ва бирор $|x-x_0| \leq d$, $d \leq a$ интервалда аниқланган ечим бўлсин. Қайд қиламизки, $|x-x_0| \leq h$ ва $|x-x_0| \leq d$ интерваллар умумий x_0 нуқтага эга. Уларнинг умумий қисмини $|x-x_0| \leq h^*$, $h^* = \min(h, d)$ деймиз. Биз шу $|x-x_0| \leq h^*$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ айниятнинг ўринли эканини исботлаймиз. Бунинг учун $|x-x_0| \leq h^*$

интервалда аниқланган $u(x) = \sum_{i=0}^{n-1} |Y^{(i)}(x) - Z^{(i)}(x)|$ функцияни кўрамиз.

Сўнгра шундай мусбат сон ε ни олаемизки, $\varepsilon < \min\left(h^*, \frac{5}{1+L}\right)$ тенгсизликни қаноатлантирсин. Шу ε учун $\varepsilon \cdot (L+1) < 1$ тенгсизлик албатта бажарилади. $Y(x) \equiv Z(x)$ айниятнинг тўғрилигини $[x_0, x_0 + \varepsilon]$ интервалда исботлаймиз. Шу интервалнинг бирор τ нуқтасида ушбу $|Y(x) - Z(x)|$, $|Y'(x) - Z'(x)|$, \dots , $|Y^{(n-1)}(x) - Z^{(n-1)}(x)|$ функцияларнинг ҳар бири ўзининг максимумига эришади. Уларни (шу максимал қийматларни) мос равишда m_0, m_1, \dots, m_{n-1} ва $\sum_{i=0}^{n-1} m_i = m$ деб белгилаймиз. Энди қуйидаги $u(x) = \sum_{i=0}^{n-1} |Y^{(i)}(x) - Z^{(i)}(x)|$, $x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]$ функцияни кўрайлик. Равшанки, $\max_{x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]} u(x) = \sum_{i=0}^{n-1} m_i = m$. Содда ҳисоблашлар ёрдамида ушбуни ҳосил қиламиз:

$$|Y(x) - Z(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |Y'(x) - Z'(x)| dx \right| \leq m_1 \varepsilon,$$

$$|Y'(x) - Z'(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |Y''(x) - Z''(x)| dx \right| \leq m_2 \varepsilon,$$

.....

$$|Y^{(n-2)}(x) - Z^{(n-2)}(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |Y^{(n-1)}(x) - Z^{(n-1)}(x)| dx \right| \leq m_{n-1} \varepsilon,$$

$$|Y^{(n-1)}(x) - Z^{(n-1)}(x)| \leq \left| \int_{x_0}^x |Y^{(n)}(x) - Z^{(n)}(x)| dx \right| \leq$$

$$\leq \left| \int_{x_0}^x |f(x, Y(x), Y'(x), \dots, Y^{(n-1)}(x)) - f(x, Z(x), Z'(x), \dots, Z^{(n-1)}(x))| dx \right| \leq L \left| \int_{x_0}^x \left(\sum_{i=0}^{n-1} |Y^{(i)}(x) - Z^{(i)}(x)| \right) dx \right| \leq Lm \varepsilon.$$

Топилган тенгсизликларнинг чап ва ўнг томонларини мос равишда қўшамиз:

$$u(x) \leq m_1 \varepsilon + m_2 \varepsilon + \dots + m_{n-1} \varepsilon + Lm \varepsilon \leq m_0 \varepsilon + m_1 \varepsilon + \dots + m_{n-1} \varepsilon + Lm \varepsilon = m \varepsilon + Lm \varepsilon = (1 + L)m \varepsilon.$$

Шундай қилиб, биз

$$u(x) \leq (1 + L)m \varepsilon, \quad x \in [x_0, x_0 + \varepsilon] \quad (*)$$

тенгсизликка эга бўлдик.

Агар $m = 0$ бўлса, (*) дан $u(x) \leq 0$, $x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]$, аммо $u(x) \geq 0$ (белгиланишига кўра) бўлгани учун $u(x) \equiv 0$, яъни $Y^{(i)}(x) \equiv Z^{(i)}(x)$, $i = 0, 1, \dots, n-1$, $x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]$ экани келиб чиқади. Агар $m > 0$ бўлса, (*) дан

$$\max_{x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]} u(x) \leq (1 + L)m \varepsilon \quad \text{ёки} \quad m \leq \frac{(1 + L)m \varepsilon}{\varepsilon}$$

тенгсизликни ҳосил қиламиз. Бундан $(1 + L)\varepsilon \geq 1$ га эга бўламиз. Аммо бу ε нинг танланишига эъди. Бу эъдиёт $m > 0$ бўла олмаслигини кўрсатади. Демак, фақат $m = 0$ бўлиши мумкин. Бу ҳолда юқорида айтганимиздек, $Y^{(i)}(x) \equiv Z^{(i)}(x)$, $i = 0, 1, \dots, n-1$, $x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]$, яъни энг муҳими $Y(x) \equiv Z(x)$, $x \in [x_0, x_0 + \varepsilon]$ айниятга эга бўламиз.

Биз юқорида $[x_0, x_0 + \varepsilon]$ интервалда (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечим ягона эканини исботладик. Шунинг учун $Y(x_0 + \varepsilon) = Z(x_0 + \varepsilon)$ тенглик ўринли. Яна равшанки, $x_0 + \varepsilon < x_0 + h$. 1-бобдаги мулоҳазалар ёрдамида (47-бетга) қаранг) $|x - x_0| < h$ интервалда ҳам $Y(x) \equiv Z(x)$ айният ўринли эканини кўрсатиш мумкин.

Қайд қиламизки, $h^* = h$ бўлганда ягоналик исбот этилди, дейиш мумкин. Энди $h^* = d$ бўлсин, дейлик. Бунда $d < h$ бўлади. Агар $Y(x)$ ва $Z(x)$ лар $Y(x_0 + d) = Z(x_0 + d) = y_d$, $Y'(x_0 + d) = Z'(x_0 + d) = y'_d$, \dots , $Y^{(n-1)}(x_0 + d) = Z^{(n-1)}(x_0 + d) = y_{d(n-1)}$ бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечимлар бўлса, у ҳолда $[x_0 + d, x_0 + h]$ интервалда $Y(x) \equiv Z(x)$ ($Y^{(i)}(x) \equiv Z^{(i)}(x)$) айният ўринли бўлади, фақат бунда $\varepsilon < \min\left(h, \frac{1}{1+L}\right)$ дейиш етарли. Шундай мулоҳаза

$[x_0 - h, x_0 - d]$ интервал учун ҳам юритилиши мумкин. Шундай қилиб, $|x - x_0| \leq h$ интервалда аниқланган ва (4.8) бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечим ягонадир.

Д. Биз (4.2) дифференциал тенглама ечимининг мавжудлиги ва ягоналигини $|x - x_0| \leq h$ интервал учун исботладик. Агар бу интервал $y = Y(x)$, $Y^{(i)}(x_0) = y_0^{(i)}$, $i = 0, 1, \dots, n-1$ ечимнинг аниқланишининг максимал интервалидан иборат бўлмаса, у ҳолда бу ечимни *давож эттириш* мумкин.

Мулоҳазалар 1-бобда биринчи тартибли дифференциал тенгламанинг ечимини давом эттиришда олиб борилганидек бўлгани учун биз бу ерда *давож эттириш* масаласига тўхталиб ўтирмаймиз (48-бетга қаранг).

Шундай қилиб, 4.2-теорема тўла исбот бўлди.

3. Бу пунктда юқори ҳосилага нисбатан ечилмаган (4.1) дифференциал тенгламани ўрганамиз.

4.4-таърифи. (4.1) дифференциал тенглама берилган бўлиб, $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция \mathbb{R}^{n+2} фазонинг бирор очиқ D_{n+2} тўпламида аниқланган бўлсин. Агар I интервалда аниқланган $\varphi(x)$ функция учун қуйидаги учта шарт

1°. $\varphi(x) \in C^n(I)$;

2°. $(x, \varphi(x)) \in D_2, (x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)) \in D_{n+2}, D_2 \subset \mathbb{R}_2, x \in I$;

3°. $F(x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)) \equiv 0, x \in I$ бажарилса, у ҳолда бу функция I интервалда (4.1) дифференциал тенгламанинг ечими дейилади.

Ҳар бир ечимнинг графиги тенгламанинг интеграл эгри чизиғи (қисқагина, интеграл чизиғи) дейилади ва унинг графиги P текисликнинг бирор D_2 тўпламида чизилади.

Биринчи тартибли дифференциал тенгламалардаги каби бу ҳолда ҳам ечим параметрик кўринишда ёзилиши ёки изланиши мумкин.

Агар (4.1) дифференциал тенглама $y^{(n)}$ га нисбатан бир қийматли ечилса, (4.2) дифференциал тенгламага келамиз. Умуман айтганда, (4.2) тенглама $y^{(n)}$ нинг бир неча, ҳатто чексиз кўп қийматини аниқлаши мумкин. Жумладан, $(y')^2 - x^2 = 0, x > 0$ дифференциал тенглама y' нинг иккита $y' = \pm x^2$ қийматини $y'' + |y'| = 0$ дифференциал тенглама эса y'' нинг $-\infty < y'' \leq 0$ интервални қўглайдиган қийматларини аниқлайди.

Текшириб кўриш мумкинки, бу тенгламалар учун $y = \pm \frac{x^2}{2}, -\infty < x < +\infty$ ва $y = -\frac{ax^2}{2}$ лар мсс равишда (a — ихтиёрий ҳақиқий сон) ечим бўлади.

(4.1) дифференциал тенглама учун ҳам Коши масаласини қўйиши мумкин: (4.1) дифференциал тенгламанинг $y(x_0) = y_0, y'(x_0) = y'_0, \dots, y^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)}$ шартни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

(4.1) дифференциал тенглама $y^{(n)}$ га нисбатан ечилиши мумкин дейлик. У ҳолда $M_0 = (x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ нуқтанинг бирор атрофида ушбу

$$y^{(n)} = f_k(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}), k = 1, 2, \dots \quad (4.17)$$

муносабатларга эга бўламиз. Агар (4.17) дифференциал тенгламаларнинг ҳар бири учун ечимнинг мавжудлик ва яғналик теоремасининг шартлари бажарилса, у ҳолда M нуқтада Коши масаласи ягона ечимга эга дейилади.

4.4-теорема. Агар (4.1) дифференциал тенглама $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция учун икки шарт

1. $F(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}, y^{(n)}) = 0$

тенгламанинг бирор ҳақиқий илдиғи $[y_0^{(n)}]$ учун $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n)}) \in D_{n+2}$ нуқтанинг бирор іккі D^0 атрофида $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция узлуксиз ва 1-тартибли узлуксиз хусусий ҳссилаларга эга;

$$2. \frac{\partial F(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n)})}{\partial y^{(n)}} \neq 0$$

бажарилса, y ҳолда шундай муқбат h сон тавғжуд бўладики, (4.1) дифференциал тенгламанинг $|x - x_0| < h$ интервалда аниқланган, (4.8) шартни ва яна $y^{(n)}(x_0) = y_0^{(n)}$ муносабатни қаноатлантирадиган яғона $y = y(x)$ ечими тавғжуд.

Бу теорема 3.1-теоремага ўхшаш исботланади.

4.1-натижа. 4.4. теоремага кўра $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n)})$ нуқтанинг D^0 атрофида $\frac{\partial F(x, y, y', \dots, y^{(n)})}{\partial y^{(n)}} \neq 0, \left| \frac{\partial F}{\partial y^{(i)}} \right| \leq A, i = 0, 1, \dots, n-1$. Демак, яғоналик бузиладиган нуқталар тўплами

$$F = 0, \frac{\partial F}{\partial y^{(n)}} = 0$$

муносабатларни қаноатлантиради. Тегишли нуқталар махсус нуқталар дейлади. Юқори ҳссиллага нисбатан ечилмаган (4.1) дифференциал тенгламанинг ҳар бир нуқтасида яғоналик бузиладиган ечими унинг махсус ечими дейлади. Махсус нуқталар тўплами махсус ечим бўлиши ҳам, бўлмаслиғи ҳам мүмкин. Махсус ечимнинг графиги махсус интеграл чизиқ дейлади.

4.5-таъриф. (4.1) дифференциал тенглама $(x_0, y_0, y_0', \dots, y_0^{(n)})$ нуқтанинг бирор атрофида $y^{(n)}$ га нисбатан ечилиши, яъни (4.17) тенгламаларга ажратилиши мүмкин дейлик. Агар ҳар бир (4.17) тенглама

$$y = \Phi_k(x, C_1, C_2, \dots, C_n), k = 1, 2, \dots \quad (4.18)$$

кўринишда умумий ечимга (ёки

$$\Phi_k(x, y, C_1, C_2, \dots, C_n) = 0, k = 1, 2, \dots \quad (4.19)$$

умумий интегралга) эга бўлса, y ҳолда (4.18) умумий ечимлар тўплами (ёки (4.19) умумий интеграллар тўплами) (4.1) дифференциал тенгламанинг умумий ечими (ёки умумий интеграли) дейлади.

Мисоллар. 1. $(y'')^2 - x^4 = 0, x > 0$ дифференциал тенглама учун ихтиёрин $(x_0, y_0, y_0', y_0''), y_0'' \neq 0$ нуқта атрофида иккита $y'' = x^2, y'' = -x^2$ дифференциал тенгламага эгамиз. Мос равишда уларнинг умумий ечимлари $y = \frac{x^4}{12} + C_1x + C_2, y = -\frac{x^4}{12} + C_1x + C_2$.

Улар биргаликда берилган тенгламанинг умумий ечимини беради.

2. $\cos y'' = 0$ дифференциал тенглама учун $y'' = \pm \frac{\pi}{2} + 2k\pi, k$ — бутун сон.

Ундан $y = \left(\pm \frac{\pi}{2} + 2k\pi \right) \frac{x^2}{2} + C_1x + C_2$. Энди k га барча қийматлар бериб, умумий ечимлар тўпламини олсак, берилган тенгламанинг умумий ечими чиқади.

2-§. n -ТАРТИБЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ КВАДРАТУРАДА ИНТЕГРАЛЛАНУВЧИ БАЎЗИ ТИПЛАРИ

1. $y^{(n)} = f(x)$ кўринишдаги тенглама. Мавжудлик ва ягоналик теоремасининг шартлари бажарилиши учун $f(x)$ функция бирор I интервалда узлуксиз бўлиши етарли. Шундай деб фараз этайлик. У ҳолда дифференциал тенгламани n марта кетма-кет интеграллаб, умумий ечимни топиш мумкин:

$$y(x) = \underbrace{\int_{x_0}^x \int_{x_0}^x \dots \int_{x_0}^x}_{n \text{ та}} f(x) dx dx \dots dx + \frac{C_1}{(n-1)!} (x-x_0)^{n-1} + \frac{C_2}{(n-2)!} (x-x_0)^{n-2} + \dots + C_{n-1}(x-x_0) + C_n.$$

Буни математик анализдаги Дирихле формуласи ёрдамида соддароқ

$$y(x) = \frac{1}{(n-1)!} \int_{x_0}^x f(z)(x-z)^{n-1} dz + \frac{C_1}{(n-1)!} (x-x_0)^{n-1} + \dots + C_n \quad (4.20)$$

кўринишда ёзиш мумкин. (4.20) формула $y^{(n)} = f(x)$ тенгламанинг барча ечимларини ўз ичига олади ва умумий ечим бўлади. Махсус ечимлар йўқ. Коши масаласининг ечими бундай ёзилади:

$$y(x) = \frac{1}{(n-1)!} \int_{x_0}^x (x-z)^{n-1} f(z) dz + \frac{y_0^{(n-1)}}{(n-1)!} (x-x_0)^{n-1} + \dots + y_0'(x-x_0) + y_0.$$

Бу формулада $y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}$ миқдорларни ихтиёрий деб қараш мумкин. У ҳолда бу формула Коши формасидаги умумий ечим бўлади.

2. $F(x, y^{(n)}) = 0$ кўринишдаги тенглама. Агар бу тенгламани $y^{(n)}$ га нисбатан ечиш мумкин бўлса (яъни $y^{(n)} = f_k(x)$, $k = 1, 2, \dots$) у ҳолда бу тенгламаларни интеграллаб, берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечимини топамиз.

$F(x, y^{(n)}) = 0$ тенглама $y^{(n)}$ га нисбатан ечилмасин дейлик. x ва $y^{(n)}$ лар параметрик кўринишда ёзилиши мумкин, деб фараз этамиз, яъни $x = \psi(t)$, $y^{(n)} = \chi(t)$. У ҳолда $dy^{(n-1)} = y^{(n)} dx$ га кўра $dy^{(n-1)} = \chi(t) \psi'(t) dt$. Бундан:

$$y^{(n-1)} = \chi_1(t, C_1), y^{(n-2)} = \chi_2(t, C_1, C_2), \dots, \\ y = \chi_n(t, C_1, C_2, \dots, C_n).$$

Шундай қилиб, умумий ечим $x = \psi(t)$, $y = \chi_n(t, C_1, C_2, \dots, C_n)$ бўлади.

3. $F(y^{(n-1)}, y^{(n)}) = 0$ кўринишдаги тенглама. а) Тенгламани $y^{(n)}$ га нисбатан ечиш мумкин бўлсин: $y^{(n)} = f(y^{(n-1)})$. Агар $z = y^{(n-1)}$ десак, $z' = f(z)$ га келамиз. Бу ўзгарувчилари ажраладиган биринчи тартибли дифференциал тенглама. Унинг умумий ечими $x = C_1 + \int \frac{dz}{f(z)}$ бўлади. Бу тенглик z га нисбатан ечилиши мумкин бўлиши ҳам, бўлмаслиги ҳам мумкин. Агар уни z га нисбатан ечиш мумкин бўлса (яъни $z = \psi_1(x, C_1)$), у ҳолда $y^{(n-1)} = \psi_1(x, C_1)$ дан $y = \psi_n(x, C_1, C_2, \dots, C_n)$ умумий ечим келиб чиқади. Мабодо юқоридаги тенглик z га нисбатан ечилмаса, параметр киритиш усулидан фойдаланилади.

б) Тенгламани $y^{(n)}$ га нисбатан ечиш мумкин эмас, аммо $y^{(n)} = \chi(t)$, $y^{(n-1)} = \psi(t)$ — параметрик ифода маълум дейлик. У ҳолда $dy^{(n-1)} = y^{(n)} dx$ дан $dx = \frac{dy^{(n-1)}}{y^{(n)}} = \frac{\psi'(t) dt}{\chi(t)}$ ва $x = \int \frac{\psi'(t) dt}{\chi(t)} + C_1$ келиб чиқади. Энди $dy^{(n-2)} = y^{(n-1)} dx$ дан $y^{(n-2)} = \int y^{(n-1)} dx + C_2 = \int \psi(t) \cdot \frac{\psi'(t)}{\chi(t)} dt + C_2$ ни ҳосил қиламиз. Шунга ўхшаш мулоҳазалар юритиб,

$$dy^{(n-3)} = y^{(n-2)} dx, \dots, dy = y' dx$$

тенгликларни интеграллаймиз ва $y = \int y' dx + C_n$ дан y учун параметрик ифодани топамиз. Маълумки, x нинг параметрик ифодасида битта (C_1) ихтиёрий ўзгармас, $y^{(n-2)}$ да ҳам битта (C_2), $y^{(n-3)}$ да иккита (C_2 ва C_3), \dots , $y^{(n-(n-1))}$ да $n-2$ та, y да эса $n-1$ та ихтиёрий ўзгармас қатнашади. У ҳолда x ва y ларнинг параметрик ифодаларида n та ихтиёрий ўзгармас қатнашади. Демак,

$$x = \int \frac{\psi'(t) dt}{\chi(t)} + C_1, y = \int y' dx + C_n$$

умумий ечим бўлади.

4. $F(y^{(n-2)}, y^{(n)}) = 0$ кўринишдаги тенглама. Ушбу $y^{(n-2)} = z$ алмаштириш берилган тенгламани $F(z, z') = 0$ кўринишга олиб келади.

а) Охириги тенгламани z' га нисбатан ечиш мумкин бўлсин: $z'' = f(z)$. Бу тенглама 1-пунктда кўрилган усул билан интегралланади. Бошқача усули қуйидагича: унинг икки томонини $2z'$ га кўпайтирсак, $d(z')^2 = 2f(z) dz$ бўлади, ундан $(z')^2 = 2 \int f(z) dz + C_1$ келиб чиқади. Энди уни интеграллаб, ушбу $\int \frac{dz}{\pm \sqrt{2 \int f(z) dz + C_1}} =$

$= x + C_2$ формулага келамиз. z ўрнига $y^{(n-2)}$ ни қўйсақ, $\Phi(y^{(n-2)}, x, C_1, C_2) = 0$. Бу тенглама 2-пунктда кўрилган дифференциал тенглама кўринишига ўхшаш. Уни интегралласак, яна $n-2$ та ихтиёрий ўзгармас қатнашади ва берилган тенгламанинг умумий ечими ҳосил бўлади.

б) Берилган тенглама $y^{(n)}$ га нисбатан ечиммасин, аммо $y^{(n-2)} = \psi(t)$, $y^{(n)} = \chi(t)$ — параметрик ифода маълум дейлик. Маълумки, $dy^{(n-1)} = y^{(n)} dx$, $dy^{(n-2)} = y^{(n-1)} dx$. Бу тенгликлардан $\frac{dy^{(n-1)}}{y^{(n)}} = \frac{dy^{(n-2)}}{y^{(n-1)}}$ ёки $y^{(n-1)} dy^{(n-1)} = y^{(n)} dy^{(n-2)} = \chi(t) \psi'(t) dt$ муносабат келиб чиқади. Бундан $y^{(n-1)} = \pm \sqrt{2 \int \chi(t) \psi'(t) dt + C_2}$.

Кейинги мулоҳазалар 2-пунктдаги каби бўлади. x учун топиладиган ифодада икки ихтиёрий ўзгармас (C_1 ва C_2) қатнашади. Охириги тенгламани кетма-кет интеграллаб борсак, яна C_3, C_4, \dots, C_n — ихтиёрий ўзгармаслар иштирок этади. Умумий ечимни бундай ёзиш мумкин: $x = \int \frac{dy^{(n-2)}}{y^{(n-1)}} + C_1 = \int \frac{\psi'(t) dt}{\pm \sqrt{2 \int \chi(t) \psi'(t) dt + C_2}} + C_1$,

$$y = \Phi(t, C_2, C_3, \dots, C_n).$$

5. $F(y^{(n)}) = (y^{(n)})^k + a_1 (y^{(n)})^{k-1} + \dots + a_{n-1} (y^{(n)}) + a_n = 0$, $a_i = \text{const}$, $i = 1, 2, \dots, n$ кўринишдаги тенглама.

Бу дифференциал тенгламани $y^{(n)}$ га нисбатан k -тартибли алгебраик тенглама деб қараймиз. Унинг ҳақиқий илдизлари $\rho_1, \rho_2, \dots, \rho_s$, $s \leq k$ бўлсин. У ҳолда $y^{(n)} = \rho_j$, $j = 1, 2, \dots, s$ дифференциал тенгламани n марта интегралласак,

$$y = \rho_i \frac{x^n}{n!} + C_1 \frac{x^{n-1}}{(n-1)!} + \dots + C_{n-2} \frac{x^2}{2!} + C_{n-1} x + C_n$$

келиб чиқади. Ундан:

$$\rho_i = \frac{n!}{x^n} \left(y - C_1 \frac{x^{n-1}}{(n-1)!} - \dots - C_{n-1} x - C_n \right).$$

Шу топилган ρ_j ни берилган тенгламада $y^{(n)}$ ўрнига қўйсақ, унинг умумий ечими

$$F\left(\frac{n!}{x^n} \left(y - C_1 \frac{x^{n-1}}{(n-1)!} - \dots - C_{n-1} x - C_n \right)\right) = 0$$

ҳосил бўлади. Агар

$$(y^{(n)})^k + a_1(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) (y^{(n)})^{k-1} + \dots + a_{k-1}(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) y^{(n)} + a_k(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) = 0, a_i \in C(D_{n+1})$$

дифференциал тенглама кўрилса, у ҳолда уни $y^{(n)}$ га кўра k -тартибли алгебраик тенглама деб қараш мумкин. Агар ҳақиқий илдизлар-

тенгламининг ечими бўлади. Ҳақиқатан, $\varphi(x)$ функция учун (4.21) ва (4.22) муносабатлар айниятга айланади. Оралиқ интеграл таърифига кўра бу $y = \varphi(x)$ функция (4.1) тенгламининг ҳам ечими бўлади. Шундай қилиб, бирор (4.1) дифференциал тенгламининг оралиқ интеграллари маълум бўлса, берилган тенгламани интеграллаш масаласи тартиби ундан паст бўлган дифференциал тенгламани интеграллашга келади. Ҳатто, агар (4.1) дифференциал тенгламининг n та биринчи интегралли

$$\Psi_1(x, y, y', \dots, y^{n-1}, C_1) = 0, \dots, \Psi_n(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}, C_n) = 0$$

маълум бўлса, u ҳолда бу муносабатлардан $y', y'', \dots, y^{(n-1)}$ ларни чиқариб, берилган тенгламининг умумий ечимини ҳосил қилиш мумкин.

Мисол. $y'' - 2yy' = 0$ дифференциал тенгламининг биринчи интеграллини топиш осон. Уни $y'' = \frac{d}{dx}(y')$ кўринишда ёзсак, биринчи интеграл $y' = y^2 + C_1$ келиб чиқади. Яна интеграллаб, $C_1 > 0$ бўлганда $\frac{1}{\sqrt{C_1}} \arctg \frac{y}{\sqrt{C_1}} = x + C_2$, $C_1 < 0$ бўлганда эса, $\frac{1}{2\sqrt{-C_1}} \ln \frac{y - \sqrt{-C_1}}{y + \sqrt{-C_1}} = x + C_2$ умумий интегрални ҳосил қиламиз.

2. Бу пунктда кўриладиган дифференциал тенгламаларни интеграллаш масаласи аввал оралиқ интегрални топишга, сўнгра шу оралиқ интеграл билан берилган дифференциал тенгламани интеграллашга олиб келинади.

а) n -тартибли дифференциал тенгламада номаълум функция y ва унинг кетма-кет келган ҳосилалари $y', y'', \dots, y^{(k-1)}$ қатнашмасин дейлик. У ҳолда дифференциал тенглама

$$F(x, y^{(k)}, y^{(k+2)}, \dots, y^{(n)}) = 0, 1 \leq k \leq n$$

кўринишда ёзилади. Бу ҳолда $y^{(k)} = z$ дейилса, $F(x, z, z', \dots, z^{(n-k)}) = 0$ ($n-k$)-тартибли дифференциал тенглама ҳосил бўлади. Уни интеграллаш мумкин десак, $\Phi(x, z, C_1, C_2, \dots, C_{n-k}) = 0$ умумий ечим бўлади. Энди $z = y^{(k)}$ бўлгани учун $\Phi(x, y^{(k)}, C_1, C_2, \dots, C_{n-k}) = 0$ ни ҳосил қиламиз. Бу k -тартибли дифференциал тенгламани интегралласак, умумий ечимга эга бўламиз.

б) Агар n -тартибли дифференциал тенгламада эркли ўзгарувчи ошкор ҳолда қатнашмаса, яъни тенглама $F(y, y', \dots, y^{(n)}) = 0$ кўринишда бўлса, y ни янги эркли ўзгарувчи, $p = \frac{dy}{dx}$ ни янги номаълум функция деб, ушбу алмаштиришни бажарамиз ($x \rightarrow y, y \rightarrow p$):

$$y' = p, \\ y'' = \frac{dp}{dx} = \frac{dp}{dy} \cdot \frac{dy}{dx} = p \frac{dp}{dy},$$

$$y''' = \frac{dy''}{dx} = \frac{d}{dy} \left(p \frac{dp}{dy} \right) \frac{dy}{dx} = p \left[p \frac{d^2p}{dy^2} + \left(\frac{dp}{dy} \right)^2 \right] = p^2 \frac{d^2p}{dy^2} + p \left(\frac{dp}{dy} \right)^2, \dots$$

Бу ҳисоблашлар ёрдамида $\frac{d^k y}{dx^k}$ миқдор $p, \frac{dp}{dy}, \dots, \frac{d^{k-1}p}{dy^{k-1}}$ миқдорлар орқали ифодаланишини математик индукция методи билан кўрсатиш мумкин. Шу алмаштиришни бажарсак, $(k-1)$ -тартибли

$$F_1 \left(y, p, \frac{dp}{dy}, \dots, \frac{d^{n-1}p}{dy^{n-1}} \right) = 0$$

дифференциал тенгламага келамиз. Демак, кўрилатган ҳолда дифференциал тенгламанинг тартибини битта камайитириш мумкин. Агар ҳссил бўлган тенгламанинг умумий ечими

$$\Phi(y, p, C_1, \dots, C_{n-1}) = 0 \text{ ёки } \Phi \left(y, \frac{dy}{dx}, C_1, \dots, C_{n-1} \right) = 0$$

бўлса, шу мунсабат берилган $F(y, y', \dots, y^{(n)}) = 0$ тенгламанинг оралиқ интегрални бўлади. Энди берилган дифференциал тенгламанинг умумий интегралини топиш учун унинг оралиқ интегралини биринчи тартибли дифференциал тенглама сифатида интеграллаш кифоя.

в) (4.1) дифференциал тенгламада $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция $y, y', \dots, y^{(n)}$ ларга нисбатан m -тартибли бир жинсли функция бўлсин, яъни ушбу

$$F(x, ky, ky', \dots, ky^{(n)}) = k^m F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$$

айвоят ўриғли бўлсин. Бу ҳолда агар $y > 0$ бўлса ($y < 0$ ҳол ҳам шунга ўхшаш кўрилади), у ҳолда янги исмаълум функция $z(x)$ ни киритиш йўли билан берилган дифференциал тенглама тартибини битта камайитириш мумкин. Ҳақиқатан,

$$y = e^{\int z(x) dx} \quad (4.23)$$

дейлик. Кетма-кет дифференциаллаб, топамиз:

$$y' = z e^{\int z dx}, \quad y'' = (z' + z^2) e^{\int z dx}, \quad y''' = (z'' + 3z z' + z^3) e^{\int z dx}, \dots$$

Математик индукция усули билан ихтиёрий j учун

$$y^{(j)} = (z^{(j-1)} + a_1^j(z) z^{(j-2)} + \dots + a_{j-2}^j(z) z' + a_{j-1}^j(z)) e^{\int z dx} \dots$$

формулани исбот этиш мумкин, унда $a_1^j(z), \dots, a_{j-1}^j(z)$ функциялар z нинг бутун функциялари. Энди тспилган ифодаларни (4.1) тенгламага қўямиз ва янги ўзгарувчи z га нисбатан $n-1$ -тартибли ушбу

$$F(x, e^{\int z dx}, z e^{\int z dx}, (z' + z^2) e^{\int z dx}, \dots, (z^{(n-1)} + a_1^n(z) z^{(n-2)} + \dots + a_{n-1}^n(z)) e^{\int z dx}) = e^{m \int z dx} F(x, 1, z, z' + z^2,$$

$$\dots, z^{(n-1)} + a_1^n(z) z^{(n-2)} + \dots + a_{n-1}^n(z) = 0$$

дифференциал тенгламага келдик. Агар бу тенгламани интеграллаш мумкин бўлса, унинг умумий интегралли

$$\Phi(x, z, C_1, C_2, \dots, C_{n-1}) = 0, \Phi\left(x, \frac{y'}{y}, C_1, C_2, \dots, C_{n-1}\right) = 0$$

берилган (4.1) тенгламанинг оралиқ интегралли бўлади (чунки) (4.23) формуладан $z = \frac{y'}{y}$ ва ушбу $\Phi\left(x, \frac{y'}{y}, C_1, C_2, \dots, C_{n-1}\right) = 0$ оралиқ интегралга келамиз. Бу биринчи тартибли дифференциал тенгламадир. Уни интегралласак, яна битта C_n — ихтиёрий ўзгармас қатнашади.

Баъзи ҳолларда F функциянинг бир жинслилиги эркин ўзгарувчига нисбатан ҳам ўринли бўлиб, берилган (4.1) дифференциал тенгламани $F_1(x, y, dx, dy, d^2y, \dots, d^n y) = 0$ кўринишда ёзилса, ушбу

$$F_1(kx, ky, kdx, kdy, kd^2y, \dots, kd^n y) = \\ = k^m F_1(x, y, dx, dy, d^2y, \dots, d^n y)$$

айният бажарилади. Бу ҳолда ҳам эркин ўзгарувчани, ҳам номаълум функцияни алмаштирилади. Агар $x = e^\xi$, $y = ue^\xi$ (ξ — янги эркин ўзгарувчи, u — янги номаълум функция) алмаштириш бажарилса, эркин ўзгарувчини ўз ичига ошкор олмаган n -тартибли дифференциал тенгламага келамиз. Бундай тенгламаларнинг эса тартибини биттага камайтириш мумкин. Агар $x < 0$ бўлса, $x = -e^\xi$, $y = ue^\xi$ каби алмаштириш бажарилади.

Шунга ўхшаш, F функция умумлашган бир жинсли бўлган ҳолни (бу ҳолда x ва $dx = 1$ ўлчовли, y, dy, d^2y, \dots — m ўлчовли, демак $\frac{dy}{dx} = (m-1)$ ўлчовли, $\frac{d^2y}{dx^2} = (m-2)$ ўлчовли ва ҳ.к.) ҳам кўриш мумкин. Бунда $x = e^\xi$, $y = ue^\xi$ алмаштириш (4.1) тенгламани эркин ўзгарувчи ξ ни ўз ичига олмаган n -тартибли дифференциал тенгламага олиб келади. Унинг тартибини биттага камайтириш мумкин.

г) Агар (4.1) дифференциал тенгламада $F(x, y, y', \dots, y^{(n)})$ функция бирор $\Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функциянинг тўлиқ дифференциали бўлса, яъни ушбу $F(x, y, y', \dots, y^{(n)}) = \frac{d}{dx} \Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ муносабат ўринли бўлса, у ҳолда (4.1) тенгламанинг битта биринчи интегралли $\Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) = C_1$ кўринишда ёзилади. Бу эса, ўз навбатида берилган дифференциал тенгламага қараганда тартиби битта кам ($n-1$)-тартибли дифференциал тенгламадир.

1-бобда 1-тартибли тўлиқ дифференциаллига келтириладиган тенгламаларни кўрган эдик. n -тартибли дифференциал тенгламадар-

нинг баъзи типлари ҳам интегралловчи кўпайтувчига кўпайтириш усули билан тўлиқ дифференциалга келтирилиши мумкин, яъни

$$\begin{aligned} \mu(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) F(x, y, y', \dots, y^{(n)}) &= \\ &= \frac{d}{dx} \Phi_1(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}). \end{aligned}$$

Бу ҳолда μ функцияни излашнинг умумийроқ методи йўқ. Кўпинча берилган дифференциал тенгламанинг махсус кўриниши μ ни топишга имкон беради.

Масалан, юқори тартибли ҳосиллага нисбатан ечилган дифференциал тенглама $y^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ учун унинг ўнг томонини тўлиқ дифференциалга келтириш кифоя. Ҳақиқатан, агар $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) = \frac{d}{dx} \Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-2)})$ бўлса, у ҳолда

да $\frac{d}{dx}(y^{(n-1)}) = \frac{d}{dx} \Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-2)})$ деб ёзиш мумкин. Бундан биринчи интеграл $y^{(n-1)} = \Phi(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) + C$ келиб чиқади. $n = 2$ бўлганда $y'' + a(x, y)y' + b(x, y) = 0$ дифференциал тенглама тўлиқ дифференциалли бўлиши учун $a(x, y)y' + b(x, y)$

ифода тўлиқ дифференциал бўлиши лозим. Бунинг учун $\frac{\partial a(x, y)}{\partial x} = \frac{\partial b(x, y)}{\partial y}$ айниятнинг бажарилиши зарур ва етарли.

Қуйида кўрилган ҳолларга мисол келтирамиз.

Мисоллар. 1. Ушбу $yy'' - (y')^2 - (y')^4 = 0$ дифференциал тенглама эркили ўзгарувчини ўз ичига олмайди. Шунинг учун $y' = p$, $y'' = p \frac{dp}{dy}$ десак, биринчи тартибли $yp \frac{dp}{dy} - p^2 - p^4 = 0$ дифференциал тенгламага келамиз.

2. Ушбу $x^2yy'' - x^2(y')^2 - 5xyy' + 4y^2 = 0$ тенглама y , y' , y'' ларга нисбатан иккинчи тартибли, бир жансли. Шунинг учун (4.23) алмаштиришни бажарамиз:

$$x^2 e^{\int z dx} (z' + z^2) e^{\int z dx} - x^2 z^2 e^{2 \int z dx} - 5x z e^{\int z dx} + 4 e^{2 \int z dx} = 0$$

ёки

$$x^2 (z' + z^2) - x^2 z^2 - 5xz + 4 = 0.$$

Бундан биринчи тартибли чиқиқли $z' = \frac{5}{x} z - \frac{4}{x^2}$ дифференциал тенглама ҳосил бўлади. Уни интегралласак, биринчи интеграл $z = C_1 x^3 + \frac{2}{3x}$ топилади. Энди (4.23)

га кўра $y(x)$ ни ҳисоблаймиз: $y = C_2 \sqrt[3]{x^2 e^{\frac{C_1}{6} x^4}}$.

[3. Ушбу $-1 + \frac{yy'''}{y'y''} - 4(y')^3 = 0$ дифференциал тенглама учинчи тартибли бўлиб, уни $\mu = y'y''$ га кўпайтирсак, тўлиқ дифференциалга келади. Ҳақиқатан, кўпайтириш натижасида $(y' \neq 0, y'' \neq 0)$

$$-y'y'' + yy''' - 4(y')^3 y'' = 0$$

ҳосил бўлади. Буни

$$(y'y'' + yy''') - 2y'y'' - 4(y')^2y'' = 0$$

ёки

$$\frac{d}{dx}(yy'') - \frac{d}{dx}(y')^2 - \frac{d}{dx}(y')^4 = 0$$

каби ёзамиз. Энди кўринадики, дифференциал тенгламанинг чап томони тўлиқ дифференциалга келди. Демак, биринчи интегрални ёзамиз: $yy'' - (y')^2 - (y')^4 = C_1$.

4-§. ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ ГРАФИК ИНТЕГРАЛЛАШ

Биз 2-бобда биринчи тартибли дифференциал тенгламаларни тақрибий интеграллаш ҳақида баъзи маълумотларни ўргандик. Иккинчи тартибли дифференциал тенгламаларни ҳам тақрибий интеграллаш методи мавжуд. Бу мавзуни «Ҳисоблаш методлари» предмети чуқур ўрганади. Мазкур параграфда иккинчи тартибли ҳосилга нисбатан ечилган дифференциал тенгламалар учун график интеграллаш усули билан танишамиз.

Бунинг учун аввал иккинчи тартибли ҳосилга нисбатан ечилган тенгламанинг геометрик маъносини аниқлаймиз. Ушбу

$$y'' = f(x, y, y') \quad (4.24)$$

дифференциал тенглама берилган бўлиб, $f(x, y, y')$ функция R^3 фазонинг бирор очиқ D_3 тўпламида аниқланган ва узлуксиз бўлсин. D_3 тўпланинг x, y ўзгарувчиларнинг R^2 текислигига проекцияси D_2 бўлсин: $pr_{R^2} D_3 = D_2 \subset R^2$

Энди $\frac{dy}{dx} = \operatorname{tg} \varphi$ дейлик. Интеграл чизиқларнинг бирор нуқтасида эг.

рилиқ радиуси $R = \frac{(1 + (y')^2)^{3/2}}{|y''|}$ формула билан аниқланади. Маълум.

ки, агар $y'' < 0$ бўлса, қабариклик юқорига, $y'' > 0$ бўлса, қабариклик пастга қараган бўлади. Содда ҳисоблашларни бажарамиз:

$$y' = \operatorname{tg} \varphi, \quad 1 + (y')^2 = 1 + \operatorname{tg}^2 \varphi = \frac{1}{\cos^2 \varphi}, \quad (1 + (y')^2)^{3/2} = \frac{1}{|\cos^3 \varphi|}$$

Шунга кўра

$$|y''| = \frac{1}{|R \cos^3 \varphi|}$$

Демак, (4.24) тенгламани бундай ёзиш мумкин:

$$\frac{1}{|R \cos^3 \varphi|} = |f(x, y, \operatorname{tg} \varphi)|$$

ёки

$$R = \frac{1}{|\cos^3 \varphi| \cdot |f(x, y, \operatorname{tg} \varphi)|} \quad (4.25)$$

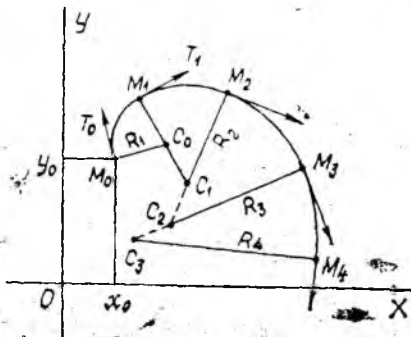
Тўлароқ ёзсак:

$$R = \frac{1}{|\cos^3 \varphi| \cdot |f(x, y, \operatorname{tg} \varphi)|}, \quad \text{агар } y'' > 0 \text{ бўлса,}$$

$$R = -\frac{1}{|\cos^3 \varphi| \cdot |f(x, y, \operatorname{tg} \varphi)|}, \quad \text{агар } y'' < 0 \text{ бўлса.}$$

Топилган (4.25) формуладан қуйидаги натижа келиб чиқади: агар интеграл чизиқда бирор (x, y) нуқта ва шу нуқтада унга ўтказилган уринманинг йўналиши берилган бўлса, у ҳолда (4.24) дифференциал тенглама (x, y) нуқтада интеграл чизиқнинг эгрилик радиусини аниқлайди.

Юқоридаги мулоҳазалардан фойдаланиб, интеграл чизиқни тақрибий ясаш билан шуғулланамиз. Бошланғич шарт, $y(x_0) = y^0$, $y'(x_0) = y'_0$ бўлсин. Координаталари x_0, y_0 бўлган нуқтани M_0 дейлик. Шу M_0 нуқтадан $y'(x_0) = \operatorname{tg} \varphi = = y'_0$ йўналишда M_0T_0 нур ўтказамиз (34-чизма). Сўнгра (4.25) формула бўйича R_0 ни ҳисоблаймиз. M_0T_0 йўналишга перпендикуляр ўтказамиз. Агар $f(x_0, y_0, \operatorname{tg} \varphi) > 0$ бўлса, ўша перпендикулярда M_0 дан R_0 масофада шундай C_0 нуқтани оламизки, M_0T_0 нурни соат стрелкасига қарши йўналишда $\frac{\pi}{2}$ бурчакка бурсак, M_0C_0



34-чизма.

кесма ётган нур ҳосил бўлади.

Агар $f(x_0, y_0, \operatorname{tg} \varphi_0) < 0$ бўлса, аксинча ич тутамиз (34-чизмада $f < 0$ бўлган ҳол чизилган). Энди маркази C_0 нуқтада бўлган R_0 радиусли M_0M_1 ёй чизамиз. Бу ёй M_0T_0 йўналишда олинади. Албатта, M_0M_1 ёй узунлиги қанча кичик бўлса, шунча яхши. $M_1 = = M_1(x_1, y_1)$ ва M_1T_1 эса M_0M_1 ёйга M_1 нуқтада ўтказилган уринма йўналиши бўлсин.

Яна (4.25) формула ёрдамида R_1 ни ҳисоблаш мумкин. M_1T_1 га перпендикуляр ўтказиб, $f(x_1, y_1, \operatorname{tg} \varphi_1)$ нинг ишорасига қараб ўша перпендикулярда M_1 дан R_1 масофада C_1 нуқтани ясаймиз. C_1 нуқтани марказ қилиб, R_1 радиус билан M_1M_2 ёй чизамиз. M_2 нуқтани M_1 нуқтага «яқин» қилиб оламиз. Кейин бу мулоҳазаларни давом эттириб, маълум $[x_0, a]$ интервалда бўлаклари айлана ёйларидан иборат $M_0M_1 \dots M_k$ силлиқ чизиқ чизамиз. Бу чизиқ $[x_0, a]$ интервалда интеграл чизиқнинг тақрибий тасвиридир. Агар $k \rightarrow \infty$ да лимитга ўтилса, $\lim_{k \rightarrow \infty} M_0M_1 \dots M_k = \varphi(x)$, $x \in [x_0, a]$ келиб чиқади ($\varphi(x)$ — интеграл чизиқ). Бунинг исботига тўхталмаймиз.

Ушбу $y'' = 2$ содда ҳолда $f(x, y, y') = 2 > 0$, $y'' > 0$. Энди $y(0) = 0$, $y'(0) = 0$ бошланғич шартни қаноатлантирган интеграл чизиқни юқоридаги усул билан тақрибий чизиш қийин эмас (35-чизма). Содда ҳисоблашлар кўрсатадики, $f(0, 0, 0) = 2$, $R_0 = \frac{1}{2}$,

M_0T_0 — абсцисса ўқининг мусбат йўналиши, $\varphi_0 = 0$, $f(x_1, y_1, \operatorname{tg} \varphi_1) = 2$,

Ю қоридаги тенгламада ўзгарувчилари аж ралади:

$$\frac{dp}{p\sqrt{1+p^2}} = \frac{a}{v} \frac{dy}{y}.$$

(4.28) дан $y > 0$, $X - x > 0$ бўлгани учун $p < 0$ келиб чиқади. Буни ҳисобга олиб, юқоридаги тенгламани интеграллаймиз:

$$\frac{1}{p} + \sqrt{\left(\frac{1}{p}\right)^2 + 1} = (C_1 y)^{\frac{a}{v}}.$$

Фаразга кўра $x_0 = X_0$ ва v_0 вектор пастига вертикал йўналган бўлади. Шунинг учун $\left. \frac{dy}{dx} \right|_{t=0} = p_0 = \infty$, $\frac{1}{p_0} = 0$ бўлади. Бундан фойдалансак, $C_1 = \frac{1}{y_0}$ га эга бўламиз. Шунга кўра:

$$\frac{1}{p} + \sqrt{\left(\frac{1}{p}\right)^2 + 1} = \left(\frac{y}{y_0}\right)^{\frac{a}{v}}. \quad (4.30)$$

Энди (4.30) ни

$$\frac{1}{\frac{1}{p} + \sqrt{\left(\frac{1}{p}\right)^2 + 1}} = \left(\frac{y}{y_0}\right)^{-\frac{a}{v}}$$

кўринишда ёзиб, унда чап томоннинг [маҳражини илдиздан чиқарамиз:

$$-\frac{1}{p} + \sqrt{\left(\frac{1}{p}\right)^2 + 1} = \left(\frac{y}{y_0}\right)^{-\frac{a}{v}}. \quad (4.31)$$

(4.30) ва (4.31) лардан

$$\frac{2}{p} = \left(\frac{y}{y_0}\right)^{\frac{a}{v}} - \left(\frac{y}{y_0}\right)^{-\frac{a}{v}}$$

ёки

$$dx = \frac{1}{2} \left\{ \left(\frac{y}{y_0}\right)^{\frac{a}{v}} - \left(\frac{y}{y_0}\right)^{-\frac{a}{v}} \right\} dy. \quad (4.32)$$

Кейинги мулоҳазалар a ва v лар орасидаги муносабатга боғлиқ. Аввал $v > a$ бўлсин. (4.32) ни интеграллаймиз:

$$x = \frac{y_0}{2\left(1 + \frac{a}{v}\right)} \left(\frac{y}{y_0}\right)^{1 + \frac{a}{v}} - \frac{y_0}{2\left(1 - \frac{a}{v}\right)} \left(\frac{y}{y_0}\right)^{1 - \frac{a}{v}} + C_2. \quad (4.32')$$

Бундан $y = y_0$ бўлганда $C_2 = y_0 \frac{av}{v^2 - a^2} + x_0$ келиб чиқади. M

нуқта P нуқта билан устма-уст тушса, u ҳолда $y = 0$ бўлади. Юқоридаги муносабатдан $y = 0$ бўлганда

$$x_1 = C_1 = x_0 + \frac{ay_0}{v\left(1 - \frac{a^2}{v^2}\right)} = x_0 + y_0 \frac{av}{v^2 - a^2}.$$

P нуқта $x_1 - x_0$ масофани a тезлик билан босиб ўтгани учун сарф этилган вақт

$$T = \frac{x_1 - x_0}{a} = \frac{y_0 v}{v^2 - a^2} \quad (4.33)$$

бўлади. Демак, $v > a$ бўлганда ўйин чекли вақт T да тугайди.

Энди $v = a$ бўлсин. Бунда (4.32) ушбу

$$dx = \frac{1}{2} \left(\frac{y}{y_0} - \frac{y_0}{y} \right) dy$$

кўринишда ёзилади. Уни интегралласак:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{y^2}{2y_0} - y_0 \ln y \right) = x + C_2.$$

Бундан $y(x_0) = y_0$ га кўра $C_2 = \frac{1}{2} \left(\frac{y_0}{2} - y_0 \ln y_0 \right) - x_0$ келиб чиқади. Шундай қилиб, қувлаш чизигининг тенгламаси

$$x = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{2y_0} (y^2 - y_0^2) - y_0 \ln \frac{y_0}{y} \right] + x_0 \quad (4.34)$$

каби ёзилади.

Топилган чизиқ $M_0(x_0, y_0)$ нуқтадан ўтиши равшан. Агар $y \rightarrow 0 +$ да лимитга ўтсак, $-y_0 \ln \frac{y_0}{y} \rightarrow +\infty$ ва демак, $x \rightarrow +\infty$. Бундан кўринадики, чекли вақтда M нуқта P нуқтани қувиб етолмайди, яъни ўйин тугамайди.

Шубҳасиз, $v < a$ бўлганда ҳам ўйин тугамайди. (4.32') муносабатдан $y \rightarrow 0 +$ да $x \rightarrow +\infty$.

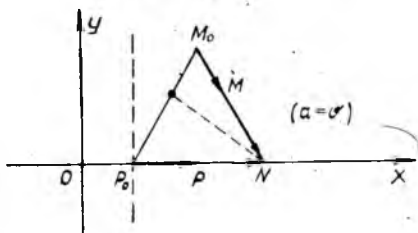
Шундай қилиб, масаланинг қўйилишидаги уч саволга ҳам жавоб берилди.

Юқорида қўрилган масалада P_0 ва M_0 нуқталар бир вертикалда жойлашган эди. Тулалик учун бошқа ҳолларни қисқача эслатиб ўтамиз. Агар M_0 нуқта P_0 нуқтада ўриятилган вертикалдан ўнгда жойлашган бўлса, u ҳолда

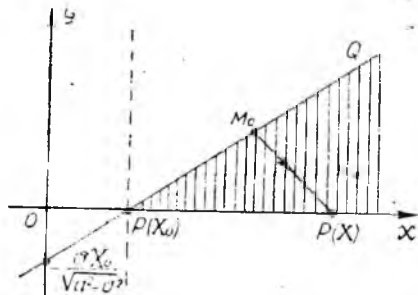
1) $v > a$ бўлганда M нуқта P нуқтага етиб олиши учун, масалан, ҳар бир моментда тезлик векторини P га йўналтириш мумкин.

2) $v = a$ бўлганда $M_0 P_0$ кесманинг ўртасидан перпендикуляр ўтказиб, уни абсцисса ўқи билан кесишгунча давом эттирамиз. Кесишиш нуқтасини N десак, M нуқта $M_0 N$ чизиги бўйлаб ҳаракат қилиши лозим бўлади. Ҳақиқатан, $\triangle P_0 M_0 N$ тенг ёнли бўлиб $P_0 N = M_0 N$. Шунинг учун $v = a$ бўлганда M нуқта $M_0 N$ бўйлаб N га келганда P нуқта P_0 дан N га келади (36-чизма).

3) $v < a$ бўлганда ҳам баъзи $M_0(x_0, y_0)$, $x_0 > X_0$, $y_0 \geq 0$ нуқталардан P нуқтани қувиб етиш мумкин. Шундай нуқталар тўпламини топайлик. P нуқтанинг ўзгарувчи координатаси X бўлсин. M_0P кесманинг узунлиги $S = \sqrt{(X - x_0)^2 + y_0^2}$. Бу масофани M нуқта $t = \frac{S}{v}$ вақтда босиб ўтади. Худди шу вақтда P нуқта $X - X_0$



36 - чизма.



37 - чизма.

масофани ўтади, яъни $t = \frac{X - X_0}{a}$. Демак, $\frac{S}{v} = \frac{X - X_0}{a}$ тенгликка эгамиз. Бундан:

$$X = (aS + vX_0) \frac{1}{v} \text{ ёки } X = \frac{a\sqrt{(X - x_0)^2 + y_0^2} + vX_0}{v}.$$

Энди x ни топайлик:

$$[vX - vX_0]^2 = a^2 [(X - x_0)^2 + y_0^2]$$

ёки

$$(v^2 - a^2)X^2 + 2(a^2x_0 - v^2X_0)X + v^2X_0^2 - a^2(x_0^2 + y_0^2) = 0.$$

Бу X га нисбатан квадрат тенглама бўлиб, унинг дискриминанти:

$$D = a^2 [v^2(x_0 - X_0)^2 + (v^2 - a^2)y_0^2].$$

Масала ечимга эга бўладиган (x_0, y_0) нуқталар учун $D \geq 0$ тенгсизлик бажарилади. Бу тенгсизликни

$$y_0 \leq \frac{v}{\sqrt{a^2 - v^2}} x_0 - \frac{vX_0}{\sqrt{a^2 - v^2}} \quad (4.35)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Шу тенгсизликни қаноатлантирадиган (x_0, y_0) нуқталар тўплами изланган тўплам бўлиб, I чоракнинг PM_0Q нур билан абсцисса ўқи орасида жойлашган қисмидан иборат (37-чизма). Шу каби қувлаш вақтини ҳам ҳисоблаш мумкин. X га нисбатан квадрат тенгламанинг тегишли илдизи

$$X_1 = \frac{-(a^2x_0 - v^2X_0) + a\sqrt{v^2(x_0 - X_0)^2 + (v^2 - a^2)y_0^2}}{v^2 - a^2}, \quad (4.36)$$

демак, қувлаш вақти

$$T = \frac{X_1 - X_0}{a} = \frac{a(X_0 - x_0) + \sqrt{v^2(x_0 - X_0)^2 + (v^2 - a^2)y_0^2}}{v^2 - a^2}.$$

Қўрилган ҳолда қувлаш траекториясининг дифференциал тенгламаси M_0P тўғри чизиқнинг бурчак коэффициенти орқали ёзилади:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{y_0}{x_0 - X_1}, \quad y(x_0) = y_0.$$

бу ерда X_1 юқоридаги (4.36) формула орқали берилган.

Машқ. M ва P нуқталар бошланғич моментда бир вертикалда жойлашган. $v > a$ бўлганда M нуқта P ни энг тез қувиб етиши учун қандай стратегияни қўлланиш лозим? Энг тез қувиб етиш вақти ҳисоблансин.

n*-ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР*1-§. *n*-ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ УМУМИЙ ХОССАЛАРИ**

1. *n*-тартибли дифференциал тенгламаларнинг муҳим хусусий ҳоли *n*-тартибли чизиқли дифференциал тенгламалар бўлиб, улар

$$y^{(n)} + p_1(x)y^{(n-1)} + \dots + p_{n-1}(x)y' + p_n(x)y = g(x) \quad (5.1)$$

кўринишда ёзилади. Бу ерда $p_1(x), \dots, p_{n-1}(x), g(x)$ функциялар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлиб, $g(x)$ функция (5.1) тенгламанинг ўнг томони ёки эркин ҳади, $p_1(x), \dots, p_n(x)$ функциялар эса унинг коэффициентлари деб юритилади.

Агар (5.1) тенгламада $g(x)$ функция I интервалда айнан нолга тенг бўлмаса, у ҳолда (5.1) тенглама чизиқли бир жинсли бўлмаган тенглама дейилади. Агар $g(x) \equiv 0, x \in I$ бўлса, мос дифференциал тенглама

$$y^{(n)} + p_1(x)y^{(n-1)} + \dots + p_n(x)y = 0 \quad (5.2)$$

чизиқли бир жинсли тенглама дейилади.

Энди (5.1) дифференциал тенглама учун Коши масаласи ечимининг мавжудлиги ва ягоналиги билан шуғулланамиз. (5.1) тенгламани юқори ҳосиллага нисбатан ечиш мумкин:

$$y^{(n)} = g(x) - p_1(x)y^{(n-1)} - p_2(x)y^{(n-2)} - \dots - p_n(x)y. \quad (5.3)$$

4-бобдаги белгилашга кўра

$$f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) = g(x) - p_1(x)y^{(n-1)} - \dots - p_n(x)y. \quad (5.4)$$

Бу функция $D_{n+1} = \{x, y, \dots, y^{(n-1)} : x \in I, -\infty < y^{(i)} < +\infty, i = 0, 1, \dots, n-1\}$ соҳада аниқланган. Агар $p_1(x), \dots, p_n(x), g(x)$ функциялар ёпиқ $[x_1, x_2] \subset I$ интервалда узлуксиз бўлса, у ҳолда (5.4) функция тегишли D_{n+1} соҳада, узлуксиз ва y, y', \dots, y^{n-1} лар бўйича Липшиц шартини қаноатлантиради. Ҳақиқатан, f функция $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ лар бўйича $-\infty < y^{(i)} < +\infty (i = 0, 1, \dots, n-1)$ интервалда узлуксиз ва узлуксиз ҳосилаларга эга, чунки $\frac{\partial f}{\partial y^{(i)}} = -p_{n-i}(x)$ ва $p_{n-i}(x)$ $[x_1, x_2]$ да узлуксиз.

Агар $\max_{x \in [x_1, x_2]} \left| \frac{\partial f}{\partial y^{(i)}} \right| = L_i, i = 0, 1, \dots, n-1, \max(L_0, L_1, \dots, L_{n-1}) = L$

$\dots, L_{n-1}) = L$ десак, f функция $[x_1, x_2]$ да $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ лар бўйича L константа билан Липшиц шартини қаноатлантиради. Бундан $x_0 \in [x_1, x_2]$ учун (5.1) тенглама $y(x_0) = y_0, y^{(i)}(x_0) = y_0^{(i)}$ шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эгаллиги келиб чиқади. Аммо бу ечим $[x_1, x_2]$ интервалда аниқланган бўладими? — деган савол туғилади. Пикар теоремасига кўра тегишли ечим $|x - x_0| \leq h$ да аниқланган бўлиб, $h = \min \left(a, \frac{b}{\max(M, |y|, |y'|, \dots, |y^{(n-1)}|)} \right)$ бўлади. Бунда $|f| \leq M, |y^{(i)} - y_0^{(i)}| \leq b, i = 0, 1, \dots, n-1$. Кўрилатгани (5.1) чизиқли дифференциал тенглама учун b етарли катта бўлиши мумкин. Шунга ўхшаш $M, |y|, |y'|, \dots, |y^{(n-1)}|$ миқдорлар $|x - x_0| \leq a$ интервалда f функция ва $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ лар қанчалик тез ўсишига боғлиқ. Шунинг учун (5.1) тенглама ечимининг аниқланиш интервали Пикар теоремаси ёрдамида яна тўлароқ аниқланиши лозим. Биринчи тартибли чизиқли дифференциал тенгламаларнинг нормал системаси учун ечимнинг мавжудлиги ва ягоналиги ҳақида теорема (Пикар, Коши, Пеано) 7-бобда кўрилади. Унда кўрамизки, (5.1) дифференциал тенгламанинг тегишли бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими унинг коэффициентлари ва ўнг томони I интервалда аниқланган бўлади. Бошқача айтганда, 5.1 чизиқли дифференциал тенглама учун I интервал ечим мавжудлигининг **максимал интервали**, тегишли ечим эса давомсиз бўлади. Бу n -тартибли чизиқли дифференциал тенгламаларнинг муҳим хоссасидир.

Агар алоҳида айтилмаган бўлса, кейинги мулоҳазаларда $p_1(x), p_2(x), \dots, p_n(x)$ коэффициентлар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз деб фараз этилади.

2. Энди (5.1) дифференциал тенгламанинг яна муҳим икки хоссасига қисқача тўхталамиз.

1) Эркин ўзгарувчини алмаштириш натижасида (5.1) дифференциал тенглама яна чизиқли дифференциал тенгламага ўтади.

Агар $x = \psi(\xi), \psi(\xi) \in C^n, \psi'(\xi) \neq 0$ алмаштиришни бажарсак, бевосита ҳисоблашларни амалга ошириб, ушбу

$$\frac{1}{[\psi'(\xi)]^n} \frac{d^n y}{d\xi^n} + b_1(\xi) \frac{d^{n-1} y}{d\xi^{n-1}} + \dots + b_{n-1}(\xi) \frac{dy}{d\xi} + b_n(\xi) y = g(\psi(\xi))$$

кўринишдаги тенгламага келамиз. Бу тенгламанинг чап ва ўнг томонларини $[\psi'(\xi)]^n$ га кўпайтириб, яна (5.1) типдаги дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз.

2) Номаълум функцияни чизиқли алмаштириш натижасида (5.1) тенглама яна чизиқли дифференциал тенгламага ўтади.

Агар $y = u(x)z + v(x), u(x) \in C^n, v(x) \in C^n, u(x) \neq 0$ алмаштиришни бажарсак, (5.1) тенглама яна шу типдаги тенгламага ўтади. Бунга бевосита ҳисоблашлар ёрдамида ишониш мумкин. Эслатиб ўтамизки, $v(x) \neq 0$ бўлганда бир жинсли чизиқли дифференциал тенглама, умуман айтганда, яна бир жинсли тенгламага ўтмайди.

Агар $v(x) \equiv 0$ бўлса, $y = u(x)z$ алмаштириш бир жинсли тенгламани яна бир жинслига ўтказди. Шу алмаштиришдан z бўйича дифференциал тенгламада $z^{(n-1)}$ ҳосилани чиқариб ташлашда ҳам фойдаланилади. Бунинг учун $z^{(n-1)}$ ҳосила олдидаги коэффициент $u(x)$ ни танлаш ҳисобига нолга айланиши лозим. Ҳақиқатан, $y = u(x)z$ алмаштириш натижасида (5.2) чиқиқли бир жинсли тенглама ушбу

$$u(x)z^{(n)} + (nu'(x) + p_1^{(x)}u(x))z^{(n-1)} + \dots = 0$$

тенгламага келади. Бундан $nu'(x) + p_1(x)u(x)$ ни нолга тенгласак, биринчи тартибли ўзгарувчилари ажраладиган $nu'(x) + p_1(x)u(x) = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бизга тегишли алмаштириш учун бирор $u(x)$ функция етарли бўлганидан уни

$$u(x) = e^{-\frac{1}{n} \int p_1(x) dx} \quad (5.4)$$

деб танлашимиз мумкин.

2-§. n -ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ ТЕНГЛАМАЛАР

1. Энди (5.2) дифференциал тенгламани алоҳида ўрганайлик. Номаълум функция $y(x)$ га нисбатан (5.2) тенгламанинг чап томонида кўрсатилган амаллар (дифференциаллаш, $p_i(x)$ функцияларга кўпайтириш ва қўшиш) қўлланиш натижаси n -тартибли чиқиқли дифференциал оператор деб юритилади ва $L[y]$ деб белгиланади, яъни:

$$L[y] \equiv y^{(n)} + p_1(x)y^{(n-1)} + \dots + p_{n-1}(x)y' + p_n(x)y. \quad (5.5)$$

Бу оператор ёрдамида (5.1) ва (5.2) тенгламалар

$$L_1[y] = g(x). \quad (5.1')$$

$$L[y] = 0 \quad (5.2')$$

кўринишда ёзилади.

Киритилган $L[y]$ операторнинг қуйидаги муҳим икки хоссаси бор:

1°. $L[y_1 + y_2] = L[y_1] + L[y_2]$, $y_1 \in C^n$, $y_2 \in C^n$; 2°. $L[Cy] = CL[y]$, $y \in C^n$, $C = \text{const}$. Бу хоссалар аслида ҳақиқий ўзгарувчининг комплекс функциялари учун ҳам ўринли, C ҳам комплекс сон бўлиши мумкин. Аммо бу ҳақда тўла маълумот 4-§ да берилади. Биринчи хоссани исбот этиш учун (5.5) ифодадаги y ва унинг ҳосилалари ўрнига $y_1 + y_2$ ва унинг ҳосилаларини қўямиз:

$$\begin{aligned} L[y_1 + y_2] &= (y_1 + y_2)^{(n)} + p_1(x)(y_1 + y_2)^{(n-1)} + \dots + p_{n-1}(x)(y_1 + y_2)' + p_n(x)(y_1 + y_2) = (y_1^{(n)} + p_1(x)y_1^{(n-1)} + \dots + p_{n-1}(x)y_1' + p_n(x)y_1) + (y_2^{(n)} + p_1(x)y_2^{(n-1)} + \dots + p_{n-1}(x)y_2' + p_n(x)y_2) = \\ &= L[y_1] + L[y_2]. \end{aligned}$$

Бу хоссадан ушбу

$$L \left[\sum_{i=1}^k y_i \right] = \sum_{i=1}^k L[y_i], \quad y_i \in C^n \quad (k \text{ — ихтиёрий натурал сон})$$
 формуланинг тўғрилиги келиб чиқади.

Иккинчи хосса ҳам биринчиси каби исбот этилади. Юқоридаги икки хоссадан ушбу натижа келиб чиқади:

$$L \left[\sum_{i=1}^k C_i y_i \right] = \sum_{i=1}^k C_i L[y_i], \quad (5.6)$$

C_1, C_2, \dots, C_k — ихтиёрий ўзгармас сонлар. $L[y]$ операторнинг юқорида келтирилган хоссаларига асосланиб муҳим теоремаларни исбот этиш мумкин.

5.1-теорема. Агар $y_1(x), y_2(x)$ функциялар I интервалда (5.2') тенгламанинг ечимлари бўлса, y ҳолда $y_1(x) + y_2(x)$ функция ҳам I интервалда (5.2') нинг ечими бўлади.

Исбот. Теореманинг шартига кўра $L[y_1] = 0, L[y_2] = 0$. Бундан 1° хоссага кўра $L[y_1 + y_2] = L[y_1] + L[y_2] = 0$. Теорема исбот бўлди.

5.2-теорема. Агар $y_1(x)$ функция I интервалда (5.2') нинг ечими бўлса, y ҳолда $Cy_1(x)$ (C — ихтиёрий ўзгармас) функция ҳам шу I интервалда (5.2) тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. Шартга кўра $L[y_1] = 0$. 2° хоссага кўра бундан $L[Cy_1] = CL[y_1] = 0$ келиб чиқади. Теорема исбот бўлди.

5.1-натижа. Агар $y_1(x), y_2(x), \dots, y_k(x)$ функциялар I интервалда (5.2') тенгламанинг ечими бўлса, y ҳолда шу интервалда $\sum_{i=1}^k C_i y_i(x)$ функция ҳам (5.2') нинг ечими бўлади.

Исботи 5.1- ва 5.2-теоремалардан келиб чиқади.

5.3-теорема. Агар коэффициентлари $p_i(x), x \in I (i = 1, 2, \dots, n)$ ҳақиқий бўлган (5.2') тенглама $y(x) = u(x) + iv(x)$ комплекс ечимга эга бўлса, y ҳолда $u(x)$ ва $v(x), x \in I$ функцияларнинг ҳар бири (5.2') тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. $L[u(x) + iv(x)] \equiv 0$ дан $L[u(x)] + iL[v(x)] = 0$ га эга бўламиз. Бу айният бажарилиши учун $L[u(x)] \equiv 0, L[v(x)] \equiv 0$ бўлиши зарур ва етарли. Теорема исбот бўлди.

Агар 5.1-натижада $k = n$ бўлса, y ҳолда n та ихтиёрий ўзгармасни ўз ичига олган

$$y = C_1 y_1(x) + C_2 y_2(x) + \dots + C_n y_n(x) \quad (5.7)$$

функция ҳам (5.2') тенгламанинг ечими бўлади. (5.2') тенглама n -тартибли бўлганидан унинг умумий ечими формуласи n та ихтиёрий ўзгармасни ўз ичига олиши лозимлигини биз 4-бобдан биламиз. Ундай бўлса, (5.7) формула билан берилган функция (5.2') тенглама учун умумий ечим бўла оладими? Бу саволга жавоб $y_1(x), \dots, y_n(x)$ ечимлар орасидаги муносабатга боғлиқ.

2. Бирор I интервалда аниқланган $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар берилган бўлсин.

5.1- таъриф. Агар бир вақтда нолга тенг бўлмаган шундай $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k$ ўзгармас сонлар mavжуд бўлсаки, I интервалда ушбу

$$\alpha_1\varphi_1(x) + \alpha_2\varphi_2(x) + \dots + \alpha_k\varphi_k(x) \equiv 0 \quad (5.8)$$

айният ўринли бўлса, у ҳолда $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда чизиқли боғлиқ дейилади.

Агар юқорида айтилган $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k$ сонлар mavжуд бўлмаса, яъни (5.8) айнйият ўзгармасларнинг фақат нолга тенг қийматларидагина ўринли бўлса, у ҳолда $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда чизиқли эркин дейилади.

5.2- натижа. Агар I интервалда $\varphi_i(x) \equiv 0, 1 \leq i \leq k$ бўлса, у ҳолда $\varphi_1(x), \dots, \varphi_i(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда чизиқли боғлиқ бўлади. Ҳақиқатан,

$$C_i \neq 0, C_1 = C_2 = \dots = C_{i-1} = C_{i+1} \dots = C_k = 0$$

деб танласак, $\sum_{j=1}^k C_j^2 \neq 0$ ва $C_i\varphi_i(x) \equiv 0$ бўлади.

Агар $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \dots, \lambda_m$ — баъзи комплекс сонлар, $f_1(x), f_2(x), \dots, f_m(x)$ лар x га нисбатан кўпхадлар бўлса, ушбу

$$F(x) = f_1(x)e^{\lambda_1 x} + f_2(x)e^{\lambda_2 x} + \dots + f_m(x)e^{\lambda_m x}$$

кўринишда ёзиладиган ҳар бир $F(x)$ функция квазикўпхад дейилади,

5.1- лемма. Ушбу $F(x) = f_1(x)e^{\lambda_1 x} + f_2(x)e^{\lambda_2 x} + \dots + f_m(x)e^{\lambda_m x}$ квазикўпхад берилган ва $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$ лар ўзаро турли сонлар бўлсин. Агар шу квазикўпхад бирор I интервалда айнан нолга тенг бўлса, у ҳолда ҳатта $f_1(x), f_2(x), \dots, f_m(x)$ кўпхадлар айнан нолга тенг бўлади.

Исбот. Исботни m сони бўйича индукция билан исботлаймиз. m сонни квазикўпхаднинг тартиби деб атаймиз. $m = 1$ бўлганда 5.1- лемма тўғри, чунки бу ҳолда $F(x) = f_1(x)e^{\lambda_1 x}$ ва $f_1(x)e^{\lambda_1 x} \equiv 0, x \in I$ айнйиятдан $f_1(x) \equiv 0, x \in I$ келиб чиқади. Энди $m - 1$ дан $m(m > 2)$ га индуктив ўтишни бажарамиз. Агар $F(x)$ квазикўпхад I интервал да айнан нолга тенг бўлса, у ҳолда бу натижа ушбу

$$G(x) = p^{l+1}(F(x)e^{-\lambda_m x})$$

квазикўпхад учун ҳам ўринли (бу ерда p — дифференциаллаш оператори, l эса $f_m(x)$ кўпхаднинг даражаси). Бевосита ҳисоблаш ёрдамида

$$G(x) = g_1(x)e^{(\lambda_1 - \lambda_m)x} + g_2(x)e^{(\lambda_2 - \lambda_m)x} + \dots + g_{m-1}(x)e^{(\lambda_{m-1} - \lambda_m)x}$$

ни кўрсатиш мумкин, бунда

$$g_i(x) = (p + \lambda_i - \lambda_m)^{i+1} f_i(x), \quad i = 1, 2, \dots, m-1.$$

$G(x)$ квазикўпҳаднинг тартиби $m-1$ га тенг. Шу $G(x)$ квазикўпҳад I интервалда айнан нолга тенг бўлгани учун индукция фарезига кўра барча $g_1(x), g_2(x), \dots, g_{m-1}(x)$ кўпҳадлар I да айнан нолга тенг. Фараз этайлик, $f_1(x), \dots, f_{m-1}(x)$ кўпҳадлардан биронтаси (масалан, $f_1(x)$), нолга тенг бўлмасин, яъни $f_1(x) \neq 0, x \in I$. Шу $f_1(x)$ кўпҳаднинг даражаси k бўлсин, яъни $f_1(x) = a_0 x^k + a_1 x^{k-1} + \dots + a_k$, бунда $a_0 \neq 0$. Бевосита текшириш мумкинки:

$$g_1(x) = (p + \lambda_1 - \lambda_m)^{i+1} f_1(x) = (\lambda_1 - \lambda_m)^{i+1} a_0 x^k + \dots$$

Энди $g_1(x) \equiv 0, x \in I$ айниятга кўра $(\lambda_1 - \lambda_m)^{i+1} a_0 = 0$ тенгликка эга бўламиз. Аммо $\lambda_1 \neq \lambda_m$ га кўра бундан $a_0 = 0$ келиб чиқади. Бу зиддиятлик $f_1(x), \dots, f_{m-1}(x)$ кўпҳадлар I да айнан нолга тенглигини исботлайди. Демак, $F(x) = f_m(x) l^{m \cdot x}$ га эгамиз. Бундан $F(x) \equiv 0$ бўлиши учун $f_m(x)$ кўпҳаднинг барча коэффициентлари нолга тенглиги келиб чиқади. Шундай қилиб, $F(x) \equiv 0, x \in I$ айният ўринли бўлса, $f_m(x) \equiv 0, x \in I$ айниятлар ҳам ўринли бўлиши исбот этилди.

5.1- лемма исботланди.

Мисоллар. 1. Ушбу $1, x, x^2, \dots, x^k$ функциялар $(-\infty, +\infty)$ интервалда аниқланган бўлиб, улар шу интервалда чизиқли эркли. Бу тасдиқ ихтиёрий, чекли интервалда ҳам ўринли.

Агар тескарисини фараз этсак, бир вақтда нолга тенг бўлмаган $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k$ лар (яъни $\sum_{j=0}^k \alpha_j^c \neq 0$) учун кўрилатган чекли ёки чексиз интервалдан олинган x нинг барча қийматларида

$$\alpha_0 + \alpha_1 x + \alpha_2 x^2 + \dots + \alpha_k x^k \equiv 0$$

айният ўринли бўлиши керак. Аммо алгебранинг асосий теоремасига кўра бу тенглик x нинг кўп бўлса k та қийматидагина ўринли. Бу зиддият юқоридаги фикрни исботлайди.

2. Ушбу

$$e^{k_1 x}, e^{k_2 x}, \dots, e^{k_s x}, \quad k_i \neq k_j, \quad i \neq j$$

функциялар исталган I интервалда чизиқли эркли.

Буни исбот этиш учун шу функциялар I интервалда чизиқли боғлиқ бўлсин дейлик, яъни бир вақтда нолга тенг бўлмаган шундай $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_s$ сонлар мавжудки, I интервалда

$$F(x) = \alpha_1 e^{k_1 x} + \alpha_2 e^{k_2 x} + \dots + \alpha_s e^{k_s x} \equiv 0$$

айният ўринли. Бу айниятнинг чап томонида турган функция квазикўпҳад бўлиб, унда $f_1(x) = \alpha_1, \dots, f_s(x) = \alpha_s$. 5.1- леммага кўра $F(x) \equiv 0$ айният бажарилса, ундан $\alpha_1 = \alpha_2 = \dots = \alpha_s = 0$ келиб чиқади. Бу эса $\alpha_1, \dots, \alpha_s$ ларнинг танланишига зид. Демак, берилган функциялар I интервалда чизиқли эркли.

3. Агар $k_i \neq k_j, i \neq j$ бўлса, ушбу

$$\begin{pmatrix} e^{k_1 x}, & x e^{k_1 x}, & \dots, & x^{s_1} e^{k_1 x}, \\ e^{k_2 x}, & x e^{k_2 x}, & \dots, & x^{s_2} e^{k_2 x}, \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ e^{k_p x}, & x e^{k_p x}, & \dots, & x^{s_p} e^{k_p x} \end{pmatrix} \quad (5.9)$$

функциялар ихтиёрий I интервалда чизиқли эркли. Улар чизиқли боғлиқ бўлсин дейлик. Бу ҳолда бир вақтда нолга тенг бўлмаган шундай $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_N$, $N = S_1 + \dots + S_p + P$ сонлар мавжуд бўладикки, (5.9) нинг 1-йўл функцияларини мос равишда $\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_{s_1}$ га, 2-йўл функцияларини $\alpha_{s_1+1}, \alpha_{s_1+2}, \dots, \alpha_{s_1+s_2+1}$ га ва χ . к. охирги йўл функцияларини $\alpha_{s_1 + \dots + s_{p-1} + (p-1) + 1}, \alpha_{s_1 + \dots + s_{p-1} + s_p + (p-1) + 1}$ га кўпайтириб қўшсак, натижада ушбу

$$F(x) = Q_1(x)e^{k_1 x} + Q_2(x)e^{k_2 x} + \dots + Q_p(x)e^{k_p x} \equiv 0$$

айниятни ҳосил қиламиз. Бу ерда $Q_1(x), Q_2(x), \dots, Q_p(x)$ лар мос равишда тартиби s_1, s_2, \dots, s_p лардан иборат бўлган кўпҳадлардир. Яна 1-леммага кўра шу айниятдан $Q_1(x), Q_2(x), \dots, Q_p(x)$ кўпҳадлар I интервалда айнан нолга тенг бўлиши келиб чиқади, яъни барча $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_N$ сонлар нолга тенг бўлиши келиб чиқади. Бу эса зиддият. Демак, (5.9) функциялар системаси I интервалда чизиқли эркли функциялар системасидан иборат.

4. Ихтиёрий I интервалда ушбу $1, \cos x, \cos^2 \frac{x}{2}$ функциялар чизиқли боғлиқдир. Ҳақиқатан, $\alpha_1 \cdot 1 + \alpha_2 \cdot \cos x + \alpha_3 \cdot \cos^2 \frac{x}{2} \equiv 0$ ифодада $\alpha_1 = 1, \alpha_2 = 1, \alpha_3 = -2$ дейилса, тригонометриядаги $1 + \cos x \equiv 2 \cos^2 \frac{x}{2}$ (бунда x — ихтиёрий) айният ҳосил бўлади.

Ма ш қ. 1. Ихтиёрий I интервалда $\varphi_1(x) = \cos x, \varphi_2(x) = \sin x$ функциялар чизиқли эркли экани исботлансин,

2. Ихтиёрий I интервалда $\varphi_1(x) = 1, \varphi_2(x) = \sin x, \varphi_3(x) = \sin^2 \frac{x}{2}$ функциялар чизиқли боғлиқ экани исботлансин.

3. Қандай интервалда $\varphi_1(x) = 1, \varphi_2(x) = \operatorname{tg}^2 x, \varphi_3(x) = \sec^2 x$ функциялар чизиқли боғлиқ бўлади?

4. Ушбу $\varphi_1(x) = x, \varphi_2(x) = 2x, \varphi_3(x) = \operatorname{arcsin} x$ функциялар чизиқли эрклими ёки боғлиқми? Қандай интервалда?

3. Юқорида функцияларнинг чизиқли боғлиқлиги ва эрклилиги текширилди. Текшириш таъриф бўйича олиб борилди. Агар $\varphi_1(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлишидан ташқари яна баъзи шартларни қаноатлантирса, текшириш соддалашади. Шу мақсадда $\varphi_1(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда $(k-1)$ -тартибгача узлуксиз ҳосилаларга эга бўлсин, дейлик, яъни $\varphi_i(x) \in C^{k-1}(I)$ Ушбу

$$W(x) = W[\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_k] = \begin{vmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 & \dots & \varphi_k \\ \varphi_1' & \varphi_2' & \dots & \varphi_k' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \varphi_1^{(k-1)} & \varphi_2^{(k-1)} & \dots & \varphi_k^{(k-1)} \end{vmatrix} \quad (5.10)$$

детерминант Вронский детерминанти ёки вронскиан дейлади.

5.4.-теорема. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялар I интервалда чизиқли боғлиқ бўлиб, $(k-1)$ -тартибгача узлуксиз ҳосилаларга эга бўлса, у ҳолда I интервалда бу функциялардан тузилган Вронский детерминанти айнан нолга тенг бўлади.

Исбот. Теореманинг шартига кўра, $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k, \sum_{i=1}^k \alpha_i^2 \neq 0$ лар учун I интервалда

$$\alpha_1 \varphi_1(x) + \alpha_2 \varphi_2(x) + \dots + \alpha_k \varphi_k(x) \equiv 0$$

айният ўринли. Уни $(k-1)$ марта дифференциаллаб,

$$\alpha_1 \varphi_1'(x) + \alpha_2 \varphi_2'(x) + \dots + \alpha_k \varphi_k'(x) \equiv 0,$$

$$\alpha_1 \varphi_1^{(k-1)}(x) + \alpha_2 \varphi_2^{(k-1)}(x) + \dots + \alpha_k \varphi_k^{(k-1)}(x) \equiv 0$$

айниятларни ҳосил қиламиз. Бу айтиётларни $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_k$ ларга нисбатан тенгламаларнинг бир жинсли системаси деб қараш мумкин.

Аммо $\sum_{i=1}^k \alpha_i^2 \neq 0$ бўлгани учун бу система тривиалмас (тривиал бўлмаган) ечимга эга.

Алгебрадаги маълум теоремадан системанинг детерминанти (яъни Вронский детерминанти) айнан нолга тенг бўлиши келиб чиқади.

Эслатма. Исбот этилган теорема функцияларнинг чизиқли боғлиқ бўлиши учун фақат зарурий шартни беради. Бошқача айтганда агар бирор L интервалда $(k-1)$ марта узлуксиз дифференциалланувчи $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_k(x)$ функциялардан тузилган Вронский детерминанти айнан нолга тенг бўлса, бундан у функцияларнинг чизиқли боғлиқлиги, умуман айтганда, келиб чиқмайди.

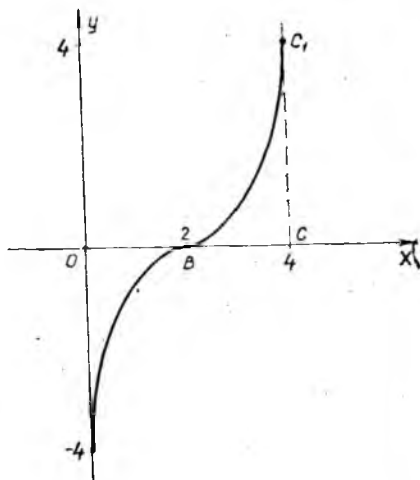
Масалан, қуйидаги икки функцияни олайлик (38-чизма)

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} (x-2)^3, & 0 \leq x \leq 2, \\ 0, & 2 \leq x \leq 4, \end{cases} \quad \begin{matrix} (38\text{-чизмада} \\ ABC \text{ чизиги}) \end{matrix}$$

$$\varphi_2(x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq 2, \\ (x-2)^3, & 2 \leq x \leq 4, \end{cases} \quad \begin{matrix} (38\text{-чизмада} \\ OBC_1 \text{ чизиги}). \end{matrix}$$

Бу функциялардан тузилган $W[\varphi_1, \varphi_2] = \begin{vmatrix} \varphi_1 & \varphi_2 \\ \varphi_1' & \varphi_2' \end{vmatrix} \equiv 0, 0 \leq x \leq 4.$

Аввало бевосита ҳисоблаб кўриш мумкинки, узлуксиз $\varphi_1(x), \varphi_2(x)$ функциялар учун $\varphi_{1-}(2) = \varphi_{1+}(2), \varphi_{2+}(2) = \varphi_{2-}(2)$. Демак, φ_1 ва φ_2



38-чизма.

тенгсизликка кўра $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функцияларнинг I интервалда чизиқли боғлиқлиги келиб чиқади. Энди, агар $\varphi(x)$ функциядан $(n-1)$ - тартибгача ҳосилалар олсак, n та айниятга эга бўламиз. Унинг детерминанти $W[\varphi_1, \dots, \varphi_n] \equiv 0, x \in I$ бўлади.

5.6- теорема. (5.2') тенгламанинг I интервалда аниқланган $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ ечимлари чизиқли эркили бўлиши учун бу ечимлардан тузилган Вронский детерминанти I интервалнинг бирор x_0 нуқтасида нолдан фарқли бўлиши зарур ва етарли. Шу билан бирга агар $W(x_0) \neq 0$ бўлса, у ҳолда $W(x) \neq 0, x \in I$; агар $W(x_0) = 0, x \in I$ бўлса, у ҳолда $W(x) \equiv 0, x \in I$ бўлади.

Исбот. Етарлилиги. $W(x_0) \neq 0$ дейлик. $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ ечимларнинг чизиқли эркили эканини кўрсатамиз. Бу ечимлар

чизиқли боғлиқ бўлсин, яъни $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n, \sum_{i=1}^n \alpha_i^2 \neq 0$ лар

учун I интервалда

$$\alpha_1 \varphi_1(x) + \alpha_2 \varphi_2(x) + \dots + \alpha_n \varphi_n(x) \equiv 0$$

айният ўринли. Ундан $(n-1)$ - тартибгача ҳосилалар олиб, $x = x_0$ деймиз:

$$\begin{cases} \alpha_1 \varphi_1(x_0) + \alpha_2 \varphi_2(x_0) + \dots + \alpha_n \varphi_n(x_0) = 0 \\ \dots \\ \alpha_1 \varphi_1^{(n-1)}(x_0) + \alpha_2 \varphi_2^{(n-1)}(x_0) + \dots + \alpha_n \varphi_n^{(n-1)}(x_0) = 0, \end{cases}$$

бундан $\sum_{i=1}^n \alpha_i^2 \neq 0$ бўлгани учун $W(x_0) = 0$ экани келиб чиқади.

Бу эса $W(x_0) \neq 0$ га зид. Демак, $W(x_0) = 0$ бўлса, $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ ечимлар чизиқли эркили. Аммо $W(x_0) \neq 0$ бўлса, $W(x) \neq 0, x \in I$ бўлиши ҳам келиб чиқади. Ҳақиқатан, агар $W(x_1) = 0, x_1 \neq x_0$ бўлса, бундан I да $W(x) \equiv 0$, масалан, $x = x_0$ да ҳам $W(x_0) = 0$ экани чиқади, бу эса $W(x_0) \neq 0$ га зид.

Зарурлиги. $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар I интервалда (5.2') тенгламанинг чизиқли эркили ечимлари бўлсин. У ҳолда $W(x_0) \neq 0$ бўлади. Акс ҳолда $W(x_0) = 0$ дан $W(x) \equiv 0, x \in I$ ва демак, $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ ечимларнинг чизиқли боғлиқлиги келиб чиқар эди. Теорема тўла исбот бўлди.

5. Ушбу $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар I интервалда (5.2') тенгламанинг ($x_0 \in I$)

$$\begin{aligned} \varphi_1(x_0) &= 1, \quad \varphi_2(x_0) = 0, \quad \dots, \quad \varphi_n(x_0) = 0, \\ \varphi_1'(x_0) &= 0, \quad \varphi_2'(x_0) = 1, \quad \dots, \quad \varphi_n'(x_0) = 0, \\ &\dots \\ \varphi_1^{(n-1)}(x_0) &= 0, \quad \varphi_2^{(n-1)}(x_0) = 0, \quad \dots, \quad \varphi_n^{(n-1)}(x_0) = 1 \end{aligned}$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимлари бўлсин. Энди (5.2') тенгламани

$$y^{(n)} = -p_1(x)y^{(n-1)} - p_2(x)y^{(n-2)} - \dots - p_{n-1}(x)y' - p_n(x)y$$

кўринишда ёзсак, бу тенгламанинг ўнг томони $y, y', \dots, y^{(n-1)}$ ларга нисбатан ихтиёрий соҳада Липшиц шартини қаноатлантиради. Кўринадики, $D_{n+2} \subset R^{n+2}$ соҳада Пикар теоремасининг юқоридаги шартларнинг ҳар бирини қаноатлантирадиган ягона ечими мавжуд. Шунинг учун

$$W[\varphi_1(x_0), \dots, \varphi_n(x_0)] = \begin{vmatrix} 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 1 & \dots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & \dots & 1 \end{vmatrix} = 1 \neq 0$$

тенгсизликка кўра n - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламанинг n та чизиқли эрки ечимлари мавжуд.

Энди умумий ечим ҳақидаги теоремани келтирамиз.

5.7- теорема. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар (5.2') дифференциал тенгламанинг I интервалда аниқланган чизиқли эрки ечимлари бўлса, y ҳолда умумий ечим ушбу

$$y = C_1\varphi_1(x) + C_2\varphi_2(x) + \dots + C_n\varphi_n(x) \quad (5.14)$$

(C_1, C_2, \dots, C_n — ихтиёрий ўзгармаслар) формула билан ёзилади.

Исбот. $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар I интервалда чизиқли эрки бўлгани учун $W[\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n] \neq 0, x \in I$. Масалан, $x_0 \in I$ нуқтада ҳам $W(x_0) \neq 0$. Энди $y = \varphi(x), x \in I$ функция (5.2') тенгламанинг ихтиёрий бошланғич шартни, яъни

$$[\varphi(x_0) = y_0, \varphi'(x) = y_0, \dots, \varphi^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)}]$$

муносабатларни қаноатлантирадиган ечими бўлсин. Бунда икки ҳолни қараш лозим бўлади. Аввало I интервалда $\varphi(x) \equiv 0$ бўлиши мумкин. Бу ечим (5.14) формуладан ($C_1 = C_2 = \dots = C_n = 0$ бўлганда) ҳосил бўлади. Энди $\varphi(x) \neq 0, x \in I$ бўлсин. (5.14) га кўра:

$$\begin{cases} y_0 = C_1\varphi_1(x_0) + C_2\varphi_2(x_0) + \dots + C_n\varphi_n(x_0), \\ y_0' = C_1\varphi_1'(x_0) + C_2\varphi_2'(x_0) + \dots + C_n\varphi_n'(x_0), \\ \vdots \\ y_0^{(n-1)} = C_1\varphi_1^{(n-1)}(x_0) + C_2\varphi_2^{(n-1)}(x_0) + \dots + C_n\varphi_n^{(n-1)}(x_0). \end{cases} \quad (5.15)$$

Кўриладики ҳолда (5.15) система C_1, C_2, \dots, C_n ларга нисбатан детерминанти $W(x_0) \neq 0$ бўлган бир жинсли бўлмаган системадир. Бу система ягона C_1, C_2, \dots, C_n ечимга эга. Демак, $\varphi(x) = C_1\varphi_1(x) + C_2\varphi_2(x) + \dots + C_n\varphi_n(x)$. Олинган $\varphi(x)$ ечим ихтиёрий бошланғич шартни қаноатлантирадиган тривиалмас (иккинчи ҳолда) ечим бўлгани учун (5.14) формула умумий ечим формуласидир. Теорема исбот бўлди.

Биз юқорида n та чизиқли эрки ечимлар ((5.2') тенглама учун) мавжудлигини кўрсатдик. Бундан (5.2') тенгламанинг чизиқли эрки

ечимлари сони n дан кам эмаслиги келиб чиқади. Аммо n - тартибли чизиқли бир жинсли (5.2') тенгламанинг чизиқли эрки ечимлари сони n дан ортиқ бўла олмайди. Ҳақиқатан, исбот этиш учун (5.2') тенгламанинг ихтиёрий $(n+1)$ та ечими чизиқли боғлиқ эканини исбот этиш етарли.

$\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x), \varphi_{n+1}(x), x \in I$ функциялар (5.2') тенгламанинг ечимлари бўлсин. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x), x \in I$ функциялар чизиқли эрки бўлса, у ҳолда юқорида исботланган 5.7- теоремага кўра шундай $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ ўзгармас сонлар топиладики, ушбу

$$\varphi_{n+1}(x) \equiv C_1^0 \varphi_1(x) + C_2^0 \varphi_2(x) + \dots + C_n^0 \varphi_n(x), x \in I$$

айниятга эга бўламиз. Бундан $\varphi_1(x), \dots, \varphi_{n+1}(x)$ ечимлар I интервалда чизиқли боғлиқ экани келиб чиқади. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар I да чизиқли боғлиқ бўлса, у ҳолда

$$\alpha_1 \varphi_1(x) + \alpha_2 \varphi_2(x) + \dots + \alpha_n \varphi_n(x) \equiv 0, x \in I, \sum_{i=1}^n \alpha_i^2 \neq 0$$

айният ўринли. Демак,

$$\alpha_1 \varphi_1(x) + \dots + \alpha_n \varphi_n(x) + 0 \cdot \varphi_{n+1}(x) \equiv 0, x \in I$$

айният ҳам ўринли. Бундан яна $\varphi_1(x), \dots, \varphi_{n+1}(x)$ ечимларнинг I интервалда чизиқли боғлиқлиги келиб чиқади.

Ма ш қ. Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_{n+1}(x)$ функциялар I интервалда (5.2') тенгламанинг ихтиёрий $(n+1)$ та ечими бўлса, у ҳолда шу I интервалда вронскиан $W[\varphi_1, \dots, \varphi_{n+1}] \equiv 0$ эканини исботланг.

5.2- таъриф. *n - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламанинг чизиқли эрки ечимлари $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x), x \in I$ ечимларнинг фундаментал системаси дейлади.*

Бу таърифга ва 5.7- теоремага кўра бир жинсли дифференциал тенгламанинг умумий ечимини топиш учун фундаментал системага тегишли ҳамма ечимларни ихтиёрий ўзгармасларга кўпайтириб қўшиш керак.

Мисоллар. 1. $y'' + k^2 y = 0, k \neq 0$ тенглама учун $\varphi_1(x) = \cos kx, \varphi_2(x) = \sin kx$ функциялар ихтиёрий I интервалда ечим бўлади. Бу функцияларнинг Вронский детерминанти

$$W(x) = \begin{vmatrix} \cos kx & \sin kx \\ -\omega \sin kx & \omega \cos kx \end{vmatrix} = k^2 \neq 0.$$

Демак, $\cos kx$ ва $\sin kx$ — фундаментал системани ташкил этади. У ҳолда умумий ечим бундай ёзилади:

$$y = C_1 \cos kx + C_2 \sin kx.$$

2. $y''' - k^2 y = 0, k > 0$ тенглама учун $\varphi_1(x) = 1, \varphi_2(x) = e^{kx}, \varphi_3(x) = e^{-kx}$ функциялар ихтиёрий I интервалда фундаментал система бўлади. Ҳақиқатан, бу функцияларнинг ечим эканини бевосита текшириб билиш мумкин. Энди вронскианни ҳисоблайлик:

$$\begin{vmatrix} 1 & e^{kx} & e^{-kx} \\ 0 & ke^{kx} & -ke^{-kx} \\ 0 & k^2e^{kx} & k^2e^{-kx} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} ke^{kx} & -ke^{-kx} \\ k^2e^{kx} & k^2e^{-kx} \end{vmatrix} = k^3 \begin{vmatrix} 1 & -1 \\ 1 & 1 \end{vmatrix} = 2k^3 \neq 0 \quad (> 0).$$

Демак, 1 , e^{kx} , e^{-kx} функциялар фундаментал системани ташкил этади. Шунинг учун умумий ечим

$$y = C_1 + C_2e^{kx} + C_3e^{-kx}$$

кўринишда ёзилади.

3. Ушбу

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} (x-2)^3, & 0 \leq x \leq 2, \\ 0, & 2 < x \leq 4, \end{cases} \quad \varphi_2(x) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq 2, \\ (x-2)^3, & 2 < x \leq 4 \end{cases}$$

Функциялар $0 \leq x \leq 4$ интервалда дифференциалланувчи ва чизиқли эркли. Аммо улар коэффициентлари $[0, 4]$ да узлуксиз бўлган бирорта ҳам дифференциал тенгламанинг ечими эмас (38-чизма). Масалан, $\varphi_1(x)$ функцияни текширайлик. Агар бу функция бирор иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламанинг ечими бўлса, $x_0 = 3$ нуқтада $\varphi_1(3) = 0$, $\varphi_1'(3) = 0$ бошланғич шартларни олишимиз мумкин. Бундай ечим ягона бўлиши керак. Иккинчи томондан, $x_0 = 3$ нуқтада тривиал ечим $\varphi(x) \equiv 0$ учун ҳам $\varphi(3) = 0$, $\varphi'(3) = 0$ бошланғич шартлар бажарилиши лозим. Бу мавжудлик ва ягоналик теоремасига зид. Шунга ўхшаш, $\varphi_2(x)$ функция ҳам ҳеч бир биринчи ёки иккинчи тартибли бир жинсли дифференциал тенгламанинг ечими эмас. Яна шуни қайд қиламизки, бу $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функциялар учинчи тартибли чизиқли дифференциал тенгламанинг ечими бўла олмайди, чунки $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функцияларнинг $x = 2$ нуқтадаги учинчи ва ундан юқори тартибли ҳосилалари мавжуд эмас.

6. 5.8-теорема. Агар бирор I интервалда аниқланган $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$ функциялар чизиқли эркли бўлса, y ҳолда бу функциялар ягона n -тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламанинг фундаментал ечимлар системаси бўлади.

Исбот. Берилган фундаментал системага ушбу иккита чизиқли бир жинсли дифференциал тенглама мос келсин дейлик:

$$y^{(n)} + p_1(x)y^{(n-1)} + \dots + p_n(x)y = 0, \quad (5.16)$$

$$y^{(n)} + q_1(x)y^{(n-1)} + \dots + q_n(x)y = 0, \quad (5.17)$$

бу ерда $p_i(x) \in C(I)$, $q_i(x) \in C(I)$, $i = 1, 2, \dots, n$. Энди $p_i(x) \equiv q_i(x)$, $i = 1, 2, \dots, n$, $x \in I$ эканини исботлаймиз. Унинг учун (5.16) дан (5.17) ни ҳамда-ҳад айирамиз:

$$[p_1(x) - q_1(x)]y^{(n-1)} + \dots + [p_n(x) - q_n(x)]y = 0. \quad (5.18)$$

Бу дифференциал тенглама ҳам (5.16), (5.17) тенгламалар каби $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$ ечимларга эга. (5.18) тенгламада бирор j ($1 \leq j \leq n$) учун $p_j(x_0) - q_j(x_0) \neq 0$, $x_0 \in I$ бўлсин. У ҳолда $p_j(x) - q_j(x)$ коэффициент x нинг етарли кичик атрофида нолдан фарқли бўлади. Демак, (5.18) тенглама $(n-1)$ -тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенглама бўлганда n та чизиқли эркли $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$ ечимларга эга бўлиши керак. Бу зиддиятлик. Демак, $p_j(x) \equiv q_j(x)$, $x \in I$, $j = 1, 2, \dots, n$.

Фундаментал система мос чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламани тула аниқлагани учун бу дифференциал тенгламани топиш масаласини қўйиш мумкин.

Энди $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$ функциялар I интервалда аниқланган бўлиб, ечимларнинг фундаментал системасини т ашқил этсин дейлик. Ихтиёрий $\varphi(x), x \in I$ функция шу функциялар билан чизиқли боғлиқ бўлгани учун $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x), \varphi(x)$ функциялардан тuzилган вронскиан айнан нолга тенг бўлади ($y_i = \varphi_i(x), y = \varphi(x)$):

$$W[y_1, y_2, \dots, y_n, y] = \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n & y \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' & y' \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} & y^{(n-1)} \\ y_1^{(n)} & y_2^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} & y^{(n)} \end{vmatrix} = 0. \quad (5.19)$$

Аслида биз изланган дифференциал тенгламани ёздик. Бу тенглама чизиқли бир жинсли эканига ишониш учун (5.19) даги детерминантни охириги устун элементлари бўйича ёямиз:

$$W[y_1, y_2, \dots, y_n] y^{(n)} - \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n)} & y_2^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} \end{vmatrix} y^{(n-1)} + \dots +$$

$$+ (-1)^n \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n)} & y_2^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} \end{vmatrix} y = 0. \quad (5.20)$$

Равшанки, чизиқли эркили ечимлар учун $W[y_1, y_2, \dots, y_n] \neq 0$. Шунинг учун (5.20) тенгламанинг ҳамма ҳадларини $W[y_1, y_2, \dots, y_n]$ га бўламиз. Натижада (5.2) кўринишдаги тенглама ҳосил бўлади. Масалан, (5.2) даги $p_1(x)$ учун ушбу

$$p_1(x) = - \frac{\begin{vmatrix} y_1 & \dots & y_n \\ \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} \end{vmatrix}}{W[y_1, \dots, y_n]}$$

муносабат чиқади. Бундан вронскиан учун муҳим формула чиқариш мумкин. Унинг учун аввал

$$\frac{d}{dx} W(x) = \frac{d}{dx} \begin{vmatrix} y_1 & \dots & y_n \\ \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix}$$

айният ўринли эканига ишонч ҳосил қиламиз. Йўл элементлари бўйича детерминант ҳосиласини оламиз:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} W(x) = & \begin{vmatrix} y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ y_1'' & y_2'' & \dots & y_n'' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix} + \\ & + \dots + \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \\ y_1^{(n-1)} & y_2^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ y_1' & y_2' & \dots & y_n' \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-2)} & y_2^{(n-2)} & \dots & y_n^{(n-2)} \\ y_1^{(n)} & y_2^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} \end{vmatrix} \end{aligned}$$

Равшанки, вронскианнинг ҳосиласи n та n -тартибли детерминантлар йиғиндисидан иборат бўлиб, охиргисидан аввалги $(n-1)$ тасининг ҳар бири 2 та бир хил йўл элементларга эга. Шунинг учун улар нолга тенг бўлиб, фақат охирги детерминант қолади. Бу эса изланган детерминантдир. Шундай қилиб, ушбу $p_1(x) = -\frac{W'(x)}{W(x)}$ формула ҳосил бўлади. Уни биринчи тартибли ўзгарувчилари ажралган дифференциал тенглама каби интеграллаймиз:

$$W(x) = Ce^{-\int_{x_0}^x p_1(\xi) d\xi}, \quad x_0 \in I, \quad x \in I.$$

Бундан $x = x_0$ да $C = W(x_0)$. Демак,

$$W(x) = W(x_0) e^{-\int_{x_0}^x p_1(\xi) d\xi} \quad (5.21)$$

формулага эгамиз. Бу формула Остроградский — Лиувиль номи билан аталади. Остроградский — Лиувиль формуласидан аввалдан маълум натижа (яъни $W(x_0) = 0$ бўлганда $W(x) \equiv 0$, $x \in I$; $W(x_0) \neq 0$ бўлса, $W(x) \neq 0$, $x \in I$ экани) келиб чиқади.

Яна бу формуладан иккинчи тартибли чизикли дифференциал тенгламаларни уларнинг битта хусусий ечими маълум бўлганда интеграллаш учун фойдаланилади. Ҳақиқатан,

$$y'' + p_1(x)y' + p_2(x)y = 0$$

тенгламанинг хусусий ечими $y = \psi(x) \neq 0$, $x \in I$ бўлсин. (5.21) формулага кўра

$$\left| \begin{array}{cc} \psi(x) & y \\ \psi'(x) & y' \end{array} \right| = C_1 e^{-\int p_1(x) dx} \quad \text{ёки} \quad \psi(x)y' - y\psi'(x) = C_1 e^{-\int p_1(x) dx}$$

Бу биринчи тартибли дифференциал тенглама бўлиб, унинг чап томони $\mu = \frac{1}{\psi^2(x)}$ га кўпайтирилиши натижасида тўлиқ дифференциалга келади, яъни

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{y}{\psi(x)} \right) = \frac{C_1}{\psi^2(x)} e^{-\int p_1(x) dx}$$

Бундан:

$$\frac{y}{\psi(x)} = \int \frac{C_1 e^{-\int p_1(x) dx}}{\psi^2(x)} dx + C_2$$

ёки

$$y = C_1 \psi(x) \int \frac{1}{\psi^2(x)} e^{-\int p_1(x) dx} dx + C_2 \psi(x)$$

келиб чиқади.

Э с л а т м а л а р. 1) Исталган чизикли бир жинсли дифференциал тенгламалар (албатта коэффициентлари I да узлуксиз бўлган) чексиз кўп фундаментал системаларга эга.

2) Агар $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_n(x)$, $x \in I$ функциялар ихтиёрий $(n-1)$ марта узлуксиз дифференциалланувчи чизикли эркин бўлса, у ҳолда бу функцияларга мос чизикли бир жинсли дифференциал тенгламада $y^{(n)}$ олдидаги коэффициент $W[\varphi_1, \dots, \varphi_n]$ нолдан фарқли бўлсин деб шарт қўйилиши лозим. Акс ҳолда $W(x) = 0$ тенгламани қаноатлантирадиган нуқталар тегишли дифференциал тенгламанинг махсус нуқталари бўлади.

М и с о л. Фундаментал системаси $\varphi_1(x) = \cos \omega x$, $\varphi_2(x) = \sin \omega x$ бўлган дифференциал тенглама тузилсин. (5.20) формулага кўра

$$\left| \begin{array}{ccc} \cos \omega x & \sin \omega x & y \\ -\omega \sin \omega x & \omega \cos \omega x & y' \\ -\omega^2 \cos \omega x & -\omega^2 \sin \omega x & y'' \end{array} \right| = 0 \quad \text{ёки} \quad \left| \begin{array}{cc} \cos \omega x & \sin \omega x \\ -\omega \sin \omega x & \omega \cos \omega x \end{array} \right| y'' -$$

$$-\left| \begin{array}{cc} \cos \omega x & \sin \omega x \\ -\omega^2 \cos \omega x & -\omega^2 \sin \omega x \end{array} \right| y' + \left| \begin{array}{cc} -\omega \sin \omega x & \omega \cos \omega x \\ -\omega^2 \cos \omega x & -\omega^2 \sin \omega x \end{array} \right| y = 0.$$

Бундан:

$$\omega y'' + \omega^3 y = 0 \quad \text{ёки} \quad y'' + \omega^2 y = 0.$$

Шунга ўхшаш фундаментал системаси $\varphi_1(x) = 1$, $\varphi_2(x) = \cos x$ бўлган дифференциал тенглама $x \neq k\pi$ (k — бутун сон) да $y'' - (\operatorname{ctg} x)y' = 0$ дифференциал тенгламадан иборат эканини кўрсатиш мумкин.

7. Бу пунктда чизиқли бир жинсли тенгламаларнинг тартибини камайтириш масаласи билан шуғулланамиз.

(5.2) тенглама $y, y', \dots, y^{(n)}$ ларга нисбатан биринчи тартибли бир жинсли бўлгани учун $y = e^{\int z(x) dx}$ алмаштириш (4- боб, 4- § га қаранг) тенгламанинг тартибини биттага камайтиради. Аммо ҳосил бўлган дифференциал тенглама z га нисбатан чизиқли бўлмайди. Бу кўпинча мақсадга мувофиқ бўлмайди. Шу муносабат билан бошқа усулни, яъни баъзи хусусий ечимлар маълум бўлганда тенглама тартибини камайтириш усулини баён этамиз.

5.9- теорема. Агар n -тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламанинг r та чизиқли эрки хусусий ечимлари маълум бўлса, y ҳолда тенгламанинг тартиби r бирликка камайтирилиши мумкин.

Исбот. Маълумки, n - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламани интеграллаш учун унинг n та чизиқли эрки ечимларини (ечимларининг фундаментал системасини) топиш керак. (5.7- теоремага қаранг). Мазкур теоремада r та чизиқли эрки ечимлар маълум бўлган ҳол кўриляпти. Бунда, маълумки, $r \leq n$. Агар $r = n$ бўлса, ечимларнинг фундаментал системаси маълум бўлади ва умумий ечимни бевосита ёзиш мумкин. Теореманинг тасдиғига кўра, $r < n$ бўлган дифференциал тенгламани интеграллаш масаласи $(n-r)$ - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламани интеграллаш масаласига келтирилади. Агар $(n-r)$ - тартибли тенгламанинг $(n-r)$ та чизиқли эрки ечимлари топила, бу билан берилган тенгламанинг фундаментал системаси топилади.

Энди биз $r < n$ бўлган тенглама тартибини r бирликка камайтириш билан шуғулланамиз.

Ушбу $\varphi_1(x), \varphi_2(x), \dots, \varphi_r(x), x \in I$ функциялар (5.2') тенгламанинг чизиқли эрки ечимлари бўлсин. Аввал I да $\varphi_1(x) \neq 0$ деб, $u = \left(\frac{y}{\varphi_1(x)} \right)'$ (бунда u — янги номаълум функция) алмаштириш бажарамиз. Унинг учун $z = \frac{y}{\varphi_1(x)}$ ёки $y = \varphi_1(x)z$ дейлик. Энди охириги алмаштиришни бажарсак, 2-§ да айтилганидек, тенглама яна n - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламага келади:

$$\varphi_1(x)z^{(n)} + q_1'(x)z^{(n-1)} + \dots + q_{(n-1)}'(x)z' + L[\varphi_1(x)]z = 0.$$

Аммо $L[\varphi_1(x)] \equiv 0$ бўлгани учун, $z' = u$ деб тенгламанинг ҳамма ҳадларини $\varphi_1(x)$ га бўлсак, u га нисбатан $(n-1)$ - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенглама

$$u^{(n-1)} + q_1(x)u^{(n-2)} + \dots + q_{n-1}u = 0 \quad (5.22)$$

ҳосил бўлади. Бу (5.22) тенглама $(r-1)$ та чизиқли эрки ечимларга эга. Улар қуйидагича ёзилади:

$$\left(\frac{\varphi_2(x)}{\varphi_1(x)} \right)', \left(\frac{\varphi_3(x)}{\varphi_1(x)} \right)', \dots, \left(\frac{\varphi_r(x)}{\varphi_1(x)} \right)'$$

Ҳақиқатан, улар чизикли боғлиқ бўлсин дейлик. Унда $\sum_{i=2}^r \alpha_i^2 \neq 0$ бўлганда

$$\alpha_2 \left(\frac{\varphi_2(x)}{\varphi_1(x)} \right)' + \alpha_3 \left(\frac{\varphi_3(x)}{\varphi_1(x)} \right)' + \dots + \alpha_r \left(\frac{\varphi_r(x)}{\varphi_1(x)} \right)' = 0$$

бўлади. Энди бу тенгликни интегралласак:

$$\alpha_2 \frac{\varphi_2(x)}{\varphi_1(x)} + \alpha_3 \frac{\varphi_3(x)}{\varphi_1(x)} + \dots + \alpha_r \frac{\varphi_r(x)}{\varphi_1(x)} = -\alpha_1,$$

(бунда α_1 — интеграллаш ўзгармаси) муносабатга келамиз. Буни $\alpha_1 \varphi_1(x) + \alpha_2 \varphi_2(x) + \dots + \alpha_r \varphi_r(x) = 0$, $x \in I$ деб ёзсак, $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, \dots , $\varphi_r(x)$ функцияларнинг чизикли эркилиги ҳақидаги фаразга зид бўлади. Шундай қилиб, (5.22) тенглама ($r-1$) та чизикли эркили ечимларга эга.

(5.22) дифференциал тенгламага яна юқоридаги мулоҳазаларни қўлланиб, тартибини биттага камайтирамиз. Шу усул билан берилган тенгламанинг тартибини r га камайтириш мумкин. Теорема исбот бўлди.

Мисол. Агар $\varphi_1(x) = \cos \omega x$, $-\frac{\pi}{2\omega} < x < \frac{\pi}{2\omega}$ ($\omega > 0$) хусусий ечим бўлса, $y'' + \omega^2 y = 0$ тенгламанинг умумий ечими топилсин. $y = (\cos \omega x)z$ алмаштиришни бажарамиз. У ҳолда.

$$y' = (\cos \omega x)z' - \omega(\sin \omega x)z,$$

$$y'' = (\cos \omega x)z'' - \omega(\sin \omega x)z' - \omega(\sin \omega x)z' - \omega^2(\cos \omega x)z.$$

Бу ифодаларни берилган тенгламага қўямиз:

$$(\cos \omega x)z'' - 2\omega(\sin \omega x)z' - \omega^2(\cos \omega x)z + \omega^2(\cos \omega x)z = 0.$$

Энди $z' = u$ десак, ушбу

$$(\cos \omega x)u' - 2\omega(\sin \omega x)u = 0$$

биринчи тартибли чизикли дифференциал тенгламага келамиз. Уни интеграллаб, қуйидагини топамиз:

$$\frac{u'}{u} = 2\omega \operatorname{tg} \omega x,$$

$\ln|u| = 2\omega \int (\operatorname{tg} \omega x) dx + \ln C_1 = -2 \ln |\cos \omega x| + \ln C_1$; $u = \frac{C_1}{\cos^2 \omega x}$. $z' = u$ бўлгани учун $z' = \frac{C_1}{\cos^2 \omega x}$ дан $z = \frac{C_1}{\omega} \operatorname{tg} \omega x + C_2$. Агар $\frac{C_1}{\omega} = C_1$ десак, $y = (\cos \omega x)z = C_1 \sin \omega x + C_2 \cos \omega x$ келиб чиқади. Бу берилган тенгламанинг умумий ечимидир (6-пунктдаги 1-мисолга қаранг).

3-§. n -ТАРТИБЛИ ЧИЗИКЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН ТЕНГЛАМАЛАР

1. n -тартибли чизикли бир жинсли бўлмаган тенгламалар бир жинсли тенгламалардан ўнг томонида $g(x)$ функция борлиги билан фарқ қилади. Шунинг учун (5.1) тенгламанинг умумий ечими ҳақида

фикр юритишда (5.2) тенглама ечимлари ҳақидаги тасдиқлардан фойдаланамиз.

5.10- теорема. Агар $y = \varphi(x)$, $x \in I$ функция (5.1) бир жинсли бўлмаган тенгламанинг бирор хусусий ечими бўлиб, $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$, $x \in I$ функциялар тегишли (5.2) бир жинсли тенгламанинг фундаментал системаси бўлса, y ҳолда бир жинсли бўлмаган тенгламанинг умумий ечими унинг хусусий ечими $\Psi(x)$ билан тегишли бир жинсли тенгламанинг умумий ечими $\sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x)$ йиғиндисидан иборат бўлади, яъни:

$$y = \sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x) + \varphi(x). \quad (5.23)$$

Исбот. $\Psi(x)$ функция (5.1) нинг ечими бўлгани учун $L[\varphi(x)] = -g(x)$ бўлади. Энди (5.1) тенгламадан

$$y = z + \psi(x) \quad (5.24)$$

алмаштириш бажарайлик. Бундан:

$$g(x) = L[y] = L[z + \varphi(x)] = L[z] + L[\Psi(x)] = L[z] + g(x).$$

Демак, $L[z] = 0$. Бу (5.1) га мос бир жинсли тенгламадир. Агар $\varphi_1(x)$, $\varphi_2(x)$, ..., $\varphi_n(x)$, $x \in I$ функциялар фундаментал система бўлса,

$z = \sum_{i=1}^n C_i \varphi_i(x)$ ечим (5.2) тенгламанинг умумий ечими бўлади. У ҳолда (5.1) тенгламанинг умумий ечимини топиш учун (5.24) алмаштиришда z ўрнига ифодасини қўйиш кифоя.

Ҳақиқатан, $y = \chi(x)$ (5.1) тенгламанинг I да аниқланган ва ихтиёрий бошланғич шартни (яъни $\chi(x_0) = y_0$, $\chi'(x_0) = y_0'$, ..., $\chi^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)}$) муносабатларни) қаноатлантирадиган ечими бўлсин. (5.23) формуланинг икки томонидан $(n-1)$ - тартибгача ҳосилалар олиб, ушбуга эга бўламиз ($x = x_0$ да):

$$\begin{cases} y_0 = \sum_{i=1}^n C_i y_{i0} + \Psi_0, \\ y_0' = \sum_{i=1}^n C_i y_{i0}' + \Psi_0', \\ \dots \\ y_0^{(n-1)} = \sum_{i=1}^n C_i y_{i0}^{(n-1)} + \Psi_0^{(n-1)} \end{cases} \quad (5.25)$$

Агар $y_0^{(i)} = \psi_0^{(i)}$, $i = 0, 1, \dots, n-1$ бўлса, (5.25) дан $W(x_0) \neq 0$ бўлгани учун $C_1 = C_2 = \dots = C_n = 0$ келиб чиқади. Бу бир жинсли тенгламанинг тривиал ечимига тўғри келади. Шунинг учун $\lambda(x) \equiv$

$=\psi(x)$, $x \in I$ бўлади. Бу ҳол қизиқ эмас. Энди $y_0^{(i)} \neq \Psi_0^{(i)}$ $0 \leq i \leq n-1$ бўлсин. Равшанки, бир жинсли бўлмаган тенглама тривиал ечимга эга эмас, шу сабабдан $y_0^{(i)} \neq 0$, $i = 0, 1, \dots, n-1$. Демак, (5.25) тенглама C_1, C_2, \dots, C_n ларга нисбатан n та биринчи тартибли алгебраик тенгламаларнинг бир жинсли бўлмаган системасидан иборат. Бу системанинг детерминанти $W(x_0) \neq 0$. Шунинг учун у ягона $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ ечимга эга. Демак, ушбу

$$\chi(x) \equiv \sum_{i=1}^n C_i^0 \psi_i(x) + \varphi(x), \quad x \in I$$

айниятга эга бўламиз. Шундай қилиб, $y_0, y_0', \dots, y_0^{(n-1)}$ бошланғич қийматлар ихтиёрли бўлганидан (5.23) формула умумий ечимдан иборат бўлади. Теорема исбот бўлди.

5.3- н а т и ж а. Агар чизиқли бир жинсли бўлмаган тенгламанинг битта хусусий ечими маълум бўлса, уни интеграллаш жасаласи тегишли бир жинсли дифференциал тенгламани интеграллашга келади.

5.4- н а т и ж а. Агар чизиқли бир жинсли бўлмаган тенгламанинг r та хусусий ечими $\psi_1(x), \psi_2(x), \dots, \psi_r(x)$, $x \in I$ маълум бўлиб,

$$\begin{aligned} &\psi_1(x) - \psi_k(x), \psi_2(x) - \psi_k(x), \dots, \psi_{k-1}(x) - \psi_k(x), \psi_{k+1}(x) - \\ &- \psi_k(x), \dots, \psi_r(x) - \psi_k(x), \quad 1 \leq k \leq r \end{aligned}$$

функциялар чизиқли эркин бўлса, бир жинсли бўлмаган тенгламани интеграллаш $(n-r+1)$ - тартибли бир жинсли тенгламани интеграллашга келади.

И с б о т. $y = \psi_k(x) + z$ десак, $z = y - \psi_k(x)$ бўлади. Бунда z бир жинсли тенгламанинг ечими. Шунинг учун $y = \psi_1(x)$, $y = \psi_2(x)$, \dots , $y = \psi_{k-1}(x)$, $y = \psi_{k+1}(x)$, \dots , $y = \psi_r(x)$ десак, бир жинсли тенгламанинг $r-1$ та ечимини, яъни

$$\begin{aligned} z_1 &= \psi_1(x) - \psi_k(x), \quad z_2 = \psi_2(x) - \psi_k(x), \quad \dots, \quad z_{k-1} = \psi_{k-1}^{(x)} - \psi_k(x), \\ z_{k+1} &= \psi_{k+1}(x) - \psi_k(x), \quad \dots, \quad z_r = \psi_r(x) - \psi_k(x) \end{aligned}$$

ечимларни ҳосил қиламиз. Бу ечимлар чизиқли эркин бўлганда тегишли бир жинсли тенгламанинг тартиби $r-1$ га камайтирилиши мумкин. Натижа исбот этилди.

2. Мазкур пунктда бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечимини топишда муҳим роль ўйнайдиган *Лагранжнинг ўзгармасни вариациялаш методи* билан танишамиз.

Маълумки, бир жинсли тенглама учун умумий ечим унинг чизиқли эркин ечимлари орқали (5.14) формула билан ёзилар эди. Ж. Лагранж (5.14) формулада C_i лар ўрнига $\sigma_i(x)$ функцияларни қўйиб, бир жинсли бўлмаган тенгламанинг ечимини

$$y = \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i(x) \quad (5.26)$$

кўринишда излаш методини берган. Бир жинсли бўлмаган тенглама-нинг ечимини (5.26) кўринишда излаш мумкинлиги, яъни $\sigma_i(x)$ функцияларни бир қийматли топиш мумкинлиги (ундай функцияларнинг мавжудлиги) қуйидаги ҳисоблашлардан кўринади.

(5.26) функция ва унинг $(n-1)$ - тартибгача ҳосилалари маълум шартларни қаноатлантириши $\sigma_i(x)$ функцияларнинг мавжуд бўлиши учун етарли бўлади. Ҳақиқатан (5.26) нинг ҳосиласини ҳисоблайлик:

$$y' = \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i'(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i''(x).$$

Бунда

$$\sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i(x) = 0 \quad (5.27_1)$$

деймиз. Иккинчи тартибли ҳосилани ҳисоблаймиз:

$$y'' = \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i''(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i'(x).$$

Энди

$$\sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i'(x) = 0 \quad (5.27_2)$$

деймиз. Шунга ўхшаш, $(n-1)$ - тартибгача ҳосилаларни ҳисобласак:

$$y^{(n-1)} = \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i^{(n-2)}(x),$$

бунда

$$\sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i^{(n-2)}(x) = 0 \quad (5.27_{n-1})$$

деб оламиз. Навбатдаги $y^{(n)}$ ни ҳисоблаймиз:

$$y^{(n)} = \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n)}(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i^{(n-1)}(x).$$

Юқоридаги (5.27₁), ..., (5.27_(n-1)) тенгламаларни ҳосил қилишда чи-зиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламадан фойдаланма-дик. $\sigma_i'(x)$ учун охириги муносабатни топишда ундан фойдаланамиз. (5.1) тенгламага юқоридаги ҳисоблашлардан $y, y', y'', \dots, y^{(n)}$ лар-нинг ифодаларини қўямиз:

$$\left[\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n)}(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) \right] + p_1(x) \left[\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) \right] +$$

$$+ p_2(x) \left[\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n-2)}(x) \right] + \dots + p_{n-1}(x) \left[\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i(x) \right] +$$

$$+ p_n(x) \left[\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i(x) \right] = g(x)$$

ёки

$$\sum_{i=1}^n \sigma_i(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) [\varphi_i^{(n)}(x) + p_1(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) + \dots +$$

$$+ p_{n-1}(x) \varphi_i'(x) + p_n(x) \varphi_i(x)] = g(x).$$

Аmmo бундан $\varphi_i(x)$, $i = 1, 2, \dots, n$ функциялар I да $L[y] = 0$ тенгламанинг ечими бўлгани сабабли, ушбу

$$\sum_{i=1}^n \sigma_i'(x) \varphi_i^{(n-1)}(x) = g(x) \quad (5.27_n)$$

муносабат ҳосил бўлади. Шундай қилиб, (5.27_i), $i = 1, 2, \dots, n$ системага эгамиз. $g(x) \neq 0$ дан бу система $\sigma_i'(x)$, $i = 1, 2, \dots, n$ ларга нисбатан бир жинсли эмас. Унинг детерминанти $W[\varphi_1, \dots, \varphi_n] \neq 0$, $x \in I$. Шунинг учун $\sigma_1', \dots, \sigma_n'$ ларни бир қийматли топамиз:

$$\sigma_i'(x) = \delta_i(x), \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad x \in I.$$

Бундан:

$$\sigma_i(x) = \int \delta_i(x) dx + \bar{C}_i.$$

Топилган ифодани (5.26) га қўямиз:

$$y = \varphi_1(x) \int \delta_1(x) dx + \dots + \varphi_n(x) \int \delta_n(x) dx + \sum_{i=1}^n \bar{C}_i \varphi_i(x). \quad (5.28)$$

Бу (5.1) тенгламанинг умумий ечимидир. Ундан $\bar{C}_1 = \bar{C}_2 = \dots = \bar{C}_n = 0$ бўлганда бир жинсли бўлмаган тенгламанинг ушбу

$$y = \varphi_1(x) \int \delta_1(x) dx + \dots + \varphi_n(x) \int \delta_n(x) dx \quad (5.29)$$

хусусий ечимини топиш мумкин.

Шундай қилиб, агар бир жинсли дифференциал тенгламанинг n та чизиқли эрки ечимлари маълум бўлса, (5.27_i), $i = 1, 2, \dots, n$ системани тузиб, ундан $\delta_1(x)$, \dots , $\delta_n(x)$ ларни, сўнгра (5.29) формула ёрдамида бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечимини топамиз.

Мисоллар. 1. Ушбу $y'' + \omega^2 y = ax$, $\omega \neq 0$, $a \neq 0$ дифференциал тенглама-нинг умумий ечими ёзилсин.

Мас бир жинсли тенглама $y'' + \omega^2 y = 0$ аввал қўрилган бўлиб, унинг фунда-ментал системаси $\cos \omega x$, $\sin \omega x$ функциялардан иборат ва демак, умумий ечим $y = C_1 \cos \omega x + C_2 \sin \omega x$ эди. Бир жинсли бўлмаган тенглама учун $y = \frac{a}{\omega^2} x$ функция хусусий ечим бўлади. Бунга бевосита ҳисоблаб кўриб ниҳониш мумкин. 5.10-теоремага кўра берилган тенгламанинг умумий ечими:

$$y = C_1 \cos \omega x + C_2 \sin \omega x + \frac{a}{\omega^2} x.$$

1- мисолда берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечимини ўзгармасни вариациялаш методи билан топайлик. Ечим $y = \sigma_1(x) \cos \omega x + \sigma_2(x) \sin \omega x$ кўри-нишда изланади. $\sigma_1'(x) \sigma_2'(x)$ лар учун система бундай ёзилади:

$$\begin{cases} \sigma_1'(x) \cos \omega x + \sigma_2'(x) \sin \omega x = 0, \\ -\sigma_1'(x) \omega \sin \omega x + \sigma_2'(x) \omega \cos \omega x = ax \end{cases}$$

ёки

$$\begin{cases} \sigma_1'(x) \cos \omega x + \sigma_2'(x) \sin \omega x = 0, \\ \sigma_1'(x) \sin \omega x - \sigma_2'(x) \cos \omega x = -\frac{ax}{\omega}. \end{cases}$$

Бундан

$$\sigma_1'(x) = -\frac{ax}{\omega} \sin \omega x, \quad \sigma_2'(x) = \frac{ax}{\omega} \cos \omega x.$$

Интеграллаш натижасида ушбу

$$\begin{cases} \sigma_1(x) = \frac{ax}{\omega^2} \cos \omega x - \frac{a}{\omega^2} \sin \omega x + \overline{C}_1, \\ \sigma_2(x) = \frac{ax}{\omega^2} \sin \omega x + \frac{a}{\omega^2} \cos \omega x + \overline{C}_2 \end{cases}$$

функцияларни топамиз. Энди бу ифодаларни ўз ўрнига қўйсак, аввалдан маълум формулага келамиз:

$$\begin{aligned} y &= \left(\frac{ax}{\omega^2} \cos \omega x - \frac{a}{\omega^2} \sin \omega x + \overline{C}_1 \right) \cos \omega x + \\ &+ \left(\frac{ax}{\omega^2} \sin \omega x + \frac{a}{\omega^2} \cos \omega x + \overline{C}_2 \right) \sin \omega x = \\ &= \overline{C}_1 \cos \omega x + \overline{C}_2 \sin \omega x + \frac{ax}{\omega^2}. \end{aligned}$$

Бундан хусусий ечим яна $\frac{ax}{\omega^2}$ дан иборатлиги кўриниб турибди.

2. Юқоридаги мисолда хусусий ечимни танлаш мумкин эди. Аммо ҳамма ҳол-ларда ҳам бу осон бўлавермайди. Ушанда ўзгармасни вариациялаш методининг аҳамияти алоҳида кўринади. Шу мақсадда ушбу

$$y'' + (\operatorname{tg} x) y' = \frac{1}{\cos x}, \quad -\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2}$$

дифференциал тенгламани олайлик. Унга мос бир жинсли тенглама

$$y'' + (\operatorname{tg} x) y' = 0$$

осонгина интегралланади. Агар уни $\frac{y''}{y'} = -\operatorname{tg} x$ ёки $\frac{d}{dx}(\ln y') = -\operatorname{tg} x$ деб ёзсак, биринчи интеграл $\ln|y'| = \ln|\cos x| + \ln C_1$ ёки $y' = C_1 \cos x$ кўринишда ёзилади. Энди умумий ечимни (бир жинсли тенглама учун) топа оламиз: $y = C_1 \sin x + C_2$. Бир жинсли бўлмаган тенгламанинг умумий ечимини топиш учун ечимни $y = \sigma_1(x) \sin x + \sigma_2(x)$ кўринишда излаймиз. Бу ҳолда $\varphi_1(x) = \sin x$, $\varphi_2(x) = 1$. Шунинг учун $\varphi_1(x) = \cos x$, $\varphi_2(x) = 0$. Энди $\sigma_1'(x)$, $\sigma_2'(x)$ лар учун системани ёзамиз:

$$\begin{cases} \sigma_1'(x) \sin x + \sigma_2'(x) \cdot 1 = 0 \\ \sigma_1'(x) \cos x + \sigma_2'(x) \cdot 0 = \frac{1}{\cos x} \end{cases}$$

Бундан $\sigma_1'(x) = \frac{1}{\cos^2 x}$, $\sigma_2'(x) = -\frac{\sin x}{\cos^2 x}$ келиб чиқади.

Энди $\sigma_1(x)$, $\sigma_2(x)$ лар учун ушбу

$$\sigma_1(x) = \operatorname{tg} x + \bar{C}_1, \quad \sigma_2(x) = -\frac{1}{\cos x} + \bar{C}_2$$

ифодаларни топамиз. Шундай қилиб, берилган тенгламанинг умумий ечими бундай ёзилади:

$$y = \sigma_1(x) \sin x + \sigma_2(x) = \frac{\sin^2 x}{\cos x} - \frac{1}{\cos x} + \bar{C}_1 \sin x + \bar{C}_2 = -\cos x + \bar{C}_1 \sin x + \bar{C}_2.$$

3. Энди бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечимини топишнинг Коши методи билан танишамиз.

Чизиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенглама (5.1) нинг коэффицентлари $p_i(x)$ ($i = 1, 2, \dots, n$) ва ўнг томони $g(x)$ бирор $a \leq x \leq b$ интервалда узлуксиз бўлсин. Мос бир жинсли тенгламанинг фундаментал системаси маълум бўлсин деб фараз этамиз. У ҳолда бир жинсли тенгламанинг ξ параметрга боғлиқ бўлган шундай $K(x, \xi)$ ечимини тузиш мумкинки, у ечим ушбу

$$K(\xi, \xi) = 0, \quad K'_x(\xi, \xi) = 0, \quad \dots, \quad K_{x^{n-2}}^{(n-2)}(\xi, \xi) = 0, \quad K_{x^{n-1}}^{(n-1)}(\xi, \xi) = 1 \quad (5.30)$$

бошланғич шартни қаноатлантиради. Шу $K(x, \xi)$ ечим орқали бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими

$$\psi(x) = \int_a^x K(x, \xi) g(\xi) d\xi \quad (5.31)$$

формула ёрдамида топилиши мумкин. Буни исбот этиш учун $L[\psi x] = g(x)$ эканини кўрсатиш лозим. Ҳақиқатан, $\psi(x)$ функциядан кетма-кет ҳосилалар олиб, (5.30) шартдан фойдаланамиз:

$$\psi'(x) = \underbrace{K(x, x)}_0 g(x) + \int_a^x K'_x(x, \xi) g(\xi) d\xi = \int_a^x K'_x(x, \xi) g(\xi) d\xi,$$

$$\Psi''(x) = \underbrace{K'_x(x, x)}_1 g(x) + \int_a^x K'_{x^2}(x, \xi) g(\xi) d\xi = \int_a^x K''_{x^2}(x, \xi) g(\xi) d\xi,$$

$$\Psi^{(n-1)}(x) = \underbrace{K^{(n-2)}_{x^{n-2}}(x, x)}_1 g(x) + \int_a^x K^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, \xi) g(\xi) d\xi = \int_a^x K^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, \xi) g(\xi) d\xi,$$

$$\Psi^{(n)}(x) = \underbrace{K^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, x)}_1 g(x) + \int_a^x K^{(n)}_{x^n}(x, \xi) g(\xi) d\xi = g(x) + \int_x^x K^{(n)}_{x^n}(x, \xi) g(\xi) d\xi.$$

Топилган ифодаларни (5.1) тенгламанинг чап томонига қўямиз:

$$\begin{aligned} & gx + \int_a^x K^{(n)}_{x^n}(x, \xi) g(\xi) d\xi + p_1(x) \int_a^x K^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, \xi) g(\xi) d\xi + \\ & \dots + p_n(x) \int_a^x K(x, \xi) g(\xi) d\xi = g(x) + \int_a^x [K^{(n)}_{x^n}(x, \xi) + p_1(x) K^{(n-1)}_{x^{n-1}}(x, \xi) + \\ & \dots + p_n(x) K(x, \xi)] g(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Қавс ичидаги ифода нолга тенг, чунки $K(x, \xi)$ функция мос бир жинсли тенгламанинг хусусий ечими. Бундан $\Psi(x)$ функциянинг бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими экани келиб чиқади. Равшанки, $\Psi(x)$ ва унинг ҳосилалари учун ушбу

$$\psi(a) = 0, \quad \psi^{(i)}(a) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n-1$$

шарт бажарилади. Бу шарт бир жинсли тенглама тривиал ечими учун ёзиладиган шартдан фарқ қилмаса-да, бир жинсли бўлмаган тенгламада $\psi(x) \neq 0$, $a \leq x \leq b$ бўлади. Акс ҳолда $g(x) \neq 0$ тенгсизлик билан зиддиятлик ҳосил бўлади.

Энди (5.31) формулани бошқача кўринишда ёзамиз. Унинг учун ушбу

$$G(x, \xi) = \begin{cases} 0, & a \leq x \leq \xi, \\ K(x, \xi), & \xi \leq x \leq b \end{cases} \quad (5.32)$$

функцияни киритамиз. Равшанки, $G(\xi, \xi) = 0$, $a \leq \xi \leq b$. Ундан ташқари $x = \xi$ нуқтада (5.30) шартга кўра:

$$G_{x^i}^{(i)}(\xi + 0, \xi) (= G_{x^i}^{(i)}(\xi - 0, \xi)) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n-2,$$

$$G_{x^{n-1}}^{(n-1)}(\xi + 0, \xi) - G_{x^{n-1}}^{(n-1)}(\xi - 0, \xi) = 1.$$

Охири муносабатда (5.32), (5.30) га асосан:

$$G_{x^{n-1}}^{(n-1)}(\xi + 0, \xi) = 1, \quad G_{x^{n-1}}^{(n-1)}(\xi - 0, \xi) = 0.$$

Чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламалар учун келтирилган хоссаларга эга бўлган $G(x, \xi)$ функция Коши масаласи учун Грин функцияси дейилади. (5.32) формуладан фойдаланиб, (5.31) формулани аниқ интеграл шаклида бундай

$$\psi(x) = \int_a^b G(x, \xi) g(\xi) d\xi \quad (5.33)$$

ёзиш мумкин. Бу формула Коши формуласи дейилади.

Мисол. Ушбу $y'' + (\operatorname{tg} x) y' = \frac{1}{\cos x}$, $-\frac{\pi}{2} < x < \frac{\pi}{2}$ дифференциал тенгламанинг хусусий ечими Грин функцияси ёрдамида топилсин. Маълумки, (2-пунктдаги 3-мисол) мос бир жинсли тенгламанинг фундаментал системаси $1, \sin x$ лардан иборат бўлиб, умумий ечими эса $y = C_1 + C_2 \sin x$. Энди тегишли $K(x, \xi)$ ечимини

$$K(x, \xi) = \psi_1(\xi) \cdot 1 + \psi_2(\xi) \sin x$$

кўринишда излаймиз, бунда $K_x(\xi, \xi) = 0$, $K_x(x, \xi) = 1$ бўлиб, $\psi_1(\xi)$, $\psi_2(\xi)$ ларни шу шартдан фойдаланиб топish лозим.

$$\begin{aligned} \text{Ҳақиқатан: } K(\xi, \xi) &= \psi_1(\xi) + \psi_2(\xi) \sin \xi = 0, \\ K_x(\xi, \xi) &= \psi_2(\xi) \cos \xi = 1. \end{aligned}$$

Бу системани ечиб ушбуни топамиз:

$$\psi_2(\xi) = \frac{1}{\cos \xi}, \quad \psi_1(\xi) = -\operatorname{tg} \xi.$$

Шундай қилиб, $K(x, \xi) = -\operatorname{tg} \xi + \frac{1}{\cos \xi} \sin x$.

Энди (5.31) формула бўйича хусусий ечимни (топамиз ($\psi(a) = 0$ бўлгани учун интеграллаш ўзгармаси $C = 0$ дейилган):

$$\begin{aligned} \psi(x) &= \int_a^x \left[-\operatorname{tg} \xi + \frac{1}{\cos \xi} \sin x \right] \frac{1}{\cos \xi} d\xi = - \int_a^x \frac{\sin \xi}{\cos^2 \xi} d\xi + (\sin x) \int_a^x \frac{d\xi}{\cos^2 \xi} = \\ &= - \left. \frac{1}{\cos \xi} \right|_a^x + (\sin x) \left. \operatorname{tg} \xi \right|_a^x = - \left[\frac{1}{\cos x} - \frac{1}{\cos a} \right] + (\sin x) [\operatorname{tg} x - \operatorname{tg} a] = \\ &= -\cos x + \frac{1}{\cos a} - (\operatorname{tg} a) \sin x. \end{aligned}$$

Соддалик учун $a = 0$ десак, $\psi(x) = 1 - \cos x$ кўринишга олади. Текшириш қийин эмаски, бу функция берилган бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламанинг хусусий ечимидир. 2-пунктдаги 3-мисолда ҳам шу дифференциал тенгламанинг бу $\psi(x) = 1 - \cos x$ функциядан ўзгармас қўшилувчига фарқ қиладиган хусусий ечими $y = -\cos x$ топилган эди.

Ма ш қ. $y'' + \omega^2 y = ax$, $\omega \neq 0$, $a \neq 0$ бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими Грин функцияси ёрдамида топилсин.

4. Агар (5.1) тенгламада ўнг томонидаги $g(x)$ функция ушбу

$$g(x) = \sum_{i=1}^s f_i(x), \quad f_i(x) \in C(I)$$

кўринишда бўлса, $L[y] = \sum_{i=1}^s f_i(x)$ тенгламанинг хусусий ечимини топиш учун s та $L[y] = f_1(x)$, $L[y] = f_2(x)$, . . . , $L[y] = f_s(x)$ тенгламанинг ҳар бири учун алоҳида-алоҳида хусусий ечим топамиз. Улар мос равишда $\Psi_1(x)$, $\Psi_2(x)$, . . . , $\Psi_s(x)$ функциялардан иборат бўлсин.

У ҳолда берилган тенгламанинг хусусий ечимини $\sum_{i=1}^s \Psi_i(x)$ деб ёзиш мумкин. Ҳақиқатан, фараз бўйича $L[\Psi_i] = f_i(x)$, $i = 1, 2, \dots, s$. Шунинг учун $L\left[\sum_{i=1}^s \Psi_i(x)\right] = \sum_{i=1}^s L[\Psi_i] = \sum_{i=1}^s f_i(x) = g(x)$. Демак, $\sum_{i=1}^s \Psi_i(x)$ — бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими.

М а ш қ. 1. Агар мос бир жинсли тенгламанинг фундаментал системаси e^x ва e^{-x} бўлса, ушбу $y'' - y = e^{2x} + x - 1$ тенгламанинг хусусий ва умумий ечини топилсин.

2. Агар мос бир жинсли тенгламанинг фундаментал системаси 1 , $\cos x$, $\sin x$ бўлса, ушбу $y''' + y' = x + \cos 2x$ тенгламанинг хусусий ва умумий ечими топилсин.

***n*- ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР**

Чизиқли ўзгармас коэффициентли дифференциал тенгламалар чизиқли дифференциал тенгламаларнинг муҳим хусусий ҳоли бўлиб, улар элементар функцияларда охиригача интегралланади. Мазкур бобда чизиқли ўзгармас коэффициентли тенгламаларни ва унга келтирилдиган ўзгарувчи коэффициентли чизиқли тенгламаларни ўрганамиз. Аввал комплекс дифференциал тенгламаларга тўхталамиз.

1- §. КОМПЛЕКС ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1. Агар чизиқли дифференциал-тенгламаларда коэффициентлари ҳақиқий функциялар бўлса, тенглама *ҳақиқий чизиқли дифференциал тенглама* дейилади. Коэффициентлари комплекс функциялардан иборат бўлса, тегишли тенглама *комплекс чизиқли дифференциал тенглама* деб юритилади. Қўпинча, коэффициентлари ўзгармас бўлган чизиқли дифференциал тенгламаларнинг комплекс ечимларини топиб, сўнгра ундан ҳақиқий ечимларни ажратиб олиш қулайроқ бўлади. Шу муносабат билан баъзи тушунчалар киритамиз.

6.1- таъриф. Агар бирор I интервалда $\varphi(t)$ ва $\psi(t)$ ҳақиқий аргументли ҳақиқий функциялар берилган бўлиб, шу интервалдан олинган t нинг ҳар бир қийматига ушбу

$$\chi(t) = \varphi(t) + i\psi(t)$$

комплекс сон мос қўйилган бўлса, у ҳолда I интервалда ҳақиқий аргументли комплекс функция $\chi(t)$ берилган дейилади. $\varphi(t)$ функция $\chi(t)$ функциянинг ҳақиқий қисми, $\psi(t)$ функция эса унинг маъхум қисми дейилади.

Агар $\varphi(t)$, $\psi(t)$ функциялар I интервалда узлуксиз бўлса, у ҳолда комплекс функция $\chi(t)$ ҳам I интервалда узлуксиз дейилади. Комплекс функциянинг дифференциалланувчилиги тушунчаси ҳам шунга ўхшаш киритилади. Аниқроғи, агар I да $\varphi(t)$, $\psi(t)$ функциялар дифференциалланувчи бўлса, у ҳолда $\chi(t)$ функция ҳам I да *дифференциалланувчи* дейилади ва $\chi(t) = \varphi(t) + i\psi(t)$ деб ҳисобланади. Бунда функция ишорасининг устидаги нуқта t бўйича ҳосилани билдиради. Равшанки, комплекс функциялар учун ҳам ушбу

$$\frac{d}{dt}(\chi_1(t) + \chi_2(t)) = \chi_1'(t) + \chi_2'(t),$$

$$\frac{d}{dt} (\chi_1(t) \cdot \chi_2(t)) = \chi_1(t) \dot{\chi}_2(t) + \dot{\chi}_1(t) \chi_2(t),$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\chi_1(t)}{\chi_2(t)} \right) = \frac{\dot{\chi}_1(t) \chi_2(t) - \chi_1(t) \dot{\chi}_2(t)}{\chi_2^2(t)}, \quad \chi_2(t) \neq 0$$

формулалар ўринли. Бунга бевосита ҳисоблаш йўли билан ишониш мумкин. Ушбу n - тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенглама

$$z^{(n)} + a_1 z^{(n-1)} + \dots + a_{n-1} \dot{z} + a_n z = 0 \quad (6.1)$$

берилган бўлиб, коэффициентлари I интервалда аниқланган ва узлуксиз функциялар бўлсин.

6.2- таъриф. Агар $z = \chi(t)$ функция $I_1 \subset I$ интервалда аниқланган бўлиб, қуйидаги икки шарт:

$$1^\circ. \chi(t) \in C^n(I),$$

$$2^\circ. \chi^{(n)}(t) + a_1 \chi^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1} \dot{\chi}(t) + a_n \chi(t) \equiv 0, \quad t \in I_1$$

бажарилса, у ҳолда $z = \chi(t)$ функция I_1 интервалда (6.1) тенгламанинг ечили дейилади.

6.1- теорема. $t_0, z_0, z_0', \dots, z_0^{(n-1)}$ лар бошланғич қийматларнинг ихтиёрый системаси бўлсин. У ҳолда 1) (6.1) тенгламанинг ушбу $\chi(t_0) = z_0, \dot{\chi}(t_0) = z_0', \dots, \chi^{(n-1)}(t_0) = z_0^{(n-1)}$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва I интервалда аниқланган ягона $z = \chi(t)$ ечили мавжуд; 2) бир хил бошланғич шартни қаноатлантирадиган ихтиёрый икки $\chi_1(t), \chi_2(t)$ ечим I интервалда устма-уст тушади.

Бу теореманинг исботи 4.1- теореманинг исботидан келиб чиқади. Ҳақиқатан, $z = x + iy$ алмаштириш бажарайлик. У ҳолда (6.1) тенглама ушбу иккита n - тартибли

$$\begin{cases} x = f(t, x, x', \dots, x^{(n-1)}, y, y', \dots, y^{(n-1)}), \\ y = g(t, x, x', \dots, x^{(n-1)}, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \end{cases} \quad (6.2)$$

дифференциал тенгламага ажралади. Унда f ва g функциялар $x, x', \dots, x^{(n-1)}, y, y', \dots, y^{(n-1)}$ ўзгарувчиларга нисбатан коэффициентлари узлуксиз чизиқли функциялардир. Аниқроғи, (6.1) да $a_1 = a_1' + ia_1'', \dots, a_n = a_n' + ia_n''$ десак, f ва g функциялар бундай

$$f = - \sum_{i=1}^n (a_i' x - a_i'' y),$$

$$g = - \sum_{i=1}^n (a_i'' x + a_i' y)$$

кўринишга эга бўлади. 9- бобда кўрамизки, $a'_i, a''_i, i = 1, 2, \dots, n$ функциялар I интервалда узлуксиз бўлгани учун $\frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial g}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial g}{\partial y}, i = 1, 2, \dots, n$ функциялар ҳам шу интервалда узлуксиз бўлганидан (6.2) система тегишли бошланғич шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эга.

Иккинчи томондан, агар $a_i \in C^n, a'_i \in C^n$ бўлса, (6.2) системанинг, масалан, биринчи тенгламани кетма-кет n марта дифференциаллаб, системанинг иккинчи тенгламасидан фойдалансак, x, x, \dots, x ва y лар учун ёзилган $(n+2)$ та тенгламага эга бўламиз. Агар тегишли якобиан нолдан фарқли бўлса, $(n+2)$ та муносабатдан y, y, \dots, y ($(n+1)$ та) ўзгарувчиларни чиқариш мумкин бўлади. Натижада x га нисбатан $(2n)$ - тартибли чизиқли дифференциал тенгламага келамиз. Агар a'_i, a''_i лар ўзгармас бўлса, y ҳолда тегишли якобиан ўзгармас детерминантдан иборат бўлади.

2. Қуйида экспоненциал комплекс функцияларнинг баъзи хоссалари билан танишамиз. Аввал $\omega = u + iv$ ихтиёрий комплекс функция бўлганда $e^\omega = e^u (\cos v + i \sin v)$ деб ёзамиз. Бу формулани ушбу

$$e^\omega = 1 + \omega + \frac{\omega^2}{2!} + \dots + \frac{\omega^n}{n!} + \dots$$

қатор ёрдамида исботлаш мумкин. Равшанки, $\overline{e^\omega} = e^{\overline{\omega}}$. Ҳақиқатан, $\overline{e^\omega} = e^u (\cos v - i \sin v) = e^{u-iv} = e^{\overline{\omega}}$. Энди ушбу

$$e^{\omega_1} e^{\omega_2} = e^{\omega_1 + \omega_2}, \quad \omega_1 = u_1 + iv_1, \quad \omega_2 = u_2 + iv_2 \quad (6.3)$$

формулани исбот этамиз. Содда ҳисоблашлар

$$\begin{aligned} e^{\omega_1} e^{\omega_2} &= e^{u_1} (\cos v_1 + i \sin v_1) \cdot e^{u_2} (\cos v_2 + i \sin v_2) = \\ &= e^{u_1 + u_2} [(\cos v_1 \cos v_2 - \sin v_1 \sin v_2) + i(\sin v_1 \cos v_2 + \cos v_1 \sin v_2)] = \\ &= e^{u_1 + u_2} [\cos(v_1 + v_2) + i \sin(v_1 + v_2)] = e^{(u_1 + u_2) + i(v_1 + v_2)} = e^{\omega_1 + \omega_2} \end{aligned}$$

бўлишини кўрсатади. Ушбу

$$\frac{d}{dt} e^{\lambda t} = \lambda e^{\lambda t}, \quad \lambda = \mu + iv \quad (6.4)$$

муҳим формулани исбот этайлик. Аввал $\lambda = iv$ бўлсин. У ҳолда:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} e^{ivt} &= \frac{d}{dt} (\cos vt + i \sin vt) = -v \sin vt + i v \cos vt = \\ &= iv (\cos vt + i \sin vt) = i v e^{ivt} \end{aligned}$$

Энди $\lambda = \mu + iv$ бўлсин. Унда (6.3) формуладан фойдалансак:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} e^{(\mu+iv)t} &= \frac{d}{dt} e^{\mu t} e^{ivt} = \frac{d}{dt} (e^{\mu t}) \cdot e^{ivt} + e^{\mu t} \frac{d}{dt} (e^{ivt}) = \\ &= \mu e^{\mu t} e^{ivt} + e^{\mu t} \cdot iv e^{ivt} = (\mu + iv) e^{\mu t + ivt} = \lambda e^{\lambda t}. \end{aligned}$$

Исбот этилган (6.3) ва (6.4) формуладан кейинги мулоҳазаларимизда тез-тез фойдаланамиз.

3. Ушбу

$$\dot{z} = \lambda z, \quad \lambda = \mu + iv, \quad z = x + iy$$

тенглама учун $z = Ce^{\lambda t}$ (C — ихтиёрий комплекс ўзгармас) функция ечим бўлади. Агар $z(0) = z_0$ десак, $C = z_0$ ва $z = z_0 e^{\lambda t}$ бўлади. $z_0 = re^{i\alpha}$, $r \geq 0$ (α — ҳақиқий сон) бўлганда

$$z = re^{i\alpha} e^{\lambda t} = re^{\lambda t + i\alpha}$$

Берилган тенгламани бундай ёзамиз:

$$x + iy = (\mu + iv)(x + iy) = (\mu x - \nu y) + i(\nu x + \mu y)$$

ёки

$$\begin{cases} x = \mu x - \nu y, \\ y = \nu x + \mu y. \end{cases} \quad (6.5)$$

Бу системанинг ихтиёрий $\varphi(t)$, $\psi(t)$ ечими комплекс тенгламанинг ихтиёрий ечими билан қуйидагича боғланган бўлади:

$$\begin{aligned} \varphi(t) + i\psi(t) &= re^{\lambda t + i\alpha} = re^{(\mu+iv)t + i\alpha} = re^{\mu t + i(\nu t + \alpha)} = \\ &= re^{\mu t} [\cos(\nu t + \alpha) + i \sin(\nu t + \alpha)]. \end{aligned}$$

Бундан:

$$x = \varphi(t) = re^{\mu t} \cos(\nu t + \alpha), \quad y = \psi(t) = re^{\mu t} \sin(\nu t + \alpha).$$

Шунга ўхшаш $z = iz^2$ комплекс дифференциал тенглама содда ҳисоблашлар ёрдамида қуйидаги икки ҳақиқий

$$\begin{aligned} \dot{x} &= -2xy, \\ \dot{y} &= x^2 + y^2 \end{aligned}$$

дифференциал тенгламага ажралади.

2-§. ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ ТЕНГЛАМАЛАР

4- бобда n - тартибли дифференциал тенгламаларнинг баъзи интегралланувчи типларини кўрганда кўпинча $\frac{dy}{dx} = p$ белгисидан фойда-

ланган эдик. Бунда y — номаълум ҳақиқий функция эди. Энди номаълум функция сифатида ҳақиқий аргументли ихтиёрий z (ҳақиқий ёки комплекс) функцияни оламиз. Масалан, ҳақиқий аргументни t десак, $z(t) = x(t) + iy(t)$ ($x(t), y(t)$ — ҳақиқий функциялар) деб ёзилиши мумкин. Агар бирор I интервалда $y(t) \equiv 0$ бўлса, шу интервалда $z(t) = x(t)$ функция ҳақиқий бўлади.

Ушбу бобда z функциядан t бўйича олинган ҳосилани $pz = \frac{d}{dt} z$ деб дифференциаллаш операторини символик равишда $\frac{d}{dt} = p$ деб белгилаймиз. Худди шундай $\frac{d^k z}{dt^k} = \frac{d}{dt} \left(\frac{d}{dt} \right) = p^2, \dots, \frac{d^k}{dt^k} = p^k$ символларни киритсак, шу символлар ёрдамида $\frac{dz}{dt} = pz, \frac{d^2 z}{dt^2} = p^2 z, \dots, \frac{d^k z}{dt^k} = p^k z$ муносабатларга эга бўламиз. (6.1) дифференциал тенгламанинг чап томонини $L(z)$ деб белгиласак, уни киритилган символлар орқали ёзиш мумкин:

$$\begin{aligned} L(z) &= z^{(n)} + a_{n-1} z^{(n-1)} + \dots + a_1 z' + a_0 z = \\ &= p^n z + a_{n-1} p^{n-1} z + \dots + a_1 p z + a_0 z = \\ &= (p^n + a_{n-1} p^{n-1} + \dots + a_1 p + a_0) z = L(p)z. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, (6.1) тенглани

$$L(p)z = 0 \quad (6.1')$$

деб ёзамиз, бунда $L(p)$ кўпҳад n -тартибли алгебраик кўпҳад.

Қуйида дифференциаллаш оператори p га нисбатан $L(p)$ кўпҳаднинг икки хоссаси билан танишамиз.

А) $L(p)$ ва $M(p)$ — дифференциаллаш оператори p га нисбатан ихтиёрий кўпҳад, z_1, z_2, z лар эса t нинг функциялари бўлса, у ҳолда ушбу

1. $L(p)(z_1 + z_2) = L(p)z_1 + L(p)z_2,$
2. $(L(p) + M(p))z = L(p)z + M(p)z,$
3. $L(p)(M(p)z) = (L(p)M(p))z$

айниятлар ўринли. Бевосита ҳисоблашларни бажариб, бунга ишониш мумкин.

Б) Агар $L(p)$ кўпҳад p га нисбатан бирор кўпҳад бўлса, ушбу

$$L(p)e^{\lambda t} = L(\lambda)e^{\lambda t} \quad (6.6)$$

формула ўринли, бунда λ — ҳақиқий ёки комплекс сон.

Исбот. Биз юқорида $\frac{d}{dt} e^{\lambda t} = \lambda e^{\lambda t}$ формулани исбот этган эдик.

$$\begin{aligned} \text{Демак, } p e^{\lambda t} &= \lambda e^{\lambda t}. \text{ Равшанки, } p^2 e^{\lambda t} = p(p e^{\lambda t}) = p(\lambda e^{\lambda t}) = \\ &= \lambda^2 e^{\lambda t}, \dots, p^k e^{\lambda t} = \lambda^k e^{\lambda t}. \text{ Шунинг учун } L(p) e^{\lambda t} = p^n e^{\lambda t} + \\ &+ a_1 p^{n-1} e^{\lambda t} + \dots + a_{n-1} p e^{\lambda t} + a_n e^{\lambda t} = \lambda^n e^{\lambda t} + a_1 \lambda^{n-1} e^{\lambda t} + \dots + \\ &+ a_{n-1} \lambda e^{\lambda t} + a_n e^{\lambda t} = e^{\lambda t} (\lambda^n + a_1 \lambda^{n-1} + \dots + a_{n-1} \lambda + a_n) = L(\lambda) e^{\lambda t}. \end{aligned}$$

(6.6) формула исбот этилди.

Агар λ $L(p)$ кўпхаднинг илдизи бўлса, (6.6) формулага кўра $e^{\lambda t}$ функция (6.1') тенгламанинг ечими бўлади. Шу муносабат билан $L(p)$ кўпхад (6.1') тенгламанинг *характеристик кўпхади дейилади*.

Энди (6.1') тенгламанинг умумий ечимини (комплекс ечимини) ёзишга тўхталайлик. Бунда икки ҳол юз беради: I. Характеристик кўпхад оддий илдизларга эга (яъни каррали илдизлар йўқ.). II. Характеристик кўпхад илдизлари орасида карралилари ҳам бор. Ҳар бир ҳолни алоҳида кўрамиз.

I. $L(p)$ кўпхаднинг илдизлари оддий. Бу ҳолда асосий натижа қуйидаги теорема билан берилади.

6.2- теорема. Агар $L(p)$ кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ бўлиб, уларнинг ичиде карралилари бўлмаса, у ҳолда (6.1) тенгламанинг барча ечимлари ушбу

$$z = C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 e^{\lambda_2 t} + \dots + C_n e^{\lambda_n t} \quad (6.7)$$

формула билан ифодаланади, бунда C_1, C_2, \dots, C_n ўзгармаслар.

Исбот. Аввало $z_1 = e^{\lambda_1 t}, z_2 = e^{\lambda_2 t}, \dots, z_n = e^{\lambda_n t}$ функциялар $-\infty < t < +\infty$ интервалда аниқланган бўлиб, улар (6.1) тенгламанинг ечимидир. Қславерса, (6.7) функция ҳам (6.1) тенгламанинг ечими бўлади. Ҳақиқатан, C_1, C_2, \dots, C_n лар ўзгармас бўлгани учун $L(\lambda_i) = 0, i = 1, 2, \dots, n$ тенгламаларга кўра:

$$\begin{aligned} L(p)z &= L(p)(C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 e^{\lambda_2 t} + \dots + C_n e^{\lambda_n t}) = \\ &= C_1 L(p) e^{\lambda_1 t} + C_2 L(p) e^{\lambda_2 t} + \dots + C_n L(p) e^{\lambda_n t} = \\ &= C_1 L(\lambda_1) e^{\lambda_1 t} + C_2 L(\lambda_2) e^{\lambda_2 t} + \dots + C_n L(\lambda_n) e^{\lambda_n t} \equiv 0, \quad -\infty < t < \infty. \end{aligned}$$

Энди $z = z^*(t)$ функция (6.1) тенгламанинг

$$z^*(0) = z_0, \quad z^{*(n-1)}(0) = z_0, \quad \dots, \quad z^{*(0)}(0) = z_0 \quad (6.8)$$

бошланғич шартни қансатлантирадиган ечими бўлсин. Албатта, бу ечим $-\infty < t < +\infty$ интервалда аниқланган. (6.7) формуладан комплекс ўзгармасларнинг бирер қийматида шу $z = z^*(t)$ ечимни ҳосил қила олиш мумкинлигини кўрсатамиз. (6.8) шартга кўра (6.7) дан ҳосилалар олиб $t = 0$ да ушбу

Энди $C_{2S} = C'_{2S} + iC''_{2S}$, $C_{2S-1} = C'_{2S} - iC''_{2S}$ бўлса,

$$\begin{aligned} C_{2S-1} e^{\lambda_{2S-1} t} + C_{2S} e^{\lambda_{2S} t} &= (C'_{2S} - iC''_{2S}) e^{\mu_{2S} t} (\cos v_{2S} t - i \sin v_{2S} t) + \\ &+ (C'_{2S} + iC''_{2S}) e^{\mu_{2S} t} (\cos v_{2S} t + i \sin v_{2S} t) = \\ &= e^{\mu_{2S} t} [C'_{2S} \cos v_{2S} t - C''_{2S} \sin v_{2S} t + i(C'_{2S} \sin v_{2S} t + C''_{2S} \cos v_{2S} t) + \\ &+ C'_{2S} \cos v_{2S} t - C''_{2S} \sin v_{2S} t - i(C'_{2S} \sin v_{2S} t + C''_{2S} \cos v_{2S} t)] = \\ &= e^{\mu_{2S} t} (2C'_{2S} \cos v_{2S} t - 2C''_{2S} \sin v_{2S} t) \text{ бўлади. Охирги ифода ҳақиқий} \\ &\text{функциядир. Бундан ушбу} \\ \sum_{S=1}^k (C_{2S-1} e^{\lambda_{2S-1} t} + C_{2S} e^{\lambda_{2S} t}) &= \sum_{S=1}^k e^{\mu_{2S} t} (2C'_{2S} \cos v_{2S} t - 2C''_{2S} \sin v_{2S} t) \end{aligned} \quad (6.11)$$

муносабатнинг ўринли экани ва унинг ўнг томонидаги функция ҳақиқий экани келиб чиқади. $\lambda_{2k+1}, \dots, \lambda_n$ лар ҳақиқий бўлгани учун ҳақиқий C_{2k+1}, \dots, C_n коэффицентлар орқали тузилган

$$C_{2k+1} e^{\lambda_{2k+1} t} + \dots + C_n e^{\lambda_n t}$$

йиғинди ҳам ҳақиқий бўлади.

Шундай қилиб, ушбу

$$z = \sum_{S=1}^k (C_{2S-1} e^{\lambda_{2S-1} t} + C_{2S} e^{\lambda_{2S} t}) + \sum_{S=k+1}^n C_S e^{\lambda_S t} \quad (6.12)$$

функция ҳақиқийдир. Лемма исбот этилди.

Ҳақиқий $C_1, C_{2,2}, \dots, C_{2k}, C_2, C_{2,2}, \dots, C_{2k}$ коэффицентлар ихтиёрий бўлгани учун (6.11) муносабатдан фойдаланиб, (6.12) формулани қуйидаги

$$z = \sum_{i=1}^k e^{\mu_i t} (C_i \cos v_i t + C'_i \sin v_i t) + \sum_{i=k+1}^n C_i e^{\lambda_i t} \quad (6.13)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Унда n та ихтиёрий ҳақиқий

$$C_1, C_2, \dots, C_k, C'_1, C'_2, \dots, C'_k, C_{k+1}, \dots, C_n$$

ўзгармаслар қатнашган.

Бу (6.13) формулага (6.1') тенгламанинг коэффицентлари ҳақиқий бўлганда унинг фундаментал системасини топиш йўли билан ҳам келиш мумкин. Текшириш қийин эмаски, ушбу

$$\left. \begin{aligned} e^{\mu_1 t} \cos v_2 t, e^{\mu_1 t} \cos v_4 t, \dots, e^{\mu_{2k} t} \cos v_{2k} t, \\ e^{\mu_2 t} \sin v_2 t, e^{\mu_4 t} \sin v_4 t, \dots, e^{\mu_{2k} t} \sin v_{2k} t, \\ e^{\mu_{2k+1} t}, e^{\mu_{2k+2} t}, \dots, e^{\mu_n t} \end{aligned} \right\} \quad (6.14)$$

функциялар $-\infty < t < +\infty$ интервалда (6.1') тенгламанинг чизикли эркин счимларидан иборат. Демак, улар (6.1') тенгламанинг фунда-

ментал системасини ташкил этади. Шунинг учун умумий ечимни (6.13) кўринишда ёзса бўлади.

Равшанки, характеристик тенгламанинг барча илдизлари ҳақиқий бўлганда умумий ечим $z = \sum_{i=1}^n C_i e^{\lambda_i t}$ (C_i — ҳақиқий, λ_i — ҳақиқий) кўринишда ёзилади.

1-эслатма. (6.13) формуладаги биринчи йиғиндини $\sum_{i=1}^k \rho_i e^{\mu_i t} \cos(\nu_i t + \alpha_i)$, $\rho_i > 0$ каби ёзиш ҳам мумкин. Унда α_i ($i = 1, 2, \dots, k$) лар ихтиёрий ўзгармас. Баъзи ҳолларда шу кўриниш қулайроқ бўлади.

Мисоллар. 1. Ушбу $z'' - z = 0$ тенгламанинг умумий ечими топилсин. Аввал умумий комплекс ечимни топайлик. Характеристик тенглама $\rho^2 - 1 = 0$ кўринишда бўлиб, илдизлари $\rho_1 = -1$, $\rho_2 = 1$ бўлади.

Берилган тенгламанинг ихтиёрий комплекс ечими $z = Ce^{-t} + de^t = (C_1 + iC_2)e^{-t} + (d_1 + id_2)e^t$ (C_1, C_2, d_1, d_2 — ихтиёрий ҳақиқий) кўринишда ёзилади. Ҳақиқий ечим эса характеристик тенгламанинг илдизлари $\rho_1 = -1$, $\rho_2 = 1$ ҳақиқий бўлгани учун $z = C_1 e^{-t} + d_1 e^t$ ($C_1 d_1$ — ҳақиқий) кўринишда бўлади.

2. Ушбу $z'' - z = 0$ дифференциал тенгламанинг умумий ҳақиқий ечими топилсин.

Бу тенгламанинг характеристик тенгламаси $\rho^4 - 1 = 0$ бўлиб, унинг илдизлари $\rho_{1,2} = \pm i$, $\rho_{3,4} = \pm 1$. Умумий комплекс ечим

$z = C_1 e^{it} + C_2 e^{-it} + C_3 e^{-t} + C_4 e^t$ (C_1, C_2, C_3, C_4 — комплекс) кўринишга эга. Умумий ҳақиқий ечим эса (6.13) формулага кўра

$z = C_1^0 \cos t + C_2^0 \sin t + C_3^0 e^{-t} + C_4^0 e^t$ ($C_1^0, C_2^0, C_3^0, C_4^0$ — ҳақиқий) каби ёзилади. 1-эслатмага асосан, уни яна

$z = \rho \cos(t + \alpha) + C_3^0 e^{-t} + C_4^0 e^t$ ($\rho > 0$, α , C_3^0, C_4^0 — ҳақиқий) кўринишда ёзиш мумкин.

II. $L(p)$ кўпхаднинг баъзи илдизлари каррали. Характеристик кўпхад $L(p) = p^n + a_1 p^{n-1} + \dots + a_{n-1} p + a_n$ турли илдизларга эга бўлган ҳолда $L(p)z = 0$ тенгламанинг n та чизиқли эркил ечимларини кўрсатиш мумкин бўлган эди. Агар $L(p)$ кўпхаднинг баъзи илдизлари каррали бўлса, турли илдизлар сони $m < n$ бўлади. Шунинг учун $e^{\lambda t}$ кўринишда m та ечим ёзилса, қолган $n - m$ та ечимнинг кўринишини излаш лозим бўлади. Қуйидаги теорема бу масалани ечиб беради.

6.3-теорема. Бизга n -тартибли чизиқли бир жинсли ўзгармас коэффициентли (6.1) тенглама берилган бўлиб, тегишли характеристик $L(p)$ кўпхад турли $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$ илдизларга эга бўлсин. Бунда λ_j илдиз k_j — каррали ($j = 1, 2, \dots, m$) бўлсин десак, $k_1 + k_2 + \dots + k_m = n$ бўлади.

Ушбу

$$\left. \begin{aligned} z_1 &= e^{\lambda_1 t}, z_2 = t e^{\lambda_1 t}, \dots, z_{k_1} = t^{k_1-1} e^{\lambda_1 t} \\ z_{k_1+1} &= e^{\lambda_2 t}, z_{k_1+2} = t e^{\lambda_2 t}, \dots, z_{k_1+k_2} = t^{k_2-1} e^{\lambda_2 t} \\ &\dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ z_{k_1} + \dots + k_m + 1 &= e^{\lambda_m t}, \dots, z_n = t^{k_m-1} e^{\lambda_m t} \end{aligned} \right\} (6.15)$$

функциялар — $-\infty < t < +\infty$ интервалда аниқланган бўлиб, (6.1') тенгламанинг ечими бўлади. Шунга ўхшаш

$$z = C_1 z_1 + C_2 z_2 + \dots + C_n z_n \quad (6.16)$$

функция ихтиёрий комплекс C_1, C_2, \dots, C_n ўзгармаслар учун (6.1') тенгламанинг умумий комплекс ечими бўлади.

Теоремани исбот этиш учун аввал иккита леммани келтирамиз.

6.2- лемма. Агар $L(p)$ — ихтиёрий n - тартибли кўпхад, λ — ихтиёрий комплекс сон, $f(t)$ — етарли марта дифференциалланувчи ихтиёрий функция бўлса, у ҳолда ушбу

$$L(p)(e^{\lambda t} f(t)) = e^{\lambda t} L(p + \lambda) f(t) \quad (6.17)$$

формула ўринли. Уни силжиш формуласи дейилади.

Исбот. Бу формулани $L(p) = p$ бўлганда осонгина чиқариш мумкин. Ҳақиқатан,

$$p(e^{\lambda t} f(t)) = \lambda e^{\lambda t} f(t) + e^{\lambda t} \dot{f}(t) = e^{\lambda t} (\lambda f(t) + p f(t)) = e^{\lambda t} (p + \lambda) f(t).$$

Агар $L(p) = ap + b$, $a \neq 0$ бўлса ҳам шундай иш тутамиз:

$$\begin{aligned} (ap + b)(e^{\lambda t} f(t)) &= ap(e^{\lambda t} f(t)) + be^{\lambda t} \dot{f}(t) = ae^{\lambda t} (p + \lambda) f(t) + \\ &+ be^{\lambda t} \dot{f}(t) = e^{\lambda t} [a(p + \lambda) + b] f(t). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, (6.17) формула $L(p)$ кўпхад тартиби $n = 1$ бўлганда исбот этилди. n - тартибли кўпхад учун (6.17) ни исбот этиш учун математик индукцияни қўлланамиз. Уша формула $(n - 1)$ - тартибли ($n \geq 2$) кўпхад учун ўринли бўлсин, дейлик. У ҳолда n - тартибли $L(p)$ кўпхад учун (6.17) формулани исбот этамиз. $L(p)$ кўпхадни $L(p) = L_1(p) L_2(p)$ кўринишда ёзамиз. Бунда $L_1(p)$ кўпхад биринчи тартибли, $L_2(p)$ эса $(n - 1)$ - тартибли кўпхад. Фараз бўйича $L_1(p)$ ва $L_2(p)$ кўпхадлар учун формула тўғри. Шу сабабли қуйидагига эгамиз

$$\begin{aligned} L(p)(e^{\lambda t} f(t)) &= L_1(p) L_2(p)(e^{\lambda t} f(t)) = L_1(p)(e^{\lambda t} L_2(p + \lambda) f(t)) = \\ &= L_1(p)(e^{\lambda t} F(t)), \quad F(t) = L_2(p + \lambda) f(t) \end{aligned}$$

ёки

$$\begin{aligned} L(p)(e^{\lambda t} f(t)) &= L_1(p)(e^{\lambda t} F(t)) = e^{\lambda t} L_1(p + \lambda) F(t) = \\ &= e^{\lambda t} L_1(p + \lambda) L_2(p + \lambda) f(t) = e^{\lambda t} L(p + \lambda) f(t). \end{aligned}$$

(6.17) формула исбот бўлди.

6.3- лемма. Агар $L(p)$ кўпхад p симзолга нисбатан ихтиёрий кўпхад, $\omega_r(t)$ эса ушбу $\omega_r(t) = L(p) t^r e^{\lambda t}$ (λ — комплекс сон) формула билан аниқланган ҳақиқий аргумент t нинг функцияси бўлиб, L сони $L(p)$ кўпхаднинг каррали илдизи бўлса, у ҳолда $\omega_0(t) \equiv 0$, $\omega_1(t) \equiv 0, \dots, \omega_{k-1}(t) \equiv 0$ айниятлар ўринли; аксинча, агар $\omega_0(t), \omega_1(t), \dots, \omega_{k-1}(t)$ функциялар t нинг $t = t_0$ қийматида нолга тенг, яъни

$$\omega_0(t_0) = \omega_1(t_0) = \dots = \omega_{k-1}(t_0) = 0 \quad (6.18)$$

Бўлса, у ҳолда λ сони $L(p)$ кўпҳаднинг $s(s \geq k)$ каррали илдизи бўлади.

Исбот. 6.2-леммага кўра $f(t) = t^r$ бўлганда

$$\omega_r(t) = L(p)t^r e^{\lambda t} = e^{\lambda t} L(p + \lambda) t^r \quad (6.19)$$

лемманинг биринчи қисмини исбот этамиз. λ сони $L(p)$ кўпҳаднинг k каррали илдизи бўлсин. Унда $L(p)$ ни $L(p) = M(p)(p - \lambda)^k (M(p) - \text{тартиби } (n - k) \text{ бўлган кўпҳад})$ кўринишида ёзиш мумкин. Агар p ни $p + \lambda$ га алмаштирсак,

$$L(p + \lambda) = M(p + \lambda) p^k \quad (6.20)$$

формулага келамиз. $L(p + \lambda)$ учун топилган бу ифодани (6.19) га қўямиз:

$$\omega_r(t) = e^{\lambda t} M(p + \lambda) (p^k t^r), \quad r = 0, 1, \dots, k - 1.$$

Аmmo $p^k t^r = 0$, чунки $r < k$. Шунинг учун $\omega_r(t) \equiv 0$, $r = 0, 1, \dots, k - 1$.

Энди лемманинг иккинчи қисмини исбот этайлик. (6.18) сонли тенгликлар ўринли бўлсин. Равшанки, $L(p + \lambda) = (p + \lambda)^n + a_1(p + \lambda)^{n-1} + \dots + a_{n-1}(p + \lambda) + a_n$. Қавсларни очиб чиқиб, ҳосил бўлган кўпҳадни

$$L(p + \lambda) = b_0 + b_1 p + \dots + b_{n-1} p^{n-1} + p^n, \quad b_n = 1 \quad (6.21)$$

кўринишда ёзамиз. Энди $r = 0$ бўлсин. У ҳолда $t = t_0$ да (6.19) дан

$$\omega_0(t_0) = e^{\lambda t_0} L(p + \lambda) \cdot 1, \quad f(t) = 1$$

ёки $L(p + \lambda) \cdot 1 + b_0$ бўлгани учун ((6.21) га кўра)

$$\omega_0(t_0) = e^{\lambda t_0} b_0.$$

Аmmo (6.18) га кўра $\omega_0(t_0) = 0$. Демак, $b_0 = 0$. Шунга ўхшаш, $b_0 = b_1 = \dots = b_{r-1} = 0$, $r \leq k - 1$ бўлсин дейлик. У ҳолда (6.19) ва (6.21) ларга кўра:

$$\omega_r(t_0) = e^{\lambda t_0} r! b_r.$$

Бундан (6.18) га асосан $b_r = 0$ келиб чиқади. Шундай қилиб,

$$\begin{aligned} b_0 = b_1 = \dots = b_{k-1} = 0 \text{ ва } L(p + \lambda) \text{ кўпҳад ушбу } L(p + \lambda) = \\ = b_k p^k + b_{k+1} p^{k+1} + \dots + b_n p^n = (b_k + b_{k+1} p + \dots + \\ + b_n p^{n-k}) p^k = M_1(p) p^k \end{aligned}$$

кўринишга эга. Энди p ни $p - \lambda$ га алмаштираемиз:

$$L(p) = M_1(p - \lambda) (p - \lambda)^k.$$

Бу ифодадан $p = \lambda$ сони $L(p)$ кўпҳаднинг карраси k дан кам бўлмаган илдизи экани келиб чиқади. Қайд қиламизки, $M_1(p - \lambda)$ кўпҳад

учун λ яна илдиз бўлиши эҳтимсли бsr. Бу, масалан, $b_k = 0$ бўлганда содир бўлади. Лемманинг иккинчи қисми ҳам исбот этилди. Демак, лемма тўла исботланди.

Энди 6.3- теореманинг исботига ўтаемиз. 6.3- лемманинг биринчи қисмига асосан (6.15) функциялар $L(p)z = 0$ тенгламанинг ечими бўлади. (6.16) формула умумий комплекс ечим эканини исбот этаемиз. $z = z^*(t)$ функция (6.1') тенгламанинг $z^*(t_0) = z_0, z^*(t_0) = \dot{z}_0, \dots, z^{(n-1)}(t_0) = z_0^{(n-1)}$ бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечими бўлсин. Бу ечим $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган. C_1, C_2, \dots, C_n комплекс ўзгармасларни топиш учун ушбу

$$C_1 z_1^{(s)}(t_0) + C_2 z_2^{(s)}(t_0) + \dots + C_n z_n^{(s)}(t_0) = z_0^{(s)},$$

$$s = 0, 1, \dots, n-1 \quad (6.22)$$

системага эгамиз. Бу системадан C_1, \dots, C_n ларнинг ягона қийматларини топиш учун унинг детерминанти

$$d = \begin{vmatrix} z_1(t_0) & z_2(t_0) & \dots & z_n(t_0) \\ \dot{z}_1(t_0) & \dot{z}_2(t_0) & \dots & \dot{z}_n(t_0) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ z_1^{(n-1)}(t_0) & z_2^{(n-1)}(t_0) & \dots & z_n^{(n-1)}(t_0) \end{vmatrix}$$

нолдан фарқли бўлиши етарли. Фараз этайлик, $d = 0$ бўлсин, яъни шу детерминантнинг масалан, йўллари чизикли бsrлиқ. У ҳолда бу детерминантни шундай ўзгартириш мумкинки, натижада ҳосил бўлган детерминантнинг у ёки бу йўл элементлари нолга тенг бўлади.

Ҳақиқатан, шундай $1 = t_0, t_1, \dots, t_{n-1}, \sum_{t=0}^{n-1} t_i^2 \neq 0$ ўзгармасларни оламизки, 1- йўл элементларини b_{n-1} га, 2- йўл элементларини b_{n-2} га, \dots , s хирги йўл элементларини b_0 ($b_0 = 1$) га кўпайтириб қўшсак, натижада ҳосил бўлган детерминантнинг масалан, 1- йўл элементлари нолга тенг бўлади. 1- йўл j - устун элементини ёзайлик:

$$z_j^{(n-1)}(t_0) + b_1 z_j^{(n-2)}(t_0) + \dots + b_{n-2} \dot{z}_j(t_0) + b_{n-1} z_j(t_0) = 0.$$

Бу сонли тенгликни яна

$$M(p)z_j|_{t=t_0} = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n \quad (6.23)$$

деб ёзса бўлади. Унда $M(p) = p^{n-1} + b_1 p^{n-2} + \dots + b_{n-2} p + b_{n-1}$. 6.3- леммага кўра (6.23) дан $j = 1, 2, \dots, k_1$ бўлганда λ_1 сони $M(p)$ кўпқаднинг камида k_1 каррали, $j = k_1 + 1, k_1 + 2, \dots, k_1 + k_2$ бўлганда λ_2 сони $M(p)$ нинг камида k_2 каррали илдизи, шунга ўхшаш мулоҳаза билан, λ_m сони $j = k_1 + k_2 + \dots + k_{m-1} + 1, \dots, k_1 + k_2 + \dots + k_{m-1} + k_m = n$ бўлганда $M(p)$ кўпқаднинг камида k_m каррали илдизи экани келиб чиқади. Бундан $M(p)$ кўпқад

тартиби $n - 1$ бўлишига қарамасдан камида n та илдизи бор деган хулосага келамиз. Бу зиддият $d = 0$ деган фараздан чиқди. Демак, (6.22) системанинг ечимини $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ десак,

$$z^*(t) \equiv \sum_{j=1}^n C_j^0 z_j(t)$$

формулага келамиз. Теорема исбот этилди.

2-эслатма. (6.1') тенгламанинг умумий комплекс ечми (6.16) формула билан ёзилса ҳам уни амалда қулай кўринишида, яъни

$$z(t) = f_1(t) e^{\lambda_1 t} + f_2(t) e^{\lambda_2 t} + \dots + f_m(t) e^{\lambda_m t} \quad (6.24)$$

формада ёзиш мумкин. Бунда $f_j(t)$ — тартиби $k_j - 1$ дан юқори бўлмаган қўл-ҳад бўлиб, унинг коэффицентлари ҳар бир ечим учун тўла саниқланади.

Агар $L(\rho)z = 0$ тенгламанинг коэффицентлари ҳақиқий ўзгармас бўлса, кўрилатган ҳолда ҳам тенгламанинг комплекс ечимлари ичидан ҳақиқий ечимларни ажратиб олиш масаласини қўйиш мумкин. Бунда 6.1-леммага ўхшаш леммани келтириш ва исботлаш мумкин. Қуйидаги мулоҳазалар фикримизни тасдиқлайди.

Фараз этайлик,

$$\begin{aligned} \bar{\lambda}_1 &= \lambda_2, \quad \bar{\lambda}_3 = \lambda_4, \quad \dots, \quad \bar{\lambda}_{2s-1} = \lambda_{2s}, \\ \bar{\lambda}_{2s+1} &= \lambda_{2s+1}, \quad \dots, \quad \bar{\lambda}_m = \lambda_m. \end{aligned}$$

Кўриш қийин эмаски, ушбу $t^\delta e^{\lambda_{2j-1} t}$ ва $t^\delta e^{\bar{\lambda}_{2j-1} t}$, $\delta = 0, 1, \dots, k_{2j-1} - 1$ ($j = 1, 2, \dots, s$) функциялар ўзаро қўшма комплекс ечимларни ташкил этади. Агар 6.1-леммада айтилганидек, шу қўшма комплекс ечимлар олдидаги коэффицентлар ҳам қўшма комплекс сон

бўлса, у ҳолда $z = \sum_{i=1}^n C_i z^i$ формула ҳақиқий ечимни беради. Ҳақиқатан, $\lambda_{2j-1} = \mu_{2j-1} + i\nu_{2j-1}$, $C_{2j-1} = C'_{2j-1} + iC''_{2j-1}$, $\bar{C}_{2j-1} = C_{2j} = C'_{2j-1} - iC''_{2j-1}$ бўлса, содда ҳисоблашлар $C_{2j-1} t^\delta e^{\lambda_{2j-1} t} + \bar{C}_{2j-1} t^\delta e^{\bar{\lambda}_{2j-1} t} = t^\delta e^{\mu_{2j-1} t} (2C'_{2j-1} \cos \nu_{2j-1} t - 2C''_{2j-1} \sin \nu_{2j-1} t)$

эканини кўрсатади. Бу охириги ифода ҳақиқий функция. Демак, (6.1') тенглама учун кўрилатган ҳолда ушбу

$$\begin{aligned} & \sum_{j=1}^s \sum_{\delta=0}^{k_{2j-1}-1} (C_{2j-1} t^\delta e^{\lambda_{2j-1} t} + \bar{C}_{2j-1} t^\delta e^{\bar{\lambda}_{2j-1} t}) = \\ & = \sum_{j=1}^s \sum_{\delta=0}^{k_{2j-1}-1} t^\delta e^{\mu_{2j-1} t} (2C'_{2j-1} \cos \nu_{2j-1} t - 2C''_{2j-1} \sin \nu_{2j-1} t) \end{aligned} \quad (6.25)$$

формула ўринли. Энди умумий ҳақиқий ечимни ёзиш мумкин:

$$z = \sum_{j=1}^s \sum_{\delta=0}^{k_{2j}-1} t^{\delta} e^{\mu_{2j-1} t} (2C_{2j-1}' \cos v_{2j-1} t - 2C_{2j-1}'' \sin v_{2j-1} t) + \quad (6.26)$$

$$+ \left[f_{k_{2s+1}}(t) e^{\lambda_{2s+1} t} + f_{k_{2s+2}}(t) e^{\lambda_{2s+2} t} + \dots + f_{k_m}(t) e^{\lambda_m t} \right],$$

бунда $f_{k_q}(t)$ функция тартиби $k_q - 1$, $q = 2s, \dots, m$ дан юқори бўлмаган ҳақиқий коэффициентли кўпхад.

Бу формулани яна ушбу

$$z = \sum_{j=1}^s \sum_{\delta=0}^{k_{2j}-1} t^{\delta} e^{\mu_{2j-1} t} \rho_{2j-1} \cos(v_{2s-1} t + \alpha_{2j-1}) + \quad (6.27)$$

$$+ \sum_{j=2s+1}^m f_{k_j}(t) e^{\lambda_j t}, \quad \rho_{2s-1} > 0$$

кўринишда ҳам ёзиш мумкин.

Бу формулада n та ҳақиқий ўзгармас қатнашган, чунки ундаги биринчи йигиндида $2k_1 + 2k_3 + \dots + 2k_{2s-1}$ та, ўрта қавс ичида эса $k_{2s+1} + k_{2s+2} + \dots + k_m$ та ихтиёрий ўзгармас бўлиб, $k_1 + k_2 + \dots + k_m = n$ ва $k_1 = k_2, k_3 = k_4, \dots, k_{2s-1} = k_s$ бўлгани учун $2k_1 + 2k_3 + \dots + 2k_{2s-1} + k_{2s+1} + k_{2s+2} + \dots + k_m = n$ бўлади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\ddot{z} + 2\dot{z} + z = 0$$

тенгламанинг умумий комплекс ва ҳақиқий ечимлари топилсин.

Характеристик тенглама

$$L(p) = p^2 + 2p + 1 = 0$$

кўринишга эга. Ундан $\lambda_1 = 0, \lambda_{2,3} = -1$, демак, умумий комплекс ечим: $z = C_1 + (C_2 + C_3 t) e^{-t}$, C_1, C_2, C_3 — комплекс сонлар, чунки $\lambda = -1$ икки қаррали илдиэ ва ечимлар системаси:

$$z_1 = 1, z_2 = e^{-t}, z_3 = t e^{-t}.$$

Умумий ҳақиқий ечим ҳам шунга ўхшаш $z = C_1 + (C_2 + C_3 t) e^{-t}$ (C_1, C_2, C_3 — ҳақиқий сонлар) кўринишда ёзилади.

2. Ушбу

$$z^{(5)} + 2z'' + z = 0$$

тенгламанинг умумий комплекс ва ҳақиқий ечимлари топилсин.

Мос характеристик тенглама

$$L(p) = p^5 + 2p^3 + p = 0$$

бўлиб, $L(p) = p(p^2 + 1)^2$ дан унинг илдиэлари $p_1 = 0, p_2 = i, p_3 = -i$. Бунда $p_2 = i$ ва $p_3 = -i$ илдиэлар икки қаррали. Энди умумий комплекс ечимни ёзамиз:

$$z = C_1 + (C_2 + C_3 t) e^{it} + (C_4 + C_5 t) e^{-it}.$$

Умумий ҳақиқий ечим эса (6.26), (6.27) формулага асосан

$$z = C_1 + (C_2' + C_3' t) \cos t + (C_4' + C_5' t) \sin t$$

ёки

$$z = C_1 + \rho_1 \cos(t + \alpha_1) + t \rho_2 \cos(t + \alpha_2), \rho_1 > 0, \rho_2 > 0$$

кўринишда ёзилади.

3-§. ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ ТЕНГЛАМАЛАР

Ушбу

$$z^{(n)} + a_1 z^{(n-1)} + \dots + a_{n-1} z' + a_n z = F(t) \quad (6.28)$$

дифференциал тенгламада a_1, a_2, \dots, a_n ўзгармас коэффицентлар бўлиб, $F(t)$ бирор I интервалда аниқланган узлуксиз функция бўлсин. У ҳолда, биламизки, берилган тенгламанинг ихтиёрий ечими мавжудлигининг максимал интервали шу I интервалдан иборат бўлади. Бу бир жинсли бўлмаган тенгламанинг умумий ечимини топиш усуллари бизга маълум. Агар (6.28) тенгламанинг бирор хусусий ечимини билсак, шу тенгламанинг умумий ечимини ёза оламиз. Ҳақиқатан, тегишли бир жинсли тенгламанинг умумий ечимини доим топа оламиз, чунки унинг коэффицентлари ўзгармас ва $L(p) = 0$ тенгламанинг илдизларини топа оламиз. Энди 5.10-теоремани қўлланиш қолади. Мазкур параграфда (6.28) тенгламанинг ўнг томони, яъни $F(t)$ функция махсус кўринишда бўлганда хусусий ечимни излаш билан шуғуланамиз. Аниқроғи, $F(t)$ функция *квазикўпҳад* (квазиполином) бўлган ҳолни кўрамиз.

5-бобдан маълумки, агар $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$ комплекс сонлар, $f_1(t), f_2(x), \dots, f_m(t)$ функциялар t га нисбатан кўпҳадлар бўлса, у ҳолда ушбу

$$F(t) = f_1(t) e^{\lambda_1 t} + f_2(t) e^{\lambda_2 t} + \dots + f_m(t) e^{\lambda_m t} \quad (6.29)$$

функция *квазикўпҳад* дейилади.

Энди $F(t)$ квазикўпҳад бўлганда

$$L(p)z = F(t) \quad (6.28')$$

тенгламанинг хусусий ечимини $z^*(t)$ десак, бу ечим ушбу

$$L(p)z = f_j(t) e^{\lambda_j t}, f = 1, 2, \dots, m \quad (6.30)$$

тенгламаларнинг мос хусусий ечимлари $z_1^*(t), z_2^*(t), \dots, z_m^*(t)$ йиғиндисидан иборат, яъни $z^*(t) = \sum_{j=1}^m z_j^*(t)$. Шунинг учун мулоҳазаларни $F(t) = f(t) e^{\lambda t}$ бўлган ҳолда олиб бориш етарли. Асосий натижа қуйидаги теорема билан берилади.

6.4-теорема. Ушбу

$$L(p)z = f(t) e^{\lambda t} \quad (6.31)$$

бир жинсли бўлмаган тенгламани кўрайлик, унда $f(t)$ кўпхад t га нисбатан r - тартибли кўпхад, λ — комплекс сон. Агар $L(\lambda) \neq 0$ бўлса, $k=0$ ва $L(\lambda) = 0$ бўлса, λ сони k каррали илдиз бўлсин. У ҳолда (6.31) тенгламанинг

$$z = t^k g(t) e^{\lambda t} \quad (6.32)$$

кўринишда хусусий ечими мавжуд, унда $g(t)$ кўпхад r - тартибли нотаълум коэффициентли кўпхад. Бу $g(t)$ кўпхаднинг коэффициентлари нотаълум коэффициентлар методи билан топилиши мумкин.

Исбот. $f(t)$ ва $g(t)$ кўпхадларни

$$f(t) = a_0 t^r + f^*(t). \quad (6.33)$$

$$f^*(t) = a_1 t^{r-1} + \dots + a_{r-1} t + a_r,$$

$$g(t) = b_0 t^r + g^*(t),$$

$$g^*(t) = b_1 t^{r-1} + \dots + b_{r-1} t + b_r. \quad (6.34)$$

кўринишда ёзамиз. Энди λ сони $L(\lambda) = 0$ тенгламанинг k каррали илдизи бўлгани учун $L(p)$ кўпхадни

$$L(p) = M(p)(p - \lambda)^k \quad (6.35)$$

каби ёзиш мумкин. Фаразга кўра, $M(\lambda) \neq 0$. Акс ҳолда, λ сони k дан кўпроқ каррали бўлар эди. Агар (6.32) функция (6.31) тенгламанинг ечими бўлса, $L(p)(e^{\lambda t} t^k g(t)) = e^{\lambda t} L(p + \lambda) t^k g(t) \equiv e^{\lambda t} f(t)$ шарт бажарилиши лозим. Бу шартни яна

$$L(p + \lambda) t^k g(t) = f(t) \quad (6.36)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Энди $M(p)$ да p ни $p + \lambda$ га алмаштирсак, $M(p + \lambda)$ кўпхадга эга бўламиз. Равшанки, $M(p + \lambda)|_{p=0} = M(\lambda) \neq 0$. Шунинг учун $M(p + \lambda)$ ни

$$M(p + \lambda) = M(\lambda) + M^*(p) p \quad (6.37)$$

деб ёзамиз. (6.35) да p ни $p + \lambda$ га алмаштирсак,

$$L(p + \lambda) = M(p + \lambda) p^k = M(\lambda) p^k + M^*(p) p^{k+1} \quad (6.38)$$

муносабатга келамиз. (6.33), (6.34), (6.38) лардан фойдаланиб, (6.36) шартни қуйидагича ёзамиз. Аввал (6.36) нинг чап томонини ўзгартирамиз:

$$\begin{aligned} L(p + \lambda) t^k g(t) &= L(p + \lambda) t^k (b_0 t^r + g^*(t)) = \\ &= L(p + \lambda) t^k b_0 t^r + L(p + \lambda) t^k g^*(t) = \\ &= b_0 [M(\lambda) p^k + M^*(p) p^{k+1}] t^k \cdot t^r + L(p + \lambda) t^k g^*(t) = \\ &= b_0 M(\lambda) p^k t^{k+r} + b_0 M^*(p) p^{k+1} t^{k+r} + L(p + \lambda) t^k g^*(t). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, (6.36) шарт бундай ёзилади:

$$\begin{aligned} b_0 M(\lambda) p^k t^{k+r} + b_0 M^*(p) p^{k+1} t^{k+r} + L(p + \lambda) t^k g^*(t) &= \\ &= a_0 t^r + f^*(t). \end{aligned} \quad (6.39)$$

Ўнг томонда t^r нинг коэффициенти a_0 . Чап томонда $p^k t^{k+r} = (k+r)(k+r-1) \dots (r+1)t^r$ бўлгани учун тегишли коэффициент $b_0 M(\lambda)(k+r)(k+r-1) \dots (r+1)$ бўлади. Бу коэффициентларни тенглаштириб $b_0 M(\lambda)(k+r)(k+r-1) \dots (r+1) = a_0$ ни, ундан $M(\lambda) \neq 0$ бўлгани учун b_0 ни бир қийматли топамиз, яъни:

$$b_0 = \frac{a_0}{(k+r)(k+r-1) \dots (r+1)M(\lambda)}. \quad (6.40)$$

Агар b_0 шу (6.40) формула билан топилди десак, (6.39) муносабат ушбу

$$b_0 M^*(p) p^{k+1} t^{k+r} + L(p+\lambda) t^k g^*(t) = f^*(t)$$

ёки

$$L(p+\lambda) g^*(t) = f^*(t) - b_0 M^*(p) p^{k+1} t^{k+r} \quad (6.41)$$

кўринишни олади. Бу тенгликнинг ўнг томонида $(r-1)$ - тартибли маълум кўпхад, чап томонида эса $(r-1)$ - тартибли номаълум кўпхад турибди. Шу (6.41) муносабатга яна аввалги (6.36) муносабат учун бажарилган амалларни қўллانسак, t^{r-1} нинг олдидаги коэффициентларни тенглаб b_1 ни бир қийматли топамиз. Шунга ўхшаш, b_2, \dots, b_{r-1} ларни ҳам бир қийматли топим мумкин. Бу мулоҳазалар (6.31) тенгламанинг (6.32) кўринишда ечими борлигини исботлайди.

Мисоллар. 1. Ушбу $z'' + z = 2t^2 - 1$ тенгламанинг хусусий ечими топилсин.

Тенгламанинг ўнг томони иккинчи тартибли кўпхад бўлиб, у квазикўпхаднинг хусусий кўринишидир. Бунда $f(t) = 2t^2 - 1$, $\lambda = 0$. Мос бир жинсли тенгламанинг характеристик тенгламаси $L(p) = p^2 + 1 = 0$, $\lambda_{1,2} = \pm i$ илдишларга эга. 6.4- теоремага кўра $k = 0$, $\lambda = 0$, $r = 2$ ва хусусий ечим

$$z = b_0 t^2 + b_1 t + b_2$$

кўринишда изланиши лозим. (6.36) шарт қўйидагича ёзилади:

$$[(p+\lambda)^2 + 1] (b_0 t^2 + b_1 t + b_2) = 2t^2 - 1$$

ёки

$$(p^2 + 1) (b_0 t^2 + b_1 t + b_2) = 2t^2 - 1$$

ёки

$$2b_0 + b_0 t^2 + b_1 t + b_2 = 2t^2 - 1.$$

Бундан $2b_0 + b_2 = -1$, $b_1 = 0$, $b_0 = 2$

келиб чиқади. Шундай қилиб, $b_0 = 2$, $b_1 = 0$, $b_2 = -5$ ва хусусий ечим $z = 2t^2 - 5$ функциядан иборат. Берилган тенгламанинг умумий ҳақиқий ечими

$$z = C_1 \cos t + C_2 \sin t + 2t^2 - 5$$

кўринишда ёзилади.

2. Ушбу $z'' - z = 2e^t$ тенгламанинг хусусий ечими топилсин.

Бу тенгламада $F(t) = 2e^t$ бўлиб, $f(t) = 2$, $\lambda = 1$. Мос бир жинсли тенгламанинг характеристик тенгламаси $L(p) = p^2 - 1 = 0$ бўлиб, $\lambda_{1,2} = \pm 1$. 6.4- теоремага кўра $k = 1$, $r = 0$, $\lambda = 1$. Шунинг учун хусусий ечим

$$z = b_0 t e^t, \quad g(t) = b_0$$

кўринишда изланади. Бу ҳолда (6.36) шарт қуйидагича ёзилади:

$$[(p+1)^2 - 1] b_0 t = 2 \text{ ёки } b_0 (p^2 + 2p) t = 2 \text{ ёки } 2b_0 = 2.$$

Бундан $b_0 = 1$. Демак, $z = te^t$. Шунинг учун берилган тенгламанинг ҳақиқий умумий ечими

$$z = C_1 e^{-t} + C_2 e^t + te^t$$

каби ёзилади.

3. Ушбу $\ddot{z} + z = t \cos^2 \frac{t}{2}$ тенгламанинг хусусий ечими топилсин.

Тенгламанинг ўнг томонини ўзгартирамиз:

$$F(t) = t \cos^2 \frac{t}{2} = t \left(\frac{1 + \cos t}{2} \right) = \frac{1}{2} t + \frac{1}{2} t \cos t.$$

Аввал $L(p)z = \frac{1}{2} t$ тенгламанинг, сўнгра $L(p)z = \frac{1}{2} t \cos t$ тенгламанинг хусусий ечимларини топамиз. $F_1(t) = \frac{1}{2} t$ бўлсин. Равшанки, $L(p) = 0$ тенгламанинг

илдиэлари $\lambda_{1,2} = \pm i$. 6.4-теоремага кўра $k = 0$, $\lambda = 0$, $r = 1$, $f(t) = \frac{1}{2} t$. Шунинг учун хусусий ечим

$$z_1 = t_0 t + b_1$$

кўринишда изланади. (6.36) шарт бу ҳолда қуйидагини беради:

$$[(p+0)^2 + 1] (b_0 t + b_1) = \frac{1}{2} t.$$

Бундан $b_0 t + b_1 = \frac{1}{2} t$ ёки $b_0 = \frac{1}{2}$, $b_1 = 0$. Демак, $z_1 = \frac{1}{2} t$.

Энди $F_2(t) = \frac{1}{2} t \cos t$ бўлсин. Бу ҳолда функциянинг кўринишини Эйлер формуласидан фойдаланиб ўзгартирамиз. Маълумки:

$$\cos t = \frac{e^{it} + e^{-it}}{2}, \quad \sin t = \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i}.$$

Демак, $F_2(t) = \frac{1}{4} te^{it} + \frac{1}{4} te^{-it} = F_2'(t) + F_2''(t)$. Агар $z(t)$ функция $L(p)z = F_2'(t)$, $L(p) = p^2 + 1$ тенгламанинг ечими бўлса, $\bar{z}(t)$ ($z(t)$ нинг қўшмаси) функция

$$L(p)z = F_2''(t)$$

тенгламанинг ечими бўлади. Бу равшан. Шунинг учун бу тенгламалардан биринчисини кўриш етарли. Шундай қилиб,

$$\ddot{z} + z = \frac{1}{4} le^{it}$$

тенгламани кўрамиз. Бу ҳолда $r = 1$, $k = 1$, $\lambda = i$, $f(t) = \frac{1}{4} t$. Демак, 6.4-теоремага кўра хусусий ечимни

$$z_2' = t(b_0 t + b_1) e^{it}$$

кўринишда излаймиз. (6.36) шарт қуйидаги кўринишни олади:

$$[(p+i)^2 + 1] t(b_0 t + b_1) = \frac{1}{4} t$$

ёки

$$(p^2 + 2pi) (b_0 t^2 + b_1 t) = \frac{1}{4} t.$$

Қавсларни очиб чиқсак:

$$2b_0 + 4b_0 it + 2b_1 i = \frac{1}{4} t,$$

бундан

$$b_0 = -\frac{1}{16} t, \quad b_1 = \frac{1}{16}.$$

Шундай қилиб, $z_2' = t \left(-\frac{1}{16} it + \frac{1}{16} \right) e^{it}$. Равшанки, $L(p)z = F_2'(t)$ тенглама-нинг хусусий ечими $z_2 = \bar{z}_2' = t \left(\frac{1}{16} it + \frac{1}{16} e^{-it} \right)$ бўлади. Энди $F_2 = \frac{1}{2} t \cos t$ бўлган ҳолда хусусий ечимни топиш учун z_2' ва z_2 ларни қўшиш лозим:

$$\begin{aligned} z_2' + z_2 &= \frac{1}{16} (t - t^2 i) e^{it} + \frac{1}{16} (t + t^2 i) e^{-it} = \\ &= \frac{1}{16} t (e^{it} + e^{-it}) - \frac{1}{16} t^2 i (e^{it} - e^{-it}) = \\ &= \frac{t}{8} \frac{e^{it} + e^{-it}}{2} + \frac{t^2}{8} \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i} = \frac{t}{8} \cos t + \frac{t^2}{8} \sin t. \end{aligned}$$

Шундай қилиб:

$$z_2 = \frac{t}{8} \cos t + \frac{t^2}{8} \sin t.$$

Демак, берилган тенгламанинг хусусий ечими

$$z = z_1 + z_2 = \frac{1}{2} t + \frac{1}{8} t \cos t + \frac{1}{8} t^2 \sin t.$$

умумий ҳақиқий ечми эса

$$z = C_1 \cos t + C_2 \sin t + \frac{1}{2} t + \frac{1}{8} t \cos t + \frac{1}{8} t^2 \sin t.$$

3-эслатма. Агар $F(t)$ функция қуйидаги

$$F(t) = \sin t \cdot \cos 2t \cdot e^{4t}$$

қўринишда бўлса, бу функцияни квазикўнраднинг умумий шаклида ёзамиз:

$$\begin{aligned} F(t) &= \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i} \cdot \frac{e^{2it} + e^{-2it}}{2} e^{4t} = \\ &= -\frac{1}{4} i e^{(4+3i)t} - \frac{1}{4} i e^{(4-i)t} + \frac{1}{4} i e^{(4+i)t} + \frac{1}{4} i e^{(4-3i)t}. \end{aligned}$$

Бу мулоҳазалар $L(p)z = F(t)$ тенгламада $F(t)$ функция келтирилган ва шунга ўхшаш кўринишларда бўлганда хусусий ечимни топишга 6.4-теоремани қўлла-ниш имконини беради.

Маъшқ. Ушбу дифференциал тенгламаларнинг хусусий ечими топилсин:

1. $\ddot{z} + z = \cos t \cdot e^{3t}$;
2. $\ddot{z} - z = \sin t \cdot \cos 2t$;
3. $\dddot{z} - 3\ddot{z} + 3\dot{z} - z = (t^2 + t) \sin t \cdot e^t$;
4. $\overset{(1)}{z} - z = t \cos t \cdot e^t$.

4-§. КОМПЛЕКС АМПЛИТУДАЛАР МЕТОДИ

Биз 3-§ да (6.28) тенгламанинг хусусий ечимини танлаш усули билан танишдик. Бунда тенгламанинг ўнг томонидаги $F(t)$ функциянинг кўриниши асосий роль ўйнайди. Агар тенгламанинг коэффициентлари ҳақиқий бўлиб, $F(t)$ функция гармоник бўлса, яъни $F(t) = r \cos(\omega t + \alpha)$ бўлса, у ҳолда

$$L(p)x = r \cos(\omega t + \alpha), \quad r \geq 0 \quad (6.42)$$

тенгламанинг хусусий счимини излаш учун *комплекс амплитудалар* методини қўлланиш мумкин.

Маълумки, ушбу

$$x + \omega^2 x = 0 \quad (x - \text{ҳақиқий функция}) \quad (6.43)$$

тенглама *гармоник осциллятор* тенгламаси деб аталади ва умумий ечими гармоник функциядан иборат, яъни:

$$x = r \cos(\omega t + \alpha), \quad r \geq 0. \quad (6.44)$$

Бунда r — тебраниш амплитудаси, α — унинг бошланғич фазаси, ω — хос тебраниш частотаси дейилади. Бир секунда тебранишлар сони $\nu = \frac{\omega}{2\pi}$. (6.44) функция *гармоник тебраниш процессини* ифодалайди. Тебраниш процесслари техника ва физиканинг, биология ва химиянинг ҳамда бошқа фанларнинг турли бўлимларида муҳим роль ўйнайди. Шунинг учун гармоник процессларни чуқурроқ ўрганиш мақсадида комплекс амплитудалар методининг баёнига ўтамиз.

1. Ҳақиқий гармоник функция (6.44) билан бирга унга мос комплекс гармоник функцияни, яъни ушбу

$$\rho e^{i\omega t} \quad (6.45)$$

функцияни ҳам кўрамиз, унда:

$$\rho = r e^{i\alpha}, \quad r \geq 0. \quad (6.46)$$

Равшанки, $r = |\rho|$, $\rho e^{i\omega t} = r e^{i(\omega t + \alpha)} = r \cos(\omega t + \alpha) + ir \sin(\omega t + \alpha)$, яъни (6.45) нинг ҳақиқий қисми (6.44) функция билан устма-уст тушади. (6.46) комплекс сон *комплекс амплитуда* дейилади.

Энди $L(p)$ кўпҳаднинг коэффициентлари ҳақиқий бўлсин. (6.42) тенгламани ечиш учун аввал

$$L(p)z = \rho e^{i\omega t} \quad (6.47)$$

тенгламани ечиш тавсия этилади. Агар $z = x + iy$ шу (6.47) тенгламанинг ечими бўлса, у ҳолда x ҳам (6.42) тенгламанинг ечими бў-

лади. $L(i\omega) \neq 0$ деб фараз этиб, (6.47) тенгламанинг хусусий ечимини комплекс гармоник функция, яъни

$$z = \sigma e^{i\omega t}, \quad \sigma = \rho e^{i\beta} \quad (6.48)$$

кўринишда излаймиз. Бу функцияни (6.47) тенгламага қўямиз. (6.6) формулага кўра:

$$\sigma L(i\omega) e^{i\omega t} = \rho e^{i\omega t},$$

бундан

$$\sigma = \frac{\rho}{L(i\omega)}. \quad (6.49)$$

Равшанки

$$s = |\sigma| = \frac{|\rho|}{|L(i\omega)|} = \frac{r}{|L(i\omega)|}.$$

Энди (6.49) га σ га ρ нинг фодаларини қўйсак,

$$\rho e^{i\beta} = \frac{r e^{i\alpha}}{L(i\omega)}$$

формулага келамиз. Ундан s ўрнига қийматини қўйиб, сўнгра β ни тоғиш мумкин. Демак, (6.48) функция тўла аниқланди. Комплекс амплитудалар методи ана шундан иборат. Энди ҳақиқий ечимни яъни (6.42) тенгламанинг ҳақиқий хусусий ечимини ажратиб олиш учун (6.48) функцияни бундай ёзамиз:

$$z = \sigma e^{i\omega t} = \rho e^{i\beta} e^{i\omega t} = \rho e^{i(\omega t + \beta)} = s \cos(\omega t + \beta) + i s \sin(\omega t + \beta).$$

Бундан кўринадики, (6.42) тенгламанинг хусусий ечими

$$x = \frac{r}{|L(i\omega)|} \cos(\omega t + \beta)$$

кўринишда изланиши лозим экан.

2. Баён этилган методни ташқи гармоник куч таъсиридаги гармоник осцилляторнинг тенгласига татбиқ этамиз. Айтилган осциллятор тенгласи ушбу,

$$\ddot{x} + \omega_1^2 x = r \cos(\omega t + \alpha) \quad (6.50)$$

кўринишда ёзилади. Бу тенгламанинг ўрнига тегишли комплекс тенгламани кўрамиз:

$$\ddot{z} + \omega_1^2 z = r e^{i(\omega t + \alpha)}. \quad (6.51)$$

а) $\omega \neq \omega_1$. У ҳолда (6.51) тенглама $z = \sigma e^{i\omega t}$ кўринишда хусусий ечимга эга. (6.49) формулага кўра $\sigma = \frac{\rho}{L(i\omega)} = \frac{r e^{i\alpha}}{\omega_1^2 - \omega^2}$, $s = \frac{r}{|\omega_1^2 - \omega^2|}$.

Шунинг учун (6.50) тенгламанинг хусусий ечими

$$x = \frac{r}{|\omega_1^2 - \omega^2|} \cos(\omega t + \beta) \quad (6.52)$$

кўринишда ёзилади. Бунда β сони қуйидагича аниқланади. Ушбу

$$\frac{r}{|\omega_1^2 - \omega^2|} e^{i\beta} = \frac{r}{\omega_1^2 - \omega^2} e^{i\alpha}$$

тенгликдан 1) $\omega_1 > \omega$ бўлса, $\alpha = \beta$ бўлади; 2) $\omega_1 < \omega$ бўлса,

$$\frac{r}{\omega^2 - \omega_1^2} e^{i\beta} = \frac{r}{\omega^2 - \omega_1^2} e^{i(\alpha + \pi)}$$

дан $\beta = \alpha + \pi$ келиб чиқади.

Бу ҳолда (6.50) тенгламанинг умумий ечими

$$x = r_1 \cos(\omega_1 t + \alpha_1) + \frac{r}{|\omega_1^2 - \omega^2|} \cos(\omega t + \beta)$$

каби ёзилади, унда $r_1 \cos(\omega_1 t + \alpha_1)$ — мос бир жансли тенгламанинг умумий ечими.

б) $\omega = \omega_1$. Бу ҳолда 6.4-теоремага кўра хусусий ечимни $z = \sigma_1 t e^{i\omega t}$ (σ_1 — комплекс сон) кўринишда излаш лозим. (3.35) шарт $f(t) = r e^{i\alpha}$, $k = 1$, $\lambda = i\omega$, $g(t) = \sigma_1$ бўлгани учун қуйидагича ёзилади:

$$[(p + i\omega)^2 + \omega^2] \sigma_1 t = r e^{i\alpha},$$

бундан:

$$\sigma_1 = \frac{r e^{i\alpha}}{2i\omega}.$$

Демак, тегишли хусусий ечим бундай ёзилади:

$$z = \frac{r t e^{i(\omega t + \alpha)}}{2i\omega} = -\frac{r t e^{i(\omega t + \alpha)}}{2\omega} = \frac{r t}{2\omega} \left[\cos\left(-\frac{\pi}{2}\right) + i \sin\left(-\frac{\pi}{2}\right) \right] \times \\ \times e^{i(\omega t + \alpha)} = \frac{r t}{2\omega} e^{-\frac{\pi}{2} i} \cdot e^{i(\omega t + \alpha)} = \frac{r t}{2\omega} e^{i(\omega t + \alpha - \frac{\pi}{2})}.$$

Бундан (6.50) тенгламанинг $\omega = \omega_1$ бўлганда хусусий ечими келиб чиқади, яъни

$$x = \frac{r t}{2\omega} \cos\left(\omega t + \alpha - \frac{\pi}{2}\right) = \frac{r t}{2\omega} \sin(\omega t + \alpha).$$

Бу формуладан кўринадики, t вақт орگان сари амплитуда $\frac{r t}{2\omega}$ чексиз орғиб боради. Аммо реал ҳолатларда амплитуда чексиз орғиб бора олмас-да, асоснинг ёки бўлса бир қуралманинг конструкциясига қараб кўнгилсиз ҳодисалар ҳам бўлиши мумкин. Бу ҳодиса *резонанс ҳодисаси* дейилади.

5-§. ТЕБРАНМА ЭЛЕКТР ЗАНЖИРИ

1-бўб, 2-§ да кўрилган 3-масала электр занжирига тегишли эди. Унда тўртга икки қўбляклардан ташкил топган ёпиқ электр занжир кўрилиб, занжирда электр токи $I(t)$ нинг ўзгариш қонунини топиш масаласи қўйилган эди. $I(t)$ функция учун ушбу

$$L \frac{d^2 I}{dt^2} + R \frac{dI}{dt} + \frac{1}{C} I = \frac{dU(t)}{dt} \quad (6.53)$$

иккинчи тартибли чизиqli бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламага эгамиз. Бу тенгламада L , R , C лар мусбат ўзгармаслар бўлиб, мос равишда индуктивлик, қаршилиқ ва сифимни билдиради. $U(t)$ функция эса кучланиш манбаидир.

Дифференциаллаш оператори ёрдамида (6.53) тенгламани ёзамиз.

$$\left(L p^2 + R p + \frac{1}{C} \right) I(t) = p U(t)^* \quad (6.53')$$

Бунда $L(p) = L p^2 + R p + \frac{1}{C}$. Ушбу $z(p) = \frac{L(p)}{p} = L p + R + \frac{1}{C p}$ функция *операцион қаршилиқ*, унга тескари функция, яъни $C(p) = \frac{1}{z(p)} = \frac{C p}{L C p^2 + R C p + 1}$ функция эса *операцион ўтказувчанлик* дейилади.

Агар электр занжирида актив элемент, яъни кучланиш манбаи олиб ташланса, пассив электр занжири ҳосил бўлади ва ток кучининг ўзгаришини текшириш учун ушбу

$$\left(L p^2 + R p + \frac{1}{C} \right) I(t) = 0 \quad (6.54)$$

тенгламага эга бўламиз. Албатта, аввал электр занжирида ток кучи бўлмаган бўлса, бу тенглама учун ечим тривиал, яъни $I(t) \equiv 0$ бўлади. Агар мазкур электр занжирида ток бор деб фараз этилса, у ҳолда вақт ўтиши билан бу токнинг ўзгаришини ўрганишимиз мумкин. Ҳақиқатан, (6.54) тенгламага мос характеристик тенглама

$$L p^2 + R p + \frac{1}{C} = 0 \quad (6.55)$$

илдизларини λ_1 , λ_2 дейлик. У ҳолда:

$$\lambda_{1,2} = \frac{-R \pm \sqrt{R^2 - \frac{4L}{C}}}{2L}$$

Дискриминантни Δ деб белгилаймиз. Уни $\Delta = \left(\frac{R}{2L} \right)^2 - \frac{1}{LC}$ деб ёза бўлади. Агар $\Delta < 0$ бўлса, (6.54) тенгламанинг ечимлари *тебранма* характерга эга бўлади, $\Delta > 0$ бўлганда эса *апериодик* бўлади.

$\Delta < 0$ бўлган ҳолга мос келган электр занжири *тебранма электр занжири* деб юритилади. Бундай электр занжирида қаршилиқ бўлмаган ҳол (фақат назарий) айниқса қизиқдир. Агар шундай фараз этсак, электр занжири тенгламаси

$$\left(p^2 + \frac{1}{LC} \right) I(t) = 0 \quad (6.56)$$

* (6.53') тенгламада индуктивлик L билан оператор $L(p)$ ни фарқ қилиш керак.

кўринишда ёзилади. Бу тенгламанинг умумий ечими

$$I(t) = r_1 \cos(\omega_1 t + \beta), \quad \omega_1 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

каби ёзилади. Бундан кўринадики, пасив электр занжирида қаршилик бўлмаса, *сўнмас тебранишлар* юз беради. Сўнмас тебранишлар частотаси, яъни 2π секундда тебранишлар сони $\omega_1 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ бўлади.

Шунинг учун ω_1 миқдор пасив электр занжининг *хос частотаси* дейилади.

Энди электр занжирида актив элемент бор бўлсин. Тебранма электр занжирида кучланиш манбаи $U(t)$ функция гармоник функция бўлган ҳолни кўрамиз, яъни $U(t) = r \cos \omega t$, $r > 0$ (бунда r — ҳақиқий амплитуда). Комплекс амплитудалар методини қўлланиш учун $U(t) = r e^{i\omega t}$ деймиз. У ҳолда (6.53') тенгламанинг ўнг томони $pU(t) = p(r e^{i\omega t}) = i r \omega e^{i\omega t}$, яъни комплекс амплитудали гармоник функция бўлади. Хусусий ечимни $I(t) = \sigma e^{i\omega t}$ кўринишда излаймиз. Бунда комплекс амплитуда σ қуйидаги формула билан аниқланади:

$$\sigma = \frac{p}{L(i\omega)} = \frac{i r \omega}{i R \omega + \left(-L\omega^2 + \frac{1}{C}\right)} = \frac{r}{R + i\left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)}$$

Бундан ҳақиқий амплитуда S учун ушбу

$$S = |\sigma| = \frac{r}{\sqrt{R^2 + \left(L\omega - \frac{1}{C\omega}\right)^2}}$$

ифода келиб чиқади. Агар $\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ бўлса, S амплитуда ўзининг максимумига эришади. Бу ҳолда S ва r орасида ушбу $S = \frac{r}{R}$ муносабат бўлади. Бошқа ҳолларда $S < \frac{r}{R}$ бўлади. Бу ҳодиса ҳам *резонанс* деб аталиб, у билан дастлаб аввалги параграфда танишган эдик.

6-§. ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИГА КЕЛТИРИЛАДИГАН ТЕНГЛАМАЛАР

1. Ўзгармас коэффициентлига келтириладиган чизиқли дифференциал тенгламаларнинг *барча синфлари* маълум эмас. Албатта, тенгламани ўзгармас коэффициентлига келтириш учун шундай алмаштириш бажариш керакки, натижада чизиқлилиқ бузилмай қолсин. Бундай алмаштиришлар, биламизки, ё номаълум функцияни $y = u(x)$ деб ёки эркин ўзгарувчини $x = \chi(t)$ ($t = \psi(x)$) деб алмаштиришдан иборат бўлиши мумкин. Биз қуйида тенглама ўзгармас коэффициентлига келиши учун зарурий шарт билан танишамиз. Бу шартни чиқариш учун $t = \psi(x)$ алмаштириш бажарамиз. Содда ҳисоблашлар қуйидагича бўлишини кўрсатади:

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= \frac{dy}{d\tau} \psi'(x), \\ \frac{d^2y}{dx^2} &= \frac{d^2y}{d\tau^2} (\psi'(x))^2 + \frac{dy}{d\tau} \psi''(x), \\ &\dots \\ \frac{d^n y}{dx^n} &= \frac{d^n y}{d\tau^n} (\psi'(x))^n + \dots + \frac{dy}{d\tau} \psi^{(n)}(x). \end{aligned}$$

Топилган ифодаларни ушбу

$$L(p)y = g(x), \quad L(p) = y^{(n)} + a_1(x)y^{(n-1)} + \dots + a_{n-1}(x)y' + a_n(x)y$$

тенгламага қўйсақ, $\psi'(x) \neq 0$, $x = \psi^{-1}(\tau)$ бўлганда

$$\frac{d^n y}{d\tau^n} + Q_1(x) \frac{d^{n-1}y}{d\tau^{n-1}} + \dots + Q_{n-1}(x) \frac{dy}{d\tau} + \frac{a_n(x)}{(\psi'(x))^n} y = g(x)$$

тенгламага эга бўламиз. Унда $Q_1(x), \dots, Q_{n-1}(x), a_n(x), g(x)$ функцияларнинг аргументи x ўрнига $x = \psi^{-1}(\tau)$ ифода қўйилиши керак. Агар берилган $L(p)y = g(x)$ тенглама $\tau = \psi(x)$ алмаштириш билан ўзгармас коэффициентлига келиши мумкин бўлса, у ҳолда қуйидаги

$$Q_1(x) = \text{const}, \quad Q_2(x) = \text{const}, \quad \dots, \quad Q_{n-1}(x) = \text{const},$$

$$Q_n(x) = \frac{a_n(x)}{(\psi'(x))^n} = A = \text{const}$$

муносабатлар ўринли бўлади. Охириги муносабатдан

$$\tau = \psi(x) = A \int \frac{dx}{a_n(x)} \quad (6.57)$$

формула келиб чиқади.

6.5- теорема. Эркли ўзгарувчи x ни $\tau = \psi(x)$, $\psi'(x) \neq 0$ алмаштириш натижасида $L(p)y = g(x)$ тенглама ўзгармас коэффициентлига келиши учун (6.57) формуланинг ўринли бўлиши зарур.

Ҳақиқатан, (6.57) формула ўринли бўлганда $Q_n(x) = A = \text{const}$ бўлади. Аммо $Q_1(x), \dots, Q_{n-1}$ функциялар ўзгармас бўлиши шарт эмас. Баъзи чиқиқли ўзгарувчи коэффициентли тенгламалар учун бу (6.57) формула билан алмаштириш (агча $Q_1(x), \dots, Q_{n-1}(x), Q_n(x)$ коэффициентларнинг ўзгармас бўлиши билан ҳам зарурий, ҳам етарли шarti бўлади. Бундай тенгламаларга Эйлернинг бир жинсли, бир жинсли бўлмаган тенграмаси, Чебишев тенграмаси ва бошқалар мисол бўла олади.

Аввал қуйидаги

$$(1 - x^2) \frac{d^2y}{dx^2} - x \frac{dy}{dx} + n^2 y = 0$$

Чебишев тенграмасини кўрайлик. Агар $x \neq \pm 1$ бўлса, уни яна бундай

$$\frac{d^2y}{dx^2} - \frac{x}{1-x^2} \frac{dy}{dx} + \frac{n^2}{1-x^2} y = 0$$

ёзиш мумкин. Бунда $a_1(x) = -\frac{x}{1-x^2}$, $a_2(x) = \frac{n^2}{1-x^2}$. Энди (6.57) формулага кўра

$$\tau = \psi(x) = A \int \sqrt{\frac{n^2}{1-x^2}} dx = An \int \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = An \operatorname{arcsin} x + C.$$

Соддалик учун $A=1$, $C=0$ дейлик. Бу ҳолда $\tau = \psi(x) = n \operatorname{arcsin} x$. Иккинчи тартибли чизикли бир жинсли тенглама

$$\frac{d^2y}{dx^2} + a_1(x) \frac{dy}{dx} + a_2(x) y = 0$$

учун $\tau = \psi(x)$ алмаштириш натижасида ҳосил бўладиган

$$\frac{d^2y}{d\tau^2} + Q_1(x) \frac{dy}{d\tau} + Q_2(x) y = 0$$

тенглама коэффициентлари қуйидаги

$$Q_1(x) = \frac{\psi''(x) + a_1(x) \psi'(x)}{(\psi'(x))^2}, \quad Q_2(x) = \frac{a_2(x)}{(\psi'(x))^2} \quad (6.58)$$

формула билан ёзилади. Буни бевосита ҳисоблаб чиқиш мумкин. Кўрилайтган ҳолда:

$$\psi'(x) = \frac{n}{\sqrt{1-x^2}}, \quad \psi''(x) = \frac{nx}{(1-x^2)^{3/2}}.$$

Шунинг учун:

$$Q_1(x) = \frac{\frac{nx}{(1-x^2)^{3/2}} + \left(-\frac{x}{1-x^2}\right) \cdot \frac{n}{\sqrt{1-x^2}}}{\frac{n^2}{1-x^2}} = 0,$$

$$Q_2(x) = \frac{n^2}{1-x^2} \cdot \frac{1-x^2}{n^2} = 1.$$

Демак, $\tau = n \operatorname{arcsin} x$ алмаштириш натижасида Чебишев тенгласи ушбу

$$\frac{d^2y}{d\tau^2} + y = 0$$

кўринишга келади. Бу тенгламанинг фундаментал системаси $y_1(\tau) = \cos \tau$, $y_2(\tau) = \sin \tau$ бўлиб, $\tau = n \operatorname{arcsin} x$ бўйича эски эркил ўзгарувчига қайтсак, $y_1(x) = \cos n \operatorname{arcsin} x$, $y_2(x) = \sin n \operatorname{arcsin} x$ бўлади. Амалда кўпроқ $A = -1$, $C = 0$ деб олинади. Бунда $\psi(x) = n \operatorname{arccos} x$ келиб чиқади. Шунинг учун фундаментал системани

$$y_1(x) = \cos n \operatorname{arccos} x, \quad y_2(x) = \sin n \operatorname{arccos} x$$

деб ёзиш мумкин. Чебишев тенгламасининг умумий ечими

$$y(x) = C_1 \cos n \operatorname{arccos} x + C_2 \sin n \operatorname{arccos} x$$

каби ёзилади.

Маълумки, $\cos \operatorname{arccos} x = x$ ва $\cos n \varphi$ функция n бутун бўлганда $\cos \varphi$ нинг n - тартибли кўпҳади кўринишида ёзилади. Шунинг

учун $\cos n \arccos x$ функция n бутун бўлса, x га нисбатан n -тартибли кўпхад бўлади. Бу кўпхад Чебишев кўпхади дейилади ва

$$T_n(x) = \cos n \arccos x$$

деб белгиланади.

Эйлер тенглемаларига ўтишдан аввал татқиқлаб ўтамызки, номаълум функцияни $y = u(x)z$ алмаштириш натижасида ўзгармас коэффициентлига келадиган тенглемалар учун (6.57) тилидаги зарурий шарт маъжуд эмас. Шунинг учун 6.5-тасрема натижа бермаганда фақат танлаш йўли билан турли алмаштиришлар бежариб, берилган тенгламани текшириб кўрилади.

Қуйидаги

$$x^2 \frac{dy}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - n^2)y = 0, \quad x > 0$$

тенглема Бессель тенглемаси деб юритилади. Агар $n = \frac{1}{2}$ бўлса, $y = \frac{z}{\sqrt{x}}$ алмаштириш бу тенгламани

$$z'' + z = 0$$

кўринишга олиб келади. Унинг фундаментал системаси $z_1 = \cos x$, $z_2 = \sin x$ бўлиб, эски номаълум функцияга қайтганда $y_1 = \frac{\cos x}{\sqrt{x}}$, $y_2 = \frac{\sin x}{\sqrt{x}}$ бўлади. Демак, $n = \frac{1}{2}$ бўлганда Бессель тенглемаси ўзгармас коэффициентлига келади ва умумий ечими

$$y = C_1 \frac{\cos x}{\sqrt{x}} + C_2 \frac{\sin x}{\sqrt{x}}$$

кўринишда ёзилади.

2. Бу бўлимда ўзгармас коэффициентлига келадиган тенгламаларнинг Эйлер тенглемаси деб аталувчи синфини кўрамыз.

Ушбу

$$x^n \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 x^{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} x \frac{dy}{dx} + a_n y = 0, \quad x > 0 \quad (6.59)$$

(бунда $a_i = \text{const}$, $i = 1, 2, \dots, n$) n -тартибли чизиқли ўзгарувчи коэффициентли махсус тенглема Эйлернинг бир ожинсли тенглемаси дейилади.

(6.57) формула бўйича (6.59) тенгламани x^n га бўлиб юбориб,

$$\tau = \psi(x) = A \int \frac{\sqrt[n]{a_n}}{x} dx = A \sqrt[n]{a_n} \ln x + C$$

ни ҳосил қиламыз. Агар $C = 0$, $A = \frac{1}{\sqrt[n]{a_n}}$ бўлса, энг содда

$$\tau = \ln x \quad (6.60)$$

алмаштиришга эга бўламиз. (6.60) дан $x = e^\tau$. Агар $x < 0$ бўлса, $\tau = \ln|x|$ ва $x = -e^\tau$ деб ёзамиз. Биз $x > 0$ ҳолни кўрамиз. Эйлернинг бир жинсли тенгламаси $x = e^\tau$ алмаштириш натижасида ўзгармас коэффициентли тенгламага келади. Ҳақиқатан, аввал $\frac{d^k y}{dx^k}$, $k = 1, 2, \dots, n$ ҳосилаларни τ бўйича олинган ҳосилалар билан ифодалаймиз:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{d\tau} \cdot \frac{1}{\frac{dx}{d\tau}} = e^{-\tau} \frac{dy}{d\tau},$$

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{d}{d\tau} \left(e^{-\tau} \frac{dy}{d\tau} \frac{d\tau}{dx} \right) = e^{-2\tau} \left(\frac{d^2 y}{d\tau^2} - \frac{dy}{d\tau} \right).$$

k - тартибли ҳосила учун ушбу

$$\frac{d^k y}{dx^k} = e^{-k\tau} \left(\frac{d^k y}{d\tau^k} + \alpha_1 \frac{d^{k-1} y}{d\tau^{k-1}} + \dots + \alpha_{k-1} \frac{dy}{d\tau} \right)$$

формула ўринли бўлишини кўрсатиш қийинмас, унда $\alpha_1, \dots, \alpha_{k-1}$ лар ўзгармас. Уни индукция йўли билан исботлайлик. $k = s$ учун ўша формула ўринли бўлса, $k = s + 1$ учун ҳам ўринли эканини кўрсатамиз. Равшанки,

$$\begin{aligned} \frac{d^{s+1} y}{dx^{s+1}} &= \frac{d}{dx} \left(\frac{d^s y}{dx^s} \right) = \frac{d}{d\tau} \left[e^{-s\tau} \left(\frac{d^s y}{d\tau^s} + \alpha_1 \frac{d^{s-1} y}{d\tau^{s-1}} + \dots + \right. \right. \\ &+ \left. \left. \alpha_{s-1} \frac{dy}{d\tau} \right) \right] \frac{d\tau}{dx} = e^{-(s+1)\tau} \left[\frac{d^{s+1} y}{d\tau^{s+1}} + (\alpha_1 - s) \frac{d^s y}{d\tau^s} + \dots + (-1)s\alpha_{s-1} \frac{dy}{d\tau} \right]. \end{aligned}$$

Ҳосил бўлган ифода юқоридаги фикрни исботлайди.

Энди ҳар бир $\frac{d^k y}{dx^k}$ ($k = 1, 2, \dots, n$) ҳосила учун топилган ифодани (6.59) тенгламага қўйсақ, тегишли ҳад

$$\begin{aligned} a_{n-k} x^k \frac{d^k y}{dx^k} &= a_{n-k} e^{k\tau} e^{-k\tau} \left(\frac{d^k y}{d\tau^k} + \alpha_1 \frac{d^{k-1} y}{d\tau^{k-1}} + \dots + \alpha_{k-1} \frac{dy}{d\tau} \right) \\ &= a_{n-k} \left(\frac{d^k y}{d\tau^k} + \alpha_1 \frac{d^{k-1} y}{d\tau^{k-1}} + \dots + \alpha_{k-1} \frac{dy}{d\tau} \right) \end{aligned}$$

кўринишда ёзилади. Бундан кўринадики, натижада биз ўзгармас коэффициентли тенгламага келамиз.

Шундай қилиб, Эйлернинг бир жинсли тенгламаси ўзгармас коэффициентлига келиши учун эркин ўзгарувчини (6.57) формула ёрдамида алмаштириш зарур ва етарли. Ҳосил бўладиган тенгламани

$$\frac{d^n y}{d\tau^n} + b_1 \frac{d^{n-1} y}{d\tau^{n-1}} + \dots + b_{n-1} y' + b_n y = 0 \quad (6.61)$$

(b_1, \dots, b_n лар ўзгармас) кўринишда ёзиш мумкин. Бу тенгламанинг хусусий ечимлари, характеристик тенгламанинг қаррали илдизлари бўлмаса, $e^{kx} = (e^x)^k = x^k$ кўринишда бўлади. k ни топиш учун

$$k^n + b_1 k^{n-1} + \dots + b_{n-1} k + b_n = 0$$

тенгламани ечиш керак. Аммо b_1, b_2, \dots, b_n коэффициентларни топиш анча ҳисоблашни талаб қилади. Бу амалда қулай эмас. Қулай усулни кўрсатайлик.

(6.59) тенгламанинг хусусий ечимини $y = x^k$ кўринишда излаймиз. Ундан ҳосилалар олиб, яъни $x^m \frac{d^m(x^k)}{dx^m} = k(k-1)(k-2) \dots (k-m+1)x^k$, $m \leq k$ сўнгра (6.59) га қўйсак, қуйидаги алгебраик тенглама ҳосил бўлади:

$$k(k-1)(k-2) \dots (k-n+1) + a_1 k(k-1) \dots (k-n+2) + \dots + a_{n-2} k(k-1) + a_{n-1} k + a_n = 0. \quad (6.62)$$

Бу k га нисбатан n -тартибли бўлиб, уни *Эйлер тенгламасининг характеристик тенгламаси* дейилади. Агар $x^k = e^{k \ln x}$ эканини ҳисобга олсак, характеристик тенгламанинг илдизларига қараб аввал Эйлер тенгламасининг комплекс ечимини, сўнгра ҳақиқий ечимини ёзишимиз мумкин. Агар фақат умумий ҳақиқий ечим сўралган бўлса, умумий комплекс ечимни ёзиб ўтирмасдан бирданига умумий ҳақиқий ечимни ҳам ёзиш мумкин. Бунини 5-§ дан биламиз

Миisolлар. 1. Ушбу

$$x^3 y''' + 3x^2 y'' - 2xy' + 3y = 0$$

Эйлер тенгламасининг умумий ҳақиқий ечими топилсин.

Характеристик тенгламани ёзамиз:

$$k(k-1)(k-2) + 3k(k-1) - 2k + 3 = 0$$

ёки

$$(k+2)(k-1)^2 = 0.$$

Бундан $k_1 = -2$, $k_{2,3} = 1$. Демак, $k=1$ —икки қаррали илдиз. Берилган дифференциал тенгламанинг фундаментал системаси:

$$x^{-2}, x, x \ln x (e^{-2x}, e^x, x e^x).$$

Шунинг учун умумий ҳақиқий ечим

$$y = C_1 \frac{1}{x^2} + C_2 x + C_3 x \ln x$$

каби ёзилади.

3-эслатма. Қуйидаги

$$(ax + b)^n \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 (ax + b)^{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} (ax + b) \frac{dy}{dx} + a_n y = 0$$

кўринишдаги тенглама ҳам $ax + b = e^x$, $\tau = \ln(ax + b)$, $ax + b > 0$ алмаштириши ёрдамида коэффициентлари ўзгармас тенгламага келтирилади.

4-эслатма. Ушбу

$$x^n \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 x^{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} x \frac{dy}{dx} + a_n y = F(x), \quad x > 0 \quad (6.63)$$

тенглама Эйлернинг бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламаси дейилади. Юқорида баён этилган усул билан, яъни эркили ўзгарувчини $t = \ln x$, $x = e^t$ ал-маштириш ёрдамида бу бир жинсли бўлмаган тенглама ҳам коэффициентлари ўз-гармас бир жинсли бўлмаган тенгламага келтирилади. Фарқи шундаки, ўнг томон-даги $F(x)$ функция аргументида x ўрнига e^t қўйилади.

2. Ушбу

$$x^2 y'' - xy' + 2y = x \ln x, \quad x > 0$$

тенгламанинг умумий ҳақиқий ечими топилсин.

Мос бир жинсли тенглама:

$$x^2 y'' - xy' + 2y = 0$$

каби, характеристик тенглама эса

$$k(k-1) - k + 2 = 0$$

каби ёзилади. Бундан $k^2 - 2k + 2 = 0$ келиб чиқади. Унинг илдизлари $k_{1,2} = 1 \pm i$. Бир жинсли тенгламанинг умумий ҳақиқий ечими:

$$y = e^t (C_1 \cos t + C_2 \sin t) = x(C_1 \cos \ln x + C_2 \sin \ln x).$$

Энди бир жинсли бўлмаган тенгламани кўрайлик. Унда $F(x) = x \ln x$ бўлиб, $F(e^t) = te^t$ бўлади. Равшанки, хусусий ечимни $y = (at + b)e^t = x(a \ln x + b)$ кўринишда излаш лозим. Тегишли ҳосилаларни ҳисоблаб, берилган тенгламага қўямиз:

$$y' = a \ln x + b + x \cdot \frac{a}{x} = a \ln x + b + a, \quad y'' = \frac{a}{x},$$

$$x^2 \left(\frac{a}{x} \right) - x(a \ln x + b + a) + 2x(a \ln x + b) = x \ln x$$

ёки

$$ax - ax \ln x - (a + b)x + 2ax \ln x + 2bx = x \ln x$$

ёки

$$ax \ln x + bx = x \ln x.$$

Бундан $a=1$, $b=0$ келиб чиқади. Шундай қилиб хусусий ечим $y = x \ln x$ функция-дан иборат. Демак, берилган бир жинсли бўлмаган Эйлер тенгламасининг умумий ҳақиқий ечими

$$y = x(C_1 \cos \ln x + C_2 \sin \ln x) + x \ln x$$

каби ёзилади.

5-э с л а т м а. Юқоридаги 2-мисолда бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечимини ўнг томонга қараб изладик ва топдик.

Қайд қиламизки, агар (6.63) тенгламанинг ўнг томонидаги $F(x)$ функция (6.29) функция каби қуйидаги

$$F(x) = \sum_{l=1}^m f_l (\ln x) x^{\lambda_l}$$

кўринишда ёзилган квазикўпҳаддан иборат бўлса, y ҳолда шу бобдаги 6.4-теоре-мадан фойдаланиб хусусий ечимни излаш мумкин.

ЧИЗИҚЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМА ЕЧИМЛАРИНИНГ НОЛЛАРИ ҲАҚИДА. ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАЛАР

1-§. ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ ҚҰРИНИШИНИ СОДДАЛАШТИРИШ

Иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли тенгламаларни

$$y'' + P(x)y' + Q(x)y = 0 \quad (7.1)$$

ёки

$$a_0(x)y'' + a_1(x)y' + a_2(x)y = 0 \quad (7.1'),$$

қўринишда ёзиш мумкин. Бунда $P(x)$, $Q(x)$, $a_0(x) \neq 0$, $a_1(x)$, $a_2(x)$ функциялар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз. Маълумки, бу тенгламалар $y(x_0) = y_0$, $y'(x_0) = y'_0$, $x_0 \in I$ шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эга. Шу ечимнинг хоссаларини чуқурроқ ўрганиш учун кўпинча тенгламани «содалаштириш», аниқроғи, бошқа қўринишда ёзиш қулай бўлади.

Ушбу

$$\frac{d}{dx} (p(x) \frac{dy}{dx}) + q(x)y = 0. \quad (7.2)$$

$p(x) \in C^1(I)$, $q(x) \in C(I)$ тенглама иккинчи тартибли ўзига қўшма дифференциал-тенглама дейилади.

7.1- лемма. *Ҳар қандай иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламани x нинг бирор $\mu(x)$, $x \in I$ функциясига кўпайтириш йўли билан ўзига қўшма қўринишга келтириш мумкин.*

Исбот. (7.2) тенгламада ҳосилани очиб ёзсак:

$$p(x)y'' + p'(x)y' + q(x)y = 0$$

тенглама ҳосил бўлади. Унда y' олдидаги коэффициент y'' олдидаги коэффициентнинг ҳосиласидан иборат. Бу ўзига қўшма тенгламаларнинг ўзига хос хоссасидир. Биз шундан фойдаланамиз.

(7.1') тенгламанинг чап ва ўнг томонини мос равишда I интервалда узлуксиз дифференциалланувчи бирор $\mu(x)$ функцияга кўпайтирамиз:

$$\mu(x) a_0(x)y'' + \mu(x) a_1(x)y' + \mu(x) a_2(x)y = 0.$$

Ҳосил бўлган тенглама ўзига қўшма бўлиши учун

$$\frac{d}{dx} (\mu(x) a_0(x)) = \mu(x) a_1(x), \quad x \in I$$

айният ўринли бўлиши зарур ва етарли. Бу равшан. Топилган айният $\mu(x)$ функцияга нисбатан биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламадан иборат. Уни интеграллаймиз. Унинг учун тенгламани

$$a_0(x) \frac{d\mu}{dx} + a'_0(x)\mu = \mu a_1(x)$$

ёки

$$a_0(x) \frac{d\mu}{dx} = (a_1(x) - a'_0(x))\mu$$

каби ёзамиз. $a_0(x) \neq 0$, $x \in I$ бўлсин ($a_0(x) = 0$ тенгламанинг ядизлари бор бўлса, улар махсус нуқта бўлади, бу текширишда эса махсус нуқталар чиқариб ташланади). У ҳолда биз ўзгарувчилари ажраладиган тенгламага эгамиз. Интеграллаш натижасида

$$\mu(x) = \frac{1}{a_0(x)} e^{\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} \quad (7.3)$$

функцияни топамиз. Буни тегишли тенгламага қўйсак

$$\frac{d}{dx} \left(e^{\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} \frac{dy}{dx} + \frac{a_2(x)}{a_1(x)} e^{\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} y \right) = 0$$

муносабат ҳосил бўлади. (7.2) тенглама таққослаш қуйидагича бўлишини кўрсатади:

$$p(x) = e^{\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} > 0, \quad q(x) = \frac{a_2(x)}{a_0(x)} e^{\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx}.$$

Лемма исбот бўлди.

7.2- л е м м а. Эркин ўзгарувчини алмаштириш усули билан ихтиёрий иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли тенгламани ушбу

$$y'' + Q(x)y = 0 \quad (7.4)$$

кўринишга келтириш мумкин, бунда $Q(x) \in C(I)$.

И с б о т. 7.1- леммага кўра, ихтиёрий иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли тенглама (7.2) кўринишга келтирилган деб қарашимиз мумкин. Энди (7.2) да $p(x) < 0$, $x \in I$ бўлгани учун

$$d\xi = \frac{dx}{p(x)} \quad \text{ёки} \quad \xi = \int \frac{dx}{p(x)}$$

алмаштиришни бажарамиз. Бу алмаштириш формуласидан $\frac{d\xi}{dx} = \frac{1}{p(x)} > 0$ бўлгани учун ξ ўзгарувчи x нинг монотон ўсувчи функциясидир. Бундан чиқадики, x ҳам ξ нинг узлуксиз ва дифференциалланувчи функцияси сифатида I интервалга мос келган I_ξ интер-

валда ағикләнди. Уни $x = \chi(\xi)$ десак, $\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{d\xi} \frac{d\xi}{dx} = \frac{1}{\rho(x)} \frac{dy}{d\xi}$ бўлади.

Равшанки:

$$\frac{d}{dx} \left(\rho(x) \frac{dy}{dx} \right) = \frac{d}{d\xi} \left(\rho(x) \frac{dy}{d\xi} \cdot \frac{1}{\rho(x)} \right) \frac{d\xi}{dx} = \frac{1}{\rho(x)} \frac{d}{d\xi} \left(\frac{dy}{d\xi} \right).$$

Шунинг учун (7.2) тенгламани

$$\frac{1}{\rho(x)} \frac{d}{d\xi} \left(\frac{dy}{d\xi} \right) + q(x) y = 0 \text{ ёки } \frac{d^2 y}{d\xi^2} + Q(\xi) y = 0$$

кўринишда ёзиш мумкин. Бунда $Q(\xi) = \rho(\chi(\xi)) q(\chi(\xi))$. Аввалги (7.1') тенглама коэффициентлари орқали қуйидагини ёзамиз:

$$d\xi = e^{-\int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} dx, \quad Q(\xi) = \frac{a_2(x)}{a_1(x)} e^{2 \int \frac{a_1(x)}{a_0(x)} dx} \Big|_{x=\chi(\xi)}.$$

Лемма исбот бўлди.

7.3- лемма. Номаълум функцияни чиқиқли алмаштириш усули билан ихтиёрый иккинчи тартибли чиқиқли бир жинсли дифференциал тенгламани (7.4) кўринишга келтириш мумкин.

Исбот. (7.1) тенгламада

$$y = u(x) z \tag{7.5}$$

алмаштиришни бажарамиз. Бу функциянинг ҳосилаларини ҳисоблайлик:

$$y' = u(x) z' + u'(x) z, \quad y'' = u(x) z'' + 2u'(x) z' + u''(x) z.$$

Топилган ифодаларни (7.1) тенгламага қўямиз:

$$u(x) z'' + (2u'(x) + p(x)u(x)) z' + (u''(x)u(x) + Q(x)u(x)) z = 0.$$

Энди z' сдидаги коэффициентни нслга тенглаштириб, ушбу

$$2u' + p(x)u = 0$$

биринчи тартибли дифференциал тенгламага келамиз. Уни интеграллаб, ушбу

$$u(x) = e^{-\frac{1}{2} \int p(x) dx}$$

функцияни тоғамиз. Содда ҳисоблашлар

$$u'(x) = -\frac{1}{2} P(x) e^{-\frac{1}{2} \int P(x) dx}, \quad u''(x) = \left(\frac{1}{4} P^2(x) - \frac{1}{2} P'(x) \right) e^{-\frac{1}{2} \int P(x) dx}$$

бўлишини кўрсатади. Энди бу ифодаларни z га нисбатан тенгламага қўйиб, соддалаштирсак

$$z'' + \left(\frac{1}{4} P^2(x) - \frac{1}{2} P'(x) + Q(x) \right) z = 0 \tag{7.6}$$

тенгламага эга бўламиз. Бу (7.4) кўринишдаги тенгламадир. (7.6)

тенгламада $I(x) = -\frac{1}{4}P^2(x) - \frac{1}{2}P'(x) + Q(x)$ функция (7.1) тенгла-
манинг инварианти дейилади. Лемма исбот бўлди.

Мисол. Ушбу

$$xy'' + \frac{1}{2}y' - y = 0$$

тенгламани ўзига қўшма тенгламага келтирилсин.

Бу ҳолда $a_0(x) = x$, $a_1(x) = \frac{1}{2}$, $a_2(x) = -1$, $-\infty < x < \infty$.

Биз тенгламанинг коэффициентларини x нинг $x > 0$ қийматларида кўрамиз. (7.3)
формулага кўра $x > 0$ бўлганда

$$\mu(x) = \frac{1}{x} e^{\int \frac{1}{2x} dx} = \frac{1}{x} e^{\ln \sqrt{x} + \ln C} = \frac{C\sqrt{x}}{x} = \frac{C}{\sqrt{x}}. \text{ Бунда соддалик учун } C=1 \text{ де-}$$

сак, $\mu(x) = \frac{1}{\sqrt{x}}$ бўлади. Берилган тенгламанинг чап ва ўнг томонларини шу

$$\mu(x) = \frac{1}{\sqrt{x}} \text{ функцияга кўпайтирсак,}$$

$$\sqrt{x}y'' + \frac{1}{2\sqrt{x}}y' - \frac{1}{\sqrt{x}}y = 0 \quad \text{ёки} \quad (\sqrt{x}y')' - \frac{1}{\sqrt{x}}y = 0$$

тенгламага келамиз. Энди тенгламани (7.4) кўринишга келтирайлик. Унинг учун

$p(x) = \sqrt{x}$, $q(x) = -1$ бўлганидан $d\xi = \frac{dx}{\sqrt{x}}$ ёки $\xi = 2\sqrt{x}$ алмаштиришни бажарамиз. Равшанки:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{d\xi} \cdot \frac{d\xi}{dx} = \frac{dy}{d\xi} \cdot \frac{2}{\xi},$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \left(\frac{2}{\xi} \frac{d^2y}{d\xi^2} - \frac{2}{\xi^2} \frac{dy}{d\xi} \right) \frac{2}{\xi}.$$

Бу ифодаларни тенгламага қўйсак, $\frac{d^2y}{d\xi^2} - y = 0$ тенгламага келамиз. Унинг умумий ҳақиқий ечими $y = C_1 e^{\xi} + C_2 e^{-\xi}$ ёки аввалги эркли ўзгарувчига қайтсак $y = C_1 e^{2\sqrt{x}} + C_2 e^{-2\sqrt{x}}$, $x > 0$ кўринишда ёзилади.

Кўрилган мисолда тенгламани икки марта ўзгартириш уни квадратураларда интегралланувчи тенгламага олиб келди. Аммо буни аввалдан билиш қийин.

2-§. ТЕБРАНУВЧИ ВА ТЕБРАНМАС ЕЧИМЛАР

7.1-таъриф. Агар оддий дифференциал тенгламанинг I интервалда аниқланган тривиалмас ечими шу интервалда биттадан ортиқ нолга эга бўлмаса, y ҳолда бу ечим I интервалда тебранмас ечим дейилади, акс ҳолда тегишли ечим тебранувчи ечим дейилади.

Мисол сифатида аввал гармоник осциллятор тенгламаси $y'' + \omega^2 y = 0$ ни кўрайлик. ((6.43) га қаранг). Бу тенгламанинг ихтиёрий ечими $y = r \cos(\omega x + \alpha)$ ($r \geq 0$) ((6.44) га қаранг) билан берилади. Энди

$\cos(\omega x + \alpha) = 0$ тригснметрик тенгламанинг барча ечимлари $\omega x_k + \alpha = \frac{\pi}{2} + k\pi$ (k — бутун) ёки $x_k = \frac{\pi}{2\omega} + \frac{k\pi}{\omega} - \frac{\alpha}{\omega}$ формула билан ёзилади. Бундан $x_{k+1} - x_k = \frac{\pi}{\omega}$. Демак, гармоник функциянинг ноллари ўзаро тенг узоқлашган бўлиб, ихтиёрий кетма-кет келган ноллари орасидаги масофа $\frac{\pi}{\omega}$ га тенг. Шуни ҳам айтиш керакки, гармоник функция ноллари чексиз тўплами, аниқроғи, саноқли*) тўплами ташкил этади. Узунлиги $\frac{\pi}{\omega}$ дан ортиқ бўлган интервалда ечимнинг камида битта ноли, узунлиги $\frac{\pi}{\omega}$ дан кам бўлган интервалда эса (ошиб борса) битта ноли, узунлиги $\frac{2\pi}{\omega}$ дан ортиқ бўлган интервалда камида 2 та ноли бор ва ҳ. к.

Агар гармоник осциллятор тенгламасини $r_1 < x < r_2$, $r_2 - r_1 < \frac{\pi}{\omega}$ интервалда кўрилса, унинг ечими шу интервалда тебранмас бўлади. Ушбу $r_1 < x < r_2$, $r_2 - r_1 \geq \frac{2\pi}{\omega}$ интервалда эса ечим тебранувчи бўлади.

Энди $y'' - \omega^2 y = 0$, $\omega \geq 0$ тенгламани олайлик. Унинг умумий ҳақиқий ечими $y = C_1 e^{\omega x} + C_2 e^{-\omega x}$ (C_1, C_2 — ҳақиқий сонлар) каби ёзилади. Бу ечим $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган бўлиб, шу интервалда биттадан ортиқ нолга эга эмас. Бунда тривиалмас ечимлар, яъни $C_1 + C_2 \neq 0$ бўлган ҳол назарда тутилади. Агар $\omega > 0$, $C_1 \cdot C_2 < 0$ бўлса, $C_1 e^{\omega x} + C_2 e^{-\omega x} = 0$ тенглама ушбу $x = \frac{1}{2\omega} \ln \left| -\frac{C_2}{C_1} \right|$ ечимга эга бўлади. Акс ҳолда кўрсатилган тенглама ечимга эга эмас. Шундай қилиб, кўрилатган дифференциал тенгламанинг ихтиёрий тривиалмас ечими тебранмас ечим бўлади.

Юқорида кўрилган иккита дифференциал тенгламани битта $y'' + qy = 0$, $q = \text{const}$ тенглама шаклида ёзсак $q \leq 0$ бўлса, тенгламанинг тривиалмас ечимлари ихтиёрий интервалда тебранмас бўлиб, $q > 0$ бўлганда етарли катта интервалда тебранувчи бўлади. Бу мулоҳазаларни $y'' + Q'(x)y = 0$ тенгламага татбиқ этиб, умумлаштирамиз ((7.4) га қаранг).

7. 1-теорема Агар x нинг I интервалдан олинган барча қийматларида $Q(x) \leq 0$ тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (7.4) тенглама ечимлари шу интервалда тебранмас бўлади.

Исбот. (7.4) тенгламанинг бирор $y = \varphi(x)$ ечими I интервалда камида иккита нолга эга бўлсин дейлик. $\varphi(x)$ функциянинг кетма-

*) Агар бирор A тўпلامнинг элементларига натурал сонлар тўплами N нинг элементлари ўзаро бир қийматли мос келтирилиши мумкин бўлса, A тўплами саноқли тўплам дейилади. Шундай қилиб, саноқли тўплам элементларини номерлаб чиқиш мумкин бўлади.

кет келган ноллари $x_0 \in I, x_1 \in I, x_0 < x_1$ бўлсин. Демак, $\varphi(x) \neq 0, x_0 < x < x_1$. Шунинг эйтаётганимизки, тривиалмас $y = \varphi(x)$ ечимнинг ноллари ажратилган бўлади. Бошқача айтганда, бу ечимнинг ҳар бир x^* ноли шундай ($x^* - \epsilon, x^* + \epsilon$), $\epsilon > 0$ интервалга эгаки, бу интервалда ечимнинг бошқа ноллари бўлмайди. Акс ҳолда x^* нуқтада $\varphi(x^*) = 0$ бўлиб, x^* нуқта нолларнинг қуюқланиш (лимит) нуқтаси бўлар эди. Бунда ушбу $\lim_{n \rightarrow \infty} x_n = x^*$,

$$\begin{aligned} \frac{\varphi(x_n) - \varphi(x^*)}{x_n - x^*} &= 0, & \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\varphi(x_n) - \varphi(x^*)}{x_n - x^*} &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\varphi(x^* + h) - \varphi(x^*)}{h} = \\ &= \varphi'(x^*) = 0 \quad (\lim_{n \rightarrow \infty} (x_n - x^*) = \lim_{h \rightarrow 0} h = 0) \end{aligned}$$

муносабатларга эга бўламиз. Демак, (7.4) тенгламанинг $y = \varphi(x)$ ечими $\varphi(x^*) = 0, \varphi'(x^*) = 0$ бошланғич шартни қаноатлантиради ва шунинг учун I интервалда $\varphi(x) \equiv 0$ бўлади. Бу $\varphi(x) \neq 0, x \in I$ деган фарзга зид.

Энди $\varphi(x) > 0, x_0 < x < x_1$ дейлик ($\varphi(x) < 0, x_0 < x < x_1$ ҳоли шунга ўхшаш кўрилади). $\varphi(x_0) = 0$ бўлгани учун $\varphi'(x_0) > 0$ бўлади. (7.4) тенгламада $Q(x) \leq 0, x \in I$ ва демак,

$$Q(x) \leq 0, x_0 < x < x_1, \varphi'(x) = -Q(x)\varphi(x) \geq 0, x_0 < x < x_1.$$

Бундан $\varphi'(x)$ функция $x_0 < x < x_1$ интервалда камаймайдиган функция экани чиқади. Чекли айирмалар ҳақидаги теоремага кўра $\varphi(x_1) \geq \varphi(x_0) + \varphi'(x_0)(x_1 - x_0) = \varphi'(x_0)(x_1 - x_0) > 0$, яъни $\varphi(x_1) > 0$. Бу тенгсизлик x_1 нуқта $\varphi(x)$ функциянинг ноли эканига зид. Теорема исбот бўлди.

Мисол сифатида ушбу $y'' - xy = 0$ Эйри тенгламасини олайлик. Унда $Q(x) = -x$ бўлиб, $0 \leq x < +\infty$ интервалда унинг барча ечимлари тебранмас бўлади.

7. 2-теорема (Штурм теоремаси) Агар x_0 ва x_1 нуқталар бирор иккинчи тартибли чизиқли дифференциал тенглама ечимининг кетма-кет келган иккита ноли бўлса, y ҳолда бу ечим билан чизиқли эрки, ихтиёрий бошқа ечимнинг шу x_0 ва x_1 ноллар орасида аниқ битта ноли бўлади.

Исбот. x_0 ва x_1 нолларга эга бўлган ечимни $\varphi_1(x)$, бу $\varphi_1(x)$ ечим билан чизиқли эрки ечимни $\varphi_2(x)$ деймиз. Аввал $\varphi_2(x)$ ечим x_0 ва x_1 лар орасида нолага эга эмас деб фараз қиламиз, яъни $\varphi_2(x) \neq 0, x \in (x_0, x_1)$. Маълумки, $\varphi_1(x_0) = \varphi_1(x_1) = 0$. Шартга кўра $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функциялар чизиқли эрки бўлгани учун $\varphi_2(x_0) \neq 0, \varphi_2(x_1) \neq 0$. $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функцияларнинг вронскианини тузамиз:

$$\begin{vmatrix} \varphi_1(x) & \varphi_2(x) \\ \varphi_1'(x) & \varphi_2'(x) \end{vmatrix} = W(x)$$

ёки $\varphi_1(x)\varphi_2'(x) - \varphi_1'(x)\varphi_2(x) = W(x), W(x) \neq 0$. Бу тенгликнинг икки томонини $\varphi_2^2(x)$ га бўламиз:

$$\frac{\varphi_1(x)\varphi_2'(x) - \varphi_1'(x)\varphi_2(x)}{\varphi_2^2(x)} = \frac{W(x)}{\varphi_2^2(x)}$$

$$-\frac{d}{dx} \left(\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} \right) = \frac{W(x)}{\varphi_2^2(x)}.$$

Ундан x_0 дан x_1 гача интеграллаб, қуйидагини топамиз:

$$-\left(\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} \right) \Big|_{x_0}^{x_1} = - \int_{x_0}^{x_1} \frac{W(x)}{\varphi_2^2(x)} dx.$$

Бу тенгликнинг чап томони $\varphi_1(x_0) = \varphi_1(x_1) = 0$, $\varphi_2(x) \neq 0$, $x \in [x_0, x_1]$ бўлгани учун нолга тенг, аммо ўнг томони нолдан фарқли. Ҳақиқатан, $W(x) \neq 0$, ва демак, (x_0, x_1) интервалда ўз ишорасини сақлайди, шунингдек $\varphi_2^2(x) > 0$: $x \in [x_0, x_1]$. Шундай қилиб, зиддиятга келдик. Бу эса (x_0, x_1) интервалда $\varphi_2(x)$ функция камида битта нолга эга деган натижани беради. Энди шу функция (x_0, x_1) да иккита нолга эга бўла олмаслигини исбот этамиз. Шу мақсадда (x_0, x_1) интервалда $\varphi_2(x)$ функция иккита нолга эга бўлсин дейлик, яъни $\varphi_2(\tau_0) = \varphi_2(\tau_1) = 0$, $x_0 < \tau_0 < \tau_1 < x_1$. Теореманинг исбот этилган биринчи қисмига кўра $\varphi_2(x)$ билан чизиқли эркли $\varphi_1(x)$ ечимнинг (τ_0, τ_1) интервалда, ва демак (x_0, x_1) интервалда камида битта ноли бўлиши лозим. Бу зиддиятлик, чунки $\varphi_1(x)$ учун x_0 ва x_1 лар иккита кетма-кет келган ноллар бўлиб, (x_0, x_1) интервалда $\varphi_1(x) \neq 0$. Худди шу сабабли $\varphi_2(x)$ функция (x_0, x_1) интервалда иккитадан ортиқ нолга ҳам эга бўла олмайди. Теорема исбот бўлди.

7.1- натижа. Агар бирор I интервалда чизиқли бир жинсли тенгламанинг бирор ечими иккитадан ортиқ нолга эга бўлса, у ҳолда тегишли тенгламанинг барча ечимлари шу I интервалда камида иккита нолга эга бўлади, демак, барча ечимлар шу интервалда тебранувчи бўлади.

7.2- теорема ва **7.1- натижа** ушбу $y'' + \omega^2 y = 0$ тенгламанинг ечимларида осонгина текширилади.

Исбот. Бир жинсли тенгламанинг тривиалмас ечими $y_1(x)$ I интервалда иккитадан ортиқ нолга эга бўлсин. Масалан, $y_1(x)$ ечимнинг ноллари учта x_0, x_1 ва x_2 бўлсин, яъни $y_1(x_0) = y_1(x_1) = y_1(x_2) = 0$ ва $x_0 \in I, x_1 \in I, x_2 \in I$. Энди бир жинсли тенгламанинг тривиалмас ва $y_1(x)$ дан фарқли ихтиёрий ечимини $y_2(x)$ де йлик. Агар $y_2(x)$ ечим $y_1(x)$ ечим билан чизиқли бэглик бўлса, у ҳолда $\alpha_1 y_1(x) + \alpha_2 y_2(x) \neq 0$, $\alpha_1^2 + \alpha_2^2 \neq 0$, $x \in I$ бўлади. Аммо $y_1(x)$ ва $y_2(x)$ ечимлар тривиалмас ечим бўлгани учун $\alpha_1 \neq 0$, $\alpha_2 \neq 0$, чунки агар $\alpha_1 = 0$ бўлса, $\alpha_2 y_2(x) \equiv 0$, $x \in I$ айниятдан $\alpha_2 = 0$ келиб чиқади; шунга ўхшаш, агар $\alpha_2 = 0$ бўлса, $\alpha_1 y_1(x) \equiv 0$, $x \in I$ айниятдан $\alpha_1 = 0$ келиб чиқади. Бу эса $\alpha_1^2 + \alpha_2^2 \neq 0$ нуносабатга зид. Шундай қилиб, $\alpha_1 \neq 0$, $\alpha_2 \neq 0$. Шунинг учун $y_2(x) \equiv -\frac{\alpha_1}{\alpha_2} y_1(x)$, $x \in I$. Бундан $y_2(x)$ ечимнинг ноллари $y_1(x)$ ечимнинг ноллари билан устма-уст тушиши келиб чиқади. Демак, $y_1(x)$ тебранувчи бўлганидан $y_2(x)$ ечим ҳам тебранувчи бўлади.

Энди $y_2(x)$ ва $y_1(x)$ ечимлар чизиқли эрки бўлсин. У ҳолда Штурм теоремасига кўра $y_2(x)$ ечим (x_0, x_1) ва (x_1, x_2) интервалларда биттадан нолга, яъни $y_2(x)$ ечим I интервалда иккита нолга эга бўлади. Демак, $y_2(x)$ ечим I интервалда тебранувчи. Агар $y_1(x)$ ечимнинг ноллари учтадан кўп бўлса, у ҳолда шу ечимдан фарқли ихтиёрий тривиалмас ечим I интервалда иккитадан кўп нолга эга бўлади. 7.1- натижа исбот бўлди.

7.3- теорема (таққослаш теоремаси). Агар *ушбу иккита*

$$\frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{dy}{dx} \right) + q_1(x)y = 0, \quad x \in I, \quad (7.7)$$

$$\frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{dy}{dx} \right) + q_2(x)y = 0, \quad p(x) > 0, \quad x \in I \quad (7.8)$$

дифференциал тенглама берилган бўлиб, I интервалда $q_1(x) \leq q_2(x)$ тенгсизлик ўринли бўлса, у ҳолда (7.7) тенгламанинг бирор ечимининг кетма-кет келган иккита ноли орасида (7.8) тенглама ихтиёрий ечимининг камида битта ноли ётади.

Исбот. (7.7) тенгламанинг бирор $y = \varphi_1(x)$, $x \in I$ ечимининг кетма-кет келган ноллари $x_0 \in I$, $x_2 \in I$, $x_0 < x_1$ бўлсин. Шартга кўра, $[x_0, x_1] \subset I$ интервалда ҳам $q_1(x) \leq q_2(x)$ тенгсизлик бажарилади. Фараз этайлик, $\varphi_2(x)$, $x \in I$ функция (7.8) тенгламанинг $[x_0, x_1]$ интервалда бирорта ҳам ноли бўлмаган ечими бўлсин, яъни $\varphi_2(x) \neq 0$, $x \in [x_0, x_1]$. Аниқлик учун $\varphi_2(x) > 0$, $x \in [x_0, x_1]$, $\varphi_1(x) \geq 0$, $x \in [x_0, x_1]$ дейлик (бошқа ҳоллар шунга ўхшаш кўрилади). $\varphi_1(x_0) = \varphi_1(x_1) = 0$, $\varphi_1(x) \geq 0$, $x \in [x_0, x_1]$ бўлгани учун $\varphi_1'(x_0) > 0$, $\varphi_1'(x_1) < 0$ тенгсизликлар ўринли. Акс ҳолда, яъни агар $\varphi_1'(x_0) = 0$ бўлса, $\varphi_1(x_0) = 0$ бўлганидан $\varphi_1(x) \equiv 0$ га эга бўлар эдик.

Энди (7.7) ва (7.8) тенгламаларда мос равишда $y = \varphi_1(x)$ ва $y = \varphi_2(x)$ деймиз. Ҳосил бўлган айниятларнинг чап ва ўнг томонларини мос равишда $\varphi_2(x)$ ва $\varphi_1(x)$ функцияларга кўпайтириб, иккинчисидан биринчисини айирамиз:

$$\begin{aligned} [q_2(x) - q_1(x)] \varphi_1(x) \varphi_2(x) &= \varphi_2(x) \frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{d\varphi_1(x)}{dx} \right] - \varphi_1(x) \times \\ &\times \frac{d}{dx} \left[p(x) \frac{d\varphi_2(x)}{dx} \right] = \frac{d}{dx} \left[p(x) \left(\varphi_2(x) \frac{d\varphi_1(x)}{dx} - \varphi_1(x) \frac{d\varphi_2(x)}{dx} \right) \right]. \end{aligned} \quad (7.9)$$

Ҳосил бўлган тенгликнинг икки томонини x_0 дан x_1 гача интеграллаймиз:

$$\int_{x_0}^{x_1} [q_2(x) - q_1(x)] \varphi_1(x) \varphi_2(x) dx = p(x_1) \varphi_2(x_1) \frac{d\varphi_1(x_1)}{dx} - p(x_0) \varphi_2(x_0) \frac{d\varphi_1(x_0)}{dx}. \quad (7.10)$$

Бу тенгликнинг чап томони манфий эмас, аммо ўнг томони манфий. Зиддиятга келдик. Теорема исбот бўлди.

Шуни айтиб ўташ керак, исбот этилган теоремадан аввалги Штурм теоремасини келтириб чиқариш мумкин. Бунинг учун (7.7) тенгламанинг ечими шу ечим билан чизиқли эрки бўлган бошқа ечим билан таққосланиши етарлидир.

Ма ш қ. Таққослаш теоремасини тенглама (7.4) кўринишда ёзилганда ҳам исбот этинг (унда $Q_1(x) \leq Q_2(x)_0 y'' + Q_1(x)y = 0$, $y'' + Q_2(x)y = 0$).

1.2- натижа. Агар (7.7) ва (7.8) тенгламалар учун жос равишда $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ ечимлар умумий x_0 нолга эга бўлиб, $\varphi_1(x)$ ечимнинг x_0 дан кейинги навбатдаги ноли x_1 , $x_0 < x_1$ орасидаги интервалда $q_2(x) > q_1(x)$ тенгсизлик ўринли бўладиган нуқталар мавжуд бўлиб, қолган нуқталарда $q_2(x) \geq q_1(x)$ тенгсизлик ўринли бўлса, у ҳолда $\varphi_2(x)$ ечимнинг навбатдаги ноли x_1 нуқтадан чапда жойлашган бўлади.

Исбот. $\varphi_2(x)$ нинг x_0 дан ўнгдаги навбатдаги нолини x_1^* дейлик. Агар $x_1^* = x_1$ бўлсин десак, (7.10) формулада зиддиятлик ҳосил бўлади, чунки $\varphi_1(x_1^*) = 0$, $\varphi_2(x_0) = 0$ дан формуланинг ўнг томони нолдан иборат, чап томони эса мусбат бўлади. Энди $x_1^* > x_1$ бўлсин. Бу ҳолда $\varphi_2(x_1^*) = 0$, $\varphi_2(x_1) > 0$ ва (7.10) нинг ўнг томони манфий, чап томони эса мусбат сондан иборат. Яна зиддиятга эгамиз. Натижа исбот бўлди.

7.4- теорема (Сонли таққослаш теоремаси). Агар бирор I интервалда $q_1(x) < q_2(x)$ тенгсизлик ўринли бўлиб, $\varphi_1(x)$ ва $\varphi_2(x)$ функциялар шу интервалда аниқланган ва жос равишда (7.7), (7.8) тенгламаларнинг бир хил бошланғич шартни, яъни

$$\varphi_1(x_0) = \varphi_2(x_0) = y_0, \quad \varphi_1'(x_0) = \varphi_2'(x_0) = y_0' \quad (7.11)$$

муносабатларчи қаноатлантирадиган ечимлари бўлса, у ҳолда x_0 дан ўнгда $\varphi_2(x)$ ечим нолга айланмайдиган интервалда ушбу

$$|\varphi_1(x)| > |\varphi_2(x)| \quad (7.12)$$

тенгсизлик ўринли. Шунингдек, $\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)}$ функция $x = x_0$ бўлганда қабул қиладиган I қийматида бошлаб ўсади.

Исбот. (7.11) бошланғич шартга кўра

$$p(x_0) \left[\varphi_2(x_0) \frac{d\varphi_1(x_0)}{dx} - \varphi_1(x_0) \frac{d\varphi_2(x_0)}{dx} \right] = 0.$$

Энди (7.9) айниятни x_0 дан x гача ($x > x_0$) интеграллаймиз:

$$p(x) \left[\varphi_2(x) \frac{d\varphi_1(x)}{dx} - \varphi_1(x) \frac{d\varphi_2(x)}{dx} \right] = \int_{x_0}^x [q_2(x) - q_1(x)] \varphi_1(x) \varphi_2(x) dx. \quad (7.13)$$

Бу муносабатнинг ўнг томони мусбатлигини кўрсатамиз. (7.11) шартга кўра $\varphi_1(x) \varphi_2(x)$ нолга тенг бўла олмайди ва x_0 билан $x (x > x_0)$ орасида ишорасини ўзгартирмайди. $x = x_0$ нуқтада $\varphi_1(x_0) \varphi_2(x_0) = y_0 \cdot y_0 = y_0^2$. Бундан, агар $y_0 \neq 0$ бўлса, $\varphi_1(x) \cdot \varphi_2(x)$ функция $x = x_0$ нуқтадан ўнгдаги етарли кичик атрофда мусбат бўлиши келиб чиқади. Агар $y_0 = 0$ бўлса, $\varphi_1(x_0) \varphi_2(x_0) = 0$ бўлади. Бу ҳолда албатта $y_0' \neq 0$ ва x_0 дан ўнгдаги бирор етарли кичик атрофда яна $\varphi_1(x) \varphi_2(x) > 0$ эканини кўрсатиш мумкин. Ҳақиқатан, $x > x_0$ бўлганда

ушбу $\frac{\varphi_1(x)\varphi_2(x)}{(x-x_0)^2}$ функцияни олайлик. Бу функциянинг $x \rightarrow x_0$ да лимитини ҳисоблаймиз ($\varphi_1(x_0) = \varphi_2(x_0) = y_0 = 0$):

$$\begin{aligned} \lim_{x \rightarrow x_0+} \frac{\varphi_1(x)\varphi_2(x)}{(x-x_0)^2} &= \lim_{x \rightarrow x_0+} \frac{\varphi_1(x)}{x-x_0} \lim_{x \rightarrow x_0+} \frac{\varphi_2(x)}{x-x_0} = \\ &= \lim_{x \rightarrow x_0+} \frac{\varphi_1(x) - \varphi_1(x_0)}{x-x_0} = \lim_{x \rightarrow x_0+} \frac{\varphi_2(x) - \varphi_2(x_0)}{x-x_0} = \varphi_1'(x_0) \cdot \varphi_2'(x_0) = (y_0')^2 > 0. \end{aligned}$$

Бундан юқоридаги тасдиқнинг исботи келиб чиқади.

Шундай қилиб, (7.13) муносабатнинг ўнг томони x_0 нинг бирор ўнг атрофида мусбат. Шунинг учун x_0 дан ўнгда $\rho(x) > 0$ бўлгани учун:

$$\varphi_2(x) \frac{d\varphi_1(x)}{dx} - \varphi_1(x) \frac{d\varphi_2(x)}{dx} > 0 \quad \text{ёки} \quad \varphi_2^2(x) \left(\frac{d}{dx} \frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} \right) > 0.$$

Бундан $\varphi_2(x) \neq 0$, $x > x_0$ бўлгани учун $\frac{d}{dx} \left(\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} \right) > 0$ экани, яъни $\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)}$ функциянинг $x > x_0$ да ўсувчи экани келиб чиқади.

Равшанки, $y_0 \neq 0$ бўлганда $\frac{\varphi_1(x_0)}{\varphi_2(x_0)} = 1$ ва $y_0 = 0$ бўлганда эса

$$\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} = \lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\varphi_1'(x)}{\varphi_2'(x)} = \frac{y_0'}{y_0'} = 1.$$

Демак, $\frac{\varphi_1(x)}{\varphi_2(x)} > 1$, агар $x > x_0$ бўлса. Бундан (7.12) тенгликнинг исботи келиб чиқади.

2-эслатма. Агар x_0 дан ўнгда бирор интервалда $q_1(x)$ ва $q_2(x)$ функциялар айнан ногга тенг бўлмаса, $q_2(x) > q_1(x)$ тенгсизликни ундан кучсизроқ $q_2(x) \geq q_1(x)$ тенгсизлик билан алмаштириш мумкин.

3-эслатма. 7.4-теоремадан 7.2-натижанинг исботи кўриниб туради.

7.5-теорема (Валле Пуссен, Хартман, Винтнер теоремаси). Агар дифференциал тенглама

$$y'' + a_1(x)y' + a_2(x)y = 0 \quad (7.14)$$

кўринишда берилган бўлиб, $a_1(x)$, $a_2(x)$ коэффициентлар бирор $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда узлуксиз ва

$$|a_1(x)| \leq M_1, \quad |a_2(x)| \leq M_2 \quad (7.15)$$

бўлса, y ҳолда (7.14) тенгламанинг ҳар бир тривиалмас ечимининг кетма-кет ихтиёрий иккита ноли орасидаги масофа h учун

$$h \geq \frac{\sqrt{\sigma^2 M_1^2 + 16\sigma M_2} - \sigma M_1}{4M_2}, \quad \text{агар } M_2 > 0, \quad 0 < \sigma \leq \pi^2 \quad \text{бўлса,} \quad (7.16)$$

$$h \geq \frac{2}{M_1}, \text{ агар } M_2 = 0 \text{ бўлса,} \quad (7.16')$$

$$h \geq \sqrt{\frac{\sigma}{M_2}}, \text{ агар } M_1 = 0 \text{ бўлса,} \quad (7.16'')$$

$$h = +\infty, \text{ агар } M_1 = 0, M_2 = 0 \text{ бўлса.} \quad (7.16''')$$

Исбот. Аввал $M_1 = 0, M_2 = 0$ ҳолни кўрайлик. Бунда биз (7.14) тенглама ўрнига $y'' = 0$ га эгамиз. Унинг умумий ечими $y = C_1 x + C_2$ (C_1, C_2 — ўзгармаслар) каби ёзилади. Агар $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$ бўлса, бу ечим тривиалмас. Агар $C_1 = 0$ ва $C_2 \neq 0$ бўлса, $y_2 = C_2$ ечим битта ҳам нолга эга эмас. Агар $C_1 \neq 0$, (C_2 — ихтиёрий) бўлса, у ҳолда $y = C_1 x + C_2$ ечим горизонтал бўлмаган тўғри чизиқни тасвирлайди. Бу чизиқ фақат битта нуқтада абсцисса ўқини кесиб ўтади, яъни тегишли чизиқли функция фақат битта нолга эга. Ҳар икки кўрилган ҳолда $h = +\infty$ деб ёзишга келишамиз.

(7.16), (7.16') ва (7.16'') тенгсизликлар h учун қуйи баҳони беради. Уларни исботлаш учун ёрдамчи мулоҳазалар юритамиз. Бошқача айтганда, $[0, h]$ интервалда ўзлуксиз ва ўзлуксиз дифференциалланувчи $\varphi(x)$ функция учун қуйидаги

$$h \varphi(x) = \int_0^x \xi \varphi'(\xi) d\xi - \int_x^h (h - \xi) \varphi'(\xi) d\xi + \int_0^h \varphi(\xi) d\xi \quad (7.17)$$

айниятнинг ўранли эканини кўрсатамиз. Равшанки,

$$\int_0^x \xi \varphi'(\xi) d\xi = x \varphi(x) - \int_0^x \varphi(\xi) d\xi,$$

$$\int_0^h (h - \xi) \varphi'(\xi) d\xi = -(h - x) \varphi(x) + \int_x^h \varphi(\xi) d\xi.$$

Бу тенгликларнинг биринчисидан иккинчисини мос равишда айирсак, (7.17) келиб чиқади.

Энди (7.14) тенгламанинг бирор $y(x)$ ечимини олайлик. $x = 0$ ва $x = h$ унинг кетма-кет келган иккита ноли бўлсин (нолларни ихтиёрий қилиб, яъни $x_0 \neq 0$, $x_1 = x_0 + h$ танланса ҳам мулоҳазалар шунга ўхшаш бўлади). Агар (7.17) айнитда $\varphi(x) \equiv y'(x)$ бўлса, $y(0) = y(h) = 0$ бўлгани учун

$$\int_0^h \varphi(\xi) d\xi = \int_0^h y'(\xi) d\xi = y(h) - y(0) = 0$$

ўринли ва ушбу

$$h y'(x) = \int_0^x \xi y''(\xi) d\xi - \int_x^h (h - \xi) y''(\xi) d\xi$$

айниятга эга бўламиз. Бундаги $y''(\xi)$ ўрнига (7.14) дан $y''(\xi) = -a_1(\xi) y'(\xi) - a_2(\xi) y(\xi)$ ифодани қўямиз:

$$\begin{aligned}
 hy'(x) = & - \int_0^x \xi a_1(\xi) y'(\xi) d\xi + \int_x^h (h-\xi) a_1(\xi) y'(\xi) d\xi - \\
 & - \int_0^x \xi a_2(\xi) y(\xi) d\xi + \int_x^h (h-\xi) a_2(\xi) y(\xi) d\xi. \quad (7.18)
 \end{aligned}$$

$\max_{x \in [0, h]} |y'(x)| = \mu$ деб белгилаймиз. $y(x)$ функция $x = 0$ ва $x = h$ да нолга айлангани учун $[0, h]$ интервалда бир вақтда

$$|y(\xi)| \leq \mu \xi, \quad |y(\xi)| \leq \mu(h - \xi)$$

тенгсизликларнинг ҳар бири бажарилади. Ҳақиқатан, $y(x)$ функция учун $x = 0$ ва $x = h$ нуқта атрофида Лагранж формасида қолдиқ ҳад билан Тейлор формуласини ёзамиз ($y(0) = y(h) = 0$ эканини ҳисобга олган ҳолда):

$$\begin{aligned}
 y(x) &= y'(\theta x) x, \quad 0 < \theta < 1, \\
 y(x) &= y'(h + \theta(x - h))(x - h), \quad 0 < \theta < 1.
 \end{aligned}$$

Бундан

$$\begin{aligned}
 |y(x)| &= |y'(\theta x)| x \leq \mu x, \quad x \in [0, h], \\
 |y(x)| &= |y'(h + \theta(x - h))| |x - h| \leq \mu(h - x), \quad x \in [0, h]
 \end{aligned}$$

тенгсизликларни ҳосил қиламиз. Бу тенгсизликлардан $[0, h]$ интервалда ушбу

$$|y(\xi)| \leq \mu \min(\xi, h - \xi) \begin{cases} \mu \xi, & \text{агар } 0 \leq \xi \leq \frac{h}{2} \text{ бўлса,} \\ \mu(h - \xi), & \text{агар } \frac{h}{2} \leq \xi \leq h \text{ бўлса} \end{cases}$$

тенгсизлик келиб чиқади.

Энди (7.18) ифоданинг охириги икки ҳадини баҳолайлик:

$$\begin{aligned}
 & \left| \int_0^x \xi a_2(\xi) y(\xi) d\xi \right| + \left| \int_x^h (h-\xi) a_2(\xi) y(\xi) d\xi \right| \leq \\
 & \leq M_2 \mu \int_0^{\frac{h}{2}} \xi^2 d\xi + \int_{\frac{h}{2}}^h (h-\xi)^2 d\xi = M_2 \mu \cdot \frac{h^3}{12}.
 \end{aligned}$$

Шунга кўра (7.18) учун ушбу тенгсизликка келамиз:

$$|y'(x)| \leq M_1 \mu \frac{h}{2} + M_2 \mu \frac{h^2}{12} \quad (0 \leq x \leq h).$$

Охириги тенгсизлик $y'(x)$ га максимум берадиган нуқтада ҳам ўринли. Шунинг учун

$$\mu \leq M_1 \frac{h}{2} + M_2 \mu \frac{h^2}{12} \leq M_1 \mu \frac{h}{2} + M_2 \mu \frac{h^2}{\sigma}, \quad 0 < \sigma \leq \pi^2 < 12$$

ёки

$$M_2 \frac{h^2}{\sigma} + M_1 \frac{h}{2} - 1 \geq 0 \quad (7.19)$$

тенгсизликка эгамиз. $M_2 \frac{h^2}{\sigma} + \frac{M_1}{2} h - 1 = 0$ квадрат тенглама ушбу

$$\frac{-\sigma M_1 - \sqrt{\sigma^2 M_1^2 + 16 \sigma M_2}}{4 M_2}, \quad \frac{-\sigma M_1 + \sqrt{\sigma^2 M_1^2 + 16 \sigma M_2}}{4 M_2}$$

илдизларга эга. Юқоридаги квадрат тенгсизликнинг ечими

$$h \geq \frac{\sqrt{\sigma^2 M_1^2 + 16 \sigma M_2} - \sigma M_1}{4 M_2}$$

кўринишда ёзилади. Агар $M_2 = 0$ бўлса, (7.19) дан (7.16') тенгсизлик келиб чиқади. Агар $M_1 = 0$, $M_2 > 0$ бўлса, (7.19) дан $h \geq \sqrt{\frac{\sigma}{M_2}}$ тенгсизлик ҳосил бўлади. Эслатиб ўтамизки, $M_1 = 0$, $M_2 = 0$ бўлганда ноллар орасидаги масофани баҳолаш масаласини қўйилиши мумкин эмас. Бу ҳолда $y'' = 0$ тенгламага келинади. Аммо унинг ечимлари $y = C_1 x + C_2$ тўғри чизиқлардан иборат бўлиб, $y \neq 0$, яъни $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$ бўлганда $y = C_1 x + C_2$ тўғри чизиқ биттадан ортиқ нолга эга бўла олмайди. Демак, ечим тебранмас бўлади. Биз кўраётган масала эса тебранувчи ечимларга тегишлидир. Теорема исбот этилди.

Ми со л. Гармоник осциллятор тенгламасини, яъни ушбу $|y'' + \omega^2 y = 0$ тенгламани олайлик. Унинг умумий ҳақиқий ечими $y = r \cos(\omega t + \alpha)$ ($r > 0$) функциядан иборат. Ноллари орасидаги масофалар тенг бўлиб, $\frac{\pi}{\omega}$ дан иборат. Ҳақиқатан, $\cos(\omega t + \alpha)$ функциянинг ноллари $t_k = \frac{1}{\omega} \left(\frac{\pi}{2} + k\pi - \alpha \right)$, k — бутун сон, формула билан ёзилади. Бундан $t_{k+1} - t_k = \frac{\pi}{\omega}$. Бу тенгламада $M_1 = 0$, $M_2 = \omega^2$. Шунинг учун (7.16'') тенгсизликка кўра

$$\frac{\pi}{\omega} = h \geq \sqrt{\frac{\sigma}{M_2}} = \frac{\sqrt{\sigma}}{\omega}$$

Бундан $\sigma = \pi^2$ келиб чиқади.

Исбот этилган Валле Пууссен теоремаси кетма-кет келган ноллар орасидаги масофани бир томондан, қуйидан баҳолайди. Штурм теоремасидан фойдаланиб, айтилган масофа учун икки томонлама экстремал (кучайтириб бўлмайдиган) баҳо чиқариш мумкин.

7.6-теорема. Ушбу

$$y'' + Q(x)y = 0 \quad (7.4)$$

дифференциал тенглама $Q(x)$ функция I интервалда аниқланган, узлуksиз ва

$$m^2 \leq Q(x) \leq M^2, \quad m > 0, \quad M > 0 \quad (7.20)$$

тенгсизлик ўринли бўлсин. У ҳолда (7.14) тенглама ечимининг кетма-кет келган иккита ноли орасидаги масофа h учун

$$\frac{\pi}{M} \leq h \leq \frac{\pi}{m} \quad (7.21)$$

тенгсизлик ўринли.

Исбот. Бу теоремани исботлашда таққослаш теоремасидан кенг фойдаланамиз. Унинг учун аввал қуйидаги

$$\frac{d^2y}{dx^2} + m^2y = 0 \quad \text{ва} \quad \frac{d^2y}{dx^2} + M^2y = 0 \quad (7.22)$$

ўзгармас коэффициентли тенгламаларни оламиз. Уларнинг умумий ечимлари мос равишда

$$y = A_1 \sin m(x - \alpha_1), \quad y = A_2 \sin M(x - \alpha_2)$$

кўринишда ёзилади. Фараз этайлик, $x_0 = \alpha_1 = \alpha_2$ нуқта (7.4), (7.22) тенгламаларнинг бирор ечимларининг ноли бўлсин, яъни у ечимларни мос равишда $\varphi(x)$, $\varphi_m(x)$, $\varphi_M(x)$ деб белгиласак, $\varphi(x_0) = \varphi_n(x_0) = \varphi_M(x_0) = 0$ бўлади. $\varphi_m(x)$ ва $\varphi_M(x)$ ечимларнинг навбатдаги ноллари мос равишда $x_0 + \frac{n\pi}{m}$, $x_0 + \frac{n\pi}{M}$ (n — бутун сон) формулалар билан топилади. $\varphi(x)$ функциянинг x_0 дан ўнгдаги навбатдаги ноллини x_1 дейлик. Унда $x_1 - x_0 = h$ бўлади. (7.20) тенгсизликдан таққослаш теоремасига кўра (7.4) тенглама $\varphi(x)$ ечимининг ихтиёрий кетма-кет келган иккита x_0 , x_1 ($x_0 < x_1$) ноллари орасида $\varphi_M(x)$ функциянинг камида битта ноли ётади. Аммо $\varphi_M(x)$ функциянинг x_0 дан ўнгдаги навбатдаги ноли $x_0 + \frac{\pi}{M}$ бўлгани учун $x_0 + \frac{\pi}{M} \leq x_1$ тенгсизлик ўринли бўлади. Шунга ўхшаш, $\varphi_m(x)$ ечимнинг x_0 ва $x_0 + \frac{\pi}{m}$ ноллари орасида $\varphi(x)$ функциянинг камида битта ноли бўлади, яъни $x_0 \leq x_1 \leq x_0 + \frac{\pi}{m}$. Топилган икки тенгсизликни бирлаштириб, $\frac{\pi}{M} \leq x_1 - x_0 \leq \frac{\pi}{m}$ ни, яъни (7.21) тенгсизликни ҳосил қиламиз. Теорема исбот бўлди.

(7.21) тенгсизликни янада кучайтириш мумкин эмас, яъни $\left[\frac{\pi}{M}, \frac{\pi}{m} \right]$ интервални кичрайтириш мумкин эмас. Бунинг боиси, $Q(x)$ функция ўзгармас бўлганда (7.21) тенгсизлик ўрнига $h = \frac{\pi}{M} = \frac{\pi}{m}$ тенгликка эришамиз.

Мисол сифатида яна гармоник тебранишларни олсак, $M_1 = 0$, $M_2 = M^2 = \omega^2$ бўлганда $h = \frac{\sqrt{\sigma}}{M} = \frac{\sqrt{\sigma}}{\omega}$. Бундан $h = \frac{\pi}{\omega}$ бўлгани учун $\sigma = \pi^2$ келиб чиқади.

Берилган тенглама ечимлари тебранувчи бўлса, кўрилаётган ораликда ечимнинг ноллари сони ҳақида фикр юритиш мумкин.

7.7 - теорема (Кнезер теоремаси). Агар (7.4) тенгламада $Q(x)$ функция $x_0 \leq x < +\infty$ интервалда $0 < Q(x) \leq \frac{1}{4x^2}$ тенгсизликни қаноатлантирса, y ҳолда (7.4) тенгламанинг ихтиёрий тривиалмас ечими $x_0 \leq x < +\infty$ интервалда чексиз кўп нолларга эга бўла олмайди; агар $x_1 \leq x < +\infty$ интервалда $Q(x)$ функция

ушбу $\frac{1+\alpha}{4x^2} < Q(x)$ ($\alpha = \text{const} > 0$) тенгсизликни қаноатлантирса, y ҳолда ихтиёрий тривиалмас ечим $x_1 \leq x < +\infty$ интервалда чексиз кўп нолларга эга бўлади.

Исбот. Таққослаш теоремасини қўлланиш мақсадида

$$y'' + \frac{a^2}{x^2} y = 0 \quad (a \neq 0, x > 0) \quad (7.23)$$

Эйлер тенгламасини олайлик. Бунда $Q(x) = \frac{a^2}{x^2} > 0$ бўлгани учун (7.23) тенглама ечимлари тебранма характерга эга бўлиши ҳам мумкин. Тегишли характеристик тенглама $k(k-1) + a^2 = 0$ ёки $k^2 - k + a^2 = 0$, унинг илдизлари эса $k_{1,2} = \frac{1}{2} \pm \sqrt{\frac{1}{4} - a^2}$. Бундан кўринадики, $a^2 > \frac{1}{4}$ бўлганда Эйлер тенгламасининг ечимлари тебранма характерга эга бўлади. Шу ҳолда умумий ечим

$$y = C_1 \sqrt{x} \cos\left(\sqrt{a^2 - \frac{1}{4}} \ln x\right) + C_2 \sqrt{x} \sin\left(\sqrt{a^2 - \frac{1}{4}} \ln x\right), \quad 1 < x < +\infty$$

кўринишда ёзилади. Шундай қилиб, (7.23) тенгламанинг ечимлари $a^2 \leq \frac{1}{4}$ бўлганда $(1, +\infty)$ интервалда тебранмас, $a^2 > \frac{1}{4}$ бўлганда эса шу интервалда тебранувчи ва чексиз кўп нолларга эга бўлади. Энди ушбу

$$y'' + \frac{1}{4x^2} y = 0 \quad (x \geq x_0), \quad (7.24)$$

$$y'' + \frac{1+\alpha}{4x^2} y = 0 \quad (\alpha > 0, x \geq x_1) \quad (7.25)$$

тенгламаларни кўрамиз. Улардан биринчисида (7.23) га кўра $a^2 = \frac{1}{4}$, иккинчисида эса $a^2 = \frac{1+\alpha}{4} > \frac{1}{4}$.

Агар $0 < Q(x) \leq \frac{1}{4x^2}$ ($x \geq x_0$) тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (7.4) тенглама ихтиёрий ечимининг ноли орасида (7.24) тенглама ечимининг камида битта ноли ётиши лозим. Бу бўлиши мумкин эмас, чунки (7.24) тенгламанинг ечимлари тебранмас. Демак, бу ҳолда $x_0 \leq x < +\infty$ интервалда (7.4) тенглама ечими чексиз кўп нолларга эга бўла олмайди.

Агар $Q(x) > \frac{1+\alpha}{4x^2}$, $\alpha > 0$, $x \geq x_1$ тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда ечимлари тебранувчи бўлган (7.25) тенглама ихтиёрий ечимининг кетма-кет келган иккита ноли орасида (7.4) тенглама ечимининг камида битта ноли ётади. Бундан $(x_1, +\infty)$ интервалда (7.4) тенглама ечимлари чексиз кўп нолларга эга экани келиб чиқади.

4-эслатма. Кнэзер теоремасидан кўринадики, агар $0 < Q(x) < \frac{1}{4x^2}$ тенгсизликда $x \rightarrow \infty$ да $Q(x)$ функция нолга етарли тез яқинлашса, у ҳолда тегишли ечимлар тебранмас бўлади. Аммо агар $Q(x) \equiv 0$ бўлса, равшанки, $y'' = 0$ тенгламанинг фундаментал системаси $\varphi_1(x) = 1$, $\varphi_2(x) = x$ функцияларсан иборат. Агар $Q(x)$ функция $x \rightarrow \infty$ да нолга етарли тез яқинлашса, $Q(x)$ функциянинг ишорасидан қатъи назар x нинг етарли катта қийматларида $y'' + Q(x)y = 0$ тенгламанинг фундаментал системаси $\{\varphi_1(x) = 1, \varphi_2(x) = x\}$ системадан «кам» фарқ қилади. Бу Шпет теоремаси деб юритилади.

Мисол. Ушбу $y'' + \frac{y}{x^4} = 0$ тенгламада $Q(x) = \frac{1}{x^4}$ бўлиб, унинг фундаментал системаси $\{1, x\}$ га x нинг етарли катта қийматларида яқин эканини кўрсатамиз.

Бу тенгламада $y = e^{-\int z dx}$, $\frac{y'}{y} = -z$ алмаштиришни бажарамиз. Натжидада $z' = z^2 + \frac{1}{x^4}$. Риккати тенгласига келамиз. Унинг умумий ечими $z = \frac{1}{x^2} \operatorname{ctg} \left(\frac{1}{x} + C \right) - \frac{1}{x}$ ([3] га қаранг). $\frac{y'}{y} = -z$ бўлгани учун

$$y = A x \sin \left(\frac{1}{x} + C \right) = C_1 x \sin \frac{1}{x} + C_2 x \cos \frac{1}{x}.$$

Равшанки:

$$x \sin \frac{1}{x} = 1 - \frac{1}{3!} \frac{1}{x^3} + \frac{1}{5!} \frac{1}{x^5} - \dots = 1 + O\left(\frac{1}{x^2}\right);$$

$$x \cos \frac{1}{x} = x - \frac{1}{2!} \frac{1}{x} + \frac{1}{4!} \frac{1}{x^3} - \dots = x + O\left(\frac{1}{x^2}\right),$$

бу ерда $O\left(\frac{1}{x^2}\right)$ функция учун $O\left(\frac{1}{x^2}\right) / \frac{1}{x^2}$ каср $x \rightarrow \infty$ да чегараланган. Шундай қилиб, фундаментал система сифатида

$$\varphi_1(x) = 1 + O\left(\frac{1}{x^2}\right), \quad \varphi_2(x) = x + O\left(\frac{1}{x^2}\right)$$

функцияларга эгамиз.

3-§. ЧЕГАРАВИЙ МАСАЛАЛАР

1. Чегаравий масалаларнинг қўйилиши. Биз аввалги бобларда биринчи ва юқори тартибли оддий дифференциал тенгламалар учун Коши масаласи билан шуғулландик. Бу масаланинг геометрик маъноси берилган нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқни излашдан иборат эди. Шу интеграл чизиқ яна бошқа шартларни қаноатлантирадими ёки йўқми, бу бизни қизиқтирмас эди.

Агар I интервалда аниқланган $y = \varphi(x)$ функция $y^{(n)} = f(x)$, y , y' , \dots , $y^{(n-1)}$ ($n \geq 1$) дифференциал тенгламанинг ушбу

$$\varphi(x_0) = y_0, \quad \varphi'(x_0) = y'_0, \quad \dots, \quad \varphi^{(n-1)}(x_0) = y_0^{(n-1)}, \quad x_0 \in I \quad (7.26)$$

шартни қаноатлантирадиган ечими бўлса, тенгламанинг шу $y = \varphi(x)$ ечими яна

$$\begin{aligned} \varphi(x_1) = y_1, \varphi'(x_1) = y'_1, \dots, \varphi^{(n-1)}(x_1) = \\ = y^{(n-1)}, x_0 \neq x_1, x \in I \end{aligned} \quad (7.27)$$

шартни ҳам қаноатлантирадими? — деган савол туғилади. Бунда $f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$ функциянинг аниқланиш соҳаси очиқ D_{n+1} тўпладан иборат бўлиб, $(x_0, y_0, y'_0, \dots, y_0^{(n-1)}) \in D_{n+1}$, $(x_1, y_1, y'_1, \dots, y_1^{(n-1)}) \in D_{n+1}$ шартлар албатта бажарилади. Акс ҳолда қўйилган саволнинг маъноси бўлмайди.

Саволга жавоб бериш учун (7.26) шарт билан тўла аниқланган маълум $y = \varphi(x)$ функция ва унинг ҳосилаларини $x = x_1$ нуқтада ҳисоблаб, (7.27) шартни текшириш лозим. Савол доим юқоридаги каби қўйилмаслиги ҳам мумкин. Номаълум функция ва ҳосилаларининг $x = x_0$ ва $x = x_1$ нуқталардаги қийматларидан тузилган n та муносабат бажарилишини талаб этиш ҳам мумкин. Шу муносабат билан қўйдаги масалани қўямиз.

Чегаравий масаланинг қўйилиши: агар ушбу

$$y^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)}) \quad (4.2)$$

тенглама ва

$$\begin{aligned} g_1(x_0, y(x_0), y'(x_0), \dots, y^{(n-1)}(x_0); x_1, y(x_1), \\ \dots, y^{(n-1)}(x_1)) = 0 \end{aligned} \quad (7.28)$$

($x_0 \in I$, $x_1 \in I$, $x_0 \neq x_1$, $i = 1, 2, \dots, n$) муносабатлар берилган бўлса, (4.2) тенгламанинг шу (7.28) муносабатларни қаноатлантирадиган ечимини излаш чегаравий масала дейилади. Бу масала Коши масаласига қараганда умумий бўлиб, ундан $g_i = y^{(i-1)}(x_0) - y_i^{(i-1)} = 0$, $i = 1, 2, \dots, n$ бўлганда Коши масаласи келиб чиқади. Агар $n = 2$ бўлиб,

$$\left. \begin{aligned} g_1 = y(x_0) - y_0 = 0, \\ g_2 = y(x_1) - y_1 = 0 \end{aligned} \right\} \quad (7.29)$$

бўлса, иккинчи тартибли тенгламанинг интеграл чизиги бошланғич $y(x_0) = y_0$ ва тугал $y(x_1) = y_1$ шартни қаноатлантириши лозим бўлади. Яна, агар $n = 2$ бўлиб

$$\left. \begin{aligned} g_1 = \alpha y'(x_0) + \beta y(x_0) = 0, \\ g_2 = \gamma y'(x_1) + \delta y(x_1) = 0 \end{aligned} \right\} \quad (7.30)$$

бўлса, бу ҳам тез-тез учрайдиган чегаравий масаланинг шартидан иборат. Баъзи ҳолларда ечимнинг даврийлиги чегаравий шартти деб юритилувчи ($n = 2$)

$$\left. \begin{aligned} g_1 = y(x_0) - y_0 = 0, \\ g_2 = y(x_1) - y_0 = 0 \end{aligned} \right\} \quad y_1 = y_0 \neq 0 \quad (7.31)$$

шарт ҳам учрайди.

1-мисол сифатида (4-боб, 5-§ да) кўрилган масалани олиш мумкин. У масалада абсцисса ўқи бўйлаб унинг мусбат йўналишида ҳаракат қилаётган объект (нуқта) I чоракда ҳаракат қилиши мумкин

бўлган нуқта томонидан қувланиши кўрилган эди. Қувловчининг тезлиги v , қочувчиниکی эса a эди. Агар $v > a$ бўлса, чекли T вақтда қувловчи қочувчини қувиб етиши исбот этилган. Қувловчининг дифференциал тенгламаси эса

$$y'' = \frac{a}{v} \frac{(y')^2}{y} \sqrt{1 + (y')^2}, \quad y > 0 \quad (4.29)$$

кўринишда. Агар $y(x_0) = y_0 > 0$, $y(x_1) = 0$, $x_1 = x_0 + y_0 \frac{av}{v^2 - a^2}$ десак, чегаравий масалага (қувловчи учун) келамиз. (4.29) тенгламанинг умумий ечими

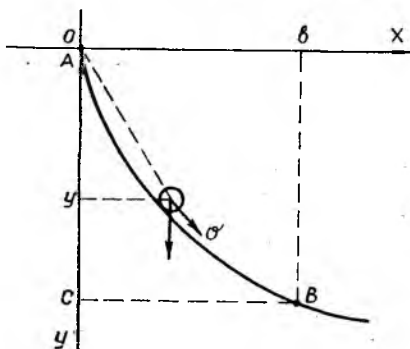
$$x = \frac{1}{2C_1 \left(1 + \frac{a}{v}\right)} (C_1 y)^{1 + \frac{a}{v}} - \frac{1}{2C_1 \left(1 - \frac{a}{v}\right)} (C_1 y)^{1 - \frac{a}{v}} + C_2$$

бўлгани учун чегаравий шартлардан $C_1 = \frac{1}{y_0}$, $C_2 = y_0 \frac{av}{v^2 - a^2} + x_0$ келиб чиқади. Демак; ушбу

$$x = \frac{y_0}{2 \left(1 + \frac{a}{v}\right)} \left(\frac{y}{y_0}\right)^{1 + \frac{a}{v}} - \frac{y_0}{2 \left(1 - \frac{a}{v}\right)} \left(\frac{y}{y_0}\right)^{1 - \frac{a}{v}} + y_0 \frac{av}{v^2 - a^2} + x_0$$

ечим чегаравий масала шартларини қаноатлантиради.

Чегаравий масаланинг қўйилишига доир яна брахистохрона*) ҳақидаги масалани кўрайлик:



39 - чизма.

Вертикал текисликда турли баландликда икки A ва B нуқталар берилган. A ва B нуқталар шундай силлиқ чизиқ билан туташтирилсинки, шу чизиқ бўйлаб ҳаракат қиладиган моддий шарча A дан B гача йўлни энг қисқа вақтда ўтсин.

Бу масалани ечиш учун координата системасини қуйидагича танлаймиз: абсцисса ўқи горизонтал ва мусбат йўналиши чапдан ўнгга, ордината ўқи вертикал ва мусбат йўналиши юқоридан пастга, координата бсши A нуқтада (39- чизма). Энергиянинг сақланиш қонунига кўра A ва B нуқталарда потенциал ва кинетик энергиялар йиғиндиси ўзаро тенг бўлиши лозим, яъни $0 + 0 = -mgy + \frac{1}{2}mv^2$. Бундан

$v = \sqrt{2gy}$. Изланган чизиқнинг тенгламасини $y = y(x)$ десак, $v =$

*) Брахистос — энг қисқа, хронос — вақт.

$= \frac{ds}{dt}$, $ds = \sqrt{dy^2 + dx^2}$, $dy = \frac{dy}{dx} dx = y'_x dx$. Шунинг учун ушбу $dt =$
 $= \sqrt{\frac{1 + (y'_x)^2}{2gy}} dx$ га эгамиз. Бу тенгликнинг икки томонини 0 дан b гача интеграллаб, A дан B гача йўлни ўтиш учун сарф бўладиган T вақт учун қуйидаги

$$T = \int_0^b \sqrt{\frac{1 + (y'_x(x))^2}{2gy(x)}} dx$$

ифодани топамиз. Қўйилган масала шу функционалга минимум қий-
 мат берадиган, $[0, b]$ интервалда аниқланган ва дифференциалланув-
 чи ҳамда $y(0) = 0$, $y(b) = C$, $C = \frac{2b}{\pi}$ шартни қаноатлантирувчи $y =$
 $= y(x)$ функцияни топиш масаласига келди.

Агар $y = y(x)$, $0 \leq x \leq b$ функция қўйилган масаланинг ечими
 бўлса, у ҳолда бу силлиқ чизиқнинг дифференциал тенгламаси

$$2yy'' + (y')^2 + 1 = 0 \quad (7.30)$$

кўринишда бўлади ([10], 304-бетга қаранг). Биз бу тасдиқнинг ис-
 ботига тўхталмаймиз. Чегаравий шарт $y(0) = 0$, $y(b) = C$ муноса-
 батлардан иборат.

Ушбу $y(1 + (y')^2) = C_1$ муносабат (7.32) тенгламанинг биринчи
 интегралидир. Ҳақиқатан:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} [y(1 + (y')^2)] &= y'(1 + (y')^2) + y \cdot 2y' y'' = \\ &= y'(1 + (y')^2 + 2yy'') = 0. \end{aligned}$$

Шунинг учун $y' = \sqrt{\frac{C_1 - y}{y}}$ тенгламага эгамиз. Агар бунда $y =$
 $= C_1 \sin^2 \frac{t}{2}$ алмаштиришни бажарсак, қуйидаги

$$dx = C_1 \sin^2 \frac{t}{2} dt = C_1 \frac{1 - \cos t}{2} dt$$

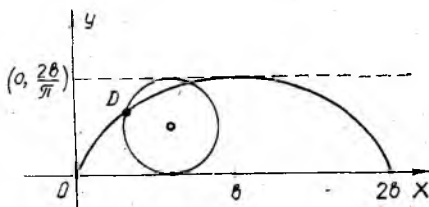
тенгламага келамиз. Интеграллаш натижасида ечим учун

$$\begin{cases} x = C_2 + \frac{C_1}{2} (t - \sin t), \\ y = \frac{C_1}{2} (1 - \cos t) \end{cases} \quad (7.33)$$

муносабаглари толамиз. $t = 0$ бўлганда нуқта координата бошида
 бўлади. Шу сабабли $C_2 = 0$ экани келиб чиқади. Энди $t = T$ бўл-
 ганда $y(T) = C$, $x(T) = b$ тенгликлар бажарилиши лозим. Бу шарт-
 лардан фойдаланиб, C_1 ни ҳам топамиз. Бунинг учун ушбу $b =$
 $= \frac{C_1}{2} (T - \sin T)$, $\frac{2b}{\pi} = \frac{C_1}{2} (1 - \cos T)$ муносабатлардан $1 - \cos T =$

$= \frac{2}{\pi} (T - \sin T)$ тенгликни ҳосил қиламиз. $T > 0$ бўлганидан охири тенглик ўринли бўлиши учун $T = \pi$ бўлиши лозим. Шунга кўра $C_1 = \frac{2b}{\pi} = C$. Демак, моддий нуқта $(0,0)$ нуқтадан $x = \frac{C}{2} (t - \sin t)$, $y = \frac{C}{2} (1 - \cos t)$ чизиқ бўйлаб ҳаракат қилади ва $T = \pi$ вақтда $(b, \frac{2b}{\pi})$ нуқтага келади. Шу нуқтага π дан кам вақтда келиши мумкин эмаслигини кўрсатиш мумкин. Буни китобхонга топшираемиз.

Эслатиб ўтаемизки, (7.33) муносабатлар диаметри G га тенг бўлган дискнинг тўғри чизиқ бўйлаб сирғанмасдан ғилдирашида унинг гардишидаги бирор D нуқтанинг чизган чизиғини аниқлайди. Бу чизиқ *циклоида* деб аталади (40- чизма) ([9], 304- бетга қаранг).



40 - чизма.

2. Бир жинсли чегаравий масала. Чегаравий масала ечимининг мавжудлиги ва ягоналиги муҳим роль ўйнайди. Бу мавзуга тегишли баъзи маълумотларни баён этиш учун (7.28) муносабатларда g_i функциялар ўз аргументларига нисбатан чизиқли формада иборат бўлган ҳолни кўрамиз. Аниқроғи g_i функциялар қуйидаги

$$\begin{aligned} g_i(y) &= \alpha_0^{(i)} y(x_0) + \alpha_1^{(i)} y'(x_0) + \dots + \alpha_{n-1}^{(i)} y^{(n-1)}(x_0) + \\ &+ \beta_0^{(i)} y(x_1) + \beta_1^{(i)} y'(x_1) + \dots + \beta_{n-1}^{(i)} y^{(n-1)}(x_1) - A_i = \\ &= g_i^0(y) + A_i \end{aligned} \quad (7.35)$$

(бунда $\alpha_j^{(i)}$, $\beta_j^{(i)}$, A_i , $i=1, 2, \dots, n$; $j=0, 1, \dots, n-1$ — ўзгармас) кўринишда бўлсин. Агар $A_i = 0$ ($i=1, 2, \dots, n$) бўлса, қўйилган

масала *бир жинсли чегаравий масала* дейилади. Агар $\sum_{i=1}^n A_i^2 \neq 0$

бўлса, тегишли масала *бир жинсли бўлмаган* бўлади.

n - тартибли чизиқли бир жинсли

$$L(p)y = 0; \quad (*)$$

тенглама ва (7.28) — чегаравий шартлар берилган бўлсин, (*) ва (7.28) муносабатларни $A_i = 0$ бўлганда қаноатлантирадиган $y(x) \in C^{(n)}$ функцияни топиш масаласи (*) тенглама учун *бир жинсли чегаравий масала* дейилади.

Равшанки ҳар бир бир жинсли чегаравий масала камида битта тривиал ечимга, яъни $y(x) \equiv 0$, $x \in [x_0, x_1]$ ечимга эга. Аммо бир жинсли чегаравий масала тривиал бўлмаган ечимларга ҳам эга бўлиши мумкин. Шу муносабат билан қуйидаги теоремани келтираемиз.

7.8- теорема. Агар $y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x)$, $x \in [x_0, x_1]$ функциялар (*) тенгламанинг чизиқли эркин ечимлари бўлса, y ҳолда

$L(p)y = 0$, $g_i^0(y) = 0$ мисала тривиалмас ечимга эга бўлиши учун ушбу

$$D = \begin{vmatrix} g_1^0(y_1) & g_1^0(y_2) & \dots & g_1^0(y_n) \\ g_2^0(y_1) & g_2^0(y_2) & \dots & g_2^0(y_n) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ g_n^0(y_1) & g_n^0(y_2) & \dots & g_n^0(y_n) \end{vmatrix} \quad (7.36)$$

детерминантнинг нолга тенг бўлиши зарур ва етарли.

Исбот. Теореманинг шартига кўра $y_1(x)$, $y_2(x)$, \dots , $y_n(x)$ функциялар $[x_0, x_1]$ интервалда чизиқли эркин ечимлар. Шунинг учун

$\sum_{i=1}^n C_i^2 \neq 0$ бўлганда (*) тенгламанинг барча ечимлари

$$y = \sum_{j=1}^n C_j y_j(x)$$

формула билан берилади. Жумладан, $g_i^0(y) = 0$, $i = 1, 2, \dots, n$ шартни қаноатлантирувчи ечими ҳам шу формула билан берилади. Шу сабабли

$$g_i \left(\sum_{j=1}^n C_j y_j(x) \right) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (7.37)$$

муносабатларга эгамиз, яъни—

$$\sum_{j=1}^n C_j g_i^0(y_j(x)) = 0$$

ёки

$$\left. \begin{aligned} C_1 g_1^0(y_1) + C_2 g_1^0(y_2) + \dots + C_n g_1^0(y_n) &= 0, \\ C_1 g_2^0(y_1) + C_2 g_2^0(y_2) + \dots + C_n g_2^0(y_n) &= 0, \\ \dots &\dots \dots \\ C_1 g_n^0(y_1) + C_2 g_n^0(y_2) + \dots + C_n g_n^0(y_n) &= 0. \end{aligned} \right\} \quad (7.37')$$

Энди бир жинсли тенглама бир жинсли чегаравий шартни қаноатлантирадиган тривиалмас ечимга эга дэйлик. Унда $\sum_{j=1}^n C_j^2 \neq 0$ бўлади. Шунинг учун (7.37) дан $D = 0$ экани келиб чиқади.

Агар $D = 0$ бўлса, у ҳолда (7.37') дан $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$,

$\sum_{j=1}^n C_j^2 \neq 0$ ўзгармаслар топилади. Демак, ушбу

$$y(x) = \sum_{j=1}^n C_j^0 y_j(x)$$

функция тривиалмас бўлиб, бир жинсли чегаравий масала шартларини қаноатлантиради. Теорема исбот бўлди.

5-эслатма. Агар $g_i^0(y) = 0$ чегаравий шартда $i = 1, 2, \dots, t, t < n$ бўлса, у ҳолда бир жинсли чегаравий масала тривиалмас ечимга эга; агар (D) матрица ранги $r, r < n$ ($i = 1, 2, \dots, n$) бўлса, у ҳолда бир жинсли чегаравий масала C_1, C_2, \dots, C_n ларга нисбатан қсп.т.й ($n - 1$) та чиқиқли эрки ечимга эга бўлади. Бу тасдиқларнинг исботи равшан.

6-эслатма. (D) матрицанинг ранги фундаментал система y_1, y_2, \dots, y_n ни танлашга боғлиқ эмас. Ҳақиқатан, бир y_1, y_2, \dots, y_n фундаментал системадан иккинчи $\bar{y}_1, \bar{y}_2, \dots, \bar{y}_n$ фундаментал системага ўтиш чиқиқли алмаштириш ёрдамида, яъни ушбу

$$\bar{y}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} y_j, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

формула билан амалга оширилади, бунда a_{ij} лардан тузилган детерминант нолдан фарқли. Алмаштириш натижасида (D) матрица (a_{ij}) матричасига кўпайтирилади. Шунинг учун (D) матрицанинг ранги ўзгармайди. (D) матрица ранги чегаравий масала ранги дейилади.

3. Бир жинсли чегаравий масала учун Грин функцияси. Дифференциал ифода $L(p)y$ қуйидаги кўринишда бўлсин:

$$L(p)y = a_0(x)y^{(n)} + a_1(x)y^{(n-1)} + \dots + a_{n-1}(x)y' + a_n(x)y, \quad (7.38)$$

$$a_0(x) \neq 0, \quad x \in I.$$

7.2-таъриф. Ушбу

$$L(p)y = 0, \quad g_i^0(y) = 0 \quad (7.39)$$

чегаравий масала учун Грин функцияси деб шундай $G(x, \xi)$ функцияга айтиладики, у функция $\{(x, \xi): x_0 \leq x \leq x_1, x_0 \leq \xi \leq x_1\}$ соҳада аниқланган бўлиб, $[x_0, x_1]$ интервалдан олинган ҳар бир ξ учун x нинг функцияси сифатида қуйидаги шартларни қаноатлантиради:

1°. $G(x, \xi)$ функция x ва ξ бўйича $[x_0, x_1]$ интервалда узлуксиз, x бўйича $(n-2)$ -тартибгача узлуксиз дифференциалланувчи;

2°. $[x_0, x_1]$ дан олинган ихтиёрий тайинланган ξ учун $G(x, \xi)$ функция x бўйича $[x_0, \xi]$ ва $[\xi, x_1]$ интервалларнинг ҳар бирида $(n-1)$ -ва n -тартибли ҳосилаларга ҳсж эга, алмо $(n-1)$ -тартибли ҳосиласи $x = \xi$ нуқтада чекли узилишга эга, яъни:

$$\frac{\partial^{n-1}}{\partial x^{n-1}} G(\xi + 0, \xi) - \frac{\partial^{n-1}}{\partial x^{n-1}} G(\xi - 0, \xi) = \frac{1}{a_0(\xi)}; \quad (7.40)$$

3°. $[x_0, \xi]$ ва $[\xi, x_1]$ интервалларнинг ҳар бирида x нинг функцияси сифатида $G(x, \xi)$ функция (7.39) муносабатларни қаноатлантиради, яъни $L(p)G(x, \xi) \equiv 0, g_i^0(G(x, \xi)) \equiv 0, i = 1, 2, \dots, n$.

7.9-теорема. Агар (7.39) чегаравий масала факт тривиал ечимга эга бўлса, у ҳолда шу масала учун ягона Грин функцияси мавжуд.

Исбот. $y_1(x), [y_2(x), \dots, y_n(x), x \in [x_0, x_1]$ функциялар $L(f)y = 0$ тенглеманинг чизиқли эрки ечимлари бўлсин. У ҳолда бу тенглеманинг барча ечимлари $y = C_1 y_1(x) + \dots + C_n y_n(x)$ формула билан ёзилади. Шунинг учун C_1, C_2, \dots, C_n ларнинг бирор қийматида бу формуладан $G(x, \xi)$ функцияни ҳосил қила олсак, теорема исбот бўлган бўлади. Агар Грин функцияси мавжуд бўлса, $x_0 \leq x < \xi$ интервалда

$$G(x, \xi) = a_1(\xi) y_1(x) + a_2(\xi) y_2(x) + \dots + a_n(\xi) y_n(x),$$

$\xi < x \leq x_1$ интервалда эса

$$G(x, \xi) = b_1(\xi) y_1(x) + b_2(\xi) y_2(x) + \dots + b_n(\xi) y_n(x)$$

мунсабатлар ўринли бўлиши керак. Бундан $(n-2)$ -тартибгача ҳосилалари узлуксиз бўлгани учун $x = \xi$ бўлганда ушбу

$$\begin{aligned} [a_1(\xi) y_1(\xi) + \dots + a_n(\xi) y_n(\xi)] - [b_1(\xi) y_1(\xi) + \dots + b_n(\xi) y_n(\xi)] &= 0, \\ [a_1(\xi) y_1'(\xi) + \dots + a_n(\xi) y_n'(\xi)] - [b_1(\xi) y_1'(\xi) + \dots + b_n(\xi) y_n'(\xi)] &= 0, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \dots \dots \dots \\ [a_1(\xi) y_1^{(n-2)}(\xi) + \dots + a_n(\xi) y_n^{(n-2)}(\xi)] - [b_1(\xi) y_1^{(n-2)}(\xi) + \dots + b_n(\xi) y_n^{(n-2)}(\xi)] &= 0 \end{aligned}$$

тенгликларга эга бўламиз; $(n-1)$ -тартибли ҳосила учун эса

$$\begin{aligned} [a_1(\xi) y_1^{(n-1)}(\xi) + \dots + a_n(\xi) y_n^{(n-1)}(\xi)] - [b_1(\xi) y_1^{(n-1)}(\xi) + \dots + b_n(\xi) y_n^{(n-1)}(\xi)] &= -\frac{1}{a_0(\xi)} \end{aligned}$$

тенгликка эгамиз. Агар $C_v(\xi) = b_v(\xi) - a_v(\xi)$ десак, юқоридаги тенгликлар қуйидагича ёзилади:

$$\begin{cases} C_1(\xi) y_1(\xi) + \dots + C_n(\xi) y_n(\xi) = 0, \\ C_1(\xi) y_1'(\xi) + \dots + C_n(\xi) y_n'(\xi) = 0, \\ \dots \dots \dots \\ C_1(\xi) y_1^{(n-2)}(\xi) + \dots + C_n(\xi) y_n^{(n-2)}(\xi) = 0, \\ C_1(\xi) y_1^{(n-1)}(\xi) + \dots + C_n(\xi) y_n^{(n-1)}(\xi) = \frac{1}{a(\xi)}. \end{cases} \quad (7.41)$$

Бу системанинг детерминанти чизиқли эрки $y_1(x), \dots, y_n(x)$ ($x_0 \leq x \leq x_1$) функциялар вронскианининг $x = \xi$ нуқтадаги қийматидан иборат. Маълумки, бу ҳолда $W(\xi) \neq 0$. Шунинг учун (7.41) система детерминанти болдан фарқли бир жинсли бўлмаган система сифатида янса ечима эга. Шу ечимни $C_1^0(\xi), C_2^0(\xi), \dots, C_n^0(\xi)$ деб белгиләймиз. Демак, (7.41) система $C_v(\xi)$ ларни бир қийматли аниқлайди. Энди $C_v^0(\xi) = b_v^0(\xi) - a_v^0(\xi)$ бўлгани учун $b_v^0(\xi)$ ва $a_v^0(\xi)$

ларни аниқлаш билан шуғулланамиз. Бу коэффициентларни чегаравий шартлардан фойдаланиб топамиз. Унинг учун $g_i^0(y)$ ни бундай ёзамиз:

$$g_i^0(y) = g_{i\alpha}^0(y) + g_{i\beta}^0(y), \quad (7.42)$$

бу ерда

$$\begin{aligned} g_{i\alpha}^0(y) &= \sum_{j=0}^{n-1} \alpha_j^{(i)} y^{(j)}(x_0), \quad g_{i\beta}^0(y) = \\ &= \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(i)} y^{(j)}(x_0), \quad i = 1, 2, \dots, n. \end{aligned}$$

Агар (7.42) да y ўрнига $G(x, \xi)$ функцияни қўйсак,

$$g_i^0(G(x, \xi)) = a_1(\xi) g_{i\alpha}^0(y_1(x)) + \dots + a_n(\xi) g_{i\alpha}^0(y_n(x)) + \\ + b_1(\xi) g_{i\beta}^0(y_1(x)) + \dots + b_n(\xi) g_{i\beta}^0(y_n(x)) = 0$$

тенгликка келамиз. Бунда a_k лар ўрнига $b_k - C_k^0$ ларни қўямиз:

$$b_1(\xi) g_{i\beta}^0(y_1(x)) + \dots + b_n(\xi) g_{i\beta}^0(y_n(x)) + \\ + (b_1(\xi) - C_1^0(\xi)) g_{i\alpha}^0(y_1(x)) + \dots + (b_n(\xi) - C_n^0(\xi)) g_{i\alpha}^0(y_n(x)) = 0.$$

Бундан (7.42) га кўра

$$b_1(\xi) g_i^0(y_1(x)) + \dots + b_n(\xi) g_i^0(y_n(x)) = C_1^0(\xi) g_{i\alpha}^0(y_1(x)) + \\ + \dots + C_n^0(\xi) g_{i\alpha}^0(y_n(x)) \quad (7.43)$$

келиб чиқади. Агар $i = 1, 2, \dots, n$ десак, (7.43) дан b_1, b_2, \dots, b_n ларга нисбатан n та чизиқли тенгламалар системасини ҳо-

сил қиламиз. Бу бир жинсли бўлмаган система, чунки $\sum_{i=1}^n (C_i^0)^2(\xi) \neq 0$

ва $g_{i\alpha}^0(y_j(x)) \neq 0$ ($i = 1, 2, \dots, n; j = 1, 2, \dots, n$). Агар $g_{i\alpha}^0(y_j(x)) \equiv 0$ бўлса, (7.43) дан $b_v^0(\xi) = C_v^0(\xi)$, $a_v^0(\xi) = 0$ келиб чиқади. Бу ҳолда теореманинг исботи равшан. Энди $g_{i\alpha}^0(y_j(x)) \neq 0$ ҳолни кўрайлик. Бунда 7.8-теоремага кўра (7.43) системанинг детерминанти (b_1, b_2, \dots, b_n ларга нисбатан) нолдан фарқли. Демак, $b_1(\xi), \dots, b_n(\xi)$ ларнинг ягона қийматини топа оламиз. Ҳақиқат қийматларни $b_1^0(\xi), b_2^0(\xi), \dots, b_n^0(\xi)$ десак, $a_1^0(\xi), a_2^0(\xi), \dots, a_n^0(\xi)$ лар $a_j^0(\xi) = b_j^0(\xi) - C_j^0(\xi)$ формулалар билан топилади. $a_j(\xi)$ ва $b_j(\xi)$, $i = 1, 2, \dots, n$ лар учун топилган қийматларни тегишли ифодага қўйсак, $G(x, \xi)$ учун

$$G(x, \xi) = \begin{cases} \sum_{j=1}^n a_j^0(\xi) y_j(x), & x_0 \leq x < \xi, \\ \sum_{j=1}^n b_j^0(\xi) y_j(x), & \xi < x \leq x_1. \end{cases} \quad (7.44)$$

формулага эга бўламиз. Шундай қилиб, Грин функциясининг мавжудлиги ва ягоналиги исбот этилди. Бу теореманинг исботи тегишли Грин функциясини қуриш усулини ҳам ўз ичига олади.

Бир жинсли чегаравий масала чизиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенглама учун қўйилган бўлсин, яъни ушбу

$$L(p)y = f(x), \quad g_i^0(y) = 0 \quad (7.45)$$

масала кўрилатган бўлсин. Бу масаланинг ечимини қуйидаги теорема беради.

7.10-теорема. Агар (7.39) масала фақат триеивал ечимга эга бўлса, y ҳолда $[x_0, x_1]$ интервалда узлуксиз бўлган ихтиёрый $f(x)$ функция учун (7.45) масаланинг ечими мавжуд. Бу ечим ушбу

$$y(x) = \int_{x_0}^{x_1} G(x, \xi) f(\xi) d\xi \quad (G(x, \xi) — Грин функцияси) \quad (7.46)$$

формула билан ифодаланadi

Исбот (7.46) формула билан аниқланган бирор $y(x)$ функцияни олайлик. Бу функция (7.45) масаланинг ечими эканини, яъни ушбу

$$L(p)y(x) \equiv f(x) \quad (7.45')$$

$$g_i^0(y(x)) \equiv 0 \quad (7.45'')$$

айниятлар ўриғли эканини исботлаймиз. Агар (7.45'') ни кўрсатайлик. $G(x, \xi)$ функциянинг таърифига кўра олинган $y(x)$ функция $(n-2)$ -тартибгача узлуксиз дифференциалланувчи. Шунинг учун ҳосилаларни

$$y^{(v)}(x) = \int_{x_0}^{x_1} \frac{\partial^v G(x, \xi)}{\partial x^v} f(\xi) d\xi, \quad v = 1, 2, \dots, n-2$$

каби ёзиш мумкин. (7.47) формулани $v = n-2$ да қуйидагича ёзамиз:

$$y^{(n-2)}(x) = \int_{x_0}^x \frac{\partial^{n-2} G(x, \xi)}{\partial x^{n-2}} f(\xi) d\xi + \int_x^{x_1} \frac{\partial^{n-2} G(x, \xi)}{\partial x^{n-2}} f(\xi) d\xi.$$

Бундан яна x бўйича ҳосила оламиз:

$$\begin{aligned} y^{(n-1)}(x) &= \int_{x_0}^x \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi + \left(\frac{\partial^{n-2} G(x, \xi)}{\partial x^{n-2}} \right) \Big|_{\xi=x-0} f(x) + \\ &+ \int_x^{x_1} \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi - \left(\frac{\partial^{n-2} G(x, \xi)}{\partial x^{n-2}} \right) \Big|_{\xi=x+0} f(x). \end{aligned}$$

Аmmo $\frac{\partial^{n-2} G(x, \xi)}{\partial x^{n-2}}$ функция $x = \xi$ нуқтада узлуксиз бўлгани учун охирги ифода содалашади:

$$\begin{aligned} y^{(n-1)}(x) &= \int_{x_0}^x \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi + \int_x^{x_1} \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi = \\ &= \int_{x_0}^{x_1} \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi. \end{aligned} \quad (7.48)$$

Бу формуладан яна бир марта дифференциаллаб топамиз:

$$\begin{aligned} y^{(n)}(x) &= \int_{x_0}^x \frac{\partial^n G(x, \xi)}{\partial x^n} f(\xi) d\xi + \left(\frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} \right) \Big|_{\xi=x-0} f(x) + \\ &+ \int_x^{x_1} \frac{\partial^n G(x, \xi)}{\partial x^n} f(\xi) d\xi - \left(\frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} \right) \Big|_{\xi=x+0} f(x) = \\ &= \int_{x_0}^{x_1} \frac{\partial^n G(x, \xi)}{\partial x^n} f(\xi) d\xi + \frac{1}{a_0(x)} f(x). \end{aligned} \quad (7.49)$$

Маълумки, $g_i^0(y)$ ифода $y(x)$ ва унинг $(n-1)$ -тартибгача ҳосилаларининг $x = x_0$ ва $x = x_1$ нуқтадаги қийматларини ўз ичига олади. Шунга кўра, (7.46) (7.47), (7.48), лардан содда ўзгартиришлар ёрдамида қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} g_i^0(y) &= \sum_{j=0}^{n-1} \alpha_j^{(i)} y^{(j)}(x_0) + \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(i)} y^{(j)}(x_1) = 0 + \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(i)} y^{(j)}(x_1) = \\ &= \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(i)} \int_{x_0}^{x_1} \frac{\partial^j G(x, \xi)}{\partial x^j} f(\xi) d\xi = \int_{x_0}^{x_1} \left(\sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(i)} \frac{\partial^j G(x, \xi)}{\partial x^j} \right) f(\xi) d\xi = \\ &= \int_{x_0}^{x_1} g_i^0(G(x, \xi)) f(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

$G(x, \xi)$ функция таъриф бўйича $g_i^0(y) = 0$ ($i = 1, 2, \dots, n$) чегаравий шартни қаноатлантиради, яъни $g_i^0(G(x, \xi)) \equiv 0$. Шунинг учун охирги интеграл нолга тенг ва $g_i^0(y(x)) \equiv 0$, $i = 1, 2, \dots, n$ муносабатларга эгамиз. Бундан олинган $y(x)$ функция $[x_0, x_1]$ интервалда чегаравий шартларни қаноатлантириши келиб чиқади. Демак, (7.45'') исбот этилди. Энди (7.45') ни исбот эгамиз. Теореманинг шартига кўра (7.39) масала фақат тривиал ечимга эга. 7.9-теоремадан $L(p)G(x, \xi) \equiv 0$ экани чиқади. Шунинг учун олинган $y(x)$ функция ҳосилаларининг ўрнига (7.47), (7.48), (7.49) фор-

мулалардан фойдаланиб, ўз ифодасини $L(p)y$ дифференциал ифодага қўямиз:

$$\begin{aligned}
 L(p)y(x) &= a_0(x) \left[\int_{x_0}^{\xi} \frac{\partial^n G(x, \xi)}{\partial x^n} f(\xi) d\xi + \frac{1}{a_0(x)} f(x) \right] + \\
 &+ a_1(x) \int_{x_0}^{\xi} \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} f(\xi) d\xi + \dots + \\
 &+ a_{n-1}(x) \int_{x_0}^{\xi} \frac{\partial G(x, \xi)}{\partial x} f(\xi) d\xi + a_n(x) \int_{x_0}^{\xi} G(x, \xi) f(\xi) d\xi = \\
 &= \int_{x_0}^{\xi} \left[a_0(x) \frac{\partial^n G(x, \xi)}{\partial x^n} + a_1(x) \frac{\partial^{n-1} G(x, \xi)}{\partial x^{n-1}} + \dots + \right. \\
 &+ \left. a_{n-1}(x) \frac{\partial G(x, \xi)}{\partial x} + a_n(x) G(x, \xi) \right] f(\xi) d\xi + f(x) = \\
 &= \int_{x_0}^{\xi} \underbrace{(L(p)G(x, \xi))}_{\equiv 0} f(\xi) d\xi + f(x) = f(x).
 \end{aligned}$$

Демак, (x_0, ξ) интервалда $L(p)y(x) \equiv f(x)$ айният ўринли. Шунга ўхшаш (ξ, x_1) интервалда ҳам шу айният ўринли экани кўрсатилади. Шундай қилиб, $[x_0, x_1]$ интервалда узлуксиз $f(x)$ функция учун олинган $y(x)$ функция (7.45) чегаравий масаланинг ечими бўлади. Теорема исбот бўлди.

4. Бир жинсли бўлмаган чегаравий масала. (7.35) формулада $\sum_{i=1}^n A_i^2 \neq 0$ бўлсин. Бу ҳолда биз бир жинсли бўлмаган чегаравий масалани кўрайлик. Асосий хулосани қуйидаги теорема ифода этади.

7.11-теорема. *Ушбу $L(p)y = 0$ тенглама бир жинсли бўлмаган шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эга бўлиши учун жис бир жинсли чегаравий масала фақат тривиал ечимга эга бўлиши зарур ва етарли.*

Исбот. Зарурлиги. Бир жинсли бўлмаган чегаравий масаланинг ечими $y(x)$ функция бўлсин. Унда $L(p)y(x) \equiv 0$, $x \in [x_0, x_1]$, $g_i(y(x)) - A_i \equiv 0$ айниятлар ўринли бўлади. Бир жинсли дифференциал тенгламанинг фундаментал системаси $y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x)$ функциялардан иборат бўлсин. У ҳолда ихтиёрий ечим $y =$

$= \sum_{i=1}^n C_i y_i(x)$ формула билан ёзилади. Ўзгармас C_1, C_2, \dots, C_n ларнинг бирор қийматида $y(x)$ ечим ҳосил бўлсин дейлик, яъни $y(x) = \sum_{i=1}^n C_i^0 y_i(x)$. Бу функцияни бир жинсли бўлмаган чегаравий шартга

қўямиз. Содда ўзгартиришлар натижасида қуйидагини ҳосил қил амиз:

$$\begin{aligned}
 0 &= \sum_{j=0}^{n-1} \alpha_j^{(j)} \left(\sum_{v=1}^n C_v^0 y_v(x_0) \right)^{(j)} + \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(j)} \left(\sum_{v=1}^n C_v^0 y_v(x_1) \right)^{(j)} - A_i = \\
 &= \sum_{j=0}^{n-1} \alpha_j^{(j)} \left(\sum_{v=1}^n C_v^0 y_v^{(j)}(x_0) \right) + \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(j)} \left(\sum_{v=1}^n C_v^0 y_v^{(j)}(x_1) \right) - A_i = \\
 &= \sum_{v=1}^n C_v^0 \left[\sum_{j=0}^{n-1} \alpha_j^{(j)} y_v^{(j)}(x_0) + \sum_{j=0}^{n-1} \beta_j^{(j)} y_v^{(j)}(x_1) \right] - A_i = \\
 &= \sum_{v=1}^n C_v^0 g_i^0(y_v) - A_i.
 \end{aligned}$$

Демак, ушбу

$$\sum_{v=1}^n C_v^0 g_i^0(y_v) = A_i, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (7.50)$$

системага эгамиз. Бу системанинг детерминанти $D \neq 0$ ((7.36) га қаранг), чунки $\sum_{i=1}^n (C_i^0)^2 \neq 0$, $\sum_{i=1}^n A_i^2 \neq 0$. Аммо $D \neq 0$ бўлганда мос бир жинсли чегаравий масала 7.8-теоремага кўра фақат тривиал ечимга эга бўлади.

Етарлилиги. Бир жинсли чегаравий масала фақат тривиал ечимга эга бўлсин. У ҳолда $D \neq 0$ бўлади. Демак, (7.50) га кўра бир жинсли бўлмаган чегаравий масала ягона тривиалмас ечимга

эга, чунки (7.50) дан $\sum_{v=1}^n C_v^2 \neq 0$ тенгсизликни қаноатлантирадиган C_1, C_2, \dots, C_n ўзгармас бир қийматли топилади. Теорема тўла исбот бўлди.

7.3-натижа. Агар бир жинсли бўлмаган чегаравий масала иккита $y = \varphi_1(x)$ ва $y = \varphi_2(x)$, $\varphi_1(x) \not\equiv \varphi_2(x)$ ечимга эга бўлса, у ҳолда $y = \varphi_1(x) - \varphi_2(x)$ функциялар мос бир жинсли чегаравий масалачинг тривиалмас ечими бўлади; аксичча, агар бир жинсли чегаравий масала тривиалмас ечимларга эга бўлса, у ҳолда бир жинсли бўлмаган чегаравий масала ё бироқта ҳам ечимга эга бўлмайди ёки чексиз ечимларга эга бўлади.

Исбот. Аввал натижанинг биринчи қисмини исботлаймиз.

Равшанки, $L(p) \varphi_1(x) \equiv 0$, $L(p) \varphi_2(x) \equiv 0$ ва демак, $L(p) (\varphi_1(x) - \varphi_2(x)) \equiv 0$, яна шунга ўхшаш $g_i^0(\varphi_1(x)) = A_i$, $g_i^0(\varphi_2(x)) = A_i$ ($i = 1, 2, \dots, n$) мулосабатлардан $g_i^0(\varphi_1(x) - \varphi_2(x)) \equiv 0$ келиб чиқади. Шунинг учун $y = \varphi_1(x) - \varphi_2(x)$ функция бир жинсли чегаравий масала $L(p)y = 0$, $g_i^0(y) = 0$ учун тривиалмас ечим бўлади.

Энди, агар бир жинсли чегаравий масала тривиалмас $y = y(x) \neq 0$, $x \in [x_0, x_1]$ ечимга эга бўлса, $D = 0$ бўлади ((7.36) га қаранг).

У ҳолда (7.50) система ё ечимга эга бўлмайди ёки чексиз кўп ечимга эга бўлади. Натижа исбот этилди.

Энди чизиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламани олайлик, яъни $L(p)y = f(x)$, шу билан бирга бир жинсли бўлмаган чегаравий шарт ҳам берилган бўлсин. Бошқача айтганда, ушбу

$$\begin{cases} L(p)y = f(x) \\ g_i^0(y) = A_i, \sum_{i=1}^n A_i^2 \neq 0, i = 1, 2, \dots, n \end{cases} \quad (7.51)$$

бир жинсли бўлмаган чегаравий масалани кўрайлик. Бу масаланинг ечими ҳақида фикр юритиш учун аввал $g_i^0(\eta(x)) = A_i$ шартни қаноатлантирадиган ихтиёрий $\eta(x) \in C^n[x_0, x_1]$ функцияни олаемиз. Сўнгра $z(x) = y(x) - \eta(x)$ алмаштиришни бажарамиз. Бу $z(x)$ функция учун

$$g_i^0(z(x)) = g_i^0(y(x) - \eta(x)) = g_i^0(y(x)) - g_i^0(\eta(x)) \equiv 0,$$

яъни

$$g_i^0(z(x)) = 0 \quad (7.52)$$

бир жинсли чегаравий шартга эга бўламиз. Берилган дифференциал тенглама ($z(x)$ функцияга нисбатан)

$$L(p)z(x) + \eta(x) = f(x)$$

ёки

$$L(p)z(x) = f(x) - L(p)\eta(x) = F(x) \quad (7.53)$$

кўринишга келади. Энди (7.53), (7.52) бир жинсли чегаравий масалани кўриш мумкин. 7.10-теоремага кўра, агар $L(p)z(x) = 0$, $g_i^0(z(x)) = 0$ масала фақат тривиал ечимга эга бўлса, у ҳолда $[x_0, x_1]$ интервалда узлуксиз бўлган ихтиёрий $F(x) = f(x) - L(p)\eta(x)$ функция учун (7.53), (7.52) масаланинг ечими мавжуд ва

$$z(x) = \int_{x_0}^{x_1} G(x, \xi) F(\xi) d\xi \quad (7.54)$$

кўринишда ёзилади. Агар $\eta(x)$ функция мос бир жинсли тенгламанинг ечими бўлса, у ҳолда $L(p)\eta(x) \equiv 0$, $F(x) = f(x)$ бўлади ва

(7.54) формула $z(x) = \int_{x_0}^{x_1} G(x, \xi) f(\xi) d\xi$ кўринишда ёзилиши мумкин.

Шундай қилиб қуйидаги теорема исбот этилди.

7.12-теорема. Бизга (7.51) бир жинсли бўлмаган чегаравий масала берилган бўлсин. $[x_0, x_1]$ интервалда узлуксиз бўлган ва $g_i^0(y) = A_i$ бир жинсли бўлмаган чегаравий шартни қаноатлантирадиган ихтиёрий функцияни $\eta(x)$ дейлик. У ҳолда, агар $L(p)(y(x) - \eta(x)) = 0$, $g_i^0(y(x) - \eta(x)) = 0$ масала фақат триви-

ал ечимга эга бўлса, у ҳолда (7.51) жхсала ечимга эга ва бу ечим ушбу

$$y(x) = \eta(x) + \int_{x_0}^{x_1} G(x, \xi) F(\xi) d\xi \quad (7.51')$$

(бунда $F(x) = f(x) - L(\rho)\eta(x)$) формула билан берилади. Агар $L(\rho)\eta(x) \equiv 0$, $g_i^0(\eta(x)) = A_i$ ($i = 1, 2, \dots, n$) жчосабатлар ўринли бўлса, у ҳолда $F(x) = f(x)$ ва (7.51) жхсаланинг ечими

$$y(x) = \eta(x) + \int_{x_0}^{x_1} G(x, \xi) f(\xi) d\xi \quad (7.51)$$

кўринишда ёзилади.

4-§. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ОПЕРАТОРНИНГ ХОС ҚИЙМАТЛАРИ ВА ХОС ФУНКЦИЯЛАРИ

1. Бир жинсли чизиқли тенглама учун хос қиймат ва хос функция тушунчаси.

7.3-таъриф. Агар шундай $0 \neq y(x) \in C^n(I)$ функция топилсаки, бу функция учун ушбу

$$L(\rho)y(x) \equiv \lambda y(x), \quad x \in I \quad (7.55)$$

айният ўричли бўлса, у ҳолда λ сочи $L(\rho)$ операторнинг хос қиймати, $y(x)$ функцияничг ўзи эса $L(\rho)$ операторнинг хос функцияси дейилади.

Ушбу бир жинсли чегаравий масалани, яъни

$$L(\rho)y = \lambda y \quad g_i^0(y) = 0 \quad (7.56)$$

масалани кўрайлик. Шу масаланинг тривиалмас ечимларига мос келган λ нинг қийматлари $L(\rho)$ операторнинг хос қийматлари, тегишли тривиалмас ечимлар эса хос функциялари дейилади.

Агар $y_1(x)$ ва $y_2(x)$, $x \in I$ функциялар λ нинг битта қийматига мос келган тривиалмас ечим, яъни хос функциялар бўлса, у ҳолда бу функцияларнинг чизиқли комбинацияси ҳам λ га мос келган хос функция бўлади. Ҳақиқатан, агар

$$L(\rho)y_1(x) \equiv \lambda y_1(x), \quad L(\rho)y_2(x) \equiv \lambda y_2(x), \quad x \in I$$

айниятлар ўринли бўлса, ундан

$$L(\rho)(C_1y_1(x) + C_2y_2(x)) \equiv \lambda(C_1y_1(x) + C_2y_2(x))$$

келиб чиқади. Аммо $L(\rho)y = \lambda y$ бир жинсли тенглама чизиқли эркин ечимлари n та (n — тенгламанинг тартиби) бўлгани учун ушбу

$$L(\rho) \left(\sum_{i=1}^k C_i y_i \right) \equiv \lambda \left(\sum_{i=1}^k C_i y_i(x) \right), \quad x \in I$$

айният k нинг $k \leq n$ тенгсизлигини қаноатлантирган қийматлари учун тўғри бўлади. Агар $k > n$ бўлса, чизиқли бир жинсли тенгламанинг ихтиёрий $n + 1$ та, демак k та ($k > n$) ечими чизиқли боғ-

лиқ бўлгани учун $\sum_{i=1}^k C_i y_i(x) \equiv 0$, $x \in I$ айнtimerга келамиз. Бундан

олинган λ сонига тривиал ечим мос келиши чиқади. Бу эса хос қиймат ва хос функция таърифига эид.

7.8-теоремага кўра, (7.56) масала тривиалмас ечимга эга бўлиши учун ушбу

$$D(\lambda) = \begin{vmatrix} g_1^0(y_1) & g_1^0(y_2) & \dots & g_1^0(y_n) \\ g_2^0(y_1) & g_2^0(y_2) & \dots & g_2^0(y_n) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ g_n^0(y_1) & g_n^0(y_2) & \dots & g_n^0(y_n) \end{vmatrix} \quad (7.57)$$

((7.36) га қаранг) детерминант нолга тенг бўлиши зарур ва етарли. Бунда $D(\lambda)$ функция λ га нисбатан бутун аналитик функция бўлиб*, у $L(p)$ операторнинг *характеристик детерминанти* дейилади. Бу ўринда тушунарли бўлиши учун (7.55) тенгламанинг

$$y^{(v-1)}(x_0, \lambda) = \begin{cases} 0, & \text{агар } j \neq v, \\ 1 & \text{агар } j = v \end{cases} \quad (7.58)$$

(бунда $j, v = 1, 2, \dots, n$) бошланғич шартларни қаноатлантирувчи фундаментал системасини

$$y_1(x, \lambda), y_2(x, \lambda), \dots, y_n(x, \lambda) \quad (7.59)$$

деб белгилайлик. У ҳолда I интервалдан олинган x нинг ҳар бир (фиксирланган) тайинланган қийматларида (7.59) функциялар λ нинг бутун аналитик функциялари бўлади. Шу сабабдан $D(\lambda)$ ҳам аналитик функциядир.

Юқоридаги фикрлар ва мураккаб бўлмаган мулоҳазалар ёрдамида ушбу теореманинг ўринли эканига ишонч ҳосил қилиш мумкин.

7.13-теорема. 1) $D(\lambda)$ функциянинг ноллари $L(p)$ операторнинг хос қийматларидан иборат; 2) агар $D(\lambda)$ функция айнан нолга тенг бўлмаса, у ҳолда $L(p)$ операторнинг хос қийматлари саноқли тўплам бўлиб, улар чекли лимит нуқтага эга бўла олмайди.

Айтиб ўтамикки, агар $D(\lambda)$ функциянинг ноли бўлмаса, у ҳолда $L(p)$ оператор хос қийматларга эга бўла олмайди. Аммо хос қиймат λ $D(\lambda)$ нинг каррали ноли бўлиши мумкин.

Агар λ_0 сони $D(\lambda)$ функциянинг оддий ноли бўлса, бу λ_0 $L(p)$ операторнинг *оддий хос қиймати* дейилади.

*) Агар бирор I интервалда аниқланган $\chi(x)$ функция шу интервалнинг ҳар бир x_0 нуқтасининг атрофида $x - x_0$ нинг даражалари бўйича шу функцияга яқинлашувчи даражали қаторга ёйилса, у ҳолда $\chi(x)$ функция I интервалда *аналитик функция* дейилади.

2. Вир жинсли бўлмаган чизиқли тенглама учун хос қиймат ва хос функция тушунчаси. Ушбу

$$\left. \begin{aligned} L(p)y &= \lambda y + f(x), \\ g_i^0(y) &= 0, \quad i = 1, 2, \dots, n \end{aligned} \right\} \quad (7.60)$$

масалани кўрайлик, бунда λ — бирор параметр, $f(x)$ функция $L(p)$ оператор коэффициентларининг аниқланиш интервалида аниқланган ва узлуксиз. Бу масала учун хос қиймат ва хос функция тушунчаси тегишли (7.56) масала учун киритилган тушунчанинг ўзгинаси бўлади. Бу ҳолда асосий натижа қуйидаги теорема билан ифодаланади.

7.14-теорема. λ нинг хос қийматлардан фарқ қиладиган барча қийматлари учун $f(x)$ ихтиёрый узлуксиз бўлганда (7.60) масала ечимга эга.

Исбот. Теореманинг шарти бўйича аввал $L(p)y = \lambda y$, $g_i^0(y) = 0$ масалани кўриб, тегишли $\lambda_i^0 (i = 1, 2, \dots)$ ларни топайлик. У ҳолда $L(p)y_j(x) \equiv \lambda_i^0(y_j(x))$, $g_i^0(y_j(x)) \equiv 0$ бўлади. Энди $\lambda \neq \lambda_i^0$ учун (7.60) масала ечимга эга экани равшан, чунки у (7.45) масалага келади. Ҳақиқатан:

$$\begin{aligned} L(p)y - \lambda y &= a_0(x)y^{(n)} + a_1(x)y^{(n-1)} + \dots + \\ &+ a_{n-1}(x)y' + a_n(x)y - \lambda y = a_0(x)y^{(n)} + a_1(x)y^{(n-1)} + \\ &+ \dots + a_{n-1}(x)y' + (a_n(x) - \lambda)y = L_0(p)y, \end{aligned}$$

бунда

$$L_0(p) = a_0^{(x)}p^{(n)} + \dots + a_{n-1}(x)p + (a_n(x) - \lambda).$$

Шундай қилиб, $\lambda \neq \lambda_i^0$ бўлганда (7.60) масала ушбу

$$\left. \begin{aligned} L_0(p)y &= f(x), \\ g_i^0(y) &= 0, \quad i = 1, 2, \dots, n \end{aligned} \right\} \quad (7.45_0)$$

масалага келади. Демак, 7.10-теоремага кўра (7.60) масала ечимга эга. Теорема исбот бўлди.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$-y'' = \lambda y, \quad y(0) = y(1), \quad y'(0) = y'(1), \quad 0 \leq x \leq 1$$

чегаравий масалани ечайлик.

Берилган дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$y = C_1 \cos \sqrt{\lambda} x + C_2 \sin \sqrt{\lambda} x$$

каби ёзилади. Бундан чегаравий шартлардан фойдаланиб, хос қийматларни ва хос функцияларни топишимиз мумкин. Чегаравий шартларни бундай ёзайлик:

$$\begin{aligned} g_1^0(y) &= y(0) - y(1) = 0, \\ g_2^0(y) &= y'(0) - y'(1) = 0. \end{aligned}$$

Берилган дифференциал тенгламанинг фундаментал системаси $y_1 = \cos \sqrt{\lambda} x$, $y_2 = \sin \sqrt{\lambda} x$ функциялардан иборат. Шунинг учун қуйидагиларга эгамиз:

$$\begin{aligned} g_1^0(y_1) &= y_1(0) - y_1(1) = 1 - \cos \sqrt{\lambda}, \\ g_1^0(y_2) &= y_2(0) - y_2(1) = -\sin \sqrt{\lambda}, \end{aligned}$$

$$g_2^0(y_1) = y_1'(0) - y_1'(1) = \sqrt{\lambda} \sin \sqrt{\lambda},$$

$$g_2^0(y_2) = y_2'(0) - y_2'(1) = \sqrt{\lambda} - \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda},$$

$$D(\lambda) = \begin{vmatrix} 1 - \cos \sqrt{\lambda} - \sin \sqrt{\lambda} \\ \sqrt{\lambda} \sin \sqrt{\lambda} & \sqrt{\lambda} - \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda} \end{vmatrix} = 0.$$

Охириги тенгламадан $(1 - \cos \sqrt{\lambda})^2 + \sin^2 \sqrt{\lambda} = 0$ ёки $\cos \sqrt{\lambda} = 1$ келиб чиқади. Бундан $\sqrt{\lambda} = 2k\pi$ ёки $\lambda_k = (2k\pi)^2$ ($k = 0, 1, 2, \dots$). Демак, $k \neq 0$ бўлганда ҳар бир хос қиймат λ_k учун икки чизиқли эркин хос функция $\cos(2k\pi)x$, $\sin(2k\pi)x$ тўғри келади, яъни ҳар бир хос қиймат λ_k икки каррალი хос қийматдир. Агар $k = 0$ бўлса, $\lambda_0 = 0$ бўлади. Бу хос қийматга ўзгармас кўпайтувчи аниқлигида $y \equiv 1$ хос функция тўғри келади, яъни $\lambda_0 = 0$ бир каррალი хос қийматдир.

2. Ушбу

$$-y'' = \lambda y + f(x), \quad y(0) = A_0, \quad y(l) = A_1, \quad 0 \leq x \leq l$$

чегаравий масалани кўрайлик. Мос бир жинсли дифференциал тенгламанинг фундаментал системаси $y_1(x) = \cos \sqrt{\lambda} x$, $y_2(x) = \sin \sqrt{\lambda} x$ функциялардан иборат. $D(\lambda)$ детерминантни тузамиз. Агар $g_1^0(y) = y(0)$, $g_2^0(y) = y(l)$ эканини ҳисобга олсак:

$$D(\lambda) = \begin{vmatrix} y_1(0) & y_2(0) \\ y_1(l) & y_2(l) \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ \cos \sqrt{\lambda} l & \sin \sqrt{\lambda} l \end{vmatrix} = \sin \sqrt{\lambda} l.$$

Бундан $D(\lambda) = 0$ тенгламанинг илдизлари $\lambda_k = \left(\frac{k\pi}{l}\right)^2$, $k = 1, 2, \dots$. Шу хос қийматлар учун берилган масалада ($f(x) = 0$ ҳолда) ё мавжудлик бузилади ёки ечимнинг ягоналиги бузилади. 7.14 теоремага кўра λ нинг $\lambda \neq \lambda_k$ қийматлари учун берилган масала ечимга эга. Энди

$$-y'' = \lambda y, \quad y(0) = 0, \quad y(l) = 0$$

бир жинсли чегаравий масалани ечамиз.

Маълумки, берилган тенгламанинг умумий ечими

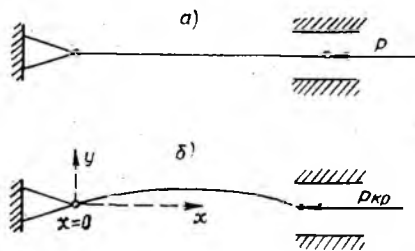
$y = C_1 \cos \sqrt{\lambda} x + C_2 \sin \sqrt{\lambda} x$ кўринишда ёзилади. Ундан

$$C_1 = 0, \quad C_1 \cos \sqrt{\lambda} l + C_2 \sin \sqrt{\lambda} l = 0$$

ёки $C_1 = 0$, $C_2 \neq 0$ бўлиши лозимлиги учун $\sin \sqrt{\lambda} l = 0$ дан яна $\lambda_k = \left(\frac{k\pi}{l}\right)^2$, $k = 1, 2, \dots$ келиб чиқади. Шунинг учун берилган чегаравий масаланинг ечими $y = C_2 \sin \frac{k\pi}{l} x$ (C_2 — ихтиёрий ўзгармас) функциядан иборат бўлади. Равшанки, агар $l = \pi$ бўлса, $\lambda_k = k^2$ бўлади. Ечимнинг кўриниши $y = C_2 \sin kx$ каби бўлади.

Кўрилган масалага олиб келадиган амалий масала баёнига тўхталамиз.

Узулиги l бўлган бир жинсли таранг стержень горизонтал x ўқи бўйлаб жойлашган бўлиб, P кучи таъсирида қисляпти. Бунда стерженнинг бир учи силжирмайди, иккинчи учи эса x ўқида қолса-да, мустаҳкамланган нуқта атрофида эркин бурилиши мумкин (41-чизма, а). P кучининг миқдори $P_{кр}$ (критик миқдор) га етганда стержень қайила бошлайди (41-чизма, б). Агар y деб стержень нуқтасининг кўндаланг силжиши белгиланса, бу x нинг функцияси бўлади, яъни $y = y(x)$, $0 < x \leq l$. Иккита учи маҳкамланган (кўндалангига силжирмайди) бўлгани учун



41 - чизма.

$y(0) = y(l) = 0$ бўлади. Материаллар қаршилиги курсидан маълумки, $y(x)$ функцияси катта аниқликда ушбу $y'' + \frac{P}{EI} y = 0$ дифференциал тенгламани қаноатлантиради. Унда E ва I — мос равишда стержень материалнинг «Юнг модули» ва кўндаланг кесимининг «инерция моменти».

Бу тенгламани ва чегаравий шартни

$$-y'' = \frac{P}{EI} y, \quad y(0) = y(l) = 0$$

кўринишда ёзсак, бир жинсли чегаравий масалага келамиз.

Таърифга кўра, $\frac{P}{EI} < \left(\frac{\pi}{l}\right)^2$ бўлганда юқоридаги масала фақат тривиал ечимга эга, яъни бу ҳолда стержень қайилиши рўй бермайди. P кучини орттира бориб, $\frac{P_{кр}}{EI} = \left(\frac{\pi}{l}\right)^2$ тенгликка эришилса, қўйилган масала фақат тривиал ечимгагина эга бўлиб қолмай, тривиалмас ечимга ҳам эга бўлади; уша ечим $y = C \sin \frac{\pi}{l} x$ кўринишда бўлади. Бу ҳолда стержень қайилиши рўй беради. $P_{кр}$ кучни топиб қўямиз

$$P_{кр} = EI \left(\frac{\pi}{l}\right)^2.$$

Бу ифода 1757 йилда Л. Эйлер томонидан топилган.

ОДДИЙ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР СИСТЕМАСИ

1-§. ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ НОРМАЛ СИСТЕМАСИ.
УМУМИЙ ТУШУНЧАЛАР

n - тартибли оддий дифференциал тенгламалар 4- бобда кўрилган эди. Унда номаълум функция битта $y(x)$ бўлиб, тенгламада унинг ҳосилалари иштирок этар эди. ((4.1) ва (4.2) ларга қаранг). Агар номаълум функциялар n та бўлиб, улар битта эркин ўзгарувчининг функциялари бўлса, қуйидаги n та дифференциал тенгламани кўриш мумкин:

$$F_i(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(m_1)}; \dots; y_i, y_i', \dots, y_i^{(m_i)}; \dots; y_n, y_n', \dots, y_n^{(m_n)}) = 0, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad (8.1)$$

бунда F_1, F_2, \dots, F_n функциялар $(m_1 + m_2 + \dots + m_n + n + 1)$ ўлчовли фазонинг бирор $D_{m_1+m_2+\dots+m_n+n+1}$ тўпламида аниқланган. Бу (8.1) система $y_1^{(m_1)}, y_2^{(m_2)}, \dots, y_n^{(m_n)}$ ҳосилаларга нисбатан ечилади деб қарасак, ушбу

$$y_i^{(m_i)} = f_i(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(m_1-1)}; \dots; y_n, y_n', \dots, y_n^{(m_n-1)}), \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (8.2)$$

системага келамиз. Равшанки, f_i функциялар $m_1 + m_2 + \dots + m_n + 1$ ўлчовли фазонинг бирор $D_{m_1+m_2+\dots+m_n+1}$ тўпламида аниқланган деб қараш лозим. Шу (8.2) тенгламалар системаси дифференциал тенгламаларнинг *каноник системаси* деб аталади. Каноник системаларни яна бېшққа кўринишда ҳам ёзиш мумкин. Дифференциал тенгламаларнинг икки системаси бир хил ечимларга эга бўлса, бу системалар *эквивалент* дейилади. Энди каноник системаларни унга эквивалент система кўринишига келтирамиз:

(8.2) системада бундай белгилашларни бажарамиз:

$$y_1 = y_{10}, \quad y_1' = y_{10}' = y_{11}, \quad y_1'' = y_{11}' = y_{12}, \quad \dots, \quad y_1^{(m_1-1)} = y_{1m_1-1},$$

$$y_2 = y_{20}, \quad y_2' = y_{20}' = y_{21}, \quad y_2'' = y_{21}' = y_{22}, \quad \dots, \quad y_2^{(m_2-1)} = y_{2m_2-1},$$

$$\dots \dots \dots$$

$$y_n = y_{n0}, \quad y_n' = y_{n0}' = y_{n1}, \quad y_n'' = y_{n1}' = y_{n2}, \quad \dots, \quad y_n^{(m_n-1)} = y_{nm_n-1}.$$

Белгилашлар натижасида n та y_1, y_2, \dots, y_n номаълум функция-

лар ўрнига $m = m_1 + m_2 + \dots + m_n$ та номаълум функцияга эга-миз. Берилган (8.2) система бундай ёзилади:

$$\begin{aligned}
 y'_{10} &= y_{11}, \\
 y'_{11} &= y_{12}, \\
 y'_{1m_1-2} &= y_{1m_1-1}, \\
 y'_{1m_1-1} &= f_1(x, y_{10}, y_{11}, \dots, y_{1m_1-1}, y_{20}, y_{21}, \dots, \\
 &\quad y_{2m_2-1}; \dots; y_{n0}, y_{n1}, \dots, y_{nm_n-1}); \\
 &\dots \\
 y'_{n0} &= y_{n1}, \\
 y'_{n1} &= y_{n2}, \\
 &\dots \\
 y'_{nm_n-2} &= y_{nm_n-1}, \\
 y'_{nm_n-1} &= f_n(x, y_{10}, y_{11}, \dots, y_{1m_1-1}, y_{20}, y_{21}, \dots, \\
 &\quad y_{2m_2-1}; \dots; y_{n0}, y_{n1}, \dots, y_{nm_n-1}).
 \end{aligned}$$

Биз биринчи тартибли дифференциал тенгламалар системасига эга-миз. Бундай системалар текшириш, интеграллаш учун анча қулай хусусиятларга эга. Биз юқорида ушбу

$$\left. \begin{aligned}
 y'_1 &= f_1(x, y_1, y_2, \dots, y_n), \\
 y'_2 &= f_2(x, y_1, y_2, \dots, y_n), \\
 &\dots \\
 y'_n &= f_n(x, y_1, y_2, \dots, y_n)
 \end{aligned} \right\} \quad (8.3)$$

системанинг хусусий кўринишига келдик. Шу (8.3) система кўринишида n - тартибли дифференциал тенгламани, яъни ушбу

$$y^{(n)} = f(x, y, y', \dots, y^{(n-1)})$$

тенгламани ҳам ёзиш мумкин. Унинг учун бундай

$$\begin{aligned}
 y &= y_1, \quad y' = y'_1 = y_2, \quad y'' = y''_2 = y_3, \quad \dots, \quad y^{(n-1)} = y_n, \\
 y^{(n)} &= y'_n = f(x, y_1, y_2, \dots, y_n)
 \end{aligned}$$

белгилашларни бажариш етарли.

Шу муносабат билан биз асосан (8.3) кўринишдаги системаларни ўрганаемиз. Бундай системалар *оддий дифференциал тенгламаларнинг нормал системаси* дейилади. (8.3) системада n — системанинг тартиби дейилади.

n та биринчи тартибли тенгламаларнинг нормал системаси маълум шартлар бажарилганда битта n - тартибли тенгламага келтирилиши мумкин. Юқоридаги (8.3) системани y_1 га нисбатан n - тартибли

тенгламага келтирамиз. Бунинг учун аввало f_1, f_2, \dots, f_n функциялар y_1, y_2, \dots, y_n лар бўйича n марта узлуксиз дифференциалланувчи деб қараймиз. (8.3) нинг биринчи тенгламасини дифференциаллаймиз:

$$y_1' = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_1}{\partial y_1} y_1' + \frac{\partial f_1}{\partial y_2} y_2' + \dots + \frac{\partial f_1}{\partial y_n} y_n'$$

ёки

$$y_1'' = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_1}{\partial y_1} f_1 + \frac{\partial f_1}{\partial y_2} f_2 + \dots + \frac{\partial f_1}{\partial y_n} f_n = F_2(x, y_1, \dots, y_n).$$

Агар ҳосил бўлган муносабатни яна дифференциалласак,

$$y_1''' = \frac{\partial F_2}{\partial x} + \frac{\partial F_2}{\partial y_1} f_1 + \frac{\partial F_2}{\partial y_2} f_2 + \dots + \frac{\partial F_2}{\partial y_n} f_n = F_3(x, y_1, \dots, y_n).$$

Шунга ўхшаш топамиз:

$$\begin{aligned} y_1^{(n-2)} &= F_{n-2}(x, y_1, \dots, y_n), \\ y_1^{(n-1)} &= \frac{\partial F_{n-2}}{\partial x} + \frac{\partial F_{n-2}}{\partial y_1} f_1 + \dots + \frac{\partial F_{n-2}}{\partial y_n} f_n = F_{n-1}(x, y_1, \dots, y_n) \\ y_1^{(n)} &= \frac{\partial F_{n-1}}{\partial x} + \frac{\partial F_{n-1}}{\partial y_1} f_1 + \dots + \frac{\partial F_{n-1}}{\partial y_n} f_n = F_n(x, y_1, \dots, y_n). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, қуйидагига эгамиз:

$$\left. \begin{aligned} y_1' &= F_1(x, y_1, \dots, y_n), & F_1 &= f_1, \\ y_1'' &= F_2(x, y_1, \dots, y_n), \\ &\dots \dots \dots \\ y_1^{(n-1)} &= F_{n-1}(x, y_1, \dots, y_n), \\ y_1^{(n)} &= F_n(x, y_1, \dots, y_n). \end{aligned} \right\} \quad (8.4)$$

Эслатиб ўтамизки, кетма-кет дифференциаллаш мумкин бўлиши учун f_1, f_2, \dots, f_n функциялар барча аргументлари бўйича $(n+1)$ ўлчовли бирор D_{n+1} тўпلامда $(n-1)$ марта узлуксиз дифференциалланувчи бўлиши етарли. Энди y_2, y_3, \dots, y_n ларни номаълум деб қараб, уларга нисбатан ушбу системани кўрайлик:

$$\left. \begin{aligned} y_1' &= F_1, \\ y_1'' &= F_2, \\ &\dots \dots \dots \\ y_1^{(n-1)} &= F_{n-1}. \end{aligned} \right\} \quad (8.5)$$

Бу система y_2, y_3, \dots, y_n ларга нисбатан ечилиши мумкин бўлиши учун ушбу

$$\frac{D(F_1, F_2, \dots, F_{n-1})}{D(y_2, y_3, \dots, y_n)}$$

якобиан y_2, y_3, \dots, y_n ларнинг $(x, y_1, y_2, \dots, y_n) \in D_{n+1}$ шартни

қаноатлантирадиган қийматлари тўпламидан олинган ($y_2^0, y_3^0, \dots, y_n^0$) нуқтанинг бирор атрофида нолдан фарқ қилиши етарли. Шундай бўлсин дейлик. У ҳолда (8.5) системадан топамиз:

$$y_2 = \Psi_2(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)}), \dots, y_n = \Psi_n(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)}).$$

Бу ифодаларни (8.4) системанинг охириги тенгламасига қўйсак, n - тартибли юқори ҳосилага нисбатан ечилган битта

$$y_1^{(n)} = F_n(x, y_1, \Psi_2(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)}), \dots, \Psi_n(x, y_1, y_1', \dots, y_1^{(n-1)})) \quad (8.6)$$

тенгламага келамиз.

Агар $y_1 = \Phi_1(x)$, $x \in I$ функция (8.6) тенгламанинг ечими бўлса, у ҳолда y_2, \dots, y_n лар учун ушбу

$$y_2 = \Phi_2(x) \equiv \Psi_2(x, \Phi_1(x), \Phi_1'(x), \dots, \Phi_1^{(n-1)}(x)), \\ \dots \\ y_n = \Phi_n(x) \equiv \Psi_n(x, \Phi_1(x), \Phi_1'(x), \dots, \Phi_1^{(n-1)}(x))$$

муносабатларни топамиз. Кейинги мулоҳазаларда зарур бўлган (8.3) системанинг ечими тушунчасини киритайлик.

81- таъриф. Бизга (8.3) система берилган бўлиб, унда f_1, \dots, f_n функциялар ($n+1$) ўлчовли фазонинг D_{n+1} тўпламида аниқланган бўлсин. Агар бирор I интервалда аниқланган

$$y_1 = \Phi_1(x), y_2 = \Phi_2(x), \dots, y_n = \Phi_n(x) \quad (8.7)$$

функциялар системаси учун қуйидаги учта шарт:

- 1°. $\Phi_i(x) \in C^1(I)$, $i = 1, 2, \dots, n$;
- 2°. $(x, \Phi_1(x), \dots, \Phi_n(x)) \in D_{n+1}$, $x \in I$;
- 3°. $\Phi_i'(x) \equiv f_i(x, \Phi_1(x), \dots, \Phi_n(x))$, $x \in I$, $i = 1, 2, \dots, n$

ўринли бўлса, у ҳолда (8.7) функциялар системаси (8.3) системанинг ечими дейилади; (8.3) системанинг ҳар бир (8.7) ечи мининг графиги унинг интеграл эгри чизиги ёки соддагина интеграл чизиги дейилади.

Энди юқоридаги мулоҳазаларни давом эттирамиз, яъни

$$y_1 = \Phi_1(x), y_2 = \Psi_2, \dots, y_n \equiv \Psi_n$$

функциялар (8.3) системанинг ечими эканини кўрсатамиз. Равшанки, ушбу

$$\Phi_1'(x) \equiv f_1(x, \Phi_1(x), \Psi_2, \dots, \Psi_n), x \in I \\ \Phi_1''(x) \equiv \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_1}{\partial y_1} \Phi_1' + \dots + \frac{\partial f_1}{\partial y_n} \Phi_n'$$

айниятлар ўринли. Улардан биринчисини x бўйича дифференциалласак:

$$\frac{D(F_1, F_2, \dots, F_{n-1})}{D(y_1, \dots, y_{i-1}, y_{i+1}, \dots, y_n)} \neq 0$$

бўлса, у ҳолда шу y_i функцияга нисбатан n - тартибли битта дифференциал тенгламани ҳосил қила оламиз.

Мисол. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = y_2', \\ y_2' = -y_1 \end{cases}$$

система учун $y_1 = \cos x$, $y_2 = -\sin x$ функциялар системаси ечим бўлади. Бу ҳолда $D_2 = R^3$ бўлиб, 8.1- таърифнинг шартлари $\cos x$ ва $-\sin x$ лар учун $-\infty < x < +\infty$ интервалда бажарилади. Берилган системани битта иккинчи тартибли тенгламага келтириш осон. Унинг учун системанинг биринчи тенгламасини дифференциаллаймиз ва иккинчисидан фойдаланамиз:

$$y_1'' = y_2'' = -y_1 \quad \text{ёки} \quad y_1'' + y_1 = 0.$$

Равшанки, $F_1 = y_2$, $F_2 = y_2' (= -y_1)$ бўлганидан $\frac{D(F_1)}{D(y_2)} = \frac{\partial F_1}{\partial y_2} = 1 \neq 0$ ва $y_1' = -F_1$ (яъни $y_1' = y_2$) дан y_2 учун ифодани $y_1'' = F_2$ ёки $y_1'' = y_2$ тенгламага қўйиш лозим. Шу сабабли юқоридаги $y_1'' + y_1 = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бу тенгламанинг умумий ечими $y_1 = C_1 \cos x + C_2 \sin x$. $y_2 = +y_1'$ бўлгани учун $y_2 = -C_1 \sin x + C_2 \cos x$ келиб чиқади. Шундай қилиб, берилган системанинг ихтиёрий ечими

$$\begin{cases} y_1 = C_1 \cos x + C_2 \sin x, \\ y_2 = -C_1 \sin x + C_2 \cos x \end{cases}$$

формула билан ёзилади.

Қўрилган мисолда ихтиёрий ечим формуласи топилди. Бу умумий ечим тушунчасига олиб келади. Шу муносабат билан умумий ечимнинг қатъий таърифини келтирамиз. Мулоҳазаларни осонлаштириш учун аввал Коши масаласини кўрамиз.

Коши масаласининг қўйилиши: (8.3) система берилган бўлиб, унинг ўнг томонидаги f_1, f_2, \dots, f_n функциялар D_{n+1} , $D_{n+1} \subset R^{n+1}$ тўпламда аниқланган бўлсин. Агар $(x_0, y_1^0, y_2^0, \dots, y_n^0) \in D_{n+1}$ нуқта тайинланган бўлса, у ҳолда (8.3) системанинг

$$y_1(x_0) = y_1^0, y_2(x_0) = y_2^0, \dots, y_n(x_0) = y_n^0 \quad (8.9)$$

шартларни қаноатлантирадиган ечими топилсин. Бошқача айтганда, Коши масаласи D_{n+1} тўпламнинг тайинланган $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0)$ нуқтасидан ўтадиган интеграл чизиқни топишдан иборат. Шунинг таъкидлаб ўтамизки, Коши масаласида ечимнинг аниқланиш интервали кўрсатилмайди. $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0)$ нуқтадан (8.3) системанинг битта, иккита ёки ундан кўп интеграл чизиқлари ўтиши мумкин. Кейинги мулоҳазаларни назарда тутиб, D_{n+1} билан шундай нуқталар тўпلامини белгилаймизки, бу тўпламнинг ҳар бир нуқтасидан (8.3) системанинг ягона интеграл чизиғи ўтади. Равшанки, $D_{n+1} \subset D_{n+1}$.

8.2- таъриф. Ҳар бири n та C_1, C_2, \dots, C_n ихтиёрий ўзгармасларга боғлиқ бўлган n та ихтиёрий

$$\left. \begin{aligned} y_1 &= \varphi_1(x, C_1, \dots, C_n), \\ y_2 &= \varphi_2(x, C_1, \dots, C_n), \\ &\dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ y_n &= \varphi_n(x, C_1, \dots, C_n) \end{aligned} \right\} \quad (8.10)$$

функцияни олайлик. Агар D_{n+1}^* тўпламнинг ҳар бир (x, y_1, \dots, y_n) нуқтаси учун (8.10) система C_1, C_2, \dots, C_n ларга нисбатан

$$C_k = \psi_k(x, y_1, \dots, y_n), \quad k = 1, 2, \dots, n \quad (8.11)$$

ечимга эга бўлиб, бу ψ_k функцияларни қуйидаги

$$\frac{dy_k}{dx} = \varphi_k'(x, C_1, \dots, C_n), \quad k = 1, 2, \dots, n \quad (8.12)$$

тенгламаларга қўйганда (8.3) система ҳосил бўлса, яъни ушбу

$$\begin{aligned} \frac{dy_k}{dx} &= \varphi_k'(x, \psi_1(x, y_1, \dots, y_n), \dots, \psi_n(x, y_1, \dots, y_n)) = \\ &= f_k(x, y_1, \dots, y_n) \end{aligned} \quad (8.13)$$

муносабат ўринли бўлса, y ҳолда (8.10) функциялар системаси (8.3) системанинг D_{n+1}^* тўпламда аниқланган умумий ечими дейилади.

Мисол. Биз юқорида кўрилган мисолда $y_1' = y_2, y_2' = -y_1$ системанинг ихтиёрий ечими учун $y_1 = C_1 \cos x + C_2 \sin x, y_2 = -C_1 \sin x + C_2 \cos x$ формулага эга эдик. Бу формула умумий ечимни беради. Ҳақиқатан, C_1 ва C_2 га нисбатан ёзилган

$$\begin{cases} C_1 \cos x + C_2 \sin x = y_1, \\ C_1 \sin x - C_2 \cos x = -y_2 \end{cases}$$

бир жинсли бўлмаган чизикли алгебраик тенгламалар системасидан (унинг детерминанти (-1) га тенг) $C_1 = y_1 \cos x - y_2 \sin x, C_2 = y_2 \cos x + y_1 \sin x$ га эгамиз. Бу ифодаларни $y_1 = -C_1 \sin x + C_2 \cos x, y_2 = -C_1 \cos x - C_2 \sin x$ тенгликларга қўямиз:

$$\begin{aligned} y_1' &= -(y_1 \cos x - y_2 \sin x) \sin x + (y_2 \cos x + y_1 \sin x) \cos x = \\ &= -y_1 \cos x \sin x + y_2 \sin^2 x + y_2 \cos^2 x + y_1 \sin x \cos x = y_2; \\ y_2' &= -(y_1 \cos x - y_2 \sin x) \cos x - (y_2 \cos x + y_1 \sin x) \sin x = \\ &= -y_1 \cos^2 x + y_2 \sin x \cos x - y_2 \cos x \sin x - y_1 \sin^2 x = -y_1. \end{aligned}$$

Бундан кўринадики, берилган система келиб чиқди.

Юқорида киритилган D_{n+1}^* тўпламнинг ҳар бир нуқтасидан (8.3) системанинг ягона интеграл чизиғи ўтади. Умумий ечим таърифига кўра C_1, C_2, \dots, C_n ўзгармасларнинг турли қийматларида биз системанинг тегишли ечимларини ҳосил қиламиз. Бу ечимларни *хусусий ечим* дейилади. Ҳар бир хусусий ечим учун, яъни

$$y_1 = \varphi_1(x, C_1^0, \dots, C_n^0), \quad y_2 = \varphi_2(x, C_1^0, \dots, C_n^0), \dots, \quad y_n = \varphi_n(x, C_1^0, \dots, C_n^0)$$

ечим учун ушбу $[(x, \varphi_1(x, C_1^0, \dots, C_n^0), \dots, \varphi_n(x, C_1^0, \dots, C_n^0)) \in D_{n+1}^*$ тегиши лилик шартти бажарилади. $(n+1)$ ўлчовли D_{n+1}^* тўпلام хусусий ечимларнинг графикларидан иборат бўлган интеграл чизиқлар билан қопланган, яъни D_{n+1}^* тўпلامнинг ихтиёрий $(x, y_1, \dots, y_n$ нуқта-сидан ягона интеграл чизиқ ўтади (таъриф бўйича).

Энди D_{n+1} тўпلامнинг D_{n+1}^* тўпلامга тегишли бўлмаган нуқталарини, яъни ушбу $D_{n+1} \setminus D_{n+1}^* = D^0$ тўпلامнинг нуқталарини текширайлик. Бу D^0 тўпلامнинг нуқталаридан ё битта ҳам интеграл чизиқ ўтмайди, ёки биттадан ортиқ интеграл чизиқ ўтади. Аммо биз (8.3) системанинг ўнг томони D_{n+1} тўпلامда узлуксиз бўлган ҳолни кўраяпмиз. Бу ҳолда ҳар бир $(x, y_1, \dots, y_n \in D_{n+1}$ нуқтадан, демак, ҳар бир $(x, y_1, \dots, y_n) \in D^0$ нуқтадан камида битта интеграл чизиқ ўтади. Биз кўраётган ҳолда D^0 тўпلامнинг ҳар бир нуқтасидан биттадан ортиқ интеграл чизиқ ўтади, яъни D^0 тўпلامнинг ҳар бир нуқтасида ечимнинг ягоналиги шартти бузилади. Ҳар бир нуқтасида ечимнинг ягоналиги бузиладиган ечимлар системанинг махсус ечими дейилади.

$f_k(x, y_1, \dots, y_n), k = 1, 2, \dots, n$ функциялар ёпиқ $D_{n+1}^* = \overline{D_{n+1}}$ тўпلامда қаралапти дейлик. Ечимнинг ягоналиги бузиладиган нуқталар шу тўпلامнинг чегарасида ётади, чунки белгилаш бўйича D_{n+1}^* тўпلامда умумий ечим аниқланган ва демак, бу тўпلامнинг биронта ҳам ички нуқтасидан махсус ечимнинг графиги ўтмайди. Агар $\partial \overline{D_{n+1}}$ деб $\overline{D_{n+1}}$ тўпلامнинг чегарасини белгиласак, юқорида киритилган D^0 тўпلام асосан шу $\partial \overline{D_{n+1}}$ дан иборат бўлади, яъни $D^0 = \partial \overline{D_{n+1}}$. Бу ҳолда $D_{n+1}^* = D_{n+1}$ (очиқ тўпلام), $D^0 = \overline{D_{n+1}} \setminus D_{n+1}^*$. Махсус ечим ихтиёрий ўзгармасларни ҳам ўз ичига олиши мумкин. Аммо у ечимлар $(n+1)$ ўлчовли тўпلام чегарасида ётгани учун ихтиёрий ўзгармаслар сони n дан кам бўлади.*)

Мисол. Ушбу $\frac{dy}{dt} = 2\sqrt{y}, \frac{dx}{dt} = y, y \geq 0$

системанинг умумий ва махсус ечимлари топилсин.

Бу системанинг умумий ечими

$$y = (t + C_1)^2, x = \frac{(t + C_1)^3}{3} + C_2$$

формула билан ёзилади. Буни таърифга кўра бевосита ҳисоблаб билиш мумкин. Аммо $y = 0, x = C$ (C — ихтиёрий ўзгармас) функциялар ҳам ечим ва умумий ечим формуласидан C_1 ва C_2 ларнинг биронта ҳам қийматида ҳосил бўлмайди. Демак, $y = 0, x = C$ — махсус ечимдир. $f_1(t, x, y) = 2\sqrt{y}, f_2(t, x, y) = y$ функциялар учун $\overline{D_2} = \{(t, x, y): -\infty < x < \infty, y \geq 0\}$. Бу тўпلام ёпиқ, унинг чегараси $\partial \overline{D_2} = \{y = 0\}$. Махсус ечим шу чегарада ётади ва битта ихтиёрий ўзгармасни ўз ичига олади.

*) Умумий ва махсус ечимлар ҳақидаги тўла маълумотни Н. П. Еругиннинг китобидан ўқиш мумкин [12].

Яна D_{n+1}^* тўплагма қайтайлик. Шу тўплагма тегишли ҳар бир $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0) \in D_{n+1}^*$ нуқта учун ягона $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ қийматлар мос келади, ва аксинча, $x = x_0$ бўлганда $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ ларга ягона $y_1^0, y_2^0, \dots, y_n^0$ лар мос келади. Шунинг учун баъзи ҳолларда ечимни

$$y_k = \varphi_k(x, x_0, y_1^0, \dots, y_n^0), \quad k=1, 2, \dots, n \quad (8.14)$$

кўринишда ҳам ёзилади. Бу ерда x_0, y_1^0, \dots, y_n^0 лар ихтиёрий бўлгани учун (8.14) кўринишда ёзилган ечимни Коши формасида ёзилган умумий ечим дейилади.

2-§. НОРМАЛ СИСТЕМА УЧУН МАВЖУДЛИК ВА ЯГОНАЛИК ТЕОРЕМАЛАРИ

1. Мавжудлик ва ягоналик теоремаларининг баёни. Биз (8.5) система учун мавжудлик ва ягоналик теоремалари билан танишамиз. Аввал (8.3) системани (ёзувни анча қулайлаштирадиган) вектор формада ёзамиз:

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y), \quad (8.15)$$

бунда $y = \begin{pmatrix} y_1 \\ \vdots \\ y_n \end{pmatrix}$, $f = \begin{pmatrix} f_1 \\ \vdots \\ f_n \end{pmatrix}$, $\frac{dy}{dx} = \begin{pmatrix} \frac{dy_1}{dx} \\ \vdots \\ \frac{dy_n}{dx} \end{pmatrix}$ лар устун [векторлар. Баъзи

ҳолларда яна координаталар ёрдамда ёзишга қайтамиз. Вектор формада умумий ечим]

$$y = \varphi(x, C) \quad \text{ёки} \quad y = \varphi(x, x_0, y^0)$$

кўринишда, хусусий ечим эса $y = \varphi(x)$ ёки x_0, y^0 лар тайинланган бўлса, $y = \varphi(x, x_0, y^0)$ кўринишда ёзилади. $f(x, y)$ вектор-функциядан y вектори бўйича олинган ҳосила $\frac{df}{dy}$ ушбу

$$\frac{df}{dy} = \begin{pmatrix} \frac{\partial f_1}{\partial y_1} & \frac{\partial f_1}{\partial y_2} & \dots & \frac{\partial f_1}{\partial y_n} \\ \frac{\partial f_2}{\partial y_1} & \frac{\partial f_2}{\partial y_2} & \dots & \frac{\partial f_2}{\partial y_n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial f_n}{\partial y_1} & \frac{\partial f_n}{\partial y_2} & \dots & \frac{\partial f_n}{\partial y_n} \end{pmatrix}$$

матрицадан иборат.

8.1-теорема (Коши теоремаси). Агар (8.3) системада f_1, \dots, f_n функциялар $(n+1)$ ўлчовли D_{n+1} тўплагмада аниқланган ва узлуксиз бўлиб, бу функцияларнинг y_1, \dots, y_n лар бўйича ҳосиласи, яъни $\frac{\partial f_i(x, y_1, \dots, y_n)}{\partial y_j}$ ($i, j = 1, 2, \dots, n$) функциялар очик Q_{n+1} ($Q_{n+1} \subset D_{n+1}$) тўплагмада аниқланган ва узлуксиз бўлса, y ҳолда:

1°. (8.3) системанинг бирор I интервалда аниқланган ва ихтиёрий тайинланган $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0) \in Q_{n+1}$ нуқта учун $\varphi_i(x_0) = y_i^0$ ($i = 1, 2, \dots, n$) шартни қаноатлантирувчи ечимни мавжуд;

2°. Агар $\varphi(x)$, $x \in I_1$ ва $\psi(x)$, $x \in I_2$ вектор-функцияларнинг ҳар бири (8.15) тенгламанинг ечими бўлиб, $\varphi(x_0) = \psi(x_0) = y^0$, $y^0 = (y_1^0, \dots, y_n^0)^*$ шарт бажарилса, у ҳолда бу $y = \varphi(x)$ ва $y = \psi(x)$ ечимлар аниқланиш интервалларининг умумий қисмида устма-уст тушади, яъни

$$\varphi(x) \equiv \psi(x), \quad x \in I_1 \cap I_2.$$

8.3- таъриф. Агар $f_1(x, y_1, \dots, y_n)$, $f_2(x, y_1, \dots, y_n)$, \dots , $f_n(x, y_1, \dots, y_n)$ функциялар D_{n+1} соҳада барча аргументлари бўйича аниқланган, узлуксиз бўлиб, шу функциялар учун шундай тусбат L сон мавжуд бўлсаки, ихтиёрий икки $(x, y^{(1)}) \in D_{n+1}$, $(x, y^{(2)}) \in D_{n+1}$ нукта учун ушибу

$$|f_i(x, y^{(1)}) - f_i(x, y^{(2)})| \leq L \left(\sum_{j=1}^n |y_j^{(1)} - y_j^{(2)}| \right), \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (8.16)$$

тенгсизликлар ўринли бўлса, у ҳолда тегишли функциялар D_{n+1} соҳада y_1, y_2, \dots, y_n лар бўйича Липшиц шартини қаноатлантиради дейилади, L эса Липшиц ўзгартмаси дейилади (4.3- таърифта қаранг).

8.2- теорема (Коши-Пикар—Линделёф теоремаси). Агар $f(x, y)$ вектор-функция D_{n+1} соҳада барча аргументлари бўйича аниқланган ва узлуксиз бўлиб, шу D_{n+1} соҳада y_1, \dots, y_n лар бўйича Липшиц шартини қаноатлантирса, у ҳолда шундай ўзгартмас сон $h > 0$ топилдики, натижада (8.3) системанинг $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0) \in D_{n+1}$ бўлганда $\varphi(x_0) = y^0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $I = \{x: |x - x_0| \leq h\}$ интервалда аниқланган ягона ечими мавжуд.

8.3- теорема (Пеано теоремаси). Агар $f(x, y)$ вектор-функция $(n+1)$ ўлчовли D_{n+1} соҳада аниқланган ва узлуксиз бўлиб, $(x_0, y^0) \in D_{n+1}$ бўлса, у ҳолда (8.15) тенгламанинг $y(x_0) = y^0$ шартни қаноатлантирадиган камида битта ечими мавжуд.

2. Ёрдамчи фикрлар. А) Вектор белгилашлардан эркин фойдаланиш учун вектор ва вектор-функциялар учун баъзи таъриф ва тенгсизликлар билан танишиб чиқамиз.

Агар $y^* = (y_1, \dots, y_n)^*$ (*—транспонирлашни англатади) вектор берилган бўлса, унинг узунлиги ёки модули $|y|$ ни

$$|y| = +\sqrt{y_1^2 + \dots + y_n^2}$$

формула билан аниқлаймиз. Агар модул шундай аниқланган бўлса, y ва z векторлар учун

$$|y + z| \leq |y| + |z|$$

тенгсизлик ўринли эканини исботлаш мумкин. Бу тенгсизлик чекли сондаги векторлар учун ҳам тўғри, яъни

$$|y^{(1)} + \dots + y^{(l)}| \leq |y^{(1)}| + \dots + |y^{(l)}|. \quad (8.17)$$

Агар $y = \varphi(x)$, $\varphi(x) = (\varphi_1(x), \dots, \varphi_n(x))^*$ вектор-функция бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлса, y ҳолда I дан олинган x_0 учун ушбу

$$\psi(x) = \int_{x_0}^x \varphi(\tau) d\tau, \quad \psi(x) = (\psi_1(x), \dots, \psi_n(x))^*$$

вектор-функцияни аниқлаш мумкин, бу ерда:

$$\psi_i(x) = \int_{x_0}^x \varphi_i(\tau) d\tau, \quad x \in I, \quad i = 1, 2, \dots, n,$$

бундан ташқари

$$\left| \int_{x_0}^x \varphi(\tau) d\tau \right| \geq \left| \int_{x_0}^x |\varphi(\tau)| d\tau \right|, x \in I$$

тенгсизлик ҳам ўринли.

Бу муносабатларнинг ўринли эканини исбот этиб ўтирмаймиз. Исботини содда бўлгани учун китобхонга топширамиз. Энди нуқта-сининг координатлари y_1, y_2, \dots, y_n ўзгарувчилардан иборат бўлган n ўлчовли бирор фазода Δ тўплам берилган бўлсин. Агар $y^{(1)} = (y_1^{(1)}, \dots, y_n^{(1)})^* \in \Delta$ ва $y^{(2)} = (y_1^{(2)}, \dots, y_n^{(2)}) \in \Delta$ нуқталар ихтиёрий бўлиб, шу $y^{(1)}$ ва $y^{(2)}$ нуқталарни туташтирувчи кесманинг ҳамма нуқталари Δ тўпламга тегишли бўлса, y ҳолда бу тўплам қавариқ тўплам дейилади. Масалан, исталган ўлчовли параллелепипедлар, шар, доира, текислик, ярим текислик, тўғри чизиқ бунга мисол бўла олади.

8.1-лемма. Агар ушбу

$$g(y) = (g_1(y_1, \dots, y_n), \dots, g_n(y_1, \dots, y_n))$$

вектор-функция қавариқ тўплам Δ да берилган бўлиб, $\left| \frac{\partial g_i}{\partial y_j} \right| \leq K$, $y \in \Delta$, $K > 0$ тенгсизликни қаноатлантирса, y ҳолда Δ тўпламнинг ихтиёрий y ва z нуқталари учун қуйидаги

$$|g(y) - g(z)| \leq n^2 K |y - z| \quad (8.18)$$

тенгсизлик ўринли.

Исбот. Қуйидаги $u(s) = z + s(y - z)$, $0 \leq s \leq 1$ белгини киритайлик. Агар s ўзгарувчи $0 \leq s \leq 1$ интервалдаги ҳамма қийматларни қабул қилса, $u(s)$ нуқта y ва z нуқтани туташтирувчи кесмани чизиб чиқади. Аммо Δ тўплам қавариқ бўлгани учун бу $u(s)$ нуқта доим шу тўпламда қолади, ундан чиқиб кетмайди. Равшанки, $u(0) = z$, $u(1) = y$. Шунинг учун Лагранж формуласига кўра

$$g_i(y) - g_i(z) = g_i(u(1)) - g_i(u(0)) = \left. \frac{dg_i(u(s))}{ds} \right|_{s=\theta}, \quad 0 < \theta < 1.$$

Бунда

$$\frac{dg_i(u(s))}{ds} = \frac{dg_i(u_1(s), \dots, u_n(s))}{ds} =$$

$$= \sum_{k=1}^n \frac{\partial g_i(u_1(s), \dots, u_n(s))}{\partial y_k} \cdot \frac{du_k(s)}{ds} = \sum_{k=1}^n \frac{\partial g_i(u_1(s), \dots, u_n(s))}{\partial y_k} (y_k - z_k).$$

Шунинг учун:

$$|g_i(y) - g_i(z)| \leq \sum_{k=1}^n K |y_k - z_k| \leq \sum_{k=1}^n K |y - z| = nK |y - z|.$$

Охирги тенгсизликнинг икки томонини квадратга ошириб, i бўйича 1 дан n гача йиғиндини оламиз:

$$|g(y) - g(z)|^2 = \sum_{i=1}^n |g_i(y) - g_i(z)|^2 \leq \sum_{i=1}^n (nK |y - z|)^2 = n^2 \cdot K^2 \cdot (y - z)^2 \cdot n,$$

Бундан

$$|g(y) - g(z)| \leq n^{\frac{3}{2}} \cdot K |y - z| \leq n^2 K |y - z|.$$

8.1- лемма исбот этилди.

Б) Агар $y = \varphi(x)$ функция (8.15) тенгламанинг $\varphi(x_0) = y^0$ шартни қаноатлантирадиган бирор ечими бўлса, яъни

$$\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x)), \quad \varphi(x_0) = y^0 \quad (8.19)$$

муносабатлар ўринли бўлса, у ҳолда бу (8.19) муносабатлар битта

$$\varphi(x) = y^0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau \quad (8.20)$$

муносабатга эквивалент. Бунинг исботи равшан.

В) (8.20) муносабатдан фойдаланиб, графиги Q_{n+1} тўпладан чиқмайдиган ҳар бир $\varphi(x)$ вектор-функцияга ушбу

$$\varphi_*(x) = y^0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau \quad (8.21)$$

функцияни мос қўямиз. Агар $A\varphi = y^0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau$ операторни киритсак, (8.21) муносабат

$$\varphi_* = A\varphi \quad (8.22)$$

кўринишда ёзилади. (8.20) интеграл тенглама эса

$$\varphi = A\varphi \quad (8.23)$$

кўринишни олади.

Г) Агар $\varphi(x)$ вектор-функция бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлса, у ҳолда унинг нормасини бундай

$$\|\varphi\| = \max_{x \in I} |\varphi(x)|$$

аниқлаймиз.

Энди шу норма тушунчасидан фойдаланиб, I интервалда узлуксиз бўлган ушбу

$$\varphi_0, \varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_i, \dots \quad (8.24)$$

вектор-функциялар кетма-кетлигининг текис яқинлашиши таърифини келтирамиз: Агар $\lim_{i \rightarrow \infty} \|\varphi - \varphi_i\| = 0$ муносабат ўринли бўлса, у ҳолда (8.24) кетма-кетлик I интервалда узлуксиз φ вектор-функцияга текис яқинлашади.

(8.24) кетма-кетлик узлуксиз φ функцияга I да текис яқинлашиши учун шу интервалда

$$\|\varphi_{i+1} - \varphi_i\| \leq a_i \left(\sum_{i=0}^{\infty} a_i - \text{яқинлашувчи қатор} \right) \text{ бўлиши етарли.}$$

Юқорида келтирилган А), Б), В), Г) пунктлардаги тушунчалардан 8.1-теореманинг исботида бевосита фойдаланамиз.

3. 8.1-теореманинг исботи. Олинган (x_0, y^0) нуқта очиқ Q_{n+1} тўпلامга тегишли бўлгани учун, шундай q ва a сонлар мавжуд бўладики, ушбу

$$|x - x_0| \leq q, |y - y^0| \leq a \quad (8.25)$$

тенгсизликларни қаноатлантирадиган (x, y) нуқталар яна Q_{n+1} тўпلامга тегишли бўлади. (8.25) тенгсизликлар билан аниқланган тўпلامни Π деб белгилаймиз. Шу Π тўпلام ёпиқ ва чегараланган. Шунинг учун Π тўпلامда

$$|f(x, y)| \leq M, \left| \frac{\partial f_i(x, y)}{\partial y_i} \right| \leq K, i, j = 1, 2, \dots, n \quad (8.26)$$

тенгсизликлар ўринли. Энди Π тўпلامда яна Π_r тўпلامни кўрамиз:

$$\Pi_r = \{(x, y) : |x - x_0| \leq r, |y - y^0| \leq a\},$$

бунда

$$r \leq q. \quad (8.27)$$

Графиги Π_r тўпلامдан чиқмайдиган, $|x - x_0| \leq r$ интервалда аниқланган $\varphi(x)$ вектор-функциялар оиласини Ω_r дейлик.

Белгилашга кўра $|x - x_0| \leq r$ интервалда аниқланган φ функция Ω_r га тегишли бўлиши учун шу интервалдан олинган ихтиёрий x учун

$$|\varphi(x) - y^0| \leq a \quad (8.28)$$

тенгсизлик бажарилиши зарур ва етарли. Бундан Ω_r тўпلام қаварик экани кўриниб турибди.

Қуйидаги икки шартни баён этайлик:

а) Агар $\varphi \in \Omega_r$ бўлса, у ҳолда $\varphi^* = A\varphi \in \Omega_r$.

б) Шундай k сони, $0 < k < 1$ мавжудки, $\varphi \in \Omega_r, \chi \in \Omega_r$ функциялар учун ушбу

$$\|A\varphi - A\chi\| \leq k \|\varphi - \chi\| \quad (8.29)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Шу а) ва б) шартлар бажарилиши учун r сони қандай бўлиши лозимлигини ўрганамиз.

Аввал а) шартни олайлик. Равшанки, $\varphi^* = A\varphi \in \Omega_r$, бўлиши учун $|x - x_0| \leq r$ интервалда $|\varphi^*(x) - y^0| \leq a$ тенгсизлиги бажарилиши зарур ва етарли. Содда ҳисоблашлар (8.21), (8.26) ларга кўра

$$|\varphi^*(x) - y^0| = \left| \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau)) d\tau \right| \leq \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \varphi(\tau))| d\tau \right| \leq M|x - x_0| \leq Mr$$

бўлишини кўрсатади. Бундан

$$r \leq \frac{a}{M} \quad (8.30)$$

тенгсизлик бажарилганда $|\varphi^*(x) - y^0| \leq a$ келиб чиқади ва а) шарт ўринли бўлади.

Энди б) шартни оламиз. Кўринадики, Ω_r қавариқлигидан (8.18) тенгсизликка кўра ушбуга эгамиз:

$$\begin{aligned} |\psi^*(x) - \chi^*(x)| &= \left| \int_{x_0}^x (f(\tau, \psi(\tau)) - f(\tau, \chi(\tau))) d\tau \right| \leq \\ &\leq \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \psi(\tau)) - f(\tau, \chi(\tau))| d\tau \right| \leq \left| \int_{x_0}^x n^2 k |\psi(\tau) - \chi(\tau)| d\tau \right|. \end{aligned}$$

Бундан

$$\|A\psi - A\chi\| = \|\psi^* - \chi^*\| \leq n^2 Kr \|\psi - \chi\|$$

тенгсизлик келиб чиқади. б) шарт бажарилиши учун

$$r \leq \frac{k}{n^2 K}, \quad k < 1, \quad (8.31)$$

тенгсизлик ўринли бўлиши лозим. Шундай қилиб, r сони (8.27), (8.30) ва (8.31) тенгсизликларни қаноатлантиради. Қуйида шу тенгсизликлар ўринли деб қараймиз. $\varphi_0(x) \equiv y^0$ деб белгилаб, $|x - x_0| \leq r$ интервалда аниқланган $\varphi_1(x), \dots, \varphi_i(x), \dots$ вектор-функциялар кетма-кетлигини

$$\varphi_{i+1} = A\varphi_i, \quad i = 0, 1, \dots \quad (8.32)$$

формула ёрдамида аниқлаймиз. $\varphi_0 \in \Omega_r$, бўлгани учун $\varphi_1 \in \Omega_r, \varphi_2 \in \Omega_r, \dots, \varphi_i \in \Omega_r, \dots$. Қуйидагиларга эгамиз:

$$\begin{aligned} \|\varphi_i - \varphi_0\| &= \max_{|x-x_0| \leq r} |\varphi_1(x) - y^0| \leq a, \\ \|\varphi_{i+1} - \varphi_i\| &= \|A\varphi_i - A\varphi_{i-1}\| \leq k \|\varphi_i - \varphi_{i-1}\| \leq k^2 \|\varphi_{i-1} - \varphi_{i-2}\| \leq \\ &\leq \dots \leq k^i \|\varphi_1 - \varphi_0\| \leq k^i a. \end{aligned}$$

Шундай қилиб:

$$\|\varphi_{i+1} - \varphi_i\| \leq k^i a. \quad (8.33)$$

Демак, g) га кўра (8.32) билан аниқланган кетма-кетлик Ω , га тегишли узлуксиз φ функцияга текис яқинлашади. Шу функция (8.23) тенгламани қаноатлантиради. Ҳақиқатан, аввало $A\varphi_0, A\varphi_1, \dots, A\varphi_i, \dots$ кетма-кетлик $A\varphi$ функцияга текис яқинлашади. Буни кўрсатиш учун б) шартга кўра $\|A\varphi - A\varphi_i\| \leq k \|\varphi - \varphi_i\|$ тенгсизликни ёзамиз. (8.32) да $i \leftarrow \infty$ да лимитга ўтсак, $\varphi = A\varphi$ ҳосил бўлади.

Шундай қилиб, (8.15) вектор-тенгламанинг $\varphi(x^0) = y^0$ шартни қаноатлантирадиган ва $|x - x_0| < r$ интервалда аниқланган $y = \varphi(x)$ ечимнинг мавжудлиги кўрсатилди.

Ечимнинг *ягоналигини* кўрсатамиз. $y = \psi(x)$ ва $y = \chi(x)$ функциялар ҳар бири ўз аниқланиш интервалида (8.15) вектор-тенгламанинг $\varphi(x_0) = \chi(x_0) = y^0$ шартни қаноатлантирадиган ечими бўлиб, аниқланиш интервалларининг умумий қисми $r_1 < x < r_2$ бўлсин. Ҳозир $r_1 < x < r_2$ интервалнинг бирор x_1 нуқтасида $\psi(x_1) = \chi(x_1)$ тенглик бажарилишидан $|x - x_1| < r$ (r —етарли кичик мусбат сон) интервалда $\psi(x) \equiv \lambda(x)$ айният ўринли экани келиб чиқишини исботлаймиз. $y^1 = \varphi(x_1) = \chi(x_1)$ десак, x_0, y^0 ларни бошланғич қийматлар сифатида олишимиз лозим. Бу қийматлар x_0, y^0 лардан фарқ қилмайди, чунки шу қийматлар учун ҳам $\psi(x_0) = \chi(x_0) = y^0$. Шунинг учун x_0, y^0 лардан фойдаланамиз. Олинган $\psi(x)$ ва $\chi(x)$ функциялар ечим бўлгани учун ушбу $\psi \equiv A\psi, \chi \equiv A\chi$ айниятлар ўринли. Аввалгидек D_{n+1} тўпламда маркази (x_0, y^0) нуқтада бўлган Π тўпламни оламиз, сўнгра Π_r тўпламни шундай танлаймизки, r сони (8.27), (8.30), (8.31) тенгсизликларни қаноатлантириши билан бирга $|x - x_0| \leq r$ интервалда ψ ва χ функциялар учун

$$|\psi(x) - y^0| \leq a, \quad |\chi(x) - y^0| \leq a$$

тенгсизликлар ўринли бўлсин. Бу мумкин, чунки $\psi(x), \chi(x)$ функциялар узлуксиз. Шунинг учун $|x - x_0| \leq r$ интервалда аниқланган $\psi(x), \chi(x)$ функциялар Ω , оилага тегишли бўлади. Демак,

$$\|\psi - \chi\| = \|A\psi - A\chi\| \leq k \|\psi - \chi\|$$

тенгсизлиги ўринли бўлиши лозим. Бу муносабат фақат $\|\psi - \chi\| = 0$ ёки $|x - x_0| \leq r$ да $\psi(x) \equiv \chi(x)$ айният ўринли бўлгандагина тўғри.

Энди $\psi(x) \equiv \chi(x)$, $r_1 < x < r_2$ эканини кўрсатамиз. Бирор x^* , $r_1 < x^* < r_2$ нуқтада $\psi(x^*) \neq \chi(x^*)$ бўлсин. Албатта $x_0 \neq x^*$, чунки x_0 нуқтада $\psi(x_0) = \chi(x_0)$. Аниқлик учун $x^* > x_0$ дейлик ($x^* < x_0$ бўлганда ҳам мулоҳазалар ўхшаш). Ушбу $x_0 \leq x \leq x^*$ интервалнинг $\psi(x)$ ва $\chi(x)$ функцияларнинг қиймати тенг бўладиган нуқталари тўпламини N_* деймиз. Шу N_* тўплам ёпиқ. Ҳақиқатан, τ_1, τ_2, \dots лар N_* тўпламнинг τ нуқтага яқинлашадиган нуқталари кетма-кетлиги бўлсин. Бунда $\psi(\tau_i) = \chi(\tau_i)$ ва $\psi(x), \chi(x)$ функцияларнинг узлуксизлиги учун

$$\psi(\tau) = \lim_{i \rightarrow \infty} \psi(\tau_i) = \lim_{i \rightarrow \infty} \chi(\tau_i) = \chi(\tau),$$

демак, $\tau \in N_*$. Шундай қилиб, N_* тўплам ёпиқ. Унинг юқори чегарасини x_1 дейлик. Равшанки, $x_1 \neq x^*$ ва $x_1 < x^*$, $\psi(x_1) = \chi(x_1)$.

Юқорида исбот этилганига кўра бу тенгликдан $\psi(x)$ ва $\chi(x)$ функциялар бирор $|x-x_1| < r$ интервалда устма-уст тушиши керак. Демак, x_1 нуқта N_* тўпламининг юқори чегараси бўла олмайди. Бу зиддият ечимнинг ягоналиги исботини, шу билан бирга 8.1-теорема исботини, ниҳоясига етказди.

3-§. НОРМАЛ СИСТЕМА УЧУН ϵ -ТАҚРИБИЙ ЕЧИМ.

1. ϵ -тақрибий ечим тушунчаси ва унинг мавжудлиги ҳақида теорема. Нормал система учун ҳам ҳосилага нисбатан ечилган биринчи тартибли битта тенгламадаги каби ϵ -тақрибий ечим тушунчасини киритамиз.

8.4-таъриф. (8.15) вектор-тенглама берилган бўлиб, унда $f(x, y)$ вектор-функция D_{n+1} тўпланда узлуксиз бўлсин. Агар бирор I интервалда аниқланган $y = \varphi(x)$ вектор функция учун ушбу тўртта шарт:

$$1^\circ. (x, \varphi(x)) \in D_{n+1}, \quad x \in I;$$

2 $^\circ$. $\varphi(x) \in Q$, $\varphi(x) \in C^1$, $x \in I/S$, бунда S тўпلام $\frac{d\varphi(x)}{dx}$ ҳосила 1-тур зуилишга эга бўлган ёки мавжуд бўлмаган нуқталар тўплани;

$$3^\circ. \left\| \frac{d\varphi(x)}{dx} - f(x, \varphi(x)) \right\| \leq \epsilon, \quad x \in I/S;$$

4 $^\circ$ S — чекли тўпلام, I ринли бўлса, y ҳолда $y = \varphi(x)$ вектор-функция I интервалда (8.15) вектор-тенгламанинг ϵ -тақрибий ечими дейилади.

Бу таърифдан кўринадики, агар $\epsilon = 0$ ва $S = \emptyset$ бўлса, $\varphi(x) \in C^1$, $x \in I$ ва $\frac{d\varphi(x)}{dx} = f(x, \varphi(x))$, $x \in I$ бўлади. Бу ҳолда биз система учун ечим таърифига эга бўламиз.

8.4-теорема. Агар (8.15) вектор-тенгламада $f(x, y)$ вектор-функция ҳамма нуқталари билан D_{n+1} тўпланда ётган $(n+1)$ ўлчовли $P = \{(x, y): |x - x_0| \leq a, |y_i - y_i^0| \leq b, i = 1, \dots, n\}$ параллелепипедда (8.2-теоремага қаранг) узлуксиз бўлса, y ҳолда $\epsilon > 0$ қандай бўлмасин (8.15) вектор-тенгламанинг $|x - x_0| \leq h$, $h = \min\left(a, \frac{b}{M} \cdot M \max_{(x, y) \in P} |f(x, y)|\right)$ интервалда $\varphi(x_0) = y$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган $y = \varphi(x)$ ϵ -тақрибий ечими мавжуд.

Исбот. $\epsilon > 0$ берилган бўлсин. Биз $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервалда ϵ -тақрибий ечимни қурамиз ($x_0 - h \leq x \leq x_0$ интервалда ҳам ϵ -тақрибий ечим шунга ўхшаш қурилади).

Энди P параллелепипед билан бирга ушбу

$$P_h = \{(x, y): |x - x_0| \leq h, |y_i - y_i^0| \leq b, i = 1, 2, \dots, n\}$$

$$P_h^+ = \{(x, y): x_0 \leq x \leq x_0 + h, |y_i - y_i^0| \leq b, i = 1, 2, \dots, n\}$$

параллелепипедларни қурамиз. Равшанки, $P_h^+ \subset P_h \subset P$. $f(x, y)$ вектор-функция ёпиқ P тўпланда узлуксиз, шунинг учун у шу тўпланда

тегис узлуксиз бўлади. Демак, берилган $\varepsilon > 0$ га кўра шундай $\delta(\varepsilon) > 0$ топиш мумкинки, агар $(x, y) \in P$, $(\tilde{x}, \tilde{y}) \in P$ нуқталар учун

$$|x - \tilde{x}| \leq \delta(\varepsilon), |y - \tilde{y}| \leq \delta(\varepsilon)$$

тенгсизликлар ўринли бўлса,

$$|f(x, y) - f(\tilde{x}, \tilde{y})| \leq \varepsilon \quad (8.34)$$

тенгсизлик ҳам ўринли бўлади.

Олинган $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервални m та тенг бўлакка бўламиз. Бўлиш нуқталари $x_0, x_1, x_2, \dots, x_m$ лар қуйидагича бўлади:

$$x_k = x_0 + k \frac{h}{m}, k = 0, 1, 2, \dots, m.$$

Бу нуқталарни шундай танлаймизки, ҳар бир $x_{k-1} \leq x \leq x_k, k = 1, 2, \dots, m$ интервалда

$$\max |x_k - x_{k-1}| \leq \min \left(\delta(\varepsilon), \frac{\delta(\varepsilon)}{M} \right).$$

тенгсизлик бажарилади. Текширилаётган $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервалда аниқланган *бўлакчи-чиқиқли* вектор-функцияни тузамиз:

$$y_{(m)}(x) = \begin{cases} y^0 + \frac{h}{m} \sum_{j=0}^{k-1} f(x_j, y_{(m)}^j) + (x - x_k) f(x_k, y_{(m)}^k), \\ x_k \leq x \leq x_{k+1}, k = 0, 1, \dots, m-1, \end{cases} \quad (8.35)$$

Бунда $y_{(m)}^i$ — вектор миқдор бўлиб, пастки индекс бўлақлар сонини, юқоридаги индекс $y_{(m)}(x)$ векторнинг $x_i = x_0 + i \frac{h}{m}$ нуқтадаги қийматини англатади. Шу векторни бундай аниқлаймиз:

$$y_{(m)}^i = y_{(m)}^{i-1} + \frac{h}{m} f(x_{i-1}, y_{(m)}^{i-1}).$$

(8.35) формула билан ёзилган $y_{(m)}(x)$ вектор-функция (8.15) вектор-тенгламанинг $x_0 \leq x \leq x_0 + h$ интервалда аниқланган ε -тақрибий ечимидир. Ҳақиқатан, аввал ε -тақрибий ечим таърифининг 1° шартини текширайлик. Буни математик индукция усули билан исботлаймиз. $k = 0$ бўлсин. Бу ҳолда

$$y_{(m)}(x) = y^0 + (x - x_0) f(x_0, y^0), \quad x_0 \leq x \leq x_1.$$

Равшанки, $|y_{(m)}(x) - y^0| = |x - x_0| \cdot |f(x_0, y^0)| \leq m \cdot \frac{h}{m} \cdot M \leq \frac{h}{M} \cdot M = b$, яъни $(x, y_{(m)}(x)) \in P_h^+$. Фараз этайлик, $x_0 \leq x \leq x_k$ интервалда $(x, y_{(m)}(x)) \in P_h^+$ бўлсин. (8.35) формулага кўра

$$\begin{aligned} |y_{(m)}(x) - y^0| &= \left| \frac{h}{m} \sum_{j=0}^{k-1} f(x_j, y_{(m)}^j) + (x - x_k) f(x_k, y_{(m)}^k) \right| \leq \\ &\leq \frac{h}{m} \sum_{j=0}^k |f_j(x_j, y_{(m)}^j)| \leq \frac{h}{m} (k+1) M \leq \frac{h}{m} \cdot m \cdot M = hM \leq \frac{b}{M} M = b. \end{aligned}$$

Демак $x_0 \leq x \leq x_{k+1}$ интервалда $(x, y_{(m)}(x)) \in P_k^+$. Шундай қилиб, 1° шарт бажарилади. 2° шарт ҳам бажарилади, чунки (8.35) функция бўлакчи-чизиқли узлуксиз вектор-функция. Таърифдаги S тўп-лам x_1, x_2, \dots, x_{m-1} нуқталардан иборат. $\frac{d}{dx}(y_{(m)}(x))$ функция бў-лакчи-узлуксиздир.

Энди 3° шартни текширишга ўтамиз. Содда ҳисоблашлар

$$|x - x_k| \leq \max |x_{k+1} - x_k| \leq \left(\delta(\epsilon), \frac{\delta(\epsilon)}{M} \right) \leq \frac{\delta(\epsilon)}{M} < \delta(\epsilon), x_k \leq x \leq x_{k+1},$$

$$|y_{(m)}(x) - y_{(m)}^k| = |x - x_k| |f(x_k, y_{(m)}^k)| \leq \frac{\delta(\epsilon)}{M} M = \delta(\epsilon), x_k \leq x \leq x_{k+1}$$

бўлишини кўрсатади. Топилган тенгсизликларга асосан

$$|f(x_k, y_{(m)}^k) - f(x, y_{(m)}^k)| \leq \epsilon, x_k \leq x \leq x_{k+1},$$

яъни

$$\left| \frac{dy_{(m)}(x)}{dx} - f(x, y_{(m)}(x)) \right| \leq \epsilon.$$

(8.35) дан $x = x_0$ бўлганда $y_{(m)}(x_0) = y_0$, чунки бу ҳолда $x_0 \equiv x_k$ $k = 0$. Шундай қилиб, 8.4-теорема исбот этилди деса бўлади, чунки $P_k^- = \{(x, y) : x_0 - h \leq x \leq x_0, |y_i - y_i^0| \leq b, i = 1, 2, \dots, n\}$ тўп-ламда ҳам (x_0, y^0) бошланғич қийматларга эга бўлган ϵ -тақрибий ечимни қуриш мумким.

2. Нормал система учун Пеано теоремаси. Аввал қуйидаги ту-шунчаларни киритамиз.

8.5-таъриф. Агар вектор-функциялардан тузилган

$$f_1(x), f_2(x), \dots, f_m(x), \dots \quad (8.36)$$

функционал кетма-кетлик учун шундай b ўзгармас сон топилсаки, барча натурал n сонлари ва $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервали учун

$$|f_m(x)| \leq b$$

тенгсизлик ўринли бўлса, y ҳолда (8.36) вектор кетма-кетлик ёпиқ $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда текис чегараланган дейилади.

8.6-таъриф. Агар ёпиқ $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда узлук-сиз вектор-функциялардан тузилган (8.36) кетма-кетлик берилган бўлиб, ҳар қандай $\epsilon > 0$ берилганда ҳам шундай $\delta > 0$ топилсаки, барча n лар учун $|x' - x''| < \delta$ тенгсизлик бажарилганда ушбу

$$|f_m(x') - f_m(x'')| < \epsilon \quad (8.37)$$

тенгсизлик ҳам ўринли бўлса, y ҳолда (8.36) кетма-кетлик те-кис даражали узлуксиз дейилади.

Энди Асколи-Арцеланинг муҳим теоремасини келтирамиз:

8.5-теорема. (Асколи-Арцела теоремаси). Агар (8.36) вектор кетма-кетлик чекли $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда те-кис чегараланган ва текис даражали узлуксиз бўлса, y ҳолда

(8.36) вектор кетма-кетликдан ўша интервалда текис яқинлашувчи қисмий кетма-кетлик ажратиш мумкин.

Баён этилган теореманинг исботини математик анализ дарсликларидан ўқиш мумкин. Шунинг учун биз уни келтирмаймиз. Аммо бу теоремадан Пеано теоремасини исбот этишда фойдаланамиз.

Ниҳоят, система учун Пеано теоремасининг (8.3-теоремага қаралсин) исботига ўтамиз. D_{n+1} тўплам учун шу тўпламнинг қисмидан иборат ёпиқ P_h параллелепипедни кўриш мумкин. $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда аниқланган ва $y(x_0) = y^0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган камида битта ечим борлигини исботлаймиз. Равшанки, $(x, y) \in P_h$ да шах $|f(x, y)| = M$, $h = \min\left(a, \frac{b}{M}\right)$. Энди шундай $\{\varepsilon_n\}$, $\varepsilon_n > 0$ сонлар кетма-кетлигини олампизки, $n \rightarrow \infty$ да $\varepsilon_n \rightarrow 0$. 8.4-теоремага кўра юқоридаги шартлар бажарилганда P_h тўпламда (x_0, y^0) нуқтадан ўтувчи, $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда аниқланган $y_{(m)}(x) - \varepsilon_m$ -тақрибий ечимга мос Эйлер синиқ чизиги мавжуд. Бирор $\tilde{x} \in [x_0 - h, x_0 + h]$ нуқтани олайлик. Бу нуқта учун

$$|y_{(m)}(x) - y_{(m)}(\tilde{x})| \leq M|x - \tilde{x}| \quad (8.38)$$

тенгсизлик ўринли. Бундан $\{y_{(m)}(x)\}$ кетма-кетликнинг текис даражали узлуксизлиги келиб чиқади. $\tilde{x} = x_0$ бўлсин. У ҳолда $|x - x_0| \leq h \leq \frac{b}{M}$ бўлганидан:

$$|y_{(m)}(x) - y_{(m)}(x_0)| \leq M|x - x_0| \leq b.$$

Маълумки, ушбу

$$|y_{(m)}(x) - y^0| \geq |y_{(m)}(x)| - |y^0|$$

тенгсизлик доим тўғри. Бундан $|y_{(m)}(x)| \leq |y^0| + b$. Охириги муносабат $\{y_{(m)}(x)\}$ кетма-кетлик текис чегараланганини кўрсатади. Энди Асколи—Арцела теоремасига кўра $\{y_{(m)}(x)\}$ кетма-кетликдан вектор-функция $y(x)$ га $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда текис яқинлашадиган қисмий вектор кетма-кетлик ажратиш мумкин. Уни $\{y_{(m)}^{(x)}\}$ деб белгилайлик. Қулайлик учун қисмий кетма-кетлик ўрнида яна $\{y_{(m)}(x)\}$ белгидан фойдаланамиз. (8.38) да $m \rightarrow \infty$ да лимитга ўтсак,

$$|y(x) - y(\tilde{x})| \leq M|x - \tilde{x}|$$

тенгсизликка келамиз. ε_m -тақрибий ечим учун унга мос интеграл тенгламани ёзиш мумкин:

$$y_{(m)}(x) = y^0 + \int_{x_0}^x (f(\xi, y_{(m)}(\xi)) + \Delta_m(\xi)) d\xi, \quad (8.39)$$

бу ерда

$$|\Delta_m(x)| = \left| \frac{dy_{(m)}(x)}{dx} - f'_k(x, [y_{(m)}(x)]) \right| \leq \varepsilon_m, x \in [x_0 - h_1, x_0 + h] \setminus S$$

$\Delta_m(x) \equiv 0, x \in S$. Энди (8.39) муносабатда $\{y_{(m)}(x)\}$

қисмий кетма-кетлик бўлса, $m \rightarrow \infty$ да ушбу

$$y(x) = y^0 + \int_x^x f(\xi, y(\xi)) d\xi$$

интеграл тенгламага келамиз. Бундан $y(x^0) = y^0$, яна $f(x, y)$ функция P параллелепипеда узлуксиз бўлгани учун $\frac{dy(x)}{dx} \equiv f(x, y(x))$.

Демак, $y = y(x)$ вектор-функция $y(x_0) = y^0$ шартни қаноатлантиради ва $x_0 - h \leq x \leq x_0 + h$ интервалда (8.15) вектор тенгламанинг ечимидир. Шундай қилиб Пеано теоремаси исбот бўлди.

4-§. ЕЧИМНИНГ БОШЛАНҒИЧ ҚИЙМАТ ВА ПАРАМЕТРЛАРГА УЗЛУКСИЗ БОҒЛИҚЛИГИ

1. Дастлабки маълумотлар. Аввалги параграфда бошланғич қийматлари x_0, y^0 бўлган ечимни $\varphi(x, x_0, y^0)$ деб белгиладик. Бу вектор-функция $(n+2)$ ўлчовли тўпламда аниқланган бўлиб, $x, x_0, y^0, \dots, y_n^0$ ларнинг функциясиدير. x бўйича тегишли интервалда узлуксиз ва узлуксиз дифференциалланувчи бўлган бу вектор-функция x_0 ва y_1^0, \dots, y_n^0 ларга қандай боғланган? — деган савол туғилади.

Ушбу

$$\begin{cases} y' = f(x, y), & (8.15) \\ y(x_0) = y^0 & (8.40) \end{cases}$$

Қоши масаласида $x = \xi - x_0, y = \eta - y^0$ алмаштиришни бажарамиз натижада юқоридаги масала қуйидаги

$$\begin{cases} \frac{d\eta}{d\xi} = f(\xi - x_0, \eta - y^0), \\ \eta(0) = 0 \end{cases}$$

Қоши масаласига келади, бунда бошланғич қийматлар тайинланган; $\xi = 0, \eta = 0$. (8.15) вектор-тенгламани $\frac{d\eta}{d\xi} = f(\xi - x_0, \eta - y^0)$ каби ёзиб, x_0, y^0 ларни параметрлар деб қараб, ечимнинг шу параметрларга боғлиқлигини текшириш мумкин. Шу усул билан ечимнинг бошланғич қийматларга боғлиқлигини текшириш тегишли ечимнинг параметрларга боғлиқлигини текширишга келтирилади.

2. Ечимнинг параметрларга узлуксиз боғлиқлиги. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y, \mu), \quad (8.41)$$

$$y = (y_1, \dots, y_n)^*, \mu = (\mu_1, \dots, \mu_e)^*$$

вектор дифференциал тенглама берилган бўлиб, унинг ўнг томони $f(x, y, \mu)$ вектор-функция $(n + l + 1)$ ўлчовли R^{n+l+1} фазонинг бирор очик D_{n+l+1} тўпламида аниқланган ва узлуксиз, шу билан бирга

$$\frac{\partial f_i(x, y, \mu)}{\partial y_j}, \quad i, j = 1, 2, \dots, n \quad (8.42)$$

функциялар ҳам ўша D_{n+l+1} тўпланда узлуксиз. R^{n+l+1} фазонинг нуқталарини (x, y, μ) деб белгилаймиз. x_0 ва y^0 бошланғич қийматларни тайинлаймиз. M билан μ параметрнинг шундай қийматлари тўпланини белгилаймизки, (x_0, y^0, μ) нуқта D_{n+l+1} тўпланда тегишли бўлади. Демак, агар $\mu \in M$ бўлса, у ҳолда $(x_0, y^0, \mu) \in D_{n+l+1}$ бўлади, ва аксинча, агар $(x_0, y^0, \mu) \in D_{n+l+1}$ бўлса, у ҳолда $\mu \in M$ бўлади.

Киритилган M тўплани очик. Ҳар бир $(\mu_1, \dots, \mu_r) \in M$ нуқтага (8.41) вектор-тенгламанинг x_0, y^0 бошланғич қийматларга эга бўлган ва $m_1(\mu) < x < m_2(\mu)$ интервалда аниқланган давомсиз ечими $\varphi(x, \mu)$ мос келади (1-боб, 12-§ даги мулоҳазалар вектор-тенглама учун ҳам ўринли). Шу $\varphi(x, \mu)$ ечим аниқланган тўпланини T дейлик. Бу тўплани x, μ жуфтликлар тўплани бўлиб, унда $\varphi(x, \mu)$ аниқланган. Демак, T тўпланининг нуқталари учун $\mu \in M, m_1(\mu) < x < m_2(\mu)$ муносабатлар ўринли. M тўплани l ўлчовли, T тўплани эса $(l + 1)$ ўлчовлидир. Энди ечимнинг параметрларга узлуксиз боғлиқлиги ҳақида теоремани баён этамиз:

8.6-теорема. *T тўплани очик тўпландир. Вектор-функция $\varphi(x, \mu)$, эса барча аргументлари бўйича T тўпланда узлуксиздир.*

Исбот. $(x^*, \mu^*) \in T$ — ихтиёрий нуқта. (x^*, μ^*) нуқтага етарли яқин бўлган (x, μ) нуқта ҳам T тўпланда тегишли ва $\varphi(x, \mu) - \varphi(x^*, \mu^*)$ айирма кичик эканини исбот этамиз. У ҳолда теорема исбот этилган бўлади.

Аввал $x^* \geq x_0$ дейлик. $\varphi(x, \mu^*)$ функция $x = x^*$ да аниқланган бўлгани учун $x^* < m_2(\mu^*)$ бўлади, шунинг учун шундай r_2 сон мавжудки, $x^* < r_2 < m_2(\mu^*)$ тенгсизлик ўринли ва $\varphi(x, \mu^*)$ ечим, жумладан, $x_0 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган бўлади. x ўзгарувчи шу интервалдаги қийматларни қабул қилиб чиқса, $(x, \varphi(x, \mu^*), \mu^*)$ нуқта ҳам R^{n+l+1} фазода бирор Q чизиқни чизиб чиқади. Энди a ва b икки мусбат сон бўлсин. Π деб R^{n+l+1} фазода ушбу

$$x_0 \leq x \leq r_2, \quad |y - \varphi(x, \mu^*)| \leq a, \quad |\mu - \mu^*| \leq b \quad (8.43)$$

тенгсизликларни қаноатлантирадиган (x, y, μ) нуқталар тўпланини белгилаймиз. Маълумки, Q_i — ёпиқ, чегараланган тўплани. Шунинг учун шундай a ва b лар мавжуд бўладикки, ушбу $\Pi \subset D_{n+l+1}$ тегишлилик шартини бажарилади. Бундан кейин a ва b лар шу шартларни қаноатлантиради деб ҳисоблаймиз.

$f(x, y, \mu)$ вектор-функцияни Π тўпланда кўрамиз. (8.42) функциялар узлуксиз бўлгани учун (8.18) тенгсизликка асосан Π тўпланда

$$|f(x, y^2, \mu) - f(x, y^1, \mu)| \leq n^2 K |y^2 - y^1|, \quad (8.44)$$

бундан

$$\left| \frac{\partial f_i(x, y, \mu)}{\partial y_j} \right|_{(x, y, \mu) \in \Pi} \leq K$$

тенгсизликка эга бўламиз. Эслатиб ўтамизки, $f(x, y, \mu)$ функция Π тўпламда текис узлуксиздир. Бундан шундай мусбат монотон $\beta_2(\varepsilon)$, $\varepsilon > 0$ ва ε билан бирга нолга интилувчи функциянинг мавжудлиги келиб чиқадики, Π тўпламнинг (x, y, μ^*) ва (x, y, μ) нуқталари учун

$$|f(x, y, \mu) - f(x, y, \mu^*)| < \beta_2(|\mu - \mu^*|) \quad (8.45)$$

муносабат ўринли бўлади,

$y = \varphi(x, \mu)$ ($|\mu - \mu^*| \leq b$) функция (8.41) тенгламанинг (x_0, y^0) бошланғич қийматларга эга бўлган ечими бўлсин. Давомсиз ечимларнинг хоссасига кўра (1-боб, 12-§), $(x, \varphi(x, \mu), \mu)$ нуқта ёпиқ Π тўпландан $x \rightarrow x_2(\mu)$ да чиқиб кетади. Шу нуқтанинг Π тўплам чегарасига биринчи марта боришига тўғри келган x нинг қийматини x_2 дейлик. Равшанки, $x_0 < x_2 \leq x_2$. Энди $x_0 \leq x \leq x_2$ интервалда μ ва μ^* лар учун (8.41) тенглама ўрнига интеграл муносабатларни ёзамиз:

$$\varphi(x, \mu) = y^0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau, \mu), \mu) d\tau, \quad x_0 \leq x \leq x_2,$$

$$\varphi(x, \mu^*) = y^0 + \int_{x_0}^x f(\tau, \varphi(\tau, \mu^*), \mu^*) d\tau, \quad x_0 \leq x \leq x_2.$$

Бундан:

$$\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*) = \int_{x_0}^x (f(\tau, \varphi(\tau, \mu), \mu) - f(\tau, \varphi(\tau, \mu^*), \mu^*)) d\tau, \quad x_0 \leq x \leq x_2.$$

Бу айирмани баҳолаймиз. (8.44) ва (8.45) муносабатлардан фойдаланиб, қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned} |\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| &\leq \int_{x_0}^x \left[|f(\tau, \varphi(\tau, \mu), \mu) - f(\tau, \varphi(\tau, \mu^*), \mu^*)| + \right. \\ &+ \left. |f(\tau, \varphi(\tau, \mu^*), \mu) - f(\tau, \varphi(\tau, \mu^*), \mu^*)| \right] d\tau \leq \int_{x_0}^x \left[n^2 K |\varphi(\tau, \mu) - \varphi(\tau, \mu^*)| + \right. \\ &\left. + \beta_2(|\mu - \mu^*|) \right] d\tau. \end{aligned}$$

Охириги муносабатда $\sigma(x) = |\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)|$ деб, шу муносабатга (2.13) тенгсизликни қўллансак, $x_0 \leq x \leq x_2$ интервалда қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} |\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| &\leq \frac{\beta_2(|\mu - \mu^*|)}{n^2 K} \left(e^{n^2 K(x-x_0)} - 1 \right) \leq \\ &\leq \frac{\beta_2(|\mu - \mu^*|)}{n^2 K} \left(e^{n^2 K(r_2-x_0)} - 1 \right) = c_2 \beta_2(|\mu - \mu^*|). \end{aligned} \quad (8.46)$$

Ушбу

$$\rho_2 \leq b, \quad (8.47)$$

$$f_2 \beta_2(\rho_2) < a \quad (8.48)$$

тенгсизликларни қаноатлантирадиган ρ_2 мусбат сонни оламыз. Параметр μ

$$|\mu - \mu^*| < \rho_2 \quad (8.49)$$

тенгсизликни қаноатлантиради деб ҳисоблаймиз. $x_2 = r_2$ эканини кўрсатиш мумкин, яъни бунда $\varphi(x, \mu)$ функция $x_0 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган бўлади. Ҳақиқатан, $(x_2, \varphi(x_2, \mu), \mu)$ нуқта шарт бўйича Π тўпламининг чегарасида ётади. Шунинг учун (8.43) тенгсизликлардан камида биттаси аниқ тенгликка айланиши керак. (8.47) ва (8.49) тенгсизликларга кўра $|\mu - \mu^*| < b$. (8.46), (8.48) ва (8.49) муносабатларга кўра $|\varphi(x_2, \mu) - \varphi(x_2, \mu^*)| < a$. Ниҳоят, $x_2 > x_0$ бўлганидан фақат $x_2 = r_2$ бўлиши зарур. Демак, $x_2 = r_2$.

Шундай қилиб, $x^* \geq x_0$ бўлганда шундай $r_2, r_2 > x^*$ ва $\rho_2, \rho_2 > 0$ сонлар мавжуд бўладики, $x_0 \leq x \leq r_2$ ва $|\mu - \mu^*| < \rho_2$ бўлганда (x, μ) нуқта T тўпламга тегишли ва (8.46) тенгсизлик ўринли бўлади.

Шунга ўхшаш, $x^* \geq x_0$ бўлганда ҳам шундай $r_1 < x^*, \rho, \rho_1 > 0$ сонлар мавжудки, $r_1 \leq x \leq x_0$ ва $|\mu - \mu^*| < \rho_1$ бўлганда (x, μ) нуқта T тўпламга тегишли ва

$$|\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| < c_1 \beta_1(|\mu - \mu^*|) \quad (8.50)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Юқоридаги фикрларни бирлаштирамыз. Агар (x^*, μ^*) нуқта T тўпламга тегишли бўлса, у ҳолда x_0 нуқтага нисбатан x^* нуқта қандай жойлашган бўлмасин, доимо шундай мусбат r ва ρ сонлари мавжуд бўладики,

$$|x - x^*| < r, |\mu - \mu^*| < \rho \quad (8.51)$$

бўлганда (x, μ) нуқта T тўпламга тегишли ва

$$|\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| < c\beta(|\mu - \mu^*|) \quad (8.52)$$

тенгсизлик ўринли бўлади. (8.51) тенгсизликни қаноатлантирадиган (x, μ) нуқталар тўплами (x^*, μ^*) нуқтанинг атрэфини ташкил этгани учун T тўплам очикдир. Энди $\varphi(x, \mu)$ функция (x^*, μ^*) нуқтада узлуксиз эканини кўрсатамыз. Равшанки,

$$|\varphi(x, \mu) - \varphi(x^*, \mu^*)| \leq |\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| + |\varphi(x, \mu^*) - \varphi(x^*, \mu^*)|.$$

Бу тенгсизлик ўнг томонидаги биринчи ҳад $|\mu - \mu^*|$ ифода кичик бўлганда, иккинчи ҳад эса $|x - x^*|$ ифода кичик бўлганда ҳар қанча кичик бўлиши мумкин. Бундан $\varphi(x, \mu)$ функция ўз аргументлари бўйича узлуксизлиги келиб чиқади. Теорема исбот бўлди.

3. Ечимнинг бошланғич қийматларга узлуксиз боғлиқлиги.

Қуйидаги

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) \quad (8.53)$$

вектор-дифференциал тенглама берилган бўлиб, унинг ўнг томонидаги $f(x, y)$ вектор-функция $(n + 1)$ ўлчовли R^{n+1} фазонинг бирор очиқ D_{n+1} тўпламида аниқланган ва хусусий ҳосилалари $\frac{\partial f_i}{\partial y_j}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ билан шу D_{n+1} тўпланда узлуксиз бўлсин. D_{n+1} тўпланинг ҳар бир (ξ, η) нуқтасига (8.53) вектор-тенгламанинг $x_0 = \xi$, $y_0 = \eta$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ва $m_1(\xi, \eta) < x < m_2(\xi, \eta)$ интервалда аниқланган давомсиз ечими $\varphi(x, \xi, \eta)$ мос келади. $x, \xi, \eta_1, \eta_2, \dots, \eta_n$ ўзгарувчилар фазосининг D_{n+1} тўпланда тегишли (ξ, η) нуқталарга ва $m_1(\xi, \eta) < x < m_2(\xi, \eta)$ тенгсизликни қаноатлантирадиган x ларга мос келган (x, ξ, η) нуқталардан тузилган тўпланини S деб белгилаймиз. Энди ечимнинг бошланғич қийматларга узлуксиз боғлиқлиги ҳақида теоремани келтирамиз.

8.7-теорема. (8.53) вектор тенгламанинг ξ, η бошланғич қийматларга эга бўлган давомсиз ечими $\varphi(x, \xi, \eta)$ аниқланган S тўпланда $x, \xi, \eta_1, \dots, \eta_n$ ўзгарувчилар фазосида очиқдир. Сўнгра $\varphi(x, \xi, \eta)$ вектор-функция барча аргументлари бўйича S тўпланда узлуксиздир.

Бу теоремани исбот этиш учун ўзгарувчиларни алмаштириш ёрдамида тайинланган бошланғич қийматларга эга бўлган ечимнинг параметрларга боғлиқлигини текширишга олиб келинади, сўнгра 8.6-теоремани қўлланилади.]

5-§. ЕЧИМНИНГ БОШЛАНҒИЧ ҚИЯМАТ ВА ПАРАМЕТРЛАР БЎЙИЧА ДИФФЕРЕНЦИАЛЛАНУВЧИЛИГИ

1. Ечимнинг параметрлар бўйича дифференциалланувчилиги. Бизга (8.41) вектор дифференциал тенглама берилган бўлиб,

$$f_i(x, y, \mu), \frac{\partial f_i(x, y, \mu)}{\partial y_j}, \frac{\partial f_i(x, y, \mu)}{\partial \mu_k}, \quad i, j = 1, 2, \dots, n; \quad k = 1, 2, \dots,$$

функциялар $(n + l + 1)$ ўлчовли очиқ D_{n+l+1} тўпланда аниқланган ва узлуксиз бўлсин.

Дифференциалланувчилик ҳақида теоремага ўтишдан аввал келажакда ишлатиладиган *Адамар леммаси* билан танишамиз.

8.2-лемма (Адамар леммаси). *Ушбу $g(x_1, x_2, \dots, x_p; u_1, u_2, \dots, u_q)$ скаляр функция $p + q$ аргументли бўлиб, y шу аргументлар фазосидаги Δ тўпланда аниқланган ва Δ тўпланда u_1, u_2, \dots, u_q лар бўйича қавариқ бўлсин. $g(x, u)$ ва $\frac{\partial g(x, u)}{\partial u_j}$, $j = 1, 2, \dots, q$, $x = (x_1, \dots, x_p)$ $u = (u_1, \dots, u_q)$ функциялар Δ тўпланда*

ламда узлуксиз дейлик. У ҳолда Δ дан олинган икки $(x, u^{(1)})$, $(x, u^{(2)})$ нуқта учун қуйидаги

$$g(x, u^{(2)}) - g(x, u^{(1)}) = \sum_{j=1}^q h_j(x, u^{(1)}, u^{(2)}) (u_j^{(2)} - u_j^{(1)}) \quad (8.54)$$

муносабат ўринли, бунда $h_j(x, u^{(1)}, u^{(2)})$, $j = 1, 2, \dots, q$ функциялар $(p + 2q)$ та $x_1, \dots, x_p; u_1^{(1)}, \dots, u_q^{(1)}; u_1^{(2)}, \dots, u_q^{(2)}$ аргументларнинг қийматлари учун аниқланган ва узлуксиз (агар, хусусан, $u^{(1)} = u^{(2)}$ бўлса ҳам (8.54) ўринли ва

$$h_j(x, u, u) = \frac{\partial}{\partial u} g(x, u).$$

Исбот.

$$\omega(s) = u^{(1)} + s(u^{(2)} - u^{(1)}), \quad 0 \leq s \leq 1 \quad (8.55)$$

вектор-функцияни кўрайлик. Равшанки, $\omega(0) = u^{(1)}$, $\omega(1) = u^{(2)}$ бўлиб, (8.55) формула бўйича s нинг $[0, 1]$ интервалдан олинган барча қийматларида $u^{(1)}$ ва $u^{(2)}$ нуқталарни туташтирувчи кесманинг нуқталари ҳосил бўлади. Сўнгра қуйидагига эгамиз:

$$\begin{aligned} g(x, u^{(2)}) - g(x, u^{(1)}) &= g(x, \omega(1)) - g(x, \omega(0)) = \\ &= \int_0^1 \frac{\partial}{\partial s} g(x, \omega(s)) ds, \quad \frac{\partial}{\partial s} g(x, \omega(s)) = \frac{\partial}{\partial s} g(x, \omega_1(s), \dots, \omega_q(s)) = \\ &= \sum_{j=1}^q \frac{\partial g(x, \omega(s))}{\partial \omega_j} \cdot \frac{\partial \omega_j(s)}{\partial s}, \quad \frac{\partial \omega_j(s)}{\partial s} = u_j^{(2)} - u_j^{(1)}, \quad j = 1, 2, \dots, q. \end{aligned}$$

Ушбу

$$h_j(x, u^{(1)}, u^{(2)}) = \int_0^1 \frac{\partial g(x, \omega(s))}{\partial \omega_j} ds$$

белгилашни киритсак,

$$\begin{aligned} g(x, u^{(2)}) - g(x, u^{(1)}) &= \int_0^1 \left(\sum_{j=1}^q \frac{\partial g(x, \omega(s))}{\partial \omega_j} (u_j^{(2)} - u_j^{(1)}) \right) ds = \\ &= \sum_{j=1}^q \left(\int_0^1 \frac{\partial g(x, \omega(s))}{\partial \omega_j} ds \right) (u_j^{(2)} - u_j^{(1)}) = \sum_{j=1}^q h_j(x, u^{(1)}, u^{(2)}) (u_j^{(2)} - u_j^{(1)}) \end{aligned}$$

муносабат ҳосил бўлади. Бу эса (8.54) муносабатнинг ўзгинасидир. Адамар леммаси исбот бўлди, чунки юқоридаги белгилашдан

$\frac{\partial g(x, \omega(s))}{\partial \omega_j}$, $j = 1, 2, \dots, q$ нинг узлуксизлигидан h_j ларнинг узлуксизлиги келиб чиқади. Кейинги мулоҳазаларда 8-6-теоремадаги белгилашлардан фойдаланамиз.

8.8-теорема. Агар (8.41) вектор дифференциал тенгламада $f(x, y, \mu)$ вектор-функция ва унинг y ва μ лар бўйича барча хусусий ҳосилалари $(n+1+1)$ ўлчовли очиқ D_{n+1+1} тўпلامда аниқланган ва узлуксиз бўлса, y холда берилган тенгламанинг T тўпلامда аниқланган $\varphi(x, \mu)$ ечими учун $\frac{\partial \varphi_i(x, \mu)}{\partial \mu_k}$, $i = 1, 2, \dots, n$; $k = 1, 2, \dots, l$ хусусий ҳосилалар шу тўпلامда аниқланган ва узлуксиз бўлади. Ундан ташқари $\frac{\partial^2 \varphi_i(x, \mu)}{\partial x \partial \mu_k}$ $i = 1, 2, \dots, n$, $k = 1, 2, \dots, l$ аралаш ҳосилалар ҳам T тўпلامда аниқланган, узлуксиз ва дифференциаллаш тартибига боғлиқ бўлмайди.

Исбот. Теоремани исбот этиш учун T тўпلامнинг ихтиёрий (x^*, μ^*) нуқтаси атрофида $\varphi(x, \mu)$ функциянинг ҳосилалари мавжуд ва узлуксизлигини кўрсатиш лозим. Унинг учун аввал x, y, μ ўзгарувчилар фазосида y ва μ лар бўйича қавариқ бўлган Δ тўпلامي курамыз.

$\varphi(x, \mu^*)$ вектор-функция $x = x^*$ да аниқланган. Шунинг учун x_0 ва x^* ни ўз ичига оладиган шундай $r_1 \leq x \leq r_2$ интервал ($r_1 < x_0 < r_2$, $r_1 < x^* < r_2$) мавжудки, $\varphi(x, \mu^*)$ функция шу интервалда аниқланган бўлади. x ўзгарувчи $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалдан қийматлар қабул қилганда $(x, \varphi(x, \mu^*), \mu^*)$ нуқта очиқ D_{n+1+1} тўпلامда узлуксиз чиқиқ чизади. a ва b — икки мусбат сон бўлсин. Ушбу

$$r_1 \leq x \leq r_2, |y - \varphi(x, \mu^*)| \leq a \quad |\mu - \mu^*| \leq b \quad (8.56)$$

тенгсизликларни қаноатлантирадиган тўплам очиқ D_{n+1+1} тўпلامда ҳамма нуқталари билан жойлашган бўлсин. Шундай $\rho > 0$ мавжудки, $2\rho < b$ ва $|\mu - \mu^*| < 2\rho$ бўлганда $\varphi(x, \mu)$ функция $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда аниқланган ва шу интервалда $|\varphi(x, \mu) - \varphi(x, \mu^*)| < a$ тенгсизлик ўринли бўлади: Қуйидаги.

$$r_1 < x < r_2 \quad |y - \varphi(x, \mu^*)| < a, |\mu - \mu^*| < 2\rho$$

тенгсизликларни қаноатлантирадиган (x, y, μ) нуқталар тўпلامي Δ деб белгилаймиз. Равшанки, бу Δ тўплам очиқ ва y, μ лар бўйича қавариқ.

Энди e_k билан l ўлчовли фазонинг k ўқи бўйича йўналган бирлик векторни белгилаймиз. $\mu^{(1)}$ ушбу $|\mu^{(1)} - \mu^*| < \rho$ тенгсизликни қаноатлантирадиган бирор вектор, τ эса, $|\tau| < \rho$ тенгсизликни қаноатлантирадиган сон бўлсин. $\mu^{(2)} = \mu^{(1)} + \tau e_k$ дейлик. У ҳолда ушбуга эгамиз:

$$|\mu^{(1)} - \mu^*| < 2\rho, |\mu^{(2)} - \mu^*| < 2\rho.$$

Шунинг учун $r_1 \leq x \leq r_2$ интервалда

$$|\varphi(x, \mu^{(1)}) - \varphi(x, \mu^*)| < a, |\varphi(x, \mu^{(2)}) - \varphi(x, \mu^*)| < a$$

тенгсизликлар ўринли. Шундай қилиб, x ўзгарувчи $r_1 < x < r_2$ интервалдан барча қийматларни қабул қилганда $(x, \varphi(x, \mu^{(1)}), \mu^{(1)})$ ва $(x, \varphi(x, \mu^{(2)}), \mu^{(2)})$ нуқталар барча нуқталари билан очиқ Δ да ёт-

ган чизиқларни чизади. Агар $x = x$, $u = (y, \mu)$, $g(x, u)' = f_i(x, y, \mu)$ десак, $f_i(x, \varphi(x, \mu^{(2)}), \mu^{(2)}) - f_i(x, \varphi(x, \mu^{(1)}), \mu^{(1)})$ айирмага Адамар лем-масини қўлланиш мумкин, яъни:

$$f_i(x, \varphi(x, \mu^{(2)}), \mu^{(2)}) - f_i(x, \varphi(x, \mu^{(1)}), \mu^{(1)}) = \quad (8.57)$$

$$= \sum_{j=1}^n h_i^{(j)}(x, \mu^{(1)}, \tau) (\varphi_j(x, \mu^{(2)}) - \varphi_j(x, \mu^{(1)})) + \sum_{k=1}^l h_i^{(n+k)}(x, \mu^{(1)}, \tau) (\mu_k^{(2)} - \mu_k^{(1)}).$$

Ушбу

$$\psi_i(x, \mu^{(1)}, \tau) = \frac{\varphi_j(x, \mu^{(2)}) - \varphi_j(x, \mu^{(1)})}{\tau}, \quad \tau \neq 0, \mu^{(2)} = \mu^{(1)} + \tau e_k$$

ифодани тузиб, $\tau \rightarrow 0$ да лимитга ўтамыз.

Икки вектор-функция $y = \varphi(x, \mu^{(1)})$, $y = \varphi(x, \mu^{(2)})$ берилган (8.41) вектор-тенгламанинг ечими бўлгани учун

$$\frac{d\varphi(x, \mu^{(1)})}{dx} \equiv f(x, \varphi(x, \mu^{(1)}), \mu^{(1)}),$$

$$\frac{d\varphi(x, \mu^{(2)})}{dx} \equiv f(x, \varphi(x, \mu^{(2)}), \mu^{(2)})$$

айниятлар ўринли. Биринчисини иккинчисидан айириб, (8.57) га кўра топамиз:

$$\frac{\partial \psi_j(x, \mu^{(1)}, \tau)}{\partial x} = \sum_{j=1}^n h_i^{(j)}(x, \mu^{(1)}, \tau) \psi_j(x, \mu^{(1)}, \tau) + \sum_{k=1}^l h_i^{(n+k)}(x, \mu^{(1)}, \tau),$$

$$i = 1, 2, \dots, n. \quad (8.58)$$

Бу муносабатлар

$$r_1 < x < r_2, \quad |\mu^{(1)} - \mu^*| < \rho, \quad |\tau| < \rho, \quad \tau \neq 0$$

тенгсизликлар тўғри бўлганда ўринли бўлади. Агар $\psi_i(x_1, \mu^{(1)}, \tau) = z_i$ десак, бу функциялар ушбу

$$\frac{dz_i}{dx} = \sum_{j=1}^n h_i^{(j)}(x, \mu^{(1)}, \tau) z_j + \sum_{k=1}^l h_i^{(n+k)}(x, \mu^{(1)}, \tau), \quad \tau \neq 0 \quad (8.59)$$

чизиқли дифференциал тенгламалар системасини қаноатлантиради. Бошланғич қийматлар бундай:

$$\psi_i(x_0, \mu^{(1)}, \tau) = \frac{\varphi_i(x_0, \mu^{(2)}) - \varphi_i(x_0, \mu^{(1)})}{\tau} = \frac{y_i^0 - y_i^0}{\tau} = 0.$$

Гарчи $\psi_i(x, \mu^{(1)}, \tau)$, $i = 1, 2, \dots, n$ функциялар фақат $\tau \neq 0$ қийматлар учун аниқланган бўлса-да, (8.59) система $\tau_j = 0$ да ҳам аниқланган. Бу системанинг коэффициентлари $h_i^{(j)}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$

ва озоd ҳадлари $h_i^{(n+k)}$, $i = 1, 2, \dots, n$, $\tau = 0$ да ҳам аниқланган. (8.59) системанинг ўнг томони ушбу

$$r_1 < x < r_2, |\mu^{(1)} - \mu^*| < \rho, |\tau| < \rho \quad (8.60)$$

тенгсизликлар билан берилган очиқ тўпلامда аниқланган ва узлуксиз. Шунинг учун 8.6-теоремага ва 8.1-теоремага кўра (8.59) система $(x_0, 0)$ бошланғич қийматларга эга бўлган

$$z_1 = \chi^2(x, \mu^{(1)}, \tau), \dots, z_n = \chi_n(x, \mu^{(1)}, \tau) \quad (8.61)$$

ечимга эга. Бу ечим (8.60) тўпلامда аниқланган ва узлуксиз. Яна 8.1-теоремага кўра $\tau \neq 0$ бўлганда (8.60) тўпلامда

$$\psi_i(x, \mu^{(1)}, \tau) \equiv \chi_i(x, \mu^{(1)}, \tau), \quad i = 1, 2, \dots, n$$

айният ўринли. (8.61) да $\tau \rightarrow 0$ да лимитга ўтсак,

$$\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial \mu_k^{(1)}} = \lim_{\tau \rightarrow 0} \psi_i(x, \mu^{(1)}, \tau) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \chi_i(x, \mu^{(1)}, \tau) = \chi_i(x, \mu^{(1)}, 0). \quad (8.62)$$

Бу муносабатлардан $\chi_i(x, \mu^{(1)}, 0)$ функция

$$r_1 < x < r_2, |\mu^{(1)} - \mu^*| < \rho \quad (8.63)$$

очиқ тўпلامда аниқлангани учун шу тўпلامда $\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial \mu_k^{(1)}}$ хусусий ҳосила ҳам аниқланган ва узлуксиз. Хусусан, шу хусусий ҳосила (x^*, μ^*) нуқтанинг бирор атрофида аниқланган ва узлуксиз.

Равшанки, $z_i = \frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial \mu_k^{(1)}}$, $i = 1, \dots, n$, $k = 1, \dots, l$ функциялар (8.59) системани қаноатлантиради, чунки $z = \chi_i(x, \mu^{(1)}, \tau)$, $i = 1, 2, \dots, n$ функциялар $\tau = 0$ бўлганда шу системани қаноатлантиради. Шунинг учун $\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial \mu_k^{(1)}}$ функциялар (8.60) очиқ соҳада x бўйича хусусий ҳосилага эга. Бошқача айтганда, ушбу

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial \mu_k^{(1)}} \right) \quad (8.64)$$

аралаш ҳосилалар (8.60) очиқ тўпلامда аниқланган ва узлуксиз.

Шунга ўхшаш, $y_i = \varphi_i(x, \mu^{(1)})$, $i = 1, 2, \dots, n$ функцияларни (8.41) вектор тенгламага қўйсак, (8.60) очиқ тўпلامда

$$\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial x} \equiv f_i(x, \varphi(x, \mu^{(1)}), \mu^{(1)}), \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (8.65)$$

айниятга эга бўламиз. Бу айтиятнинг чап томони $\mu_k^{(1)}$ лар бўйича хусусий ҳосилаларга ((8.60) да) эга, чунки (8.65) айтиятнинг ўнг

томони теореманинг шартига кўра $\mu_k^{(1)}$ лар бўйича узлуксиз хусусий ҳосилаларга эга. Шундай қилиб, (8.60) очик тўпلامда ушбу

$$\frac{\partial}{\partial \mu^{(1)}} \left(\frac{\partial \varphi_i(x, \mu^{(1)})}{\partial x} \right) \quad (8.66)$$

аралаш ҳосилалар аниқланган ва узлуксиз. Энди (8.64) ва (8.66) аралаш ҳосилалар битта (8.60) очик тўпلامда узлуксиз бўлгани учун математик анализнинг маълум теоремасига асосан бу аралаш ҳосилалар айнан тенг бўлади. Шу билан теорема исбот бўлди.

2. Ечимнинг бошланғич қийматлар бўйича дифференциалланувчилиги. Аввалги параграфдаги каби (8.53) вектор тенгламани кўра-миз. Унинг ўнг томони, яъни $f(x, y)$ вектор-функция очик D_{n+1} тўп-ламда аниқланган ва хусусий ҳосилалари $\frac{\partial f_i}{\partial y_j}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ билан шу D_{n+1} тўпلامда узлуксиз. D_{n+1} тўпلامда олинган (ξ, η) нуқта учун ξ ни $\xi = x_0$ деб тайинлаймиз, η эса ўзгарувчи бўлиб қолаверади.

8.9-теорема. (8.53) вектор тенглама берилган бўлиб, $\varphi(x, x_0, \eta) = \varphi(x, \eta) = (\varphi_1(x, \eta), \dots, \varphi_n(x, \eta))$ функция унинг (x_0, η) бошланғич қийматларга эга бўлган давомсиз ечими бўлсин. У ҳолда 8.7-теоремадан $\varphi(x, \eta)$ функциянинг x, η_1, \dots, η_n ўзга-рувчилар фазосининг бирор очик S' тўпلاميда аниқланган ва уз-луксизлиги келиб чиқади. Шу билан бирга S' тўпلامда ушбу $\frac{\partial \varphi_i(x, \eta)}{\partial \eta_j}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ хусусий ҳосилалар мавжуд ва уз-луксиз; бундан ташқари, шу S' тўпلاميда $\frac{\partial^2 \varphi_i(x, \eta)}{\partial x \partial \eta_j}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ аралаш ҳосилалар узлуксиз ва дифференциаллаш тар-тибига боғлиқ эмас;

Бу теоремани исбот этиш ўзгарувчиларни алмаштириш ёрдами-да ечимнинг параметрлар бўйича дифференциалланувчилиги ҳолини исбот этишга келтирилади ва 8.8-теорема қўлланилади.

3. Варнацияли тенгламалар системаси. (8.53) вектор тенглама берилган бўлиб, $\varphi(x, \eta) = (\varphi_1(x, \eta), \varphi_2(x, \eta), \dots, \varphi_n(x, \eta))$ век-тор-ф ункция шу тенгламанинг (x_0, η) бошланғич қийматларга эга бўлган ва $\eta = y_0$ бўлганда $m_1 < x < m_2$ интервалда аниқланган да-вомсиз ечими бўлсин. 8.9-теоремага асосан $\eta = y_0$ нуқтада ҳисоб-ланган ва $m_1 < x < m_2$ интервалда аниқланган хусусий ҳосилалар

$$\left. \frac{\partial}{\partial \eta_j} \varphi_i(x, y^0) = f_i^{(j)}(x) \right\} \quad (8.67)$$

мавжуд. Ушбу

$$f_i(x, y) = \frac{\partial f_i(x, y)}{\partial y_j} \Big|_{y=y^0}, f_i(x) = f_i(x, \varphi(x, y^0))$$

белгилашларни киритамиз. Бунда $f_i(x)$ функциялар $m_1 < x < m_2$ интервалда аниқланган. Қуйидаги

$$\frac{dz_i}{dx} = \sum_{j=1}^n f_j^i(x) z_j, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (8.68)$$

чизикли тенгламалар системаси $m_1 < x < m_2$ интервалда аниқланган бўлиб, *вариацияли тенгламалар системаси* (бошланғич қийматлар бўйича) дейилади. Ушбу $z_1 = \psi_1^i(x), \dots, z_n = \psi_n^i(x)$ функциялар (8.68) системанинг

$$\psi_j^i(x_0) = \delta_j^i, \quad \delta_j^i = 0, \quad i \neq j, \quad \delta_j^i = 1, \quad i = j \quad (8.69)$$

бошланғич қийматларга эга бўлган ечими бўлади, бунда δ_j^i — *Кронеккер символи* деб юритилади. Бу тасдиқни исботлаш бевосита ҳисоблаш билан олиб борилади. Аниқроғи, $y = \varphi(x, \eta)$ функция (8.53) га қўйилади, сўнгра ҳосил бўлган айниятни η_i лар бўйича дифференциалланади. Кронеккер символи (8.69) ушбу (8.67) ва $\varphi_i(x, \eta) = \eta_i$ муносабатлардан келиб чиқади.

6-§. НОРМАЛ СИСТЕМАНИНГ ИНТЕГРАЛЛАРИ

1. Системанинг биринчи интеграллари. Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) \quad (8.53)$$

вектор-дифференциал тенглама берилган бўлиб, унинг ўнг томонидаги $f(x, y)$ вектор-функция $(n+1)$ ўлчовли R^{n+1} фазонинг бирор D_{n+1} тўпламида аниқланган ва хусусий ҳосилалари $\frac{\partial f_i}{\partial y_j}$, $i, j = 1, \dots, n$ билан бирга D_{n+1} тўпланда узлуксиз бўлсин.

8.7-таъриф. D_{n+1} тўпланда унинг қисмидан иборат бўлган бирор очиқ G тўплам олинган бўлсин. Агар $u(x, y, \dots, y_n) = u(x, y)$ функция шу G тўпланда аниқланган ва хусусий ҳосилалари билан бирга узлуксиз бўлиб, (8.53) тенгламанинг траекторияси G тўпланда жойлашган ихтиёрый $y = \varphi(x)$ ечимини шу $u(x, y)$ функция аргументига қўйганда x бўйича ўзгармас ҳосил бўлса (яъни $u(x, \varphi(x))$ функция x га эмас, $\varphi(x)$ функциянинг танланishiга боғлиқ бўлса), у ҳолда $u(x, y)$ функция (8.53) вектор-тенгламанинг биринчи интеграли дейилади.

Демак, агар $u(x, y)$ биринчи интеграл бўлиб, $\varphi(x), (x, \varphi(x)) \in G$, вектор-функция ечим бўлса, у ҳолда

$$u(x, \varphi(x)) = C, \quad (C = \text{const})$$

деб ёзиш мумкин. Одатда ўзгармас соннинг индекси φ ни ёзиб ўтирилмайди.

Агар $u_1(x, y), u_2(x, y), \dots, u_n(x, y)$ функцияларнинг ҳар бири (8.53) тенгламанинг биринчи интеграли бўлиб, $u_i(x, y) = C_i$, $(x, y) \in G$ муносабатлар $y_i = \varphi_i(x, C_1, \dots, C_m)$ — умумий ечимни

аниқласа, у ҳолда шу функциялар системаси берилган тенгламанинг *умумий интеграл*и дейилади. Умумий интеграл учун ушбу

$$\left. \begin{aligned} u_1(x, \varphi(x)) &= C_1, \\ u_2(x, \varphi(x)) &= C_2, \\ \dots &\dots \\ u_n(x, \varphi(x)) &= C_n \end{aligned} \right\} \quad (8.69)$$

муносабатлар ўринли (бунда $y = \varphi(x)$, $x \in I$, $(x, \varphi(x)) \in G$, — ихтиёрий ечим).

8.10-теорема. *Хусусий ҳосилалари билан G тўпламида аниқланган ва узлуксиз $u(x, y)$ функция (8.53) тенгламанинг биринчи интеграл*и бўлиши учун қуйидаги

$$\frac{\partial u(x, y)}{\partial x} + \sum_{i=1}^n \frac{\partial u(x, y)}{\partial y_i} f_i(x, y) = 0 \quad (8.70)$$

муносабатнинг ўринли бўлиши зарур ва етарли.

Исбот. Зарурлиги. $u(x, y)$ функция (8.53) тенгламанинг биринчи интеграли бўлсин. Бу функция учун (8.70) шартнинг бажарилишини кўрсатамиз. Шундай ихтиёрий тайинланган $\eta = (\eta_1, \dots, \eta_n)$ векторни олаемизки, $(x, \eta) \in G$ бўлиб, $y = \varphi(x, \eta)$ функция (8.53) тенгламанинг $\varphi(\xi, \eta) = \eta$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими бўлсин. У ҳолда $u(x, \varphi(x, \eta))$ функцияни дифференциаллаб, $u(x, \varphi(x, \eta)) = C$ эканини ҳисобга олиб, $x = \xi$ да қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{dx} u(x, \varphi(x, \eta)) \Big|_{x=\xi} = \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u(x, \varphi(x, \eta))}{\partial y_1} \cdot \frac{d\varphi_1(x, \eta)}{dx} + \dots + \right. \\ &\left. + \frac{\partial u(x, \varphi(x, \eta))}{\partial y_n} \cdot \frac{d\varphi_n(x, \eta)}{dx} \right) \Big|_{x=\xi} = \frac{\partial u(\xi, \eta)}{\partial x} + \sum_{i=1}^n \frac{\partial u(\xi, \eta)}{\partial y_i} f_i(\xi, \eta). \end{aligned}$$

(ξ, η) нуқта G тўпламининг ихтиёрий нуқтаси бўлгани учун G тўпламида (8.70) муносабат бажарилади.

Етарлилиги. Энди (8.70) муносабат $u(x, y)$ функция учун ўринли бўлиб, $y = \varphi(x)$ — (8.53) тенгламанинг траекторияси G тўпламида жойлашган ечими бўлсин. У ҳолда $u(x, y)$ га $y = \varphi(x)$ ни қўйиб, яъни $v(x) = u(x, \varphi(x))$, ҳосил бўлган функцияни дифференциаллаймиз ва (8.70) ни ҳисобга олаемиз:

$$\frac{dv(x)}{dx} = \frac{\partial u(x, \varphi(x))}{\partial x} + \sum_{i=1}^n \frac{\partial u(x, \varphi(x))}{\partial y_i} f_i(x, \varphi(x)) = 0.$$

Бундан $v(x) = u(x, \varphi(x))$ функция x га боғлиқ эмаслиги келиб чиқади, яъни $u(x, \varphi(x)) = C$. Теорема исбот бўлди.

Энди *биринчи интегралларнинг нуқтада эркинлиги* тушунчасини кiritамиз.

бунда $\{\delta_i\}$ — Кронеккер символи.

Энди $\frac{D(\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n)}{D(x, \xi_1, \dots, \xi_{n-1})}$ якобиани тузиб, b нуктада ҳисоблай-
миз. Равшанки,

$$\frac{D(\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n)}{D(x, \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_{n-1})} \Big|_{v=b} = \begin{vmatrix} f_1(b) & \delta_1^1 & \delta_1^2 & \dots & \delta_1^{n-1} \\ f_2(b) & \delta_2^1 & \delta_2^2 & \dots & \delta_2^{n-1} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{n-1}(b) & \delta_{n-1}^1 & \delta_{n-1}^2 & \dots & \delta_{n-1}^{n-1} \\ f_n(b) & \delta_n^1 & \delta_n^2 & \dots & \delta_n^{n-1} \end{vmatrix} =$$

$$= \begin{vmatrix} f_1(b) & 1 & 0 & \dots & 0 \\ f_2(b) & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{n-1}(b) & 0 & 0 & \dots & 1 \\ f_n(b) & 0 & 0 & \dots & 0 \end{vmatrix} = (-1)^{n+1} f_n(b) \begin{vmatrix} 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & 1 \end{vmatrix} \quad (n-1) \text{ та йўл} =$$

$$= (-1)^{n+1} f_n(b) \neq 0. \quad (n-1) \text{ та устун}$$

Шу сабабли (8.75) система $y \neq a$ бўлганда ҳам ечимга эга. Уни қуйидагича ёзамиз:

$$\xi_1 = u_1(y), \xi_2 = u_2(y), \dots, \xi_{n-1} = u_{n-1}(y), x = v(y). \quad (8.74)$$

Шу ξ_1, \dots, ξ_{n-1} функциялар (8.71) тенгламанинг биринчи интеграллари бўлиб, a нуктада эркин интеграллардир. Ҳақиқатан, $\frac{D(u_1, u_2, \dots, u_{n-1})}{D(y_1, y_2, \dots, y_{n-1})}$ якобиани b нуктада текширайлик. (8.72) системанинг якобианини b нуктада ҳисоблаганмиз. Бу якобиан эса b нуктада бирга тенг, чунки $\left(\frac{D(u_1, u_2, \dots, u_{n-1})}{D(y_1, y_2, \dots, y_{n-1})} \right)$ матрица бирлик матрицадан иборат. Демак, u_1, \dots, u_{n-1} функциялар b нуктада эркин.

Энди бу функциялар (8.71) тенгламанинг биринчи интеграллари эканини исботлаймиз. (8.74) муносабатлардан

$$u_i(\varphi(x, \xi)) = \xi_i; \quad i = 1, 2, \dots, n-1. \quad (8.75)$$

Аммо ҳосил бўлган ξ_1, \dots, ξ_{n-1} миқдорлар x га боғлиқ эмас. Демак, u_i функциялар биринчи интеграллардир. Теорема исбот бўлди.

8.12-теорема. Ушбу

$$u_{k+1}(y), \dots, u_n(y) \quad (8.76)$$

функциялар (8.71) вектор-тенгламанинг $b, b \in \bar{G}$ нуктада $(n-k)$ та эркин биринчи интеграллари бўлсин. Шу (8.76) функциялар ёрдамида (8.71) тенгламанинг тартибини $(n-k)$ га камйтириш, яъни берилган (8.71) тенгламани тартиби k бўлган нормал системага келтириш мумкин.

Исбот. (8.76) биринчи интеграллар эркин бўлгани учун ушбу $\left(\frac{\partial u_i}{\partial y_j} \right), i = k+1, \dots, n; j = 1, 2, \dots, n$ функционал матрица ранги $(n-k)$ га тенг бўлган квадрат матрицага эга. Аниқлик учун

$\left(\frac{\partial u_i(b)}{\partial y_j}\right)$, $i, j = k+1, \dots, n$ матрицанинг ранги $(n-k)$ дейлик.

Шу матрицанинг детерминанти нолдан фарқли. Энди b нуқта атрофида янги ўзгарувчиларни киритамиз:

$$z_1 = y_1, \dots, z_k = y_k, z_{k+1} = u_{k+1}(y), \dots, z_n = u_n(y). \quad (8.77)$$

(8.71) вектор-тенглама янги z_1, \dots, z_n ўзгарувчилар ёрдамида бундай ёзилади:

$$\begin{aligned} \frac{dz_1}{dx} &= \frac{dy_1}{dx} = \\ &= f_1(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}(z_{k+1}, \dots, z_n), \dots, \psi_n(z_{k+1}, \dots, z_n)), \\ \frac{dz_2}{dx} &= \frac{dy_2}{dx} = \\ &= f_2(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}(z_{k+1}, \dots, z_n), \dots, \psi_n(z_{k+1}, \dots, z_n)), \\ &\dots \dots \dots \\ \frac{dz_k}{dx} &= \frac{dy_k}{dx} = \\ &= f_k(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}(z_{k+1}, \dots, z_n), \dots, \psi_n(z_{k+1}, \dots, z_n)), \\ \frac{dz_{k+1}}{dx} &= \\ &= \frac{\partial u_{k+1}(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}, \dots, \psi_n)}{\partial x} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_{k+1}(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}, \dots, \psi_n)}{\partial y_j} \\ &\dots \dots \dots \\ \frac{dz_n}{dx} &= \\ &= \frac{\partial u_n(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}, \dots, \psi_n)}{\partial x} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_n(z_1, \dots, z_k, \psi_{k+1}, \dots, \psi_n)}{\partial y_j} \end{aligned} \quad (8.78)$$

Бу системада $\psi_{k+1}(z_{k+1}, \dots, z_n) = y_{k+1}, \dots, \psi_n(z_{k+1}, \dots, z_n) = y_n$ лар (8.77) функцияларнинг охириги $(n-k)$ тасидан топилган. Шу $\psi_{k+1}, \dots, \psi_n$ функцияларнинг аргументлари (8.78) системада қисқалик учун ёзилмаган. (8.78) системани қисқача

$$\frac{dz_i}{dx} = g_i(z_1, z_2, \dots, z_n), \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (8.79)$$

кўринишда ёзиш мумкин.

Теореманинг шартига кўра (8.77) дан $i = k+1, \dots, n$ бўлганда

$$\frac{dz_i}{dx} = \frac{d}{dx} u_i(y) = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u_i(y)}{\partial y_j} f_j(y) = 0,$$

яъни $i = k + 1, \dots, n$ бўлганда $\frac{dz_i}{dx} = 0$ бўлади. Демак, (8.79) система ўрнига қуйидаги k -тартибли системага эга бўламиз:

$$\begin{cases} \frac{dz_1}{dx} = g_1(z_1, z_2, \dots, z_k, C_{k+1}, \dots, C_k), \\ \dots \\ \frac{dz_k}{dx} = g_k(z_1, z_2, \dots, z_k, C_{k+1}, \dots, C_k). \end{cases}$$

Теорема исбот бўлди.

2. Интегралланувчи комбинациялар. Дифференциал тенгламаларнинг нормал системасини интеграллаш учун иложи борича қўпроқ биринчи интегрални топиш керак. Ҳар бир биринчи интегрални топиш учун интегралланувчи дифференциал тенгламани излаш зарур бўлади. Берилган нормал системанинг натижасидан иборат бўлган, аммо осон интегралланувчи дифференциал тенглама *интегралланувчи комбинация* деб юритилади. Хусусан, $d\Phi(x, y_1, \dots, y_n) = 0$ тенглама нормал системадан ҳосил бўлган бўлса, у интегралланувчи комбинация бўлади. Ундан $\Phi(x, y_1, \dots, y_n) = C_1$ битта биринчи интеграл топилади. Қизиғи шундаки, биринчи интеграл геометрик нуқтаи назардан $(n + 1)$ ўлчовли фазода жойлашган n ўлчовли сиртдан иборат. Агар бирор интеграл чизиқ шу сирт билан битта умумий нуқтага эга бўлса, у ҳолда шу интеграл чизиқ *барча нуқталари билан айтилган сиртда ётади*. Нормал системанинг биринчи интеграллари ўзаро кесишмайдиган n ўлчовли сиртлардан иборат. Биринчи интегралларга мос келган сиртларни нормал системанинг *сатҳ сиртлари* деб ҳам айтилади.

Мисол. Ушбу

$$\frac{dy_1}{dx} = y_3 - y_2, \quad \frac{dy_2}{dx} = y_1 - y_3, \quad \frac{dy_3}{dx} = y_2 - y_1 \quad (8.80)$$

системанинг биринчи интеграллари ва умумий интегрални топилисин.

Бу системанинг иккита эркин биринчи интегралларини топиш осон. Унинг учун система тенгламаларини мос равишда қўшамиз:

$$\frac{dy_1}{dx} + \frac{dy_2}{dx} + \frac{dy_3}{dx} = 0 \text{ ёки } \frac{d}{dx} (y_1 + y_2 + y_3) = 0.$$

Шундан

$$u_1 = y_1 + y_2 + y_3 = C_1 \quad (8.81)$$

битта биринчи интеграл топилади. Энди система тенгламаларини мос равишда u_1, u_2 ва u_3 ларга қўпайтириб қўшамиз:

$$y_1 \frac{dy_1}{dx} + y_2 \frac{dy_2}{dx} + y_3 \frac{dy_3}{dx} = 0 \text{ ёки } \frac{d}{dx} (y_1^2 + y_2^2 + y_3^2) = 0.$$

Бундан

$$u_2 = y_1^2 + y_2^2 + y_3^2 = C_2 \quad (8.82)$$

иккинчи биринчи интеграл топилади. Топилган биринчи интеграллар эрки. Ҳақиқатан, $y_1^2 + y_2^2 + y_3^2 \neq 0$, чунки бизни тривиалмас ечим қизиқтиради. Шунинг учун ушбу

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial u_1}{\partial y_1} & \frac{\partial u_1}{\partial y_2} & \frac{\partial u_1}{\partial y_3} \\ \frac{\partial u_2}{\partial y_1} & \frac{\partial u_2}{\partial y_2} & \frac{\partial u_2}{\partial y_3} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 2y_1 & 2y_2 & 2y_3 \end{pmatrix}$$

матрицанинг ранги 2 га тенг. Агар (8.80) системанинг биринчи тенгламасини y_2 га, иккинчисини y_1 га кўпайтириб қўшсак,

$$\frac{d}{dx}(y_1, y_2) = y_2 y_3 - y_2^2 + y_1^2 - y_1 y_3$$

муносабатни ҳосил қиламиз. Шунга ўхшаш

$$\frac{d}{dx}(y_1, y_3) = y_3^2 - y_2 y_3 + y_1 y_2 - y_1^2,$$

$$\frac{d}{dx}(y_2, y_3) = y_1 y_3 - y_2^2 + y_2^2 - y_1 y_3$$

муносабатларни ҳам ҳосил қилиш мумкин. Топилган тенгликларни мос равишда қўшсак:

$$\frac{d}{dx}(y_1 y_2 + y_1 y_3 + y_2 y_3) = 0,$$

яъни

$$u_3 = y_1 y_2 + y_1 y_3 + y_2 y_3 = C_3 \quad (8.83)$$

яна битта биринчи интегралга эга бўламиз. Энди топилган учта биринчи интеграл эркилими ёки йўқми? — шунни текшираемиз. Унинг учун ушбу якобиани ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} \frac{D(u_1, u_2, u_3)}{D(y_1, y_2, y_3)} &= \begin{vmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 2y_1 & 2y_2 & 2y_3 \\ y_2 + y_3 & y_1 + y_3 & y_1 + y_2 \end{vmatrix} = \\ &= \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 2y_1 & 2(y_3 - y_1) & 2(y_3 - y_1) \\ y_2 + y_3 & y_1 - y_2 & y_1 - y_3 \end{vmatrix} = 2 \begin{vmatrix} y_2 - y_1 & y_3 - y_1 \\ y_1 - y_2 & y_1 - y_3 \end{vmatrix} = -2 \begin{vmatrix} y_1 - y_2 & y_1 - y_3 \\ y_1 - y_2 & y_1 - y_3 \end{vmatrix} = 0. \end{aligned}$$

Демак, $\frac{D(u_1, u_2, u)}{D(y_1, y_2, y_3)} = 0$. Шундай қилиб, топилган учта биринчи интеграллар эркили эмас экан. Шунинг учун улар интеграл бўла олмайди. Учинчи эркил биринчи интегрални топиш учун (8.81) ва (8.82) лардан y_1, y_2 ларни топамиз:

$$y_1 = \frac{1}{2} (C_1 - y_2 - \sqrt{2C_2 - C_1^2 + 2C_1 y_2 - 3y_2^2}),$$

$$y_2 = \frac{1}{2} (C_1 - y_2 + \sqrt{2C_2 - C_1^2 + 2C_1 y_2 - 3y_2^2}).$$

Бу ифодаларни (8.80) системанинг охирги тенгламасига қўямиз:

$$\frac{dy_3}{dx} = \sqrt{2C_2 - C_1^2 + 2C_1y_3 - 3y_3^2}.$$

Бу биринчи тартибли квадратрада интегралланадиган дифференциал тенглама. Уни интеграллаб, топамиз:

$$\arcsin \frac{3y_3 - C_1}{\sqrt{6C_2 - 3C_1^2}} - \sqrt{3x} = C_3.$$

Энди C_1 ва C_2 лар ўрнига (8.81) ва (8.82) лардан ўз ифодасини қўйсақ,

$$u_3 \equiv \arcsin \frac{2y_3 - y_1 - y_2}{2\sqrt{y_1^2 + y_2^2 + y_3^2 - y_1y_2 - y_1y_3 - y_2y_3}} - \sqrt{3x} = C_3 \quad (8.84)$$

учинчи биринчи интегрални топиш мумкин. Текшириш қийин эмаски, (8.81), (8.82), ва (8.84) муносабатлар билан аниқланган биринчи интеграллар эркили бўлади. Демак, шу учта биринчи интеграл (8.80) системанинг умумий интегралини беради.

3. Нормал системанинг симметрик формаси. Нормал системанинг симметрик формаси деб, ушбу

$$\frac{dx_1}{F_1(x_1, x_2, \dots, x_n)} = \frac{dx_2}{F_2(x_1, x_2, \dots, x_n)} = \dots = \frac{dx_n}{F_n(x_1, x_2, \dots, x_n)} \quad (8.85)$$

системага айтилади. Бу системада ҳамма x_1, x_2, \dots, x_n ўзгарувчилар номаълум функция бўлиб, улар *тенг ҳуқуқлидир*. Аммо бизга таниш бўлган

$$\begin{cases} \frac{dy_1}{dx} = f_1(x, y_1, \dots, y_n), \\ \frac{dy_2}{dx} = f_2(x, y_1, \dots, y_n), \\ \dots \\ \frac{dy_n}{dx} = f_n(x, y_1, \dots, y_n) \end{cases} \quad (8.86)$$

системада ҳамма ўзгарувчилар *тенг ҳуқуқли эмас*. Унда x — эркили ўзгарувчи, y_1, \dots, y_n лар эса номаълум функциялардир. Шундай бўлса ҳам (8.89) нормал системани симметрик формада ёзиш мумкин.

$$\frac{dx}{1} = \frac{dy_1}{f_1(x, y_1, \dots, y_n)} = \frac{dy_2}{f_2(x, y_1, \dots, y_n)} = \dots = \frac{dy_n}{f_n(x, y_1, \dots, y_n)} \quad (8.87)$$

Бу (8.87) системани *нормал системага тос келган симметрик формадаги система* дейилади. Бу (8.87) системада энди ҳамма ўзгарувчилар тенг ҳуқуқлидир.

Нормал системанинг симметрик формаси берилган нормал системанинг интегралланувчи комбинацияларини, шу билан бирга биринчи интегралларини топишда муҳим роль ўйнайди. Бу жараёнда ҳам-

ма ўзгарувчилар тенг ҳуқуқли бўлгани учун энг қулайини эркил ўзгарувчи деб эълон қилинади. Шунга мос равишда биринчи интеграллар топилади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\frac{dx}{y+z} = \frac{dy}{x+z} = \frac{dz}{x+y}$$

системанинг умумий интегралли топилсин.

Қўпинча симметрик формада ёзилган нормал системаларни интеграллашда тенг касрларнинг ушбу элементар хоссасидан фойдаланиш мумкин бўлади:

Агар $\frac{a_1}{b_1} = \frac{a_2}{b_2} = \dots = \frac{a_p}{b_p} = \delta$ бўлса, у ҳолда ихтиёрий k_1, k_2, \dots, k_p лар учун қуйидаги

$$\frac{k_1 a_1 + k_2 a_2 + \dots + k_p a_p}{k_1 b_1 + k_2 b_2 + \dots + k_p b_p} = \delta$$

муносабат ўринли. Бунинг исботи содда. Агар $a_1 = \delta b_1, \dots, a_p = \delta b_p$ эканини ҳисобга олсак,

$$\frac{k_1 a_1 + k_2 a_2 + \dots + k_p a_p}{k_1 b_1 + k_2 b_2 + \dots + k_p b_p} = \frac{\delta (k_1 b_1 + k_2 b_2 + \dots + k_p b_p)}{k_1 b_1 + k_2 b_2 + \dots + k_p b_p} = \delta.$$

Берилган системани интеграллашда шу хоссадан фойдаланиш мақсадга мувофиқ. Содда ҳисоблашлар ёрдамида

$$\frac{d(x-y)}{x-y} = \frac{d(y-z)}{y-z} \quad \text{ва} \quad \frac{d(x+y+z)}{2(x+y+z)} = -\frac{d(x-y)}{x-y}$$

тенгламаларга эга бўламиз. Улардан иккита биринчи интеграллар топиш мумкин:

$$\begin{aligned} x-y &= C_1 (y-z), \\ (x+y+z)(x-y)^2 &= C_2. \end{aligned}$$

Бу биринчи интеграллар симметрик формада ёзилган иккинчи тартибли системанинг умумий интеграллини беради.

2. Қуйидаги

$$\frac{dx}{x} = \frac{dy}{y} = \frac{dz}{z}$$

система берилган бўлса,

$$\frac{x+y}{z+x} = C_1, \quad \frac{z-y}{x+y} = C_2$$

функциялар биринчи интеграллар экани кўрсатилсин ва уларнинг эркил ёки эркил эмаслиги текширилсин.

Агар берилган системада x ни эркил ўзгарувчи деб эълон қилсак, у системани ушбу

$$\frac{dy}{dx} = \frac{y}{x}, \quad \frac{dz}{dx} = \frac{z}{x}$$

нормал система қўринишида ёзиш мумкин. Бу системанинг тенгламалари ўзгарувчилари ажраладиган биринчи тартибли тенгламалардир. Интеграллаш натижасида

$$y = \bar{C}_1 x, \quad z = \bar{C}_2 x$$

ларни топамиз. Биз иккита биринчи интегрални топдик. Улар эркил, чунки $u_1 = \frac{y}{x}, u_2 = \frac{z}{x}$ ва $x \neq 0$ да

$$\frac{D(u_1, u_2)}{D(y_1, y_2)} = \begin{vmatrix} \frac{1}{x} & 0 \\ 0 & \frac{1}{x} \end{vmatrix} = \frac{1}{x^2} \neq 0.$$

Демак, топилган биринчи интеграллар умумий интегралдан иборат.

Энди юқорида ёзилган $\bar{u}_2 = \frac{x+y}{z+x}$ ва $\bar{u}_2 = \frac{z-y}{x+y}$ функциялар ҳам биринчи интеграл эканини кўрсатамиз. Бу функциялардан берилган системани ҳисобга олиб, x бўйича ҳосила оламиз:

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{u}_1}{dx} &= \frac{\left(1 + \frac{dy}{dx}\right)(z+x) - (x+y)\left(\frac{dz}{dx} + 1\right)}{(z+x)^2} = \\ &= \frac{\left(1 + \frac{y}{x}\right)(z+x) - (x+y)\left(\frac{z}{x} + 1\right)}{(z+x)^2} = \frac{(x+y) - (x+y)}{x(z+x)} \equiv 0, \\ &\quad z+x \neq 0, x \neq 0, \\ \frac{d\bar{u}_2}{dx} &= \frac{\left(\frac{dz}{dx} - \frac{dy}{dx}\right)(x+y) - (z-y)\left(1 + \frac{dy}{dx}\right)}{(x+y)^2} = \\ &= \frac{\left(\frac{z}{x} - \frac{y}{x}\right)(x+y) - (z-y)\left(1 + \frac{y}{x}\right)}{(x+y)^2} = \frac{(z-y)[(x+y) - (x+y)]}{x(x+y)^2} \equiv 0, \\ &\quad x+y \neq 0, x \neq 0. \end{aligned}$$

Бундан кўринадики, \bar{u}_1 ва \bar{u}_2 функциялар биринчи интегралдир. Энди бу функцияларнинг эрки эканлигини исботлаймиз. Унинг учун тегишли якобиани ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} \frac{D(\bar{u}_1(x, y, z), \bar{u}_2(x, y, z))}{D(y, z)} &= \begin{vmatrix} \frac{z+x}{(z+x)^2} & -\frac{x+y}{(z+x)^2} \\ -\frac{(x+y)-(z-y)}{(x+y)^2} & \frac{x+y}{(x+y)^2} \end{vmatrix} = \\ &= \begin{vmatrix} \frac{1}{z+x} & -\frac{x+y}{(z+x)^2} \\ -\frac{x+z}{(x+y)^2} & \frac{1}{x+y} \end{vmatrix} = \frac{1}{(x+y)(z+x)} - \frac{(x+y)(x+z)}{(x+y)^2(z+x)^2} \equiv 0. \end{aligned}$$

Демак, \bar{u}_1 ва \bar{u}_2 биринчи интеграллар эрки эмас. Кўриш қийин эмаски, улар ора-сида

$$\bar{u}_1 = \frac{1}{\bar{u}_2 + 1}$$

муносабат ўринли. Ҳақиқатан: $\bar{u}_2 + 1 = \frac{z-y}{x+y} + 1 = \frac{z+x}{x+y} = \frac{1}{\bar{u}_1}$.

9- боб

ЧИЗИҚЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ НОРМАЛ СИСТЕМАСИ

Агар 8- бобда ўрганилган дифференциал тенгламаларнинг нормал системасида $f_1(x, y_1, \dots, y_n), \dots, f_n(x, y_1, \dots, y_n)$ функциялар y_1, y_2, \dots, y_n аргументлари бўйича чизиқли, яъни $f_i(x, y_1,$

$\dots, y_n) = \sum_{j=1}^n a_{ij}(x) y_j + b_i(x), i = 1, 2, \dots, n$ кўринишда бўлса, биз нормал системаларнинг муҳим хусусий кўринишига эга бўламиз. Бундай системаларни *чизиқли дифференциал тенгламаларнинг нормал системаси*, қисқача *чизиқли система* деб юритилади.

1- §. УМУМИЙ ТУШУНЧАЛАР, МАВЖУДЛИК ВА ЯГОНАЛИК ТЕОРЕМАСИ

Ушбу

$$\frac{dy_i}{dx} = \sum_{j=1}^n a_{ij}(x) y_j + b_i(x), i = 1, 2, \dots, n \quad (9.1)$$

система *чизиқли дифференциал тенгламаларнинг нормал системаси* дейилади. Бунда $a_{ij}(x)$ функциялар *системанинг коэффициентлари*, $b_i(x)$ функциялар эса *озод ҳадлари* дейилади. Барча $a_{ij}(x), b_i(x), i, j = 1, 2, \dots, n$ функциялар бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз. Агар $a_{ij}(x) = a_{ij} = \text{const}$ бўлса, у ҳолда (9.1) система *чизиқли ўзгармас коэффициентли* деб юритилади. Бундай системаларни алоҳида ўрганамиз. Қулайлик учун ушбу белгилашларни киритамиз:

$$A(x) = \begin{pmatrix} a_{11}(x) & a_{12}(x) & \dots & a_{1n}(x) \\ a_{21}(x) & a_{22}(x) & \dots & a_{2n}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1}(x) & a_{n2}(x) & \dots & a_{nn}(x) \end{pmatrix},$$

$$b(x) = \begin{pmatrix} b_1(x) \\ b_2(x) \\ \vdots \\ b_n(x) \end{pmatrix} = (b_1(x), b_2(x), \dots, b_n(x))^* \quad (9.2)$$

(бунда * белги транспонирлашни англатади). Шу $A(x)$ матрица ва $b(x)$ устун-вектор ёрдамида (9.1) система

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y + b(x) \quad (9.3)$$

кўринишда ёзилади. Агар система (9.3) кўринишда ёзилган бўлса, у вектор-матрица формасида берилган дейилади.

Агар $b(x) \neq 0$, $x \in I$ муносабат ўринли бўлса, (9.3) тенглама чизиқли бир жинсли бўлмаган тенглама дейилади.

Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y \quad (9.4)$$

тенглама эса чизиқли бир жинсли бўлмаган (9.3) тенгламага мос чизиқли бир жинсли тенглама дейилади.

Агар $A(x)$ матрицанинг барча элементлари, яъни $a_{ij}(x)$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ функциялар бирор I интервалда узлуксиз бўлса, у ҳолда $A(x)$ матрица шу I интервалда узлуксиз дейилади. Яна $b(x)$ векторнинг координаталари бирор I интервалда узлуксиз бўлганда, шу $b(x)$ вектор I интервалда узлуксиз деб юритилади.

9.1- теорема. Бизга (9.3) вектор-матрица кўринишида чизиқли система берилган бўлиб, $A(x)$ матрица ва $b(x)$ вектор-функция бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз бўлсин. У ҳолда ихтиёрий бошланғич қийматлар

$$x_0, y_1^0, y_2^0, \dots, y_n^0, x_0 \in I \text{ ёки қисқача } x_0, y^0, x_0 \in I \quad (9.5)$$

учун (9.3) тенгламанинг шу бошланғич қийматларга эга бўлган ва I интервалда аниқланган ягона ечими мавжуд.

Хусусан, агар $A(x)$ ва $b(x)$ лар $-\infty < x < +\infty$ интервалда узлуксиз бўлса, у ҳолда ҳам ихтиёрий (9.5) бошланғич қийматларга эга бўлган ва шу $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган ягона ечим мавжуд бўлади.

Исбот. 8- бобнинг 8.1- теоремасидаги каби бу ерда ҳам A операторини киритамиз: графиги Q_{n+1} тўпладан чиқмайдиган ҳар бир $\varphi(x)$, $\varphi(x_0) = y^0$ вектор-функцияга ушбу

$$\varphi^*(x) = y^0 + \int_{x_0}^x (A(\tau)\varphi(\tau) + b(\tau)) d\tau \quad (9.6)$$

вектор-функцияни мос қўямиз. Ушбу $A\varphi = y^0 + \int_{x_0}^x (A(\tau)\varphi(\tau) + b(\tau)) d\tau$ операторни киритсак, (9.6) ни бундай

$$\varphi^* = A\varphi \quad (9.7)$$

ёзса бўлади. Энди берилган вектор-матрица тенглама ва $y(x_0) = y^0$ бошланғич шартга, яъни Коши масаласига эквивалент бўлган интеграл тенгламани, яъни

$$y = y^0 + \int_{x_0}^x (A(\tau) y + b(\tau)) d\tau$$

тенгламани шу A оператор ёрдамид а

$$\varphi = A\varphi \quad (9.8)$$

каби ёзамиз.

$\varphi_0(x)$ деб y^0 ни олайлик. Бу функция I да аниқланган. $\varphi_1(x), \dots, \varphi_i(x), \dots$ функцияларни эса

$$\varphi_{i+1} = A\varphi_i, \quad i = 0, 1, 2, \dots \quad (9.9)$$

деб аниқлаймиз. Бу функциялар ҳам I интервалда аниқланган бўлади ((9.6) га қаранг).

I интервалдан шундай ёпиқ $q_1 \leq x \leq q_2$ интервал ажратиб олаемизки, бу интервал учун $q_1 \in I, q_2 \in I, q_1 < x_0 < q_2$ муносабатлар ўринли бўлсин.

Шу $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда

$$\varphi_0(x), \varphi_1(x), \dots, \varphi_i(x), \dots \quad (9.10)$$

кетма-кетлик (9.8) тенгламанинг ечимига текис яқинлашишини кўрсатамиз. Равшанки, $f(x, y) = A(x)y + b(x)$ вектор-функциядан y_1, \dots, y_n лар бўйича ҳосила олсак, $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y} = A(x)$ муносабатга эга бўламиз. $A(x)$ матрица I интервалда узлуксиз. Шунинг учун ёпиқ $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда ҳар бир $\frac{\partial f_i(x, y)}{\partial y_j}$, $i, j = 1, 2, \dots, n$ хусусий ҳосила чегараланган бўлади, яъни: $\left| \frac{\partial f_i(x, y)}{\partial y_j} \right| \leq K, K > 0, i, j = 1, 2, \dots, n$. $\varphi_0(x)$ ва $\varphi_1(x)$ вектор-функциялар $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда чегараланган, демак, $|\varphi_1(x) - \varphi_0(x)|$ модул чегараланган, яъни $|\varphi_1(x) - \varphi_0(x)| \leq C, C > 0, x \in I$. Энди $|\varphi_2(x) - \varphi_1(x)|, \dots, |\varphi_{i+1}(x) - \varphi_i(x)|, \dots$ модуллер учун юқоридаги тенгсизликлардан ва (8.19) тенгсизликдан фойдаланиб баҳолар чиқарамиз:

$$\begin{aligned} |\varphi_2(x) - \varphi_1(x)| &= \left| \int_{x_0}^x (f(\tau, \varphi_1(\tau)) - f(\tau, \varphi_0(\tau))) d\tau \right| \leq \\ &\leq \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \varphi_1(\tau)) - f(\tau, \varphi_0(\tau))| d\tau \right| \leq n^2 KC |x - x_0|, \end{aligned}$$

бунда

$$\begin{aligned} f(x, \varphi(x)) &= A(x)\varphi(x) + b(x), f(\tau, \varphi_1(\tau)) - f(\tau, \varphi_0(\tau)) = \\ &= A(\tau)\varphi_1(\tau) - A(\tau)\varphi_0(\tau) = A(\tau)(\varphi_1(\tau) - \varphi_0(\tau)), \end{aligned}$$

аммо $\left| \frac{\partial f_i}{\partial y_j} \right| \leq K$ бўлгани учун (8.19) тенгсизлик ўринли бўлаверади;

$$|\varphi_2(x) - \varphi_1(x)| = \left| \int_{x_0}^x (f(\tau, \varphi_2(\tau)) - f(\tau, \varphi_1(\tau))) d\tau \right| \leq$$

$$\leq \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \varphi_2(\tau)) - f(\tau, \varphi_1(\tau))| d\tau \right| \leq \frac{(n^2 K)^2 C}{2!} |x - x_0|^2$$

$$\dots \dots \dots$$

$$|\varphi_{i+1}(x) - \varphi_i(x)| = \left| \int_{x_0}^x (f(\tau, \varphi_i(\tau)) - f(\tau, \varphi_{i-1}(\tau))) d\tau \right| \leq$$

$$\leq \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \varphi_i(\tau)) - f(\tau, \varphi_{i-1}(\tau))| d\tau \right| \leq \frac{(n^2 K)^i C}{i!} |x - x_0|^i.$$

Шундай қилиб, $q_1 \leq x \leq q_2$, $q_1 < x_0 < q_2$ тенгсизликларни ҳисобга олсак, қуйидаги

$$|\varphi_{i+1}(x) - \varphi_i(x)| \leq \frac{(n^2 K)^i C}{i!} (q_2 - q_1)^i$$

муносабат ўринли. Равшанки, ушбу

$$\sum_{i=0}^{\infty} C \cdot \frac{(n^2 K)^i}{i!} (q_2 - q_1)^i$$

муносабат ҳадли сонли қатор яқинлашувчи. Буни кўрсатиш учун, хусусан, Даламбер аломатини қўлланиш етарли. Демак, (9.10) кетма-кетлик $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда бирор узлуксиз вектор-функция $\varphi(x)$ га текис яқинлашади, яъни $\lim_{i \rightarrow \infty} \varphi_i(x) = \varphi(x)$, $q_1 \leq x \leq q_2$. Шу $\varphi(x)$ функция учун қуйидагига эгамиз:

$$\|A\varphi_i - A\varphi\| = \max_{q_1 \leq x \leq q_2} \left| \int_{x_0}^x |f(\tau, \varphi_i(\tau)) - f(\tau, \varphi(\tau))| d\tau \right| \leq$$

$$\leq n^2 K (q_2 - q_1) \| \varphi_i - \varphi \|.$$

Бу тенгсизликнинг ўнг томони i ўсган сари исталганча кичик қилиниши мумкин, чунки $q_1 \leq x \leq q_2$ да $\lim_{i \rightarrow \infty} \varphi_i(x) = \varphi(x)$.

Шунинг учун

$$A\varphi_0, A\varphi_1, \dots, A\varphi_i, \dots$$

кетма-кетлик ҳам $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда $A\varphi$ га текис яқинлашади, яъни шу интервалда

$$\lim_{i \rightarrow \infty} A\varphi_i = A\varphi.$$

Энди (9.9) муносабатларда $i \rightarrow \infty$ да лимитга ўтсак,

$$\varphi = A\varphi$$

тенгликка келамиз. Демак, $\varphi(x)$ функция (9.8) тенгламининг $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда аниқланган ечими. Аммо $q_1 \leq x \leq q_2$ интервал

ўз ичига x_0 ни олган ва I интервалда жойлашган ихтиёрй интервалдир. Шунинг учун (9.10) кетма-кетлик I интервалнинг ҳар бир нуқтасида яқинлашади. Ундай бўлса, $\varphi(x)$ функция (9.8) тенгламанинг I интервалда аниқланган ечими бўлади.

Аввалги бобда исботланган Коши теоремасида бир хил бошланғич қийматларга эга бўлган икки ечим аниқланиш интервалларининг умумий қисмида устма-уст тушиши қайд қилинган эди. Агар чизиқли система учун $y = \varphi(x)$ ва $y = \psi(x)$ лар $\varphi(x_0) = \psi(x_0) = y^0$ бошланғич шартларни қаноатлантирадиган икки ечим бўлса, у ҳолда бутун I интервалда $\varphi(x) \equiv \psi(x)$ бўлади. Чунки теореманинг биринчи қисмига кўра ҳар икки $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ ечим ҳам I интервалда аниқланган. Шундай қилиб, теорема тўла исбот этилди.

Шуниси муҳимки, чизиқли системалар учун ечимнинг аниқланиш интервали $A(x)$ ва $b(x)$ ларнинг аниқланиш интервали билан бир хил. Демак, шу I интервал ечим мавжудлигининг максимал интервали бўлади.

Бошқача айтганда, теоремада мавжудлиги исботланган $y = \varphi(x)$ ечим I интервалда аниқланган давомсиз ечим бўлади. Бу чизиқли системаларнинг муҳим хоссаларидан биридир.

Мисол. Ушбу

$$\frac{dy_1}{dx} = y_2, \quad \frac{dy_2}{dx} = -y_1$$

иккинчи тартибли чизиқли система берилган бўлиб, бошланғич қийматлар $y_1(0) = 0$, $y_2(0) = 1$ бўлсин. Теоремада қўлланилган усул билан шу Коши масаласининг ечимини топамиз. Содда ҳисоблашлар кўрсатадики, $\varphi^{(0)} = \begin{pmatrix} \varphi_1^{(0)} \\ \varphi_2^{(0)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ десак, қуйидагиларга эга бўламиз: $A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$.

$$\varphi^{(1)}(x) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ 1 \end{pmatrix};$$

$$\begin{aligned} \varphi^{(2)}(x) &= \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau \\ 1 \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 1 \\ -\tau \end{pmatrix} d\tau = \\ &= \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x \\ -\frac{x^2}{2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ 1 - \frac{x^2}{2} \end{pmatrix}; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \varphi^{(3)}(x) &= \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau \\ 1 - \frac{\tau^2}{2} \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 1 - \frac{\tau^2}{2} \\ -\tau \end{pmatrix} d\tau = \\ &= \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x - \frac{x^3}{3!} \\ -\frac{x^2}{2!} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x - \frac{x^3}{3!} \\ 1 - \frac{x^2}{2!} \end{pmatrix}; \end{aligned}$$

$$\varphi^{(4)}(x) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau - \frac{\tau^3}{3!} \\ 1 - \frac{\tau^2}{2!} \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 1 - \frac{\tau^2}{2!} \\ -\tau + \frac{\tau^3}{3!} \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} x - \frac{x^3}{3!} \\ 1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} \end{pmatrix};$$

$$\varphi^{(2i)}(x) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau - \frac{\tau^3}{3!} + \dots + (-1)^{i-1} \frac{\tau^{2i-1}}{(2i-1)!} \\ 1 - \frac{\tau^2}{2!} + \dots + (-1)^i \frac{\tau^{2i-2}}{(2i-2)!} \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} x - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^{i-1} \frac{x^{2i-1}}{(2i-1)!} \\ 1 - \frac{x^2}{2!} + \dots + (-1)^i \frac{x^i}{(2i)!} \end{pmatrix};$$

$$\varphi^{(2i+1)}(x) = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} + \int_0^x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \tau - \frac{\tau^3}{3!} + \dots + (-1)^{i-1} \frac{\tau^{2i-1}}{(2i-1)!} \\ 1 - \frac{\tau^2}{2!} + \dots + (-1)^i \frac{\tau^{2i}}{(2i)!} \end{pmatrix} d\tau = \begin{pmatrix} x - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^{i-1} \frac{x^{2i+1}}{(2i+1)!} \\ 1 - \frac{x^2}{2!} + \dots + (-1)^i \frac{x^{2i}}{(2i)!} \end{pmatrix}.$$

Бу ифодалардан

$$\lim_{i \rightarrow \infty} \varphi^{(i)}(x) = \begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix}, \quad -\infty < x < +\infty$$

келиб чиқади. $\varphi(x) = \begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$ функция тегишли бошланғич шартни қаноатлантиради: $\sin 0 = 0, \cos 0 = 1$.

2- §. ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ СИСТЕМАЛАР

1. Чизикли оператор ва унинг хоссалари. Мазкур параграфда

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y \quad (9.4)$$

кўринишда ёзилган системаларни, яъни чизикли бир жинсли системаларни ўрганамиз.

Кейинги мулоҳазаларнинг қулайлиги учун L операторни

$$L(y) = \frac{dy}{dx} - A(x)y \quad (9.11)$$

тенглиги ёрдамида киритамиз. Агар $p = \frac{d}{dx}$ ва E — бирлик $n \times n$ матрица бўлса, (9.11) ни яна ушбу

$$L(y) = (pE - A(x))y$$

кўринишда ёзиш мумкин. Қиритилган L оператор ёрдамида (9.4) тенглама ушбу содда,

$$L(y) = 0 \quad (9.4')$$

кўринишда ёзилади.

Аввал $(L(y))$ операторнинг хоссаларини ўрганамиз:

1- хосса. Агар C — ихтиёрий ўзгармас сон бўлса,

$$L(Cy) = CL(y)$$

айният ўринли.

Ҳақиқатан, $L(Cy) = \frac{d(Cy)}{dx} - A(x)(Cy) = C \frac{dy}{dx} - CA(x)y = CL(y)$.

2- хосса. Агар C_1, C_2, \dots, C_m — ихтиёрий ўзгармас сонлар бўлса,

$$L\left(\sum_{i=1}^m C_i y^{(i)}\right) = \sum_{i=1}^m C_i L(y^{(i)})$$

айният ўринли, бунда $y^{(1)}, y^{(2)}, \dots, y^{(m)}$ — бирор вектор-функциялар.

Ҳақиқатан, содда мулоҳазалар ёрдамида топамиз:

$$\begin{aligned} L\left(\sum_{i=1}^m C_i y^{(i)}\right) &= \frac{d}{dx}\left(\sum_{i=1}^m C_i y^{(i)}\right) - A(x)\left(\sum_{i=1}^m C_i y^{(i)}\right) = \\ &= \sum_{i=1}^m C_i \left(\frac{d}{dx} y^{(i)}\right) - \sum_{i=1}^m C_i (A(x) y^{(i)}) = \sum_{i=1}^m C_i \left(\frac{d}{dx} y^{(i)} - A(x) y^{(i)}\right) = \\ &= \sum_{i=1}^m C_i L(y^{(i)}). \end{aligned}$$

Бу хоссалардан фойдаланиб қуйидаги теоремаларни исботлаймиз.

9.2- теорема. Агар $\varphi^{(1)}(x), \varphi^{(2)}(x), \dots, \varphi^{(m)}(x)$ вектор-функцияларнинг ҳар бири бирор I интервалда (9.4) тенгламанинг ечими бўлса, y ҳолда бу функцияларнинг чизиқли комбинацияси ҳам ечим бўлади.

Исбот. Теореманинг шартига кўра $L(\varphi^{(i)}(x)) = 0, x \in I, i = 1, \dots, m$. Шунинг учун 2- хоссадан фойдалансак:

$$L\left(\sum_{i=1}^m C_i \varphi^{(i)}(x)\right) = \sum_{i=1}^m C_i L(\varphi^{(i)}(x)) \equiv 0.$$

9.3-теорема. Агар $y = \varphi(x)$ вектор-функция (9.4) тенглама-нинг бирор I интервалда аниқланган ва $\varphi(x_0) = 0$, $x_0 \in I$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими бўлса, y ҳолда I интервалда $\varphi(x)$ функция айнан нолга тенг бўлади, яъни $\varphi(x) \equiv 0$, $x \in I$.

Исбот. (9.4) тенгламанинг тривиал $y = 0$ ечими мавжуд. Аммо теореманинг шарида қайд қилинган $y = \varphi(x)$ ечим шу тривиал ечим билан бир хил бошланғич қийматларга эга. Шунинг учун чизиқли системалар учун мавжудлик ва ягоналик теоремасига кўра $y = \varphi(x)$ ечим тривиал ечим билан бутун I интервалда устма-уст тушади, яъни $\varphi(x) \equiv 0$, $x \in I$.

9.4-теорема. Агар (9.4) тенгламада $A(x)$ матрица ҳақиқий бўлиб, шу тенглама $y = \varphi(x) + ig(x)$, $x \in I$ комплекс ечимга эга бўлса, y ҳолда ҳар бир $\varphi(x)$, $g(x)$, $x \in I$ ҳақиқий вектор-функциялар ҳам (9.4) тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. Ҳақиқатан, шарт бўйича $L(\varphi(x) + ig(x)) \equiv 0$, $x \in I$. Бундан 1- ва 2-хоссаларга кўра

$$L(\varphi(x) + ig(x)) = L(\varphi(x)) + iL(g(x)) \equiv 0, \quad x \in I.$$

Аммо комплекс функция нолга тенг бўлиши учун унинг ҳақиқий ва мавҳум қисми нолга тенг бўлиши зарур ва етарли. Шунинг учун $L(\varphi(x)) \equiv 0$, $L(g(x)) \equiv 0$, $x \in I$.

2. Вектор функцияларнинг чизиқли боғлиқлиги ва эрклилиги. Кейинги мулоҳазаларда муҳим роль йўнайдиган вектор-функцияларнинг чизиқли боғлиқлиги ва эрклилиги тушунчасини киритамиз.

9.1-таъриф. Агар бир вақтда нолга тенг бўлмаган шундай $\alpha_1, \dots, \alpha_k$ ўзгармас сонлар мавжуд бўлсаки, улар учун бирор I интервалда ушбу $\alpha_1 \varphi^{(1)}(x) + \alpha_2 \varphi^{(2)}(x) + \dots + \alpha_k \varphi^{(k)}(x) \equiv 0$ айният ўринли бўлса, y ҳолда $\varphi^{(1)}(x)$, $\varphi^{(2)}(x)$, \dots , $\varphi^{(k)}(x)$, $\varphi^{(l)}(x) =$

$$= \begin{pmatrix} \varphi_1^{(l)}(x) \\ \vdots \\ \varphi_n^{(l)}(x) \end{pmatrix}$$
 вектор-функциялар I интервалда чизиқли боғлиқ де-

йилади. Агар юқоридаги айният фақат $\alpha_1, \dots, \alpha_k = 0$ бўлгандагина ўринли бўлса, y ҳолда $\varphi^{(1)}(x)$, \dots , $\varphi^{(k)}(x)$ вектор-функциялар I интервалда чизиқли эркли дейилади.

9.1-таърифдан кўринадики, агар $\varphi^{(1)}(x)$, \dots , $\varphi^{(k)}(x)$ вектор-функциялардан бирортаси, масалан $\varphi^{(i)}(x)$, $i \leq j \leq k$ вектор-функция ноль вектор-функция бўлса, y ҳолда $\varphi^{(1)}(x)$, \dots , $\varphi^{(k)}(x)$ функциялар чизиқли боғлиқ бўлади. Буни исбот этиш учун $\alpha_1 = \alpha_2 = \dots = \alpha_{i-1} = \alpha_{i+1} = \dots = \alpha_k = 0$, $\alpha_i \neq 0$ деб танлаш етарли.

Мисол. Ушбу $\varphi(x)^{(j)} = \begin{pmatrix} \cos x \\ \sin x \end{pmatrix}$, $\varphi(x)^{(2)} = \begin{pmatrix} -\sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$ векторлар ихтиёрий I интервалда чизиқли эркли. Ҳақиқатан, улар чизиқли боғлиқ бўлсин дейлик. U ҳолда

$\alpha_1, \alpha_2, \alpha_1^2 + \alpha_2^2 \neq 0$ сонлар учун I_j интервалда $\alpha_1 \varphi^{(1)}(x) + \alpha_2 \varphi^{(2)}(x) \equiv 0, x \in I$ ёки

$$\begin{cases} \alpha_1 \cos x - \alpha_2 \sin x \equiv 0, & x \in I \\ \alpha_1 \sin x + \alpha_2 \cos x \equiv 0, & x \in I. \end{cases}$$

айниятлар ўринли бўлиши керак. Аммо I интервалдан олинган ихтиёрий x учун α_1 ва α_2 ларга нисбатан ушбу

$$\begin{cases} \alpha_1 \cos x - \alpha_2 \sin x = 0, \\ \alpha_1 \sin x + \alpha_2 \cos x = 0 \end{cases}$$

система матричасининг детерминанти I га тенг. Шунинг учун бу система ихтиёрий $x \in I$ учун фақат тривиал ечимга эга бўлади, яъни $\alpha_1 = \alpha_2 = 0$. Бу тегишли вектор-функциялар чизиқли боғлиқ бўлсин деган фараздан келиб чиққан зиддият. Демак, олинган вектор-функциялар чизиқли эркили.

Энди ушбу

$$\varphi^{(1)}(x), \varphi^{(2)}(x), \dots, \varphi^{(m)}(x), \varphi(x) = \begin{pmatrix} \varphi_1^{(j)}(x) \\ \vdots \\ \varphi_n^{(j)}(x) \end{pmatrix}, j = 1, 2, \dots, m \quad (9.12)$$

вектор-функциялар бирор I интервалда аниқланган бўлиб, (9.4) тенгламанинг ечимлари бўлсин. Қуйидаги теорема ўринли.

9.5-теорема. Агар x нинг I интервалдан олинган камида битта $x_0, x_0 \in I$ қиймати учун

$$\varphi^{(1)}(x_0), \varphi^{(2)}(x_0), \dots, \varphi^{(m)}(x_0) \quad (9.13)$$

векторлар чизиқли боғлиқ бўлса, у ҳолда (9.12) ечимлар I интервалда чизиқли боғлиқ бўлади. Бошқача айтганда, агар (9.12) ечимлар I интервалда чизиқли эркили бўлса, у ҳолда x нинг I интервалдан олинган биронта ҳам қийматида (9.12) ечимлар чизиқли боғлиқ бўлмайди.

Исбот. (9.13) векторлар чизиқли боғлиқ бўлсин, яъни

$$\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_m, \sum_{i=1}^m \alpha_i^2 \neq 0 \text{ сонлар учун } \alpha_1 \varphi^{(1)}(x_0) + \dots + \alpha_2 \varphi^{(2)}(x_0) + \dots + \alpha_m \varphi^{(m)}(x_0) = 0$$

тенглик ўринли. Энди.

$$\varphi(x) = \alpha_1 \varphi^{(1)}(x) + \alpha_2 \varphi^{(2)}(x) + \dots + \alpha_m \varphi^{(m)}(x)$$

деб белгилайлик. 9.2-теоремага кўра $\varphi(x)$ вектор-функция ҳам (9.4) тенгламанинг ечими бўлади. Аммо $\varphi(x)$ функция теореманинг шартига кўра $x = x_0$ нуқтада нолга тенг. Шунинг учун 9.3-теоремага кўра $\varphi(x) \equiv 0, x \in I$, яъни $\alpha_1 \varphi^{(1)}(x) + \dots + \alpha_m \varphi^{(m)}(x) \equiv 0, x \in I$. Теорема исбот бўлди.

3. Ечимларнинг фундаментал системаси.

9.2-таъриф. Агар бирор I интервалда аниқланган

$$\varphi^{(1)}(x), \varphi^{(2)}(x), \dots, \varphi^{(n)}(x), \varphi(x) = \begin{pmatrix} \varphi_1^{(j)}(x) \\ \vdots \\ \varphi_n^{(j)}(x) \end{pmatrix}, j = 1, \dots, n \quad (9.14)$$

вектор-функциялар системаси (9.4) тенгламанинг чизиқли эркин вектор ечимлари системасини ташкил этса, у ҳолда бу система ечимларнинг фундаментал системаси ёки қисқача фундаментал система дейилади.

9.6- теорема. Дифференциал тенгламаларнинг чизиқли бир жинсли системаси учун фундаментал система мавжуд.

Исбот. Чизиқли бир жинсли (9.4) системани оламиз. Яна бирор $a^{(1)}, a^{(2)}, \dots, a^{(n)}$ ўзгармас векторлар системаси чизиқли эркин бўлсин. Ўзгармас векторларнинг бундай системаси мавжуд. Буни

кўрсатиш учун $a^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix}, a^{(2)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix}, \dots, a^{(n)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 1 \end{pmatrix}$ деб тан-

лаш етарли, чунки бу векторлардан тузилган матрица детерминанти нолдан фарқли (1 га тенг). Энди ушбу

$$\varphi^{(1)}(x_0) = a^{(1)}, \dots, \varphi^{(n)}(x_0) = a^{(n)}$$

бошланғич шартларни қаноатлантирадиган (9.14) ечимлар системасини кўрамиз. Танлашга кўра $\varphi^{(1)}(x_0), \dots, \varphi^{(n)}(x_0)$ векторлар чизиқли эркин. Демак, 9.5- теоремага асосан (9.14) ечимлар системаси чизиқли эркин, яъни шу ечимлар системаси фундаментал системани ташкил этади.

9.7- теорема (умумий ечим ҳақида). Агар (9.14) ечимлар фундаментал системани ташкил этса, у ҳолда барча ечимлар ушбу

$$\varphi(x) = C_1 \varphi^{(1)}(x) + C_2 \varphi^{(2)}(x) + \dots + C_n \varphi^{(n)}(x) \quad (9.15)$$

формула билан топилади, бунда C_1, C_2, \dots, C_n — ихтиёрий ўзгармаслар.

Исбот. Бирор $\varphi^*(x)$ функция I интервалда аниқланган бўлиб, (9.4) тенгламанинг $\varphi^*(x_0) = \varphi_0^* = y^0, x_0 \in I$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими бўлсин. Ушбу

$$C_1 \varphi^{(1)}(x_0) + C_2 \varphi^{(2)}(x_0) + \dots + C_n \varphi^{(n)}(x_0) = y^0 \quad (9.16)$$

вектор тенгламани кўрайлик. Бу C_1, C_2, \dots, C_n ларга нисбатан чизиқли алгебраик тенгламалар системасидан иборат. Агар $y^0 = 0$ бўлса, (9.16) дан $\varphi^{(1)}(x_0), \dots, \varphi^{(n)}(x_0)$ векторлар чизиқли эркин бўлгани учун $C_1 = C_2 = \dots = C_n = 0$ келиб чиқади. Бунда $\varphi^*(x)$ — тривиал ечим бўлади. Энди $y^0 \neq 0$ бўлсин. У ҳолда (9.16) система бир жинсли эмас. Унинг детерминанти $\varphi^{(1)}(x_0), \dots, \varphi^{(n)}(x_0)$ векторлардан тузилган бўлиб, теореманинг шартига кўра улар чизиқли эркин ва демак, улардан тузилган детерминант нолдан фарқли. Шунинг учун (9.16) дан ягона $C_1^0, C_2^0, \dots, C_n^0$ ларни топамиз. Демак, $\varphi^*(x)$ ечимни бундай

$$\varphi^*(x) \equiv C_1^0 \varphi^{(1)}(x) + C_2^0 \varphi^{(2)}(x) + \dots + C_n^0 \varphi^{(n)}(x)$$

9.1-лемма. Агар $Z^*(x)$ матрица (9.18) тенгламанинг I интервалда аниқланган бирор матрицали ечими бўлса, у ҳолда тартиби n бўлган ихтиёрий ўзгармас C матрица учун $Z^*(x)C$ матрица ҳам ечим бўлади.

Исботи жуда содда. Ҳақиқатан, (9.18) тенгламанинг икки томонини ўнгдан C матрицага кўпайтирамиз:

$$\frac{dZ^*(x)}{dx} C \equiv A(x) Z^*(x) C$$

ёки $C = \text{const}$ бўлгани учун

$$\frac{d(Z^*(x)C)}{dx} \equiv A(x)(Z^*(x)C).$$

Бундан 9.1-лемманинг исботи келиб чиқади.

Эслатма. (9.18) матрицали тенгламанинг ихтиёрий матрицали ечими ZC (C — ихтиёрий $n \times n$ -матрица) фундаментал матрица бўлавермайди.

9.8-теорема. Агар $Z(x)$ матрица I интервалда аниқланган узлуксиз ва узлуксиз дифференциалланадиган ихтиёрий $\varphi^{(j)}(x)$, $j = 1, \dots, n$ вектор ечимлардан тузилган бўлиб, детерминанти I да нолдан фарқли бўлса, у ҳолда бу $Z(x)$ матрица (9.4) чизиқли тенгламанинг I интервалда аниқланган фундаментал системаси бўлади.

Исбот. Аввало $\det Z(x) \neq 0$, $x \in I$. Шунинг учун $Z(x)$ матрица фундаментал бўлади. $Z(x)$ матрица ечим бўлгани учун ушбу

$$\frac{dz(x)}{dx} \equiv A(x) Z(x), \quad x \in I \quad (9.19)$$

айниятга эгамиз. Бунда $Z(x)$ матрицанинг детерминанти шарт бўйича нолдан фарқли. Шунинг учун бу матрицага тескари $Z^{-1}(x)$ матрица мавжуд, яъни ушбу

$Z(x)Z^{-1}(x) = Z^{-1}(x)Z(x) = E$ (E — бирлик матрица) тенгликни қаноатлантирадиган $Z^{-1}(x)$ матрица мавжуд. Бунда $Z^{-1}(x)$ матрица, масалан,

$$Z^{-1}(x) = \frac{1}{\det Z(x)} \begin{pmatrix} Z_n(x) & \dots & Z_{n1}(x) \\ \dots & \dots & \dots \\ Z_{1n}(x) & \dots & Z_{nn}(x) \end{pmatrix} \quad (9.20)$$

формула билан топилиши мумкин, бунда $Z_{ij}(x)$ — $Z(x)$ матрицанинг $\varphi_i(x)$, $i, j = 1, \dots, n$ элементининг алгебраик тўлдирувчиси. Энди (9.19) айниятнинг икки томонини ўнгдан $Z^{-1}(x)$ га кўпайтирамиз:

$$\frac{dZ(x)}{dx} \cdot Z^{-1}(x) \equiv A(x). \quad (9.21)$$

Бу айниятдан $A(x)$ матрицанинг $a_{ij}(x)$ элементлари ягона усул би-

лан аниқланади. $\frac{dZ(x)}{dx}$ ва $Z^{-1}(x)$ матрицаларнинг элементлари I интервалда узлуксиз бўлгани учун $A(x)$ матрицанинг элементлари ҳам шу интервалда узлуксиз. Теорема исбот этилди.

5. Остроградский—Лиувилль формуласи

9.9-теорема. Агар (9.18) матрицали тенгламада $A(x)$ матрица I интервалда узлуксиз бўлиб, $Z(x)$ матрица (9.18) тенгламанинг шу интервалда аниқланган матрицали ечими бўлса, у ҳолда I интервалдан олинган ихтиёрий x ва x_0 лар учун ушбу

$$\det Z(x) = \det Z(x_0) e^{\int_{x_0}^x \text{Sp} A(\tau) d\tau} \quad (9.22)$$

формула ўринли. Бунда $\text{Sp} A(\tau)$ белги $A(\tau)$ матрицанинг бош диагонал элементлари йиғиндисидан иборат бўлиб, $A(\tau)$ матрицанинг изи дейилади.

(9.22) формулани Остроградский—Лиувилль* формуласи деб юритилади. Уни Вронский детерминанти орқали ҳам ёзиш мумкин:

$$W(x) = W(x_0) e^{\int_{x_0}^x \text{Sp} A(\tau) d\tau} \quad (9.22')$$

Исбот. (9.22) формулани исботлаш учун $W(x)$ детерминантдан x бўйича ҳосила оламиз. Анализдан маълумки, $W(x)$ нинг ҳосиласи

$$\frac{dW(x)}{dx} = W_1(x) + \dots + W_n(x) \quad (9.23)$$

формула билан ҳисобланади. Бу формулада W_i — n -тартибли детерминант бўлиб, $W(x)$ детерминантдан i -йўли билан фарқ қилади. Бу i -йўл эса $W(x)$ нинг i -йўл элементларини дифференциаллаш билан ҳосил қилинади. Албатта, i -йўл ўрнига i -устун тўғрисида гапирсак ҳам мулоҳазалар ўринли бўлаверади. Энди $W_i(x)$ ни ёзайлик:

$$W_i(x) = \begin{vmatrix} z_{11}(x) & z_{12}(x) & \dots & z_{1n}(x) \\ z_{21}(x) & z_{22}(x) & \dots & z_{2n}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ z'_{i1}(x) & z'_{i2}(x) & \dots & z'_{in}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ z_{n1}(x) & z_{n2}(x) & \dots & z_{nn}(x) \end{vmatrix}$$

* Остроградский—Лиувилль формуласи иккинчи тартибли чизиқли дифференциал тенгламалар учун 1827 йилда Н. Абель томонидан, n -тартибли чизиқли дифференциал тенгламалар учун 1838 йилда Ж. Лиувилль томонидан, системалар учун умумий ҳолда М. В. Остроградский томонидан чиқарилган.

Бунда i - йўлдаги ҳосилалар ўрнига (9.18) матрицали тенгламанинг координаталар орқали ёзилишини назарда тутиб, тегишли ифодаларни қўямиз:

$$W_i(x) = \begin{vmatrix} z_{11}(x) & z_{12}(x) & \dots & z_{1n}(x) \\ z_{21}(x) & z_{22}(x) & \dots & z_{2n}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \sum_{j=1}^n a_{ij} z_{j1}(x) & \sum_{j=1}^n a_{ij} z_{j2}(x) & \dots & \sum_{j=1}^n a_{ij} z_{jn}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ z_{n1}(x) & z_{n2}(x) & \dots & z_{nn}(x) \end{vmatrix}$$

Энди i - дан бошқа ҳар бир k - йўл, $k = 1, 2, \dots, i-1, i+1, \dots, n$ элементларини тегишли a_{ik} га кўпайтириб, i - йўл элементларидан айириб ташлаймиз. Натижада қуйидагига эга бўламиз:

$$W_i(x) = \begin{vmatrix} z_{11}(x) & z_{12}(x) & \dots & z_{1n}(x) \\ z_{21}(x) & z_{22}(x) & \dots & z_{2n}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{ii} z_{i1}(x) & a_{ii} z_{i2}(x) & \dots & a_{ii} z_{in}(x) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ z_{n1}(x) & z_{n2}(x) & \dots & z_{nn}(x) \end{vmatrix} = a_{ii} W(x), \quad i = 1, 2, \dots, n.$$

Шундай қилиб, (9.23) формулани бундай ёзиш мумкин:

$$\frac{dW(x)}{dx} = \left(\sum_{i=1}^n a_{ii} \right) W(x) \text{ ёки } \frac{dW(x)}{dx} = (S_p A) W(x). \quad (9.24)$$

Биз Вронский детерминанти учун биринчи тартибли бир жинсли дифференциал тенгламани ҳосил қилдик. Бу ўзгарувчилари ажралдиган тенглама. Шунинг учун (9.24) тенгламанинг $W(x_0) = W_0$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ягона ечими (9.22) формула билан ёзилади. Демак, Остроградский—Лиувилль формуласи исбот бўлди.

9.10- теорема. Бирор $Z(x)$, $n \times n$ матрица (9.18) тенгламанинг I интервалда аниқланган ечими бўлсин. (Бу $Z(x)$ матрица фундаментал бўлиши учун ушбу

$$\det Z(x) = W(x) \neq 0, \quad x \in I$$

муносабатнинг ўринли бўлиши зарур ва етарли.

9.1- натижа. Агар $Z(x)$, матрица (9.18) тенгламанинг I интервалда аниқланган фундаментал матрицаси бўлса, у ҳолда ихтиёрий махсусмас (яъни детерминанти нолдан фарқли) C $n \times n$ матрица учун $Z(x)C$ матрица ҳам (9.18) тенгламанинг фундаментал матрицаси бўлади.

Исбот. $\det Z(t)C = \det Z(t) \det C \neq 0$ (274-бетга ва 275-бетгаги 9.1-леммага қаранг).

9.2- натижа. Агар $C = \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \\ \vdots \\ C_n \end{pmatrix}$ ихтиёрий $(n \times 1)$ -вектор бўлса,

фундаментал матрица орқали (9.4) вектор-матрицали тенгламанинг умумий ечими

$$\cdot y(x) = Z(x)C \quad (9.25)$$

кўринишда ёзилади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$y_1' = -y_2, y_2' = y_1$$

система учун

$$y^{(1)}(x) = \begin{pmatrix} \cos x \\ \sin x \end{pmatrix} \text{ ва } y^{(2)}(x) = \begin{pmatrix} -\sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$$

вектор-функциялар $-\infty < x < +\infty$ интервалда ечим бўлади. Буни бевосита текшириб кўриш мумкин. $y^{(1)}(x)$ ва $y^{(2)}(x)$ ечимлар фундаментал системани ташкил этади. Ҳақиқатан, бу ечимлардан Вронский детерминантини тузамиз.

$$W(x) = \begin{vmatrix} \cos x & -\sin x \\ \sin x & \cos x \end{vmatrix} = \cos^2 x + \sin^2 x = 1 \neq 0.$$

Демак, $W(x) \neq 0$, $-\infty < x < +\infty$. Шунинг учун $y^{(1)}(x)$ ва $y^{(2)}(x)$ ечимлар фундаментал системани ташкил этади. Берилган системада $A(x) = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$. Шундай

қилиб, $\begin{pmatrix} \cos x & -\sin x \\ \sin x & \cos x \end{pmatrix}$ матрица

$$\frac{dZ}{dx} = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} Z \quad (9.26)$$

матрицали тенгламанинг фундаментал матрицаси бўлади. Энди фундаментал матрицаси

$$Z(x) = \begin{pmatrix} \cos x & -\sin x \\ \sin x & \cos x \end{pmatrix}$$

бўлган чизиқли бир жинсли системани тузайлик. Равшанки, $\frac{dZ(x)}{dx} = \begin{pmatrix} -\sin x & -\cos x \\ \cos x & -\sin x \end{pmatrix}$

Энди $Z^{-1}(x)$ матрицани топамиз: аввало

$\det Z(x) = \begin{vmatrix} \cos x & -\sin x \\ \sin x & \cos x \end{vmatrix} = \cos^2 x + \sin^2 x = 1$, алгебраик тўлдирувчилар

$$A_{11} = \cos x, A_{21} = \sin x, A_{12} = -\sin x, A_{22} = \cos x.$$

Шунинг учун $Z^{-1} x = \begin{pmatrix} A_{11} & A_{21} \\ A_{12} & A_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos x & \sin x \\ -\sin x & \cos x \end{pmatrix}$, Бундан

$$A(x) = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{pmatrix} = \frac{dZ(x)}{dx} Z^{-1}(x) = \begin{pmatrix} -\sin x & -\cos x \\ \cos x & -\sin x \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos x & \sin x \\ -\sin x & \cos x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Шунга ўхшаш, $(0), (1), \dots, (n)$ системаларнинг мос равишда k -тенгламаларини олиб, тегишли мулоҳаза юритсак, қуйидаги

$$\begin{vmatrix} \frac{dy_k}{dx} & y_1 & y_2 & \dots & y_n \\ \frac{dy_k^{(1)}}{dx} & y_1^{(1)} & y_2^{(1)} & \dots & y_n^{(1)} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{dy_k^{(n)}}{dx} & y_1^{(n)} & y_2^{(n)} & \dots & y_n^{(n)} \end{vmatrix} = 0, \quad x \in I, \quad k = 1, 2, \dots, n \quad (9.28)$$

муносабатларга келамиз. Биз k нинг ҳар бир $1 \leq k \leq n$ қийматида битта биринчи тартибли чизиқли бир жинсли дифференциал тенгламага эгамиз. Демак, $k = 1, 2, \dots, n$ бўлганда (9.28) муносабатлар ҳосиласи олдидаги коэффициентни Вронский детерминантдан иборат биринчи тартибли чизиқли бир жинсли тенгламалар системасидан иборат.

Юқорида кўрилган 1- ва 2-мисоллар учун берилган фундаментал системага мос чизиқли системани шу усул билан чиқариш мумкин.

3-§. ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН СИСТЕМАЛАР

Ушбу

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y + b(x) \quad (9.3)$$

система берилган бўлсин. Бунда $A(x)$ квадрат матрица ва $b(x) \neq 0$ устун вектор I интервалда аниқланган ва узлуксиз. Чизиқли L оператори ёрдамида (9.3) система

$$L(y) = b(x) \quad (9.3')$$

кўринишда ёзилади.

9.11-теорема. Агар $\psi(x)$, $x \in I$ вектор-функция бир жинсли бўлмаган (9.3') тенгламанинг бирор ечими бўлиб, $\varphi(x)$, $x \in I$ вектор-функция унга мос бир жинсли (9.4) тенгламанинг бирор ечими бўлса, у ҳолда шу вектор-функциялар йиғиндисини $\varphi(x) + \psi(x)$ бир жинсли бўлмаган тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. Бевосита $L(\varphi(x) + \psi(x))$ ни ҳисоблаймиз. $L(\varphi(x)) \equiv 0$, $L(\varphi(x)) \equiv b(x)$ эканини ҳисобга олсак, ушбу $L(\varphi(x) + \psi(x)) = L(\varphi(x)) + L(\psi(x)) \equiv 0 + b(x)$ айният теоремани исбот этади.

9.12-теорема (умумий ечим ҳақида). Чизиқли бир жинсли бўлмаган системанинг умумий ечими унинг бирор хусусий ечими билан мос бир жинсли система умумий ечимининг йиғиндисидан иборат.

Исбот. Агар бир жинсли (9.4) системанинг фундаментал матричасини $Z(x)$, бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечимини $\psi(x)$ десак, теореманинг тасдиқи бўйича бир жинсли бўлмаган системанинг умумий ечими

$$y(x) = Z(x)C + \psi(x)$$

(C — ихтиёрий ўзгармас устун вектор) кўринишда ёзилади. 9.11-теоремага кўра $Z(x)C + \psi(x)$ вектор-функция (9.3') тенгламанинг

ёчими. Энди бу ечим умумий эканини исботлаймиз. $y = y^0(x)$, $x \in I$ вектор-функция (9.3') тенгламанинг $\psi(x)$ дан фарқли ихтиёрый ечими бўлсин. У ҳолда ягона C^0 ўзгармас вектор учун I интервалда

$$y^0(x) \equiv Z(x)C^0 + \psi(x)$$

айният ўринли эканини кўрсатиш мумкин. Ҳақиқатан, $y^0(x)$ функция $y^0(x_0) = y^0$, $\psi(x)$ функция $\psi(x_0) = \psi^0$ бошланғич шартни қаноатлантирсин. Ушбу

$$\bar{y}^0 = Z(x_0)C + \psi^0$$

ёки

$$Z(x_0)C = y^0 - \psi^0, \sum_{i=1}^n (y_i^0 - \psi_i^0)^2 \neq 0$$

вектор-тенгламани кўрамиз. Бундан $Z(x_0)$ матрицага тескари матрица мавжудлиги учун (чунки $\det Z(x_0) = W(x_0) \neq 0$) ягона C^0 ни топамиз:

$$C^0 = z^{-1}(x_0)(y^0 - \psi^0).$$

Шундай қилиб, $y^0(x)$ функция учун

$$y^0(x) \equiv Z(x)Z^{-1}(x_0)(y^0 - \psi^0) + \psi(x)$$

формулага эга бўламиз. Теорема исбот бўлди.

Машқда муҳим роль ўйнайдиган яна икки теоремани келтирамиз.

9.13-теорема. Агар ушбу

$$L(y) = \sum_{m=1}^k b^{(m)}(x), \begin{pmatrix} b_1^{(m)}(x) \\ \vdots \\ b_n^{(m)}(x) \end{pmatrix} = b^{(m)}(x) \in C(I) \quad (9.29)$$

бир жинсли бўлмаган тенглама берилган бўлиб $\psi^{(1)}(x)$, $\psi^{(2)}(x)$, \dots , $\psi^{(k)}(x)$ вектор-функциялар I интервалда мос равишда

$$L(y) = b^{(1)}(x), L(y) = b^{(2)}(x), \dots, L(y) = b^{(k)}(x) \quad (9.30)$$

тенгламаларнинг ечимлари бўлса, y ҳолда I интервалда

$$\psi(x) = \psi^{(1)}(x) + \psi^{(2)}(x) + \dots + \psi^{(k)}(x) \quad (9.31)$$

вектор-функция берилган (9.29) тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. Теореманинг шarti бўйича қуйидаги

$$L(\psi^{(m)}(x)) \equiv b^{(m)}(x), x \in I, m = 1, 2, \dots, k$$

айниятларга эгамиз. L операторининг ҳосиласига асосан топамиз:

$$L(\psi(x)) = L\left(\sum_{m=1}^k \psi^{(m)}(x)\right) = \sum_{m=1}^k L(\psi^{(m)}(x)) \equiv \sum_{m=1}^k b^{(m)}(x).$$

Теорема исбот бўлди.

9.14-теорема. Агар $b(x) = b^{(1)}(x) + ib^{(2)}(x)$, $x \in I$ комплекс вектор-функция бўлиб, ушбу

$$L(y) = b^{(1)}(x) + ib^{(2)}(x)$$

тенглама чизиқли оператор $L(y)$ нинг коэффициентлари ҳақиқий бўлганда $y = \psi^{(1)}(x) + i\psi^{(2)}(x)$ комплекс вектор-ечимга эга бўлса, y ҳолда $\psi^{(1)}(x)$ ва $\psi^{(2)}(x)$ вектор-функциялар мос равишда

$$L(y) = b^{(1)}(x), \quad L(y) = b^{(2)}(x)$$

тенгламаларнинг ечими бўлади.

Исбот. Биз ушбу

$$L(\psi^{(1)}(x) + i\psi^{(2)}(x)) \equiv b^{(1)}(x) + ib^{(2)}(x), \quad x \in I$$

айниятга эгамиз. Бундан

$$L(\psi^{(1)}(x)) + iL(\psi^{(2)}(x)) \equiv b^{(1)}(x) + ib^{(2)}(x)$$

ёки

$$L(\psi^{(1)}(x)) \equiv b^{(1)}(x), \quad L(\psi^{(2)}(x)) \equiv b^{(2)}(x)$$

айниятлар келиб чиқади. Теорема исбот бўлди.

1. **Ўзгармасни вариациялаш усули. Коши формуласи.** Бу усулни Ж. Лагранж номи билан аталади. Унинг мазмунини баён қиламиз. Ушбу

$$\varphi^{(1)}(x), \varphi^{(2)}(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)$$

функциялар I интервалда (9.4) тенгламанинг фундаментал системаси бўлсин. (9.3) тенгламанинг (яъни бир жинсли бўлмаган тенгламанинг) ечимини қуйидаги

$$y = \sigma_1(x)\varphi^{(1)}(x) + \sigma_2(x)\varphi^{(2)}(x) + \dots + \sigma_n(x)\varphi^{(n)}(x) \quad (9.32)$$

($\sigma_i(x)$, $x \in I$, $i = 1, 2, \dots, n$ -бирор номаълум скаляр функциялар) кўринишда излаймиз. Бу (9.32) функция (9.3) тенгламанинг ечими бўлиши учун аввало $\sigma_i(x)$, $i = 1, 2, \dots, n$ функциялар I интервалда дифференциалланувчи бўлиши зарур. Қолган шартларни (9.32) функция ечим бўлиши шартидан чиқарамиз. Шунинг учун (9.32) функцияни (9.3) тенгламага қўямиз:

$$\sum_{i=1}^n \frac{d\sigma_i(x)}{dx} \varphi^{(i)}(x) + \sum_{i=1}^n \sigma_i(x) L(\varphi^{(i)}(x)) = b(x).$$

Аmmo $L(\varphi^{(i)}(x)) \equiv 0$ бўлганидан қуйидагига эгамиз:

$$\sum_{i=1}^n \frac{d\sigma_i(x)}{dx} \varphi^{(i)}(x) = b(x). \quad (9.33)$$

Топилган вектор-тенглама скаляр функциялар $\frac{d\sigma_1(x)}{dx}, \dots, \frac{d\sigma_n(x)}{dx}$

учун чизиқли бир жинсли бўлмаган тенгламалар. Унинг детерминанти вронскиандан иборат. $\varphi^{(1)}(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)$ вектор-функциялар I да фундаментал системани ташкил этгани учун бу вронскиан нолдан фарқли. Демак, (9.33) вектор-тенгламадан $\frac{d\sigma_i(x)}{dx}, i = 1, 2, \dots, n$ функцияларнинг ягона ифодасини топамиз:

$$\frac{d\sigma_i(x)}{dx} = \delta_i(x), \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad x \in I.$$

Бундан

$$\sigma_i(x) = \int_{x_0}^x \delta_i(\tau) d\tau + \bar{C}_i, \quad x \in I, \quad x_0 \in I, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

($\bar{C}_1, \bar{C}_2, \dots, \bar{C}_n$ - ихтиёрий ўзгармаслар). Топилган ифодаларни (9.32) га қўямиз:

$$y = \sum_{i=1}^n \bar{C}_i \varphi^{(i)}(x) + \sum_{i=1}^n \varphi^{(i)}(x) \int_{x_0}^x \delta_i(\tau) d\tau. \quad (9.34)$$

Топилган ифодада $\bar{C}_1, \dots, \bar{C}_n$ лар ихтиёрий ўзгармас бўлгани учун $\sum_{i=1}^n \bar{C}_i \varphi^{(i)}(x) = \varphi(x)$ вектор-функция (9.4) тенгламанинг умумий ечи-

ми бўлади. $\psi(x) = \sum_{i=1}^n \varphi^{(i)}(x) \int_{x_0}^x \delta_i(\tau) d\tau$ вектор-функция эса бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечимидир.

Шундай қилиб, умумий ечим ҳақидаги 9.12-теоремага асосан (9.34) формула (9.4) тенгламанинг умумий ечимини ифодалайди.

Ўзгармасни вариациялаш усулидан бир жинсли бўлмаган тенглама учун Коши масаласини ҳал қилишда ҳам фойдаланиш мумкин. Ҳақиқатан, бизга ушбу

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y + b(x), \quad x \in I, \quad y(x_0) = y^0 \quad (9.35)$$

масала берилган бўлсин. (9.4) тенгламанинг $x = x_0$ бўлганда бирлик матрицага айланувчи фундаментал матричасини $Z(x, x_0)$ дейлик. Демак, $Z(x_0, x_0) = E$. Бундай матрица (9.4) тенгламанинг *нормал фундаментал матричаси* дейилади. Агар узлуксиз дифференциалланувчи номаълум $\sigma(x)$ вектор-функция учун $\sigma(x_0) = y^0$ тенглик бажарилсин десак, (9.35) масаланинг ечимини

$$y(x) = Z(x, x_0) \sigma(x) \quad (9.36)$$

кўринишда излаш мумкин. Аввало $y(x_0) = Z(x_0, x_0) \sigma(x_0) = E y^0 = y^0$. Энди (9.36) вектор-функциядан ҳосила олиб, (9.4) га қўямиз:

$$\frac{dZ(x, x_0)}{dx} \sigma(x) + Z(x, x_0) \frac{d\sigma(x)}{dx} = A(x) Z(x, x_0) \sigma(x) + b(x).$$

Бундан

$$\frac{dZ(x, x_0)}{dx} \equiv A(x) Z(x, x_0)$$

айниятга кўра қўйидагига эга бўламиз:

$$Z(x, x_0) \frac{d\sigma(x)}{dx} = b(x).$$

Бу тенгликнинг икки томонини чапдан $Z^{-1}(x, x_0)$ матрицага кўпайтирамиз:

$$\frac{d\sigma(x)}{dx} = Z^{-1}(x, x_0) b(x).$$

Энди x_0 дан x гача ($x \in I, x_0 \in I$) интеграллаб топамиз:

$$\sigma(x) = \sigma(x_0) + \int_{x_0}^x Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau. \quad (9.37)$$

Топилган ифодани (9.36) га қўйсак, қўйидаги формулага келамиз:

$$y(x) = Z(x, x_0) \left(y^0 + \int_{x_0}^x Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau \right)$$

ёки

$$y(x) = Z(x, x_0) y^0 + \int_{x_0}^x Z(x, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau. \quad (9.38)$$

Бу (9.38) формула (9.35) масаланинг ечимини беради ва Коши формуласи деб аталади.

Агар (9.38) формулада y^0 вектор ихтиёрий бўлса, бу формула чизиқли тенгламанинг умумий ечимини беради. Унда $\varphi(x) = Z(x, x_0) y^0$ — мос бир жинсли чизиқли тенгламанинг умумий ечими бўлиб, $\Psi(x) = \int_{x_0}^x Z(x, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau$ вектор-функция

эса чизиқли бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими бўлади. $\Psi(x)$ вектор-функция хусусий ечим эканини бевосита ҳисоблаб текшириш мумкин:

$$\begin{aligned} \frac{d\Psi(x)}{dx} &= \frac{dZ(x, x_0)}{dx} \int_{x_0}^x Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau + Z(x, x_0) Z^{-1}(x, x_0) b(x) = \\ &= A(x) Z(x, x_0) \int_{x_0}^x Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau + b(x) = \\ &= A(x) \underbrace{\int_{x_0}^x Z(x, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0) b(\tau) d\tau}_{\Psi(x)} + b(x). \end{aligned}$$

Коши формуласини яна содда кўринишда ёзиш мумкин. Унинг учун ушбу

$$Z(x, \tau) \equiv Z(x, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0), \quad (9.39)$$

$$x \in I, x_0 \in I, \tau \in I, \tau \leq x$$

айниятни исбот этамиз. Қуйидаги

$$\Phi^{(1)}(x) = Z(x, \tau), \quad \Phi^{(2)}(x) = Z(x, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0)$$

белгилашларни киритамиз. Равшанки,

$$\Phi^{(1)}(\tau) = Z(\tau, \tau) = E, \quad \Phi^{(2)}(\tau) = Z(\tau, x_0) Z^{-1}(\tau, x_0) = E,$$

демак,

$$\Phi^{(1)}(\tau) = \Phi^{(2)}(\tau). \quad (9.40)$$

Шубҳасиз, $\Phi^{(1)}(x)$ матрица (9.18) тенгламанинг ечими. $\Phi^{(2)}(x)$ матрица ҳам шу (9.18) тенгламанинг ечими бўлади. Ҳақиқатан, $Z^{-1}(\tau, x_0) = C$ деб белгиласак, бу матрица x га боғлиқ бўлмагани учун 9.1-леммага кўра $Z(x, x_0) C$ матрица ҳам ечим бўлади. Шундай қилиб, ечимнинг мавжудлиги ҳақидаги 9.1-теоремага асосан, $\Phi^{(1)}(x) \equiv \Phi^{(2)}(x)$, $x \in I$ айният, ва демак, (9.39) айният ўринли.

Шу (9.39) айниятдан фойдаланиб, (9.38) формулани

$$y(x) = Z(x, x_0) y^0 + \int_{x_0}^x Z(x, \tau) b(\tau) d\tau. \quad (9.41)$$

кўринишда ҳам ёзса бўлади.

2. Чизиқли бир жинсли бўлмаган системанинг ечимини юқоридан баҳолаш. Бу пунктда баъзи табиий шартлар бажарилганда чизиқли бир жинсли бўлмаган системанинг ечимини юқоридан баҳолаймиз. (9.3) тенгламада $A(x)$ матрицанинг нормасини бундай аниқлаймиз:

$$\|A(x)\| = \sup |A(x)|, \quad |A(x)| = \sum_{i,j=1}^n |a_{ij}(x)|, \quad q_1 \leq x \leq q_2.$$

9.2-лемма. Агар $y = y(x)$ вектор-функция $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда (9.3) тенгламанинг $y(x_0) = y^0$, $q_1 \leq x_0 \leq q_1$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечими бўлса, y ҳолда $q_1 \leq x \leq q_2$ интервалда ушбу

$$|y(x)| \leq \left\{ y^0 + \int_{x_0}^x b(\tau) e^{-\int_{x_0}^{\tau} \|A(s)\| ds} d\tau \right\} e^{\int_{x_0}^x \|A(t)\| dt} \quad (9.42)$$

тенгсизлик ўринли.

Исбот. (9.3) тенгламада $\frac{dy}{dx}$ ифодани бундай баҳолаш мумкин:

$$\left| \frac{dy}{dx} \right| \leq \|A(x)\| \cdot |y| + |b(x)|.$$

Энди қуйидаги

$$\frac{du}{dx} = \| A(x) \| u + |b(x)|, \quad u(x_0) = |y(x_0)| = |y^0|$$

масаланинг $x_0 \leq x \leq q_2$ интервалда аниқланган (таъриф буйича) максимал ечимини (2-боб, 4-§ га қаранг) $u^0(x)$ деб белгилаймиз. У ҳолда $u^0(x)$ функция учун ўз ифодасини ёзишимиз мумкин:

$$u^0(x) = \{ |y^0| + \int_{x_0}^x |b(\tau)| e^{-\int_{x_0}^{\tau} \|A(s)\| ds} d\tau \} e^{\int_{x_0}^x \|A(\tau)\| d\tau}$$

2.8-теоремага кўра $x_0 \leq x \leq q_2$ интервалда $|y(x)| \leq u^0(x)$ тенгсизлик ўринли.

Шунга ўхшаш $q_1 \leq x \leq x_0$ интервалда

$$\frac{du}{dx} = -\|A(x)\| u - |b(x)|, \quad u(x_0) = |y^0|$$

тенгламанинг минимал ечимини $u_0(x)$ деймиз. Юқоридагига ўхшаш $u_0(x)$ функция учун $q_1 \leq x \leq x_0$ интервалда

$$u_0(x) = \{ |y^0| - \int_{x_0}^x |b(\tau)| e^{-\int_{x_0}^{\tau} \|A(s)\| ds} d\tau \} e^{-\int_{x_0}^x \|A(\tau)\| d\tau}$$

ифодани ёзиш мумкин. Бундан $q_1 \leq x \leq x_0$ интервалда $\|y(x)\| \geq u_0(x)$ тенгсизлик ҳосил бўлади. Агар охириги тенгликда x_0 дан x гача олинган интегралларда интеграл лимитлари ўрнини алмаштирсак, $q_1 \leq x \leq x_0$ интервалда ҳам шаклан $u^0(x)$ функция учун топилган ифодани ҳосил қиламиз. Шунинг учун $q_1 \leq x \leq x_0$ ва $x_0 \leq x \leq q_2$ интерваллар учун топилган тенгсизликларни умумлаштирсак, изланган (9.42) тенгсизликка эга бўламиз. Лемма исбот бўлди.

Мисол. Ушбу чиқиқли бир жинсли бўлмаган

$$\begin{cases} y_1' = -y_2 + 1, \\ y_2' = y_1 + \sin x, \quad b(x) = \begin{pmatrix} 1 \\ \sin x \end{pmatrix} \end{cases}$$

системанинг умумий ечими топилсин.

Мас бир жинсли бўлмаган системанинг фундаментал системаси 2-§, 1-мисолда топилган эди:

$$y^{(1)}(x) = \begin{pmatrix} \cos x \\ \sin x \end{pmatrix}, \quad y^{(2)}(x) = \begin{pmatrix} -\sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$$

Энди бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечимини излаймиз. Бунинг учун ўзгармасни вариациялаш усулини қўлланамиз, яъни ечимни (9.32) кўринишда ёзамиз. Унда $y^{(1)}(x) = \varphi^{(1)}(x)$, $y^{(2)}(x) = \varphi^{(2)}(x)$ бўлиб, $\frac{d\sigma_i(x)}{dx}$, $i = 1, 2$ функциялар учун (9.33) системадан фойдаланамиз:

$$\begin{cases} \cos x \frac{d\sigma_1}{dx} - \sin x \frac{d\sigma_2}{dx} = 1, \\ \sin x \frac{d\sigma_1}{dx} + \cos x \frac{d\sigma_2}{dx} = \sin x. \end{cases}$$

Ёзилган системанинг детерминанти 1 га тенг. Шунинг учун:

$$\frac{d\sigma_1}{dx} = \begin{vmatrix} 1 - \sin x \\ \sin x \cos x \end{vmatrix} = \cos x + \sin^2 x,$$

$$\frac{d\sigma_2}{dx} = \begin{vmatrix} \cos x & 1 \\ \sin x & \sin x \end{vmatrix} = \sin x \cos x - \sin x;$$

$$\begin{aligned} \sigma_1(x) &= \int (\cos x + \sin^2 x) dx = \int \left(\cos x + \frac{1 - \cos 2x}{2} \right) dx = \\ &= \sin x + \frac{1}{2} x - \frac{1}{4} \sin 2x + C_1. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \sigma_2(x) &= \int (\sin x \cos x - \sin x) dx = \int \left(\frac{1}{2} \sin 2x - \sin x \right) dx = \\ &= -\frac{1}{4} \cos 2x + \cos x + C_2. \end{aligned}$$

Энди берилган системанинг умумий ечимини ёзиш мумкин:

$$\begin{aligned} y(x) &= \left(\sin x + \frac{1}{2} x - \frac{1}{4} \sin 2x \right) \begin{pmatrix} \cos x \\ \sin x \end{pmatrix} + \left(-\frac{1}{4} \cos 2x + \cos x \right) \begin{pmatrix} -\sin x \\ \cos x \end{pmatrix} + \\ &+ C_1 \begin{pmatrix} \cos x \\ \sin x \end{pmatrix} + C_2 \begin{pmatrix} -\sin x \\ \cos x \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

4- ЧИЗИҚЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ БИР ЖИНСЛИ СИСТЕМАЛАР

1. **Характеристик тенглама.** (9.4) тенгламада A матрица ўзгармас бўлсин. Бу ҳолда биз ушбу

$$\frac{dy}{dx} = Ay, \quad A = \text{const} \quad (9.43)$$

чизиқли ўзгармас коэффицентли (матрицали) бир жинсли вектор-матрицали тенгламага эгамиз. Агар $L = \frac{d}{dx} - A = \rho - A$ операторидан фойдалансак, (9.43) тенгламани $L(y) = 0$ ёки $(\rho E - A)y = 0$ ёки

$$(A - \rho E)y = 0 \quad (9.44)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Равшанки, $A - \rho E = L(\rho)$ ва бу $L(\rho)$ оператор ρ га нисбатан n -тартибли матрицадан иборат. Уни координаталарда ёзамиз:

$$L(\rho) = \begin{pmatrix} a_{11} - \rho & a_{12} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} - \rho & \dots & a_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1} & a_{n2} & \dots & a_{nn} - \rho \end{pmatrix}. \quad (9.45)$$

Демак, (9.43) ни яна $L(p)y = 0$ кўринишда ёзиш мумкин. Энди $\det L(p) = D(p)$ деб белгилаймиз. Шу $D(p)$ детерминант ёрдамида тузилган тенглама (9.43) тенгламанинг *характеристик тенгелмаси* дейилади. Кейинги мулоҳазаларимиз *характеристик тенгламанинг* илдизларига қараб (9.43) тенгламанинг n та чизиқли эркин вектор-ечимларини тоғишга бағишланган бўлади. Бунинг учун биз аввал (9.43) тенгламага ёки бари бир $L(p)y = 0$ тенгламага нисбатан умумийроқ чизиқли бир жинсли системани интеграллаш усули билан шуғулланамиз. Бу усул *чиқариш методи* номи билан аталади.

2. Чиқариш методи. Ушбу

$$L(p) = \begin{pmatrix} L_{11}(p) & L_{12}(p) & \dots & L_{1n}(p) \\ L_{21}(p) & L_{22}(p) & \dots & L_{2n}(p) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ L_{n1}(p) & L_{n2}(p) & \dots & L_{nn}(p) \end{pmatrix} \quad (9.47)$$

матрица берилган бўлиб, унда ҳар бир $L_{js}(p)$ элементга нисбатан бирор тартибли кўпхад бўлсин. Жумладан, агар $L_{js}(p) = a_{js}$, $j \neq s$, $L_{jj}(p) = a_{jj} - p$ бўлса, (9.47) матрица юқорида кўрилган (9.45) матрица билан устма-уст тушади. Энди

$$L(p)y = f(x) \quad (9.48)$$

вектор-матрицали тенгламани кўрамиз, унда $y = \begin{pmatrix} y_1 \\ \vdots \\ y_n \end{pmatrix}$, $f(x) = \begin{pmatrix} f_1(x) \\ \vdots \\ f_n(x) \end{pmatrix}$

бўлиб, $f(x)$ вектор-функция бирор I интервалда аниқланган ва кераклича дифференциалланувчи. (9.48) тенглама координаталарда ёзилса, $L_{js}(p)y_s$ ифода y_s ва унинг ҳосилаларининг чизиқли комбинациясидан иборат. Насмаълум функциялар осси тенгламалар оссига тенг. Агар бирор $L_{js}(p) \neq 0$ бўлиб, (9.47) матрицанинг қолган элементлари айнан нолга тенг бўлса, у ҳолда биз y_s га нисбатан бирор тартибли чизиқли ўзгармас коэффициентли бир жинсли бўлмаган (ўнг томони $f_s(x)$) бўлган ситта тенгламага эга бўламиз. Бу ҳолни ϵ -сббга тўла ўрганамиз. Берилган (9.48) тенгламанинг тартиби сундай аниқланади. $L_{11}(p), L_{21}(p), \dots, L_{n1}(p)$ кўпхадларнинг энг катта тартиби q_1 , $L_{12}(p), L_{22}(p), \dots, L_{n2}(p)$ кўпхадларнинг энг катта тартиби q_2 ва ҳ. к. $L_{1n}(p), L_{2n}(p), \dots, L_{nn}(p)$ кўпхадларининг энг катта тартиби эса q_n дейилса, системанинг тартиби $q = q_1 + q_2 + \dots + q_n$ формула билан аниқланади.

$L(p)$ матрицанинг детерминантини $D(p)$, $L_{js}(p)$ элементнинг алгебраик тўлдирувчисини (яъни тегишли ишораси билан олинган минорини) $M_{js}(p)$ дейлик. У ҳолда слий алгебра курсидан маълумки, $D(p)$ детерминант алгебраик тўлдирувчилар орқали бундай ёзилади:

$$\sum_{i=1}^n M_{ii}(p) L_{si}(p) = \delta_{si} D(p), \quad (9.49)$$

бунда δ_{si} — Кронеккер символли ((8.72') га қаранг). (9.48) тенглама-ни координаталарда ёзамиз:

$$\sum_{s=1}^n L_{sj}(p) y_s = f_j(x), \quad j = 1, 2, \dots, n. \quad (9.48')$$

Энди $y(x)$ вектор-функция шу (9.48') системанинг бирор ечими бўлиб, етарлича тартибгача дифференциалланувчи бўлсин. (9.48') системанинг икки томонини ҳар бир j учун $M_{ii}(p)$ га кўпайтириб, j бўйича йиғиндисини оламиз:

$$\sum_{i=1}^n \sum_{s=1}^n M_{ii}(p) L_{sj}(p) y_s(x) = \sum_{i=1}^n M_{ii}(p) f_j(x).$$

(9.49) формулага кўра қуйидагига эгамиз:

$$D(p) y_i(x) = \sum_{i=1}^n M_{ii}(p) f_i(x), \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (9.50)$$

Бу системанинг ўнг томонида $f_1(x), f_2(x), \dots, f_n(x)$ функцияларнинг ва уларнинг маълум тартибгача ҳосилаларининг йиғиндиси турибди, уни $F_j(x)$ дейлик. У ҳолда

$$D(p) y_j(x) = F_j(x) \quad (9.51)$$

тенгламага келамиз, бунда $F_j(x)$ функция I интервалда аниқланган узлуксиз функция деб қаралади. Равшанки, $D(p)$ — бирор кўпқад (p га нисбатан). Бу $D(p)$ — чизиқли дифференциал оператордан иборат. Шунинг учун (9.51) тенглама y_j га нисбатан бирор тартибли чизиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенгламадир. Бундай тенгламаларни интеграллашни биз биламиз. Баён этилган усул берилган (9.48) системани ҳар бири биттадан номаълум функцияни ўз ичига олган n та чизиқли дифференциал тенгламалар системасига келтиради. Чиқариш методининг мазмуни ана шундан иборат.*

(9.48) тенгламанинг ҳар бир ечими $y(x)$, учун $y_j(x)$ функция (9.51) тенгламанинг ечими бўлади. Аммо шу (9.51) тенгламаларнинг ихтиёрий ечими (9.38) тенгламанинг ечими бўлиши шарт эмас.

Амалда ҳар бир (9.51) тенглама умумий ечими орасидан интеграллаш формуласини танлаш ҳисобига (9.48) тенгламанинг ечими топилади.

Чиқариш методи $f(x) \equiv 0$, $x \in I$ бўлган ҳолга, яъни ушбу

$$L(p) y = 0 \quad (9.52)$$

(бунда $L(p)$ — (9.47) матрица) бир жинсли системани интеграллашга татбиқ эгамиз. $L(p)$ матрицанинг детерминанти ($D(p)$ айнан нолга

тенг бўлмасин ва $\lambda - D(p)$ кўпхаднинг k каррали илдизи бўлсин. У ҳолда (9.52) тенгламанинг ечимини

$$y = g(x) e^{\lambda x}, \quad (9.53)$$

$g(x) = \begin{pmatrix} g_1(x) \\ \vdots \\ g_n(x) \end{pmatrix}$ кўринишда излаймиз, бунда $g_1(x), \dots, g_n(x)$

функциялар тартиби $(k-1)$, коэффициентлари исмаълум бўлган кўпхадлардир. Энди (9.53) функцияни (9.52) тенгламага қўямиз:

$$0 = L(p)g(x)e^{\lambda x} = e^{\lambda x}L(p + \lambda)g(x). \quad (9.54)$$

Бу муносабатнинг тўғрилиги (6.17) формуладан келиб чиқади. Фақат (6.17) формула да $L(p)$ кўпхад эди. Бизнинг ҳолда $L(p)$ элементлари кўпхадлардан иборат матрица. Шу $L(p)$ матрицани $g(x)e^{\lambda x}$ векторга кўпайтириб, ҳосил бўлган векторнинг ҳар бир координатасига ўша (6.17) формулани татбиқ этилса, юқоридаги муносабат чиқади. Энди (9.54) дан $e^{\lambda x}$ га қисқартириб топамиз:

$$L(p + \lambda)g(x) = 0. \quad (9.55)$$

Шундай қилиб, (9.53) вектор-функция (9.52) тенгламанинг ечими бўлиши учун $g_1(x), \dots, g_n(x)$ кўпхадлар (9.55) муносабатни қаноатлантириши зарур ва етарли. Агар (9.55) ни координаталарда ёзсак:

$$\sum_{s=1}^n L_{sj}(p + \lambda)g_s(x) = 0, \quad j = 1, 2, \dots, n. \quad (9.56)$$

Ҳар бир j , $1 \leq j \leq n$ учун (9.56) тенгламада чап томони $k-1$ -тартибли кўпхаддан иборат. x нинг барча даражалари олдидаги коэффициентларни нолга тенглаштириб, $g_j(x)$ кўпхаднинг коэффициентлари учун k та чизиқли бир жинсли алгебраик тенгламалар системасини ҳосил қиламиз.

Демак, чиқариш методи бир жинсли (9.52) тенгламанинг ечимини излаш масаласини чизиқли бир жинсли алгебраик тенгламалар системасини ечишга олиб келади.

(9.52) тенгламанинг умумий ечимини излаш масаласини қуйидаги теорема ечиб беради.

9.15-теорема. (9.52) тенглама берилган бўлиб, унда $D(p) = \det L(p)$ детерминант айнан нолга тенг бўлмасин ва $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$ — $D(p)$ кўпхаднинг мос [равншда k_1, k_2, \dots, k_m каррали турли илдизлари бўлсин. У ҳолда (9.52) тенгламанинг умумий ечими қуйидаги

$$y = g^{(1)}(x)e^{\lambda_1 x} + g^{(2)}(x)e^{\lambda_2 x} + \dots + g^{(m)}(x)e^{\lambda_m x} \quad (9.57)$$

кўринишда ёзилади, бунда $g^{(i)}(x) = (g_1^{(i)}(x), \dots, g_n^{(i)}(x))^*$ ва $g_j^{(i)}(x)$ — тартиби $k_j - 1$ бўлган кўпхад. Бундан кўринадики, (9.52)

тенгламанинг ҳар бир ечими x нинг барча қийматларида, яъни $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган бўлади.

Исбот. Равшанки, ҳар бир (9.53) кўринишдаги ечим $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган. Шунинг учун (9.57) формула билан ёзилган ечим ҳам шу $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган бўлади. Энди (9.57) формула умумий ечимни ифода этишини кўрсатамиз. Аввал (9.57) функция ечим эканини исботлаймиз. Унинг учун (9.57) функцияни (9.52) тенгламага қўямиз. Агар ҳар бир $g^{(s)}(x) e^{\lambda_s x}$ вектор-функция (9.53) га кўра ечим эканини ҳисобга олсак,

$$L(p)(g^{(1)}(x)e^{\lambda_1 x} + \dots + g^{(m)}(x)e^{\lambda_m x}) = e^{\lambda_1 x} L(p + \lambda_1)g^{(1)}(x) + \dots + e^{\lambda_m x} L(p + \lambda_m)g^{(m)}(x) = 0$$

тенгликка келамиз. Энди (9.57) формула умумий ечимлигини кўрсатиш қолди.

Бирор I интервалда аниқланган $y(x)$ вектор-функция (9.52) тенгламанинг ечими бўлсин. У ҳолда уни (9.57) кўринишда ёзиш мумкин. Ҳақиқатан, $y(x)$ функциянинг ҳар бир координатаси $D(p)y_s(x) = 0$ тенгламани қаноатлантиради, вэ демак, (6.24) формулага асосан $y_s(x)$ функция ушбу

$$y_s(x) = \sum_{i=1}^m g_{is}(x) e^{\lambda_i x}, \quad s = 1, 2, \dots, n \quad (9.58)$$

кўринишда ёзилиши мумкин, булда $y_{is}(x)$ кўпқад $(k_i - 1)$ -тартибли λ_i -характеристик тенгламанинг (яъни $D(p) = 0$ тенгламанинг) k_i каррали илдири. Шундай қилиб, ҳар бир координатаси (9.58) кўринишда ёзиладиган $y(x)$ вектор-функция ҳам (9.57) кўринишда ёзилади. Теорема исбот бўлди.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$y_1' + y_1 - y_2 = 0, \quad y_1' - y_2' - y_2 = 0$$

системани чиқариш методи билан ечамиз. Уни

$$\begin{cases} (p+1)y_1 - y_2 = 0 \\ p^2 y_1 - (p+1)y_2 = 0 \end{cases}$$

кўринишда ёзсак, $D(p)$ детерминант учун топамиз:

$$D(p) = \begin{vmatrix} p+1 & -1 \\ p^2 & -(p+1) \end{vmatrix} = -(p+1)^2 + p^2 = -2p - 1.$$

Кўринадикки, $D(p)$ — биринчи тартибли кўпқад. Унинг илдири $\lambda = -\frac{1}{2}$. Демак,

берилган системанинг ечимини $y = \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} Ae^{-\frac{1}{2}x} \\ Be^{-\frac{1}{2}x} \end{pmatrix}$ кўринишда излаш лозим. Те-

гишли ҳосилалар олиб системага қўямиз:

$$\begin{cases} -\frac{1}{2}Ae^{-\frac{1}{2}x} + Ae^{-\frac{1}{2}x} - Be^{-\frac{1}{2}x} = 0, \\ \frac{1}{4}Ae^{-\frac{1}{2}x} + \frac{1}{2}Be^{-\frac{1}{2}x} - Be^{-\frac{1}{2}x} = 0. \end{cases}$$

Бундан $e^{-\frac{1}{2}x}$ га қисқартириб толамиз:

$$\frac{A}{2} - B = 0, \quad \frac{1}{4}A - \frac{1}{2}B = 0.$$

Бу икки тенгламадан бири иккинчисидан ҳосил қилиниши мумкин. Шунинг учун биз битта икки номаълумли тенгламага эгамиз. Унда $B = C$ — ихтиёрий ўзгармас қилиб танланса, $A = 2C$ бўлади. Демак, берилган системанинг умумий ечими

$$y = \begin{pmatrix} 2Ce^{-\frac{1}{2}x} \\ Ce^{-\frac{1}{2}x} \end{pmatrix} \quad (C \text{— ихтиёрий ўзгармас}) \text{ кўринишга эга.}$$

2. Яна бундай

$$\begin{cases} y_1'' + 5y_1' + 2y_2' + y_2 = 0, \\ 3y_1' + 5y_1 + y_2' + 3y_2 = 0 \end{cases}$$

системани ҳам кўрайлик. Уни

$$\begin{cases} (p^2 + 5p)y_1 + (2p + 1)y_2 = 0 \\ (3p^2 + 5)y_1 + (p + 3)y_2 = 0 \end{cases}$$

кўринишда ёзиб, детерминантини толамиз:

$$\begin{aligned} D(p) &= \begin{vmatrix} p^2 + 5p & 2p + 1 \\ 3p^2 + 5 & p + 3 \end{vmatrix} = (p^2 + 5p)(p + 3) - (2p + 1)(3p^2 + 5) = \\ &= p^3 + 8p^2 + 15p - 6p^3 - 3p^2 - 10p - 5 = -5p^3 + 5p^2 + 5p - 5 = 5(p^2 - p^3 + p - 1) = \\ &= -5(p - 1)^2(p + 1). \end{aligned}$$

Бундан $D(p)$ кўпқадднинг илдизларини толамиз: $\lambda_1 = 1$ (икки каррали), $\lambda_2 = -1$. Кўринадики, $y^{(1)}$ ва $y^{(2)}$ векторларни қуйидагича излаш лозим:

$$y^{(1)} = \begin{pmatrix} y_1^{(1)} \\ y_2^{(1)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (a_1 + b_1 x)e^x \\ (a_2 + b_2 x)e^x \end{pmatrix}, \quad y^{(2)} = \begin{pmatrix} y_1^{(2)} \\ y_2^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} d_1 e^{-x} \\ d_2 e^{-x} \end{pmatrix}.$$

Содда ҳисоблашлар ёрдамида шунини толамиз:

$$y^{(1)}(x) = \begin{pmatrix} (C_1 + C_2 x)e^x \\ (-2C_1 - C_2 - 2C_2 x)e^x \end{pmatrix}, \quad y^{(2)}(x) = \begin{pmatrix} C_3 e^{-x} \\ -4C_2 e^{-x} \end{pmatrix}.$$

Демак, умумий ечим

$$y(x) = \begin{pmatrix} (C_1 + C_2 x)e^x + C_3 e^{-x} \\ (-2C_1 - C_2 - 2C_2 x)e^x - 4C_2 e^{-x} \end{pmatrix}$$

каби ёзилади.

3. Чықариш методининг чызиқли бир жинсли ўзгармас коэффициентли нормал системасини интеграллашга татбиқи. Чықариш ме-

тодини (9.43) тенгламани интеграллашга татбиқ этамиз. Бу ҳолда $L(p)$ матрица (9.45) кўринишда бўлиб,

$$L_{sj}(p) = \alpha_{sj} - p\delta_{sj}, \quad j, s = 1, 2, \dots, n,$$

δ_{sj} — Кронеккер символи ва $D(p)$ детерминант $A = (a_{ij})$ ($i, j = 1, \dots, n$) матрицанинг характеристик детерминанти (ёки тегишли характеристик тенгламаси) бўлади. Кейинги мулоҳазалар $D(p)$ кўпхаднинг илдизлари оддий ва қаррали бўлишига боғлиқ. Шунинг учун қуйидаги икки ҳолни алоҳида кўраемиз.

1) $D(p)$ кўпхаднинг илдизлаги ҳар хил. Шу кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ бўлсин. У ҳолда бу илдизлар оддий, яъни ҳар хил бўлгани учун λ_i илдизга мос ечим

$$y^{(i)} = g^{(i)} e^{\lambda_i x} \quad (9.59)$$

кўринишда изланади, бунда $g^{(i)} = (g_1^{(i)}, g_2^{(i)}, \dots, g_n^{(i)})^*$ — устун ўзгармас вектор.

Бу $y^{(i)}$ векторни (9.43) тенгламага қўямиз:

$$\lambda_i g^{(i)} e^{\lambda_i x} = A g^{(i)} e^{\lambda_i x}.$$

Энди $e^{\lambda_i x}$ га қисқартириб топамиз: $A g^{(i)} = \lambda_i g^{(i)}$. Бундан $g^{(i)}$ вектор A матрицанинг λ_i хос сонига (характеристик сонига) мос хос вектори экани келиб чиқади*). Юқоридаги тенглик $g^{(i)}$ векторга коллинеар бўлган барча векторлар учун бажарилади. Шунинг учун бирор тайинланган $h^{(i)}$ векторни олиб, $g^{(i)} = C_i h^{(i)}$ (C_i — ихтиёрий ўзгармас) каби танлаймиз. 9.7-теоремага кўра кўрилатган ҳолда чизиқли бир жинсли ўзгармас коэффициентли системанинг умумий ечими

$$y = C_1 h^{(1)} e^{\lambda_1 x} + C_2 h^{(2)} e^{\lambda_2 x} + \dots + C_n h^{(n)} e^{\lambda_n x} \quad (9.60)$$

кўринишда ёзилади. Шундай қилиб, қуйидаги теорема исбот этилди:

9.16-теорема. (9.43) тенгламада A матрицанинг хос сонлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ лар ҳар хил бўлиб, $h^{(1)}, h^{(n)}$ — уларга мос хос векторлар бўлсин. У ҳолда (9.60) вектор-функция (9.43) тенгламанинг умумий ечимини шифода этади.

Эслатма. Юқоридаги мулоҳазаларда A матрица умуман айтганда комплекс элементларга эга эди. Агар A матрица ҳақиқий бўлса, у ҳолда хос векторларни шундай танлаш лозимки, ҳақиқий хос сонларга ҳақиқий хос векторлар, қўшма-комплекс хос сонларга қўшма-комплекс хос векторлар мос келсин. Бу ҳолда натижада қўшма-комплекс ечимлар олдидаги ихтиёрий ўзгармасларни қўшма-комплекс ҳақиқий ечимлар олдидаги коэффициентларни ҳақиқий қилиб танланса, ҳақиқий умумий ечимга эга бўламиз.

Қалажакда биз A матрица ҳақиқий бўлган ҳолни кўраемиз.

*) Агар ўзгармас A матрица учун $Ah = \lambda h$ тенглиги бажарилса, у ҳолда λ сони A матрицанинг хос сони, h вектори эса λ га мос хос вектори дейилади [1].

Мисоллар. 1. Ушбу

$$y_1' = x_2, \quad y_2' = x_1$$

системани интеграллаш сўралган бўлсин. Бунда $A \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$, $D(\lambda) = \begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ 1 & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - 1$. Бу $D(\lambda)$ кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1 = -1$, $\lambda_2 = 1$ — ҳақиқий ва ҳар хил. Шунинг учун

$$y^{(1)} = h^{(1)} e^{-x}, \quad y^{(2)} = h^{(2)} e^x, \quad h^{(1)} = \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix}$$

ечимларни излаймиз, бунда $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ ҳақиқий хос векторлар. Равшанки, $Ah^{(1)} = \lambda_1 h^{(1)}$ тенглик қуйидаги системага эквивалент:

$$\begin{cases} -\lambda_1 h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0, \\ h_1^{(1)} - \lambda_1 h_2^{(1)} = 0 \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0 \\ h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0. \end{cases}$$

Ҳар икки тенглама бир хил бўлгани учун $h_1^{(1)} = 1$ десак, $h_2^{(1)} = -1$ бўлади. Демак, $h^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$.

Шунга ўхшаш $Ah^{(2)} = \lambda_2 h^{(2)}$ ўрнига

$$\begin{cases} -\lambda_2 h_1^{(2)} + h_2^{(2)} = 0 \\ h_1^{(2)} - \lambda_2 h_2^{(2)} = 0 \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} -h_1^{(2)} + h_2^{(2)} = 0, \\ h_1^{(2)} - h_2^{(2)} = 0 \end{cases}$$

системага эгамиз. Бундан $h_1^{(2)} = 1$, $h_2^{(2)} = 1$ деб танланса бўлади. Демак, $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$. Шундай қилиб, берилган системанинг умумий ечими

$$y = C_1 \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} e^{-x} + C_2 \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} e^x = \begin{pmatrix} C_1 e^{-x} + C_2 e^x \\ -C_1 e^{-x} + C_2 e^x \end{pmatrix}$$

каби ёзилади, бунда C_1 ва C_2 — ҳақиқий ихтиёрий ўзгармас сонлар.

2. Энди қуйидаги

$$y_1' = y_2, \quad y_2' = -y_1$$

системани интеграллайлик. Унда A матрица ҳақиқий бўлиб,

$$A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad D(\lambda) = \begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ -1 & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 + 1.$$

$D(\lambda)$ кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1 = i$, $\lambda_2 = -i$, $\lambda_1 = i$ хос сонга мос $h^{(1)}$ хос векторини

$$\begin{cases} -i h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0, \\ -h_1^{(1)} - i h_2^{(1)} = 0 \end{cases}$$

системадан топамиз. Бу системанинг тенгламалари эквивалент бўлгани учун $-h_1^{(1)} - i h_2^{(1)} = 0$ дан $h_2^{(1)} = 1$, $h_1^{(1)} = -i$ дейиш мумкин.

Демак,

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Умумий ҳақиқий ечимни назария бўйича

$$y = (C_1 + iC_2) \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix} e^{ix} + (C_1 - iC_2) \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} e^{-ix}$$

кўринишда ёзилади. Бу ифодани соддалаштириб чиқилса (e^{ix} ва e^{-ix} учун Эйлер формуласидан фойдаланиб),

$$y = \begin{pmatrix} 2C_1 \sin x + 2C_2 \cos x \\ 2C_1 \cos x - 2C_2 \sin x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \bar{C}_2 \cos x + \bar{C}_1 \sin x \\ \bar{C}_1 \cos x - \bar{C}_2 \sin x \end{pmatrix}, \bar{C}_1 = 2C_1, \bar{C}_2 = 2C_2$$

вектор-функцияни ҳосил қиламиз. Амалда бирорта хос векторни, масалан, $\begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}$ ни олиб, тегишли экспоненциал функцияга (бизда e^{-ix} га) кўпайтириб чиқилади:

$$\begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} e^{-ix} = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} (\cos x - i \sin x) = \begin{pmatrix} \sin x + i \cos x \\ \cos x - i \sin x \end{pmatrix}.$$

Бундан $\begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$ ва $\begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix}$ вектор-функциялар ечим экани келиб чиқади, чунки $\begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix}$ — комплекс вектор-функция ечим. Демак, умумий ечим

$$y = C_1 \begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix} + C_2 \begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} C_1 \sin x + C_2 \cos x \\ C_1 \cos x - C_2 \sin x \end{pmatrix}$$

кўринишда ёзилади.

2) $D(p)$ кўпҳаднинг илдизлари каррали. Шу кўпҳаднинг турли илдизларини $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m, m < n$ дейлик. Бунда λ_1 илдиз q_1 каррали, $\lambda_2 - q_2$ каррали, $\dots, \lambda_m - q_m$ каррали бўлсин. Равшанки, $q_1 + q_2 + \dots + q_m = n$ бўлади.

9.15-теоремага асосан умумий ечим (9.57) формула билан ёзилади. Бу формулада ҳар бир $g^{(j)}(x)$ вектор-функция координаталари тартиби ($q^j - 1$) га тенг бўлган кўпҳадлардан иборат. Бу кўпҳаднинг q^j та коэффицентларини $g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}$ функция чизиқли бир жинсли системанинг ечими эканидан фойдаланиб топамиз. Бошқача айтганда, $g^{(j)}(x)$ кўпҳаднинг коэффицентларини ўзгармас коэффицентлар методи билан топамиз. Масалан, $g^{(j)}(x)$ -вектор-функцияни бундай ёзайлик:

$$g^{(j)}(x) = \begin{pmatrix} g_1^{(j)}(x) \\ g_2^{(j)}(x) \\ \vdots \\ g_n^{(j)}(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha_{10}^{(j)} + \alpha_{11}^{(j)}x + \dots + \alpha_{1q_j-1}^{(j)}x^{j-1} \\ \alpha_{20}^{(j)} + \alpha_{21}^{(j)}x + \dots + \alpha_{2q_j-1}^{(j)}x^{j-1} \\ \dots \\ \alpha_{n0}^{(j)} + \alpha_{n1}^{(j)}x + \dots + \alpha_{nq_j-1}^{(j)}x^{j-1} \end{pmatrix} = \alpha_0^{(j)} + \alpha_1^{(j)}x + \dots + \alpha_{q_j-1}^{(j)}x^{j-1}.$$

Энди $g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}$ ни (9.43) га кўямиз:

$$\frac{d}{dx} (g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}) + g^{(j)}(x)\lambda_j e^{\lambda_j x} = A (\alpha_0^{(j)} + \alpha_1^{(j)}x + \dots + \alpha_{q_j-1}^{(j)}x^{j-1}),$$

$$\alpha_k^{(j)} = \begin{pmatrix} \alpha_{1k}^{(j)} \\ \alpha_{2k}^{(j)} \\ \vdots \\ \alpha_{nk}^{(j)} \end{pmatrix}, k = 0, 1, \dots, q_{j-1}. \quad (9.51)$$

Ҳосил бўлган (9.61) вектор-тенгламанинг икки томонида x нинг бир хил даражалари олдидаги коэффицентларни тенглаштирсак, $g^{(j)}(x)$ векторнинг ҳар бир координатаси релини ўйнаётган кўпҳаднинг коэффицентларини топамиз. Бу коэффицентлар учун чизиқли бир жинсли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз.

Мисол. Ушбу

$$y_1' = -y_1, \quad y_2' = y_1 - y_2$$

системанинг матричаси $A = \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$, характеристик детерминанти

$D(\lambda) = \begin{vmatrix} -1-\lambda & 0 \\ 1 & -1-\lambda \end{vmatrix} = + (1+\lambda)^2$. Демак, $D(\lambda)=0$ тенглама $\lambda_{1,2} = -1$ — битта икки қаррали илдизга эга. Ундай бўлса, ечимни $y = (ax+b)e^{-x}$, $y_2 = (cx+d)e^{-x}$ кўринишида изланади. Тўғишли ҳосилаларни олиб, берилган системага қўямиз ва e^{-x} га ҳосил бўлган тенгликларнинг икки томонини бўлиб юборамиз:

$$\begin{cases} a - (ax + b) = -(ax + b), \\ c - (cx + d) = (ax + b) - (cx + d). \end{cases}$$

Бу системадан

$$\begin{cases} a - b = -b, \\ -a = -a \end{cases} \quad \text{ва} \quad \begin{cases} c - d = b - d, \\ -c = a - c \end{cases}$$

тенгликларни топамиз. Булардан $a = 0$, $b = c = C_1$, $d = C_2(C_1, C_2$ — ихтиёрий ўзгармас) қийматларга эга бўламиз. Шундай қилиб, берилган системанинг умумий ечими

$$y_1 = C_1 e^{-x}, \quad y_2 = (C_1 x + C_2) e^{-x}$$

кўринишида ёзилади $\begin{cases} y_1' = \lambda_1 y_1, \\ y_2' = \lambda_2 y_2. \end{cases}$

Ма ш қ. 1. Ушбу

система интеграллансин. Бунда $\lambda_1 \neq \lambda_2$, $\lambda_1 = \lambda_2$ бўлган ҳоллар алоҳида текширилсин.
2. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = ay_1 - by_2, \\ y_2' = by_1 + ay_2 \end{cases}$$

система интеграллансин, унда $b_1 \neq 0$.

5-§. ЧИЗИҚЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН СИСТЕМАЛАР

Чизиқли бир жинсли бўлмаган системаларда A матрица ўзгармас бўлган ҳолни алоҳида ўрганамиз. Базга ушбу

$$\frac{dy}{dx} = Ay + b(x), \quad A = \text{const} \quad (9.62)$$

чизиқли ўзгармас коэффицентли (ўзгармас матрицали) вектор-матрицали тенглама берилган бўлсин. Унда $b(x) = \begin{pmatrix} b_1(x) \\ \vdots \\ b_n(x) \end{pmatrix}$ вектор-функ-

ция бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз функция. Бу ҳолда (9.62) системага мос бир жинсли системанинг умумий ечимига кўра Лагранжнинг ўзгармасни вариациялаш методи ёрдамида бир жинсли бўлмаган системанинг умумий ечимини топиш мумкин. Қолаверса, (9.62) системани интеграллаш учун Қўши формуласини қўлланиш мумкин ((9.38) формулага қаранг).

Агар бир жинсли бўлмаган системада $b(x)$ вектор-функция ихтиёрий бўлмай, унинг ҳар бир координатаси квазикўпқаддан иборат

тодини (9.43) тенгламани интеграллашга татбиқ этамиз. Бу ҳолда $L(p)$ матрица (9.45) кўринишда бўлиб,

$$L_{sj}(p) = a_{sj} - p\delta_{sj}, \quad j, s = 1, 2, \dots, n,$$

δ_{sj} — Кронеккер символи ва $D(p)$ детерминант $A = (a_{ij})$ ($i, j = 1, \dots, n$) матрицанинг характеристик детерминанти (ёки тегишли характеристик тенгламаси) бўлади. Кейинги мулоҳазалар $D(p)$ кўпхаднинг илдизлари оддий ва қаррали бўлишига боғлиқ. Шунинг учун қуйидаги икки ҳолни алоҳида кўраемиз.

1) $D(p)$ кўпхаднинг илдизлари ҳар хил. Шу кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ бўлсин. У ҳолда бу илдизлар оддий, яъни ҳар хил бўлгани учун λ_i илдизга мос ечим

$$y^{(i)} = g^{(i)} e^{\lambda_i x} \quad (9.59)$$

кўринишда изланади, бунда $g^{(i)} = (g_1^{(i)}, g_2^{(i)}, \dots, g_n^{(i)})^*$ — устун ўзгармас вектор.

Бу $y^{(i)}$ векторни (9.43) тенгламага қўямиз:

$$\lambda_i g^{(i)} e^{\lambda_i x} = A g^{(i)} e^{\lambda_i x}.$$

Энди $e^{\lambda_i x}$ га қисқартириб топамиз: $A g^{(i)} = \lambda_i g^{(i)}$. Бундан $g^{(i)}$ вектор A матрицанинг λ_i хос сонига (характеристик сонига) мос хос вектори экани келиб чиқади*). Юқоридаги тенглик $g^{(i)}$ векторга қоллинеар бўлган барча векторлар учун бажарилади. Шунинг учун бирор тайинланган $h^{(i)}$ векторни олиб, $g^{(i)} = C_i h^{(i)}$ (C_i — ихтиёрӣ ўзгармас) каби танлаймиз. 9.7-теоремага кўра кўриладиган ҳолда қизиқли бир жинсли ўзгармас коэффициентли системанинг умумий ечими

$$y = C_1 h^{(1)} e^{\lambda_1 x} + C_2 h^{(2)} e^{\lambda_2 x} + \dots + C_n h^{(n)} e^{\lambda_n x} \quad (9.60)$$

кўринишда ёзилади. Шундай қилиб, қуйидаги теорема исбот этилди:

9.16-теорема. (9.43) тенгламада A матрицанинг хос сонлари $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ лар ҳар хил бўлиб, $h^{(1)}, h^{(n)}$ — уларга мос хос векторлар бўлсин. У ҳолда (9.60) вектор-функция (9.43) тенгламанинг умумий ечимини ташкил этади.

Эслатма. Юқоридаги мулоҳазаларда A матрица умуман айтганда комплекс элементларга эга эди. Агар A матрица ҳақиқӣ бўлса, у ҳолда хос векторларни шундай танлаш лозимки, ҳақиқӣ хос сонларга ҳақиқӣ хос векторлар, қўшма-комплекс хос сонларга қўшма-комплекс хос векторлар мос келсин. Бу ҳолда натижада қўшма-комплекс ечимлар олдидаги ихтиёрӣ ўзгармасларни қўшма-комплекс ҳақиқӣ ечимлар олдидаги коэффициентларни ҳақиқӣ қилиб танланса, ҳақиқӣ умумий ечимга эга бўламиз.

Келажакда биз A матрица ҳақиқӣ бўлган ҳолни кўраемиз.

* Агар ўзгармас A матрица учун $Ah = \lambda h$ тенглиги бажарилса, у ҳолда λ сон A матрицанинг хос сони, h вектори эса λ га мос хос вектори дейилади [1].

Мисоллар. 1. Ушбу

$$y_1' = x_2, \quad y_2' = x_1$$

системани интеграллаш сўралган бўлсин. Бунда $A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$, $D(\lambda) = \begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ 1 & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - 1$. Бу $D(\lambda)$ кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1 = -1$, $\lambda_2 = 1$ — ҳақиқий ва ҳар хил. Шунинг учун

$$y^{(1)} = h^{(1)} e^{-x}, \quad y^{(2)} = h^{(2)} e^x, \quad h^{(1)} = \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_1^{(1)} \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix}$$

ечимларни излаймиз, бунда $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ ҳақиқий хос векторлар. Равшанки, $Ah^{(1)} = -\lambda_1 h^{(1)}$ тенглик қуйидаги системага эквивалент:

$$\begin{cases} -\lambda_1 h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0, \\ h_1^{(1)} - \lambda_1 h_2^{(1)} = 0 \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0 \\ h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0. \end{cases}$$

Ҳар икки тенглама бир хил бўлгани учун $h_1^{(1)} = 1$ десак, $h_2^{(1)} = -1$ бўлади. Демак, $h^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$.

Шунга ўхшаш $Ah^{(2)} = \lambda_2 h^{(2)}$ ўрнига

$$\begin{cases} -\lambda_2 h_1^{(2)} + h_2^{(2)} = 0 \\ h_1^{(2)} - \lambda_2 h_2^{(2)} = 0 \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} -h_1^{(2)} + h_2^{(2)} = 0, \\ h_1^{(2)} - h_2^{(2)} = 0 \end{cases}$$

системага эгамиз. Бундан $h_1^{(2)} = 1$, $h_2^{(2)} = 1$ деб танланса бўлади. Демак, $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$. Шундай қилиб, берилган системанинг умумий ечими

$$y = C_1 \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} e^{-x} + C_2 \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} e^x = \begin{pmatrix} C_1 e^{-x} + C_2 e^x \\ -C_1 e^{-x} + C_2 e^x \end{pmatrix}$$

каби ёзилади, бунда C_1 ва C_2 — ҳақиқий ихтиёрий ўзгармас сонлар.

2. Энди қуйидаги

$$y_1' = y_2, \quad y_2' = -y_1$$

системани интеграллайлик. Унда A матрица ҳақиқий бўлиб,

$$A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad D(\lambda) = \begin{vmatrix} -\lambda & 1 \\ -1 & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 + 1.$$

$D(\lambda)$ кўпхаднинг илдизлари $\lambda_1 = i$, $\lambda_2 = -i$, $\lambda_3 = i$ хос сонга мос $h^{(1)}$ хос вектор

$$\begin{cases} -i h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0, \\ -h_1^{(1)} - i h_2^{(1)} = 0 \end{cases}$$

системадан топамиз. Бу системанинг тенгламалари эквивалент бўлгани учун $-h_1^{(1)} - i h_2^{(1)} = 0$ дан $h_2^{(1)} = 1$, $h_1^{(1)} = -i$ дейиш мумкин.

Демак,

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Умумий ҳақиқий ечимни назария бўйича

$$y = (C_1 + iC_2) \begin{pmatrix} -i \\ 1 \end{pmatrix} e^{ix} + (C_1 - iC_2) \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} e^{-ix}$$

кўринишда ёзилади. Бу ифодани соддалаштириб чиқилса (e^{ix} ва e^{-ix} учун Эйлер формуласидан фойдаланиб),

$$y = \begin{pmatrix} 2C_1 \sin x + 2C_2 \cos x \\ 2C_1 \cos x - 2C_2 \sin x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \tilde{C}_2 \cos x + \tilde{C}_1 \sin x \\ \tilde{C}_1 \cos x - \tilde{C}_2 \sin x \end{pmatrix}, \tilde{C}_1 = 2C_1, \tilde{C}_2 = 2C_2$$

вектор-функцияни ҳосил қиламиз. Амалда бирорта ҳос векторни, масалан, $\begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix}$ ни олиб, тегишли экспоненциал функцияга (биэда e^{-ix} га) кўпайтириб чиқилади:

$$\begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} e^{-ix} = \begin{pmatrix} i \\ 1 \end{pmatrix} (\cos x - i \sin x) = \begin{pmatrix} \sin x + i \cos x \\ \cos x - i \sin x \end{pmatrix}.$$

Бундан $\begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix}$ ва $\begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix}$ вектор-функциялар ечим экани келиб чиқади, чунки $\begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix}$ — комплекс вектор-функция ечим. Демак, умумий ечим

$$y = C_1 \begin{pmatrix} \sin x \\ \cos x \end{pmatrix} + C_2 \begin{pmatrix} \cos x \\ -\sin x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} C_1 \sin x + C_2 \cos x \\ C_1 \cos x - C_2 \sin x \end{pmatrix}$$

кўринишда ёзилади.

2) $D(p)$ кўпхаднинг илдизлари каррали. Шу кўпхаднинг турли илдизларини $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m, m < n$ дейлик. Бунда λ_1 илдиз q_1 каррали, $\lambda_2 - q_2$ каррали, $\dots, \lambda_m - q_m$ каррали бўлсин. Равшанки, $q_1 + q_2 + \dots + q_m = n$ бўлади.

9.15-теоремага асосан умумий ечим (9.57) формула билан ёзилади. Бу формулада ҳар бир $g^{(j)}(x)$ вектор-функция координаталари тартиби $(q_j - 1)$ га тенг бўлган кўпхадлардан иборат. Бу кўпхаднинг q_j та коэффицентларини $g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}$ функция чизиқли бир жинсли системанинг ечими эканидан фойдаланиб топамиз. Бошқача айтганда, $g^{(j)}(x)$ кўпхаднинг коэффицентларини ўзгармас коэффицентлар метсди билан топамиз. Масалан, $g^{(j)}(x)$ -вектор-функцияни бундай ёзайлик:

$$g^{(j)}(x) = \begin{pmatrix} g_1^{(j)}(x) \\ g_2^{(j)}(x) \\ \vdots \\ g_n^{(j)}(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha_{10}^{(j)} + \alpha_{11}^{(j)}x + \dots + \alpha_{1q_j-1}^{(j)}x^{j-1} \\ \alpha_{20}^{(j)} + \alpha_{21}^{(j)}x + \dots + \alpha_{2q_j-1}^{(j)}x^{j-1} \\ \dots \\ \alpha_{n0}^{(j)} + \alpha_{n1}^{(j)}x + \dots + \alpha_{nq_j-1}^{(j)}x^{j-1} \end{pmatrix} = \alpha_0^{(j)} + \alpha_1^{(j)}x + \dots + \alpha_{q_j-1}^{(j)}x^{j-1}.$$

Энди $g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}$ ни (9.43) га қўямиз:

$$\frac{d}{dx} (g^{(j)}(x)e^{\lambda_j x}) + g^{(j)}(x)\lambda_j e^{\lambda_j x} = A (\alpha_0^{(j)} + \alpha_1^{(j)}x + \dots + \alpha_{q_j-1}^{(j)}x^{j-1}),$$

$$\alpha_k^{(j)} = \begin{pmatrix} \alpha_{1k}^{(j)} \\ \alpha_{2k}^{(j)} \\ \vdots \\ \alpha_{nk}^{(j)} \end{pmatrix}, k = 0, 1, \dots, q_j-1. \quad (9.51)$$

Ҳосил бўлган (9.61) вектор-тенгламанинг икки томонида x нинг бир хил даражалари олдидаги коэффицентларни тенглаштирадик, $g^{(j)}(x)$ векторнинг ҳар бир координатаси ролини ўйнаётган кўпхаднинг коэффицентларини топамиз. Бу коэффицентлар учун чизиқли бир жинсли алгебраик тенгламалар системасига эга бўламиз.

Мисол. Ушбу

$$y_1' = -y_1, \quad y_2' = y_1 - y_2$$

системанинг матричаси $A = \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$, характеристик детерминанти

$D(\lambda) = \begin{vmatrix} -1-\lambda & 0 \\ 1 & -1-\lambda \end{vmatrix} = + (1 + \lambda)^2$. Демак, $D(\lambda) = 0$ тенглама $\lambda_{1,2} = -1$ — битта икки каррала илдизга эга. Ундай бўлса, ечимни $y = (ax + b)e^{-x}$, $y_2 = (cx + d)e^{-x}$ кўринишда изланади. Тўғишли ҳосилаларни олиб, берилган системага қўямиз ва e^{-x} га ҳосил бўлган тенгликларнинг икки томонини бўлиб юборамиз:

$$\begin{cases} a - (ax + b) = -(ax + b), \\ c - (cx + d) = (ax + b) - (cx + d). \end{cases}$$

Бу системадан

$$\begin{cases} a - b = -b, \\ -a = -a \end{cases} \quad \text{ва} \quad \begin{cases} c - d = b - d, \\ -c = a - c \end{cases}$$

тенгликларни толамиз. Булардан $a = 0$, $b = c = C_1$, $d = C_2$ (C_1, C_2 — ихтиёрый ўзгармас) қийматларга эга бўламиз. Шундай қилиб, берилган системанинг умумий ечими

$$y_1 = C_1 e^{-x}, \quad y_2 = (C_1 x + C_2) e^{-x}$$

кўринишда ёзилади $\begin{cases} y_1' = \lambda_1 y_1, \\ y_2' = \lambda_2 y_2. \end{cases}$

Ма ш қ. 1. Ушбу

система интеграллансин. Бунда $\lambda_1 \neq \lambda_2$, $\lambda_1 = \lambda_2$ бўлган ҳоллар алоҳида текширилсин.

2. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = ay_1 - by_2, \\ y_2' = by_1 + ay_2 \end{cases}$$

система интеграллансин, унда $b_1 \neq 0$.

5-§. ЧИЗИҚЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН СИСТЕМАЛАР

Чизиқли бир жинсли бўлмаган системаларда A матрица ўзгармас бўлган ҳолни алоҳида ўрганамиз. Бизга ушбу

$$\frac{dy}{dx} = Ay + b(x), \quad A = \text{const} \quad (9.62)$$

чиизиқли ўзгармас коэффициентли (ўзгармас матрицали) вектор-матрицали тенглама берилган бўлсин. Унда $b(x) = \begin{pmatrix} b_1(x) \\ \vdots \\ b_n(x) \end{pmatrix}$ вектор-функ-

ция бирор I интервалда аниқланган ва узлуксиз функция. Бу ҳолда (9.62) системага мос бир жинсли системанинг умумий ечимига кўра Лагранжнинг ўзгармасни вариациялаш методи ёрдамида бир жинсли бўлмаган системанинг умумий ечимини топиш мумкин. Қолаверса, (9.62) системани интеграллаш учун Коши формуласини қўлланиш мумкин ((9.38) формулага қаранг).

Агар бир жинсли бўлмаган системада $b(x)$ вектор-функция ихтиёрый бўлмай, унинг ҳар бир координатаси квазикўпҳаддан иборат

булса, у ҳолда бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечимини топиш ва 9.12-теоремадан фойдаланиб умумий ечимини ёзиш мумкин. Биз мазкур параграфда хусусий ечимни топиш (танлаш) билан шуғулланамиз.

Биз квазикўпхаднинг таърифини 6-бобда берган эдик (6.3-таъриф). Энди $l(x)$ вектор-функциянинг ҳар бир $b_j(x)$, $j = 1, 2, \dots, n$ координатаси квазикўпхад бўлсин, яъни

$$b_j(x) = b_j^{(1)}(x)e^{\lambda_1 x} + b_j^{(2)}(x)e^{\lambda_2 x} + \dots + b_j^{(m)}(x)e^{\lambda_m x}, \quad (9.63)$$

бунда $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$ лар ўзаро ҳар хил ҳақиқий ёки комплекс сонлар, $b_j^{(k)}(x)$, $k = 1, 2, \dots, m$ -бирор кўпхад. Агар 9.13-теорема кўзда тутилса, $b_j(x) = P_m(x)e^{\gamma x}$, $P_{m_j}(x)$, $j = 1, 2, \dots, n$ тартиби m_j бўлган кўпхад деб мулоҳазалар юритиш етарли.

Хусусий вектор-ечимнинг кўринишини ёзиш учун $\text{шах}(m_1, m_2, \dots, m_n) = m$ дейлик.

1) γ сони мос бир жинсли системанинг матрицаси учун хос сон эмас, яъни $L(\gamma) \neq 0$. Бу ҳолда хусусий ечим қуйидаги

$$\psi_j(x) = y_j(x) = Q_m^{(j)}(x)e^{\gamma x}, \quad j = 1, 2, \dots, n \quad (9.64)$$

($Q_m^{(j)}(x)$ — m -тартибли кўпхад) кўринишда изланади. Номаялум $Q_m^{(j)}(x)$, $j = 1, 2, \dots, n$ кўпхаднинг коэффицентлари нсмаялум коэффицентлар методи билан топилади.

2) γ сони мос бир жинсли системанинг характеристик тенгламаси учун s каррали илдиэ.

Хусусий ечим ушбу

$$\psi_j(x) = Q_{m+s}^{(j)}(x)e^{\gamma x}, \quad j = 1, 2, \dots, n \quad (9.65)$$

($Q_{m+s}^{(j)}(x)$ -тартибли $(m+s)$ га тенг кўпхад) кўринишда изланади. Қайд қилиб ўтамизки, хусусий ечим $\psi_j(x) = x^s Q_m^{(j)}(x)e^{\gamma x}$ кўринишда эмас, (9.65) кўринишда изланиши лозим. Бу ҳолда ҳам кўпхаднинг коэффицентлари аниқмас коэффицентлар методи билан топилади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = 2y_1 - y_2 + xe^{3x}, \\ y_2' = y_1 + 4y_2 \end{cases}$$

система интеграллансин. Характеристик [тенгламани ёзамиз:

$$D(\lambda) = \begin{vmatrix} 2-\lambda & -1 \\ 1 & 4-\lambda \end{vmatrix} \text{ ёки } \lambda^2 - 6\lambda + 9 = 0.$$

Бундан $\lambda_1 = \lambda_2 = 3$. Демак, $\lambda = 3$ -икки каррали илдиэ. Мос бир жинсли системани олайлик:

$$\begin{cases} y_1' = 2y_1 - y_2, \\ y_2' = y_1 + 4y_2. \end{cases}$$

Кўрилайтган ҳолда бу бир жинсли системанинг ечимини

$$y_1 = (ax + b)e^{3x}, \quad y_2 = (cx + d)e^{3x}$$

кўринишда излаймиз. Олдин ҳосилаларни ҳисоблаймиз:

$$y_1' = ae^{3x} + 3(ax + b)e^{3x} = e^{3x}(3ax + a + 3b),$$

$$y_2' = e^{3x}(3cx + c + 3d).$$

Бу ифодаларни бир жиңсли системага қўямиз:

$$e^{3x}(3ax + a + 3b) = 2(ax + b)e^{3x} - (cx + d)e^{3x},$$

$$e^{3x}(3cx + c + 3d) = (ax + b)e^{3x} + 4(cx + d)e^{3x}.$$

Натижада қуйидаги тенгликларни ҳосил қиламиз:

$$3ax + (a + 3b) = (2a - c)x + (2b - d),$$

$$3cx + (c + 3d) = (a + 4c)x + (b + 4d).$$

Бундан

$$\begin{cases} 3a = 2a - c, \\ a + 3b = 2b - d, \\ 3c = a + 4c, \\ c + 3d = b + 4d \end{cases} \text{ ёки } \begin{cases} a = -c, \\ a + b = -d, \\ a = -c, \\ c = b + d \end{cases} \text{ ёки } \begin{cases} a = C_1, \\ c = -C_1, \\ b = C_2, \\ d = -(C_1 + C_2), \end{cases}$$

бу ерда C_1, C_2 — ихтиёрий ҳақиқий ўзгармаслар.

Шундай қилиб, бир жиңсли системанинг умумий ечими

$$\begin{cases} y_1 = (C_1x + C_2)e^{3x} \\ y_2 = -(C_1x + C_2)e^{3x} \end{cases}$$

каби ёзилади.

Энди бир жиңсли бўлмаган системани текшираемиз. Бу системада

$b(x) = \begin{pmatrix} b_1(x) \\ b_2(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} xe^{3x} \\ 0 \end{pmatrix}$ ва (9.63) квазикўпхад учун бизнинг ҳолда $\gamma_1 = \lambda_1 = 3$, $m_1 = 1$. $\gamma = 3$ сон характеристик тенгламанинг икки каррали илдизи ва $m + s = 3$ бўлгани учун бир жиңсли бўлмаган системанинг хусусий ечимини

$$\begin{cases} y_1 = (a_1x^3 + a_2x^2 + a_3x + a_4)e^{3x} \\ y_2 = (b_1x^3 + b_2x^2 + b_3x + b_4)e^{3x} \end{cases}$$

кўринишда излаймиз. Аввал биринчи тартибли ҳосилалар оламиз:

$$y_1' = e^{3x}(3a_1x^3 + 3a_2x^2 + 3a_3x + 3a_4 + 3a_1x^2 + 2a_2x + a_3),$$

$$y_2' = e^{3x}(3b_1x^3 + 3b_2x^2 + 3b_3x + 3b_4 + 3b_1x^2 + 2b_2x + b_3).$$

Бу ифодаларни берилган бир жиңсли бўлмаган системага қўямиз ва ҳосил бўлган тенгликларнинг икки томонини e^{3x} га қисқартирамиз:

$$\begin{cases} 3a_1x^3 + (3a_2 + 3a_1)x^2 + (3a_3 + 2a_2)x + (3a_4 + a_3) = \\ = (2a_1 - b_1)x^3 + (2a_2 - b_2)x^2 + (2a_3 - b_3 + 1)x + (2a_4 - b_4), \\ 3b_1x^3 + (3b_2 + 3b_1)x^2 + (3b_3 + 2b_2)x + (3b_4 + b_3) = \\ = (a_1 + 4b_1)x^3 + (a_2 + 4b_2)x^2 + (a_3 + 4b_3)x + (a_4 + 4b_4). \end{cases}$$

Энди тенгликларда x нинг бир хил даражалари олдидаги (чап ва ўнг томонда) коэффициентларни тенглаштирамиз:

$$\begin{cases} 3a_1 = 2a_1 - b_1, \\ 3a_2 + 3a_1 = 2a_2 - b_2, \\ 3a_3 + 2a_2 = 2a_3 - b_3 + 1, \\ 3a_4 + a_3 = 2a_4 - b_4, \end{cases} \quad \begin{cases} 3b_1 = a_1 + 4b_1, \\ 3b_2 + 3b_1 = a_2 + 4b_2, \\ 3b_3 + 2b_2 = a_3 + 4b_3, \\ 3b_4 + b_3 = a_4 + 4b_4. \end{cases}$$

$$\begin{cases} a_1 = -b_1 \\ a_2 + 3a_1 = -b_2 \\ a_3 + 2a_2 = -b_3 + 1 \\ a_4 + a_3 = -b_4 \end{cases} \quad \begin{cases} 0 = a_1 + b_1 \\ 3b_1 = a_2 + b_2 \\ 2b_2 = a_3 + b_3 \\ b_3 = a_4 + b_4 \end{cases}$$

Бу икки чизиқли системанинг биринчи ва иккинчи тенгламаларидан

$$a_1 = -b_1, \quad a_2 + b_2 = -2a_1, \quad a_2 + b_2 = 3b_1, \quad a_1 = -b_1$$

келиб чиқади, учинчи тенгламалардан $a_3 + b_3 = 2b_2$, $a_3 + b_3 = 1 - 2a_2$ ёки $2b_2 = 1 - 2a_2$, $a_2 + b_2 = \frac{1}{2}$ ни тоғамиз. Шунинг учун кўроғидаги мунсabatлардан фойдалансак,

$-3a_1 = \frac{1}{2}$, $a_1 = -\frac{1}{6}$ ва $b_1 = \frac{1}{6}$ бўлади. Энди ушбу $a_4 + b_4 = -a_3$, $a_4 + b_4 = b_3$ тенгликлардан $-a_3 = b_3$ ёки $a_3 + b_3 = 0$ экани келиб чиқади. Бу ҳолда $a_3 + b_3 = 1 - 2a_2$, $a_3 + b_3 = 2b_2$ лардан $b_2 = 0$, $a_2 = \frac{1}{2}$ ни топиш мумкин. Аммо $a_3 + b_3 = 0$ дан бошқа шу миқдорларни соғлайдиган мунсabat қолмагани учун улардан бирини ихтиёрый, яъни хусусан (Сизга бошқа қийматларнинг кераги ҳам йўқ) $b_3 = 0$, демак, $a_3 = 0$ деб танлаймиз. Шунинг учун $a_4 + b_4 = 0$ бўлади. Бундан кўроғидагига ўхшаш $a_4 = b_4 = 0$ деб оламиз. Хулоса шундай бўлади:

$$a_1 = -\frac{1}{6}, \quad a_2 = \frac{1}{2}, \quad a_3 = a_4 = 0,$$

$$b_1 = \frac{1}{6}, \quad b_2 = 0, \quad b_3 = b_4 = 0.$$

Шундай қилиб, бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечими

$$y_1 = \left(-\frac{1}{6}x^3 + \frac{1}{2}x^2\right)e^{3x}, \quad y_2 = \frac{1}{6}x^3e^{3x},$$

умумий ечими esa

$$\begin{cases} y_1 = (C_1x + C_2)e^{3x} + \left(-\frac{1}{6}x + \frac{1}{2}x^2\right)e^{3x}, \\ y_2 = -(C_1x + C_2)e^{3x} + \frac{1}{6}x^3e^{3x} \end{cases}$$

қўринишга эга.

2. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = 2y_1 - y_2 + e^{3x} \sin x \\ y_2' = y_1 + 4y_2 + xe^{3x} \cos x \end{cases}$$

система интеграллансин.

1- мисолда мос бир жинсли системанинг умумий ечими топиш билан шуғулланамиз. Қўрилатган ҳолда $b(x) = \begin{pmatrix} e^{3x} \sin x \\ xe^{3x} \cos x \end{pmatrix}$ ва $m_2 = 1$, $\gamma_2 \neq \lambda_1 = 3$, чунки $\gamma_2 = 3 + i$. Шунинг учун тегишли ҳақиқий хусусий ечим

$$\begin{aligned} y_1 &= e^{3x}[(a_1x + a_2) \cos x + (a_3x + a_4) \sin x], \\ y_2 &= e^{3x}(b_1x + b_2) \cos x + (b_3x + b_4) \sin x \end{aligned}$$

қўринишда изланиши мумкин.

Энди номаялум коэффициентлар методи билан $a_1, a_2, a_3, a_4, b_1, b_2, b_3, b_4$ ларни топамиз. Агар y_1 ва y_2 лардан ҳосила олиб, берилган бир жинсли бўлмаган системага қўйсак, қуйидагиларга эга бўламиз:

$$\begin{cases} 3[(a_1x + a_2) \cos x + (a_3x + a_4) \sin x] + a_1 \cos x - (a_1x + a_2) \sin x + a_3 \sin x + \\ + (a_3x + a_4) \cos x = 2[(a_1x + a_2) \cos x + (a_3x + a_4) \sin x] - [(b_1x + \\ + b_2) \cos x + (b_3x + b_4) \sin x] + \sin x, \\ 3[(b_1x + b_2) \cos x + (b_3x + b_4) \sin x] + b_1 \cos x - (b_1x + b_2) \sin x + b_3 \sin x + \\ + (b_3x + b_4) \cos x = (a_1x + a_2) \cos x + (a_3x + a_4) \sin x + 4[(b_1x + \\ + b_2) \cos x + (b_3x + b_4) \sin x] + x \cos x. \end{cases}$$

Агар бу тенгликларнинг чап ва ўнг томонларида $\cos x$ ва $\sin x$ лар олдидаги коэффициентларни тенглаштирсак, яна бундай системага келамиз:

$$\begin{cases} 3(a_1x + a_2) + a_1 + a_3x + a_4 = 2(a_1x + a_2) - (b_1x + b_2), \\ 3(a_3x + a_4) - (a_1x + a_2) + a_3 = 2(a_3x + a_4) - (b_3x + b_4) + 1, \\ 3(b_1x + b_2) + b_1 + (b_3x + b_4) = (a_1x + a_2) + 4(b_1x + b_2) + x, \\ 3(b_3x + b_4) - (b_1x + b_2) + b_3 = (a_3x + a_4) + 4(b_3x + b_4). \end{cases}$$

Энди бу тенгликларнинг чап ва ўнг томонларида x нинг олдидаги коэффициентларни ўзаро ва озод ҳадларни ҳам ўзаро тенглаштираемиз:

$$\begin{cases} 3a_1 + a_3 = 2a_1 - b_1, & (1) \quad a_1 + b_1 = -a_3, \\ 3a_2 + a_1 + a_4 = 2a_2 - b_2, & (2) \quad a_2 + b_2 = -a_1 - a_4, \\ 3a_3 - a_1 = 2a_3 - b_3, & (3) \quad a_3 + b_3 = a_1, \\ 3a_4 - a_2 + a_3 = 2a_4 - b_4 + 1, & (4) \quad a_4 + b_4 = 1 + a_2 - a_3, \\ 3b_1 + b_3 = a_1 + 4b_1 + 1, & (5) \quad a_1 + b_1 = b_3 - 1, \\ 3b_2 + b_1 + b_4 = a_2 + 4b_2, & (6) \quad a_2 + b_2 = b_1 + b_4, \\ 3b_3 - b_1 = a_3 + 4b_3, & (7) \quad a_3 + b_3 = -b_1, \\ 3b_4 - b_2 + b_3 = a_4 + 4b_4, & (8) \quad a_4 + b_4 = -b_2 + b_3. \end{cases} \quad \text{ёки}$$

Охириги системада (1) ва (5) дан $a_3 + b_3 = 1$, шунинг учун (7) дан $b_1 = -1$, (3) дан $a_1 = 1$ келиб чиқади. Бундан равшанки, $a_1 + b_1 = 0$, демак, (1) дан $a_3 = 0$. Энди (3) дан $b_3 = a_3 = 1$. (2) билан (6) дан $a_4 + b_4 = 0$ демак, (4) дан $a_2 = -1$, (8) дан $b_2 = 1$ келиб чиқади. (6) дан $b_4 = 1$ ва $a_4 + b_4 = 0$ дан $a_4 = -1$ ни топамиз. Шундай қилиб,

$$\begin{aligned} a_1 = 1, \quad a_2 = -1, \quad a_3 = 0, \quad a_4 = -1 \\ b_1 = -1, \quad b_2 = 1, \quad b_3 = 1, \quad b_4 = 1. \end{aligned}$$

Хусусий ечимни ёзамиз:

$$\begin{aligned} y_1 &= e^{3x} [(x-1) \cos x - \sin x], \\ y_2 &= e^{3x} [(-x+1) \cos x + (x+1) \sin x]. \end{aligned}$$

Берилган бир жинсли бўлмаган системанинг умумий ечимини ҳам ёзамиз:

$$\begin{cases} y_1 = + (C_1x + C_2) e^{3x} + [(x-1) \cos x - \sin x] e^{3x}, \\ y_2 = - (C_1x + C_1 + C_2) e^{3x} + [(-x+1) \cos x + (x+1) \sin x] e^{3x}. \end{cases}$$

3. Ушбу

$$\begin{cases} y_1' = 2y_1 - y_2 + x e^{3x} + e^{3x} \sin x, \\ y_2' = y_1 + 4y_2 + x e^{3x} \cos x \end{cases}$$

бунда

$\alpha_i^{(j)} = (\alpha_i^{(1)}, \alpha_i^{(2)}, \dots, \alpha_i^{(n)})^*$, $i = 1, 2; j = 1, \dots, n$ ўзгармас векторлар, A_1, \dots, A_n — ўзгармас сонлар, (α, y) қавслар скаляр кўпайтмани билдиради. Агар $A_1 = \dots = A_n = 0$ бўлса, масала бир жинсли чегаравий масала дейилади. Акс ҳолда биз бир жинсли бўлмаган чегаравий масалага эгамиз.

Кейинги мулоҳазаларни чизиқли тенгламаларнинг нормал системаси учун олиб борамиз. Бизга ушбу

$$L(p)y = 0 \text{ ёки } L(y) = 0 \left(L(y) = \frac{dy}{dx} - A(x)y \right) \quad (9.4')$$

бир жинсли нормал система берилган бўлиб, чегаравий шарт

$$g_s^0(y) = 0, \quad s = 1, 2, \dots, n \quad (9.69)$$

кўринишда бўлсин. Бошқача айтганда, бир жинсли нормал система учун бир жинсли чегаравий масала қўйилган бўлсин. Муҳим теоремани келтирайлик.

9.17-теорема. Агар $y^{(1)}(x), y^{(2)}(x), \dots, y^{(n)}(x)$ вектор-функциялар бирор I интервалда (9.4') тенгламанинг чизиқли эркин ечимлари бўлса, y ҳолда $L(p)y = 0, g_s^0(y) = 0, s = 1, \dots, n$ чегаравий масала тривиалмас, ечимга эга бўлиши учун ушбу

$$D = \begin{vmatrix} g_1^0(y^{(1)}) & g_1^0(y^{(2)}) & \dots & g_1^0(y^{(n)}) \\ g_2^0(y^{(1)}) & g_2^0(y^{(2)}) & \dots & g_2^0(y^{(n)}) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ g_n^0(y^{(1)}) & g_n^0(y^{(2)}) & \dots & g_n^0(y^{(n)}) \end{vmatrix}$$

детерминантнинг нолга тенг бўлиши зарур ва етарли.

Теореманинг исботи 7.8-теореманинг исботи каби.

Бир жинсли чегаравий масала ҳақида яна 7.5-эслатма ва 7.6-эслатмаларни бир жинсли система учун ҳам айтиш мумкин. 7-бобдаги каби бир жинсли чегаравий масала учун Грин функциясини киритиш мумкин. Бир жинсли бўлмаган системанинг хусусий ечимини шу Грин функцияси орқали ёзиш ҳам мумкин. Шунга ўхшаш, чизиқли вектор-дифференциал оператор L учун хос сонлар ва хос вектор-функциялар тушунчасини киритиш, қолаверса, бир жинсли бўлмаган чегаравий масалаларни ҳам ўрганишимиз мумкин эди. Аммо бу масалаларни кўришда мулоҳазалар 7-бобдаги каби бўлиб, 7-бобда тегишли масалалар атайин тўлароқ ўрганилгани учун, биз бу ерда мулоҳазаларни қайтариб ўтирмаймиз.

Агар бу (10.2) системада эрки ўзгарувчи t сифатида вақтни тушунилса, бу система *динамик систем* деб аталади. Кейинги мулоҳазаларда биз асосан динамик системалар билан иш кўрамыз.

Биз қуйида баён этадиган коссалар ва тасдиқлар умуман (10.1) кўринишдаги автоном системалар учун ўринли. Аммо биз уларни (10.2) кўринишдаги нормал автоном системалар учун исбот этамыз.

Бундан кейинги мулоҳазаларимизда (10.3) вектор-тенгламада $f(x)$ вектор-функция бирор D_n тўпلامда аниқланган ва бу тўпلامда бирикти тартибли хусусий ҳосилалари билан узлуксиз деб фараз этамыз.

10.1-теорема. Агар (10.3) нормал автоном вектор-тенглама берилган бўлиб, $x = \varphi(t)$ вектор-функция унинг бирор ечими бўлса, y ҳолда шундай ўзгармас C лар топилдики, улар учун $x = \varphi_*(t) = \varphi(t + C)$ вектор-функция ҳам (10.3) тенгламанинг ечими бўлади.

Исбот. Мураккаб функцияни дифференциаллаш қондиҳи бўйича содда ҳисоблашлар ёрдамида қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned}\dot{\varphi}_*(t) &= \frac{d}{dt} \varphi_*(t) = \frac{d}{dt} \varphi(t + C) = \frac{d}{d(t + C)} \varphi(t + C) \frac{d(t + C)}{dt} = \\ &= \varphi(t + C) \cdot 1 = \dot{\varphi}(t + C).\end{aligned}$$

Энди $\varphi_*(t)$ функция (10.3) тенгламанинг ечими эканини исботлаймыз. Теореманинг шартига кўра $x = \varphi(t)$ функция (10.1) тенгламанинг бирор ечими, демэк, ушбу $\dot{\varphi}(t) = f(\varphi(t))$ айният ўринли. Бунда t ни $t + C$ га алмаштирсак, $\dot{\varphi}(t + C) = f(\varphi(t + C))$ айниятга эга бўламиз. Топилган муносабатдан

$$\dot{\varphi}_*(t) = \dot{\varphi}(t + C) = f(\varphi(t + C)) = f(\varphi_*(t)).$$

Шу билан теорема исбот бўлди.

Мисол сифатида $x = x^2$ тенгламани кўрайлик. Равшанки, $-\infty < t < 1$ интервалда $\varphi(t) = \frac{1}{1-t}$ функция ечим. Агар $C < 0$ бўлса,

$\varphi(t + C) = \frac{1}{1-t-C}$ функция ҳам $-\infty < t < 1$ интервалда ечим бўлади. Бу функция $C > 0$ учун ечим эмас.

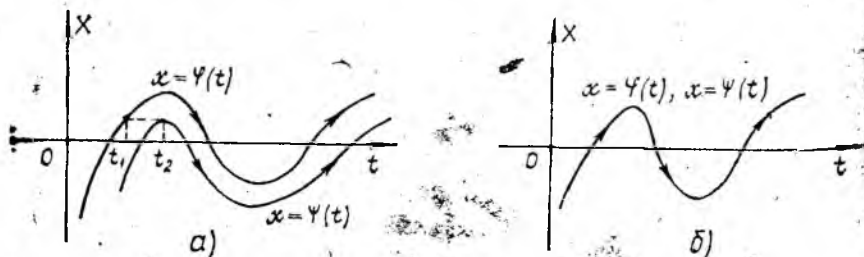
2. Автоном системаларнинг, жумладан, (10.2) системанинг ҳар бир $x = \varphi(t)$ вектор-ечимида n -ўлчовли фазода $(x_1, \dots, x_n) = x$ нуқтанинг ҳаракатини мос келтирамиз. Ҳаракат давомида x нуқта ўша фазода бирор чизик чизади. Шу чизикни x нуқтанинг *ҳаракат траекторияси* деб атаймыз. Автоном системаларда нуқтанинг ҳаракати тўғрисида тўлиқ маълумотга эга бўлиш учун нуқтанинг фақат траекториясини бериш етарли эмас, булинг учун траекторияда, ҳеч бўлмаса, ҳаракат йўналишини ҳам бериш лозим (42-чизма).

10.2-теорема. Агар $x = \varphi(t)$ ва $x = \psi(t)$ вектор-функциялар



42-чизма.

(10.3) тенгламанинг икки ихтиёрый ечими бўлса, у ҳолда бу ечимлар ёки бирорта ҳам нуқтада кесишмайди, ёки бутунлай устма-уст тушади. Бошқача айтганда, агар $t_1 \neq t_2$ бўлиб, $\varphi(t_1) = \psi(t_2)$ бўлса, у ҳолда $\psi(t) \equiv \varphi(t + C)$, $C \equiv t_1 - t_2$ муносабат ўринли бўлади (43- а, б чизма).



43 - чизма.

Исбот. Теоремани исбот этиш учун $\varphi(t)$ ечим билан бирга $\varphi_*(t) \equiv \varphi(t + C)$, $C = t_1 - t_2$ ечимни ҳам кўрамиз. Бундан

$$\varphi_*(t_2) = \varphi(t_2 + C) = \varphi(t_2 + t_1 - t_2) = \varphi(t_1) = \psi(t_2),$$

яъни

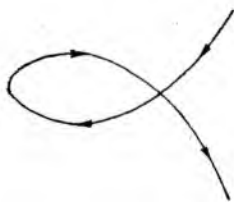
$$\square \quad \varphi_*(t_2) = \psi(t_2).$$

Шундай қилиб, (10.3) тенгламанинг иккита $x = \varphi_*(t)$ ва $x = \psi(t)$ ечимлари бир хил бошланғич қийматларга эга. Демак, Коши теоремасининг шартлари бажарилади ва ягоналик ўринли, яъни $x = \varphi_*(t)$, $x = \psi(t)$ ечимлар устма-уст тушади (аниқланиш интервалларининг умумий қисмида). Бу эса теоремани исбот этади. Агар $t_1 = t_2$ бўлса, теореманинг натижаси тривиал бўлади.

2-§. АВТОНОМ СИСТЕМА ТРАЕКТОРИЯСИНING МУҲИМ ХОССАСИ

Автоном системанинг глоҳида олинган Ситта $x = \varphi(t)$ траекторияси ўз-ўзини кеса сладими, яъни 44- чизмада кўрсатилган ҳсл юз берадими ёки йўқми? — деган савол қўййлик. Бу саволга жавоб автоном системанинг учинчи муҳим хоссасини очиб беради.

10.3- теорема. $x = \varphi(t)$ функция (10.3) тенгламанинг $r_1 < t < r_2$ интервалда аниқланган бирор ечими бўлсин. Агар $\varphi(t_1) = \varphi(t_2)$, $t_1 \neq t_2$ ва $\varphi(t_1) \neq \varphi(t_2)$, $t_1 < t < t_2$ бўлса, у ҳолда шу $x = \varphi(t)$ ечимни $-\infty < t < +\infty$ интервалга давом эттириш мумкин.



44 - чизма.

Исбот. 10.1- теоремага кўра $\varphi(t_1) = \varphi(t_2)$ бўлгани учун $x = \varphi(t + C)$, $C = t_1 - t_2$ функция ҳам ечим бўлади ва ушбу $\varphi(t) \equiv \varphi(t + C)$, $r_1 < t < r_2$ айният ўринли. Бу айниятдан $\varphi(x)$ функция $r_1 < t < r_2$ интервалда аниқлангани учун $\varphi(t + C)$ функция $r_1 - |C| < t < r_2 + |C|$

интервалда аниқланган бўлади. Ҳақиқатан, $r_1 < t + C < r_2$ тенгсизликдан $C > 0$ бўлганда $r_1 - C < t < r_2$ ва демак, ечимни r_1 дан чапга C миқдорга давом эттириш мумкин; шунга ўхшаш, $C < 0$ бўлганда $r_1 < t < r_2 - C$, яъни ечимни r_2 дан ўнгага $-C = |C|$ миқдорга давом эттириш мумкин бўлади. Ҳар икки ҳолни бирлаштириб, ечимни $r_1 - |C| < t < r_2 + |C|$ интервалга давом эттириш мумкинлигини қайд қиламиз. Шу интервалда аниқланган $\varphi^{(1)}(t)$ ечим учун бари бир $\varphi^{(1)}(t) \equiv \varphi^{(1)}(t + C)$ айният ўринли. $\varphi^{(1)}(t + C) = \varphi_x^{(1)}(t)$ десак, $\varphi_x^{(1)}(t_1) = \varphi^{(1)}(t_1 + C) = \varphi(t_1) = \varphi(t_2)$, яъни $\varphi_x^{(1)}(t_1) = \varphi(t_2)$, бундан лаввалгидек $\varphi^{(1)}(t + C) \equiv \varphi^{(1)}(t)$ экани келиб чиқади. $\varphi^{(1)}(t)$ функция $r_1 - |C| < t < r_2 + |C|$ интервалда аниқланган бўлгани учун охириги айниятдан фойдаланиб мавжудлик интервалини янада кенгайтириш мумкин. Бояқча айтганда, $r_1 - 2|C| < t < r_2 + 2|C|$ интервалда аниқланган ечимни қуриш мумкин. Тегишли ечимни $\varphi^{(2)}(t)$ деб белгилаймиз. Шунга ўхшаш, мавжудлик интервали $r_1 - kC < t < r_2 + kC$ дан иборат бўлган $\varphi^{(k)}(t)$ ечимни қуриш мумкин. Юқоридаги тенгсизликда $k \rightarrow \infty$ да лимитга ўтсак, $-\infty < t < +\infty$ интервал ҳосил бўлади (r_1 ва r_2 лар қандай бўлишидан қатъи назар). Шу интервалда аниқланган ечимни $\varphi^0(t)$ деймиз. Шундай қилиб, теорема исбот бўлди. Аммо исбот давомида автоном системанинг ҳар қандай траекторияси чекли вақтда чексизга кетиб қолмаслигидан фойдаланилди. Аслида кўрилатган ҳолда шундай. Шу муносабат билан қуйида етарли шартни берадиган лемма келтирамиз.

10.1- лемма. Агар D_n тўғламда $f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_n(x_1, \dots, x_n)$ функциялар барча аргументлари бўйича чекли хусусий ҳосилаларга эга бўлса, у ҳолда (10.3) автоном системанинг ҳеч қандай траекторияси чекли вақтда чексизга кетиб қолмайди, яъни ушбу

$$\lim_{t \rightarrow \tau} |\varphi(t)| = \infty, \quad |\varphi(t)| = \sqrt{\varphi_1^2(t) + \dots + \varphi_n^2(t)}$$

муносабат ўринли бўла олмайди.

Исбот. Лемманинг шартига кўра $\left| \frac{\partial f_i}{\partial x_j} \right| \leq M, i, j = 1, 2, \dots, n, 0 < M$ — чекли сон. Энди $f_i(x)$ функция учун $x = 0$ нуқта атрофида Лагранж формуласини ёзамиз:

$$f_i(x) = f_i(0) + \frac{\partial f_i(\theta_i, x)}{\partial x_1} x_1 + \dots + \frac{\partial f_i(\theta_i, x)}{\partial x_n} x_n, \quad i = 1, 2, \dots, n,$$

бунда $0 < \theta_i < 1, \theta_i x = y \in D_n, |f(0)| = C$ деймиз. $\left| \frac{\partial f(\theta_i, x)}{\partial x_i} \right|$ модулли баҳолайлик:

$$\left| \frac{\partial f(\theta_i, x)}{\partial x_i} \right| = + \sqrt{\left(\frac{\partial f_1(\theta_i, x)}{\partial x_i} \right)^2 + \dots + \left(\frac{\partial f_n(\theta_i, x)}{\partial x_i} \right)^2} \leq \sqrt{n} M.$$

Бундан фойдаланиб, $f(x)$ вектор-функциянинг модулини баҳолаш мумкин. Ҳақиқатан, равшанки

$$\begin{aligned} |f_i(x)| &\leq C + \sqrt{n} M \sum_{i=1}^n |x_i| \leq c \cdot \sqrt{n} + \sqrt{n} M \sum_{i=1}^n |x_i| = \\ &= \sqrt{n} \left(C + M \sum_{i=1}^n |x_i| \right) \leq N \sqrt{n} \left(1 + \sum_{i=1}^n |x_i| \right), \end{aligned}$$

бунда $N = \max(C, M)$. Бу тенгсизликдан фойдаланиб топамиз:

$$\begin{aligned} |f(x)| &= \sqrt{\sum_{i=1}^n f_i^2(x)} \leq \sqrt{n^2 N^2 \left(1 + \sum_{i=1}^n |x_i| \right)^2} = \\ &= nN \left(1 + \sum_{i=1}^n |x_i| \right)^2. \end{aligned}$$

Фараз этайлик, $r_1 < x < r_2 + \sum_{m=1}^k |C_m|$ интервалда аниқланган ва

$t \rightarrow \tau = r_2 + \sum_{m=1}^k |C_m|$ да чексизга интилувчи $x = \varphi(t)$ ечим мавжуд,

яъни $t \rightarrow \tau$ да $|\varphi(t)| \rightarrow \infty$ ($\tau = r_1 - \sum_{m=1}^k |C_m|$) бўлганда ҳам исбот шунга ўхшаш бўлади. У ҳолда шундай $\tau_* < \tau$ топилдики, $\tau_* \leq t < \tau$ интервалда $|\varphi(t)| > 1$ бўлади. Шунинг учун $\tau_* \leq t < \tau$ интервалда қуйидагига эгамиз:

$$\begin{aligned} |\varphi(t)| &\leq |\varphi_1(t)| + |\varphi_2(t)| + \dots + |\varphi_m(t)| \leq \\ &\leq N \sqrt{n} \left(1 + \sum_{i=1}^n |\varphi_i(t)| \right) \leq 2N \sqrt{n} |\varphi(t)|. \end{aligned}$$

Бундан

$$\frac{d}{dt} |\varphi(t)| \leq \frac{|\dot{\varphi}(t)|}{|\varphi(t)|} \leq 2N \sqrt{n}, \quad \tau_* \leq t < \tau.$$

Бу тенгсизликнинг икки томонини τ_* дан t гача интеграллаб топамиз:

$$|\varphi(t)| \leq |\varphi(\tau_*)| e^{2N \sqrt{n} (t - \tau_*)}, \quad \tau_* < t < \tau.$$

Аммо

$$t \rightarrow \tau \text{ да } |\varphi(t)| \leq |\varphi(\tau_*)| e^{2N \sqrt{n} (\tau - \tau_*)} \rightarrow \infty.$$

Натижада фаразимиз зиддиятликка олиб келди. Демак, чекли вақтда $x = \varphi(t)$ траектория чексизга кета олмайди. Лемма исбот этилди.

Кейинги мулоҳазаларда шу лемманинг шартлари ёки бошқа етарли шарт бажарилган деб қараб, $x = \varphi(t)$ ечим $-\infty < t < +\infty$ интервалда аниқланган деб ҳисобланади. Хусусан, 10.3-теоремада

$$\varphi(t_1) = \varphi(t_2), t_1 \neq t_2$$

бўлгани учун

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_1) \equiv \dots \equiv \varphi\left(t + \sum_{i=1}^k C_i\right)$$

айният бажарилади ва $\varphi(t)$ функция $t \rightarrow \tau$ (τ -чекли сон) да чексизга интилмайди. Аслида $\varphi(t)$ ечим чекли вақтда чексизга интилмаслиги учун $\varphi(t_1) = \varphi(t_2)$, $t_1 \neq t_2$ муносабатнинг бажарилиши ҳам етарли шартлардан биридир.

Навбатдаги теоремада ҳам автоном системанинг ечими $\varphi(t_1) = \varphi(t_2)$, $t_1 \neq t_2$ бўлганда $-\infty < x < +\infty$ интервалда аниқланган деб ҳисобланади.

10.4-теорема (мувозанат ҳолат ва ёпиқ траекториялар ҳақида). Агар (10.3) тенглеманинг бирор $\varphi(t)$ ечими учун $\varphi(t_1) = \varphi(t_2)$, $t_1 \neq t_2$ тенглик бажарилганда қуйидаги бири иккинчисини инкор этадиган икки ҳол юз бериши мумкин:

1) Барча t лар учун

$$\varphi(t) \equiv a, a = \text{const}, a \in D_n;$$

2) Шунда мусбат сон T мажбурки, ихтиёрий t учун

$$\varphi(t + T) = \varphi(t)$$

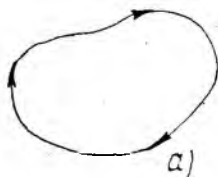
тенглик бажарилиб, $|\tau_1 - \tau_2| < T$ бўлганда

$$\varphi(\tau_1) \neq \varphi(\tau_2)$$

тенгсизлик ўринли.

1) ҳолда вақт ўтиши билан $\varphi(t)$ нуқта ҳаракат қилмайди, у доим D_n тўпламнинг a нуқтасида бўлади. Шу $\varphi(t)$ ечим ва a нуқта (10.3) тенглеманинг, яъни нормал эвтаном системанинг мувозанат ҳолати ёки мувозанат нуқтаси дейилади. Баъзида уни тинчланиш нуқтаси деб ҳам аталади (45, б-чизма);

2) ҳолда $x = \varphi(t)$ ечим даврий ечим, унинг графиги ёпиқ траектория ёки цикл (давра) деб аталади (45-а чизма).



$x = a$

б)

45-чизма.

10.4-теореманинг исботи. Ушбу

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C) \tag{10.4}$$

айният ўринли бўладиган ҳар бир C сони $x = \varphi(t)$ ечимнинг даври дейилади. Шу $x = \varphi(t)$ ечимнинг барча даврларидан тузилган тўплам F бўлсин. Ҳозир бу сонли тўгламнинг баъзи хоссаларини текшираимиз.

1°. Агар $C \in F$ бўлса, — $C \in F$ бўлади. Ҳақиқатан (10.4) да t ни $t - C$ га алмаштирамиз: $\varphi(t - C) \equiv \varphi(t)$. Бундан — $C \in F$ келиб чиқади.

2°. Агар $\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_i)$, $i = 1, 2, \dots, k$, $C_i \in F$ бўлса, у ҳолда $\varphi(t) \equiv \varphi\left(t + \sum_{i=1}^k C_i\right)$, яъни $\sum_{i=1}^k C_i \in F$ бўлади. Ҳақиқатан,

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_1),$$

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_2) \equiv \varphi(t + C_1 + C_2),$$

.....

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_{k-1}) \equiv \varphi(t + C_{k-2} + C_{k-1}) \equiv \dots \equiv \varphi\left(t + \sum_{i=1}^{k-1} C_i\right),$$

$$\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_k) \equiv \dots \equiv \varphi\left(t + \sum_{i=1}^k C_i\right).$$

3°. F тўплам ёпиқ. Ҳақиқатан, ушбу $C_1, C_2, \dots, C_k, \dots$ кетма-кетлик F тўплам элементларидан тузилган бўлиб, бирор C_0 га яқинлашувчи бўлсин. $C_0 \in F$ эканини кўрсатамиз. Равшанки, $\varphi(t) \equiv \varphi(t + C_k)$. Шунинг учун $\varphi(t)$ функциянинг узлуксизлигига кўра аргументда лимитга ўтиш мумкин, яъни қуйидаги амаллар ўричили:

$$\varphi(t) = \lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t) = \lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t + C_k) = \varphi\left(t + \lim_{k \rightarrow \infty} C_k\right) = \varphi(t + C_0).$$

Демак, $C_0 \in F$ ва F — ёпиқ.

4°. F тўплам нолдан фарқли сонларни ўз ичига олади, чунки (10.4) да $C \neq 0$ ($t_1 \neq t_2$).

Энди теореманинг исботига ўтайлик. F тўплам учун қуйидаги икки ҳол бўлиши мумкин:

1) F тўплам барча ҳақиқий сонлар тўпламидан иборат;

2) F тўпламда шундай кичик мусбат T сони мавжудки, у тўплам шу T сонга бутун каррали сонлардан иборат.

Бошқа ҳоллар бўла олмайди. Буни исбот этамиз. F тўпламда мусбат сонлар бор, чунки $0 \notin F$ бўлиб, $C, -C$ лар унинг элементи.

F тўпламда энг кичик мусбат сон бўлмасин, яъни ихтиёрий мусбат $\varepsilon > 0$ учун шундай C давр топиладики, $C < \varepsilon$ бўлади. 2° хоссага кўра m - бутун бўлса, mC ҳам давр бўлади. $C < \varepsilon$ бўлгани учун ихтиёрий ҳақиқий C_0 учун шундай бутун m топиладики, $|C_0 - mC| < \varepsilon$ тенгсизлик бажарилади. Бундан ихтиёрий C_0 сон F тўпламнинг лимит нуқтаси экани келиб чиқади. Шу билан бирга F тўплам ёпиқ бўлгани учун у барча ҳақиқий сонлар тўплами билан устма-уст тушади.

Энди F тўплам барча ҳақиқий сонлар тўплами билан устма-уст тушмасин, дейлик. Юқорида исботланганига кўра бу ҳолда F тўпламда энг кичик мусбат сон T мавжуд. C — ихтиёрий давр бўлсин. У ҳолда шундай бутун сон m ни танлаш мумкинки, ушбу $|C - mT| < T$ тенгсизлик бажарилади. Бунда $C - mT \neq 0$ дейлик.

Аммо C ва mT лар давр бўлгани учун $C - mT$ ҳам давр бўлади. Демак, $|C - mT|$ ҳам давр бўлади. Шунинг учун $|C - mT| > 0$ ва $|C - mT| < T$ тенгсизликлардан F тўпламнинг T дан кичик бўлган мусбат даври мавжуд. Бу бўлиши мумкин эмас, чунки T сони F тўпламда энг кичик мусбат давр эди. Зиддиятлик $C = mT$ бўлиши кераклигини исботлайди. Демак, $C = mT$. Шундай қилиб, кўрилатган ҳолда F тўплам T га қарради сонлардан иборат. Натижа қилиб айтганда, даврлардан тузилган F тўплам ё барча ҳақиқий сонлардан иборат, ё унда энг кичик мусбат сон $T > 0$ мавжуд ва F тўплам шу T га қарради сонлардан ташкил топган.

Биринчи ҳолда $\varphi(t)$ ечим учун ихтиёрий ҳақиқий сон давр бўлади; бу фақат $\varphi(t)$ вектор-функция ўзгармас вектордан иборат бўлгандагина мумкин, яъни агар $\varphi(t) = a$, $a \in D_n$ бўлса, у ҳолда C — ихтиёрий ҳақиқий сон бўлса ҳам $\varphi(t + C) = a$ тенглик бажарилаверади. Биз мувозанат ҳолатига эгамиз. Иккинчи ҳолда F тўпламнинг энг кичик мусбат сони T $\varphi(t)$ ечимнинг даври (энг кичик мусбат даври) бўлади. Биз даврий ечимга эгамиз. Шундай қилиб, теорема тўлиқ исбот бўлди.

3-§. АВТОНОМ СИСТЕМАНИНГ ҲОЛАТЛАР ФАЗОСИ

1. Ҳолатлар фазоси. Автоном система (10.2) нинг ўнг томонидаги функциялар n -ўлчовли фазонинг бирор очиқ Δ тўпламида аниқланган. Шу тўпламнинг ҳар бир $(x_1^0, \dots, x_n^0) = x^0$ нуқтасига ушбу

$$f_1(x^0), f_2(x^0), \dots, f_n(x^0)$$

n та сонлар кетма-кетлигини мос келтириш мумкин. Уларни n ўлчовли фазонинг x^0 нуқтасидан чиқарилган $f(x^0)$ векторнинг координаталари деб қараш мумкин. Бундан кўринадики, автоном системага очиқ Δ тўпламда аниқланган вектор майдон мос келади.

x^0 нуқта Δ тўпламнинг ихтиёрий нуқтаси бўлсин. Автоном системанинг геометрик маъноси нуқтаи назаридан шу x_0 нуқтага ундан чиқадиган $f(x^0)$ вектор мос келтирилган. Мавжудлик ва ягоналик теоремасига кўра (10.2) системанинг $\varphi(t_0) = x^0$ шартни қаноатлантирадиган $x = \varphi(t)$ ечими мавжуд. Бу ечимга $t = t_0$ да траекторияси x^0 нуқтадан ўтадиган нуқтанинг ҳаракати мос келади. Ҳаракати давомида $x = \varphi(t)$ ечимни белгилайдиган нуқтанинг t_0 моментдаги тезлиги $f(x^0)$ вектор билан ифодаланади, яъни $\left. \left(\frac{d\varphi(t)}{dt} \right) \right|_{t=t_0} = f(x_0)$.

Энди ҳолатлар фазоси тушунчасини киритамиз.

10.2-таъриф. (10.2) автоном системанинг ҳолатлар фазоси деб шундай n ўлчовли фазога айтиладики, унда шу системанинг ечимлари траекториялар билан, системанинг ўзи эса вектор майдон билан тавсифланади. Траекториялар ҳолат траекториялари деб, векторлар ҳолат тезликлари деб айтилади.

10.5-теорема. Ушбу $a = (a_1, \dots, a_n) \in D_n$ ($D_n = \Delta$) нуқта (10.2) системанинг мувозанат ҳолати бўлиши учун, яъни шу сис-

$\begin{cases} x_1 = 0, \\ x_2 = x_1 \end{cases}$ система учун $x_1 = 0$ чизиғи (x_2 ўқи) мувозанат ҳолатини

беради. Биз саноксиз тўпламга эгамиз. Агар $x_i = 0, i = 1, \dots, n$ система берилган бўлса, мувозанат нуқталари n ўлчовли фазодан иборат. Агар $x_i = 0, x_k = a_k \neq 0, i = 1, \dots, n, 1 \leq k \leq n, i \neq k$ система берилган бўлса, унинг мувозанат нуқтаси мавжуд эмас, чунки $f \neq 0$.

2. Скаляр автоном тенгламанинг ҳолатлар тўғри чизиғи ва мувозанат ҳолати. Ушбу

$$\dot{x} = f(x) \quad (10.6)$$

скаляр автоном тенгламани кўрамиз. Бунда $f(x)$ — бутун R^1 тўғри чизиқда узлуксиз ва узлуксиз дифференциалланувчи функция. Яна қўшимча фараз эгамизки, $f(x)$ функциянинг ноллари (улар берилган автоном тенгламанинг мувозанат нуқталаридир) лимит нуқтага эга бўлмасин. Бу фаразга кўра $f(x)$ нинг ноллари бутун тўғри чизиқни чекли ёки санокли интервалларга бўлади. Энг чап интервалнинг чап охири $-\infty$, энг ўнг интервалнинг ўнг учи $+\infty$ дан иборат. Шу интерваллар системасини Σ билан белгилаймиз. Агар $f(x)$ функция R^1 тўғри чизиқда битта ҳам нолга эга бўлмаса, Σ система битта $(-\infty, +\infty)$ интервалдан иборат бўлиб, $f(x)$ — битта x_0 нолга эга бўлган Σ система иккита $(-\infty, x_0), (x_0, +\infty)$ интервалдан иборат бўлади.

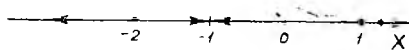
10.6-теорема. Σ системанинг бирор интервалини (a, b) дейлик, яъни $(a, b) \in \Sigma$, яна $x_0 \in (a, b)$ бўлсин. Агар $x = \varphi(t)$ берилган тенгламанинг (θ, x_0) бошланғич қийматларга эга бўлган ва $r_1 < t < r_2$ интервалда аниқланган давомсиз ечими бўлса, у ҳолда $f(x_0) > 0$ бўлганда ушбу

$$a < \varphi(t) < b, \quad r_1 < t < r_2; \quad (10.7)$$

$$\lim_{t \rightarrow r_1} \varphi(t) = a, \quad \lim_{t \rightarrow r_2} \varphi(t) = b \quad (10.8)$$

муносабатлар ўринли; шу билан бирга, агар a (ёки b) чекли бўлса, у ҳолда r_1 (ёки r_2) чексиз бўлади. Шундай қилиб, ҳар бир (a, b) интервал битта ҳолат траекториясидан иборат.

Исбот. $f(x_0) > 0, x_0 \in (a, b)$ бўлгани учун (теоремани $f(x_0) < 0$ бўлганда ҳам тегишлича баён этиб, исботлаш мумкин, (a, b) интервалда $f(x) > 0$ ва $x > 0$ бўлади. Бундан (a, b) да ҳолат нуқтаси чапдан ўнгга ҳаракат қилиб, ҳолат траекториясини чизиши келиб чиқади (46-чизма). Демак, t ўсиши билан $\varphi(t)$ нуқта (a, b) интервалдан фақат ўнг охири орқали чиқиб кетиши мумкин (агар бу мумкин бўлса). Дейлик, $t = t_1$ бўлганда $\varphi(t_1) = b$ бўлсин. Эслатиб ўта-



46-чизма.

мизки, $f(b) = 0$ ва b — мувозанат нуқтаси, бу b нуқта ҳам 10.4-теоремага кўра мустақил траекториядан иборат. Аммо юқоридаги фаразга кўра $x = b$ ва $x = \varphi(t)$ траекториялар $t = t_1$ да кесишади. $f(x)$ функция узлуксиз дифференциалланувчи бўлгани учун (10.6) тенглама ихтиёрый тайинланган бошланғич шартни қаноатлантирадиган ягона ечимга эга. Шунинг учун биз зиддиятга келдик. Демак, t ўсиши билан $\varphi(t)$ нуқта (a, b) интервалдан чиқиб кета олмайди. $\varphi(t)$ нуқта t камайиши билан (a, b) интервалдан чап охири орқали чиқиб кета олмаслиги ҳам худди шундай кўрсатилади. Демак, ушбу $a < \varphi(t) < b$ тенгсизлик ўринли. Шундай қилиб, (10.7) муносабатлар исботланди.

Энди (10.8) муносабатларни исботлаймиз. Унинг учун $\lim_{t \rightarrow r_2} \varphi(t) = b$ ни исботлаш етарли. Қолган муносабат шунга ўхшаш исботланади.

$$\lim_{t \rightarrow r_2} \varphi(t) \neq b, \text{ яъни } \lim_{t \rightarrow r_2} \varphi(t) = c^* < b$$

деб фараз этамиз. (a, b) интервалда $f(x) > 0$ бўлгани учун $f(c^*) > 0$ бўлади. (10.6) тенгламанинг $(0, c^*)$ бошланғич қийматларга эга бўлган ечимини $\psi(t)$ дейлик. Демак, $\psi(0) = c^*$, $\psi(t) \equiv f(\psi(t))$. Бундан $f(c^*) > 0$ бўлгани учун бирор $t = t_* < 0$, $t_* \in (r_1, r_2)$ бўлганда $\psi(t_*) < c^*$ келиб чиқади. Иккинчи томондан, $t \rightarrow r_2$ да $\varphi(t) \rightarrow c^*$ бўлгани учун $\varphi(t_*) < c^*$, $t_* < r_2$ бўлади. Бу тенгсизликларга асосан $\psi(t_*) = \varphi(t_*) = x_*$, $a < x_* < c^* < b$ деб танлаш мумкин. Бэшқача айтганда, (10.6) тенгламанинг иккита $\varphi(t)$ ва $\psi(t)$ ечимлари бир хил бошланғич шартни қаноатлантирапти. Бу ечимнинг ягоналигига зид. Шундай қилиб, (10.8) муносабатлар исботланди деса бўлади.

Теореманинг охириги тасдиғини исботлаш қолди. Унинг учун b — чекли бўлсин дейлик, яъни $b < +\infty$; $r_2 = +\infty$ эканини исботлаймиз. Фараз этайлик, $r_2 < +\infty$. Ушбу функцияни киритамиз:

$$\chi(t) = \begin{cases} \varphi(t), & r_1 < t < r_2, \\ b, & t \geq r_2. \end{cases}$$

Бу функция (10.6) тенгламанинг ечими, аммо бунинг бўлиши мумкин эмас. Акс ҳолда икки ечим $x = \chi(t)$ ва $x = b$ лар $t = r_2$ бўлганда бир хил қийматларга эга бўлади. Шундай қилиб, $r_2 = +\infty$. Худди шунга ўхшаш $a > -\infty$ (яъни чекли) бўлганда $r_1 = -\infty$ экани исботланади. Теорема тўлиқ исбот бўлди.

Келтирилган теорема (10.6) тенглама ечимларининг муҳим хоссасини беради. Назбатдаги хоссани баён этишдан аввал баъзи тушунчаларни киритамиз.

Берилган (10.6) тенгламанинг бирор мувозанат нуқтасини b ундан чап ва ўнг томондаги энг яқин мувозанат нуқталарни a ва c дейлик. Агар (a, b) интервал \sum системанинг энг чап, (b, c) эса унинг энг ўнг интервали бўлса, у ҳолда $a = -\infty$, $c = +\infty$ бўлади. Қуйидаги мулоҳазалар шу ҳолларда ҳам ўринли. Демак, $(a, b) \in \sum$, $(b, c) \in \sum$. Ҳар бир (a, b) ёки (b, c) интервалда $f(x) \neq 0$. Шу $f(x)$ функциянинг мусбат ё манфийлигига қараб (a, b) ва (b, c) интер-

валларда ҳолат нуқтаси t ортиши билан ϵ b га яқинлашади, ϵ ундан узоқлашади.

Агар ҳар икки (a, t) ва (b, c) интервалларда ҳам ҳолат нуқтаси t ортиши билан b га яқинлашса, у ҳолда нуқта (мувозанат нуқтаси) *турғун* дейилади; агар t ортиши билан ҳар икки интервалда ҳам ҳолат нуқтаси b нуқтадан узоқлашса, у ҳолда b нуқта *турғунмас* дейилади; агар t ортиши билан ҳолат нуқта бир интервалда b га яқинлашиб, иккинчи интервалда ундан узоқлашса, у ҳолда b нуқта *ярим турғун* дейилади.

$x = x$ тенгламанинг битта $x = 0$ мувозанат нуқтаси бор. Демак, $b = 0$ ва \sum система иккита $(-\infty, 0)$ ҳамда $(0, +\infty)$ интерваллардан ташкил топган. Равшанки, $(-\infty, 0)$ интервалда ҳолат нуқтаси b дан узоқлашади, яъни $x < 0$ бўлгани учун ҳаракат ўнгдан чапга бўлади. $(0, +\infty)$ интервалда эса ҳаракат чапдан ўнгга бўлади, яъни ҳолат нуқтаси вақт ўтиши билан b нуқтадан яна узоқлашади. Шундай қилиб, $x = x$ тенглама учун $b = 0$ нуқта *турғунмас* мувозанат нуқтадир. Шунга ўхшаш, агар $x = -x$ тенглама кўрилса, $x = 0$ нуқта турғун мувозанат нуқта эканини кўрсатиш мумкин.

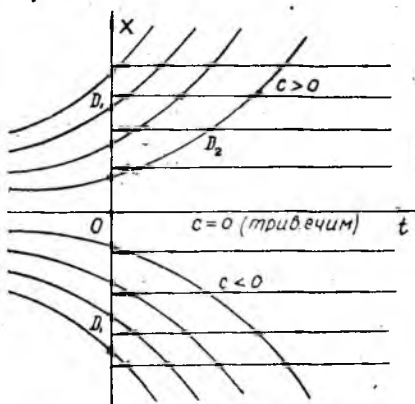
Мулоҳазаларни интеграл чизиқлар ёрдамида ҳам олиб бориш мумкин эди. Хусусан $x = x$ тенглама учун $x = 0$ мувозанат нуқтасига (t, x) текисликдаги тривиал ечим, яъни t ўқи мос келади. Бу горизонтал ўқнинг юқори ва пастки қисмидаги интеграл чизиқлар t ортиши билан борган сари шу ўқдан узоқлашиб кетади (47- чизма). $x = -x$ тенгламада эса бунинг акси бўлади.

Шундай қилиб, (10.6) тенглама учун b мувозанат нуқтанинг атрофида, аниқроғи (a, t) ва (b, c) интервалларда ҳолат нуқтасининг ҳаракати тўғрисида қуйидаги теорема ўринли.

10.7- теорема. (10.6) тенгламанинг мувозанат нуқтаси b турғун бўлиши учун (a, t) интервалда $f(x) > 0$ ва (b, c) интервалда $f(x) < 0$ бўлиши зарур ва етарли; мувозанат нуқта b турғунмас бўлиши учун (a, t) да $f(x) < 0$, (b, c) да $f(x) < 0$ бўлиши зарур ва етарли; ниҳоят, b нуқта ярим турғун бўлиши учун $f(x)$ функциянинг ишораси (a, t) ва (b, c) интервалларда бир хил бўлиши зарур ва етарли.

Бу теореманинг исботи юқоридаги мулоҳазалар ва таърифларга асосан равшан.

Шуни эслатамизки, бу теоремада фойдаланиш учун функциянинг ишорасини у ёки бу интервалларда текшириш лозим. Агар $f(x)$



47- чизма.

функциянинг ҳосилаларидан фойдалансак, текшириш осонлади. Шу муносабат билан қуйидаги теоремани келтирамиз.

10.8-теорема. (10.6) тенглама учун b мувозанат нукта бўлиб, $f(x)$ функция шу нуктада $2s+1$ (s — бутун натурал сон) — тартибгача узлуксиз ҳосилаларга эга бўлсин. Агар ушбу

$$f'(b) = \dots = f^{(2s-1)}(b) = 0, f^{(2s)}(b) \neq 0 \quad (10.9)$$

муносабатлар бажарилса, b нукта ярим турғун мувозанат нукта бўлади; шунга ўхшаш, агар ушбу

$$f'(b) = \dots = f^{(2s)}(b) = 0, f^{(2s+1)}(b) \neq 0 \quad (10.10)$$

муносабатлар бажарилиб

$$a) f^{(2s+1)}(b) < 0 \text{ бўлса, } b \text{ — турғун,} \quad (10.10')$$

$$b) f^{(2s+1)}(b) > 0 \text{ бўлса, } b \text{ — турғунмих} \quad (10.10'')$$

мувозанат нукта бўлади.

Исбот. (10.6) тенгламада $f(x)$ функция бирор k — тартибгача узлуксиз ҳосилаларга эга бўлсин. У ҳолда $f(x)$ функция учун $x = b$ нуктанинг атрофида Лагранж формуласини ёзамиз:

$$f(x) = f(b) + \frac{f'(b)}{1!}(x-b) + \frac{f''(b)}{2!}(x-b)^2 + \dots + \frac{f^{(k)}(b)}{k!}(x-b)^k + o((x-b)^k),$$

бунда $\lim_{y \rightarrow 0} \frac{o(y)}{y} = 0$. Энди $k = 2s$ бўлсин. У ҳолда (10.9) муносабатлардан фойдалансак,

$$f(x) = \frac{f^{(2s)}(b)}{(2s)!} (x-b)^{2s} + o((x-b)^{2s})$$

формулага эга бўламиз. $x \in (a, b)$ дейлик. Бу ҳолда $x-b < 0$; Шунингдек, $x \in (b, c)$ бўлса, $x-b > 0$. Аммо $(x-b)^{2s} > 0$ бўлади. Шунинг учун формуланинг ўнг томонидаги $o((x-b)^{2s})$ ифода $\frac{f^{(2s)}(b)}{(2s)!} (x-b)^{2s}$ ҳаднинг ичорасига таъсир эта олмаганидан

$$\operatorname{sign} f(x) = \operatorname{sign} \frac{f^{(2s)}(b)}{(2s)!}, \quad x \in (a, b), \quad x \in (b, c)$$

муносабат ўринли. Лекин $f^{(2s)}(b) \neq 0$. Шунинг учун $f(x)$ функция (a, b) ва (b, c) интервалларда бир хил ичорага эга. Демак, (10.9) муносабатлар бажарилганда b нукта ярим турғун бўлади.

Энди (10.10) муносабатлар ўринли бўлсин дейлик. У ҳолда Лагранж формуласида $k = 2s + 1$, $s = 0, 1, \dots$ деб топамиз:

$$f(x) = \frac{f^{(2s+1)}(b)}{(2s+1)!} (x-b)^{2s+1} + o((x-b)^{2s+1}).$$

Бу формулада ўнг томоннинг ишораси биринчи ҳад билан аниқланади, ишорага $0((x-b)^{2s+1})$ ҳад таъсир эга олмайди. Аввал (a, b) интервални кўрайлик. Унда $x-b < 0$, демак, $(x-b)^{(2s+1)} < 0$. Бундан (a, b) ва $f(x)$ нинг ишораси $f^{(2s+1)}(b)$ нинг ишорасига тескари бўлиб чиқади, яъни (a, b) интервалда

$$\operatorname{sign} f(x) = -\operatorname{sign} \frac{f^{(2s+1)}(b)}{(2s+1)!}, \quad x \in (a, b) \quad (10.11)$$

(b, c) интервал учун $x-b > 0$, $(x-b)^{2s+1} > 0$ ва (b, c) да

$$\operatorname{sign} f(x) = \operatorname{sign} \frac{f^{(2s+1)}(b)}{(2s+1)!}, \quad x \in (b, c). \quad (10.12)$$

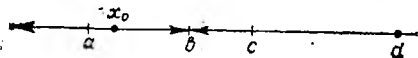
Топилган (10.11) ва (10.12) муносабатлардан $f^{(2+1)}(b) < 0$ бўлса, $f(x) > 0$, $x \in (a, b)$, $f(x) < 0$, $x \in (b, c)$ тенгсизликлар келиб чиқади. Бу ҳолда таъриф бўйича b нуқта турғун бўлади. Агар $f^{(2s+1)}(b) > 0$ бўлса, ушбу $f(x) < 0$, $x \in (a, b)$; $f(x) > 0$, $x \in (b, c)$ тенгсизликларга эгамиз. Бу ҳолда эса b нуқта турғунмас бўлади. Теорема исбот бўлди.

Ҳозир исботланган теоремада келтирилган (10.9) ва (10.10), (10.10'), (10.10'') шартлар мувозанат нуқтасининг ярим турғун, турғун ва турғунмас бўлиши учун етарли шарт вазифасини бажар япти. Аслида бу шартлар зарур ва етарлидир. Зарурлигининг исботи ҳам юқоридаги каби бўлади.

Мисоллар. 1. Аввал $x = x$ тенгламани олайлик. Унда $f(x) = x$ бўлиб, $f'(0) = 1 > 0$. Демак, 10.8-теоремага кўра $x = 0$ нуқта турғунмас. Агар $x = -x$ тенгламани олсак, унда $f(x) = -x$ ва $f'(0) = -1 < 0$. Бу ҳолда $x = 0$ нуқта турғун бўлади. Энди $x = p(x-1)(x+1)(x+2)$, $0 \neq p = \text{const}$ тенгламани кўрайлик. Унда $f(x) = p(x-1)(x+1)(x+2)$ бўлиб, $x_1 = 1$, $x_2 = -1$, $x_3 = -2$ нуқталар мувозанат нуқталаридан иборат. Ҳосилаларни ҳисоблаймиз:

$$f'(x) = p[(x+1)(x+2) + (x-1)(x+2) + (x-1)(x+1)]$$

Кўришиб турибдики, $f'(1) = 6p$, $f'(-1) = -2p$, $f'(-2) = 3p$ ва $p \neq 0$ бўлгани учун бу ҳосилалар нолдан фарқли. Биз $2s+1 = 1$ бўлган ҳолга эгамиз. Агар $p > 0$ бўлса, $6p > 0$ ва $x_1 = 1$ нуқта турғунмас; $-2p < 0$ ва $x_2 = -1$ нуқта турғун; $3p < 0$ ва $x_3 = -2$ нуқта турғунмас бўлади (48-чизма).



48-чизма.

2. Ушбу $x = \sin x$ тенглама учун мувозанат нуқталари $\sin x = 0$ тенгламанинг илдизларидан иборат. Илдизлар $x = n\pi$ (n — бутун сон) кўринишида ёзилади. Бу ҳолда $f'(x) = (\sin x)' = \cos x$ бўлиб:

$$\cos x \begin{cases} > 0, & \text{агар } x = 2k\pi \text{ } k \text{ — бутун сон,} \\ < 0, & \text{агар } x = (2k+1)\pi \text{ } k \text{ — бутун сон.} \end{cases}$$

10.8-теоремага кўра, $x = 2k\pi$ кўринишдаги нуқталар турғунмас, $x = (2k+1)\pi$ кўринишдаги нуқталар эса турғун бўлади. Қайд қилиб ўтамизки, берилган тенгламанинг мувозанат нуқталари санокли бўлиб, лимит нуқтага эга эмас.

3. Автономмас системанинг ҳолатлар фазосига мисол. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a, \\ \dot{x}_2 = 3bt^2, \quad a > 0, \quad b > 0 \end{cases} \quad (10.13)$$

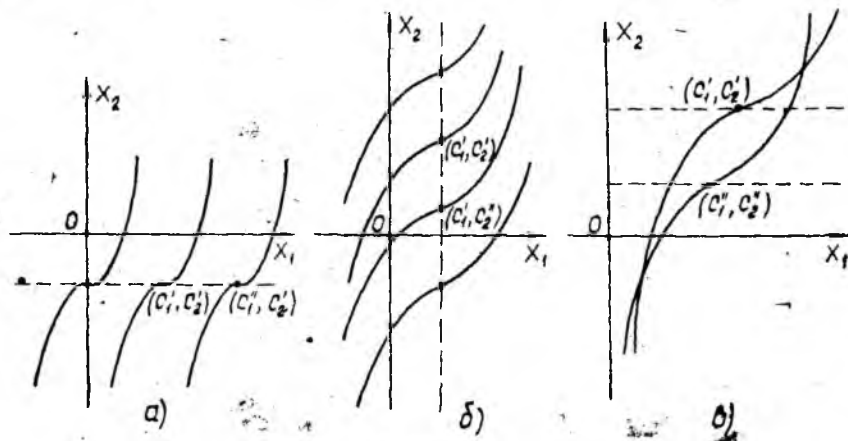
автономмас системани слайтлек. Унинг умумий ечими

$$\begin{cases} x_1 = at + c_1 \\ x_2 = bt^3 + c_2 \end{cases} \quad (10.14)$$

кўринишда ёзилади. Берилган системда $n = 2$ бўлиб, $f_1 = a$, $f_2 = 3bt^2$ функциялар t , x_1 ва x_2 лар бўйича узлуксиз дифференциалланувчи. Коши теоремасига кўра, (t, x_1, x_2) ўзгарувчиларнинг фазосида ихтиёрий тайинланган (t_0, x_1^0, x_2^0) нуқтадан берилган системанинг ягона интеграл чизиги ўтади. Бу бир тасмандан. Энди системанинг ечимини ҳолатлар фазосида тасвирлашни кўрайлик. Унинг учун (10.14) дан параметр t ни чиқариб ташлаймиз:

$$x_2 = \frac{b}{a^3} (x_1 - c_1)^3 + c_2. \quad (10.15)$$

Бу кубик параболалардан исбат бўлиб, (c_1, c_2) нуқтадан ўтади ва $x_2 = c_2$ чизикдан пастда қавариқлиги юқсрига, шу чизикдан юқори-



49 - чизма.

да эса қавариқлиги пастга қараган бўлади. Шу билан бирга у $x = c_1$ чизикқа уринади ҳам. Агар ё $c_1' = c_1''$, $c_2' \neq c_2''$, ёки $c_1' \neq c_1''$, $c_2' = c_2''$ бўлса, тегишли кубик параболалар ўзаро кесишмайди (49-чизма). Буни аналитик усулда исботлаш қийин эмас. Параболалар кесишади дейлик. У ҳолда

$$y = \frac{b}{a^3} (x - c_1) + c_2', \quad y = \frac{b}{a^3} (x - c_1'') + c_2''$$

лардан

$$A(c_1' - c_1'') = c_2'' - c_2', \quad A = \frac{b}{a^3} > 0. \quad (10.16)$$

тенгликка эгамиз. Агар $c_1' = c_1'$, $c_2' \neq c_2'$ ёки $c_1' \neq c_1'$, $c_2' = c_2'$ муносабатларни кўрсак, юқорида зиддиятликка келамиз. Демак, кубик параболалар кесиша олмайди.

Энди $c_1' \neq c_2'$, $c_2' \neq c_2'$ бўлсин. У ҳолда тегишли кубик параболалар (10.16) тенглик ўринли бўлганда ўзаро кесишади. Демак, (x_1, x_2) текисликнинг ҳар бир нуқтасидан ягона кубик парабола ўтмайди (49-чизма, в). Аммо (t, x_1, x_2) фазода ягоналик ўринли эди. Шундай қилиб, шу мисолдан кўринадики, автономмас системаларни уларнинг ҳолатлар фазосида текшириш мақсадга мувофиқ эмас.

Ма ш қ. Ушбу системаларнинг ечимлари ҳолатлар фазосида тасвирлансин:

$$1. \begin{cases} \dot{x}_1 = -\omega x_2, \\ \dot{x}_2 = \omega x_1, \omega > 0; \end{cases}$$

$$2. \begin{cases} \dot{x}_1 = a, a > 0, \\ \dot{x}_2 = b, b > 0; \end{cases}$$

$$3. \dot{x} = (x-1)^2 (x+2) \text{ (мувозанат нуқталари ҳам текширилсин);}$$

$$4. \dot{x} = (x-2)^2 \text{ (мувозанат нуқтаси ҳам текширилсин).}$$

4. §. ЧИЗИҚЛИ ЎЗГАРМАС КОЭФФИЦИЕНТЛИ БИР ЖИНСЛИ СИСТЕМАНИНГ ҲОЛАТЛАР ТЕКИСЛИГИ

1. Системанинг канолик кўриниши. Бизга ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a_{11} x_1 + a_{12} x_2, \\ \dot{x}_2 = a_{21} x_1 + a_{22} x_2 \end{cases} \quad (10.17)$$

чизиқли ўзгармас коэффициентли бир жинсли система берилган бўлсин. Бу системанинг детерминанти:

$$D = \begin{vmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{vmatrix}.$$

(10.17) система учун координата боши $(0,0)$ дсим мувозанат нуқтаси бўлади. Аммо ундан бошқа мувозанат ҳолатлар ҳам бўлиши мумкин. Агар $D \neq 0$ бўлса, (10.17) системанинг координата бошидан бошқа мувозанат нуқтаси бўла олмайди. Агар $D \neq 0$ бўлса, равшанки, $A = (a_{ij})$, $i, j = 1, 2$ матрицанинг ҳар икки хос сонлари нолдан фарқли бўлади.

→ Ҳозир биз A матрица хос сонларига қараб, (10.17) системанинг кўринишини соддалаштириш билан шуғулланамиз.

а) A матрицанинг хос сонлари ҳақиқий, ҳар хил ва нолдан фарқли. Уларни λ_1 ва λ_2 дейлик. Бу ҳолда (10.17) системани махсусмас алмаштириш ёрдамида

$$\begin{cases} \dot{y}_1 = \lambda_1 y_1, \\ \dot{y}_2 = \lambda_2 y_2 \end{cases} \quad (10.18)$$

кўринишга келтириш мумкин.

Шу муносабат билан қуйидаги алмаштиришни бажарайлик:

$$\begin{cases} y_1 = \alpha x_1 + \beta x_2, \\ y_2 = \gamma x_1 + \delta x_2, \\ \alpha \delta - \beta \gamma \neq 0. \end{cases} \quad (10.19)$$

Ҳосилаларни ҳисоблаб, (10.17) дан фойдаланамиз:

$$y_1 = \alpha x_1 + \beta x_2 = (a_{11} \alpha + a_{21} \beta) x_1 + (a_{12} \alpha + a_{22} \beta) x_2,$$

$$y_2 = \gamma x_1 + \delta x_2 = (a_{11} \gamma + a_{21} \delta) x_1 + (a_{12} \gamma + a_{22} \delta) x_2.$$

Бу ифодаларни м.с. равишда $\lambda_1 y_1$ ва $\lambda_2 y_2$ ларга тенглаштирамиз:

$$\begin{cases} (a_{11} \alpha + a_{21} \beta) x_1 + (a_{12} \alpha + a_{22} \beta) x_2 = \lambda_1 (\alpha x_1 + \beta x_2), \\ (a_{11} \gamma + a_{21} \delta) x_1 + (a_{12} \gamma + a_{22} \delta) x_2 = \lambda_2 (\gamma x_1 + \delta x_2). \end{cases}$$

Энди x_1 ва x_2 лар олдидаги коэффициентларни тенглаштираш, ушбу

$$\begin{cases} (a_{11} - \lambda_1) \alpha + a_{21} \beta = 0, \\ a_{12} \alpha + (a_{22} - \lambda_1) \beta = 0; \end{cases} \quad (10.20)$$

$$\begin{cases} (a_{11} - \lambda_2) \gamma + a_{21} \delta = 0, \\ a_{12} \gamma + (a_{22} - \lambda_2) \delta = 0 \end{cases} \quad (10.21)$$

системаларни ҳисоб қиламиз. Равшанки λ_1 ва λ_2 учун

$$D(\lambda_i) = \begin{vmatrix} a_{11} - \lambda_i & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} - \lambda_i \end{vmatrix} = 0, \quad i = 1, 2; \quad \text{бунда } D(\lambda) = \begin{vmatrix} a_{11} - \lambda & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} - \lambda \end{vmatrix}.$$

Шунинг учун $D^*(\lambda_i) = \begin{vmatrix} a_{11} - \lambda_i & a_{21} \\ a_{12} & a_{22} - \lambda_i \end{vmatrix} = 0$ бўлади. Бу тенгликка асосан (10.20) ва (10.21) системалар α , β ва γ , δ ларга нисбатан тривиал бўлмаган ечимларга ҳам эга. Хусусан,

$$\alpha = a_{21}, \quad \beta = -(a_{11} - \lambda_1); \quad \gamma = a_{21}, \quad \delta = -(a_{11} - \lambda_2) \quad (10.22)$$

деб танласа бўлади. Агар (10.22) тенгликлардан фойдалансак, (10.19) алмаштириш махсусмас бўла оладими? Шунини текширайлик. Қуйидагига эгамиз:

$$\alpha \delta - \beta \gamma = -a_{21} (a_{11} - \lambda_2) + (a_{11} - \lambda_1) a_{21} = a_{21} (\lambda_2 - \lambda_1).$$

Бундан $a_{21} \neq 0$ бўлганда $\alpha \delta - \beta \gamma \neq 0$ экани келиб чиқади. Агар $a_{21} = 0$ бўлса, $a_{12} = 0$ бўлганда (10.17) система

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a_{21} x_1, \\ \dot{x}_2 = a_{22} x_2, \end{cases}$$

кўринишда, яъни (10.18) кўринишида ёзилган бўлади. Энди агар $a_{21} = 0$ бўлиб, $a_{12} \neq 0$ бўлса, у ҳолда (10.17) система ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a_{11} x_1 + a_{12} x_2, \\ \dot{x}_2 = a_{22} x_2 \end{cases}$$

кўринишни олади. Бунда x_1 ва x_2 лар ролини алмаштирадик,

$$\begin{cases} x_1 = a_{22} x_1, \\ x_2 = a_{12} x_1 + a_{11} x_2 \end{cases}$$

системага эга бўламиз. Энди бу системада a_{21} ўрнида a_{12} турибди. Шунинг учун $a_{21} \neq 0$ бўлгандаги мулоҳазалар $a_{12} \neq 0$ бўлганда ҳам ўтади. Шундай қилиб, (10.17) системани унинг матрицаси ҳақиқий, ҳар хил ва нолдан фарқли хос сонларга эга бўлганда (10.18) кўринишда ёзиш мумкин. Бу (10.18) система кўрилатган ҳолда (10.17) системанинг каноник кўриниши дейилади.

б) А матрицанинг хос сонлари қўшма комплекс. Уларни $\lambda_1 = \mu + i\nu$, $\lambda_2 = \mu - i\nu$, $\nu \neq 0$ дейлик. Аввало (10.22) қийматлардан фойдалансак, (10.19) алмаштиришни бундай ёзиш мумкин:

$$\begin{cases} y_1 = a_{21} x_1 - (a_{11} - \lambda_1) x_2, \\ y_2 = a_{21} x_1 - (a_{11} - \lambda_2) x_2. \end{cases}$$

Шу алмаштириш формулалари λ_1 , λ_2 лар комплекс бўлганда ҳам ўринли. λ_1 ва λ_2 лар ўрнига ўз ифодаларини қўямиз:

$$\begin{cases} y_1 = a_{21} x_1 - (a_{11} - \mu - i\nu) x_2, \\ y_2 = a_{21} x_1 - (a_{11} - \mu + i\nu) x_2. \end{cases} \quad (10.23)$$

Бундан, агар

$$\begin{cases} y_1 = u_1 + iu_2, \\ y_2 = u_1 - iu_2 \end{cases}$$

деб белгиласак,

$$\begin{cases} u_1 = a_{21} x_1 - (a_{11} - \mu) x_2, \\ u_2 = \nu x_2 \end{cases} \quad (10.24)$$

келиб чиқади. Содда ҳисоблашлар ёрдамида (10.18), (10.23) ва (10.24) ларга кўра қуйидагига эгамиз:

$$\begin{aligned} \frac{dy_1}{dt} &= \frac{du_1}{dt} + i \frac{du_2}{dt} = (\mu + i\nu) y_1, \\ \frac{du_1}{dt} + i \frac{du_2}{dt} &= (\mu + i\nu) [a_{21} x_1 - (a_{11} - \mu - i\nu) x_2] = \\ &= (\mu u_1 - \nu u_2) + i(\nu u_2 + \mu u_2). \end{aligned}$$

Шундай қилиб, ушбу

$$\frac{du_1}{dt} + i \frac{du_2}{dt} = (\mu u_1 - \nu u_2) + i(\nu u_1 + \mu u_2)$$

тенгликдан

$$\begin{cases} \frac{du_1}{dt} = \mu u_1 - \nu u_2, \\ \frac{du_2}{dt} = \nu u_1 + \mu u_2 \end{cases} \quad (10.25)$$

муносабатларни ҳосил қиламиз. Шу (10.25) система берилган системанинг хос сонлар комплекс бўлган ҳолда каноник кўринишидан иборат.

Албатта, (10.25) системани интеграллаб, (10.24) формулалар орқали $x_1(t)$ ва $x_2(t)$ ечим топилади.

в) A матрицанинг хос сонлари ўзаро тенг ва нолдан фарқли. Кўрилатган ҳолда $\lambda_1 = \lambda_2 \neq 0$. $D(\lambda) = 0$ тенгламадан $\lambda_{1,2} = \frac{a_{11} + a_{22}}{2}$ экани келиб чиқади. Бу ҳолда ҳам $a)$ ҳолидаги каби мулоҳазалар юритиб, берилган системани унинг коэффициентларига қараб хусусан ушбу

$$\begin{cases} \dot{y}_1 = \lambda_1 y_1, \\ \dot{y}_2 = \lambda_1 (y_1 + y_2) \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} \dot{y}_1 = \lambda_1 y_1, \\ \dot{y}_2 = \lambda_1 y_2 \end{cases} \quad (10.26)$$

каноник кўринишга келтириш мумкин.

г) A матрицанинг хос сонлари тенг ва нолдан иборат, яъни $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$. Бу ҳолда $D(\lambda_{1,2}) = 0$ муносабатдан $a_{11} = a_{22} = 0$, $a_{12} a_{21} = 0$, $a_{11} = a_{21} = -a_{12} = -a_{22} = a$ экани келиб чиқади. Бу ҳолда каноник кўриниш қуйидагича бўлади:

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a(x_1 - x_2), \\ \dot{x}_2 = a(x_1 - x_2) \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{pmatrix} \dot{y}_1 = 0, \\ \dot{y}_2 = 0, \\ y_1 = y_2 = x_1 - x_2 \end{pmatrix},$$

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = a_{12} x_2, \\ \dot{x}_2 = 0, \\ a_{21} = 0, a_{12} \neq 0, \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{x}_1 = 0, \\ \dot{x}_2 = a_{21} x_1, \\ a_{12} = 0, a_{21} \neq 0, \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{x}_1 = 0, \\ \dot{x}_2 = 0, \\ a_{12} = a_{21} = 0. \end{cases} \quad (10.27)$$

Юқорида биз чизиқли ўзгармас коэффициентли бир жинсли системанинг кўринишини унинг хос сонларига қараб соддалаштириш билан шуғулландик. Энди каноник кўринишда ёзилган иккинчи тартибли чизиқли системаларнинг траекторияларини ҳолатлар текислигида ўрганамиз.

2. Иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли системанинг ҳолатлар текислиги. Хос сонлар ҳақиқий ва комплекс бўлган ҳолларни алоҳида текшираамиз.

A. A матрицанинг хос сонлари ҳақиқий, ҳар хил ва нолдан фарқли. Хос сонларни λ_1 ва λ_2 десак, уларга мос келган чизиқли эркин хос векторларни топиш мумкин (9-боб, 4-§ га қаранг). Шунинг учун (10.17) системанинг умумий ечими

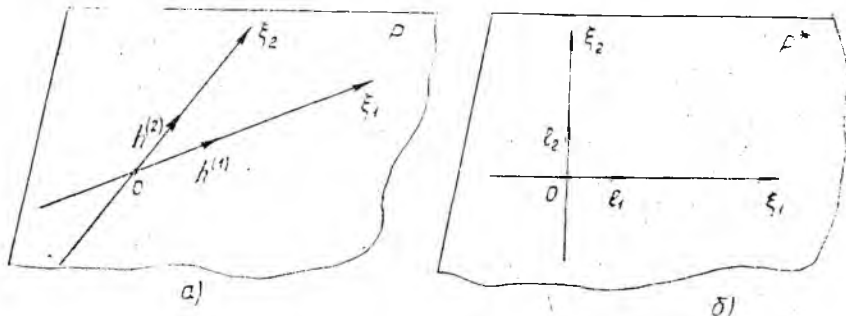
$$x = C_1 h^{(1)} e^{\lambda_1 t} + C_2 h^{(2)} e^{\lambda_2 t} \quad (10.28)$$

кўринишда ёзилади. Уни яна

$$x = \xi_1 h^{(1)} + \xi_2 h^{(2)}. \quad (10.29)$$

$$\text{бунда } \xi_1 = C_1 e^{\lambda_1 t}, \quad \xi_2 = C_2 e^{\lambda_2 t} \quad (10.30)$$

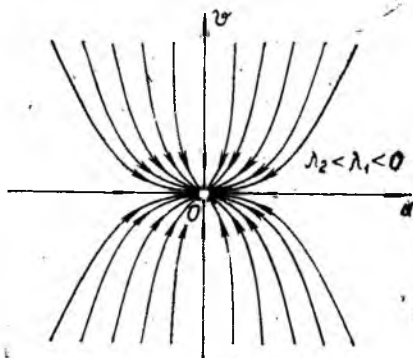
кўринишда $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар бўйича ёйиб ёзиш мумкин. ξ_1 ва ξ_2 сонлар ҳолат текислигида тўғри бурчакли Декарт координаталаридан иборат бўлиши шарт эмас, бу $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар бўйича йўналган ўқларга боғлиқ. Ҳолатлар текислигини P дейлик. Унда ξ_1 ва ξ_2 ўқлар $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар бўйича йўналган бўлади (50-чизма). Аффин алмаштириш ёрдамида P ҳолат текислигини шундай P^* текисликка акслантириш мумкинки, унда $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар ўзаро перпендикуляр e_1 ва e_2 бирлик векторларга ўтади, P текислик-



50 - чизма.

нинг (ξ_1, ξ_2) нуқтаси P^* текисликнинг тўғри бурчакли декарт координаталарига ўтади, яъни P да $x = \xi_1 h^{(1)} + \xi_2 h^{(2)}$ бўлса, P^* да $x = \xi_1 e_1 + \xi_2 e_2$, $e_1 \perp e_2$ бўлади. Кўрилатган ҳолда (10.17) системани каноник кўринишда ёзиш мумкин ((10.18) га қаранг). (10.18) системанинг траекториялари P^* текисликда чизилади, чунки унинг хос векторлари (1,0) ва (0,1) дан иборат.

Энди (10.18) системанинг траекторияларини тасвирлашга ўтамиз. Аввал $|\lambda_1| < |\lambda_2|$ ва $\lambda_2 < \lambda_1 < 0$ ёки $\lambda_2 > \lambda_1 > 0$ тенгсизликлар ўринли бўлсин. (10.30) дан кўришиб турибдики, биринчи чоракда чизилган траекториялар ёрдамида қолган чоракдаги траекторияларни ҳам ёзиш мумкин. Ундан ташқари, $\lambda_2 < \lambda_1 < 0$ бўлган ҳолда $C_1 \neq 0$, $C_2 = 0$ бўлса, $\xi_1 = C_1 e^{\lambda_1 t}$, $\xi_2 = 0$, яъни ξ_1 ўқига эгамиз. Унда $C_1 > 0$ бўлганда ҳаракат ўнгдан чапга, $C_1 < 0$ бўлганда эса чапдан ўнгга бўлади. Бошқача айтганда, $t \rightarrow +\infty$ да C нинг ишорасидан қатъи назар, $\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_1 = \lim_{t \rightarrow +\infty} C_1 e^{\lambda_1 t} = 0$ ва координата бошидан икки томонда ҳаракат шу нуқтага йўналган бўлади. Худди шу хусусият ξ_2 ўқига ҳам тегишли (51-чизма). Энди $C_1 > 0$, $C_2 > 0$ бўлганда, яъни I чоракда траекторияларнинг қавариқлигини текширайлик. Равшанки,



51 - чизма.

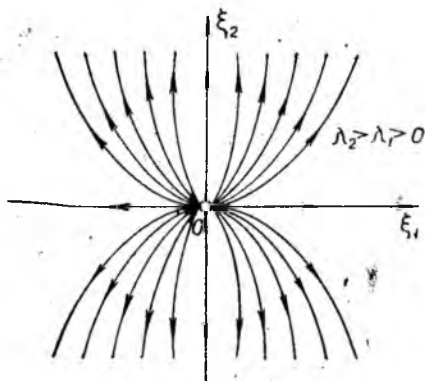
$$\frac{d\xi_2}{d\xi_1} = \frac{C_2}{C_1} (\lambda_2 - \lambda_1) e^{(\lambda_2 - \lambda_1)t},$$

$$\frac{d^2\xi_2}{d\xi_1^2} = \frac{C_2}{C_1} (\lambda_2 - \lambda_1)^2 e^{(\lambda_2 - \lambda_1)t} > 0.$$

Бундан I чоракда траекторияларнинг қавариқлиги пастга қараганлиги келиб чиқади. Ушбу

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{d\xi_2}{d\xi_1} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2}{C_1} (\lambda_2 - \lambda_1) e^{(\lambda_2 - \lambda_1)t} = 0$$

муносабатдан $t \rightarrow +\infty$ траекториялар абсцисса ўқига уриниши чиқади. I чоракда $\frac{d\xi_1}{dt} = C_1 \lambda_1 e^{\lambda_1 t} < 0$, $\frac{d\xi_2}{dt} = C_2 \lambda_2 e^{\lambda_2 t} < 0$ бўлгани учун ξ_1 ва ξ_2 лар t ортиши билан камаяди, ва демак, ҳаракат юқоридан пастга ҳамда ўнгдан чапга йўналган бўлади (51-чизма). Траекториялар чекли вақтда координата бошига кела олмайди. Координата



52 - чизма.

боши берилган система учун ягона мувозанат нуқтасидан иборат бўлиб, у мустақил ечимдир. Қолган чораклардаги траекторияларни шу чизилган траекториялардан уларни ξ_1 ва ξ_2 ўқларига нисбатан симметрик айлантириш ёрдамида ҳосил қиламиз. Шундай қилиб, бутун текисликда траекториялар чизилди дейиш мумкин (51-чизма). $\lambda_2 > \lambda_1 > 0$ бўлганда ҳам худди шу усул билан траекториялар чизилади. Траекториялар аввалгисидан фарқ қилмасан-да, уларда йўналиши тесқари бўлади (52-чизма). Хос сонларнинг $\lambda_2 < \lambda_1 < 0$ қийматларига мос картина (51-чизма) турғун тугун, $\lambda_2 > \lambda_1 > 0$ қийматларига мос картина эса (52-чизма) турғунмас тугун дейлади. Эслатиб ўтамизки, траекториялар $\lambda_2 < \lambda_1 < 0$ бўлганда $t \rightarrow +\infty$ да, $\lambda_2 > \lambda_1 > 0$ бўлганда эса $t \rightarrow -\infty$ да P^* текисликда ξ_1 ўқига уринади; P текисликда бу ҳол λ_1 га мос келган хос векторнинг йўналиши билан боғлиқ бўлади. Айтилган хосса мисоллар қўришда қулайлик туғдиради.

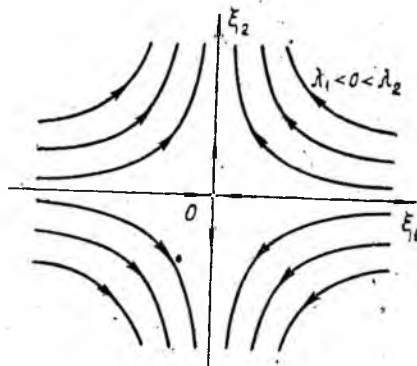
Хос сонлар учун $\lambda_1 < 0 < \lambda_2$ ($\lambda_2 < 0 < \lambda_1$) тенгсизлик ўринли бўлсин дейлик. Бу ҳолда хос сонлар турли ишораларга эга. $\lambda_1 < 0 < \lambda_2$ бўлганда ξ_1 ўқи бўйича ҳаракат координата бошига йўналган бўлиб, ξ_2 ўқи бўйича ҳаракат координата бошидан узоқлашади. Траекторияларни қўриш учун уларни I чоракда қўриш етарли. Аввал қавариқликни текширайлик. $\lambda_2 - \lambda_1 > 0$ бўлгани учун $\frac{d^2\xi_2}{d\xi_1^2} > 0$ бўлади, демак, I чоракда қавариқлик пастга қараган. Шунга ўхшаш ушбу

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{d\xi_2}{d\xi_1} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2}{C_1} (\lambda_2 - \lambda_1) e^{(\lambda_2 - \lambda_1)t} = +\infty.$$

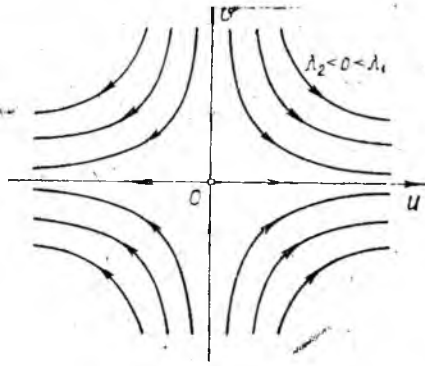
$$\lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{d\xi_2}{d\xi_1} = \lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{C_2}{C_1} (\lambda_2 - \lambda_1) e^{(\lambda_2 - \lambda_1)t} = 0, \quad \lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_1(t) = 0,$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_2(t) = +\infty$$

муносабатларга эгамиз. Бундан I чоракдаги траекториялар параболаларга ўхшашлиги ва уларда ҳаракат ўнгдан чапга ва пастандан юқорига йўналганлиги келиб чиқади (53-чизма). Ассинтириш



53 - чизма.



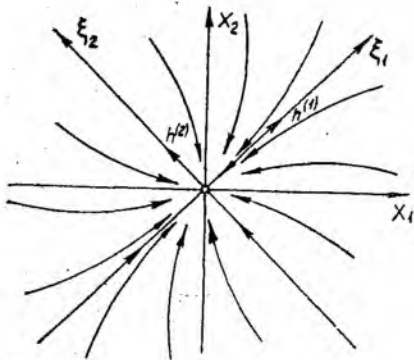
54 - чизма.

ёрдамида траекторияларни бошқа чоракларда ҳам чизамиз. Агар хос сонлар $\lambda_2 < 0 < \lambda_1$ тенгсизликни қаноатлантирса, юқоридаги усул билан яна траекторияларни қуриш мумкин (54-чизма). Ҳар икки ҳолда ҳам ҳосил бўлган картина эгар дейилади.

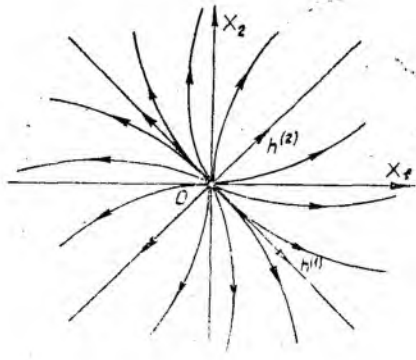
Мисоллар. 1. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = -3x_1 + x_2 \\ \dot{x}_2 = 4x_1 - 3x_2 \end{cases}$$

системанинг траекториялари чизилсин ва мувозанат нуқтаси атрофидаги картина аниқлансин. А матрицани ёзамиз: $A = \begin{pmatrix} -3 & 1 \\ 4 & -3 \end{pmatrix}$. Бу матрицанинг хос сонларини топамиз: $\begin{vmatrix} -3-\lambda & 1 \\ 4 & -3-\lambda \end{vmatrix} = 0$ ёки $(3+\lambda)^2 - 4 = 0$. Бундан $3+\lambda = \pm 2$ ёки $\lambda_1 = -1$, $\lambda_2 = +5$. Равшанки, $\lambda_2 < \lambda_1$, $|\lambda_2| > |\lambda_1|$. Хос сонлар ҳар хил ва манфий бўлгани учун биз *турғун тугунга* эгамиз. Энди шу картинани чизайлик. Унинг учун хос векторларни топиш керак. $\lambda_1 = -1$ га мос хос вектор $h^{(1)} = \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix}$ ушбу. $Ah^{(1)} = (-1) h^{(1)}$ ёки $\begin{pmatrix} -3h_1^{(1)} + h_2^{(1)} \\ 4h_1^{(1)} - 3h_2^{(1)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -h_1^{(1)} \\ -h_2^{(1)} \end{pmatrix}$ системадан топилади. Равшанки, биз $-2h_1^{(1)} + h_2^{(1)} = 0$ тенгламага эгамиз ва ундан $h_1^{(1)} = 1$, $h_2^{(1)} = 2$ деб олиш мумкин. Агар $h_1^{(1)} = -1$, $h_2^{(1)} = -2$ десак ҳам ўша йўналиш чиқарилади. Шунга ўхшаш $\lambda_2 = -5$ хос сонга мос хос вектор топилади:



55 - чизма.



56 - чизма.

$$h^{(2)} = \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix}.$$

Энди текисликда координата бошидан шу векторлар йўналишида тўғри чизиқлар утказамиз. Абсолют қиймати бўйича кичик хос сон $\lambda_1 = -1$ бўлгани учун траекториялар шу хос сонга мос $h^{(1)}$ вектор йўналишига $t \rightarrow +\infty$ да уринади (55-чизма).

2. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = 3x_1 + x_2, \\ \dot{x}_2 = 4x_1 + 3x_2. \end{cases}$$

система учун $A = \begin{pmatrix} 3 & 1 \\ 4 & 3 \end{pmatrix}$ ва хос сонлари $\begin{vmatrix} 3-\lambda & 1 \\ 4 & 3-\lambda \end{vmatrix} = 0$ тенгламадан топилади: $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 5$. $\lambda_1 = 1$ га мос хос вектор $h^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix}$ ва $\lambda_2 = 5$ га мос хос вектор эса $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \end{pmatrix}$ дан ибрат. Хос сонлар турли ва мусбат бўлгани учун биз *турғунмас туғунга* эгамиз. Траекториялар $h \rightarrow -\infty$ да $h^{(1)} = \begin{pmatrix} 1 \\ -2 \end{pmatrix}$ вектор йўналишига координата бошида уринади (56-чизма).

Б) *A* матрицанинг хос сонлари комплекс. Бу ҳолда хос сонлар қўшма комплекс бўлиб, уларни $\lambda = \mu + iv$, $\lambda = \mu - iv$, $v \neq 0$ деб белгилаймиз. v ни десим $v > 0$ деб қараш мумкин. Шу хос сонларга мос хос векторлар ҳам қўшма комплекс бўлади. Агар $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ лар ҳақиқий вектор бўлса, мос хос векторларни h ва \bar{h} деб белгиланади ва бундай аниқланади:

$$h = \frac{1}{2} (h^{(1)} - ih^{(2)}),$$

бунда $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ лар чизиқли эркили, акс ҳолда h ва \bar{h} лар чизиқли боғлиқ бўлар эди. Шунинг учун $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ ҳақиқий векторларни P текисликда хос йўналишлар деб қараш мумкин.

Энди P^* текисликда траекторияларни қурамиз. Қўрилайётган ҳолда берилган системанинг каноник формаси маълум. Уни ёзайлик ((10.25) га қаранг):

$$\begin{cases} \dot{\xi}_1 = \mu \xi_1 - \nu \xi_2, \\ \dot{\xi}_2 = \nu \xi_1 + \mu \xi_2. \end{cases} \quad (10.25)$$

Бу системанинг умумий ечими

$$\begin{cases} \xi_1(t) = Ce^{\mu t} \cos(\nu t + \gamma), \\ \xi_2(t) = Ce^{\mu t} \sin(\nu t + \gamma). \end{cases}$$

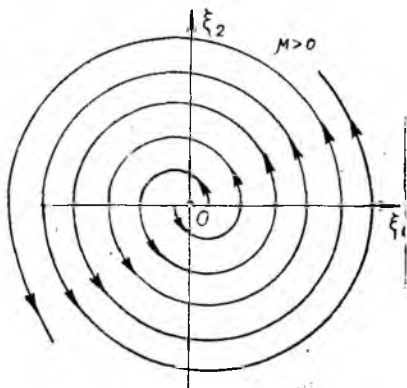
кўринишда ёзилади (C ва γ — ихтиёрлий ўзгармаслар). Унда t ни параметр деб қарасак, биз траекторияларнинг параметрик тенгламасига эгамиз. Уларни қуриш учун қутб координаталарига ўтиш қулайлик туғдиради. Шу мақсадда $\xi_1 = \rho \cos \varphi$, $\xi_2 = \rho \sin \varphi$ (ρ , φ — қутб координаталари) дейлик. Шунинг учун юқорида ёзилган умумий счим

$$\rho = Ce^{\mu t} \quad (C > 0), \quad \varphi = \nu t + \gamma \quad (\nu > 0) \quad (10.31)$$

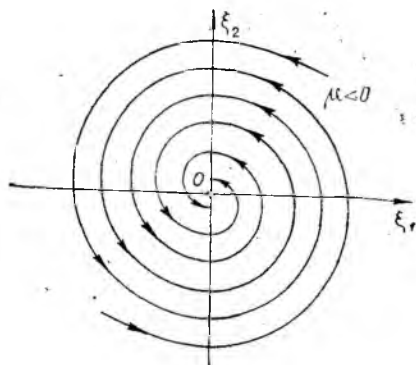
кўринишни олади. Бу муносабатларга кўра t ўсиши билан φ бурчак ҳам ўсади (чунки $\nu > 0$ деб қараямиз). Бошқача айтганда, координата бошидан чиқадиган нур ($\xi_1(t)$, $\xi_2(t)$) нуқтадан ўтиб секундига ν радиан тезлик билан соат стрелкасига қарши йўналишда бурилади. (10.31) дан t ни чиқарамиз:

$$\rho = Ke^{\frac{\mu}{\nu} \varphi}, \quad (10.32)$$

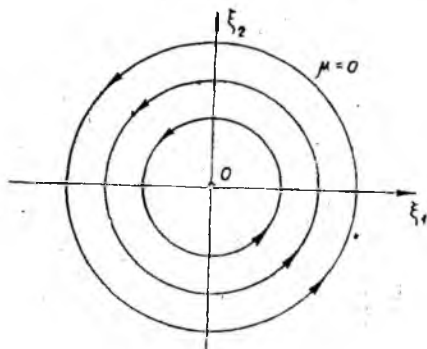
бунда $K = Ce^{-\frac{\mu}{\nu} \gamma} = \text{const}$. Траекторияларнинг кўриниши $\mu > 0$, $\mu < 0$, $\mu = 0$ қийматларга қараб ҳар хил бўлади. $\mu < 0$ бўлсин. $\nu > 0$ бўлгани учун $\lim_{t \rightarrow +\infty} \rho = 0$, чунки $\frac{\mu}{\nu} < 0$ ва $\lim_{t \rightarrow +\infty} \varphi = +\infty$. Демак, $t \rightarrow +\infty$ да ҳолат нуқтаси координата бошига яқинлашади (57-чизма). Ҳосил бўлган картина *турғун фокус* дейилади. Агар $\mu > 0$ бўлса, юқоридаги каби мулоҳазалар ёрдамида *турғунмас фокус* картинасини қуриш мумкин (58-чизма).



57 - чизма.



58 - чизма.



59 - чизма.

Агар $\mu = 0$ бўлса, (10.32) формуладан $\rho = K$ ($K = \text{const}$) келиб чиқади. Бу эса, маркази координата бошида бўлган концентрик айланалардан иборат (59- чизма). Ҳосил бўлган картина марказ деб аталади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = 3x_1 - x_2, \\ \dot{x}_2 = 4x_1 + 3x_2 \end{cases}$$

система учун

$$A = \begin{pmatrix} 3 & -1 \\ 4 & 3 \end{pmatrix} \quad \text{ва} \quad \begin{vmatrix} 3-\lambda & -1 \\ 4 & 3-\lambda \end{vmatrix} = 0 \quad \text{тенгламадан} \quad \lambda = 3 \pm 2i.$$

Демак, $\mu = 3$, $\nu = 2$, $\lambda = 3 + 2i$ хос сон учун хос векторни излаймиз.

$$\begin{pmatrix} 3 & -1 \\ 4 & 3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix} = (3+2i) \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix} \quad \text{ёки} \quad \begin{pmatrix} 3h_1 - h_2 \\ 4h_1 + 3h_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (3+2i)h_1 \\ (3+2i)h_2 \end{pmatrix}.$$

Бундан

$$\begin{cases} 3h_1 - h_2 = 3h_1 + 2ih_1 \\ 4h_1 + 3h_2 = 3h_2 + 2ih_2 \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} -h_2 = 2ih_1 \\ 4h_1 = 2ih_2. \end{cases}$$

Охирги икки тенгликнинг бири иккинчисидан ҳосил қилиниши мумкин. Шунинг учун $h_1 = 1$, $h_2 = -2i$ деб танланса бўлади. Энди $h = \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix}$ векторни бундай тасвирлаймиз:

$$h = \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ -2i \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \left[\begin{pmatrix} 2 \\ 0 \end{pmatrix} - i \begin{pmatrix} 0 \\ 4 \end{pmatrix} \right].$$

Қўринадик, $h^{(1)} = \begin{pmatrix} 2 \\ 0 \end{pmatrix}$, $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 4 \end{pmatrix}$ векторлар изланган бўлиб, улар абсцисса ва ордината ўқлари бўйича йўналгандир. Қўрилаётган мисолда $\mu = 3 > 0$ бўлгани учун биз *турғунмас фокус* картинасига эгамиз.

2. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = -2x_1 + 10x_2, \\ \dot{x}_2 = -x_1 \end{cases}$$

система учун

$$A = \begin{pmatrix} -2 & 10 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \quad \text{ва} \quad \lambda_{1,2} = -1 \pm 3i, \quad \mu = -1 < 0, \quad \nu = 3.$$

Аввало биз $\mu < 0$ бўлганидан *турғун фокус* картинасига эгамиз. Энди хос векторларни топайлик. Содда ҳисоблашлар кўрсатадиги,

$$\begin{pmatrix} -2 & 10 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix} = (-1+3i) \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix},$$

ёки

$$\begin{cases} -2h_1 + 10h_2 = -h_1 + 3ih_1, \\ -h_1 = -h_2 + 3ih_2 \end{cases}$$

ёки

$$\begin{cases} (-1 - 3i) h_1 + 10h_2 = 0, \\ h_1 + (-1 + 3i) h_2 = 0. \end{cases}$$

Охирги икки тенглик ўзаро эквивалент. Шунинг учун $h_1 = 10$, $h_2 = 1 + 3i$ деб таълиниши мумкин. Энди $h = \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix}$ вектор учун қуйидагига эгамиз:

$$h = \begin{pmatrix} h_1 \\ h_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 10 \\ 1 + 3i \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \left[\begin{pmatrix} 20 \\ 2 \end{pmatrix} - i \begin{pmatrix} 0 \\ 6 \end{pmatrix} \right].$$

Бундан ҳақиқий хос векторлар сифатида

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} 20 \\ 2 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 6 \end{pmatrix}$$

векторларни, ёки бари бир,

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} 10 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

векторни олиш мумкин.

В) *A* матрицанинг хос сонлари тенг ва нолдан фарқли. *A* матрицанинг хос сонини λ дейлик. Унга мос хос векторлар учун икки хил ҳол юз бериши мумкин:

1-ҳол. *P* текисликда шундай иккита чизиқли эрки $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар мавжудки, улар учун ушбу

$$Ah^{(1)} = \lambda h^{(1)}, \quad Ah^{(2)} = \lambda h^{(2)} \quad (10.33)$$

тенгликлар ўринли.

2-ҳол. *P* текисликда шундай иккита чизиқли эрки $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ векторлар мавжудки, улар учун ушбу

$$Ah^{(1)} = \lambda h^{(1)}, \quad Ah^{(2)} = \lambda h^{(2)} + h^{(1)} \quad (10.34)$$

тенгликлар ўринли.

Шу (10.33) ёки (10.34) тенгликларни қаноатлантирадиган $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ чизиқли эрки векторларнинг (базиснинг) мавжудлигини кўрсатамиз.

$h^{(1)}$ — *A* матрицанинг хос вектори бўлиб, $h^{(2)}$ — унга коллинеар бўлмаган ихтиёрий вектор бўлсин. У ҳолда

$$Ah^{(1)} = \lambda h^{(1)} \quad \text{[ва} \quad Ah^{(2)} = \alpha h^{(1)} + \beta h^{(2)}$$

тенгликларга эгамиз. Улардан $h^{(1)}$ ва $h^{(2)}$ ларни топиш учун система сифатида фойдаланиш мумкин. Бу системанинг матрицаси

$$\begin{pmatrix} \lambda & 0 \\ \alpha & \beta \end{pmatrix}$$

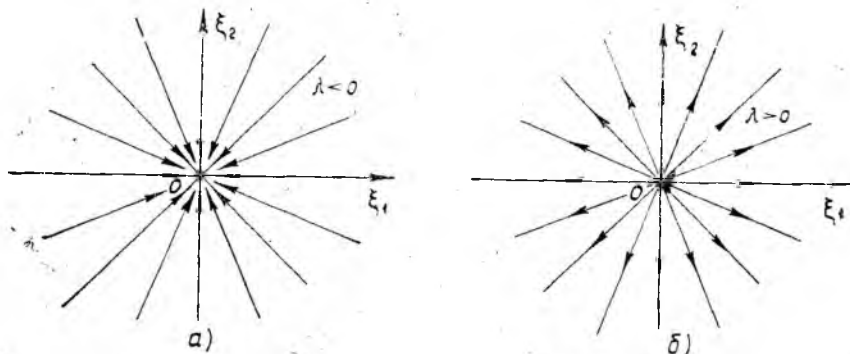
бўлиб, хос сонлари λ ва β дан иборат. Шунинг учун $\beta = \lambda$. Агар $\alpha = 0$ бўлса, (10.33) тенгликларга эгамиз. $\alpha \neq 0$ бўлганда эса (10.34) тенгликларда $h^{(1)}$ векторни унга коллинеар $\alpha h^{(1)}$ билан алмаштирамыз. Шу билан (10.33) ёки (10.34) ларни қаноатлантирадиган базис векторларнинг мавжудлиги исбот этилди.

1- ҳолда умумий ечим

$$x = C_1 h^{(1)} e^{\lambda t} + C_2 h^{(2)} e^{\lambda t} = x^0 e^{\lambda t} \quad (10.35)$$

кўринишда ёзилади.

Бу ечим учун $x(0) = x^0$. Биз $\lambda \neq 0$ ҳолни кўраётганимиз учун (10.35) ечим координата босқидан чиқадиган ярим тўғри чизиқларни ифодалайди. Уларда ҳаракат $\lambda < 0$ бўлганда координата бошига йўналган бўлиб, $\lambda > 0$ бўлганда эса йўналиш бунинг акси бўлади (60- чизма).



60- чизма.

Юқорида кўрилган ҳолларда [$\lambda < 0$ бўлганда *турғун туғилма тугун*. $\lambda > 0$ бўлганда эса *турғунмас туғилма тугун* картиналарига эгамиз.

2- ҳолда умумий ечим

$$x = C_1 h^{(1)} e^{\lambda t} + C_2 (h^{(1)} t + h^{(2)}) e^{\lambda t}$$

кўринишда ёзилади. Буни яна базислар бўйича ёйиб ёзиш ҳам мумкин:

$$x = (C_1 + C_2 t) e^{\lambda t} h^{(1)} + C_2 e^{\lambda t} h^{(2)}.$$

Бундан P текислигида траекториялар тенгламасини топамиз:

$$\xi_1 = (C_1 + C_2 t) e^{\lambda t}, \quad \xi_2 = C_2 e^{\lambda t}. \quad (10.36)$$

Бу траекторияларни P^* текисликда қурамыз.

Аввал $\lambda < 0$ бўлсин. (10.36) формулалардан C_1 ни $-C_1$ га, C_2 ни $-C_2$ га алмаштирсак, координата бошига нисбатан симметрия ҳосил бўлади. Шунинг учун траекторияларни юқори ярим текисликда чизамиз. Сўнгра ундан пастки ярим текисликдаги траекторияларни ҳосил қилиш мумкин.

Дастлаб $C_2 = 0$, $C_1 \neq 0$ дейлик. У ҳолда (10.36) дан $\xi_1 = C_1 e^{\lambda t}$, $\xi_2 = 0$. Бундан $\lambda < 0$ бўлгани учун $C_1 < 0$ бўлганда чап ярим абсцисса, ўқига $C_1 > 0$ бўлганда эса ўнг ярим абсцисса ўқига

траектория сифатида эгамиз. Чап ярим ўқда ҳаракат чапдан ўнгга, ўнг ярим ўқда эса ўнгдан чапга йўналган бўлади.

Энди $C_1 = 0$, $C_2 > 0$ бўлсин. (10.36) дан ушбуга

$$\xi_1 = C_2 t e^{\lambda t}, \quad \xi_2 = C_2 e^{\lambda t}, \quad C_2 > 0 \quad (10.37)$$

эгамиз. Агар $t = 0$ бўлса, бундан $(0, C_2)$ нуқтани топамиз. Энди t ўзгарувчи $t > 0$ қийматларни қабул қила бошласа, (ξ_1, ξ_2) нуқтанинг ҳаракатини, ва демак, траекториясини аниқлаймиз. Албатта, (10.37) дан кўришиб турибдики, t нинг нолга етарли яқин қийматларида $\xi_1 > 0$, $\xi_2 > 0$ ва (ξ_1, ξ_2) нуқта $(0, C_2)$ нуқтадан ўнгга ҳаракат қилиб, I чоракка киради. Куйидаги

$$\frac{d\xi_2}{d\xi_1} = \frac{\lambda}{1 + \lambda t}$$

ифода t нинг нолга етарли яқин қийматларида манфий (чунки $\lambda < 0$). Шунинг учун $\xi_2(t)$ функция аввал камаюзчи функция каби ўзини тутати. Бу хосса $t = 0$ дан $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ гача давом этади. Аммо

$(0, -\frac{1}{\lambda})$ интервалда

$$\begin{aligned} \frac{d^2 \xi_2}{d\xi_1^2} &= \frac{d}{d\xi_1} \left(\frac{d\xi_2}{d\xi_1} \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{d\xi_2}{d\xi_1} \right) \cdot \frac{1}{\frac{d\xi_1}{dt}} = -\frac{\lambda^2}{(1 + \lambda t)^2} \cdot \frac{1}{C_2 e^{\lambda t} (1 + \lambda t)} = \\ &= -\frac{\lambda^2}{C_2 (1 + \lambda t)^3 e^{\lambda t}} \end{aligned}$$

бўлгани учун шу интервалда қавариқлик юқорига қараган бўлади.

Равшанки, $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ моментга мос нуқтада траекторияга ўтказилган уринма вертикал. Шундай қилиб, $(0, C_2)$ нуқтадан $t = 0$ да ҳаракат бошланиб, I чоракда чапдан ўнгга ва юқоридан пастига йўналган бўлади, бу ҳаракат $(\xi_1(t_*), \xi_2(t_*)) = \left(-\frac{C_2}{\lambda} e^{-1}, C_2 e^{-1}\right)$ нуқтагача давом этади.

Ниҳоят, $t > -\frac{1}{\lambda}$ бўлганда нуқтанинг ҳаракатини ўрганамиз. (10.37) га кўра $\lambda < 0$ бўлгани учун ξ_1 функция камаюзчи. Бу хосса t нинг барча $t > 0$ қийматларида тўғри. Энди ξ_1 нинг t бўйича ҳосиласини ҳисоблаймиз:

$$\frac{d\xi_1}{dt} = C_2 e^{\lambda t} (1 + \lambda t).$$

Бундан

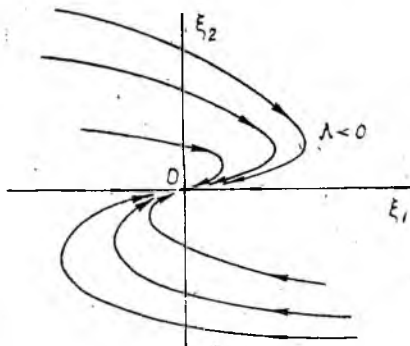
$$\frac{d\xi_1}{dt} \begin{cases} > 0, \text{ агар } 0 \leq t < -\frac{1}{\lambda}, \\ < 0, \text{ агар } t > -\frac{1}{\lambda}. \end{cases}$$

Демак, $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ моментдан бoshлаб, (ξ_1, ξ_2) нуқта ўнгдан чапга ва юқоридан пастга ҳаракат қилади. Қуйидаги лимитларни ҳисоблаймиз (Лопиталь қондасини қўлланиб):

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_1(t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} C_2 t e^{\lambda t} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2 t}{e^{-\lambda t}} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2}{-\lambda e^{-\lambda t}} = 0;$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_2(t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} C_2 e^{\lambda t} = 0.$$

Бундан кўринадики, (ξ_1, ξ_2) нуқта вақт $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ дан ортиб борган сари координата бoshига яқинлаб боради ва $t \rightarrow +\infty$ да ξ_1 ўқига нуқтанинг траекторияси уринади (61-чизма). Траекториянинг $(-\frac{1}{\lambda}, +\infty)$ интервалга мос келган бўлагининг қавариқлиги пастга қараган. Бунинг тўғрилиги $(-\frac{1}{\lambda}, +\infty)$ интервалда $\frac{d^2 \xi_2}{d \xi_1^2} > 0$ эканидан келиб чиқади.

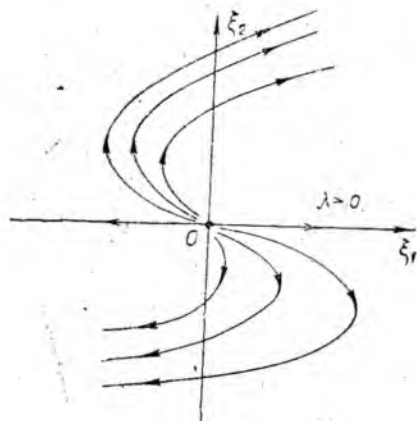


61 - чизма.

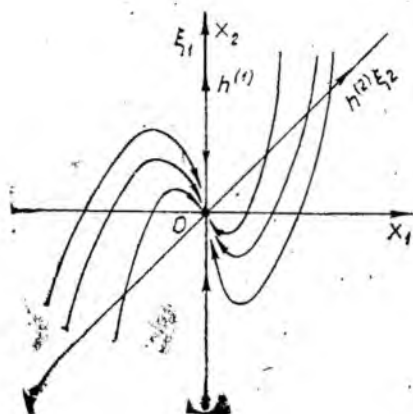
Энди $t < 0$ бўлганда траекторияни текширайлик. Равшанки, бу ҳолда t ўзгарувчи 0 дан $-\infty$ га камайиб борса, нуқта ҳам орқага, яъни ўнгдан чапга ва пастдан юқорига II чоракда ҳаракат қилади. (10.37) га кўра ўнгдан чапга пастдан юқорига қараганда тезроқ ҳаракат қилади (61-чизма). Энди агар C_2 га барча мусбат қийматлар берсак, тегишли траекториялар юқори ярим текисликни тўла қоплайди (61-чизма).

Агар (10.36) формулаларда C_1 ихтиёрий бўлса ҳам худди шу мулоҳазалар ўринли бўлади, яъни $(C_1 + C_2 t) e^{\lambda t}$ ва $C_2 t e^{\lambda t}$ функцияларнинг дифференциал хоссалари бир хил. Хусусан, бу ҳолда ҳаракат (C_1, C_2) нуқтадан бошланади. $(-\infty, -\frac{C_2 + \lambda C_1}{\lambda C_2})$ интервалда қавариқлик юқорига, $(-\frac{C_2 + \lambda C_1}{\lambda C_2}, +\infty)$ интервалда эса пастга қараган бўлади. C_1 ва $C_2 > 0$ ларга ихтиёрий қийматлар берсак, мос равишда қурилган траекториялар юқори ярим текисликни тўлдирди.

Агар $C_2 < 0$ ва C_1 — ихтиёрий ўзгармаслар учун юқоридагидек мулоҳазалар юритсак, пастки ярим текисликда траекториялар қурилади. Шундай қилиб, F^* текисликни тўла қоплайдиган траекториялар чизилади (61-чизма). Бу ҳолда биз турғун туғилма туғун картинасига эгамиз. Агар $\lambda > 0$ бўлса ҳам мулоҳазалар ўхшаш (62-чизма). Бунда турғунмас туғилма туғун картинаси қурилади.



62 - чизма.



63 - чизма.

Мисол. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = -x_1 \\ \dot{x}_2 = x_1 - x_2 \end{cases}$$

система учун

$$A = \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \quad \text{ва} \quad \lambda_1 = \lambda_2 = -1.$$

Содда ҳи соблешлар ёрдамида топамиз:

$$\begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix} = (-1) \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix} \quad \text{ёки} \quad \begin{pmatrix} -h_1^{(1)} \\ h_1^{(1)} - h_2^{(1)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -h_1^{(1)} \\ -h_2^{(1)} \end{pmatrix}.$$

Бундан $h_1^{(1)} = 0$, $h_2^{(1)} = 1$, ($h_2^{(1)}$ — ихтиёрийлигидан). Демак,

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix}$$

вектори ушбу

$$\begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix} = (-1) \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix}$$

тенгликдан топилади. Уни соддалаштирсак,

$$\begin{pmatrix} -h_2^{(2)} \\ h_1^{(2)} - h_2^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} + 1 \end{pmatrix}$$

тенгликка келади. Бундан $h_1^{(2)} = 1$, $h_2^{(2)} = 1$, ($h_2^{(2)}$ — ихтиёрийлигидан). Демак, $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$. Шундай қилиб, базис сифатида $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ва $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ векторларга эгамиз. $\lambda = -1$ бўлгани учун бу базислар асосида турғун туғилма тугун картинасини чизамиз (63- чизма).

Г) *A* матрицанинг хос сонларидан камида биттаси нолга тенг. Бунда икки ҳолни алоҳида кўрамиз.

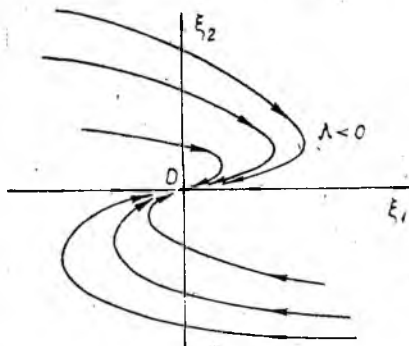
1- ҳол. Фақат битта хос сон нолга тенг, хусусан, $\lambda_1 \neq 0$, $\lambda_2 = 0$ бўлсин. Бу ҳолда ечимни

Демак, $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ моментдан босшлаб, (ξ_1, ξ_2) нуқта ўнгдан чапга ва юқоридан пастга ҳаракат қилади. Қўйидаги лимитларни ҳисоблаймиз (Лопиталь қондасини қўлланиб):

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_1(t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} C_2 t e^{\lambda t} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2 t}{e^{-\lambda t}} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_2}{-\lambda e^{-\lambda t}} = 0;$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \xi_2(t) = \lim_{t \rightarrow +\infty} C_2 e^{\lambda t} = 0.$$

Бундан кўринадики, (ξ_1, ξ_2) нуқта вақт $t_* = -\frac{1}{\lambda}$ дан ортиб борган сари координата босшига яқинлаб боради ва $t \rightarrow +\infty$ да ξ_1 ўқига нуқтанинг траекторияси уринади (61-чизма). Траекториянинг $(-\frac{1}{\lambda}, +\infty)$ интервалга мос келган бўлагининг қавариқлиги пастга қараган. Бунинг тўғрилиги $(-\frac{1}{\lambda}, +\infty)$ интервалда $\frac{d^2 \xi_2}{d\xi_1^2} > 0$ эканидан



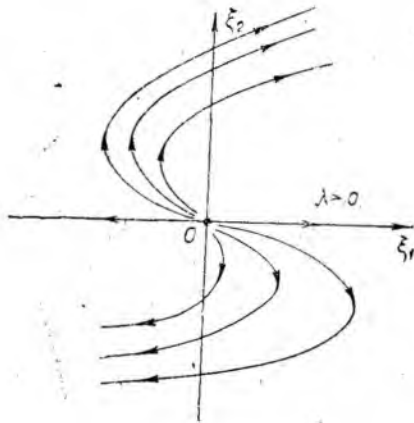
61 - чизма.

келиб чиқади.

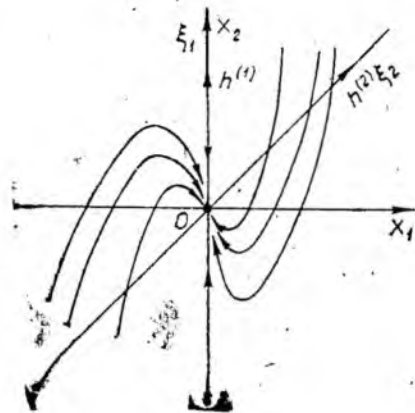
Энди $t < 0$ бўлганда траекторияни текширайлик. Равшанки, бу ҳолда t ўзгарувчи 0 дан $-\infty$ га камайиб борса, нуқта ҳам орқага, яъни ўнгдан чапга ва пастдан юқорига II чоракда ҳаракат қилади. (10.37) га кўра ўнгдан чапга пастдан юқорига қараганда тезроқ ҳаракат қилади (61-чизма). Энди агар C_2 га барча мусбат қийматлар берсак, тегишли траекториялар юқори ярим текисликни тўла қоплайди (61-чизма).

Агар (10.36) формулаларда C_1 ихтиёрий бўлса ҳам худди шу мулоҳазалар ўринли бўлади, яъни $(C_1 + C_2 t) e^{\lambda t}$ ва $C_2 t e^{\lambda t}$ функцияларнинг дифференциал хоссалари бир хил. Хусусан, бу ҳолда ҳаракат (C_1, C_2) нуқтадан бошланади. $(-\infty, -\frac{C_2 + \lambda C_1}{\lambda C_2})$ интервалда қавариқлик юқорига, $(-\frac{C_2 + \lambda C_1}{\lambda C_2}, +\infty)$ интервалда эса пастга қараган бўлади. C_1 ва $C_2 > 0$ ларга ихтиёрий қийматлар берсак, мос равишда қурилган траекториялар юқори ярим текисликни тўлдиради.

Агар $C_2 < 0$ ва C_1 — ихтиёрий ўзгармаслар учун юқоридагидек мулоҳазалар юритсак, пастки ярим текисликда траекториялар қурилади. Шундай қилиб, F^* текисликни тўла қоплайдиган траекториялар чизилади (61-чизма). Бу ҳолда биз *турғун туғилма тугун* картинасига эгамиз. Агар $\lambda > 0$ бўлса ҳам мулоҳазалар ўхшаш (62-чизма). Бунда *турғунмас туғилма тугун* картинаси қурилади.



62 - чизма.



63 - чизма.

Мисол. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = -x_1 \\ \dot{x}_2 = x_1 - x_2 \end{cases}$$

система учун

$$A = \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \quad \text{ва} \quad \lambda_1 = \lambda_2 = -1.$$

Содда ҳи соблгшлар ёрдамида топамиз:

$$\begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix} = (-1) \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix} \quad \text{ёки} \quad \begin{pmatrix} -h_1^{(1)} \\ h_1^{(1)} - h_2^{(1)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -h_1^{(1)} \\ -h_2^{(1)} \end{pmatrix}.$$

Бундан $h_1^{(1)} = 0$, $h_2^{(1)} = 1$, ($h_2^{(1)}$ — ихтиёрийлигидан). Демак,

$$h^{(1)} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad h^{(2)} = \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix}$$

вектори ушбу

$$\begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix} = (-1) \begin{pmatrix} h_1^{(2)} \\ h_2^{(2)} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} h_1^{(1)} \\ h_2^{(1)} \end{pmatrix}$$

тенгликдан топилади. Уни соддалаштирсак,

$$\begin{pmatrix} -h_2^{(2)} \\ h_1^{(2)} - h_2^{(2)} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -h_2^{(2)} \\ h_2^{(2)} + 1 \end{pmatrix}$$

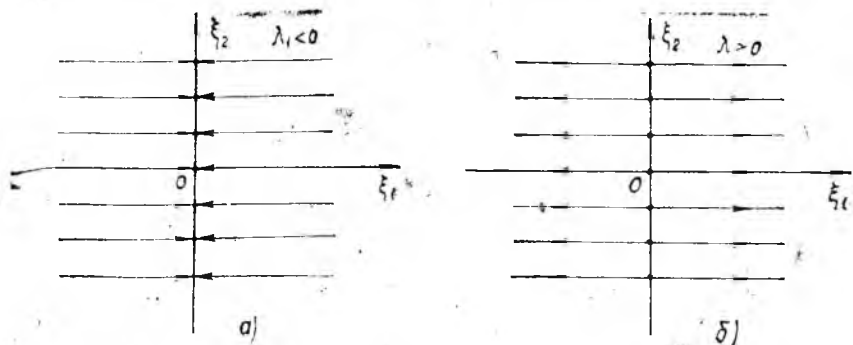
тенгликка келади. Бундан $h_1^{(2)} = 1$, $h_2^{(2)} = 1$, ($h_2^{(2)}$ — ихтиёрийлигидан). Демак, $h^{(2)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$. Шундай қилиб, базис сифатида $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ва $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$ векторларга эгамиз. $\lambda = -1$ бўлгани учун бу базислар асосида тургун туғилма тугун картинасини чизамиз (63-чизма).

Г) A матрицанинг хос сонларидан камида биттаси нолга тенг. Бунда икки ҳолни алоҳида кўрамиз.

1-ҳол. Фақат битта хос сон нолга тенг, хусусан, $\lambda_1 \neq 0$, $\lambda_2 = 0$ бўлсин. Бу ҳолда ечимни

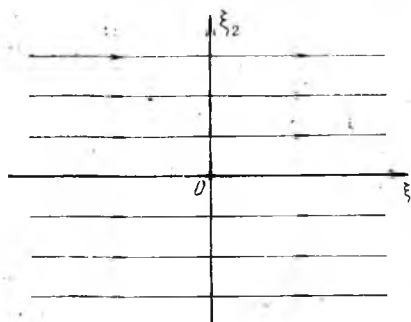
$$x = \xi_1 h^{(1)} + \xi_2 h^{(2)}$$

кўринишда ёзилади ва $\xi_1 = C_1 e^{\lambda_1 t}$, $\xi_2 = C_2 = \text{const}$. Агар $\lambda_1 < 0$ бўлса, ҳаракат $\xi_2 = C_2$ горизонтал чизиғи бўйлаб, ҳар икки томондан ξ_2 ўқига томон йўналган бўлади. ξ_2 ўқининг, яъни $\xi_1 = 0$ тўғри чизиғининг ҳамма нуқталари мувозанат ҳолатидан иборат (64-чизма, а).



64 - чизма.

Агар $\lambda_1 > 0$ бўлса, ҳаракат юқоридагига қараганда тескари йўналган бўлади (64-чизма, б). Бу ҳолда ҳам $\xi_1 = 0$ тўғри чизиғи мувозанат ҳолати бўлади. Ҳар икки ҳолда ҳам $\xi_1 = 0$ бўлганда $x = C_2 h^{(2)} =$



65 - чизма.

$= \text{const}$ га эгамиз. Бундан юқоридаги фикримизнинг далили кўришиб турибди.

2-ҳол. Икки хос сон ҳам нолга тенг. Бу ҳолда ечим 1) $x = C_1 h^{(1)} + C_2 h^{(2)} = \text{const}$ каби ёзилади. Биз P текислиқнинг барча нуқталари мувозанат нуқтаси бўлган ҳолга эгамиз. Бу A матрицанинг барча элементлари нолга тенг бўлгандагина содир бўлади.

2) $x = (C_1 + C_2 t) h^{(1)} + C_2 h^{(2)}$, $\xi_1 = C_1 + C_2 t$, $\xi_2 = C_2$ каби ёзилади.

Агар $C_2 = 0$ бўлса ξ_1 ўқи мувозанат нуқталаридан иборат бўлади. ξ_1 ўқдан юқорида $C_2 > 0$ ва ҳаракат чапдан ўнгга, пастда эса $C_2 < 0$ ва ҳаракат ўнгдан чапга йўналган бўлади (65-чизма).

5-§. АВТОНОМ СИСТЕМАНИНГ ҲОЛАТ ТЕЗЛИГИ ВЕКТОРИНИНГ ҲАРАКАТИ ҲАҚИДА

Мазкур параграфда иккинчи тартибли автоном системаларни ўрганишда муҳим роль ўйнайдиган ҳолат тезлиги векторининг ҳаракатини текшираемиз. Бу вектор вақт ўтиши билан, умуман айтганда, e у ёки бу йўналишда бурилади, узунлигини ҳам ўзгартиради.

(10.2) системани кўрайлик. Унда $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix}$ вектор ҳолат тезлиги векторидир. Унинг модули ҳар бир моментда

$$|x| = \sqrt{(x_1)^2 + \dots + (x_n)^2} = \sqrt{\sum_{j=1}^n f_j^2(x)}$$

формула билан аниқланади. Энди $n = 2$ бўлганда x векторнинг аргументи вақт ўтиши билан бўлиши текшираемиз. Унинг аргументини $\alpha = \arg x$ деб белгилаймиз. Бу функция ихтиёрий t учун узлуксиз. Агар $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ функциялар узлуксиз дифференциалланувчи бўлиб, $(x_1)^2 + (x_2)^2 \neq 0$ бўлса, у ҳолда функция ҳам (t бўйича) узлуксиз дифференциалланувчи бўлади. Кейинги мулоҳазаларда шу шарт бажарилган деб фараз этамиз.

Юқоридаги белгига кўра

$$\cos \alpha = \frac{f_1}{\sqrt{f_1^2 + f_2^2}} \quad \sin \alpha = \frac{f_2}{\sqrt{f_1^2 + f_2^2}}$$

Содда ҳисблашлар ёрдамида $\cos \alpha$ ва $\sin \alpha$ ларни дифференциаллаб, топамиз:

$$\frac{d}{dt} (\cos \alpha) = -\sin \alpha \frac{d\alpha}{dt} = \frac{f_2(f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2)}{(f_1^2 + f_2^2)^{3/2}} = \sin \alpha \frac{f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2}{f_1^2 + f_2^2},$$

$$\frac{d}{dt} (\sin \alpha) = \cos \alpha \frac{d\alpha}{dt} = \frac{f_1(f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2)}{(f_1^2 + f_2^2)^{3/2}} = \cos \alpha \frac{f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2}{f_1^2 + f_2^2}.$$

Бу мунсабатлардан ихтиёрий t моментда $\sin \alpha$ ва $\cos \alpha$ лардан камида биттаси нолдан фарқли. Шунинг учун қуйидаги

$$-\sin \alpha \frac{d\alpha}{dt} = -\sin \alpha \frac{f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2}{f_1^2 + f_2^2},$$

$$\cos \alpha \frac{d\alpha}{dt} = \cos \alpha \frac{f_1\dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2}{f_1^2 + f_2^2}$$

тенгликлардан бирортасида ё $\sin \alpha$ га, ё $\cos \alpha$ га қисқартириш мумкин. Натижада изланган формулага келамиз:

$$\frac{d\alpha}{dt} = \frac{d}{dt} \arg x = \frac{x_1 \ddot{x}_2 - \ddot{x}_1 x_2}{x_1^2 + x_2^2} = \frac{f_1 \dot{f}_2 - \dot{f}_1 f_2}{f_1^2 + f_2^2}. \quad (10.37)$$

Бу формула бўйича баъзи системалар учун ҳолат тезлик векторини ўрганаемиз.

ТУРГУНЛИК НАЗАРИЯСИ ЭЛЕМЕНТЛАРИ

1-§. ТУРГУНЛИК ҲАҚИДА

1. Қисқача тарихий маълумот. Оддий дифференциал тенгламаларни интеграллашнинг элементар методлари XVIII асрда ўз раvнақини топган классик математик анализдан мерсс бўлиб қолди. Тенгламаларни кгадратураларда интеграллаш билан шуғулланиш И. Ньютон, Г. Лейбниц ишларидан босланиб, XIX асрнинг иккинчи ярмида С. Ли ишлари билан якунланди. XIX асрнинг биринчи ярмида дифференциал тенгламаларнинг умумий назарияси*) сўнгра дифференциал тенгламаларни тақрибий интеграллаш методлари ривожлантирилди. Бу борада Пикарнинг кетма-кет яқинлашиш методидан кенг фойдалаёилди. Амалий математиканинг зарурати билан яратилган тақрибий интеграллаш методлари мутахассисларни қаноатлантирмас эди, чунки ҳар бир Ксши масаласи битта нуқтадан ўтадиган интеграл чизиқни тақрибий ясашдан иборат бўлиб, янги нуқта учун ҳиссблашларни тақрирлашга тўғри келар эди. Шунинг учун ҳам бу усул билан дифференциал тенгламаларнинг умумий назариясини ривожлантириш мумкин эмас эди.

XIX асрнинг охирларида дифференциал тенгламаларнинг умумий назариясини раvожлантириш йўлида янги методлар яратилди. Бу методлар биргаликда «дифференциал тенгламаларнинг сифат назарияси» деб аталиб, А. Пуанкаре, А. М. Ляпунов номи билан чамбарчас боғланган. А. Пуанкаре нормал дифференциал тенгламани (системани) интегралламасдан, унинг ўнг тсмсига қараб интеграл чизиқларнинг хсссаларини ўрганишдек умумий масалани ўртага ташлади. Бу масала дифференциал тенгламалар сифат назариясининг асссий масаласи ҳиссбланади.

Дифференциал тенгламаларнинг сифат назарияси жуда кенг бўлиб, биз ҳаракатнинг турғунлиги масаласинигина ўрганамиз.

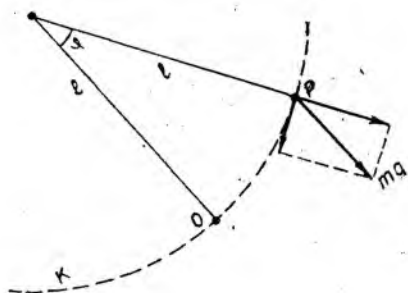
2. Турғунлик. Турғунлик тушунчаси ҳаётда ҳар қадамда учрайди, масалан, велосипедчи ҳаракатини олайлик, у ҳаракати давсмида йиқилмаслик учун рулни гоҳ чапга, гоҳ ўнгга буриб туришга мажбур бўлади. Шунга ўхшаш, дорбсз арқсн устида юраётганда ўз мувобанатини сақлаш учун қўлидаги лангар чўпини қимиралиб туради.

*) Дифференциал тенгламаларнинг умумий назариясини яратишда О. Коши, А. Пуанкаре, П. Пенлеве, Э. Пикар, Э. Линделёфларнинг қилган ишлари, асссий ролни ўйнаган.

Ҳар икки мисолда баён этилган жараён ҳам турғунлик тушунчаси билан бəғланган бўлиб, ҳаракат бирида велосипед рули билан, иккинчисида лангар чўп билан бошқарилиб туради. Агар шу бошқариш бўлмаса, велосипедчи ҳам, дорбоз ҳам албатта йўқилади*).

• * Велосипедчи ва дорбознинг ҳаракати дифференциал тенглама билан ифодаланиши мумкин, шунингдек, кўплаб қурилмаларнинг (машиналарнинг, асбобларнинг ва бошқаларнинг) иши ҳам дифференциал тенгламалар билан тавсифланади. Ҳамма ҳолда ҳам маъноси бўйича ўша тенгламалар чексиз кўп ечимга эга бўлса-да, тегишли жараён бирор битта ечимга мос келади. Унда мос жараённи *режим* деб юритилади. Гарчи бошланғич қийматлар шу режимга мос келмаса-да, жараён етарли узоқ давом этса, бошланғич қийматлар ўз мавқеини йўқотади ва қурилма ўз ишини маълум режимга тушириб олади. Бу режимни *стационар режим* дейилади. Мисол сифатида скаляр $x = f(x)$ тенглама учун мувозанат ҳолатининг турғунлигини, иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли системалардаги турғун, турғун фокус ва турғун туғилма ҳолларни келтириш мумкин. Бундан ташқари, биз қуйида математик маятник ва соат маятниги ҳаракатларини шу нуқтаи назардан тушунтираемиз.

*** Математик маятник қуйидагидан иборат: массаси m га тенг бўлган P нуқта ўз оғирлик кучи таъсирида l радиусли K айлана бўйлаб ҳаракат қилади, бу айлана вертикал текисликда жойлашган. l — маятникнинг узунлиги дейилади. K айланада координата киритамиз, унинг энг пастки нуқтасини координата боши деб ҳисоблаймиз. P нуқтанинг ўзгарувчи координатасини $\varphi = \varphi(t)$, $\varphi(t_0) = \varphi_0$, $0 < \varphi_0 \leq \pi$ деб белгилаймиз. Шу нуқта $F = mg$ — оғирлик кучи таъсирида бўлади. Маълумки, $F = mg$ куч вертикал йўналган. Бу кучни икки ташкил этувчига ажратиш мумкин: бири K айлана нормали бўйича йўналган бўлиб, иккинчиси айлана уринмаси бўйлаб йўналган. Охирги ташкил этувчи — $mg \sin \varphi$ (бунда мусбат йўналиш φ бурчагининг ўсишига мос қилиб олинади). Агар ишқаланиш ва ҳавонинг қаршилиги ҳисобга олинмаса, математик маятник тенгламаси Ньютон қонунига асосан қуйидагича (66-чизма) ёзилади:



66 - чизма.

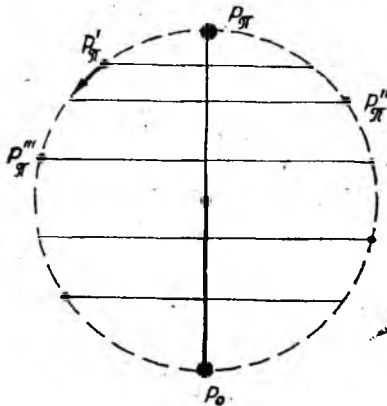
* Қелтирилган жараёнлар «Оптимиал бошқариш» курсида кўрилиши мумкин. Аммо велосипед рулини ёки лангар чўпнинг маълум ҳолатига мос келган ҳаракатни ўрганиш турғунлик тушунчаси билан бəғланган.

$$m\ddot{\varphi} = -mg \sin \varphi$$

ёки

$$l\ddot{\varphi} + g \sin \varphi = 0. \quad (11.1)$$

Бу иккинчи тартибли чизиқли бўлмаган дифференциал тенгламадан иборат. Янги ўзгарувчиларни киритиб, уни иккинчи тартибли нормал автоном система кўринишида ёзайлик ($\varphi = \varphi_1$, $\dot{\varphi} = \varphi_2$):



$$\begin{cases} \varphi_1 = \varphi_2, \\ \varphi_2 = -\frac{g}{l} \sin \varphi_1. \end{cases} \quad (11.2)$$

(11.2) системанинг мувозанат ҳолати

$$\begin{cases} \varphi_2 = 0, \\ \sin \varphi_1 = 0 \end{cases} \quad (11.3)$$

тенгламалардан аниқланади. Шу (11.3) системанинг ечимлари $(k\pi, 0)$ (k — бутун сон) кўринишида бўлади. Агар $k=0$, $k=1$ бўлса, биз ушбу

67 - чизма.

$(0,0)$ ва $(\pi, 0)$

икки мувозанат ҳолатига (нуқтасига) эга бўламиз. Улардан биринчиси маятникнинг энг қуйи P_0 ҳолатига (координата боши), иккинчиси энг юқори P_π ҳолатига мос келади (67-чизма). Назарий жиҳатдан математик маятник P_π ҳолатда туриши мумкин. Аммо P'_π нуқта ўрнига унга K айлана бўйича исталганча яқин турган P''_π нуқтани олсак, бу нуқтадан маятник ўз оғирлик кучи таъсири остида K айлана бўйлаб пастга ҳаракат қила бошлайди. Шу куч сабабли P'_π нуқта K айлана бўйлаб P_π нуқтага етиб кела олмайди. (P'_π нуқтага бошланғич тезлик берилмайди деб қаралапти). У P''_π ҳолатга келиб, яна пастга ҳаракат қилади. Бунда P''_π нинг ҳолати P'_π дан пастроқда бўлади. Шу йўл билан ҳар бири [аввалгисидан пастроқ ҳолатда жойлашган нуқталар кетма-кетлиги] ҳосил бўлади:

$$P_\pi, P'_\pi, P''_\pi, \dots, P^{(\mu)}_\pi, \dots$$

Шубҳасиз, вақт ўтиши билан $P^{(\mu)}_\pi \xrightarrow{\mu \rightarrow \infty} P_0$ мунсabat ўринли бўлади.

Бошқача айтганда, P нуқта қуйи мувозанат ҳолатга интилади. Бу мулоҳазаларга асосан юқори мувозанат ҳолат *турғунмас*, қуйи мувозанат ҳолат *турғун* деб атаймиз. Демак, агар P нуқта юқори мувозанат ҳолатдан бир оз силжитилса, у яна шу ҳолатга қайтиб келмайди; P нуқта қуйи мувозанат ҳолатдан силжитилганда эса у *чекли* вақт давомида яна шу ҳолатни эгаллайди.

Энди *соат маятниги* ҳаракатини ўрганайлик. Осма соатлар маятникнинг маълум қулочи билан юради. Агар соатни юргизишда унинг маятникгини етарли секин силжитилса, маятник озроқ тебраниб тўхтаб қолади. Агар маятникни каттароқ қулочга силжитилса, қисқа вақтдан кейин маятник аниқ қулоч бўйлаб, маълум амплитуда билан етарлича узсқ вақт ёки чексиз узоқ вақт ҳаракат қилади. Соат ҳаракатини ифода этадиган тенгламалар системаси икки стационар ҳолатга эга бўлиб, бири—ҳаракат бўлмайдиган мувозанат ҳолатидан, иккинчиси эса ссатнинг нормал юришига мос *даврий* ечимдан иборат. Тенгламалар системасининг ихтиёрий бошқа ечимлари шу икки ечимдан бирига тез яқинлашади ва фарқ қилмай қолади. Демак, ҳолатлар фазиси бу ҳолда икки соҳага бўлинади. Уни *тортилиш соҳалари* деб юритилади. Бир тортилиш соҳасидан бошланган ҳаракат муъссанат ҳолатига яқинлашса, иккинчисидан бошлангани эса даврий ечимга яқинлашади.

2- § ТУРҒУН КЎПҲАДЛАР

1. Кўпҳадларнинг турғунлик шартлари.

11.1- таъриф. Агар коэффицентлари ҳақиқий бўлган

$$L(p) = a_0 p^n + a_1 p^{n-1} + \dots + a_{n-1} p + a_n \quad (11.4)$$

кўпҳаднинг барча илдиэлари (ноллари) манфий ҳақиқий қисмга эга бўлса, у ҳолда (11.4) кўпҳад *турғун кўпҳад* дейилади.

Турғун кўпҳадларнинг илдиэлари комплекс ўзгарувчининг текислигида мавҳум ўқдан чапда жойлашган бўлади. Кўпҳад турғунлигини текширишнинг Раус-Гурвиц белгиси билан танишамиз. Умумий ҳолни кўришдан аввал $n = 1, 2, 3$ бўлган ҳолларга алоҳида тўхталамиз. $n=1$ бўлганда (11.4) кўпҳад $a_0 p + a_1 = L(p)$ кўринишни олади. Бу икки ҳад ягона $p = -\frac{a_1}{a_0}$, $a_0 \neq 0$ илдиэга эга.

$-\frac{a_1}{a_0} < 0$ бўлиши учун a_0 ва a_1 ($a_1 \neq 0$) коэффицентлар бир хил ишорали бўлиши зарур ва етарли. Демак, биринчи тартибли чизиқли тенгламанинг илдиэи манфий бўлиши учун унинг коэффицентлари бир хил ишорали бўлиши зарур ва етарли. Бу тасдиқнинг исботи равшан. Агар $a_0 > 0$ дейилса, $a_1 > 0$ бўлганда биринчи тартибли кўпҳад *турғун* бўлади.

Энди $n = 2$ (қўлн. Буна (из биринчи тартибли

$$L(p) = a_0 p^2 + a_1 p + a_2, \quad a_0 > 0]$$

кўпҳадга эгамиз. Юқсрида $a_2 > 0$ деб олдик. Агар $a_0 < 0$ бўлганда $-L(p) = L_*(p)$ деб белгиласак, $L_*(p)$ учун p^2 слдидаги коэффицент мусбат бўлади. $L(p)$ ва $L_*(p)$ кўпҳадлар эквивалент бўлгани учун $L_*(p)$ кўпҳад билан иш кўриш мумкин. Бу мулоҳаза n -тартибли кўпҳадлар учун ҳам айтилиши мумкин. Шунинг учун доим $a_0 > 0$ деб олинса бўлади.

Юқоридаги квадрат учқаднинг илдизлари ушбу

$$\rho_{1,2} = -\frac{a_1}{2a_0} \pm \sqrt{\left(\frac{a_1}{2a_0}\right)^2 - \frac{a_2}{a_0}}$$

формулалар билан ҳисобланади. Бундан дискриминант нолдан кичик бўлганда илдизларнинг ҳақиқий қисми $-\frac{a_1}{2a_0}$ дан иборат бўлади.

$a_1 > 0$ бўлганда $-\frac{a_1}{2a_0} < 0$ ($a_0 > 0$) ва кўпқад турғун бўлади. Агар $a_1 \leq 0$ бўлса, $-\frac{a_1}{2a_0} \geq 0$ бўлади. Бу ҳолда кўпқад турғун бўла олмайди. Агар дискриминант нолга тенг ёки нолдан катта бўлса, $a_1 > 0$, $a_2 > 0$ бўлганда $\rho_{1,2} < 0$ тенгсизлик ўринли бўлади. Бу ҳолда кўпқад яна турғун бўлади. Бошқа ҳолларда кўпқад турғун бўла олмайди. Агар кўпқад турғун бўлса, илдизлар формуласидан $a_1 > 0$, $a_2 > 0$ келиб чиқади.

Шундай қилиб, квадрат учқад турғун бўлиши учун унинг коэффициентлари мусбат бўлиши зарур ва етарли.

11.1-теорема. *Ушбу $L(p) = p^n + a_1 p^{n-1} + \dots + a_{n-1} p + a_n$ кўпқад турғун бўлиши учун унинг a_1, a_2, \dots, a_n коэффициентлари мусбат бўлиши зарур.*

Исбот. $L(p)$ кўпқаднинг илдизлари n та. Ундан $2k$ таси қўшма-комплекс ва $n - 2k$ таси ҳақиқий бўлсин. Уларни мос равишда $\mu_j \pm iv_j$, $j = 1, 2, \dots, k$, λ_δ , $\delta = 1, 2, \dots, n - 2k$ деб белгилayмиз. Шартга кўра кўпқад турғун. Шунинг учун $\mu_j < 0$, $j = 1, 2, \dots, k$; $\lambda_\delta < 0$, $\delta = 1, 2, \dots, n - 2k$. Энди $L(p)$ ни қуйидагича ёзиш мумкин:

$$\begin{aligned} L(p) &= \prod_{j=1}^k [p - (\mu_j + iv_j)][p - (\mu_j - iv_j)] \cdot \prod_{\delta=1}^{n-2k} (p - \lambda_\delta) = \\ &= \prod_{j=1}^k (p^2 + a_1^{(j)} p + a_2^{(j)}) \cdot \prod_{\delta=1}^{n-2k} (p + b^{(\delta)}), \end{aligned}$$

бунда $a_1^{(j)} = -2\mu_j > 0$, $a_2^{(j)} = \mu_j^2 + v_j^2 > 0$, $b^{(\delta)} = -\lambda_\delta > 0$.

Демак, $L(p)$ кўпқад коэффициентлари мусбат бўлган $p^2 + a_1 p + a_2$ ва $p + b$ кўринишдаги кўпқадларнинг кўпайтмаси шаклида ёзилади. Бундай кўпқадларни кўпайтириб чиқсак, коэффициентлари мусбат бўлган кўпқад чиқиши равшан. Теорема исбот бўлди.

11.2-теорема. *Коэффициентлари ҳақиқий бўлган*

$$L(p) = a_0 p^3 + a_1 p^2 + a_2 p + a_3, \quad a_0 > 0$$

кўпқад турғун бўлиши учун a_1, a_2, a_3 коэффициентлари мусбат бўлиши билан бирга ушбу

$$a_1 a_2 > a_0 a_3$$

тенгсизлик бажарилиши зарур ва етарли.

Исбот. $a_0 > 0$ бўлгани учун биз

$$L(p) = p^3 + ap^2 + tp + c \quad (11.5)$$

кўпхадни кўрамиз.

Зарурлиги. Бу ҳолда (11.5) кўпхаднинг турғунлигидан

$$ab > c \quad (11.6)$$

тенгсизликнинг бажарилишини келтириб чиқарамиз. Аввало 11.1 теоремага кўра $a > 0$, $t > 0$, $c > 0$ тенгсизликлар ўринли. Исбот этишда кўпхаднинг илдизлари коэффициентларига узлуксиз боғланганлигидан кенг фойдаланамиз.

Комплекс текисликни кўрамиз. Унда горизонтал ўқда ҳақиқий илдизларни, вертикал ўқда мавҳум илдизларни жойлаштириш мумкин.

Авалло (11.5) кўпхад $p=0$ илдизга эга эмас, акс ҳолда ундан $c=0$ келиб чиқар эди. Энди (11.5) кўпхаднинг илдизи мавҳум, яъни $p=i\omega$, $\omega \neq 0$ бўлсин дейлик. Шу кўпхадни ушбу

$$L(p) = (p+a)(p^2+t) - ab + c \quad (11.7)$$

кўринишда ёзайлик. $L(i\omega)$ ни ҳисоблаймиз:

$$L(i\omega) = (i\omega + a)(-\omega^2 + t) - ab + c = i\omega(-\omega^2 + t) + a(-\omega^2 + t) - ab + c.$$

Бундан $p=i\omega$ мавҳум сон илдиз бўлиши учун $-\omega^2 + b = 0$ ва $ab=c$ бўлиши лозим. Агар $ab=c$ бўлса,

$$L(p) = (p+a)(p^2+t) = 0$$

дан $p = \pm i\sqrt{b}$. Шундай қилиб, $L(p)$ кўпхад мавҳум илдизларга эга бўлиши учун $ab=c$ тенгликнинг бажарилиши зарур ва етарли. $L(p)$ кўпхаднинг a , b , c коэффициентлари ҳам комплекс текисликда узлуксиз ҳаракат қилиб боради. Шу ҳаракат давомида мавҳум ўқ $ab=c$ бўлгандагина кесиб ўтилади.

Энди (11.6) (яъни $ab > c$) тенгсизлик бажарилмасин дейлик. У ҳолда ё $ab=c$, ё $ab < c$ бўлади. Биринчи ҳолда кўпхад мавҳум илдизларга эга, демак, у турғунмас. Иккинчи ҳолда ҳам кўпхад турғунмас эканини кўрсатамиз. a ва b ларни ($a > 0$, $b > 0$) шундай узлуксиз ўзгартирамизки, биринчидан улар нолга интилса, иккинчидан $ab < c$ тенгсизлик бузилмасин. Бундай ўзгартиришда кўпхаднинг илдизлари мавҳум ўқнинг бир тасманидан иккинчи тасмнига ўта олмайди, акс ҳолда $ab < c$ тенгсизлик бузилган бўлар эди. Демак, кўпхаднинг турғун ёки турғунмаслиги ўзгармайди. Агар $a=b=0$ бўлса, (11.5) дан $p^3 + c$ га эга бўламиз. Унинг илдизлари $p_1 = \sqrt[3]{-c} < 0$, $p_{2,3} = \frac{c}{2} \pm i \frac{c\sqrt{3}}{2}$. Демак, $p^3 + c$ кўпхад мавҳум ўқдан

ўнгда жойлашган 2 та $\frac{c}{2} \pm i \frac{c\sqrt{3}}{2}$ илдизга эга. Бу ҳолда кўпхад турғунмас (яъни мавҳум ўқдан ўнгда жойлашган илдизлар бор). Маъкур ҳосса a ва b ларнинг нолга етарли яқин қийматларида ҳам ўринли, чунки илдизлар кўпхад коэффициентларининг узлуксиз функ-

циясидир. Шундай қилиб, $ab < c$ тенгсизлик бажарилганда $L(p)$ кўп-
ҳад турғунмас.

Етарлилиги. (11.6) тенгсизлик бажарилсин дейлик. Бу ҳолда $L(p)$ кўпҳад турғун эканини исбот этамиз. $ab > c$ тенгсизликда c ни шундай ўзгартирамизки, у 1) нолга интилсин, 2) $ab > c$ тенгсизлик бузилмасин. Агар $c=0$ бўлса, ушбу

$$L(p) = p(p^2 + ap + b)$$

кўпҳадга эгамиз. Бу кўпҳад $p_1 = 0$ ва $p_{2,3} = -\frac{a}{2} \pm \sqrt{\frac{a^2}{4} - b}$ илдиз-
ларга эга. Бундан $p_{2,3}$ ларнинг ҳақиқий қисми манфий экани кўриниб
турибди. Агар c нинг нолга етарли яқин мусбат қийматларини ол-
сак, $p_{2,3}$ илдизлар мавҳум ўқдан чапда қолади. Аммо ноль илдиз
мавҳум ўқдан ё чапга, ёки ўннга етарли кичик миқдорда силжийди.
Иккинчи томондан маълумки, кўпҳад илдизларининг кўпайтмаси тес-
кари ишора билан олинган озод ҳадга тенг (кўпҳад учун Виет теоре-
маси). Шунинг учун кўрилаётган ҳолда $p_1 \cdot p_2 \cdot p_3 = -c < 0$; $p_2 \cdot p_3 > 0$
тенгсизликлардан $p_1 < 0$ (ҳақиқий илдиз) экани келиб чиқади.
Шундай қилиб $a > 0$, $b > 0$, $c > 0$, $ab > c$ тенгсизликлар бажарил-
ганда $L(p)$ кўпҳад турғун бўлади. Теорема исбот бўлди.

Умумий ҳолда кўпҳаднинг турғунлиги шартини баён этамиз.
Эслатиб ўтамизки, бирор

$$P = \begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} & \cdots & p_{1n} \\ p_{21} & p_{22} & \cdots & p_{2n} \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ p_{n1} & p_{n2} & \cdots & p_{nn} \end{pmatrix}$$

матрица берилган бўлсин, унинг k - тартибли бош минори деб ушбу

$$\begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} & \cdots & p_{1k} \\ p_{21} & p_{22} & \cdots & p_{2k} \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ p_{k1} & p_{k2} & \cdots & p_{kk} \end{pmatrix}$$

матрицанинг детерминантга айтилади. Уша минорни $\Delta_k(P)$ деб бел-
гилаймиз.

11.3-теорема (Раус—Гурвиц белгиси). Ушбу

$$L(p) = a_0 p^n + a_1 p^{n-1} \cdots + a_{n-1} p + a_n, \quad a_0 > 0 \quad (11.4)$$

коэффициентлари ҳақиқий бўлган n - тартибли кўпҳад берилган
бўлсин. Қуйида кўпҳаднинг a_0, a_1, \dots, a_n коэффициентларидан
 n - тартибли матрица тузамиз:

$$Q = \begin{pmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & \cdots & 0 \\ a_0 & a_1 & a_2 & \cdots & 0 \\ 0 & a_1 & a_2 & \cdots & 0 \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ 0 & \cdots & a_{n-2} & a_{n-1} & a_n \end{pmatrix}$$

(11.4) кўпхад турғун бўлиши учун ҳажма бош минорлар $\Delta_1(Q)$, $\Delta_2(Q)$, \dots , $\Delta_n(Q)$ мусбат бўлиши зарур ва етарли*)

Исбот. Q матрицанинг k -устунини ёзамиз:

$$\dots a_{k+2} a_{k+1} a_k a_{k-1} a_{k-2} \dots$$

Бунда a_{k+i} элементлардан a_k бош диагоналда жойлашган, шунингдек, агар $k+j < 0$, $k+j > n$ бўлса, $a_{k+i} = 0$.

11.3-теоремадан аввал исботланган 11.2-теорема хусусан келиб чиқади. Ҳақиқатан, 11.2-теоремада $n=3$ эди. Шунинг учун учинчи тартибли Q матрицани тузамиз:

$$Q = \begin{pmatrix} a_1 & a_3 & 0 \\ a_0 & a_2 & 0 \\ 0 & a_1 & a_3 \end{pmatrix}.$$

Бундан:

$$\Delta_1(Q) = a_1, \quad \Delta_2(Q) = \begin{vmatrix} a_1 & a_3 \\ a_0 & a_2 \end{vmatrix} = a_1 a_2 - a_0 a_3,$$

$$\Delta_3(Q) = a_3 \Delta_2(Q).$$

11.3-теоремага кўра:

$$a_0 > 0, \quad a_1 > 0, \quad a_3 > 0, \quad a_1 a_2 - a_0 a_3 > 0.$$

Охирги тенгсизликдан $a_2 > \frac{a_0 a_3}{a_1} > 0$ келиб чиқади.

Энди $n=4$ бўлганда

$$Q = \begin{pmatrix} a_1 & a_3 & 0 & 0 \\ a_0 & a_2 & a_4 & 0 \\ 0 & a_1 & a_3 & 0 \\ 0 & a_0 & a_2 & a_4 \end{pmatrix}$$

матрицага кўра:

$$\Delta_1(Q) = a_1; \quad \Delta_2(Q) = a_1 a_2 - a_0 a_3; \quad \Delta_3(Q) = a_3 \Delta_2(Q) - a_1^2 a_4;$$

$$\Delta_4(Q) = a_4 \Delta_3(Q).$$

Бу матрицанинг мусбатлиги шартидан

$$a_0 > 0, \quad a_1 > 0, \quad a_2 > 0, \quad a_3 > 0, \quad a_4 > 0,$$

$$\Delta_3(Q) = a_1 a_2 a_3 - a_0 a_3^2 - a_1^2 a_4 > 0$$

тенгсизликлар келиб чиқади.

*) Бу теореманинг исботини Н.Г. Четаевнинг «Устойчивость движения» (Гостехиздат, М., 1955, 79—83-бетлар) китобидан ўқиш мумкин.

Шунга ўхшаш, $n=5$ бўлганда

$$Q = \begin{pmatrix} a_1 & a_3 & a_5 & 0 & 0 \\ a_0 & a_2 & a_4 & 0 & 0 \\ 0 & a_1 & a_3 & a_5 & 0 \\ 0 & a_0 & a_2 & a_4 & 0 \\ 0 & 0 & a_1 & a_3 & a_5 \end{pmatrix}$$

матрицанинг беш минорлари қуйидагича бўлади:

$$\Delta_1(Q) = a_1, \Delta_2(Q) = a_1 a_2 - a_0 a_3, \Delta_3(Q) = a_3 \Delta_2(Q) - a_1^2 a_4,$$

$$\Delta_4(Q) = a_1 \Delta_3(Q) - a_5 a_2 \Delta_2(Q) - a_0 a_5 (a_1 a_4 - a_0 a_5),$$

$$\Delta_5(Q) = a_5 \Delta_4(Q).$$

Бу минорларнинг мусбатлигидан ($a_0 > 0$)

$$a_0 > 0, a_1 > 0, a_2 > 0, a_3 > 0, a_4 > 0, a_5 > 0,$$

$$a_1 a_2 a_3 - a_0 a_3^2 - a_1^2 a_4 + a_0 a_1 a_5 > 0,$$

$$(a_1 a_2 a_3 - a_0 a_3^2 - a_1^2 a_4 + a_0 a_1 a_5) a_4 - a_5 (a_1 a_2^2 - a_0 a_1 a_3 - a_0 a_2 a_3 + a_0^2 a_5) > 0$$

тенгсизликлар келиб чиқади.

2. Ечим модулининг баҳаси. Бизга n - тартибли чизиқли ўзгармас коэффициентли бир жинсли $L(p)z = 0$ дифференциал тенглама берилган бўлсин. Бу тенглама характеристик тенгласи $L(p) = 0$ нинг барча илдизлари

$$\lambda_j = \mu_j + i\nu_j, \quad j = 1, 2, \dots, m, \quad m \leq n$$

қўринишда ёзилган бўлсин. Унда баъзи ν_j лар нолга тенг бўлиши мумкин, $m < n$ бўлганда эса қаррали илдизлар ҳам мазжуд бўлади. Ҳамма ҳолда ҳам n та чизиқли эркин ечимни, яъни фундаментал системани топиш мумкин. Шу n та ечимни z_1, z_2, \dots, z_n деб белгилаймиз. У ҳолда умумий ечим $\varphi(t) = C_1 z_1 + C_2 z_2 + \dots + C_n z_n$ каби ёзилади.

11.4-теорема. Агар $L(p)$ кўнҳад турғуч бўлса, шундай мусбат α топиладики, ушбу

$$\mu_j < -\alpha, \quad j = 1, 2, \dots, m \quad (11.8)$$

тенгсизлик ўринли бўлади; шу билан бирга бу ҳолда $L(p)z = 0$ тенгламининг ҳар бир ечимини учун шундай мусбат соч M топиладики, ечимнинг модули учун ушбу

$$|\varphi(t)| < M e^{-\alpha t}, \quad t \geq 0 \quad (11.9)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. Аввал (6.15) функциялар системасидан олинган ихтиёрлий z_s , $s = 1, 2, \dots, n$ ечим учун (11.9) формулани исботлаймиз. Ҳақиқатан,

$$z_s = t^r e^{\lambda_j t}$$

ечимни олайлик. Бу формуланинг икки томонини $e^{-\alpha t}$ га бўламиз:

$$\frac{z_s}{e^{-\alpha t}} = t e^{(\mu_j + \alpha)t} = t e^{\mu_j t + \nu_j t + \alpha t} = t e^{(\mu_j + \alpha)t} e^{\nu_j t}.$$

Энди $|e^{\nu_j t}| = 1$ бўлгани учун ушбу муносабатга эгамиз:

$$\left| \frac{z_s}{e^{-\alpha t}} \right| = t e^{(\mu_j + \alpha)t}.$$

Аmmo (11.8) га кўра $\mu_j + \alpha < 0$. Шунинг учун Лопиталь қондасини кетма-кет қўллансак:

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} t e^{(\mu_j + \alpha)t} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{t}{e^{-(\mu_j + \alpha)t}} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{1}{(-1)^r \mu_j^r e^{-(\mu_j + \alpha)t}} = 0.$$

Бундан $t e^{(\mu_j + \alpha)t}$ функция $t \geq 0$ бўлганда чегараланганлиги келиб чиқади. Шундай қилиб,

$$\left| \frac{z_s}{e^{-\alpha t}} \right| < M_s, \quad t \geq 0$$

ёки

$$|z_s| < M e^{-\alpha t}, \quad t \geq 0$$

деб ёзиш мумкин. Бу баҳодан фойдаланиб, $\varphi(t)$ ечимнинг модулини баҳолаймиз. Равшанки,

$$|\varphi(t)| \leq |C_1| |z_1| + |C_2| |z_2| + \dots + |C_n| |z_n| < (|C_1| M_1 + |C_2| M_2 + \dots + |C_n| M_n) e^{-\alpha t} = M e^{-\alpha t}.$$

Демак, $t \geq 0$ бўлганда (11.9) тенгсизлик ўринли. Бундан кўринадики $\varphi(t)$ ечимнинг модули экспоненциал функция бўйича нолга интилади

11.5-теорема. *Бизга чизиқли бир жинсли ўзгартмас коэффициентли система $x = Ax$ берилган бўлиб, $\Psi(t, \xi)$ вектор функция унинг 0, ξ бошланғич қийматларга эга бўлган ечими бўлсин. Агар A матрицанинг барча хос сонлари манфий ҳақиқий қисмларга эга бўлса, у ҳолда шундай муносабат r ва α сонлар топиладики, ушбу*

$$|\Psi(t, \xi)| \leq r |\xi| e^{-\alpha t}, \quad t \geq 0 \quad (11.10)$$

тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. Ушбу $A = (a_{ij})$, $L(\rho) = (a_{ij} - \rho \delta_{ij})$ белгилашларни киритсак, берилган системани $\sum_{j=1}^n L_{ij}(\rho) x_j = 0$, $i = 1, 2, \dots, n$ каби ёзиш мумкин бўлади. Агар $D(\rho)$ деб $L(\rho)$ матрицанинг детерминантини белгиласак, 9-бсбдаги мулоҳазалардан маълумки,

$$\sum_{i=1}^n M_{ki}(\rho) L_{ij}(\rho) = \delta_{kj} D(\rho)$$

$$\varphi(0, \xi) = \xi \quad (11.11)$$

муносабатлар ўринли.

11.2-таъриф. Агар 1) шундай сон $\rho > 0$ mavjud бўлсаки, $|\xi - a| < \rho$ бўлганда (10.3) вектор-тенгламанинг $\varphi(t, \xi)$ ечим t нинг барча мусбат қийматларида аниқланган бўлса, 2) ҳар бир мусбат сон $\varepsilon > 0$ учун шундай мусбат $\delta, \delta < \rho$ топилсаки, $|\xi - a| < \delta$ бўлганда t нинг барча мусбат қийматлари учун $|\varphi(t, \xi) - a| < \varepsilon$ тенгсизлик бажарилса, у ҳолда (10.3) вектор-тенгламанинг мувозанат ҳолати a Ляпунов маъносида турғун дейилади.

Агар Ляпунов маъносида турғун бўлган мувозанат ҳолати a учун 3) шундай мусбат сон $\sigma, \sigma < \rho$ mavjud бўлсаки, $|\xi - a| < \sigma$ бўлганда ушбу

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} |\varphi(t, \xi) - a| = 0$$

муносабат бажарилса, у ҳолда (10.3) вектор-тенгламанинг мувозанат ҳолати a асимптотик турғун дейилади.

$|\varphi(t, \xi) - a| < \varepsilon$ тенгсизликни координаталар билан ёзсак, $\sqrt{(\varphi_1(t, \xi) - a_1)^2 + \dots + (\varphi_n(t, \xi) - a_n)^2} < \varepsilon$ тенгсизликка эга бўламиз. Бунга эквивалент n та

$$|\varphi_1(t, \xi) - a_1| < \frac{k_1 \varepsilon}{\sqrt{n}}, \dots, |\varphi_n(t, \xi) - a_n| < \frac{k_n \varepsilon}{\sqrt{n}},$$

$$\sum_{i=1}^n k_i^2 = n, \quad k_i > 0, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

тенгсизликни ёзишимиз мумкин. Агар шу тенгсизликлардан камида биттаси ўринли бўлмаса, тегишли $\varphi(t, \xi)$ вектор-ечим Ляпунов маъносида турғунмас дейилади. Бунга мисол қилиб, ҳолат текислигидаги эгар картасини келтириш мумкин.

Энди n -тартибли чизиқли бир жинсли автоном системани олайлик. Маълумки, агар A матрицанинг хсс сонлари манфий ҳақиқий қисмларга эга бўлса, у ҳолда $0, \xi$ бсшланғич қийматларга эга бўлган $\varphi(t, \xi)$ ечим учун (11.10) тенгсизлик ўринли. Чизиқли бир жинсли системада $a = 0$ бўлади. Шувинг учун ε — бирор мусбат сон бўлса, $\delta = \frac{\varepsilon}{r}$ деб олиш мумкин. Бу ҳолда $|\xi| < \frac{\varepsilon}{r}$ бўлганда

$$|\varphi(t, \xi)| \leq r |\xi| e^{-\alpha t} < r \cdot \frac{\varepsilon}{r} e^{-\alpha t} < \varepsilon, \text{ чунки } e^{-\alpha t} < 1, \alpha > 0, t > 0. \text{ Де-}$$

мак, чизиқли бир жинсли автоном система учун $a = 0$ нуқта Ляпунов маъносида турғун. Бундан ташқари, (11.10) тенгсизликка кўра σ деб ихтиёрый кичик мусбат сонни олинса ҳам $\lim_{t \rightarrow +\infty} |\varphi(t, \xi)| = 0$ тенгсизликка эгамиз. Демак, $a = 0$ нуқта Ляпунов маъносида асимптотик турғун.

n -тартибли чизиқли ўзгармас коэффициентли дифференциал тенгламанинг тривиал ечимини ҳам турғунликка текшириш мумкин.

Бунинг учун тенгламани каноник ўзгарувчилар ёрдамида автоном системага келтирилади. Сўнгра координата босқичдан иборат бўлган $((x_1, \dots, x_n))$ лар фазосида мувозанат ҳолатининг турғунлиги текширилади. Бунда $\mu_j < 0$, $j = 1, 2, \dots, m$ тенгсизликлар ўринли бўлганда яна (11.10) тенгсизлиги ўринли бўлади ва асимптотик турғунлик келиб чиқади.

Юқорида айтганимиздек, агар A матрицанинг бирор хос сонининг ҳақиқий қисми нолга тенг бўлиб, қолганлариники манфий бўлса, у ҳолда мувозанат ҳолат Лапунов маъносидеда турғун бўлади. Аммо у асимптотик турғун бўлмайди. Агар бирор хос сонининг ҳақиқий қисми мусбат бўлса, мувозанат ҳолат турғун бўла олмайди. Шу муносабат билан турғунмас мувозанат ҳолатининг таърифини келтирамиз.

11.3- таъриф. Агарда шундай мусбат сон σ мавжуд бўлсаки, (10.3) тенгламининг ҳар бир $\varphi(t, \xi)$ ечимига мос траекторияси ушбу $|\xi - a| < \sigma$ ширини ξ , $\xi \neq a$ нуқтисидан бошланиб, шу шардан албатта чиқса ва унга босқича қайтиб келмаса (босқича айтганда, шундай мусбат сон $T = T(\xi)$ топилсаки, $t = T(\xi)$ бўлганда $\varphi(t, \xi)$ ечим аниқланган ва t нинг шу ечим аниқланган $t > T$ қийматларида $|\varphi(t, \xi) - a| \geq \sigma$ тенгсизликни қанъатлангирса), у ҳолда (10.3) вектор-тенгламанинг мувозанат ҳолати *а бутунлай турғунмас* дейилади.

Турғунмас мувозанат ҳолати, умуман айтганда, бутунлай турғунмас бўла олмайди.

Бутунлай турғунмас мувозанат ҳолатига мисол қилиб, *турғунмас туғун нуқтани, турғунмас фокус нуқтани, турғунмас туғми туғун* ва *фокус нуқталарни* (ҳаммаси текширилади) келтириш мумкин.

2. Автоном система ечимининг группалаш хоссаси:

11.1- лемма. (10.3) вектор-тенгламининг $0, \xi$ бошланғич қийматларга эга бўлган $\varphi(t, \xi)$ ечим *у*чун ушбу

$$\varphi(t, \varphi(s, \xi)) = \varphi(s + t, \xi), \quad (11.12)$$

айният *n* ўринли бўлади (бу ерда t, s - эркин ўзгарувчилар).

(11.12) айният билан ифодаланган хосса автоном системанинг ечимининг группалаш хоссаси деб юритилади.

Исбот. Маълумки, ξ тайин нуқта. Энди s ни ҳам тайинлаб,

$$\eta = \varphi(s, \xi) \quad (11.13)$$

деб белгилаймиз. (10.3) вектор-тенгламанинг $\varphi^{(1)}(t) = \varphi(t, \eta)$ ечимини кўрайлик. Леммада кўрсатилганидек, $\varphi(t, \xi)$ вектор-функция (10.3) тенгламанинг ечими. Шунинг учун (10.3) тенглама автоном бўлганидан $\varphi(t + s, \xi)$ функция ҳам ечим бўлади. Уни $\varphi^{(2)}(t)$ деб белгилаймиз. Шундай қилиб, (10.3) тенгламанинг иккита $\varphi^{(1)}(t)$ ва $\varphi^{(2)}(t)$ ечимларига эгамиз. Бу ечимлар умумий бошланғич қийматларга эга, чунки

$$\begin{aligned} \varphi^{(1)}(0) &= \varphi(0, \eta) = \eta, \\ \varphi^{(2)}(0) &= \varphi(0 + s, \xi) = \eta \end{aligned}$$

тенгликлар ўринли. Демак, ягоналик теоремасига асосан $\varphi^{(1)}(t) \equiv \varphi^{(2)}(t)$ ва шу билан бирга (11.12) айният ўринли. 11.1- лемма исбот этилди.

3. Мусбат аниқланган квадратик форманинг баъзи хоссалари-
 n ўлчовли фазонинг ўзгарувчи векторини $x = (x_1, \dots, x_n)$ дейлик.
 Шу x векторнинг квадратик формаси деб ушбу

$$W(x) = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \omega_{ij} x_i x_j \quad (\omega_{ij} = \omega_{ji} - \text{ҳақиқий сонлар})$$

формула билан аниқланган $W(x)$ функцияга айтилади. Шубҳасиз, $W(0) = 0$ тенглик ўринли. $x \neq 0$ бўлганда квадратик форма аниқ мусбат ёки аниқ манфий ишорали бўлиш ҳоллари муҳимдир.

Агар ихтиёрий $x \neq 0$ учун $W(x) > 0$ бўлса, квадратик форма $W(x)$ мусбат аниқланган дейилади. Мусбат аниқланган квадратик форманинг кейинги мулоҳазаларда зарур бўлган хоссасини келтирамиз.

11.2- лемма. Ихтиёрий мусбат аниқланган квадратик форма учун шундай иккита мусбат μ ва ν сонларни топши мумкинки, исталган x вектори учун ушбу

$$\mu |x|^2 \leq W(x) \leq \nu |x|^2 \quad (11.14)$$

тенгсизликлар ўринли бўлади.

Исбот. (11.14) тенгсизликларни исботлаш учун

$$|\xi| = 1 \quad (\xi_1^2 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2 = 1) \quad (11.15)$$

бирлик сферани олиб, $W(\xi)$ функцияни шу сферада кўрамиз. $W(\xi)$ функция (11.15) сферада узлуксиз ва мусбат аниқланган, сферанинг ўзи эса ёпиқ чегараланган тўпلام. Шунинг учун $W(\xi)$ функция (11.15) сферада ўзининг энг кичик μ ва энг катта ν қийматларига эришади. Сферанинг барча ξ векторлари нолдан фарқли бўлгани учун μ ва ν сонлар мусбатдир. Шу μ ва ν сонлар (11.14) тенгсизлик ба- жарилиши учун изланган сонлар эканини исбот этамиз. Юқоридаги мулоҳазалардан

$$\mu \leq W(\xi) \leq \nu, \quad \xi \in \{\xi: |\xi| = 1\} \quad (11.16)$$

тенгсизликлар келиб чиқади, унда $\mu > 0$, $\nu > 0$. Шу сферанинг вектори ёрдамида $x = \lambda \xi$ векторни тузамиз, унда λ — ихтиёрий ҳақиқий сон. Равшанки, $|x| = |\lambda \xi| = |\lambda| |\xi| = |\lambda|$. Энди (11.16) тенгсизликларни λ^2 га кўпайтирамиз:

$$\mu \lambda^2 \leq \lambda^2 W(\xi) \leq \lambda^2 \nu,$$

бундан

$$\mu |x|^2 \leq \lambda^2 W\left(\frac{x}{\lambda}\right) \leq \nu |x|^2$$

ёки $W\left(\frac{x}{\lambda}\right) = \frac{1}{\lambda^2} W(x)$ тенглик ўринли бўлганидан изланган (11.14)

тенгсизликлар келиб чиқади. Шундай қилиб, (11.14) тенгсизликлар исбот этилади.

4. Ляпунов функцияси квадратик форма сифатида. Эслатиб ўта-
 мизки, агар очик D_n тўпلامда бирор дифференциалланувчи $F(x_1, \dots, x_n)$ функция берилган бўлса, бу функциядан (10.2) системага кўра t бўйича ҳосила қуйидагича аниқланади. (10.2) системанинг $\varphi(t_0) = x$ бошланғич шартни қаноатлантирадиган ечимини $\varphi(t)$ дейлик. (10.2) системага кўра $F_{(10.2)}(x)$ ҳосила

$$\dot{F}_{(10.2)}(x) = \frac{d}{dt} F(\varphi(t)) \Big|_{t=t_0} \quad \text{ёки} \quad \dot{F}_{(10.2)}(x) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial F(x)}{\partial x_i} f_i(x)$$

формула билан аниқланади.

Энди

$$\dot{x}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} x_j, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (11.17)$$

чирикли бир жинсли нормал система берилган бўлсин.

✓ 11.3- лемма. Агар (11.17) система матрицасининг барча ҳос сонлари манфий ҳақиқий қисмларга эга бўлса, у ҳолда шундай мусбат аниқланган квадратик форма $W(x)$ мавжудки, бу формуланинг (11.17) системага кўра t бўйича ҳосиласи ушбу

$$\dot{W}_{(11.17)}(x) \leq -\beta W(x) \quad (11.18)$$

тенгсизликни қаноатлантиради, унда x - ихтиёрий вектор, β - мусбат ва x га боғлиқ бўлмаган ҳақиқий сон.

Исбот. Лемманинг исботи тегишли шартларни қаноатлантирадиган формани қуришдан иборат. (11.17) системанинг 0, ξ бошланғич қийматларга эга бўлган ечимини $\psi(t, \xi)$ дейлик. У ҳолда 11.5- теоремадан маълумки, $\psi(t, \xi)$ ни бундай ёзса бўлади:

$$\psi(t, \xi) = \sum_{i=1}^n \xi_i \psi^{(i)}(t), \quad (11.19)$$

бунда $\psi^{(i)}(t)$ вектори 11.5- теоремада қурилган вектор.

Ушбу

$$\int_0^{\infty} |\psi(\tau, \xi)|^2 d\tau \quad (11.20)$$

ҳосмас интегрални кўрайлик. Унинг яқинлашувчи эканини кўрсата-
 миз. (11.19) мунсабатдан фойдаланиб, (11.20) интегрални

$$\sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \xi_i \xi_j \int_0^{\infty} (\psi_i(\tau), \psi_j(\tau)) d\tau \quad (11.21)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Ҳар бир $\psi_k(\tau)$, $k = 1, 2, \dots, n$ функция 11.5- теоремага кўра $|\psi_k(\tau)| \leq \sqrt{n} R e^{-\alpha t}$ ($t \geq 0$) тенгсизликни қа-

ноатлантиргани учун (11.21) ифодадаги ҳар бир хосмас интеграл яқинлашувчи. Демак, (11.20) хосмас интеграл ҳам яқинлашувчи. Уни $W(\xi)$ билан белгилайлик.

$$W(\xi) = \int_0^{\infty} |\psi(\tau, \xi)|^2 d\tau. \quad (11.22)$$

$W(\xi)$ функция (11.21) га кўра ξ_1, \dots, ξ_n ўзгарувчиларнинг квадратик формасидир. Шу квадратик форма мусбат аниқланган, чунки (11.22) формулада интеграл остидаги ифода $\xi \neq 0$ учун мусбат. Демак, $W(\xi) > 0$. Энди ушбу $\dot{W}_{(11.17)}(\xi)$ ҳосилани ҳисоблаймиз. Аввал $W(\psi(t, \xi))$ 'функцияни кўрамиз. У қуйидагича аниқланади: группалаш коссасига кўра

$$W(\psi(t, \xi)) = \int_0^{\infty} |\psi(t + \tau, \xi)|^2 d\tau = \int_t^{\infty} |\psi(\tau, \xi)|^2 d\tau.$$

Равшанки, $W(\psi(t, \xi))|_{t=0} = W(\psi(0, \xi)) = W(\xi)$. Шунинг учун

$$\begin{aligned} \dot{W}_{(11.17)}(\xi) &= \frac{d}{dt} W(\psi(t, \xi))|_{t=0} = \frac{d}{dt} \int_t^{\infty} |\psi(\tau, \xi)|^2 d\tau|_{t=0} = \\ &= -|\psi(t, \xi)|^2|_{t=0} = -|\xi|^2. \end{aligned}$$

Демак,

$$\dot{W}_{(11.17)}(\xi) = -|\xi|^2.$$

(11.14) тенгсизликлардан иккинчисини оламиз:

$$W(\xi) \leq \nu |\xi|^2,$$

бундан $-\frac{1}{\nu} W(\xi) \geq -|\xi|^2$. Шундай қилиб,

$$\dot{W}_{(11.17)}(\xi) \leq -\frac{1}{\nu} W(\xi).$$

Демак, (11.18) тенгсизлик $W(\xi)$ олдида $\beta = \frac{1}{\nu}$ коэффициент билан бажарилади.

✓ 5. Ляпунов — Пуанкаре теоремаси (1-метод). Биз қуйида келтирадиган теорема мувозанат ҳолатининг асимптотик турғун бўлиши ҳақида бўлиб, у етарли шартни беради. Кўпинча бу теоремада тавсия этиладиган методни биринчи яқинлашиши бўйича турғунлик ёки Ляпунов — Пуанкаренинг биринчи методи деб юритилади. Мазкур метод автоном системалар учун баён этилади.

Бизга (10.2) автоном система берилган бўлиб, $a = (a_1, \dots, a_n)$ унинг мувозанат нуқтаси бўлсин. Ушбу

$$x_i = a_i + y_i, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (11.23)$$

алмаштириш ёрдамида янги y_1, y_2, \dots, y_n номаълум функцияларни киритамиз. Равшанки, $x_i = y_i$. Энди (10.2) системанинг ўнг томонида ҳам (11.23) алмаштириш бажариб, ҳар бир $f_i(x_1, \dots, x_n)$ функцияни a нуқта атрофида Тейлор қаторига ёйсақ, қуйидагига эга бўламиз:

$$f_i(a + y) = f_i(a) + \sum_{j=1}^n \frac{\partial f_i(a)}{\partial x_j} y_j + R_i, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad (11.24)$$

бунда R_i — янги y_1, \dots, y_n номаълумларга нисбатан иккинчи тартибли кичик миқдорлар. Фараз бўйича, a нуқта мувозанат нуқтаси бўлгани учун $f_i(a) = 0$. Шунинг учун $x_i = y_i = f_i(a + y)$ эканини ҳисобга олиб (10.2) системани қуйидаги кўринишда ёзамиз (янги номаълум функциялар билан):

$$\dot{y}_i = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f_i(a)}{\partial x_j} y_j + R_i, \quad i = 1, 2, \dots, n.$$

Агар

$$a_{ij} = \frac{\partial f_i(a)}{\partial x_j} \quad (11.25)$$

деб белгиласак, охириги системани бундай ёзиш мумкин:

$$\dot{y}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} y_j + R_i, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (11.26)$$

Агар (11.26) системада қолдиқ ҳадларни (R_i ларни) тушириб қолдирсак, ҳосил бўлган ушбу

$$\dot{y}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} y_j, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (11.27)$$

система биринчи яқинлашиш системаси дейилади.

11.6- теорема (Ляпунов — Пуанкаре теоремаси). Агар $A = (a_{ij})$ матрицанинг ((11.25) га қаранг) барча хос сонлари манфий ҳақиқий қисмларга эга бўлса, y ҳолда (10.2) системанинг мувозанат ҳолати a асимптотик турғун бўлади; тўлароқ айтганда, шундай сон $\sigma > 0$ mavjudки, $|\xi - a| < \sigma$ бўлганда ушбу

$$|\varphi(t, \xi) - a| \leq r |\xi - a| e^{-\alpha t} \quad (11.28)$$

(бунда r ва $\alpha - \xi$ га боғлиқ бўлмаган мусбат сонлар) тенгсизлик ўринли бўлади.

Исбот. Мувозанат ҳолати координата боши билан устма-уст тушади, яъни $a = 0$ десак, умумийликка зид бўлмайди. Бунга сабаб, $y = z + a$ алмаштириш $x = a$ мувозанат ҳолатига $z = 0$ мувозанат ҳолатини мос қўяди ва ушбу

$$\dot{z}_i = f_i(z + a) = f_i(a) + \sum_{j=1}^n \frac{\partial f_i(a)}{\partial z_j} z_j + R_i, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

система ҳосил бўлади. Бундан A матрица ўзгармагани кўриниб турибди. Шундай қилиб (10.2) системанинг мувозанат ҳолати a учун $a = 0$ деб ҳисоблаймиз. Демак, (11.23) алмайтиришдан $x_i = y_i$, $i = 1, 2, \dots, n$ келиб чиқади.

Шу сабабли (11.26) система

$$\dot{x}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} x_j + R_i, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad (11.29)$$

кўринишда ёзилади. Кейинги мулоҳазаларни назарда тутиб, R_i қолдиқнинг кўринишини ҳам ёзиб қўяйлик:

$$R_i = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^n \frac{\partial^2 f_i(\theta x)}{\partial x_j \partial x_k} x_j x_k.$$

$W(x)$ энди (11.27) чизиқли бир жинсли нормал системанинг Лягунов функцияси бўлсин. Шу функциядан t бўйича (11.29) системага кўра ҳосила оламиз:

$$\begin{aligned} \dot{W}_{(11.29)}(x) &= \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} a_{ij} x_j + \sum_{i=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} R_i = \\ &= \dot{W}_{(11.27)}(x) + \sum_{i=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} R_i. \end{aligned}$$

$W(x)$ функция (11.18) тенгсизликни қаноатлантиради. Шунинг учун ушбуга эгамиз:

$$\dot{W}_{(11.29)}(x) \leq -\beta W(x) + \sum_{i=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} R_i.$$

Энди (11.14) тенгсизликка кўра, шундай кичик $\epsilon > 0$ мавжудки,

$$W(x) \leq b \quad (11.30)$$

тенгсизликни қаноатлантирадиган вектор $x \in D_n$. Шу $W(x) \leq b$ тенгсизлик D_n тўпلامда эллипсоидни тасвирлайди, бу аналитик геометриядан маълум. Юқорида R_i учун ёзилган формула бўйича R_i функция квадратик формадан иборат. Яна (11.14) тенгсизликка кўра

$$|R_i| \leq k|x^2| \leq \frac{k}{\mu} W(x), \quad k = \text{const}$$

ва $|x_i| \leq \sqrt{\frac{1}{\mu} W(x)}$ тенгсизликка асосан чизиқли формадан иборат бўлган $\frac{\partial W(x)}{\partial x_i}$ учун ушбу

$$\left| \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} \right| \leq l \sqrt{W(x)}, \quad l = \text{const}$$

тенгсизлик ўринли. Шундай қилиб, шундай мусбат сон q мавжудки, (11.30) тенгсизлик бажарилганда қуйидагига эгамиз:

$$\sum_{i=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} R_i \leq q[W(x)]^{3/2}.$$

Шундай мусбат сон c ни [танлаймизки, ушбу тенгсизликлар ўринли бўлсин:

$$c \leq b, \quad q\sqrt{c} \leq \frac{\beta}{2}.$$

Шу белгилар ва юқоридаги баҳолар ёрдамида шуни топамиз:

$$\begin{aligned} \dot{W}_{(11.29)}(x) &\leq -\beta W(x) + q[W(x)]^{3/2} = W(x) [-\beta + q\sqrt{W(x)}] \leq \\ &\leq W(x) [-\beta + q\sqrt{c}] \leq W(x) \left[-\beta + \frac{\beta}{2} \right] = -\frac{\beta}{2} W(x), \end{aligned}$$

яъни агар

$$W(x) \leq c \quad (11.31)$$

тенгсизлик бажарилса, қуйидаги

$$\dot{W}_{(11.29)}(x) \leq -\frac{\beta}{2} W(x)$$

тенгсизлик ўринли бўлади. $\alpha = \frac{\beta}{4}$ демак, (11.31) тенгсизлик ўринли бўлганда

$$\dot{W}_{(11.29)}(x) \leq -2\alpha W(x)$$

тенгсизлик ҳам бажарилади.

Энди ξ (11.31) эллипсоиднинг ихтиёрий *ички* нуқтаси бўлсин, яъни ξ нуқта учун

$$W(\xi) < c \quad (11.32)$$

тенгсизлик бажарилади.

(11.29) системанинг 0, ξ бошланғич қийматларга эга бўлган ечимини $\varphi(t, \xi)$ ва $W(\varphi(t, \xi))$ ни эса $\omega(t)$ деб белгилаймиз. Бу $\omega(t)$ функция t нинг $t \geq 0$ тенгсизликни қаноатлантирадиган ва $\varphi(t, \xi)$ ечим аниқланган барча қийматларида аниқланган бўлиб,

$$\omega(t) \leq c \quad (11.33)$$

тенгсизлик бажарилганда, $\omega(t)$ нинг ҳосиласи учун ушбу]

$$\dot{\omega}(t) \leq -2\alpha\omega(t) \quad (11.34)$$

тенгсизлик ҳам бажарилади. Ҳозир $\varphi(t, \xi)$ ечим барча $t \geq 0$ учун аниқланганини исботлаймиз. Фараз қилайлик, $\varphi(t, \xi)$ функция t нинг

барча мусбат қийматларида аниқланган бўлмасин. У ҳолда $x = \varphi(t, \xi)$ нуқта t нинг ортиб бориши билан (11.31) эллипсоиддан албатта чиқиб кетади ([1] 24-§. Б пунктга қаранг). Тегишли нуқта (11.31) эллипсоиднинг чегарасига биринчи марта келган моментини t' , $t' > 0$ дейлик. Шунга кўра $0 \leq t \leq t'$ интервалда $\varphi(t, \xi)$ нуқта (11.31) эллипсоидга тегишли ва (11.34) тенгсизлик ўринли бўлади. Бундан $\omega(t) \leq 0$ чиқади. Демак, $c = \omega(t') \leq \omega(0) < c$ га эгамиз. Бу эса зиддият. Шундай қилиб, $\omega(t)$ функция t нинг мусбат бўлган қийматларида аниқланган. Агар $\xi \neq 0$ бўлса, $\omega(t) > 0$ бўлади, чунки $W(\varphi(t, \xi)) > 0$, агар $\varphi(t, \xi) \neq 0$ бўлса, маълумки, $\varphi(0, \xi) = \xi$ ($t=0$ да), $\varphi(t, \xi) \neq \xi$, $t \neq 0$. Демак, фақат $\xi = 0$ бўлгандагина $W(\varphi(t, \xi)) = 0$ бўлиши мумкин ва $\xi \neq 0$ да $\omega(t) > 0$. Шунинг учун қуйидаги содда ҳисоблашларни амалга оширамиз.

$$\frac{\dot{\omega}(t)}{\omega(t)} \leq -2\alpha; \quad \int_0^t \frac{\dot{\omega}(t)}{\omega(t)} dt \leq -2\alpha t, \quad t \geq 0,$$

$$\ln \omega(t) - \ln \omega(0) \leq -2\alpha t$$

ёки

$$\ln W(\varphi(t, \xi)) - \ln W(\xi) \leq -2\alpha t$$

ёки

$$W(\varphi(t, \xi)) \leq W(\xi) e^{-2\alpha t}.$$

Энди (11.14) дан $x = \varphi(t, \xi)$ бўлганда $\mu |\varphi(t, \xi)|^2 \leq W(\varphi(t, \xi))$ ва $x = \xi$ бўлганда $W(\xi) \leq \nu |\xi|^2$ эканлиги чиқади. Шунга кўра $W(\xi) < c$ бўлганда қуйидагига эгамиз:

$$\mu |\varphi(t, \xi)|^2 \leq W(\varphi(t, \xi)) \leq W(\xi) e^{-2\alpha t} \leq \nu |\xi|^2 e^{-2\alpha t}$$

ёки

$$|\varphi(t, \xi)|^2 \leq \frac{\nu}{\mu} |\xi|^2 e^{-2\alpha t} \quad (11.35)$$

Яна (11.14) тенгсизликдан

$$|\xi| < \sigma = \sqrt{\frac{c}{\nu}} \quad (11.36)$$

муносабат ўринли бўлганда (11.32) тенгсизлик келиб чиқади. Шундай қилиб, агар (11.36) муносабат ўринли бўлса, у ҳолда (11.35) тенгсизлик ўринли бўлади. Шу (11.35) нинг икки [томонидан квадрат илдиз олсак,

$$|\varphi(t, \xi)| \leq \sqrt{\frac{\nu}{\mu}} |\xi| e^{-\alpha t}, \quad t \geq 0. \quad (11.28)$$

Шу билан $a = 0$, $r < \sqrt{\frac{\nu}{\mu}}$ учун (11.28) тенгсизлик ва демак, Ляпунов—Пуанкаре теоремаси исбот бўлди.

11.7-теорема. Агар $A = \left(\frac{\partial f_i}{\partial x_j}(a) \right)$ матрицанинг барча хос сонлари мусбат ҳақиқий қисмларга эга бўлса, у ҳолда (10.2) системанинг мувозанат ҳолати a бутунлай турғунмас бўлади.

Исбот. Аввалги теоремадаги каби $a=0$ деймиз. (10.2) система билан бирга ушбу

$$\dot{x} = -f(x) \quad (11.37)$$

вектор-тенгламани кўрамиз. Бу тенглама учун ҳам $a=0$ мувозанат ҳолати бўлади. 11.6-теоремадаги мулоҳазаларга кўра шу (11.37) тенглама учун ҳам Ляпунов функцияси мавжуд ва $W(x) \leq c$ тенгсизлик бажарилганда

$$\dot{W}_{(11.37)}(x) \leq -2\alpha W(x)$$

муносабат ўринли. Бундан:

$$\dot{W}_{(11.37)}(x) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial W(x)}{\partial x_i} (-f_i(x)) \leq -2\alpha W(x)$$

ёки

$$\dot{W}_{(10.2)}(x) \geq 2\alpha W(x) \quad (\text{агар } W(x) \leq c \text{ бўлса}).$$

Энди ξ —(11.31) эллипсоиднинг ички нуқтаси бўлсин. $\omega(t) = W(\varphi(t, \xi))$ дейлик. Бу ҳолда $\omega(t)$ функция

$$\dot{\omega}(t) \geq 2\alpha \omega(t) \quad (\text{агар } \omega(t) \leq c \text{ бўлса}) \quad (11.38)$$

тенгсизликни қаноатлантиради. $\xi \neq 0$ бўлганда $\omega(x) > 0$. Шунинг учун қуйидаги ҳисоблашларни бажариш мумкин:

$$\frac{\dot{\omega}(t)}{\omega(t)} \geq 2\alpha, \quad \int_0^t \frac{\dot{\omega}(t)}{\omega(t)} dt \geq 2\alpha t, \quad \sum t \geq 0,$$

$$\omega(t) \geq \omega(0)e^{2\alpha t}, \quad W(\varphi(t, \xi)) \geq W(\xi)e^{2\alpha t}.$$

Охириги тенгсизликдан кўринадики, t нинг ўсиши билан $x = \varphi(t, \xi)$ нуқта (11.31) эллипсоиддан албатта чиқиб кетади. Шу нуқта эллипсоидга бошқа қайтиб келмаслигини исботлаймиз. Тескарисини фараз этамиз. Шундай мусбат $t' > 0$ топиладики, $\omega(t') = c$ ва етарли кичик мусбат Δt лар учун $\omega(t' + \Delta t) < c$ муносабатлар ўринли бўлсин.

Лекин бу муносабатлардан $\omega(t') \leq 0$ экани келиб чиқади. Топилган тенгсизлик (11.38) га зид. ((11.38) тенгсизлик $t=t'$ да тўғри, чунки $\omega(t') = c$). Шундай қилиб, (11.31) эллипсоиднинг ички $x = \xi$ нуқтасидан бошланадиган траектория $x = \varphi(t, \xi)$ вақти билан шу эллипсоиддан албатта чиқиб, сўнгра унга бошқа қайтиб келмайди.

Ушбу $W(x) \leq \nu|x|^2$ ва $|\xi| < \sigma = \sqrt{\frac{c}{\lambda^2}}$ тенгсизликлардан $W(\xi) < c$ келиб чиқади. Демак, $|\xi| < \sigma$ шар $W(x) \leq c$ эллипсоид ичида ётиши

кўрсатилди. Шундай қилиб, бутунлай турғунмаслик таърифига кўра теореманинг исботи яқунланди.

11.8-теорема. Агар $A = \left(\frac{\partial f_i}{\partial x_j} \right)$ матрица хос сонлари ичида камида биттаси мусбат ҳақиқий қисмга эга бўлса, у ҳолда мувозанат ҳолати турғунмас бўлади.

Исботи юқоридаги икки теореманинг исботига ўхшаш.

Мисол. Математик маятник тенгламасини, яъни ушбу

$$l\ddot{\varphi} + g \sin \varphi = 0 \quad (11.1)$$

тенгламани ёки каноник ўзгарувчиларда

$$\begin{cases} \dot{\varphi}_1 = \varphi_2, \\ \dot{\varphi}_2 = -\frac{g}{l} \sin \varphi_1 \end{cases} \quad (11.2)$$

системани кўрайлик. Бу автоном системанинг мувозанат ҳолатлари $(0,0)$, $(k\pi,0)$ (k — бутун сон) нуқталардан иборат бўлиб, *саноқли тўғламни* ташкил этади. k нинг жуфт қийматларига маятникнинг қуйи ҳолати, k нинг тоқ қийматларига эса юқори ҳолати мос келади (67-чиёма). Бу нуқталарнинг турғун ёки турғунмаслигини текшириш учун фақат иккитасини, яъни $a^{(1)} = (0,0)$ ва $a^{(2)} = (\pi,0)$ нуқталарни текшириш етарли. Аввал $a^{(1)} = (0,0)$ нуқтага слайлик. Мос биринчи яқинлашиш системаси

$$\begin{cases} \dot{\varphi}_1 = \varphi_2, \\ \dot{\varphi}_2 = -\frac{g}{l} \varphi_1 \end{cases} \quad (11.2')$$

кўринишда бўлиб, $A = (a_{ij}) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -\frac{g}{l} & 0 \end{pmatrix}$. Бу матрицанинг хос сонлари $\lambda_1 = i\sqrt{\frac{g}{l}}$, $\lambda_2 = -i\sqrt{\frac{g}{l}}$. Кўринадики, хос сонларнинг ҳақиқий қисмлари нолга тенг. Бундан $(0,0)$ нуқта (11.2) система учун Ляпунов маъносиде асимптотик турғун эмас. Аммо маятникнинг кичик тебранишлари учун $\sin \varphi_1 \sim \varphi_1$ ва бу ҳолда $(0,0)$ нуқта турғун бўлади, чунки (11.2') учун $\varphi_1(t) = -A\sqrt{\frac{l}{g}} \cos \sqrt{\frac{g}{l}}t + \alpha$, $\varphi_2(t) = A \sin \sqrt{\frac{g}{l}}t + \alpha$ ($A > 0$, α — ихтиёрий ўзгармаслар) ва модуль $|\varphi(t)|$ чегараланган. Шунга ўхшаш $a^{(2)} = (\pi,0)$ нуқтага мос биринчи яқинлашиш системаси

$$\begin{cases} \dot{\varphi}_1 = \varphi_2, \\ \dot{\varphi}_2 = \frac{g}{l} \varphi_1 \end{cases}$$

бўлиб, $A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ \frac{g}{l} & 0 \end{pmatrix}$. Хос сонлар $\lambda_1 = \sqrt{\frac{g}{l}}$, $\lambda_2 = -\sqrt{\frac{g}{l}}$.

Хос сонлардан бири мусбат бўлгани учун $(\pi, 0)$ нуқта (11.2) система учун Ляпунов маъносиде турғунмас (11.8-теоремага қаранг).

6. Ечимнинг турғунлиги. Бизга (10.2) автоном система берилган бўлиб, $\varphi(t, \xi)$ функция шу системанинг $\varphi(0, \xi) = \xi$ шартни қаноатлантирадиган ечими бўлсин.

11.4-таъриф. Агар ихтирий $\epsilon > 0$ учун шундай $\delta > 0$ мавжуд бўлсаки, 1) $|\eta - \xi| < \delta$ тенгсизликчи қаноатлантирувчи η лар учун $\varphi(t, \eta)$ ечим барча $t \geq 0$ лар учун аниқлашган; 2) $|\varphi(t, \xi) - \varphi(t, \eta)| < \epsilon$ тенгсизлик барча $t \geq 0$ лар учун ўринли бўлса, у ҳолда (10.2) системанинг $\varphi(t, \xi)$ ечими Ляпунов мавжосида турғун дейилади. Акс ҳолда тэгшишли ечим турғунмас дейилади.

Агар 11. 4-таърифдаги 1) ва 2) шартлар билан бирга яна ушбу шарт бажарилса, яъни 3) шундай кичик $\sigma > 0$, $\sigma < \delta$ топилсаки, $|\eta - \xi| < \sigma$ бўлганда ушбу $\lim_{t \rightarrow +\infty} |\varphi(t, \xi) - \varphi(t, \eta)| = 0$ муносабат ўринли бўлса, у ҳолда (10.2) системанинг $\varphi(t, \xi)$ ечими асимптотик турғун дейилади. Турғунмас ечимлар учун ушбу

$$|\varphi_1(t, \xi) - \varphi_1(t, \eta)| < \frac{k_1 \epsilon}{\sqrt{n}}, \dots, |\varphi_n(t, \xi) - \varphi_n(t, \eta)| < \frac{k_n \epsilon}{\sqrt{n}},$$

$$\sum_{i=1}^n k_i^2 = n, \quad k_i > 0, \quad i = 1, \dots, n$$

тенгсизликлардан камида биттаси бажарилмайди. Агар бу тенгсизликлар бир вақтда бажарилмагача, (10.2) системанинг $\varphi(t, \xi)$ ечими бутунлай турғунмас дейилади.

Ечимнинг турғунлигини текшириш масаласи автономмас система мувозанат ҳолатининг турғунлигини текширишга келтирилиши мумкин. Ҳақиқатан, (10.2) системанинг бирор ечимини олайлик. Уша системада

$$y = x - \varphi(t, \xi) \quad (11.39)$$

алмаштиришни бажарамиз. Равшанки, (11.39) дан $x = \varphi(t, \xi)$ бўлганда $y \equiv 0$ келиб чиқади. Алмаштириш (10.2) системани қуйидаги

$$y = f(y + \varphi(t, \xi)) - f(\varphi(t, \xi)) \quad (11.40)$$

тенгламага олиб келади. Бу вектор-тенглама учун $y = 0$ ечим (мувозачат ҳолати). Фақат эслатиб ўтамизки, биз мувозанат ҳолати тушунчасини автоном системалар учун киритган эдик. (11.40) тенглама эса автоном эмас. Аммо

$$y = F(t, y) \quad (11.41)$$

кўринишдаги тенгламалар учун ҳам y нинг $F(t, y)$ функцияни нолга айлантирадиган қийматлари мувозанат ҳолати дейилади. Агар t ни параметр деб қаралса, ечимнинг графигини (y_1, \dots, y_n) ўзгарувчилар фазосида ўрганилади. Бунда тегишли ечимнинг графиги (11.41) тенгламанинг траекторияси, (y_1, \dots, y_n) ўзгарувчилар фазоси R^n эса ҳолатлар фазоси деб юритилади.

7. Автономмас система ечимининг турғунлиги. Ечимни давом эттириш масаласи. Бизга (11.41) вектор-тенглама берилган бўлиб, $F(t, y)$ функция D_{n+1} соҳада ечимнинг мағжудлиги ва ягсналиги ҳақидаги теоремалардан бирсртасининг шартларини қавоатлантирсин дейлик.

11.5- таъриф. Агар $t=t_0$ да бсшланғич $y_i(t_0) = y_i^0, i=1, 2, \dots, n$ қийматлар берилган бўлиб, (11.41) тенгламанинг бирор $y = \varphi(t)$ ($0 \leq t < \infty$) ечими учун ихтиёрый $\epsilon > 0$ берилганда ҳам шундай $\delta(\epsilon, t_0)$ топилсаки, (11.41) тенгламанинг бсиқа ихтиёрый $y = \psi(t), t \geq t_0$ ечими учун

$$|\varphi(t_0) - \psi(t_0)| < \delta$$

тенгсизлик бсжағилганда барча $t \geq t_0$ ларда

$$|\varphi(t) - \psi(t)| < \epsilon$$

тенгсизлик бсжарилса, y ҳолда $y = \varphi(t)$ ечим Ляпунов маъносида турғун дейилади. Агар $\delta > 0$ сон t_0 га боғлиқ бўлмаса, $y = \varphi(t)$ ечим текис турғун дейилади.

11.6- таъриф. Агар $y = \varphi(t)$ ечим турғун бўлиб, ундан ташқари шундай $\delta_0 > 0$ сон масежуд бўлсаки, ихтиёрый бсиқа $y = \psi(t)$ ечим учун

$$|\varphi(t_0) - \psi(t_0)| < \delta_0$$

тенгсизлик бсжарилганда

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} |\varphi(t) - \psi(t)| = 0$$

бўлса, $y = \varphi(t)$ ечим Ляпунов маъносида асимптотик турғун дейилади. Агар $y = \varphi(t)$ ечим турғун бўлмаса, y турғунмас дейилади.

(11.41) системанинг $y = \varphi(t)$ ечимининг турғунлигини текшириш масаласи бирор бошқа системанинг тривиал-ечимининг турғунлигини текширишга келтирилади. Жумладан, (10.2) системанинг $\varphi(t, \xi)$ ечимини текшириш (11.40) тенгламанинг $y=0$ ечимини текширишга (11.39) алмаштириш ёрдамида келтирилади. Шу (11.39) алмаштириш (11.41) тенгламага ҳам қўлланилиши мумкин.

1- бсбда ечимни давом эттириш ва давомсиз ечимлар ҳақидаги масала биринчи тартибли дифференциал тенглама учун кўрилган эди. Нормал (автономмас ёки автоном) системалар учун ҳам ечимни давом эттириш тушунчаси худди шунга ўхшаш киритилади. Чунончи, $y = \varphi(t)$ функция (11.41) тенгламанинг I_r интервалда аниқланган, $y = \psi(t)$ функция эса ўша тенгламанинг I_s интервалда аниқланган ечими бўлсин. Агар $I_s \supset I_r$ бўлиб, $y = \psi(t)$ ечим I_r интервалда $y = \varphi(t)$ ечим билан устма-уст тушса, y ҳолда $y = \psi(t)$ ечим $y = \varphi(t)$ ечимнинг давсми дейилади. Агар $y = \psi(t), t \in I_s$ ечим учун унинг давомидан иборат бўлган ҳеч қандай ечим мавжуд бўлмаса, y ҳолда шу $y = \psi(t)$ ечим давсмсиз дейилади.

Ҳар бир ечим ягона давомсиз ечимгача давсми эттирилиши мумкин. Бу тасдиқнинг исботи 1- бсбда битта тенглама учун олиб борилган исботдан фарқ қилмагани учун биз уни келтириб ўтирмай-

миз. Аммо қуйидаги ечимни давом эттириш мумкин бўлишининг етарли шартларидан бирини берувчи лемма келтирамиз.

11.4-лемма (Филлипов леммаси). *Бизга (11.41) вектор-тенглама берилган бўлиб, унда $t \in T = (T_1, T_2)$ (ихтиёрий чекли интервал), $y \in R^n$ ва*

$$(y, F(t, y)) \leq C(1 + |y|^2), \quad C \geq 0 - \text{const} (\Phi)$$

бўлиб, $y = \varphi(t, t_0, x^0) = \varphi(t)$ функция (11.41) тенгламанинг ихтиёрий тайинланган t_0, y^0 бошланғич қийматларга эга бўлган ечими бўлса, $y = \varphi(t)$ ечим бутун T интервалда аниқланган бўлади.

Исбот. (Φ) тенгсизлик *A. Ф. Филлипов тенгсизлиги* деб юритилади, унда $(y, F(t, y))$ ифода y ва $F(t, y)$ векторларнинг скаляр кўпайтмасини англатади. Кўрсатиш қийин эмаски, агар $|F(t, y)| \leq k(1 + |y|)$, $k > 0 = \text{const}$ тенгсизлик бажарилса, (Φ) тенгсизлиги ҳам $1 + k^2 = C$ константа билан бажарилади. Энди лемманинг бевосита исботига ўтамиз. $\psi(t) = 1 + |\varphi(t)|^2$, $\psi(t_0) = 1 + |x^0|^2 = A$ бўлсин. Содда мулоҳазалар ёрдамида қуйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} \frac{d\psi(t)}{dt} &= \frac{d}{dt} \left[1 + \sum_{i=1}^n \varphi_i^2(t) \right] = \sum_{i=1}^n 2\varphi_i(t) \frac{d\varphi_i(t)}{dt} = 2(\varphi(t), F(t, \varphi(t))) = \\ &= 2(\varphi(t), F(t, \varphi(t))) \leq 2C(1 + |\varphi(t)|^2) = 2C\psi(t), \end{aligned}$$

яъни ушбу

$$\frac{d\psi(t)}{dt} \leq 2C\psi(t).$$

дифференциал тенгсизликка эга бўламиз. Уни аввал t_0 дан $t (t_0 < t \leq T_2)$ гача интеграллаймиз: $\psi(t) \leq Ae^{2C(t-t_0)} \leq Ae^{2C(T_2-t_0)}$, сўнгра t дан $t_0 (T_1 \leq t < t_0)$ гача интеграллаймиз: $\psi(t) \geq Ae^{2C(t-t_0)} \geq Ae^{2C(T_1-t_0)}$. Шундай қилиб, $Ae^{2C(T_1-t_0)} \leq \psi(t) \leq Ae^{2C(T_2-t_0)}$ тенгсизликларга эгамиз. Бундан $\psi(t)$ нинг ифодасига кўра $1 + |\varphi(t)|^2$ функция ёки $|\varphi(t)|^2$ функция, ниҳоят, $|\varphi(t)|$ модуль чегаралангани келиб чиқади. Лемма исбот бўлди.

Қуйида автономмас система ечимининг турғунлигини текширишга оид мисол кўрамиз.

Мисол. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = \ln(1 + 2t - 2x_1) + 3x_2 + 3t^2 + 1, \\ \dot{x}_2 = x_1^2 - 2tx_1 - 2x_1 - x_2 \end{cases}$$

системанинг $x_1 = t$, $x_2 = -t^2$ ечими турғунликка текширилсин. Бунинг учун (11.39) алмаштиришни бажарамиз:

$$y_1 = x_1 - t, \quad y_2 = x_2 + t^2.$$

Нагижада қуйидаги

$$\begin{cases} \dot{y}_1 = \ln(1 - 2y_1) + 3y_2 & (= f_1), \\ \dot{y}_2 = y_1^2 - 2y_1 - y_2 & (= f_2), \end{cases}$$

системага келамиз. Ляпуновнинг 1-методи бўйича мулоҳаза юритамиз. Содда ҳисоб-лашлар кўрсатадики, бу системанинг $(0, 0)$ мувозанат нуқтасида

$$\left(\frac{\partial f_1}{\partial x_1}\right)\Big|_{(0,0)} = -2, \quad \left(\frac{\partial f_1}{\partial x_2}\right)\Big|_{(0,0)} = 3, \quad \left(\frac{\partial f_2}{\partial x_1}\right)\Big|_{(0,0)} = 0, \quad \left(\frac{\partial f_2}{\partial x_2}\right)\Big|_{(0,0)} = -1.$$

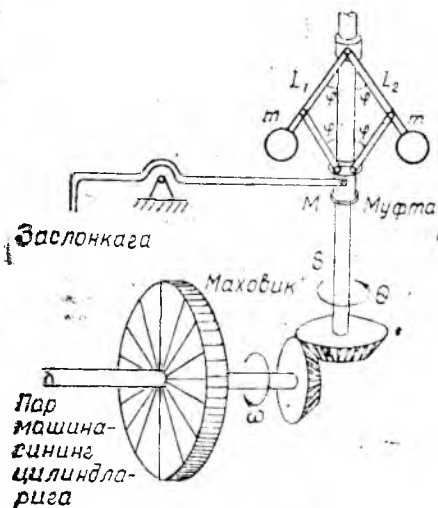
А матрица $\begin{pmatrix} -2 & 3 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ кўринишда бўлиб, унинг хос сонлари $\lambda_1 = -1 < 0$, $\lambda_2 = -2 < 0$ лардан иборат. Демак, Ляпунов—Пуанкаре теоремасига кўра $(0, 0)$ нуқта асимптотик турдун бўлади. Бундан белгиланган системанинг $x_1 = t_1$, $x_2 = -t_2^2$ ечими ҳам асимптотик турдун экани келиб чиқади.

4-§. УАТТ БУҒ МАШИНАСИНИНГ ИШЛАШ ПРИНЦИПИ ҲАҚИДА

XVIII аср охирида инглиз инженери Уатт буғ машинасини кашф этди. Машина маълум режимда ишлар ва машинанинг иши бу режимдан оғишганда автоматик бошқаришлар эди. Автоматик бошқаришни *марказдан қочирма регулятор* ёрдамида амалга ошириш Уаттнинг муҳим кашфиёти ҳисобланади.

Марказдан қочирма регулятор ва унинг ишлаш принципи билан танишамиз.

Марказдан қочирма регулятор ўз вертикал ўқи атрсида айлана оладиган вертикал S стержендан иборат бўлиб, унинг юқори учига



68- чизма.

бир хил юкли иккита L_1 ва L_2 стержень шарнир ёрдамида бириктирилган. Бу L_1 ва L_2 стерженлар яна қўшимча шарнирлар билан шундай боғланганки, улар ўз вертикал ҳолатидан бир вақтда бир хил φ бурчакка оғиши мумкин. Бунда L_1 ва L_2 стерженлар доим вертикал текисликда ҳаракат қиладилар. S стерженга M муфта кийгизилган бўлиб, L_1 ва L_2 стерженлар ўз вертикал ҳолатидан φ бурчакка оғишганда бу муфтани ҳаракатга келтиради. Шу муфтadan S стерженнинг юқори учигача бўлган масофа $\cos \varphi$ га пропорционал. L_1 ва L_2 стерженлар узунлигини l , уларнинг учига ўрнатилган ҳар бир юкнинг массасини m деб белгилаймиз (68- чизма). Агар S стержень θ бурчак тезлик билан айланса, L_1 ва L_2 стерженлар

лар эса ўз вертикал ҳолатларидан φ бурчакка оғишган бўлса, у ҳолда стерженлардаги ҳар бир юкка марказдан қочирма

$$m \theta^2 \sin \varphi \quad (11.42)$$

куч ва

$$mg \quad (11.43)$$

огирлик кучи таъсир этади. (11.42) кучни ташкил этувчиларга аж-
ратамиз: улардан бири φ нинг ўсиш йўналишида бўлиб,

$$m \theta^2 \sin \varphi \cos \varphi, \quad (11.44)$$

(11.43) кучнинг ўша йўналишдаги ташкил этувчиси

$$-mg \sin \varphi \quad (11.45)$$

дан иборат бўлади. (11.44) ва (11.45) кучларнинг тенг таъсир
этувчиси

$$m \theta^2 \sin \varphi \cos \varphi - mg \sin \varphi \quad (11.46)$$

куч экани равшан (69-чизма).

Марказдан қочирма регулятор ишини соддалаштирилган ҳолда тушунтирсак, L_1 ва L_2 стержен-
лар S стерженнинг бурчак тез-
лиги θ берилганда (11.42) ва (11.
43) кучлар таъсири остида ушбу

$$m \theta^2 \sin \varphi \cos \varphi - m \varphi \sin \varphi = 0 \quad (11.47)$$

тенгламанинг $0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}$ интер-

валда аниқланган ечими φ бур-
чакка ўзгаради. Бошқача айтганда, (11.46) куч нолга тенглаштири-
лади.

m масса (11.46) куч таъсири остида дифференциал тенглама
билан баён этиладиган ҳаракат қилади. Бунда m массага яна шар-
нирлардаги ишқаланиш кучи ҳам таъсир қилади. Соддалик учун бу
куч m массанинг ҳаракат тезлиги φ га пропорционал деб қараймиз,
яъни уни $-b\varphi$, $b = \text{const}$ деб белгилаймиз. Агар φ деб m масса-
нинг ҳолатини белгилайдиган ксординатани белгиласак, у ҳолда
шў φ нинг ўзгариш қонуни ушбу

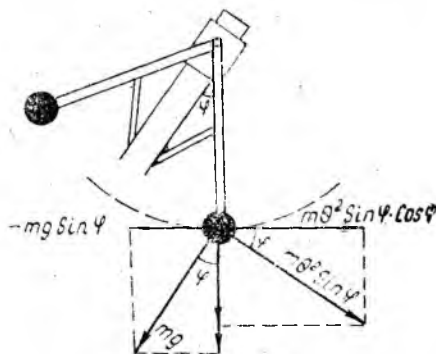
$$m\ddot{\varphi} = m \theta^2 \sin \varphi \cos \varphi - mg \sin \varphi - b \dot{\varphi} \quad (11.48)$$

иккинчи тартибли чизиқли бўлмаган дифференциал тенглама билан
ифода этилади.

Энди буғ машинасининг ишини тушунтирайлик. Бу машина I
инерция моментига эга бўлган буғнинг кучи таъсирида айланма
ҳаракатга келтириладиган *ғилдиракдан* иборат. Шунинг учун буғ
машинасининг дифференциал тенгламаси

$$I\ddot{\omega} = P_1 - P \quad (11.49)$$

кўринишда ёзилиши мумкин. Бунда ω — ғилдиракнинг айланиш бур-
чак тезлиги, P_1 — буғ таъсир кучи momenti, P — ғилдиракка у
айланиши натижасида кўтариб берадиган (масалан, шахтадан) юк-
нинг таъсир кучи momenti. P_1 куч заслонканинг кўп ёки кам очи-
лишига боғлиқ.



69-чизма.

Пар машинаси текис ишлаши учун унга марказдан қочирма регулятор бириктирилади. Бу регулятор ғилдиракнинг айланиш тезлиги ортиб кетса, заслонка тешигини кичрайтириб, буғ беришни камайтиради. Агар ғилдирак тезлиги камайиб кетса, буғ беришни орттиради. Уатт буғ машинасида автоматик бошқариш принципи ана шундан иборат (68-чизма). Айтиб ўтамизки, ғилдирак билан вертикал стержень S тишли ўтказгич ёрдамида боғланган бўлиб, ω ва θ лар орасида

$$\theta = n\omega \quad (11.50)$$

(n — ўтказиш сони) муносабат мавжуд. Бундан ташқари M муфта заслонка билан боғланган бўлиб, ушбу

$$P_1 = F_1 + k(\cos \varphi - \cos \varphi^*) \quad (11.51)$$

муносабат бу боғланишни ифодалайди. Унда φ^* бурчак φ нинг шундай «ўртача» қийматики, бошқарилаётган φ нинг қиймати шу φ^* га яқин қилиб сақланиши лозим; F куч $\varphi = \varphi^*$ бўлганда P кучнинг қиймати, $k > 0$ пропорционаллик коэффициенти.

Шундай қилиб, (11.51) муносабат регуляторнинг буғ машинасига таъсирини белгилайди: агар φ ортиб кетса, буғнинг берилиши камайтиради ва аксинча, φ камайиб кетса, буғнинг берилиши орттиради. Биз буғ машинасининг регуляторга таъсири ва регуляторнинг буғ машинасига таъсирини ўргандик. Натижада машина-регулятор системаси ҳосил бўлди. Энди шу системанинг динамикасини, унинг турғунлигини ўрганамиз.

(11.48) — (11.51) муносабатлардан машина-регулятор системаси ушбу

$$\begin{cases} m\ddot{\varphi} = mn^2\omega^2 \sin \varphi \cos \varphi - mg \sin \varphi - b\dot{\varphi}, \\ I\dot{\omega} = k \cos \varphi - F \end{cases} \quad (11.52)$$

(бунда $F = P - F_1 + k \cos \varphi^*$) система билан ифодаланади. Бу система $\psi = \varphi$ алмаштириш ёрдамида қуйидаги нормал автоном системага келади:

$$\begin{cases} \dot{\varphi} = \psi, \\ \dot{\psi} = n^2\omega^2 \sin \varphi \cos \varphi - g \sin \varphi - \frac{b}{m}\psi, \\ \dot{\omega} = \frac{k}{I} \cos \varphi - \frac{F}{I}. \end{cases} \quad (11.53)$$

Буғ машинасининг тұрри иши, яъни мақсадга мувофиқ режими (стационар режими) шундан иборатки, буғни узатадиган заслонка ҳаракатсиз бўлади. Бошқача айтганда $\varphi = \text{const}$ бўлиб қолади. Албатта, бунда P кучи ўзгармай қолиши лозим. Агар P кучи ўзгариб турса, заслонканинг ҳолати унга мос равишда ўзгариши лозим. Шундай қилиб, (11.53) системанинг

$$\varphi = \varphi_0, \quad \psi_0 = 0, \quad \omega = \omega_0 \quad (11.54)$$

кўринишдаги ечимини излаш лозим. Аммо (11.54) миқдорлар (11.53) системанинг мувозанат ҳолатини ифода этади. Демак, биз шу системанинг мувозанат ҳолатини излашимиз лозим. (11.53) системанинг ўнг томонини нолга тенглаштириб қуйидагини топамиз:

$$\begin{cases} \psi_0 = 0, \\ \cos \varphi_0 = \frac{F}{k}, \\ n^2 \omega_0^2 = \frac{g}{\cos \varphi_0}. \end{cases} \quad (11.55)$$

Энди системанинг мувозанат ҳолатини турғунликка текширайлик. Шу мақсадда

$$\varphi = \varphi_0 + \Delta \varphi, \quad \psi = \psi_0 + \Delta \psi, \quad \omega = \omega_0 + \Delta \omega$$

алмаштириш бажарамиз. Содда ҳисоблашлар ёрдамида ушбу

$$\begin{cases} \Delta \varphi = \Delta \psi, \\ \Delta \psi = n^2 \omega_0^2 \cos 2 \varphi_0 \Delta \varphi + n^2 \omega_0 \sin 2 \varphi_0 \Delta \omega - g \cos \varphi_0 \Delta \varphi - \frac{b}{m} \Delta \psi, \\ \Delta \omega = -\frac{k}{I} \sin \varphi_0 \Delta \varphi \end{cases}$$

системага келамиз. (11.55) мунсабатларнинг охиргисини бу системанинг иккинчисига қўйсак, қуйидаги биринчи яқинлашиш системаси ҳосил бўлади:

$$\begin{cases} \Delta \varphi = \Delta \psi, \\ \Delta \psi = -\frac{g \sin^2 \varphi_0}{\cos \varphi_0} \Delta \varphi - \frac{b}{m} \Delta \psi + \frac{2 g \sin \varphi_0}{\omega_0} \Delta \omega, \\ \Delta \omega = -\frac{k}{I} \sin \varphi_0 \Delta \varphi. \end{cases} \quad (11.56)$$

Бу (11.56) системанинг характеристик кўпқаддини топамиз:

$$D(p) = \begin{vmatrix} -p & 1 & 0 \\ -\frac{g \sin^2 \varphi_0}{\cos \varphi_0} & = \frac{b}{m} - p & \frac{2 g \sin \varphi_0}{\omega_0} \\ -\frac{k}{I} \sin \varphi_0 & 0 & -p \end{vmatrix}$$

Детерминантни очиб чиқиб ушбуга эга бўламиз:

$$-D(p) = p^3 + \frac{b}{m} p^2 + \frac{g \sin^2 \varphi_0}{\cos \varphi_0} p + \frac{2 k g \sin^2 \varphi_0}{I \omega_0}. \quad (11.57)$$

(11.57) кўпқаднинг коэффициентлари мусбат, демак, кўпқадлар турғунлигининг зарурий шартни бажарилади. Энди (11.57) кўпқад турғун бўлиши учун (11.6) тенгсизлигининг бажарилиши етарли бўлади. Кўриляётган ҳолда (11.6) тенгсизлик қуйидаги

$$\frac{b}{m} \cdot \frac{g \sin^2 \varphi_0}{\cos \varphi_0} > 1 \cdot \frac{2 kg \sin^2 \varphi_0}{I \omega_0}$$

ёки

$$\frac{bl}{m} > \frac{2k \cos \varphi_0}{\omega_0} = \frac{2F}{\omega_0} \quad (11.58)$$

кўринишда ёзилади. Шу (11.58) муносабат Ляпунов—Пуанкаре теоремаси бўйича машина-регулятор системаси турғунлигининг етарли шартини ифодалайди.

Вишнеградский натижаларини баён этиш учун буғ машинаси юришининг нотекислиги тушунчасини киритамиз. P кучининг ўзгариши билан ω_0 миқдорнинг ўзгаришини $\frac{d\omega_0}{dP}$ миқдор белгилайди.

Ушбу $v = \left| \frac{d\omega_0}{dP} \right|$ миқдор машина юришининг нотекислиги деб юритилади. Техникада бу тушунча муҳим роль ўйнайди. (11.55) га кўра $F \omega_0^2 = \text{const}$, бундан $\frac{d\omega_0}{dF} = -\frac{\omega_0}{2F} = \frac{d\omega_0}{dP}$, чунки $dF = dP$. Шундай қилиб, $v = \frac{\omega_0}{2F}$. Шу муносабатдан фойдаланиб, (11.58) ни бундай

$$\frac{bl}{m} v > 1 \quad (11.59)$$

ёзиш мумкин. Вишнеградский шу тенгсизликни топиб, ундан қуйидаги хулосаларга келган:

1. L_1 ва L_2 стержень учларидаги юк массаси m ни орттириш (11.59) тенгсизликнинг бузилишига олиб келиши мумкин (чунки m ортиши билан (11.59) нинг чап томони камайиб боради);

2. Ишқаланиш коэффициенти b ни камайтириш (11.59) нинг бузилишига олиб келиши мумкин (чунки b нинг камайиши билан (11.59) нинг чап томони камайиб боради);

3. Гилдиракнинг инерция моменти I ни камайтириш ҳам (11.59) нинг бузилишига олиб келиши мумкин;

4. Шунга ўхшаш, нотекислик v ни камайтириш ҳам (11.59) тенгсизликнинг бузилишига олиб келиши мумкин.

Шундай қилиб, (11.59) тенгсизликнинг бажарилиши турғунликни таъминлайди.

5-§. ЛЯПУНОВНИНГ ИККИНЧИ МЕТОДИ

1. Аниқ ишорали функциялар. Ляпунов тавсия этган ва унинг биринчи методидан фарқ қиладиган метод кўп аргументли функцияларнинг маълум синфини топишга боғланган. Биз қуйида баъзи тушунчаларни киритамиз.

11.7-таъриф. 1. Агар бирор очиқ D_n тўпламда аниқланган $v(x_1, \dots, x_n)$ скаляр функция фақат 1) $x_1 = \dots = x_n = 0$ нуқтада ($(0, \dots, 0) \in D_n$) нолга айланса, 2) шундай мўсбат сон h мавжуд бўлсаки, $|x| < h$, $D_n = \{x: |x| < h\} \in D_n$ бўлганда $v(x_1, \dots, x_n) =$

$= v(x)$ функция фақат битта аниқ ишорали қийматларни қабул қилса, у ҳолда $v(x)$ функция D_n тўғламда ачиқ ишорали дейилади.

Шу таърифни қаноатлантирган функциялар учун

$$v(x) \begin{cases} > 0, & x \in D_n, \quad x \neq 0, \\ = 0, & x = 0 \end{cases}$$

ски

$$v(x) \begin{cases} < 0, & x \in D_n, \quad x \neq 0 \\ = 0, & x = 0 \end{cases}$$

муносабатлар ўринли.

2. Агар бирор очик D_n тўғламда аниқланган $v(x_1, \dots, x_n)$ скаляр функция h қачча кичик бўлмаси D_n тўғламда ҳам мусбат, ҳам манфий қийматлар қабул қилса, у ҳолда $v(x) = v(x_1, \dots, x_n)$ функция D_n тўғламда ўзгарувчи ишорали функция дейилади.

Функцияларнинг аниқ ёки ўзгарувчи ишорали бўлишининг умумий белгилари йўқ. Аммо баъзи хусусий ҳолларда бундай белгилар мавжуд. Кейинги мулоҳазаларда худди шу хусусий ҳоллар билан иш кўрамиз.

Кўрилатган $v(x)$ функция m -тартибли бир жинсли форма бўлсин ($m = 2$ бўлганда квадратик формага эгамиз), яъни ихтиёрий λ учун ушбу

$$v(\lambda x_1, \dots, \lambda x_n) = v(\lambda x) = \lambda^m v(x), \quad x \in D_n$$

муносабат ўринли. Энди $v(x)$ квадратик форма бўлсин. Уни

$$v(x) = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n v_{ij} x_i x_j \quad (11.60)$$

каби ёзамиз. Унинг матричасини P деб белгилаймиз: $P =$

$$= \begin{pmatrix} v_{11} & \dots & v_{1n} \\ \dots & \dots & \dots \\ v_{n1} & \dots & v_{nn} \end{pmatrix}$$

11.8-теорема (Сильвестр теоремаси). (11.60) квадратик форма мусбат ачиқланган бўлиши учун матрица детерминантининг барча бош миқдорлари, яъчи ушбу

$$\Delta_1(P) = v_{11}, \quad \Delta_2(P) = \begin{vmatrix} v_{11} & v_{12} \\ v_{21} & v_{22} \end{vmatrix}, \dots, \Delta_n(P) = \begin{vmatrix} v_{11} & v_{12} & \dots & v_{1n} \\ v_{21} & v_{22} & \dots & v_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ v_{n1} & v_{n2} & \dots & v_{nn} \end{vmatrix}$$

миқдорлар мусбат бўлиши зарур ва етарли.

Бу теореманинг исботини чизиқли алгебра қўлланмаларидан топиш мумкин.

2. Турғунлик ва асимптотик турғунлик ҳақида Ляпунов теоремалари. Биз яна нормал автоном системалар билан иш кўрамиз. (10.2) система берилган бўлиб, $a = 0$ унинг мувозанат ҳолати бўлсин. Қуйидаги теоремаларда ишлатиладиган $v(x_1, \dots, x_n)$ функция Ляпунов функцияси дейилади.

11.9-теорема (турғунлик ҳақида). Агар (10.2) система учун D_h тўпламда аниқланган дифференциалланувчи $v(x)$ функция мавжуд бўлиб, у D_h тўпламда қуйи шартларни қаноатлантирса:

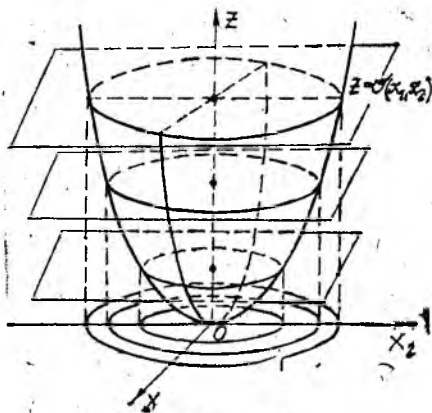
1) $v(x) \geq 0$, агар $x \in D_h$ бўлса; $v(x) = 0$ фақат $x = 0$ бўлганда; яъни $v(x)$ функция координата бошида қатъий минимумга эга;

2) $t \geq t_0$ бўлганда (10.2) системанинг $x = \varphi(t)$, $\varphi(t_0) = x^0$ траекторияси бўйлаб

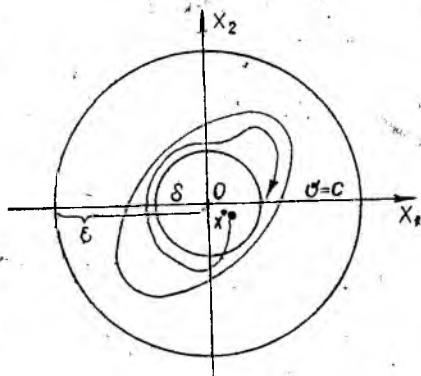
$$\dot{v}_{(10.2)}(\varphi(t)) = \frac{dv(\varphi(t))}{dt} = \sum_{i=1}^n \frac{dv(x)}{dx_i} f_i(x) \Big|_{x=\varphi(t)} \leq 0, \quad x \in D_h$$

тенгсизлик ўринли, у ҳолда (10.2) системанинг $a = 0$ мувозанат ҳолати Ляпунов маъносида турғун бўлади.

Исбот. $z = v(x)$ функция учун $v(x) = c$ мунсабат ($c = \text{const}$) сатҳ сиртларини беради. Агар $c = 0$ бўлса, сатҳ сирти координата бошидан иборат, $c > 0$ бўлганда $v(x) = c$ ёпиқ сатҳ сирти бўлади. Бу сирт ўз ичига координата бошини олади. Бирор $\varepsilon > 0$ (олайлик. $v(x) = c$ да c етарли кичик бўлса, шу сирт координата бошининг ε -атрофи O_ε да жойлашган бўлади (70- ва 71-чизмалар), аммо координата бошидан ўтмайди. Шунинг учун шундай $\delta > 0$ мавжуд-



70 - чизма.



71 - чизма.

ки, координата бошининг δ -атрофи O_δ $v = c$ сиртнинг ичида ётади, яъни шу δ -атрофнинг нуқталари учун $v < c$ тенгсизлиги бажарилади. Агар бошланғич нуқтани x^0 десак, $x^0 \in O_\delta$ бўлганда (яъни $v(x^0) = c_1 < c$ бўлганда) $t > t_0$ учун шу x^0 нуқтадан чиққан $x(t, x^0)$ траектория O_ε атрофдан, ҳатто $v = c$ сатҳ сиртидан

чиқиб кета олмайди. Ҳақиқатан, теореманинг (2) шартига кўра (10.2) системанинг x^0 нуқтадан чиқадиган $x(t, x^0)$ траекторияси бўйича $v(x)$ функция ўсмайди, чунки:

$$\dot{v}_{(10.2)}(x(t, x^0)) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial v(x(t, x^0))}{\partial x_i} f_i(x(t, x^0)) \leq 0.$$

Шунинг учун $t > t_0$ бўлганда

$$v(x(t, x^0)) \leq C_1 < C.$$

Бу эса Ляпунов маъносида турғунликни кўрсатади. Аммо бундан, умуман айтганда,

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} v(x, t, x^0) = 0, \text{ яъни } \lim_{t \rightarrow +\infty} x(t, x^0) = 0 \quad (11.61)$$

келиб чиқмайди. Юқоридаги (11.61) муносабатлар ўринли бўлиши учун 11.9-теорема шартлари етарли эмас. Ҳозир шу масала учун етарли шартни берадиган теоремани келтирамиз.

11.10-теорема (асимптотик турғунлик ҳақида). *Агар (10.2) системанинг D_n тўғрисида аниқланган дифференциалланувчи $v(x)$ скаляр функция мавжуд бўлиб, бу функция 1) координата бошида қатъий минимумга эга ва $v(0) = 0$ бўлса; 2) $t \geq t_0$ бўлганда (10.2) системанинг $x = \varphi(t)$, $\varphi(t_0) = x^0$ траекторияси бўйлаб*

$$\dot{v}_{(10.2)}(\varphi(t)) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial v(x)}{\partial x_i} f_i(x) \Big|_{x=\varphi(t)} \leq 0$$

муносабат ўринли, координата бошининг $O_{\delta_1} = \{x: |x| \leq \delta_1\}$, $\delta_1 > 0$ атрофидан ташқарида $\dot{v}_{(10.2)}(\varphi(t)) \leq -\beta < 0$, $\beta > 0$ тенгсизлик ўринли бўлса, (10.2) нинг $a = 0$ мувозанат ҳолати асимптотик турғун бўлади.

Исбот. Бу теоремада аввалги теореманинг барча шартлари бажарилади. Демак, ҳар бир $\varepsilon > 0$ учун шундай $\delta(\varepsilon) > 0$ топиш мумкинки, O_δ атрофдан чиққан $x(t, x^0)$ траектория $t \geq t_0$ бўлганда O_ε атрофдан ташқарига чиқиб кета олмайди. Лекин $t > T_0 \geq t_0$ бўлганда шу $x(t, x^0)$ траектория бўйлаб теореманинг 2) шarti бажарилади. O_{δ_1} атрофдан ташқарида $v(x)$ функция монотон камаювчи, шу сабабли $t \rightarrow +\infty$ да $v(x)$ функциянинг чекли limiti мавжуд, яъни

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} v(x(t, x^0)) = \alpha \geq 0.$$

Агар $\alpha = 0$ бўлса, теорема исбот бўлади, чунки ундан $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t, x^0) = 0$ келиб чиқади. Энди $\alpha > 0$ бўлсин. У ҳолда $t > t_0$ учун $x(t, x^0)$ траектория $v \geq \alpha$ соҳада жойлашган бўлади. Демак, бошқача айтганда, $x(t, x^0)$ траектория $t > t_0$ бўлганда O_δ атрофдан ташқарида жойлашган бўлади. Шу O_{δ_1} атрофда қуйидагига эгамиз:

$$v_{(10.2)}(x(t, x^0)) \leq -\beta < 0, t \geq T_0.$$

Бу муносабатни T_0 дан t гача интеграллаймиз:

$$v(x(t, x^0)) - v(x(T_0, x^0)) \leq -\beta(t - T_0)$$

ёки

$$v(x(t, x^0)) \leq v(x(T_0, x^0)) - \beta(t - T_0).$$

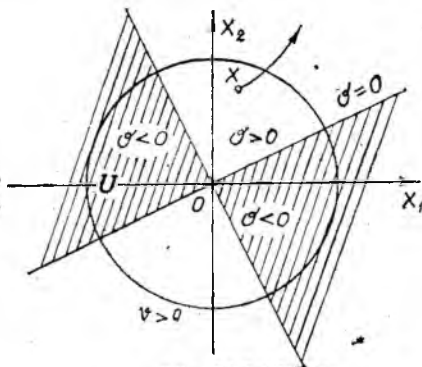
Бундан етарли катта мусбат t лар учун $v(x(t, x^0)) < 0$ тенгсизлик келиб чиқади. Бу теореманинг 1) шартига зид. Демак, $\alpha > 0$ бўла олмайди. Шундай қилиб, $\alpha = 0$. Теорема исбот бўлди.

11.11-теорема (Четаев теоремаси). Агар (10.2) система учун шундай дифференциалланувчи $v(x)$ масъуд бўлсаки, бу функция координата бошининг бирор ёпиқ D_n атрофида ушбу шартларни қаноатлантирса:

1) координата бошининг биғор U атрофида шундай тўпلام мавжудки, унда $v > 0$ ва бу тўпلامнинг чегараларида $v = 0$ шу билан бирга $v(0) = 0$; 2) $v > 0$ бўлган тўпلامда (10.2) системанинг $x = \varphi(t)$, $\varphi(t_0) = x^0$ траекторияси бўйлаб

$$v_{(10.2)}(\varphi(t)) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial v(x)}{\partial x_i} f_i(x) \Big|_{x=\varphi(t)} \geq 0$$

ва $v \geq 0$, $\alpha > 0$ тўпلامда $v_{(10.2)}(\varphi(t)) \geq \beta > 0$ бўлади, у ҳолда (10.2) системанинг мувозанат ҳолати $a = 0$ турғунмас.



72-чизма.

Исбот. Бошланғич нуқта x^0 ни U тўпلامнинг $v > 0$ қисмида оламиз. Шу қисм тўпلامни $U(v > 0)$ деб белгилаймиз. Демак, $v(x^0) = \alpha$, $\alpha > 0$ деса бўлади. Равшанки, $x^0 \in U(v > 0) \in U$ (72-чизма).

Теореманинг шартига кўра (10.2) системанинг $x = \varphi(t)$, $\varphi(t_0) = x^0$ траекторияси бўйлаб $v_{(10.2)}(\varphi(t)) \geq 0$ бўлгани учун $v(x)$ функция камаймайди. Шу сабабли $x = \varphi(t)$ траектория қурилган $U(v > 0)$ тўпلامдан чиқиб кетмагунча шу траектория $U(v \geq \alpha)$ тўпلامда қолиши

лозим. $x = \varphi(t)$ траектория $t = t_0$ да $U(v \geq 0)$ тўпلامдан бошланиб, вақт ўтиши билан $U(v \geq \alpha)$ тўпلامдан чиқиб кетади. Фараз этайлик, $t \geq t_0$ да $x = \varphi(t)$ траектория $U(v > 0)$ тўпلامдан чиқиб кетмасин, яъни $t \geq t_0$ бўлганда $\varphi(t) \in U(v > 0)$. Теореманинг 2) шартига кўра $t \geq t_0$ бўлганда $v_{(10.2)}(\varphi(t)) \geq \beta > 0$ тенгсизлик ўринли. Агар бу тенгсизликни t_0 дан t гача интегралласак:

$$v(\varphi(t)) - v(\varphi(t_0)) \geq \beta(t - t_0)$$

ёки

$$v(\varphi(t)) - v(x^0) \geq \beta(t - t_0)$$

мунсабатга эга бўламиз. Ундан $v(x^0)$ чекли ва мусбат бўлгани учун $t \rightarrow +\infty$ да $v(\varphi(t))$ функция $x = \varphi(t)$ траектория бўйлаб исталганча ўсиши келиб чиқади. Бу ҳолда $x = \varphi(t)$ траектория координата бошининг исталган чегараланган атрсфидан, хусусан, $U(v \geq \alpha)$ атрсфидан ҳам чиқиб кетади. Юқоридаги фаразга зид натижа чиқди.

Эслатамизки, $U \subset \bar{D}_h$, \bar{D}_h ёпиқ ва унда $v(x)$ функция узлуксиз, демак, чегараланган. Юқорида эса $v(\varphi(t))$ функция исталганча катта бўла олиши мумкин эди. Тесрема исбот бўлди.

3. Ляпунов функциясини қуриш. Мувозабат ҳолатининг турғунлигини Ляпуновнинг иккинчи методи ёрдамида текширилганда Ляпунов функцияси ҳал қилувчи роль ўйнайди. У ёки бу конкрет масалада шу функцияни топиш масаласи муҳим бўлиб, Ляпунов функциясини умумий ҳолларда излаш методи мавжуд эмас. Баъзи ҳолларда маълум усулларни тавсия этиш мумкин, холос. Шуниси қизиқки, агар (10.2) системанинг бирор биринчи интеграли маълум бўлса, қўйилган масала ҳал бўлади. Ҳақиқатан,

$$\Phi(x_1, \dots, x_n) = C = \text{const}$$

(10.2) системанинг биринчи интеграли бўлсин. Агар $\Phi(x)$ функция мусбат ишсрали (яъни $\Phi(0) = 0$; $\Phi(x) = C > 0$, $x \neq 0$) бўлса, у ҳолда Ляпунов функцияси сифатида шу $\Phi(x)$ функцияни олиш мумкин. Равшанки, $\frac{d\Phi}{dt} \Big|_{(10.2)} = 0$, $\Phi(x) \geq 0$. Демак, Ляпуновнинг тур-

ғунлик ҳақидаги тесремасининг шартлари бажарилади. Шунинг учун (10.2) системанинг мувозабат ҳолати $a = 0$ турғун бўлади.

4. Ляпунов функциясини излашнинг сунъий усули. Баъзи ҳолларда Ляпунов функциясини ушбу

$$v(x_1, \dots, x_n) = F_1(x_1) + \dots + F_n(x_n) = \sum_{i=1}^n F_i(x_i) \quad (11.65)$$

кўринишда излаш самарағи натижа беради. Хусусан, (10.2) системанинг ўнг тосмеидаги функцияларнинг ҳар бири (11.65) хусусиятга эга бўлган дейлик, яъни

$$f_1(x_1, \dots, x_n) = \sum_{j=1}^n f_1^{(j)}(x_j),$$

.

$$(11.66)$$

$$f_n(x_1, \dots, x_n) = \sum_{j=1}^n f_n^{(j)}(x_j).$$

Энди (11.65) функциядан (10.2) системага кўра шу (11.66) ифодаларни назарда тутиб ҳосила оламиз:

$$\begin{aligned} \dot{v}_{(10.2)}(x) = & \sum_{i=1}^n F'_i(x_i) f_i^{(i)}(x_i) + F'_1(x_1) \cdot \left(\sum_{j=2}^n f_1^{(j)}(x_j) \right) + \dots + \\ & + F'_n(x_n) \cdot \left(\sum_{j=1}^{n-1} f_n^{(j)}(x_j) \right). \end{aligned}$$

Ҳосила учун топилган ифода ҳам $v(x)$ функциянинг (11.65) га ўхшаш кўринишига келтирилади. Унинг учун

$$\begin{aligned} F'_1(x_1) \left(\sum_{j=2}^n f_1^{(j)}(x_j) \right) + F'_2(x_2) \left(\sum_{j=1}^n f_2^{(j)}(x_j) \right) + \dots + \\ + F'_n(x_n) \left(\sum_{j=1}^{n-1} f_n^{(j)}(x_j) \right) = 0 \end{aligned} \quad (11.67)$$

тенгликнинг бажарилишини талаб этиш етарли. Юқоридаги (11.67) тенгликнинг чап томонида $\sum^{(2)}$ белгиси йиғиндида иккинчи ҳади қатнашмаслигини билдиради, қолган ҳолларда ҳам шундай ҳосса бор. Агар натижада ҳосил бўлган

$$v(x) = \sum_{i=1}^n F_i(x_i), \quad \dot{v}_{(10.2)}(x) = \sum_{i=1}^n F'_i(x_i) f_i^{(i)}(x_i)$$

функциялар турғунлик ҳақидаги теоремалардан бирортасининг шартларини қаноатлантирса, биз мақсадга эришган бўламиз.

Келтирилган усул иккинчи тартибли системаларда кўпроқ яхши натижа беради. Масалан, аввал ушбу

$$\dot{x}_i = \sum_{j=1}^n a_{ij} x_j, \quad a_{ij} = \text{const} \quad (11.68)$$

системани олайлик. Бу ҳолда (11.65) функциянинг ҳосиласи қуйидагича ёзилади:

$$\begin{aligned} \dot{v}_{(11.68)}(x) = & \sum_{i=1}^n a_{ii} x_i F'_i(x_i) + F'_1(x_1) (a_{12} x_2 + \dots + \\ & + a_{1n} x_n) + F'_2(x_2) (a_{21} x_1 + a_{23} x_3 + \dots + a_{2n} x_n) + \\ & + \dots + F'_n(x_n) (a_{n1} x_1 + \dots + a_{nn-1} x_{n-1}). \end{aligned}$$

Агар $a_{ii} \leq 0$, $a_{ij} = -a_{ji}$, $F'_i(x_i) = 2x_i$ бўлса, бундан

$$v_{(11.68)}(x) = 2 \sum_{i=1}^n a_{ii} x_i^2 \leq 0$$

келиб чиқади. Равшанки, $F_i(x_i)$ функцияларни $F_i(x_i) = x_i^2$ деб танлаш мумкин. Шундай қилиб, Ляпунов функцияси ушбу

$$v(x) = \sum_{i=1}^n x_i^2$$

кўринишга эга. Кўрилаётган ҳолда координата боши Ляпунов маъносида турғун бўлади. Энди

$$\begin{cases} \dot{x} = x^3 - y, \\ \dot{y} = x + y^3 \end{cases} \quad (11.69)$$

система учун $\tau = F_1(x) + F_2(y)$ десак, содда ҳисоблашлар ёрдамида қуйидагини топамиз:

$$\begin{aligned} v_{(11.69)}(x, y) &= F_1'(x)(x^3 - y) + F_2'(y)(x + y^3) = \\ &= [F_1'(x)x^3 + F_2'(y)y^3] + [-yF_1'(x) + xF_2'(y)], \end{aligned}$$

бундан

$$yF_1'(x) = xF_2'(y)$$

ёки $F_1'(x) = x$, $F_2'(y) = y$ ва $F_1(x) = x^2$, $F_2(y) = y^2$ деб танласа бўлади. Шундай қилиб,

$$v(x, y) = x^2 + y^2 \geq 0, \quad v_{(11.69)}(x, y) = 2(x^4 + y^4) \geq 0.$$

Демак, Четаев теоремасига кўра берилган система учун $(0, 0)$ нуқта турғунмас.

6-§. ЛИМИТ ДАВРАЛАР. ЭРГАШ ФУНКЦИЯ

Лимит давра (цикл) ва эрғаш функция тушунчаларини улуф француз математиги А. Пуанкаре киритган бўлиб, бу тушунчалар ҳақида дастлабки илмий натижалар унинг ўзига тегишли. Лимит давралар техникада турли асбоб ва қурилмаларни лойиҳалашда муҳим роль ўйнайди. Техникада сўмас тебранишлар шу лимит давралар тушунчасига мос келади. Бу мисликни биринчи марта совет олими А. А. Андронов аниқлаган.

Яна нормал автоном (10.2) системани кўрайлик. Унда $f_1(x_1, \dots, x_n), \dots, f_n(x_1, \dots, x_n)$ (қисқача $f(x)$ вектор-функция) функциялар n ўлчовли фазснинг бирер очиқ D_n тўпламида аниқланган ва ўзининг хусусий ҳисилалари билан узлуксиз деб қараймиз. У ҳолда D_n тўпламнинг ҳар бир нуқтасидан (10.2) системанинг фақат битта траекторияси ўтади. Кейинги мулоҳазаларда кўпинча $n=2$ бўлган ҳол кўрилади. Унда содалик учун D_n тўплам сифатида бутун P текислик қаралади.

1. Лимит давра ва унинг яқинидаги траекториялар. Энди лимит давра тушунчасини киритамиз ($n=2$).

11.8-таъриф. (10.2) автоном системанинг ажратилган (изоляцияланган) даврий ечими лимит давра (цикл) дейилади. Тўлароқ айтганда, $x = \varphi(t)$ вектор-функция (10.2) системанинг даврий ечими бўлиб, K чизиғи эса P текисликда шу ечимнинг графиги (ёпиқ эгри чизиқ, ёпиқ траектория) бўлсин. Агар шундай мусбат сон $\rho > 0$ мавжуд бўлсаки, P текисликдаги K эгри чизиқдан ρ дан кичик ма-

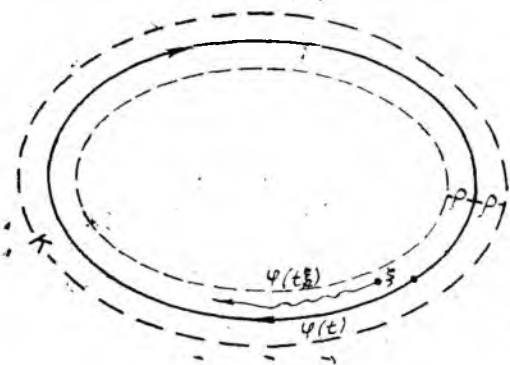
софада жойлашган ξ нуқта қандай бўлмасин, (10.2) системанинг шу нуқтадан ўтадиган ечими даврий бўлмаса, у ҳолда $x = \varphi(t)$ ечим (ёки K траектория) (10.2) системанинг *лимит давраси* дейилади.

Таърифдан кўринадики, агар $x \in K$, $\xi \notin K$ ва $|x - \xi| < \rho$ бўлса, (10.2) системанинг $0, \xi$ бошланғич қийматларга эга бўлган $x = \varphi(t, \xi)$ ечими даврий бўлмайди. Бшқача айтганда, лимит даврага яқин масофада системанинг ёпиқ траекториялари мавжуд эмас (73- чизма).

Ундай бўлса, лимит даврага яқин траекториялар ўзини қандай тутади. Қуйида биз шуни ўрганамиз.

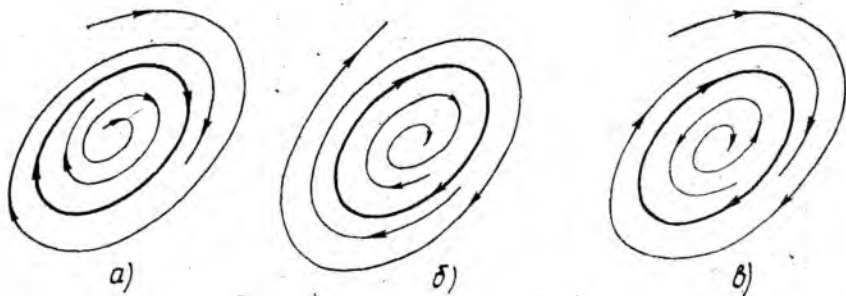
11.12- теорема. $x = \varphi(t)$ ечим (10.2) системанинг ($n=2$) *лимит давраси бўлиб, K унга жис ёпиқ траектория бўлсин. Ёпиқ траектория, маълумки, текисликни икки ички ва ташқи соҳага бўлади. Автоном системанинг траекториялари ўзаро кесиша олмаслиги учун (10.2) системанинг ҳар бир K дан фарқли траекторияси унга нисбатан ё ички, ё ташқи бўлади. Ҳам ташқи, ҳам ички траекториялар учун бири иккинчисини инкор қиладиган қуйидаги икки ҳол юз бериши мумкин. Яъни, K га яқин нуқтада бошланадиган барча ички траекториялар ё $t \rightarrow +\infty$ да, ёки $t \rightarrow -\infty$ да спирал каби K га ўралади. Худди шу тасдиқ ташқи траекториялар учун ҳам ўринли (74- чизма а, б)). Бу теореманинг исботига ўтишдан аввал баъзи ёрдамчи тасдиқлар керак бўлади.*

Агар K га яқин барча нуқталардан бошланадиган барча траекториялар (хоҳ ички, хоҳ ташқи бўлмасин) $t \rightarrow +\infty$ да K га ўралса, у ҳолда лимит давра турғун дейилади (74- чизма, а). Агар K га яқин барча нуқталардан бошланадиган траекториялар $t \rightarrow -\infty$ да K га ўралса, у ҳолда лимит давра бутунлай турғунмис дейилади



73- чизма.

а) $t \rightarrow +\infty$ да K га ўралади. б) $t \rightarrow -\infty$ да K га ўралади.



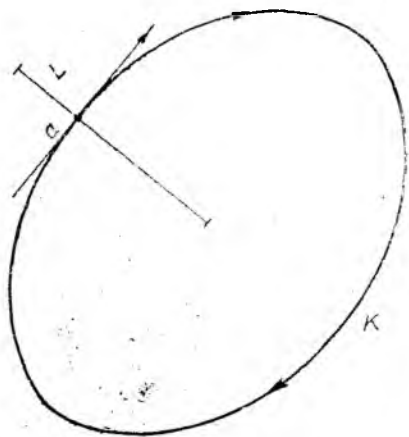
74- чизма.

(74- чизма, б). Қолган икки ҳолда (хусусан, ички траекториялар K га $t \rightarrow -\infty$ да, ташқи траекториялар $t \rightarrow +\infty$ да ўралса, ва аксинча) лимит давра ярим турғун дейилади (74- чизма, в).

Лимит давра яқинидаги траекторияларнинг хоссаларини, яъни уларнинг лимит даврага ўралишини баён этишда эргаш функция тушунчаси муҳим роль ўйнайди. А. Пуанкаренинг катта хизматларидан бири шу функцияни киритиб, ундан фойдаланганлигидадир. Эргаш функциянинг таърифини икки оғиз сўз билан баён этиб бўлмайди, уни маълум маънода қурилади.

P текисликда даври τ бўлган даврий ечимнинг графигидан иборат ёпиқ эгри чизиқни K дейлик. L эса P текисликда ётган, шундай тўғри чизиқли кесмаки, у K эгри чизиқни L га нисбатан ички бўлган ягона a нуқтада холдан фарқли бурчак остида (яъни ўгинмасдан) кесиб ўтсин (75- чизма).

L кесмаси ётган тўғри чизиқда сонли координата киритамиз. a нуқтанинг координатасини u_0 , L кесманинг a дан фарқли ихтиёрий нуқтасини p деб, унинг координатасини u деб белгилаймиз. Шундай қилиб, $a = a(u_0)$, $p = p(u)$. Энди p нуқтадан (10.2) системанинг $\varphi(t, p)$ траекториясини ўтказиб, шу траектория бўйича t нинг ўсишига мос йўналишда ҳаракат қиламиз. Агар p нуқта a нуқтага яқин бўлса, у ҳолда K нинг яқинида бошқа ёпиқ траектория йўқлигидан $\varphi(t, p)$ траектория ҳар τ га яқин вақтда L кесмани кесиб ўтади. Шу траекториянинг L кесма билан p нуқтадан кейин

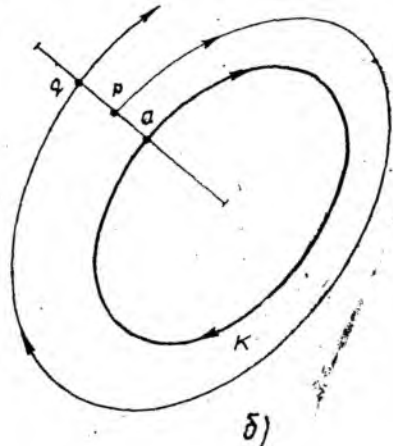
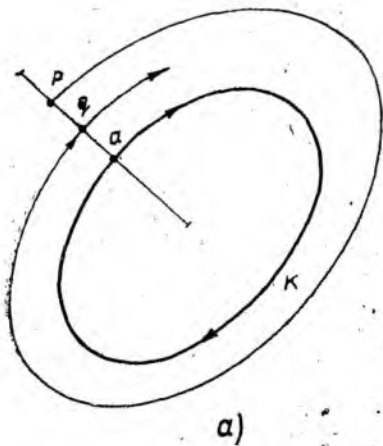


75- чизма.

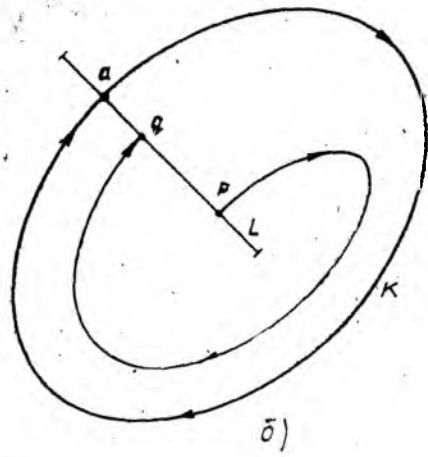
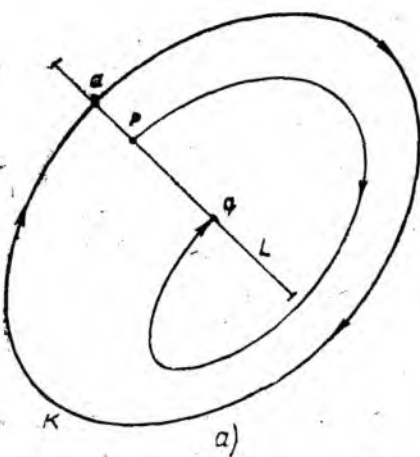
биринчи учрашув нуқтасини q , унинг координатасини эса $\chi_1(u)$ деймиз. Агар p нуқтадан $\varphi(t, p)$ траектория бўйлаб, t нинг камайишига мос йўналишда ҳаракат қилсак, шу траектория τ га яқин вақтда L билан биринчи марта учрашади. Шу нуқтани r , координатасини эса $\chi_{-1}(u)$ деб белгилаймиз (76- чизма, а, б). 76- чизмада p нуқта K ёпиқ чизигидан ташқарида олинган. Худди шу чизмаларни p нуқта K нинг ичида ётганда ҳам келтириш мумкин (77- чизма, а, б). Юқсарида икки $\chi_1(u)$ ва $\chi_{-1}(u)$ функциялар киритилди. Улар узлуксиз ва ўзаро тескари функциядир, яъни

$$\chi_{-1}(\chi_1(u)) = u, \quad \chi_1(\chi_{-1}(u)) = u.$$

Ҳақиқатан, q нуқтадан t нинг камайишига мос йўналишда траектория бўйлаб ҳаракат қилинса, L кесмани биринчи марта p нуқтада кесиб ўтади, демак, $\chi_{-1}(\chi_1(u)) = u$. Шунга ўхшаш, агар r нуқтадан t нинг ўсишига мос йўналишда тегишли траектория бўйлаб ҳаракат қилинса, у ҳолда бу траектория биринчи марта L кесмани p нуқтада кесиб ўтади, демак, $\chi_1(\chi_{-1}(u)) = u$. Кейинги пунктда $\chi_1(u)$,



76 - чизма.



77 - чизма.

$\chi_{-1}(u)$ функцияларнинг хоссалари ўрганилади. Ҳозирча фақат қайд қилиб ўтамизки, $\chi_1(u)$ функция эргаш функция дейилади, бу функция узлуксиз ва узлуксиз тескари функцияга эга бўлиб, $\chi_1^{-1}(u) = \chi_{-1}(u)$ хосса ўринли. Эргаш функцияни

$$\chi = \chi_1(u) \quad (11.70)$$

деб белгилаймиз. Энди 11.12-теореманинг исботига ўтамиз.

11.12-теореманинг исботи. P текисликда шундай L кесма оламизки, у K эгри чизиқни ягона a нуқтада уринмасдан ва L га нисбатан ички нуқтада кесиб ўтсин. L кесмада сон координата (параметр) киритамиз ва u_0 билан a нуқтанинг координатасини белгилаймиз. Зарурат бўлса, u_0 параметр ёрдамида a нуқтанинг Декарт

координаталарини топиш мумкин. Унинг учун L кесма ётган тўғри чизиқнинг параметрик тенгламасини ёзиб, параметрга $u = u_0$ қиймат бериш етарли. Албатта, u параметрнинг ўсишига L кесма бўйича бирор йўналиш мос келади. Шу параметр бирор ёпиқ интервалда қийматлар қабул қилганда кесманинг бирор учидан бошқа учигача бўлган нуқталарни кетма-кет ҳссил қилиш мумкин. Хусусан, биз кўраётган ҳолда L кесманинг K дан ташқаридаги қисмига параметрнинг u_0 дан катта қийматлари, кесманинг K нинг ичидаги қисмига эса u_0 дан кичик қийматлари мос келсин, дейлик. L кесмага мос эргаш функцияни $\chi(u)$ деб белгилаймиз. $u_0 \in K$ бўлгани учун $\chi(u_0) = u_0$ бўлади. Энди α — етарли кичик мусбат сон бўлсин. U ҳолда $|u - u_0| < \alpha$ интервал учун (10.2) системанинг координатаси шу интервалдан олинган $p(u) \in L$ нуқтадан чиқадиган траекторияси вақт ўтиши билан L кесмани биринчи марта q нуқтада кесиб ўтади. Шу нуқтанинг координатасини $\chi(u) = v$ дейлик. Агар q нуқтанинг координатаси ҳам p нуқтасиникидек u га тенг бўлса, u ҳолда p нуқтадан чиқадиган траектория яна шу нуқтага, яъни $q(\chi(u)) = p(u)$ нуқтага келади, демак, траектория ёпиқ бўлади. Бу ҳол ўринли бўлиши учун ушбу

$$\chi(u) = u \quad (11.71)$$

тенглек ўринли бўлиши лозим. Аммо K чизиғи (11.71) системанинг ажратилган траекторияси бўлгани учун $|u - u_0| < \alpha$ интервалда (11.71) тенглама ягона ечимга эга. Энди лимит давра K дан ташқарида унга етарли яқин траекторияларни ўрганаемиз, бу траекторияларга $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервал мос келади. $u_0 - \alpha < u < u_0$ интервалга мос ички траекториялар шунга ўхшаш ўрганилади.

Шундай қилиб, юқоридаги мулоҳазалардан $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалда қуйидаги икки тенгсизликдан бири бажарилади:

$$\chi(u) < u, \quad (11.72)$$

$$\chi(u) > u. \quad (11.73)$$

Агар кўрилаяётган интервалнинг бир қисмида (11.72) тенгсизлик, иккинчи қисмида эса (11.73) тенгсизлик ўринли бўлса, u ҳолда $\chi(u)$ функциянинг узлуксизлиги туфайли $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалда (11.71) тенглек ўринли бўладиган нуқта топилар эди. Бу бўлиши мумкин эмас. Олинган $p \notin K$, $p \in L$ нуқта K дан ташқарида бўлиб, бу нуқтада бошланадиган траектория K ни кесиб ўта олмагани учун $q \in L$ нуқта ҳам K дан ташқарида ётади. Шунинг учун $u > u_0$ бўлганидан

$$\chi(u) > u_0 \quad (11.74)$$

тенгсизлик ўринли.

Етарли кичик $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалда (11.72) тенгсизлик ўринли бўлсин. Кўрилаяётган интервалдан ихтиёрий u_1 сонни оламиз. Энди u_1, u_2, u_3, \dots сонлар кетма-кетлигини

$$u_{i+1} = \chi(u_i), \quad i = 1, 2, \dots \quad (11.75)$$

формула ёрдамида аниқлаймиз. (11.72), (11.74), (11.75) муносабатлардан $u > u_0$ ва $u_1 > u_2 > u_3 > \dots$ тенгсизликлар келиб чиқади. Бундан $\{u_i\}$ кетма-кетлик камаюзчи ёқани кўриниб турибди. Бу кетма-кетлик қуйидан u_0 билан чегараланган бўлиб, камаюзчи эканидан унинг лимити мавжуд. Лимитни u^* дейлик: $\lim_{i \rightarrow \infty} u_i = u^*$. Аммо u^* нуқта $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалга тегишли, шунинг учун (11.71) тенглама ечимининг ягоналигидан $u^* = u_0$ келиб чиқади. Демак, $\lim_{i \rightarrow \infty} u_i = u_0$. L кесманинг u_i координатага мос нуқтасини p_i десак, юқоридаги мулоҳазалардан

$$\lim_{i \rightarrow \infty} p_i = a$$

эқанига ишонамиз. Албатта, p_i нуқтадан p_{i+1} нуқтага тегишли траектория бўйлаб, келиш вақти τ га яқин. Шунинг учун p_i нуқтадан чиқадиган траектория билан K траектория орасидаги минимал масофа вақт ортиши билан камайиб боради. Агар бирор моментда камайиш жараёни бўлмаса, худди шу моментга мос нуқта орқали L кесмани ўтказиб, $\{u_i\}$ кетма-кетликнинг камаюзчанлигига зид натижа оламиз. Бу мулоҳазалар кўрсатадики, p_i нуқтадан чиқадиган траектория вақт ортиши билан K га ўрала бошлайди (спирал каби). Шундай қилиб, (11.72) тенгсизлик бажарилганда L кесманинг $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалдан олинган координатаси ихтиёрий нуқтасидан чиқадиган траектория $t \rightarrow +\infty$ да K га спирал каби ўралади.

Агар $u_0 < u < u_0 + \alpha$ интервалда (11.73) тенгсизлик бажарилса, $\chi(u)$ функцияга тесқари $\chi^{-1}(u)$ функция учун бирор $u_0 < v < u_0 + \beta$, $\beta > 0$ интервалда ушбу

$$\chi^{-1}(v) < v$$

тенгсизлик ўринли бўлади. Энди юқоридаги каби, L кесманинг координатаси v , $u_0 < v < u_0 + \beta$ бўлган нуқтасидан чиққан траектория $t \rightarrow -\infty$ да K га спирал каби ўралади.

Шундай қилиб, лимит даврага яқин траекторияларнинг барчаси ўрганилди. Улар ё $t \rightarrow +\infty$ да ё $t \rightarrow -\infty$ да K га спирал каби ўралади. Демак, теорема исбот бўлди.

Эслатма. Юқорида исботланган теоремада мавжуд ҳолларни бирлаштириш мақсадида ушбу

$$\left. \begin{aligned} |\chi(u) - u_0| < |u - u_0|, \\ |\chi(u) - u_0| > |u - u_0| \end{aligned} \right\} \quad (11.76)$$

тенгсизликларни кўрамиз. Агар K чизигининг ички ёки ташқи ярим атрофида, ёки L кесманинг a нуқтага яқин бўлган K га нисбатан ички ёки ташқи нуқталарида (11.76) дан биринчиси бажарилса, траекториялар K га $t \rightarrow +\infty$ да спирал каби ўралади; шунга ўхшаш; агар айтилган ярим атрофда (11.76) дан иккинчиси бажарилса, у ҳолда траекториялар K га $t \rightarrow -\infty$ да спирал каби ўралади.

2. Эргаш функция ва унинг хоссалари. [(10.2) системанинг $0, \xi$ бошланғич қийматларга, эга бўлган ечимини $\varphi(t, \xi)$, даври τ бўлган ва a нуқтадан ўтадиган даврий ечимини $\varphi(t, a)$ деб белгилаймиз.

$\varphi(t, a)$ ечимнинг графигини-ёпиқ эгри чизиқни K , ш у эгри чизиқни ягона ички a нуқтада уринмасдан кесадиган тўғри чизиқли кесма-ни L дейлик. L кесмада параметр v киритамиз. Шу координата ёр-дамида L кесманинг параметрик тенгламаси $x=g(v)$ бўлсин. a нуқ-танинг координатасини $v=u_0$ дейлик. Етарли кичик мусбат сон $\alpha > 0$ берилганда ҳам ушбу $\varphi(t, g(u)) = \varphi(t, u)$ траектория $|u - u_0| < \alpha$ интервалда L кесмани t нинг мусбат қийматларида ҳам, манфий қийматларида ҳам кесиб ўтади. $\varphi(t, u)$ траекториянинг L кесмани t нинг минимал мусбат $t_1(u)$ қиймағида кесиб ўтсин, $\chi_1(u)$ эса, $t_1(u)$ моментда кесишиш нуқтасининг координатаси бўлсин. Шунга ўх-шаш $t_{-1}(u)$ миқдор L кесмани траектория кесиб ўтиш моментининг абсолют қиймати бўйича минимал қиймати, $\chi_{-1}(u)$ эса шу момент-га мос кесишиш нуқтасининг координатаси бўлсин. Агар етарли кичик мусбат сон $\alpha > 0$ берилган бўлса, у ҳолда $|u - u_0| < \alpha$ интер-валда юқорида кўрилган.

$$t_1(u), \chi_1(u), t_{-1}(u), \chi_{-1}(u)$$

функциялар узлуксиз ва қуйидаги

$$t_1(u_0) = \tau, \chi_1(u_0) = u_0, t_{-1}(u_0) = -\tau, \chi_{-1}(u_0) = u_0$$

шартларни қаноатлантиради. Шу билан бирга χ_1 ва χ_{-1} функциялар етарли кичик u лар учун ўзаро тескаридир, яъни

$$\chi_{-1}(\chi_1(u)) = u, \chi_1(\chi_{-1}(u)) = u$$

ва узлуксиз дифференциалланувчидир. Бунда $\chi = \chi_1(u)$ функция эр-гаш функция дейилади. Эргаш функцияларнинг бу хоссасини исбот этмаймиз*).

3. Эргаш функциянинг геометрик тасвири. Нормал автоном сис-темаларнинг лимит давраларини ўрганиш учун мос эргаш функцияни ўрганиш етарли. Албатта, ҳар бир система учун эргаш функцияни тузиш мумкин бўлавермайди. Бу қийин масала. Қуйида биз эргаш-функция мавжуд деб фараз этиб, уни сифат нуқтаи назаридан тек-шираимиз. Соддалик учун эргаш функцияни $\chi(u)$ деб белгилаймиз, ушбу

$$v = \chi(u) \quad (11.77)$$

эгри чизиқнинг графигини ўрганамиз. Аслида биз (11.71) тенглама-нинг ечими ва (10.2) системанинг унга мос лимит даврасини ўр-ганишимиз лозим. Шу мақсадда u, v ўзгарувчилар текислигида (11.77) эгри чизиқ билан

$$v = u \quad (11.78)$$

биссектрисанинг кесишиш нуқталарини ўрганамиз, Фараз этайлик, $u_0 > 0$ ва $\chi(u_0) = u_0$ бўлсин. Шу u_0 координатага (параметрга) мос

*). Иכותни Л. С. Понтрягиннинг «Обыкновенные дифференциальные уравнения» китобидан ўқиш мумкин [1]

лимит давранинг етарли кичик атрофини ўрганишимиз керак. Демак, графиклар координаталар текислигининг I чорагида ўрганилади.

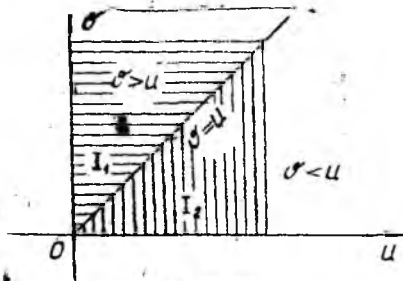
u ва v ўзгарувчилар текислиги ва унда чизилган $v = \chi(u)$ ва $v = u$ чизиқлар графиги *Лажерей диаграммаси* дейилади.

(11.71) тенгламанинг барча ечимларини топиш учун (11.77) ва (11.78) чизиқларнинг барча кесишиш нуқталарини топиш лозим. Биз (u_0, u_0) нуқтани ($u_0 > 0$) чуқурроқ ўрганамиз. Бошқа кесишиш нуқталари ҳам шунга ўхшаш ўрганилади.

$u = u_0$ га мос келган ёпиқ траектория лимит давра бўлиши учун (u_0, u_0) нуқта ажратилган бўлиши зарур ва етарли. Агар $\chi'(u_0) \neq 1$ бўлса, у ҳолда (u_0, u_0) нуқта ажратилган бўлади. Бу ҳолда (u_0, u_0) нуқтада (11.77) ва (11.78) чизиқларнинг графиги ўзаро уринмайди. Мос лимит давра эса *қўпол лимит давра* дейилади. Аммо $\chi'(u_0) = 1$ бўлса, лимит давранинг турғунлиги юқори тартибли ҳосилалар ёрдамида текширилади. Ушбу

$$\kappa(u) = \chi(u) - u \quad (11.79)$$

ёрдамчи функцияни киритамиз. Равшанки, лимит даврага мос келган $u = u_0$ учун $\kappa(u_0) = 0$ бўлади. Мулоҳазаларимизда κ функция



78 - чизма.

керакли тартибли барча ҳосилаларга эга бўлсин деб фараз этамиз. u_0 нуқтанинг етарли кичик атрофини $I_0 = \{u: |u - u_0| < \alpha, \alpha > 0\}$ деб белгилаймиз. Биз иш кўрадиган барча u нуқталар шу I_0 интервалдан олинади. Буни доим айтиб ўтирмаймиз. $v = u$ биссектриса I координата бурчагини икки $I_1 = \{(u, v): v > u\}$ ва $I_2 = \{(u, v): v < u\}$ бўлакка бўлади (78-чизма). Ниҳоят, $u = u_0$ нуқтанинг I_0 атрофида

$\kappa(u)$ функция учун Тейлор формуласини ёзамиз:

$$\kappa(u) = \kappa'(u_0)(u - u_0) + \frac{\kappa''(u_0)}{2!} (u - u_0)^2 + \dots + \frac{\kappa^{(k)}(u_0)}{k!} (u - u_0)^k + O(|u - u_0|^k), \quad (11.80)$$

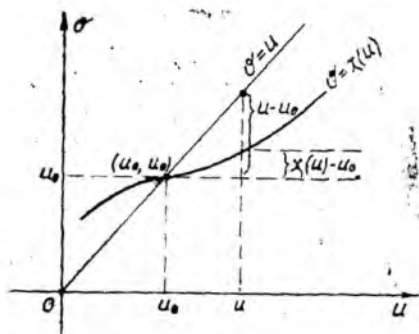
$$\begin{aligned} \text{бунда } \lim_{z \rightarrow 0} \frac{0(z)}{z} &= 0, \quad \kappa'(u_0) = \chi'(u_0) - 1, \quad \kappa''(u_0) = \\ &= \chi''(u_0), \dots, \quad \kappa^{(k)}(u_0) = \chi^{(k)}(u_0), \dots \end{aligned}$$

Лимит давранинг турғунлигини эргаш функция ёрдамида текшириш учун қуйидаги ҳолларни кўрамиз:

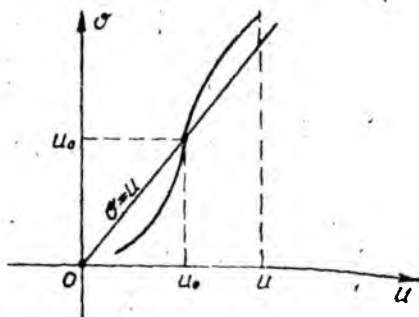
1. $\kappa'(u_0) \neq 0$ ёки барибир, $\chi'(u_0) \neq 1$. (Қўпол лимит давра).

а) $\kappa'(u_0) < 0$ ёки барибир $\chi'(u_0) < 1$.

Агар $u < u_0$ бўлса, $\chi(u) > u$ ва демак, $0 > \chi(u) - u_0 > u - u_0$ тенгсизликлар ўринли. Бундан $|\chi(u) - u_0| < |u - u_0|$ тенгсизлик келиб чиқади. Шунга ўхшаш, агар $u > u_0$ бўлса, $\chi(u) < u$ ва демак, $0 < \chi(u) - u_0 < u - u_0$ га эгамиз. Бундан яна $|\chi(u) - u_0| < |u - u_0|$



79 - чизма.



80 - чизма.

тенгсизлик ҳосил бўлади. Демак, $\chi'(u_0) < 0$ бўлганда (11.78) тенгсизликлардан биринчиси бажарилади. 380 - бетдаги эслатмага кура, $\chi'(u_0) < 1$ бўлганда u_0 га мос лимит давра турғун бўлади (79-чизма).

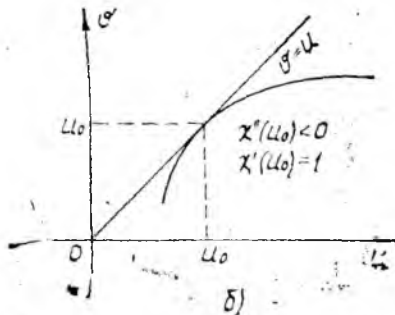
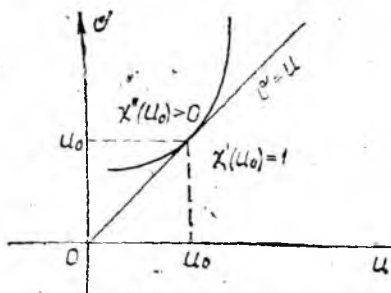
б) $\chi'(u_0) > 0$ ёки барибир $\chi'(u_0) > 1$. Бу ҳолда худди а) ҳолидаги мулоҳазалар ёрдамида (11.76) тенгсизликлардан иккинчисига эга бўламиз. Демак, u_0 нуқтага мос лимит давра бутунлай турғунмас бўлади (80-чизма).

II. $\chi'(u_0) = \dots = \chi^{(k-1)}(u_0) = 0$, $\chi^{(k)}(u_0) \neq 0$, $k = 1, 2, \dots, n$. Демак, $\chi'(u_0) = 1$ бўлган ҳол кўрилаяпти.

а) $k = 2$ бўлганда $\chi'(u_0) = 0$, $\chi''(u_0) \neq 0$ га эгамиз. Демак, $\chi'(u_0) = -1$. Шунинг учун $\chi(u)$ функциянинг графиги биссектрисага (u_0, u_0) нуқтада уринади. (11.80) формуладан шу ҳолда ушбу

$$\chi(u) = (u - u_0)^2 \frac{\chi''(u_0)}{2!} + O(|u - u_0|^3)$$

муносабат келиб чиқади. Унинг ўнг томонидаги ифоданинг ишораси u нинг I_0 интервалдан олинган қийматларида $\chi''(u_0)$ миқдорнинг ишораси билан аниқланади. Шунинг учун $\chi''(u_0) > 0$ бўлганда $\chi(u) > 0$ ёки $\chi(u) > u$, $u \in I_0$ тенгсизлик ўринли. Демак, $\chi(u)$ функциянинг графиги I_0 тўпلامда жойлашган бўлиб, u_0 нуқтанинг I_0 атрофида қа-



81 - чизма.

вариқлиги пастга қараган бўлади. Шунга ўхшаш, $\kappa''(u_0) < 0$ бўлганда $\chi(u)$ функциянинг графиги I_1 тўпلامда жойлашган бўлиб, I_0 интервалда қавариқлиги юқорига қараган бўлади (81-чизма, а, б). Биз лимит давранинг ярим турғун бўлган ҳолига эгамиз.

б) Энди $k = 3$ бўлсин. Бу ҳолда $\kappa'(u_0) = 0$, $\kappa''(u_0) = 0$, $\kappa'''(u_0) \neq 0$ (11.82) формуладан қуйидагига эгамиз:

$$\kappa(u) = \frac{\kappa'''(u_0)}{3!} (u - u_0)^3 + O(|u - u_0|^3). \quad (11.83)$$

Аввало $\kappa''(u_0) = \chi''(u_0) = 0$ бўлгани учун (u_0, u_0) нуқта $\chi(u)$ функциянинг бурилиш нуқтаси бўлади. Демак, функциянинг графиги $v = u$ биссектрисанинг бир томонидан иккинчи томонига унга уришиб ўтади. Бунда яна икки ҳол юз беради:

$$\delta_1) \kappa'''(u_0) = \chi'''(u_0) > 0.$$

(11.83) формулага кўра бу ҳолда $u < u_0$ бўлганда $\kappa(u) < 0$ ёки $\chi(u) < u$, $u > u_0$ бўлганда эса $\kappa(u) > 0$ ёки $\chi(u) > u$ тенгсизликлар ўринли бўлади. Кўринадики, $\chi(u)$ функциянинг графиги $v = u$ биссектрисани кесиб I_1 тўпلامдан I_2 тўпلامга ўтади 380-бетдаги эслатмага кўра (80-чизма) биз бутунлай турғунмас лимит даврага эгамиз.

б₂) $\kappa'''(u_0) = \chi'''(u_0) < 0$. Бу ҳолда b_1 даги мулоҳазалар ёрдамида u_0 га турғун лимит давра мс келишини кўрсатиш мумкин.

в) $k = 2k_*$, $k_* = 1, 2, \dots$. Бу ҳолда (11.80) формуладан топамиз:

$$\kappa(u) = \frac{\kappa^{(2k_*)}(u_0)}{(2k_*)!} (u - u_0)^{2k_*} + O(|u - u_0|^{2k_*})$$

Худди $k = 2$ бўлган а) ҳолдаги мулоҳазалар каби бу ҳолда ҳам лимит давра ярим турғун бўлади.

г) $k = 2k_*$, $+1$, $k_* = 0, 1, 2, \dots$. Бу ҳолда ҳам (11.82) формуладан фойдаланиб қуйидагини топамиз:

$$\kappa(u) = \frac{\kappa^{(2k_*+1)}(u_0)}{(2k_*+1)!} (u - u_0)^{2k_*+1} + O(|u - u_0|^{2k_*+1}).$$

Энди б) ҳолида юритилган мулоҳазаларни қўлланиб, $\kappa^{(2k_*+1)}$ бўлганда лимит давра бутунлай турғунмас ва $\kappa^{(2k_*+1)}(u_0) < 0$ бўлганда эса лимит давра турғун эканини тасдиқлаш мумкин.

$$\text{III. } \kappa'(u_0) = \kappa''(u_0) = \dots = \kappa^{(k)}(u_0) = \dots = 0,$$

ёки барибир

$$\kappa'(u_0) = 1, \kappa''(u_0) = \dots = \kappa^{(k)}(u) = \dots = 0.$$

Бу ҳолда (11.80) формуладан $\kappa(u) \equiv 0$ ёки барибир $\chi(u) \equiv u$ келиб чиқади. Кўрамизки, L кесманинг u_0 координатали a нуқтасидан етарли кичик масофадаги барча нуқталаридан ёпиқ траекториялар ўтади. Шунинг учун таърифга кўра u_0 га мс лимит давра K ажратилган ёпиқ траектория бўла

олмайди. Бу ҳол иккинчи тартибли чизиқли [бир жинсли автоном системанинг ҳолат текислигидаги марказ картинасига ўхшайди.

Шундай қилиб, биз эргаш функцияни тўла ўргандик, $k=1$ бўлганда лимит давра *оддий* дейилади, $k>1$ бўлганда эса k нинг жуфт ёки тоқ бўлишига қараб мос равишда *жуфт каррали* ёки *тоқ каррали* лимит давраларга эгамиз. $k>1$ га мос лимит даврани қисқача *мураккаб лимит давра* деб ҳам юритилади.

Юқоридаги мулоҳазалардан қуйидаги натижа келиб ч иқади.

Н а т и ж а. (10.2) системанинг ўнг томонидаги функциялар *аналитик* бўлиб, бу система учун ёпиқ траектория мавжуд бўлса, у ҳолда бу траектория ё ажратилган, демак, лимит давра бўлади ёки унинг атрофидаги барча траекториялар ёпиқ бўлади.

Шуни эслатамизки, эргаш функцияни ўрганишда, уни Тейлор қаторига ёйиш мумкинлиги аввалдан фараз этилди. Демак, $\chi(u)$ функция аналитик деб қаралди. Бу ҳол (10.2) системанинг ўнг томонидаги функциялар ҳам аналитик бўлгандагина содир бўлади.

4. Ляпуновнинг характеристик кўрсаткичи. Биз бу пунктда Ляпуновнинг характеристик кўрсаткичи тушунчасини киритиб, у ёрдамида лимит давранинг турғунлиги ва турғунмаслиги шартини ифодалаймиз.

(10.2) системанинг даври τ га тенг бўлган K ёпиқ траекториясининг параметрик тенгламалари ($n-2$ бўлганда)

$$\begin{cases} x = \varphi(t), \\ y = \psi(t) \end{cases} \quad (11.82)$$

бўлиб, системанинг ўзи қуйидаги кўринишда ёзилсин дейлик

$$\begin{cases} \dot{x} = P(x, y), \\ \dot{y} = Q(x, y). \end{cases} \quad (11.83)$$

Бунда $P(x, y), Q(x, y)$ функциялар бирор очиқ D_2 тўпламда биринчи тартибли хусусий ҳосилалари $\frac{\partial P}{\partial x}, \frac{\partial P}{\partial y}, \frac{\partial Q}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial y}$ билан бирга узлуксиз деб фараз этамиз.

11.9- таъриф. Ушбу

$$h = \frac{1}{\tau} \int_0^{\tau} \left[\frac{\partial P(\varphi(t), \psi(t))}{\partial x} + \frac{\partial Q(\varphi(t), \psi(t))}{\partial y} \right] dt \quad (11.84)$$

ифода K ёпиқ траекториянинг характеристик кўрсаткичи дейилади ва Ляпунов номи билан аталади.

11.13- теорема. Агар $h < 0$ бўлса, ёпиқ K траектория турғун, $h > 0$ бўлса, бутунлай турғунмас лимит давра бўлади*).

*) Бу теореманинг исботини китобхон [30] китобдан ўқиши мумкин.

Мисол. Ушбу

$$\begin{aligned}x &= y + x[1 - (x^2 + y^2)], (=P) \\y &= -x + y[1 - (x^2 + y^2)] (=Q)\end{aligned}\quad (11.85)$$

системанинг траекториялари ҳолат текислигида турганлисин.
Параметрик тенгламалари билан берилган

$$(K) \begin{cases} x = \cos(t-t_0), & (= \varphi(t)) \\ y = \sin(t-t_0) & (= \psi(t)) \end{cases} \quad (11.86)$$

чирик маркази координата бошида ва радиуси 1 га тенг бўлган айланадан иборат бўлиб, (11.85) системанинг ечимидир. (11.85) системанинг умумий ечими

$$x = \frac{\cos(t-t_0)}{\sqrt{1 + Ce^{-2(t-t_0)}}}, \quad y = \frac{\sin(t-t_0)}{\sqrt{1 + Ce^{-2(t-t_0)}}}$$

формула билан ифодаланади. Буни исботлаш учун қутб координаталарига ўтиш етарли. Бундан $C = 0$ бўлса, юқорида эслатилган ёпиқ траектория айлана ҳосил бўлади. Шу ёпиқ траектория (11.85) системанинг ажратилган ёпиқ траекториясидир, чунки унинг етарли кичик қийматларига мос келган бошқа ёпиқ траектория мавжуд эмас. Энди бу (K) траекториянинг турғунлигини Ляпуновнинг характеристика кўрсаткичи ёрдамида текшираемиз. (11.86) траектория бўйлаб $\tau = 2\pi$ га тенг.

$\frac{P(\varphi(t), \psi(t))}{dx}$, $\frac{\partial Q(\varphi(t), \psi(t))}{dy}$ ҳосилаларни ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned}\frac{\partial P}{\partial x} \Big|_{\substack{x=\varphi(t) \\ y=\psi(t)}} &= (1-3x^2) \Big|_{\substack{x=\varphi(t) \\ y=\psi(t)}} = 1-3\cos^2 t, \quad t_0=0 \\ \frac{\partial Q}{\partial y} \Big|_{\substack{x=\varphi(t) \\ y=\psi(t)}} &= (1-3y^2) \Big|_{\substack{x=\varphi(t) \\ y=\psi(t)}} = 1-3\sin^2 t, \quad t_0=0.\end{aligned}$$

Содда ҳисоблашлар ёрдамида h ни топамиз:

$$h = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} [(1-3\cos^2 t) + (1-3\sin^2 t)] dt = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (-1) dt = -1 < 0.$$

Шундай қилиб, $h < 0$ ва демак, (11.86) ёпиқ траектория турғун. Бу траекторияга нисбатан ички траекториялар $C > 0$ га, ташқи траекториялар эса $-1 < C < 0$ қийматларга мос келади.

7-§. ЛИМИТ ДАВРАЛАРНИНГ МАВЖУДЛИК БЕЛГИСИ

1. ω -лимит тўплам (n — ихтиёрый). (10.2) системанинг бирор $\varphi(t)$ ечими $t > t_0$ да аниқланган бўлиб, t нинг шу қийматларида очик D тўпланда жойлашган ёпиқ чегараланган тўплам F дан чиқиб кетмасин.

11.10-таъриф. Агар t нинг t_0 дан катта қийматларининг шундай чегараланмаган ўсувчи кетма-кетлиги

$$t_1, t_2, \dots, t_k, \dots, \lim_{k \rightarrow \infty} t_k = +\infty$$

мавжуд бўлсаки, (10.2) системанинг $\varphi(t)$ ечими учун ушбу

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t_k) = p, \quad p \in F$$

муносабат ўринли бўлса, y ҳолда p нуқта $\varphi(t)$ ечимнинг ω -лимит нуқтаси дейилади.

Агар t нинг t_0 дан кичик қийматларининг шундай чегараланган каттиовчи кетма-кетлиги

$$t_1, t_2, \dots, t_k, \dots, \lim_{k \rightarrow \infty} t_k = -\infty$$

мавжуд бўлсаки, (10.2) системанинг бирор $\psi(t)$ ечими учун ушбу

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \psi(t_k) = q, \quad q \in F$$

муносабат ўринли бўлса, y ҳолда q нуқта $\psi(t)$ ечимнинг α -лимит нуқтаси дейилади.

$\varphi(t)$ ечимнинг барча ω -лимит нуқталари тўпламини Ω деб белгилаймиз. Шу тўпланинг хоссаларини ўрганиш мақсадида куйидаги теоремани келтирамиз.

11.14-теорема. (10.2) системанинг ω -лимит тўплами Ω бўш эмас, чегараланган, ёпиқ ва бутун траекториялардан ташкил топган. Охириги иборанинг маъноси шуки, агар $\xi \in \Omega$ бўлса $(0, \xi)$ бошланғич қийматларга эга бўлган ечим $\varphi(t, \xi)$ t нинг барча $t > 0$ қийматларида аниқланган бўлиб, $\varphi(t, \xi) \subset \Omega$ муносабат ўринли бўлади.

Исбот. F тўплани D_2 да ёпиқ ва чегараланган бўлгани учун Ω тўплани бўш эмас ва чегараланган. Унинг ёпиқлигини кўрсатамиз. Ω тўпланидан F тўпланининг p нуқтасига яқинлашувчи

$$p_1, p_2, \dots, p_k, \dots$$

нуқталар кетма-кетлигини оламиз. $p \in \Omega$ эканини исбот этамиз. Ушбу $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \dots, \varepsilon_k, \dots$ ва $s_1, s_2, \dots, s_k, \dots$ кетма-кетликлар учун

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \varepsilon_k = 0, \quad \lim_{k \rightarrow \infty} s_k = \infty$$

тенгликлар ўринли бўлсин. $p_k \in \Omega$. Бундан шундай $t_k' \geq s_k$ топиладики,

$$|\varphi(t_k) - p_k| < \varepsilon_k$$

эгани келиб чиқади. Топилган $t_1, t_2, \dots, t_k, \dots, \lim_{k \rightarrow \infty} t_k = +\infty$ лар учун

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t_k) = p,$$

бундан $p \in \Omega$.

Нихоят, Ω тўплани бутун траекториялардан иборат эканини исбот этамиз. ξ нуқта Ω дан олинган ихтиёрый нуқта бўлиб, $\varphi(t, \xi)$ ечим $(0, \xi)$ бошланғич қийматларга эга бўлсин. Энди T (мусбат ёки манфий) t нинг шундай қийматики, $\varphi(t, \xi)$ нуқта мавжуд, яъни $\xi \in \Omega$. Шунинг учун шундай чексиз ўсувчи

$$t_1, t_2, \dots, t_k, \dots, \lim_{k \rightarrow \infty} t_k = +\infty$$

кетма-кетлик мавжудки, $\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t_k) = \xi$ (11.87)

муносабат ўринли бўлади. $\varphi(t)$ ечим t нинг етарли катта қийматларида аниқлангани учун бирор k дан бошлаб берилган T учун (11.12) га асосан

$$\varphi(t_k + T) = \varphi(T, \varphi(t_k))$$

нуқталар аниқланган. (11.87) га кўра бундан

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(t_k + T) = \lim_{k \rightarrow \infty} \varphi(T, \varphi(t_k)) = \varphi(T, \xi)$$

ёки $\varphi(T, \xi)$ нуқта Ω тўплагмага тегишли экани келиб чиқади. Демак, $\varphi(t, \xi) \in F$. Шундай қилиб, t нинг камаювчи қийматлари учун ҳам, ўсувчи қийматлари учун ҳам $\varphi(t, \xi)$ траектория F тўплагмдан чиқиб кета олмайди. Демак, $\varphi(t, \xi)$ траектория t нинг барча қийматларида аниқланган бўлади. Теорема исбот бўлди.

ω -лимит тўплагмага мисоллар: 1) $\varphi(t) \equiv x^0$, x^0 — мувозанат ҳолати. Бу ҳолда $\Omega \equiv x^0$ бўлиб, ω -лимит тўплагма битта нуқтадан иборат; 2) $\varphi(t)$ ечим ёпиқ K траекторияни тасвирлайдиган даврий бўлса, у ҳолда шу $\varphi(t)$ ечимнинг ω -лимит тўплами бутун K траекториядан иборат, яъни $\Omega \equiv K$; 3) Агар K —даврий ечимга мос ёпиқ траектория бўлиб, $\varphi(t)$ унга $t \rightarrow +\infty$ да ўраладиган ечим бўлса, у ҳолда шу $\varphi(t)$ ечим учун ҳам 2) ҳолдагидек ω -лимит тўплагма K дан иборат бўлади; 4) Агар K - даврий ечим бўлиб, $\varphi(t)$ ечим $t \rightarrow -\infty$ да унга ўраладиган ечим бўлса, у ҳолда K траектория $\varphi(t)$ ечимнинг α -лимит тўплагмидан иборат бўлади; 5) Агар $\varphi(t) \equiv x^0$ бўлиб, x^0 - мувозанат ҳолати бўлса, у ҳолда x^0 нуқта фақат ω -лимит тўплагмага бўлиб қолмай, у α -лимит тўплагма ҳам бўлади; 6) Агар $n=2$ бўлганда ёпиқ K траекториянинг ичидаги унга етарли яқин ихтиёрий $\varphi(t)$ ечим $t \rightarrow +\infty$ да, ташқарисидаги унга етарли яқин ихтиёрий $\psi(t)$ ечим $t \rightarrow +\infty$ да K траекторияга ўралса ҳамда $K = \Omega$ тўплагма (траектория) $\varphi(t)$ ечим учун ω -лимит тўплагма бўлса, бу тўплагма $\psi(t)$ ечим учун α -лимит тўплагма бўлади; 7) Равшанки, чекли интервалда аниқланган $\varphi(t)$ ечимларнинг на ω -лимит ва на α -лимит тўплагмлари бўлади. Бу тегишли лимит тўплагмларнинг таърифидан кўринади.

2. Ёпиқ траекторияларнинг мавжудлиги.]

11.15-теорема ($n=2$). (10.2) системанинг ўнг томони очик D_0 тўплагмада аниқланган бўлиб: F -бу тўплагманинг ёпиқ чегараланган қисми бўлсин. $\varphi(t)$ функция (10.2) системанинг t нинг барча $t \geq t_0$ қийматларида аниқланган ва F тўплагмдан чиқмайдиган ечим, Ω ва α унинг ω -лимит тўплами дейлик. Агар Ω тўплагма мувозанат ҳолатларини ўз ичига олмаса, бу ҳолда у фақат битта K ёпиқ траекториядан иборат бўлади. Бунда икки ҳол юз бериши мумкин:

- 1) $\varphi(t)$ - даврий ечим бўлиб, K - унга мос траектория;
- 2) $\varphi(t)$ ечимга мос траектория $t \rightarrow +\infty$ да K ёпиқ траекторияга спирал каби ўралади*).

* Бу теорема исботини [1] китобдан ўқиш мумкин.

Натижа. Агар (10.2) системанинг ($n=2$ да) ўнг томонидаги $f_1(x), f_2(x)$ функциялар аналитик бўлса, u ҳолда 11.15.- теоремадаги 2) ҳолда K даврий ечим лимит давра бўлади.

Исбот. Қурилатган ҳолда $\varphi(t, \xi)$ функция ξ_1, ξ_2 ларнинг аналитик функцияси бўлади. Эргаш функцияни қуришда L кесма $x = g(v), g_1, g_2$ -аналитик функциялар, параметрик тенглама билан берилган деб қараймиз. $\chi(u)$ — u функциянинг нолларига даврий ечимлар мос келади. $\chi(u)$ функция ҳам аналитик бўлгани учун қуйидаги иккита бири иккинчисини инкор этадиган ҳол юз беради: 1) K лимит давра, бу u_0 нуқта $\chi(u)$ — u функциянинг ажратилган ноли бўлган ҳол; 2) Даврий ечим K даврий ечимлар оиласига киради. Бу $\chi(u)$ — u функция айнан нолга тенг бўлган ҳол. Агар K траектория қандайдир бшқа траектория спирал каби ўралса, u ҳолда K даврий ечимлар оиласига мансуб бўлмайди ва албатта, лимит давра бўлади. Натижа исбот бўлди.

3. Ёпиқ траекторияларнинг мавжуд бўлмаслиги. Биз бу пунктда ёпиқ траекториялар мавжуд бўлмаслигининг қуйидаги иккита белгиси билан танишамиз.

11.16-теорема (Бендиксон белгиси). (11.83) системанинг ўнг томонидаги $P(x, y)$ ва $Q(x, y)$ функциялар бирор D_2 соҳада аниқланган ва биринчи тартибли хусусий ҳосилалари билан узлуксиз бўлсин. Агар $D^* \subset D_2$ ёпиқ соҳада $V(x, y) = \frac{\partial P(x, y)}{\partial x} + \frac{\partial Q(x, y)}{\partial y}$ функция ўз ишорасини ўзгартирмаса ва айнан нолга тенг бўлмаса, u ҳолда D^* соҳада ($\partial D^* = \Gamma$) (11.83) системанинг траекторияларидан тузилган ёпиқ чизиқ мавжуд эмас.

Исбот. Юқорида келтирилган $V(x, y)$ функциядан $\overline{D_2}$ соҳа бўйича интеграл оламиз ва Грин формуласидан фойдаланиб, ушбу

$$\iint_{(D^*)} \left(\frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} \right) dx dy = \oint_{\Gamma} (P dy + Q dx) \quad (11.88)$$

тенгликни ёзамиз, бунда $\Gamma = \partial D^*$ чизиқ D^* соҳанинг чегараси (контури). Агар Γ контур (11.83) системанинг траекториясидан иборат бўлса, u ҳолда $\frac{dy}{dx} = \frac{Q}{P}$ дан шу Γ бўйича $P dy - Q dx \equiv 0$ аният келиб чиқади. Демак, бу ҳолда (11.88) тенгликнинг чап томонидаги икки каррали интеграл ҳам нолга тенг бўлиши керак. Аммо теореманинг шarti бўйича $\frac{\partial P(x, y)}{\partial x} + \frac{\partial Q(x, y)}{\partial y} \neq 0, (x, y) \in D^*$. Ундай бўлса, тегишли интеграл нолга тенг бўлиши учун бу ифода Γ нинг ичида ўз ишорасини ўзгартириши зрўр. Бу теореманинг шартига зид. Шу билан теорема исбот бўлди.

11.17-теорема (Дюлак-Бендиксон белгиси). (11.83) системанинг ўнг томонидаги $P(x, y), Q(x, y)$ функциялар ва бирор $R(x, y) \neq 0$ функция D_2 соҳада аниқланган ва биринчи тартибли хусусий ҳосилалари билан узлуксиз бўлсин. Агар D^* ёпиқ соҳада $D(x, y) = \frac{\partial}{\partial x} (R(x, y) P(x, y)) + \frac{\partial}{\partial y} (R(x, y) Q(x, y))$ функция ўз ишорасини

ни ўзгартирмаса ва айнан нолга тенг бўлмаса, у ҳолда D^* соҳада (11.83) системанинг траекторияларидан тузилган ёпиқ чизиқ мавжуд эмас.

Исбот. Яна аввалги теоремадаги каби D_2 соҳа бўйича $D(x, y)$ функциядан олинган икки каррали интеграл учун Грин формуласини ёзамиз ($\partial D^* = L$):

$$\iint_{(D^*)} \left[\frac{\partial}{\partial x} (RP) + \frac{\partial}{\partial y} (RQ) \right] dx dy = \oint [R(Pdy - Qdx)].$$

Энди $R \neq 0$, $(x, y) \in D^*$ бўлгани учун Γ контур траекториядан иборат бўлганда теореманинг шартларига кўра зиддиятга келамиз. Теорема исбот бўлди.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x} = \lambda_1 x, \\ \dot{y} = \lambda_2 y \quad (\lambda_1, \lambda_2 - \text{ҳақиқий}) \end{cases}$$

система ёпиқ траекторияларга эга эмас. Бу натижа бизга маълум, чунки юқоридаги системанинг ҳолат траекториялари текислигини λ_1 ва λ_2 ларнинг барча ҳақиқий бўлган ҳолларида кўрганмиз. Ҳозир Дюлак-Бендиксон белгисини қўлланиб кўрамиз. Равшанки, $P = \lambda_1 x$, $Q = \lambda_2 y$ дан $B = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} = \lambda_1 + \lambda_2$. Агар $\lambda_1 + \lambda_2 \neq 0$ бўлса, Бендиксон белгисига кўра берилган система ёпиқ траекторияларга эга эмас. Агар $\lambda_1 + \lambda_2 = 0$ бўлса, $B = 0$ бўлади ва бу белги натижа бермайди. Шу

ҳолда, яъни $\lambda_1 + \lambda_2 = 0$ бўлганда $R(x, y) = e^2$ ёки $R(x, y) = e^{-2}$ дейилса, биринчи ҳолда $D(x, y) = \lambda_1 x^2$, иккинчи ҳолда эса $D(x, y) = \lambda_2 y^2$ ифодаларга эга бўламиз. Буларда $D(x, y)$ функциянинг ишораси λ_1 ёки λ_2 ларнинг ишораси билан аниқланади ва айнан нолга тенг эмас. Шундай қилиб, Дюлак-Бендиксон белгиси бўйича берилган система ёпиқ траекторияларга эга эмас.

2. Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x} = ax - by, \\ \dot{y} = bx + ay \end{cases}$$

тебранма системанинг ёпиқ траекторияларини текширайлик. Унда $\frac{\partial P}{\partial x} = \frac{\partial Q}{\partial y} = a$ бўлиб, $b(x, y) = 2a$ бўлади. Агар $a \neq 0$ бўлса, Бендиксон белгисига кўра ёпиқ траекториялар мавжуд эмас. Агар $a = 0$ бўлса, $B(x, y) \equiv 0$ ва Бендиксон белгиси натижа бермайди. Аммо биз биламизки, юқоридаги система учун $a = 0$ бўлганда марказ картинаси мавжуд. Шу ҳолда Ляпуновнинг характеристик кўрсаткичи $h = 0$ ва $\chi'(0) = 1$, $\chi''(0) = \dots = \chi^{(k)}(0) = \dots = 0$. Маълумки, бу ҳол марказ картинасига мансуб.

8-§. ЛАМПАЛИ ГЕНЕРАТОР ВА АНДРОНОВ МИСОЛИ

Биз мазкур параграфда даврий электр тебранишларининг манбаи бўлган лампали генераторнинг соддалаштирилган қурилмасини ўрганамиз. Лампали генераторнинг чизиқли бўлмаган тенгламасини биринчи марта А. А. Андронон ўрганиб, даврий тебранма сўнмас ҳаракатлар математик тушунчалардан лимит даврага мос келишини исботлади.

1. Триод — *aks* уч қутблик бўлиб, унинг шартли тасвири 82-чизмада берилган, унда *a*-анод, *k*-катод, *s* — тўр. *s* ва *k* қутблар орасига U_s тўр кучланганлиги берилади, аммо *s* ва *k* қутблар орасида ток бўлмайди; *a* қутбдан *k* қутбга лампа орқали анод токи I_a оқади. Триод ишини изоҳлайдиган қонун ушбу

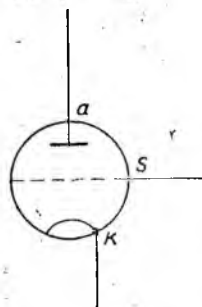
$$I_a = f(U_s) \quad (11.89)$$

формула билан берилади. Бунда f — триоднинг *характеристикаси* дейилади. Триод характеристикаси мусбат, монотон ўсувчи ва ушбу

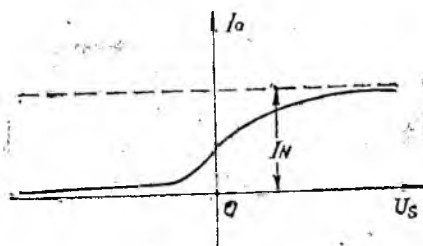
$$\lim_{U_s \rightarrow +\infty} f(U_s) = 0, \quad \lim_{U_s \rightarrow +\infty} f(U_s) = I_N$$

шартларни қаноатлантиради деб ҳисоблаймиз, I_N — триоднинг тўйинган токи (83-чизма). Одатда $U_s = 0$ нукта $f(U_s)$ функциянинг бурилиш нуктаси деб қаралади. Агар $f'(U_s)$ мавжуд бўлса, бу ҳолда $f'(0) = 0$ бўлади.

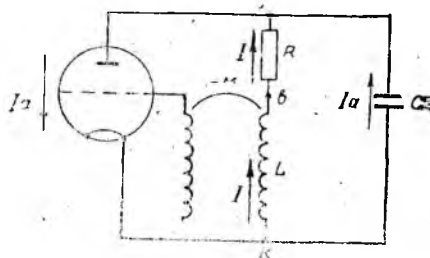
2. Анод занжирида табранма контурли лампали генератор. Бу генератор қуйидагича тузилган: у тўртта тугунга эга: *a*, *k*, *s*, *b*; $f(U_s)$ характеристикали *a*, *k*, *s* триоддан; *C* сифимли *ak* конденсатордан; *R* миқдорли *ab* қаршиликдан; *L* миқдорли *bk* индуктивликдан



82- чизма.



83- чизма.



84- чизма.

дан ва яна *sk* индуктивликдан иборат (84-чизма). Индуктивликлар ўзаро манфий ўзиндукция — *M* билан боғланган. Ушбу $I_{ba} = I_{kb} = I$ белгилашни киритамиз. I_a — анод токи, $I_{ka} = ka$ конденсатор орқали ўтадиган ток бўлса, Кирхгофнинг биринчи қонунига кўра [1]

$$I + I_{ka} = I_a \quad (11.90)$$

Триоднинг хоссасига кўра

$$I_{sk} = 0 \quad (11.91)$$

Агар *kba*к тебранма (контурга) занжирга Кирхгофнинг иккинчи қонунини татбиқ этсак [1]

$$L I_{kb} + R I_{ba} + \frac{1}{C} \int I_{ak} dt = 0$$

ёки

$$L \ddot{I}_{kb} + R \dot{I}_{ba} + \frac{1}{C} I_{ak} = 0 \quad (11.92)$$

иккинчи тартибли дифференциал тенгламага келамиз. Энди kb ва ks индуктивликлар орасидаги ўзиндукцияга кўра

$$U_s = M \dot{I}_{kb} \quad (11.93)$$

муносабатни ҳосил қиламиз. Шундай [қилиб, (11.90) — (11.93) муносабатлардан ушбу

$$L \ddot{I} + R \dot{I} + \frac{1}{C} I = \frac{1}{C} f(M\dot{I}) \quad (11.94)$$

иккинчи тартибли чизиқли бир жинсли бўлмаган дифференциал тенглама келиб чиқади. $I = I_1$, $I_1 = I_2$ деб белгиласак, (11.94) тенгламани каноник кўринишда ёзиш мумкин:

$$\begin{cases} \dot{I}_1 = I_2, \\ \dot{I}_2 = -\frac{1}{LC} I_1 - \frac{R}{L} I_2 + \frac{1}{CL} f(MI_2) \end{cases}$$

ёки

$$\frac{1}{LC} = \omega^2, \quad \frac{R}{L} = 2\delta$$

бўлганда:

$$\begin{cases} \dot{I}_1 = I_2 \\ \dot{I}_2 = -\omega^2 I_1 - 2\delta I_2 + \frac{1}{CL} f(MI_2). \end{cases} \quad (11.95)$$

Бу системанинг мувозанат ҳолатини топиш қийин эмас:

$$I_2 = 0, \quad -\omega^2 I_1 + \frac{1}{CL} f(0) = 0 \quad \text{ёки} \quad I_2 = 0, \quad I_1 = f(0).$$

Демак, $(f(0), 0)$ нуқта I_1 , I_2 ўзгарувчилар текислигида (11.95) системанинг мувозанат ҳолати. Шу мувозанат ҳолатининг турғунлиги ва унинг атрофидаги траекториялар ҳақида қўйидаги теорема ўринли.

11.18-теорема. (11.95) системанинг мувозанат ҳолати $(f(0), 0)$

$$R > \frac{M}{C} f'(0) \quad (11.96)$$

тенгсизлик бажарилганда асимптотик турғун,

$$R < \frac{M}{C} f'(0) \quad (11.97)$$

тенгсизлик бажарилганда бутунлай турғунмас бўлади. I_1, I_2 ўзгарувчилар текислигининг чексиз узоқлашган нуқтаси ҳамма ҳолларда ҳам бутунлай турғунмас, яъни I_1, I_2 лар текислигида шундай катта K доира борки, (11.95) системанинг ҳар бир траекторияси бирор моментдан бошлаб шу доирага келади ва унда қолади. (11.97) тенгсизлик бажарилганда ҳам $f((0), 0)$ нуқта бутунлай турғунмас бўлади. 11.15-теоремга кўра мувозанат ҳолатидан фарқ қиладиган ихтиёрий траекториянинг ω -лимит тўплами ёпиқ траектория бўлади. Шундай қилиб, (11.97) тенгсизлик бажарилганда лажлали генератор даврий сўнмас электр тебранишлари мўнбаидир.

Исбот. (11.95) системада

$$I_1 = x + f(0), I_2 = y \quad (11.98)$$

алмаштиришни бажарамиз:

$$\begin{cases} \dot{x} = y, \\ \dot{y} = -\omega^2 x - 2\delta y + g(y), \end{cases} \quad (11.99)$$

бунда $g(y) = \frac{1}{CL} [f(My) - f(0)]$ (85-чизма). (11.98) га асосан (11.99) системанинг мувозанат ҳолати x, y ўзгарувчилар текислигида координата бэши $(0, 0)$ нуқтадан иборат. Энди (11.99) системани чизиқлаштирамиз, унга мос биринчи яқинлашиш системаси

$$\begin{cases} \dot{x} = y, \\ \dot{y} = -\omega^2 x - 2\delta y + g'(0)y \end{cases} \quad (11.100)$$

каби ёзилди. Унинг характеристик кўпҳади

$$\lambda^2 + (2\delta - g'(0))\lambda + \omega^2 = 0$$

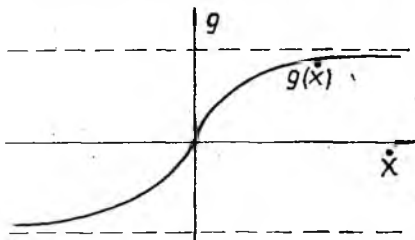
турғун бўлиши учун $2\delta - g'(0) > 0$ бўлиши зарур ва етарли, бундан $2\delta > g'(0)$ келиб чиқади ва у (11.97) тенгсизликнинг янги белгилашлар ёрдамида ёзилишидан иборат. Равшанки, $2\delta < g'(0)$, яъни (11.95) тенгсизлик бажарилса, $(0, 0)$ нуқта бутунлай турғунмас бўлади. Теореманинг бир қисми исбот этилди.

(11.99) системанинг траекторияларини текисликнинг узоқ қисмларида ўрганамиз, баъзида траекторияларни глобал ўрганамиз ҳам дейишади. Бунинг учун Ляпуновнинг биринчи методини қўлланамиз.

Ушбу

$$\begin{cases} \dot{x} = y, \\ \dot{y} = -\omega^2 x - 2\delta y \end{cases} \quad (11.101)$$

чизиқли системани олайлик. Уни (11.99) системадан бутун текисликда чегараланган $g(y)$ ҳадини ташлаб юзориш йўли билан ҳосил қилиш мумкин. (11.101) системанинг характеристик кўпҳади



85-чизма.

$$\lambda^2 + 2\delta\lambda + \omega^2$$

бўлиб, $2\delta > 0$, $\omega^2 > 0$ тенгсизликларга кўра бу кўпхад тургун. Шунинг учун 11.3-леммага асосан (11.101) система учун ушбу

$$\dot{W}_{(11.101)}(x, y) \leq -\beta W(x, y) \quad (11.102)$$

((11.18) га қаранг) тенгсизликни қаноатлантирадиган Ляпунов функцияси $W(x, y)$ мавжуд. Энди шу $W(x, y)$ функциядан t бўйича (11.99) системага кўра ҳосила оламиз:

$$\dot{W}_{(11.99)}(x, y) = \dot{W}_{(11.101)}(x, y) + \frac{\partial W(x, y)}{\partial y} g(y). \quad (11.103)$$

Аmmo (11.14) тенгсизликдан $|x_i| \leq \sqrt{\frac{W(x_1, \dots, x_n)}{\mu}}$ келиб чиққанлигидан $W(x, y)$ учун

$$\left| \frac{\partial W}{\partial y} \right| \leq \sqrt{\frac{W(x, y)}{\mu}}$$

тенгсизлик ҳосил бўлади. Шундай қилиб,

$$\left| \frac{\partial W(x, y)}{\partial y} g(y) \right| \leq \gamma_1 \sqrt{\frac{W(x, y)}{\mu}} = \gamma \sqrt{W(x, y)}, \quad \gamma = \frac{\gamma_1}{\sqrt{\mu}}$$

муносабатга эгамиз. Энди

$$c = \frac{2\gamma}{\beta}, \quad \alpha = \frac{\beta}{4}$$

десак, (11.103) дан қуйидаги муносабат келиб чиқади:

$$W_{(11.99)}(x, y) \leq -2\alpha W(x, y), \quad \text{агар } W(x, y) \geq c^2. \quad [(11.104)]$$

Равшанки, $W(x, y)$ — икки аргументнинг квадратик формаси бўлгани учун

$$W(x, y) = c^2 \quad (11.105)$$

тенглама эллипсни тасвирлайди. (11.104) муносабатдан кўринадики, (11.105) эллипсга тегишли (x, y) нуқтада $W(x, y)$ функция (11.99) системанинг шу нуқтадан ўтадиган траекторияси бўйлаб камаяди. Шундай қилиб, (11.99) системанинг барча траекториялари (11.105) эллипсни кесиб ўтиб, унинг ичига киради. Энди

$$x = \varphi(t), \quad y = \psi(t) \quad (11.106)$$

тенглама (11.99) системанинг (11.105) эллипсдан ташқарида ётган (ξ, η) нуқтадан ўтадиган траекториясининг параметрик тенгламаси бўлсин. Шу траектория бўйлаб $W(x, y)$ функцияни текшираимиз. Агар

$$\omega(t) = W(\varphi(t), \psi(t))$$

деб белгиласак, $\omega(t)$ учун

$$\begin{aligned} \dot{\omega}(t) &\leq -2\alpha\omega(t) \\ \omega(t) &\geq c^2 \end{aligned}$$

муносабатни ёзиш мумкин. Бу тенгсизликнинг икки томонини 0 дан t гача интеграллаймиз:

$$\ln \omega(t) \Big|_0^t \leq -2\alpha t$$

ёки

$$\ln \omega(t) \leq \ln \omega(0) - 2\alpha t$$

ёки

$$\ln W(\varphi(t), \psi(t)) \leq \ln W(\varphi(0), \psi(0)) - 2\alpha t$$

ёки

$$W(\varphi(t), \psi(t)) \leq W(\xi, \eta) e^{-2\alpha t}.$$

Охирги тенгсизликдан кўринадики, (11.106) траектория $\{t, \omega = -\frac{1}{2\alpha} \ln \frac{c^2}{W(\xi, \eta)}$ моментда (11.105) эллипсни кесиб, сўнгра шу эллипснинг ичига киради ($t_* > 0$, чунки $\alpha > 0$, $0 < \frac{c^2}{W(\xi, \eta)} < 1$).

Шу билан бирга ҳеч бир траектория эллипсдан чиқиб кета олмайди, чунки унинг чегаравий нуқталаридан траекториялар фақат эллипс ичига киради.

Текисликда (11.105) эллипсни ўз ичига олган бирор айланани K дейлик. Юқоридаги мулоҳазалардан (11.99) системанинг исталган траекторияси шу K айланага киради ва ундан қайтиб чиқмайди. Бунда мувозанат ҳолатидан фарқли траекториялар кўзда тутилади.

Аmmo биз бутунлай турғунмас мувозанат ҳолати $(0, 0)$ билан иш кўраямиз (текисликнинг узоқ қисмларида траекториялар ўрганилаёти). Шунинг учун ҳар бир траекториянинг ω -лимит тўпламига шу $(0, 0)$ нуқта кирмайди. Демак, 11.15-теоремага кўра (11.106) траектория ё даврий ечимга спирал каби ўралади ёки ўзи даврий ечимдир.

Шу билан 11.18-теорема тўла исбот бўлди.

3. Андронов мисоли. А. А. Андронов лампали генераторнинг характеристикаси учун қуйидаги муҳим хусусий ҳолни кўрган эди:

$$g(y) = \begin{cases} b, & y > 0; \\ 0, & y < 0. \end{cases} \quad b_* > 0,$$

$$\text{Қулайлик учун } f(0) = \frac{b}{2}$$

$$\text{ва } g(y) = \begin{cases} -\omega^2 a, & y < 0, \\ \omega^2 a, & y > 0 \end{cases} \quad (11.107)$$

Функцияни кўрамиз. Юқоридаги функцияни ўзгарувчини алмаштириш йўли билан (11.107) кўринишга келтирса бўлади. Бу (11.107) функция бутун текисликда аниқланган бўлиб, бўлакли-ўзгармасдир. Энди (11.99) системани шу функция ёрдамида ёзамиз: агар $y > 0$ бўлса, ҳаракат

$$\begin{cases} \dot{x} = y, \\ \dot{y} = -\omega^2 x - 2\delta y + \omega^2 a \end{cases} \quad (11.108)$$

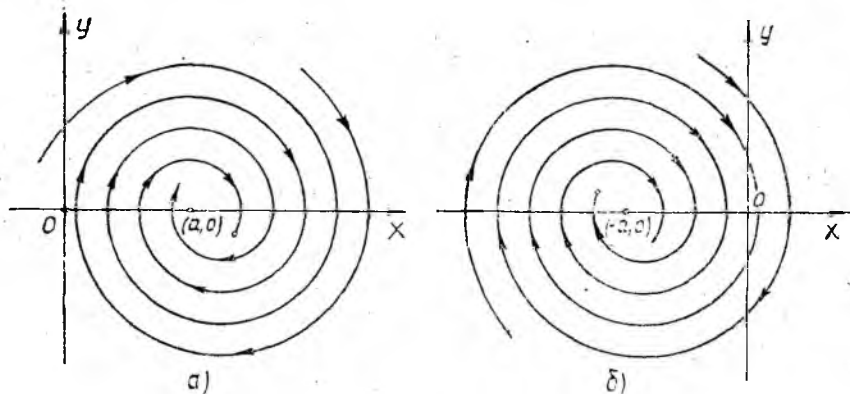
системанинг траекторияси бўйича, $y < 0$ бўлганда эса

$$\begin{cases} \dot{x} = y, \\ \dot{y} = -\omega^2 x - 2\delta y - \omega^2 a \end{cases} \quad (11.109)$$

системанинг траекторияси бўйича сдир бўлади. Биз $\lambda^2 + 2\delta\lambda + \omega^2$ кўпхаднинг илдизлари комплекс деб қараймиз. Бу ҳолда (11.101) системанинг мувозанат ҳолати турғун фокус бўлади. (11.108) ва (11.109) системалар (11.101) системадан шу билан фарқ қиладиларки, уларнинг мувозанат нуқталари ксордината бсшидан мос равишда $(a, 0)$ ва $(-a, 0)$ нуқталарга силжиган. Бундан ташқари, ҳар икки ҳолда ҳам

$$\frac{d}{dt} \operatorname{arg}(x, y) = -\frac{\omega^2 x^2 + 2\delta xy + y^2}{x^2 + y^2} < 0$$

тенгсизлик ўринли, буни (10.37) формулага асосан ҳиссблаш осон. Демак, (11.98) ва (11.99) системаларнинг траекториялари бўйлаб ҳолат тезлиги вектори соат стрелкаси йўналишида манфий йўналишда бурилади (86-чизма, а, б). Энди (11.99) системанинг траек-



86-чизма.

торияларини текисликда тасвирлашга ўтамиз. Юқори ярим текисликда бирор (ξ, η) , $\eta > 0$ нуқта олеб, бу нуқтадан (11.98) системанинг траекторияси (спирали) бўйича абсцисса ўқ билан кесишгунча ҳаракат қиламиз; кесишиш нуқтасининг абсциссаси a дан катта бўлади, бу равшан. Сўнгра шу нуқтадан (11.99) системанинг траекторияси бўйлаб абсцисса ўқи билан кесишгунча ҳаракат қиламиз, кесишиш нуқтаси $(-a, 0)$ дан чапда ётади. Шунга ўхшаш, (x, y) текислигини (11.99) системанинг траекториялари билан тўлдирамиз. Унинг учун (ξ, η) нуқтани ихтиёрй танлаб олиш етарли. Энди ясалган траекториялар ичидан ёпиқ траектория излаймиз. Бунинг

учун (11.99) системанинг абсцисса ўқида ётган $(\xi, 0)$, $\xi > 0$ нуқтадан чиқадиган траекториясини оламиз. Шубҳасиз, $\xi > 0$ бўлгани учун $a < \xi$ бўлади. Олинган нуқтадан (11.109) системанинг траекторияси бўйлаб ҳаракат қиламиз. Бу траектория $(\xi, 0)$, $\xi > 0$ нуқтадан чиқиб, навбатда абсцисса ўқи билан $(\xi_{-1}, 0)$, $\xi_{-1} < 0$ нуқтада кесишади. $(\xi, 0)$ нуқтадан $(-a, 0)$ нуқтагача масофа $a + \xi$ бўлиб, ҳосил бўлган $(\xi_{-1}, 0)$ нуқтадан шу $(-a, 0)$ нуқтагача масофа албатта $\lambda(a + \xi)$, $\lambda < 1$ бўлади (чунки $(-a, 0)$ нуқта турғун фокус). Демак, $(\xi_{-1}, 0)$ нуқтанинг абсциссасини топсак:

$$\xi_{-1} = -a - \lambda(a + \xi) = -[a + \lambda(a + \xi)].$$

Энди шу $(\xi_{-1}, 0)$ нуқтадан ҳаракат юқори ярим текисликка (11.108) системанинг траекторияси бўйлаб давом этади. Абсцисса ўқи билан навбатдаги кесишиш нуқтасининг абсциссасини ξ_2 деймиз. Бунда ξ_2 учун ушбу

$$\xi_2 = a + \lambda[2a + \lambda(a + \xi)]$$

формула ҳосил бўлади. Рағбанки, абсцисса ўқида $x = a$ нуқтадан ўнгда жойлашган L кесма олинса, $\xi \in L$ ва $\xi_2 \in L$ муносабатлар ўринли. Шунинг учун $\xi_2 = \chi(\xi)$ дейиш мумкин, яъни:

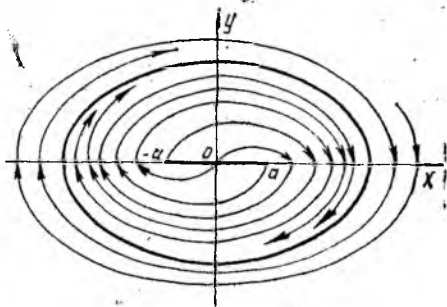
$$\chi(\xi) = a + \lambda a + \lambda^2 a + \lambda^2 \xi.$$

Бу (11.99) [системанинг эргаш функциясидир. Ёпиқ траекторияни излаш учун

$$a + 2\lambda a + \lambda^2 a + \lambda^2 \xi = \xi$$

тенгламани ечиш лозим. Бундан ξ учун ягона қийматни (ечимни) топамиз:

$$\xi_0 = \frac{a(1 + \lambda)^2}{1 - \lambda^2} = \frac{a(1 + \lambda)}{1 - \lambda} > a.$$



87 - чизма.

Демак, (11.99) системанинг ягона K траекторияси мавжуд. Шунинг учун K лимит давра бўлади. Энди $\chi'(\xi_0) < \lambda^2 < 1$ тенгсизликдан шу лимит давра (қўпол) турғун давра экани келиб чиқади (87-чизма).

БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ХУСУСИЙ ҲОСИЛАЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАР

1. §. ЕЧИМНИНГ МАВЖУДЛИГИ ВА ЯГОНАЛИГИ ҲАҚИДА

1. **Асосий тушунчалар.** Мазкур китобнинг кириш қисмида хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар туғрисида тушунча берган эдик. Умумий ҳолда n та x_1, \dots, x_n эркли ўзгарувчили хусусий ҳосилали тенглamani ушбу

$$F(x_1, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n}, \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2}, \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2}, \dots, \frac{\partial^m u}{\partial x_n^m}, \dots) = 0 \quad (12.1)$$

кўринишда ёзиш мумкин. Бунда F — ўз аргументларининг берилган функциясидир. (12.1) тенгламада иштирок этаётган номаълум функция ҳосиласининг энг юқори тартибини шу *тенгламанинг тартиби* дейлади. (12.1) тенгламанинг *ечими* деб, x_1, \dots, x_n ларнинг бирор ўзгариш соҳасида тенгламага кирган, ўзининг ҳосилалари билан аниқланган ва тенглamani айниятга айлантирадиган $u = a(x_1, \dots, x_n)$ функцияни айтилади.

Ушбу

$$F(x_1, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n}) = 0 \quad (12.2)$$

кўринишдаги тенглама *биринчи тартибли n та ўзгарувчили хусусий ҳосилали тенглама* дейлади.

Биринчи тартибли хусусий ҳосилалар учун кўпинча қисқартирилган ушбу

$$\frac{\partial u}{\partial x_1} = p_1, \quad \frac{\partial u}{\partial x_2} = p_2, \quad \dots, \quad \frac{\partial u}{\partial x_n} = p_n$$

белгилашлар ишлатилиб, булар ёрдамида (12.2) тенглама бундай ёзлади:

$$F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n) = 0. \quad (12.2')$$

Эркли ўзгарувчилар сони иккита бўлган ҳолда уларни x ва y , номаълум функцияни z , ҳосилаларни эса $\frac{\partial z}{\partial x} = p$, $\frac{\partial z}{\partial y} = q$ орқали белгилаб, тенглamani

$$F(x, y, z, p, q) = 0 \quad (12.3)$$

кўринишда ёзилади.

Маълумки, n -тартибли оддий дифференциал тенглама чексиз кўп ечимларга эга. Хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламаларда эркин ўзгарувчиларнинг сони биттадан ортиқ бўлгани учун бундай тенгламалар ҳам чексиз кўп ечимга эга эканлигини кутиш мумкин.

Мисоллар. 1. Номмаълум $z(x, y)$ функция учун

$$\frac{\partial z}{\partial x} = 0$$

тенглама $z(x, y)$ нинг x га боғлиқ эмаслигини кўрсатади. Демак,

$$z = \varphi(y),$$

бунда $\varphi(y)$ — y нинг ихтиёрий функцияси.

2. Ушбу

$$\frac{\partial z(x, y)}{\partial x} = \frac{\partial z(x, y)}{\partial y}$$

хусусий ҳосилалари тенглама эркин ўзгарувчиларни

$$x + y = \xi, \quad x - y = \eta$$

формулалар ёрдамида алмаштириш натижасида

$$2 \frac{\partial v(\xi, \eta)}{\partial \eta} = 0$$

кўринишга келади, бунда $z(x, y) = v(\xi, \eta)$.

Охириги тенгламадан $v(\xi, \eta)$ функция η га боғлиқ эмаслиги келиб чиқади. Шунинг учун

$$v(\xi, \eta) = \varphi(\xi)$$

деб ёзиш мумкин, бунда $\varphi(\xi)$ — ξ нинг ихтиёрий функцияси.

Демак, $z(x, y) = \varphi(x + y)$. Худди шунга ўхшаш, α ва β лар ўзгармас ҳақиқий сонлар бўлса,

$$\alpha \frac{\partial z}{\partial x} + \beta \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

тенгламанинг ечими учун $z(x, y) = \varphi(\beta x + \alpha y)$ ни ҳосил қиламиз, бунда $\varphi(\beta x + \alpha y)$ — ихтиёрий функция.

3. Ушбу

$$\frac{\partial^2 z(x, y)}{\partial x \partial y} = 0 \quad \text{ёки} \quad \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right) = 0$$

тенгламани кўрамиз. Уни x бўйича интеграллаб, $\frac{\partial z}{\partial y} = \varphi(y)$ тенгламани ҳосил қиламиз, бунда y нинг ихтиёрий функцияси $\varphi(y)$. Энди y бўйича интеграллаб,

$$z(x, y) = \int \varphi(y) dy + \varphi_1(x)$$

тенгликни ҳосил қиламиз, бунда x нинг ихтиёрий функцияси $\varphi_1(x)$. $\int \varphi(y) dy = \varphi_2(y)$ деб белгилаб, натижада $z(x, y) = \varphi_1(x) + \varphi_2(y)$ формулага эга бўламиз, бунда $\varphi(y)$ ихтиёрий бўлгани учун $\varphi_2(y)$ ҳам y нинг ихтиёрий дифференциаллашувчи функциясидир.

Юқорида келтирилган мисоллар биринчи тартибли хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламанинг барча ечимлари формуласи, яъни умумий ечими битта ихтиёрий функцияга, иккинчи тартиблики иккита ихтиёрий функцияга, m -тартибли тенгламанинг умумий ечими m та ихтиёрий функцияга боғлиқ бўлиши керак деган фикрга олиб келади. Бу фикр тўғри бўлса-да, лекин уни аниқлаш зарур. Шу мақсадда хусусий ҳосилалари дифференциал тенглама ечимларининг мавжудлиги ва ягоналиги ҳақидаги С. В. Ковалевская теоремасини келтирамиз. m -тартибли юқори ҳосилалардан биттасига нисбатан ечилган ушбу

$$\frac{\partial^m u}{\partial x_1^m} = f \left(x_1, x_2, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial^{m-1} u}{\partial x_1^{m-1}}, \frac{\partial u}{\partial x_2}, \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2}, \dots, \frac{\partial^m u}{\partial x_n^m} \right) \quad (12.4)$$

тенгламани кўрамиз. Оддий дифференциал тенгламаларга ўхшаш (12.4) тенглама учун ҳам маълум шартларни, масалан, бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечимни топиш масаласини қўйиш мумкин. (12.4) тенглама учун бошланғич шартлар қўйидаги кўри-нишда бўлади:

$$x_1 = x_1^0 \text{ да}$$

$$u = \varphi_0(x_2, \dots, x_n), \quad \frac{\partial u}{\partial x_1} = \varphi_1(x_2, \dots, x_n), \\ \dots, \quad \frac{\partial^{m-1} u}{\partial x_1^{m-1}} = \varphi_{m-1}(x_2, \dots, x_n), \quad (12.5)$$

бунда $\varphi_0, \varphi_1, \dots, \varphi_{m-1}$ — берилган функциялар. (12.4) тенгламанинг (12.5) шартларни қаноатлантирадиган ечимини топишни Коши масаласи дейилади.

2. Ковалевская теоремаси. Агар (12.5) бошланғич шартда берилган $\varphi_0, \varphi_1, \dots, \varphi_{m-1}$ функциялар бошланғич (x_2^0, \dots, x_n^0) нуқтанинг атрофида аналитик функция, f функция эса ўз аргументларининг ушбу бошланғич қийматлари $x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0$

$$u_0 = \varphi_0(x_2^0, \dots, x_n^0), \quad \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \right)_0 = \varphi_1(x_2^0, \dots, x_n^0), \quad \dots,$$

$$\left(\frac{\partial^m u}{\partial x_1^m} \right)_0 = \left(\frac{\partial^m \varphi}{\partial x_1^m} \right)_0 \Big|_{\substack{x_1 = x_1^0 \\ \dots \\ x_n = x_n^0}}$$

атрофида аналитик бўлса, у ҳолда (12.4) тенгламанинг (x_1^0, \dots, x_n^0) нуқта атрофида аналитик бўлган бирдан-бир ягона ечими мавжуд.

Шундай қилиб, Ковалевская теоремасига асосан (12.4), (12.5) масаланинг ечими бошланғич $\varphi_0, \dots, \varphi_{n-1}$ функциялар ёрдамида аниқланади.

Келтирилган теореманинг исботи аналитик функциялар назариясига асосланган бўлгани учун биз уни келтирмаймиз.

Шу нарсани таъкидлаб ўтамизки, (12.4), (12.5) масала кичик соҳада, яъни $(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$ нуқтанинг етарли кичик атрофида қўйилган бўлиб, шу атрофда бирдан-бир ечимга эгадир.

3. Коши масаласининг геометрик интерпретацияси. Эркили ўзгарувчиларнинг сони иккита бўлган ҳолда биринчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламани интеграллаш масаласи ҳамда Коши масаласи жуда содда геометрик интерпретацияга эга. Биринчи тартибли (12.3) тенгламани ёки хусусий ҳосилалардан биттасига нисбатан ечилган ушбу

$$p = f(x, y, z, q) \quad (12.3')$$

тенгламани текшираимиз.

(12.3) ёки (12.3') тенгламанинг ечимини топиш

$$z = \Phi(x, y) \quad (12.6)$$

функцияни топиш демакдир.

(12.6) функция (x, y, z) ўзгарувчиларнинг фазосида сиртни ифодалайди, бу сиртни одатда (12.3) ёки (12.3') тенгламанинг *интеграл сирти* дейилади. Демак, хусусий ҳосилали дифференциал тенгламанинг ечимларини топиш масаласи интеграл сиртларни топиш масаласидан иборатдир.

Агар (12.6) ни сиртни аниқлайдиган тенглама деб қарасак, бу сиртга (x, y, z) нуқтада ўтказилган уринма текислик

$$Z - z = \frac{\partial \Phi}{\partial x} (X - x) + \frac{\partial \Phi}{\partial y} (Y - y)$$

ёки

$$Z - z = p(X - x) + q(Y - y)$$

тенглама билан ифодалансади, бунда X, Y, Z ўзгарувчи координаталар, p ва q лар уринма текисликнинг бурчак коэффициентларидир.

Шундай қилиб, берилган хусусий ҳосилали (12.3) тенглама изланаётган интеграл сирт нуқтасининг x, y, z координаталари билан бу сиртга шу нуқтада ўтказилган уринма текисликнинг бурчак коэффициентлари p ва q орасидаги муносабатни ифодалайди. (12.3') тенглама учун Коши масаласи ҳам содда интерпретацияга эга. (12.3') тенглама учун Коши масаласи бундай қўйилади: (12.3') тенгламанинг шундай ечими топилсинки, у ечим x ўзгарувчининг берилган бошланғич қийматида y ўзгарувчининг берилган функциясига тенг бўлсин, яъни

$$x = x_0, \quad z = \varphi(y), \quad (12.7)$$

(12.7) тенглама фазода *эгри чизиқни* ифодалайди. Демак, Коши масаласи берилган (12.7) эгри чизиқдан ўтувчи интеграл сиртни топиш

дан иборат. (12.7) эгри чизиқ махсус кўринишга эгадир; у YOZ текисликка параллел бўлган $x = x_0$ текисликда ётувчи ясси эгри чизиқдан иборат. Ўзгарувчиларнинг бундай тенг ҳуқуқли эмаслиги (12.3) тенгламада x ўзгарувчининг махсус роль ўйнаётганлигидан келиб чиқади. Агар тенглама (12.3) кўринишда берилган бўлса, Коши масаласини шундай қўйиш мумкинки, ўзгарувчиларнинг ҳеч қайсиси махсус ролни ўйнамайди. Кошининг бундай умумлашган масаласи қуйидагича қўйилади: (12.3) *тенгламанинг берилган*

$$x = \varphi(t), \quad y = \psi(t), \quad z = \chi(t)$$

эгри чизиқдан ўтувчи интеграл сирти топилсин. Эслатиб ўтамизки, икки ўзгарувчили дифференциал тенглама учун ишлатилган геометрик терминларни ўзгарувчиларнинг сони кўп бўлган ҳолда ҳам ишлатиш мумкин. x_1, x_2, \dots, x_n , u ўзгарувчиларнинг сонли қийматлари тўпламини $(n + 1)$ ўлчовли фазонинг нуқтаси, бу фазода (12.2) тенгламанинг ушбу

$$u = \Phi(x_1, \dots, x_n)$$

кўринишдаги ечими эса n ўлчовли *интеграл гиперсирт* ёки *сирт* дейилади. Кошининг бошланғич сиртлари, масалан, $(n - 1)$ ўлчовли

$$(x_1 = x_1^0 \text{ да}) \quad u = \varphi(x_2, \dots, x_n)$$

гиперсиртдан иборат бўлиб, бу сирт орқали изланаётган интеграл гиперсирт ўтиши керак.

Юқорида келтирилган Ковалевская теоремасига асосан тенгламада бошланғич шартларда иштирок этаётган функциялар аналитик бўлса, бу тенгламанинг ихтиёрий функцияларга боғлиқ бўлган аналитик ечимларининг тўпламини, яъни умумий ечимини ҳосил қилиш мумкин. Аммо жуда кўп тенгламалар учун умумий ечимнинг мавжудлиги ҳал қилинмаган.

Хусусий ҳосилалари битта номаълум функцияли биринчи тартибли тенгламалар иккита содда хоссага эга. Биринчидан, улар битта ихтиёрий функцияга боғлиқ бўлган умумий ечимга эгадир. Иккинчидан, хусусий ҳосилалари биринчи тартибли тенгламани интеграллаш масаласи оддий дифференциал тенгламалар системасини интеграллашга келади.

Бу тенгламалар орасида бундай яқин боғланиш борлиги туфайли хусусий ҳосилалари биринчи тартибли тенгламалар назариясини оддий дифференциал тенгламалар назарияси курсида баён қилиш табиийдир.

2- §. БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ХУСУСИЙ ҲОСИЛАЛИ ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ ТЕНГЛАМА

1. Дастлабки тушунчалар. Ушбу

$$X_1(x_1, x_2, \dots, x_n) \frac{\partial u}{\partial x_1} + X_2(x_1, x_2, \dots, x_n) \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + X_n(x_1, x_2, \dots, x_n) \frac{\partial u}{\partial x_n} = 0 \quad (12.8)$$

тенгламани текшираимиз. (12.8) тенгламани биринчи тартибли хусусий ҳосилалари *чизиқли бир жинсли тенглама* дейилади. (12.8) тенгламанинг X_1, \dots, X_n коэффициентлари берилган (x_1^0, \dots, x_n^0) нуқтанинг бирор атрофида аниқланган, ўзларининг биринчи тартибли ҳосилалари билан узлуксиз ҳамда бир вақтда нолга айланмайди деб фараз қиламиз. Масалан,

$$X_n(x_1^0, \dots, x_n^0) \neq 0$$

деб ҳисоблашимиз мумкин.

(12.8) тенглама билан бир қаторда ушбу

$$\frac{dx_1}{X_1(x_1, \dots, x_n)} = \frac{dx_2}{X_2(x_1, \dots, x_n)} = \dots = \frac{dx_n}{X_n(x_1, \dots, x_n)} \quad (12.9)$$

симметрик формадаги оддий дифференциал тенгламалар системасини текшираимиз. X_1, \dots, X_n коэффициентларга нисбатан юқорида қўйилган шартларга асосан (12.9) система $(n-1)$ та эркли биринчи интегралларга эга:

$$\psi_1(x_1, \dots, x_n) = c_1, \dots, \psi_{n-1}(x_1, \dots, x_n) = c_{n-1}. \quad (12.10)$$

Бу фактнинг тўғрилиги (12.9) системанинг ушбу $(n-1)$ та

$$\frac{dx_1}{dx_n} = \frac{X_1}{X_n}, \quad \frac{dx_2}{dx_n} = \frac{X_2}{X_n}, \quad \dots, \quad \frac{dx_{n-1}}{dx_n} = \frac{X_{n-1}}{X_n} \quad (12.11)$$

тенгламаларнинг нормал системасига тенг кучлилигидан, (12.11) система учун нормал система интегралларининг мавжудлиги ҳақидаги теорема шартларининг бажарилишидан келиб чиқади. Интегралларнинг (12.10) системаси x_1, \dots, x_n ўзгарувчиларнинг фазосида $(n-1)$ параметрли чизиқлар оиласини аниқлайди. Бу чизиқларни (12.8) тенгламанинг *характеристикалари* дейилади.

12.1-теорема. (12.9) системанинг *ихтиёрий биринчи* $\psi(x_1, \dots, x_n) = C$ интегралининг *чап қисми хусусий ҳосилалари* (12.8) тенгламанинг *ечимидан иборат*.

Исбот. Биринчи интегралнинг таърифига асосан (12.9) системанинг *ихтиёрий интеграл* чизиги бўйлаб ψ функция айнан ўзгармасга тенг бўлади, яъни $\psi = C$. Демак,

$$d\psi = \sum_{i=1}^n \frac{\partial \psi}{\partial x_i} dx_i \equiv 0. \quad (12.12)$$

Бунда dx_1, \dots, dx_{n-1} дифференциалларни (12.11) тенгликларга асосан уларнинг қийматлари билан алмаштирсак, ушбу

$$\left[\frac{\partial \psi}{\partial x_1} \frac{X_1}{X_n} + \frac{\partial \psi}{\partial x_2} \frac{X_2}{X_n} + \dots + \frac{\partial \psi}{\partial x_n} \frac{X_n}{X_n} \right] dx_n \equiv 0$$

ёки

$$X_1 \frac{\partial \psi}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial \psi}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial \psi}{\partial x_n} \equiv 0 \quad (12.13)$$

айният ҳосил бўлади.

(12.9) система интеграл чизиқлари учун x_1, x_2, \dots, x_n ўзгарувчиларнинг текширилатган ўзгариш соҳасининг ҳар бир нуқтасида ягоналик ўринли ва (12.13) айниятнинг чап томони C_1, \dots, C_{n-1} ўзгармасларга боғлиқ бўлмайди. Шундай қилиб, (12.13) айният бирор интеграл чизиқ бўйлаб ўринли бўлибгина қолмай, балки барча текширилатган соҳада ўринлидир, бу эса $u = \psi(x_1, \dots, x_n)$ функция берилган (12.8) тенгламанинг ечими эканини билдиради.

12.2- теорема. (12.8) тенгламани қосматлантирсдиган ихтиёрий $\psi(x_1, \dots, x_n)$ функцияни ўзгармас сонга тенглаштирилса, (12.9) системанинг биринчи интегралли ҳосил бўлади.

Исбот. $u = \psi(x_1, \dots, x_n)$ функция (12.8) тенгламанинг ечими бўлсин. У ҳолда (12.13) айният ўринли.

ψ функциянинг тўлиқ дифференциалини ҳисоблаб, (12.9) ёки (12.10) системага асосан қуйидаги тенгликка эга бўламиз:

$$\begin{aligned} d\psi &= \frac{\partial\psi}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial\psi}{\partial x_2} dx_2 + \dots + \frac{\partial\psi}{\partial x_n} dx_n = \\ &= \left(X_1 \frac{\partial\psi}{\partial x_1} + X_2 \frac{\partial\psi}{\partial x_2} + \dots + X_n \frac{\partial\psi}{\partial x_n} \right) \cdot \frac{1}{X_n} dx_n. \end{aligned}$$

Бу тенгликдан (12.13) айниятга кўра $d\psi \equiv 0$, яъни (12.9) системанинг ихтиёрий интеграл чизиғи бўйлаб $\psi(x_1, \dots, x_n) = C$. Ушбу $\Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}) = C$ ифода ҳам (бунда Φ — ихтиёрий функция)

(12.9) системанинг биринчи интегралидан иборат, чунки (12.9) системасининг интеграл чизиғи бўйлаб барча $\psi_1, \dots, \psi_{n-1}$ функциялар ўзгармасга айланади, шунинг учун $\Phi(\psi_1, \dots, \psi_{n-1})$ функция ҳам (12.9) системанинг интеграл чизиғи бўйлаб ўзгармасга айланади. Демак, $u = \Phi(\psi_1, \dots, \psi_n)$, (бунда Φ — ихтиёрий дифференциалланувчи функция) (12.8) чизиқли бир жинсли тенгламанинг ечимидир.

12.3- теорема. Ушбу

$u = \Phi(\psi_1(x_1, \dots, x_n), \psi_2(x_1, \dots, x_n), \dots, \psi_{n-1}(x_1, \dots, x_n))$ функция (бунда Φ — ихтиёрий функция) (12.8) тенгламанинг умумий ечимидан иборат, яъни (12.8) тенгламанинг барча ечимларини ўз ичига оладиган ечимдир.

Исбот. Фараз қилайлик, $u = \psi(x_1, \dots, x_n)$ функция (12.8) тенгламанинг бирор ечими бўлсин. Шундай Φ функциянинг маъжуд эканини кўрсатамизки, бу функция учун $\psi = \Phi(\psi_1, \dots, \psi_{n-1})$ бўлади. $\psi, \psi_1, \dots, \psi_{n-1}$ функциялар (12.8) тенгламанинг ечимлари бўлгани учун

$$\sum_{i=1}^n X_i \frac{\partial\psi}{\partial x_i} \equiv 0, \sum_{i=1}^n X_i \frac{\partial\psi_1}{\partial x_i} \equiv 0, \dots, \sum_{i=1}^n X_i \frac{\partial\psi_{n-1}}{\partial x_i} \equiv 0. \quad (12.14)$$

(12.4) тенгламани x_1, \dots, x_n ларга нисбатан n та тенгламадан тузилган чизиқли бир жинсли система деб қараймиз. x_1, \dots, x_n лар

шартга кўра бир вақтда нолга айланмагани учун текширилатган соҳанинг ҳар бир x_1, \dots, x_n нуқтасида (12.14) система тривиалмас ечимга эга. Бундан бу системанинг детерминанти

$$\begin{vmatrix} \frac{\partial \psi}{\partial x_1} & \frac{\partial \psi}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \psi}{\partial x_n} \\ \frac{\partial \psi_1}{\partial x_1} & \frac{\partial \psi_1}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \psi_1}{\partial x_n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \frac{\partial \psi_{n-1}}{\partial x_1} & \frac{\partial \psi_{n-1}}{\partial x_2} & \dots & \frac{\partial \psi_{n-1}}{\partial x_n} \end{vmatrix}$$

текширилатган соҳада айнан нолга тенг деган хулосага келамиз. Аммо $\psi, \psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1}$ функциялар якобианининг нолга тенглиги бу функциялар чизиқли боғлиқ эканини кўрсатади, яъни

$$F(\psi, \psi_1, \dots, \psi_{n-1}) = 0. \quad (12.15)$$

(12.9) системанинг $\psi_i(x_1, \dots, x_n) = C_i$ ($i = 1, 2, \dots, n$) биринчи интеграллари чизиқли эркили бўлгани учун

$$\frac{D(\psi, \psi_1, \dots, \psi_{n-1})}{D(x_1, x_2, \dots, x_n)}$$

якобианининг

$$\frac{D(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1})}{D(x_{\alpha_1}, x_{\alpha_2}, \dots, x_{\alpha_{n-1}})}$$

кўринишдаги $(n-1)$ - тартибли минорларидан камида биттаси нолдан фарқли бўлади. Демак, (12.15) тенгламани

$$\psi = \Phi(\psi_1, \dots, \psi_{n-1})$$

кўринишда ифодалаш мумкин. Шу билан теорема исбот бўлди.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$x_1 \frac{\partial u}{\partial x_1} + x_2 \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + x_n \frac{\partial u}{\partial x_n} = 0$$

тенгламанинг умумий ечими топилсин. Бу тенгламага мос оддий дифференциал тенгламалар системаси қуйидагидан иборат:

$$\frac{dx_1}{x_1} = \frac{dx_2}{x_2} = \dots = \frac{dx_n}{x_n}$$

Бу системанинг чизиқли эркили биринчи интеграллари

$$\frac{x_1}{x_n} = C_1, \quad \frac{x_2}{x_n} = C_2, \quad \dots, \quad \frac{x_{n-1}}{x_n} = C_{n-1} \quad (x_n \neq 0).$$

Берилган тенгламанинг умумий ечими

$$u = \Phi\left(\frac{x_1}{x_n}, \frac{x_2}{x_n}, \dots, \frac{x_{n-1}}{x_n}\right)$$

u — ихтиёрый нолиқ даражали бир жинсли функциядир.

2. Ушбу

$$y \frac{\partial z}{\partial x} - x \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

тенгламанинг умумий ечими топилсин.

Берилган тенгламага мос оддий тенгламалар системаси бу ҳолда битта тенгламадан иборатдир:

$$\frac{dx}{y} = -\frac{dy}{x}$$

Бу тенгламанинг интегралли $x^2 + y^2 = C$. Демак, берилган тенгламанинг умумий ечими $z = \Phi(x^2 + y^2)$ (бунда Φ — ихтиёрий функция) бўлиб, айланиш ўқи Oz да иборат бўлган айланма сиртлардир.

§ 2. Чизиқли бир жинсли тенглама учун Коши масаласининг ечилиши. (12.8) тенглама учун Коши масаласи қуйидагича қўйилади: (12.8) тенгламанинг шундай $u = f(x_1, \dots, x_n)$ ечими топилсинки у ушбу

$$u|_{x_n = x_n^0} = \Phi(x_1, \dots, x_{n-1}) \quad (12.16)$$

бошланғич шартни қаноатлантирсин, бунда x_n^0 берилган ҳақиқий сон, $\Phi(x_1, \dots, x_{n-1})$ берилган узлуксиз дифференциалланувчи функция.

Юқорида исботланганига асосан (12.8) тенгламанинг умумий ечими

$$u = \Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1})$$

формула билан аниқланади.

Коши масаласини ечиш учун (12.16) шартга кўра Φ функцияни шундай аниқлашимиз керакки,

$$\Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_{n-1})|_{x_n = x_n^0} = \Phi(x_1, \dots, x_{n-1}) \quad (12.17)$$

тенглик бажарилсин. Ушбу.

$$\left. \begin{aligned} \psi_1(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) &= \bar{\psi}_1 \\ \psi_2(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) &= \bar{\psi}_2 \\ \dots &\dots \\ \psi_{n-1}(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0) &= \bar{\psi}_{n-1} \end{aligned} \right\} \quad (12.18)$$

Белгиларни киритиб, (12.17) тенгликни қуйидагича ёзамиз:

$$\Phi(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}) = \Phi(x_1, x_2, \dots, x_{n-2}). \quad (12.19)$$

Биз X_n функцияни (x_1^0, \dots, x_n^0) нуқтада нолдан фарқли деб фарз қиламиз, яъни $X_n(x_1^0, \dots, x_n^0) \neq 0$. У ҳолда (12.18) системани ҳеч бўлмаганда (x_1^0, \dots, x_n^0) нуқтанинг бирор атрофида $x_1, \dots, x_{n-1}, \dots, x_{n-1}$ ларга нисбатан ечиш мумкин бўлади, яъни

$$\left. \begin{aligned} x_1 &= \omega_1(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}), \\ x_2 &= \omega_2(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}), \\ \dots &\dots \\ x_{n-1} &= \omega_{n-1}(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_{n-1}) \end{aligned} \right\} \quad (12.20)$$

$\bar{\Psi}_i$ функциялар

$$\bar{\Psi}_i^0 = \Psi_i(x_1^0, \dots, x_n^0)$$

қийматларни қабул қилганда уларга мос ω_i функциялар x_i^0 ($i = 1, 2, \dots, n-1$) қийматларни қабул қилади. Шу билан бирга Ψ_i функциялар ҳосилаларга эга бўлгани учун ω_i лар ҳам дифференциалланувчи бўлади. Энди Φ сифатида ушбу

$$\Phi(\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_{n-1}) = \Phi(\omega_1(\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_{n-1}), \omega_2(\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_{n-1}), \dots, \omega_{n-1}(\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_{n-1})) \quad (12.21)$$

функцияни олсак, бу функция (12.8) тенгламани ва (12.16) шартни қаноатлантиради. Ҳақиқатан, (12.21) ифода хусусий Ψ_i ечимларнинг функцияси бўлгани учун, ўзи ҳам (12.8) тенгламанинг ечимидан иборат бўлади. Агар $x_n = x_n^0$ десак, (12.18) га асосан Φ_i миқдорлар $\bar{\Psi}_i$ ларга тенг бўлади. Шу сабабли (12.20) тенгликларни эътиборга олсак,

$$\Phi(\bar{\Psi}_1, \bar{\Psi}_2, \dots, \bar{\Psi}_{n-1}) = \Phi[\omega_1(\bar{\Psi}_1, \bar{\Psi}_2, \dots, \bar{\Psi}_{n-1}), \omega_2(\bar{\Psi}_1, \bar{\Psi}_2, \dots, \bar{\Psi}_{n-1}), \dots, \omega_{n-1}(\bar{\Psi}_1, \bar{\Psi}_2, \dots, \bar{\Psi}_{n-1})] = \Phi(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}).$$

Демак,

$$u = \Phi[\omega_1(\Psi_2, \dots, \Psi_{n-1}), \dots, \omega_{n-1}(\Psi_1, \Psi_2, \dots, \Psi_{n-1})]$$

функция (12.8) тенглама учун қўйилган Коши масаласининг ечимидан иборат бўлади.

Мисоллар. 1. $y \frac{\partial z}{\partial x} - x \frac{\partial z}{\partial y} = 0$ тенгламанинг $z|_{y=0} = \Phi(x)$ шартни қаноатлантирувчи ечими топилсин. Биаламизки, у тенгламанинг умумий ечими (аввалги пунктнинг 2- мисолига қаранг)

$$z = \Phi(x^2 + y^2)$$

дан иборат. Бу ҳолда $\Psi(x, y) = x^2 + y^2$, $\Psi(x, 0) = \bar{\Psi} = x^2$, бундан $x = \sqrt{\bar{\Psi}}$. Изланаётган ечим $z = \Phi(\sqrt{\bar{\Psi}}) = \Phi(\sqrt{x^2 + y^2})$.

$$2. \text{ Ушбу } yz \frac{\partial u}{\partial x} + xz \frac{\partial u}{\partial y} + xy \frac{\partial u}{\partial z} = 0$$

тенгламанинг $u|_{y=y_0} = \Phi(x, z)$ шартни қаноатлантирувчи ечими топилсин. Берилган тенгламага мос оддий дифференциал тенгламалар системаси:

$$\frac{dx}{yz} = \frac{dy}{xz} = \frac{dz}{xy}$$

Бу системанинг чизиқли эркли биринчи интеграллари

$$\Psi_1 = z^2 - y^2 = c_1, \quad \Psi_2 = x^2 - y^2 = c_2$$

лардан иборат. У ҳолда умумий ечим

$$u = \Phi(z^2 - y^2, x^2 - y^2).$$

$$\Psi_1(x, y_0, z) = z^2 - y_0^2 = \bar{\Psi}_1, \quad \Psi_2(x, y_0, z) = x^2 - y_0^2 = \bar{\Psi}_2$$

Булардан

$$z = \sqrt{\psi_1 + y_0^2}, \quad x = \sqrt{\psi_2 + y_0^2}.$$

Демак, изланаётган ечим

$$\begin{aligned} u(x, y, z) &= \varphi(\sqrt{\psi_2 + y_0^2}, \sqrt{\psi_1 + y_0^2}) = \\ &= \varphi(\sqrt{x^2 - y^2 + y_0^2}, \sqrt{z^2 - y^2 + y_0^2}) \end{aligned}$$

3-§. БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ХУСУСИЙ ҲОСИЛАЛИ ЧИЗИҚЛИ БИР ЖИНСЛИ БЎЛМАГАН ТЕНГЛАМА

1. Ечим, умумий ечим ва махсус ечим гушунчалари. Ушбу

$$\begin{aligned} X_1(x_1, \dots, x_n, u) \frac{\partial u}{\partial x_1} + X_2(x_1, \dots, x_n, u) \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + \\ + X_n(x_1, \dots, x_n, u) \frac{\partial u}{\partial x_n} = R(x_1, \dots, x_n, u) \end{aligned} \quad (12.22)$$

кўринишдаги тенгламани *хусусий ҳосилали чизикли бир жинсли бўлмаган тенглама* дейилади. Бу тенглама ҳосилаларга нисбатан чизикли бўлиб, номаълум u функцияга нисбатан чизикли бўлмаслиги мумкин. Шу сабабли (12.22) тенгламани *квазичизикли* тенглама ҳам дейилади. (12.22) тенгламадаги X_i ва R функцияларни x_1, x_2, \dots, x_n, u ўзгарувчиларнинг текшириляётган ўзгариш соҳасида узлуксиз дифференциалланувчи деб ва бир вақтда нолга тенг бўлмайди деб фараз қиламиз. (12.22) тенгламани чизикли тенгламага келтириш йўли билан интеграллаш мумкин. Шу мақсадда (12.22) тенгламанинг u ечимини ошқормас кўринишда излаймиз:

$$v(x_1, x_2, \dots, x_n, u) = 0, \quad (12.23)$$

бунда $\frac{\partial v}{\partial u} \neq 0$, $u = v(x_1, \dots, x_n)$ функцияни (12.23) тенгликдан аниқланган деб ҳисоблаб, ушбу $v(x_1, \dots, x_n, u(x_1, \dots, x_n)) \equiv 0$ айнитни x_i бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial u}{\partial x_i} + \frac{\partial v}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x_i} = 0.$$

Бундан

$$\frac{\partial u}{\partial x_i} = - \frac{\frac{\partial v}{\partial x_i}}{\frac{\partial v}{\partial u}}$$

$\frac{\partial u}{\partial x_i}$ хусусий ҳосилаларнинг бу қийматларини тенгламага қўйиб, тенгламанинг ҳар икки томонини $-\frac{\partial v}{\partial u}$ га кўпайтирамиз. Натижада қуйидаги чизикли бир жинсли тенглама ҳосил бўлади:

$$\sum_{i=1}^n X_i(x_1, \dots, x_n, u) \frac{\partial v}{\partial x_i} + R(x_1, \dots, x_n, u) \frac{\partial v}{\partial u} = 0. \quad (12.24)$$

Шундай қилиб, (12.24) чиқиқли бир жинсли тенгламани (12.23) тенгламага асосан айниятга айлантирадиган v функцияни топиш керак. (12.24) тенгламага мос оддий дифференциал тенгламалар системасини тузамиз:

$$\frac{dx_1}{X_1} = \frac{dx_2}{X_2} = \dots = \frac{dx_n}{X_n} = \frac{du}{R}. \quad (12.25)$$

Бу системанинг n та чиқиқли эркин биринчи интегралларини топамиз:

$$\begin{cases} \varphi_1(x_1, \dots, x_n, u) = C_1, \\ \varphi_2(x_1, \dots, x_n, u) = C_2, \\ \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ \psi_n(x_1, \dots, x_n, u) = C_n. \end{cases} \quad (12.26)$$

(12.24) тенгламанинг умумий ечими қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$v = \Phi(\psi_1, \psi_2, \dots, \psi_n)$$

бунда Φ — ихтиёрий функция.

Охириги функцияни нолга тенглаштириб, (12.23) тенгликка асосан берилган (12.22) тенгламанинг ечимини ушбу

$$\Phi(\varphi_1(x_1, \dots, x_n, u), \varphi_2(x_1, \dots, x_n, u), \dots, \varphi_n(x_1, \dots, x_n, u)) = 0 \quad (12.27)$$

кўринишда топамиз. Бу ечимни (12.22) тенгламанинг умумий ечими дейилади.

Бу усул билан топилган ечимлардан ташқари $v(x_1, \dots, x_n, u) = 0$ тенгламадан аниқланадиган u ечимлар бўлиши мумкин, бу ерда v функция (12.24) тенгламанинг ечими бўлмай, u тенгламани фақат $\alpha(x_1, \dots, x_n, u) = 0$ тенгламага асосан айниятга айлантиради. Бундай ечимларни махсус ечимлар дейилади.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$(x_1 - \alpha_1) \frac{\partial u}{\partial x_1} + (x_2 - \alpha_2) \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + (x_n - \alpha_n) \frac{\partial u}{\partial x_n} = u - \alpha, \quad (\alpha, \alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n = \text{const})$$

тенгламанинг умумий ечими топилсин. (12.24) тенглама қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$(x_1 - \alpha_1) \frac{\partial v}{\partial x_1} + (x_2 - \alpha_2) \frac{\partial v}{\partial x_2} + \dots + (x_n - \alpha_n) \frac{\partial v}{\partial x_n} + (u - \alpha) \frac{\partial v}{\partial u} = 0.$$

Бу тенгламага мос оддий дифференциал тенгламалар системасини тузамиз:

$$\frac{dx_1}{x_1 - \alpha_1} = \frac{dx_2}{x_2 - \alpha_2} = \dots = \frac{dx_n}{x_n - \alpha_n} = \frac{du}{u - \alpha}$$

Бу системанинг чизиқли эркин интеграллари қуйидагилардан иборат:

$$\frac{x_1 - \alpha_1}{u - \alpha} = C_1, \frac{x_2 - \alpha_2}{u - \alpha} = C_2, \dots, \frac{x_n - \alpha_n}{u - \alpha} = C_n.$$

Демак, берилган тенгламанинг умумий ечими

$$\Phi\left(\frac{x_1 - \alpha_1}{u - \alpha}, \frac{x_2 - \alpha_2}{u - \alpha}, \dots, \frac{x_n - \alpha_n}{u - \alpha}\right) = 0.$$

2. Ушбу

$$(1 + \sqrt{u - x - y}) \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} = 2$$

тенглама интеграллансин.

(12.25) система қуйидагича бўлади:

$$\frac{dx}{1 + \sqrt{u - x - y}} = \frac{dy}{1} = \frac{du}{2}.$$

Бундан

$$u - 2y = C_1$$

биринчи интегрални топамиз. Бу системадаги учинчи қасрнинг сурат ва махражини дан биринчи иккита қасрнинг сурат ва махражини айириб

$$\frac{d(u - x - y)}{-\sqrt{u - x - y}} = \frac{dy}{1}$$

интегралланувчи комбинацияни топамиз. Бундан

$$y^2 + 2\sqrt{u - x - y} = C_2$$

биринчи интегрални ҳосил қиламиз. Демак, берилган тенгламанинг умумий ечими

$$\Phi(u - 2y, 2\sqrt{u - x - y} + y) = 0$$

кўринишга эга бўлади. Текшириб кўриш қийин эмаски,

$$u = x + y$$

функция берилган тенгламани қаноатлантиради. Бу ечим топилган умумий ечимдан келиб чиқмайди. Ҳақиқатан, агар $u = x + y$ ни умумий ечимга олиб бориб қўйсак, $\Phi(x - y, y) = 0$ тенглик ҳосил бўлади. Бу муносабат (x ва y эркин ўзгарувчилар бўлгани учун) $\Phi(\varphi, \psi)$ функцияни ихтиёрий танланганда ҳам ўринли бўлмайди. Агар $v = u - x - y$ ифодани v учун ҳосил бўладиган тенгламанинг чап томонига олиб бориб қўйсак, $-\sqrt{u - x - y} = -\sqrt{v}$ тенглик ҳосил бўлади, бу ифода фақатгина $v = 0$ тенгликка асосан нолга айланади. Шундай қилиб, $u = x + y$ функция берилган тенгламанинг махсус ечимидан иборат.

2. Чизиқли бир жинсли бўлмаган тенглама учун Коши масаласининг ечилиши. Коши масаласи (12.22) тенгламанинг

$$u|_{x=x_0} = \Phi(x_1, \dots, x_{n-1}) \quad (12.28)$$

шартни қаноатлантирадиган $u^1 = f(x_1, \dots, x_n)$ ечими топилсин, бунда Φ берилган узлуксиз дифференциалланувчи функция. (12.22) тенгламанинг умумий ечимини билган ҳолда Коши масаласи ечимини қандай топиш кераклигини кўрсатамиз. Бу ерда асосий масала умумий ечимдаги Φ функциянинг кўринишини аниқлашга келади.

(12.26) биринчи интегралларда x_n ўрнига бошланғич x_n^0 қийматни қўйиб, ҳосил қилинган ифодаларни $\bar{\psi}_i$ лар орқали белгилаб оламиз, яъни

$$\begin{aligned} \psi_1(x_2, x_1, \dots, x_{n-1}, x_n^0, u) &= \bar{\psi}_1, \\ \psi_2(x_2, x_1, \dots, x_{n-1}, x_n^0, u) &= \bar{\psi}_2, \\ &\dots \\ \psi_n(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}, x_n^0, u) &= \bar{\psi}_n. \end{aligned} \quad (12.29)$$

(12.28) бошланғич шартни ушбу кўринишда ёзамиз:

$$x_n = x_n^0 \text{ да } u = \varphi(x_1, x_2, \dots, x_{n-1}) = 0.$$

Бу шартни (12.27) тенглик билан таққослаб, Φ функцияни

$$\Phi(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n) = u - \varphi(x_1, x_2, \dots, x_n) \quad (12.30)$$

тенглик бажариладиган қилиб танлаймиз.

(12.29) системани x_1, \dots, x_{n-1}, u ларга нисбатан ечамиз:

$$\begin{cases} x_1 = \omega_1(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n), \\ x_2 = \omega_2(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n), \\ \dots \\ x_{n-1} = \omega_{n-1}(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n), \\ u = \omega(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n). \end{cases}$$

Энди Φ учун

$$\Phi(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n) = \omega(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n) - \Phi[\omega_1(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n), \dots, \omega_{n-1}(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n)]$$

функцияни олсак, (12.30) шарт бажарилади. Демак, ушбу

$$\omega(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n) - \Phi[\omega_1(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n), \dots, \omega_{n-1}(\bar{\psi}_1, \bar{\psi}_2, \dots, \bar{\psi}_n)] = 0 \quad (12.31)$$

формула изланаётган Коши масаласининг ечимини ошқормас ҳолда беради. (12.31) тенгламани u га нисбатан ечиб, Коши масаласи ечимини ошқор кўринишда топамиз.

$$\text{Мисол. } (1 + \sqrt{u-x-y}) \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} = 2 \text{ тенгламанинг} \\ y=0 \text{ да } u=2x$$

бошланғич шартни қаоатлантирувчи ечими топилсин (3- §. 1- пунктдаги 2- мисолга қаранг).

Маълумки,

$$\psi_1 = u - 2y, \quad \psi_2 = 2\sqrt{u-x-y} + y.$$

Бу интегралларда $y=0$ десак,

$$u = \bar{\psi}_1, \quad 2\sqrt{u-x} = \bar{\psi}_2$$

система ҳосил бўлади. Бу системани x ва u га нисбатан ечиб, топамиз:

$$x = \psi_1 - \frac{\psi_2^2}{4}, \quad u = \psi_1.$$

Демак, (12.31) формулага асосан

$$\psi_1 - 2 \left(\psi_1 - \frac{\psi_2^2}{4} \right) = 0 \quad \text{ёки} \quad 2\psi_1 - \psi_2^2 = 0,$$

ψ_1 ва ψ_2 лар ўрнига уларнинг ифодасини қўйиб, қўйилган Коши масаласининг ечилиmini топамиз:

$$2u - 4y - (2\sqrt{u-x-y} + y)^2 = 0$$

ёки

$$4y\sqrt{u-x-y} = 4x - 2u - y^2,$$

Бундан

$$u = 2x + \frac{3}{2}y^2 - 2y\sqrt{x-y + \frac{y^2}{2}}.$$

Текшириб қўриш қийин эмаски, бу формуладаги радикал олдидаги маъний ишора тенгламадаги радикал олдидаги мусбат ишорага мос келади.

4-§. ПФАФФ ТЕНГЛАМАСИ

Ушбу

$$Pdx + Qdy + Rdz = 0 \quad (12.32)$$

тенгламани (x, y, z) ўзгарурчиларнинг фазосида *Пфафф тенгламаси* дейилади, бунда P , Q ва $R = R(x, y, z)$ ларнинг функцияси дир. Бу функцияларни бирор D соҳада узлуксиз дифференциалланувчи деб фараз қиламиз.

P, Q ва R функциялар D соҳада берилди деган сўз геометрик тилда бу соҳанинг ҳар бир нуқтасида бирор $\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$ вектор, яъни вектор майдон берилганлигини билдиради. (12.32) тенглама нолдан фарқли ихтиёрий кўпайгувчига кўпайтирилганда тенг кучли тенгламага ўтганлиги учун, аслида бизга векторнинг йўналиши, бошқача айтганда, йўналишлар майдони берилган бўлади. Агар (12.32) тенглама билан аниқланадиган сиртлар оиласини (агар улар мавжуд бўлса) $U(x, y, z) = C$ орқали белгилаб, бу сиртларга уринма текисликда ётадиган векторни \vec{t} орқали белгиласак (яъни $\vec{t} = \vec{t}dx + \vec{j}dy + \vec{k}dz$), у ҳолда (12.32) тенглама вектор кўринишда бундай ёзилади:

$$(\vec{F}, \vec{t}) = 0.$$

Бу эса $U(x, y, z) = C$ сиртларнинг \vec{F} вектор майдонга ортогонал эканлигини кўрсатади.

Шундай қилиб, геометрик тилда (12.32) тенгламани ечиш $\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$ вектор майдонга ортогонал бўлган сиртлар оиласини топишдан иборат дир. Пфафф тенгламасини икки хил талқин қилиш мумкин. Биринчи ҳолда x, y ва z ларни бирор t параметрнинг

функцияси деб, иккинчи ҳолда эса бу учта миқдорнинг биттасини, масалан, z ни қолган иккитасининг функцияси деб қараш мумкин. Пфафф тенгламасини текширишни иккинчи ҳолдан бошлаймиз. Агар (12.32) тенгламанинг чап томони бирор $U(x, y, z)$ функциянинг тўлиқ дифференциалидан иборат бўлса, яъни

$$P = \frac{\partial u}{\partial x}, Q = \frac{\partial u}{\partial y}, R = \frac{\partial u}{\partial z}$$

бошқача айтганда F потенциал майдон бўлса (яъни $\vec{F} = g \operatorname{grad} U$ бўлса), у ҳолда изланаётган сиртлар U потенциал функциянинг $U(x, y, z) = C$ сатҳ сиртларидан иборат бўлади. Бу ҳолда изланаётган сиртларни топиш ҳеч қандай қийинчилик туғдирмайди, чунки бу ҳолда

$$U = \int_{(x_0, y_0, z_0)}^{(x, y, z)} P dx + Q dy + R dz,$$

бу ерда эгри чизиқли интеграл тайин (x_0, y_0, z_0) нуқтани ўзгарувчи (x, y, z) нуқта билан бирлаштирувчи ихтиёрий йўл бўйича, масалан, координата ўқларига параллел бўлган кесмалардан ташкил топган синиқ чизиқ бўйича олинади.

Юқорида айтганимизга асосан z ни x ва y нинг функцияси деб қараб, текширилаётган соҳада $R \neq 0$ деб фараз қиламиз.

Бу ҳолда (12.32) тенгламадан

$$dz = P_1 dx + Q_1 dy \quad \left(\text{бунда } P_1 = \frac{P}{R}, Q_1 = \frac{Q}{R} \right). \quad (12.33)$$

Иккинчи томондан, z функциянинг тўлиқ дифференциали учун қуйидаги ифодага эгамиз:

$$dz = \frac{\partial z}{\partial x} dx + \frac{\partial z}{\partial y} dy.$$

Бу икки тенгликдан dx ва dy дифференциаллар боғланмаган бўлгани учун

$$\frac{\partial z}{\partial x} = P_1(x, y, z). \quad (12.34)$$

$$\frac{\partial z}{\partial y} = Q_1(x, y, z) \quad (12.35)$$

тенгликларни ҳосил қиламиз.

z функцияни x ва y лар бўйича иккинчи тартибли ҳосилаларга, P_1 ва Q_1 ни эса ўз аргументлари бўйича биринчи тартибли ҳосилаларга эга деб фараз қиламиз.

Ушбу

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 z}{\partial y \partial x}$$

тенгликнинг ўринли бўлиши кераклигидан

$$\frac{\partial P_1}{\partial y} + \frac{\partial P_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial y} = \frac{\partial Q_1}{\partial x} + \frac{\partial Q_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x}$$

ёки

$$\frac{\partial P_1}{\partial y} + \frac{\partial P_1}{\partial z} Q_1 = \frac{\partial Q_1}{\partial x} + \frac{\partial Q_1}{\partial z} P_1 \quad (12.36)$$

шарт келиб чиқади. (12.36) шартни бундай ёзиш мумкин:

$$P \left(\frac{\partial Q}{\partial z} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) + Q \left(\frac{\partial R}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial z} \right) + R \left(\frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) = 0. \quad (12.37)$$

Демак, F вектор майдонга ортогонал бўлган $u(x, y, z) = C$ сиртлар оиласининг мавжуд бўлиши учун (12.37) шартнинг бажарилиши зарур, (12.37) шартни (12.32) тенгламанинг тўлиқ интегралланувчилик ёки битта $U(x, y, z) = C$ муносабатда интегралланувчилик шартни дейилади.

Агар \bar{F} майдон потенциал майдон бўлмаса, айрим ҳолларда шундай скаляр $\mu(x, y, z)$ кўпайтувчини танлаб олиш мумкинки, \bar{F} ни $\mu(x, y, z)$ га кўпайтирилгандан сўнг потенциал майдон ҳосил бўлади. Агар шундай кўпайтувчи мавжуд бўлса, у ҳолда $\mu \bar{F} = \text{grad } U$ ёки $\mu P = \frac{\partial u}{\partial x}$,

$\mu Q = \frac{\partial u}{\partial y}$, $\mu R = \frac{\partial u}{\partial z}$. Охирги муносабатлардан

$$\frac{\partial(\mu P)}{\partial y} = \frac{\partial(\mu Q)}{\partial x}, \quad \frac{\partial(\mu Q)}{\partial z} = \frac{\partial(\mu R)}{\partial y}, \quad \frac{\partial(\mu R)}{\partial x} = \frac{\partial(\mu P)}{\partial z}$$

ёки

$$\begin{aligned} \frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} &= \frac{1}{\mu} \left(Q \frac{\partial \mu}{\partial x} - P \frac{\partial \mu}{\partial y} \right), \\ \frac{\partial Q}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial y} &= \frac{1}{\mu} \left(R \frac{\partial \mu}{\partial y} - Q \frac{\partial \mu}{\partial z} \right), \\ \frac{\partial R}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial z} &= \frac{1}{\mu} \left(P \frac{\partial \mu}{\partial z} - R \frac{\partial \mu}{\partial x} \right) \end{aligned}$$

тенгликлар ҳосил бўлади. Бу тенгликларнинг биринчисини R га, иккинчисини P га, учинчисини эса Q га кўпайтириб, ҳосил бўлган тенгликларни ҳадлаб қўшсак, ушбу

$$R \left(\frac{\partial P}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial x} \right) + P \left(\frac{\partial Q}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial y} \right) + Q \left(\frac{\partial R}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial z} \right) = 0$$

тенглик ҳосил бўлади. Бу тенглик эса (12.37) шартнинг ўзгинасидир.

Демак, агар Пфафф тенгламаси учун интегралловчи кўпайтувчи мавжуд бўлса, у ҳолда тўлиқ интегралланувчилик шартни бажарилади. Энди (12.37) шартни берилган вектор майдонга ортогонал бўлган сиртларнинг мавжудлигининг фақат зарурий шартни эмас, балки етарли шартни эканлигини ҳам кўрсатамиз.

Тегириллаётган D соҳада (12.37) шарт айнан бажарилган ва P_1, Q_1 функциялар ўз аргументлари бўйича биринчи ва иккинчи тартибли узулксиз ҳосилаларга эга деб фараз қиламиз.

У ҳолда D соҳанинг ҳар бир нуқтасидан (12.33) системанинг ёки бари бир, (12.32) тенгламанинг битта ва фақат битта интеграл сирти ўтади. Аввало (12.33) системанинг берилган $A(x_0, y_0, z_0)$ нуқтадан ўтадиган ечимининг ягоналигини кўрсатамиз. Шу мақсадда (12.34), (12.35) тенгламаларни текшираемиз. (12.34) тенглама $y=y_0$ текисликда $A(x, y_0, z_0)$ нуқтадан ўтувчи ягона интеграл чизиқ L ни аниқлайди. (12.35) тенглама эса, x бирор ўзгармас қиймат қабул қилганда, $x=\text{const}$ текисликда ётувчи L эгри чизиқнинг нуқтасидан ўтадиган ягона $l(x)$ эгри чизиқни аниқлайди. L чизиқнинг барча нуқталари учун тузилган $l(x)$ чизиқлар тўплами (12.33) системанинг $A(x_0, y_0, z_0)$ нуқтадан ўтувчи бирдан-бир S интеграл сиртини аниқлашини кўрсатамиз. Бу сиртнинг тузилишидан равшанки, унинг барча нуқталари учун (12.35) тенглама қаноатлантирилади. S сиртнинг барча нуқталари учун (12.34) тенгламанинг қаноатлантирилишини ҳам кўрсатамиз.

S сиртнинг тенгламасини

$$z = z(x, y)$$

кўринишда ёзиб олсак, аввалги параграфларнинг натижаларига асосан $z(x, y)$ функция x бўйича биринчи тартибли узлуксиз ҳосиллага эга бўлади. $\frac{\partial z}{\partial x}$ нинг (12.34) тенгламанинг қаноатлантирилишини кўрсатиш керак. S сиртнинг тузилишига асосан (12.34) тенглама $y=y_0$ да қаноатлантирилади. Унинг y ўзгарувчининг бошқа қийматларида ҳам қаноатлантирилишини кўрсатиш учун ушбу

$$\frac{\partial z}{\partial x} = P_1(x, y, z) = F$$

белгилашни киритиб, $\frac{\partial F}{\partial y}$ ҳосилани топамиз. $z(x, y)$ функция (12.35) тенгламани қаноатлантирилишидан ҳамда бу тенгламанинг ўнг томони барча аргументлари бўйича биринчи тартибли ҳосилаларга эга эканлигидан $\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}$ ҳосиланинг мавжудлиги келиб чиқади. Шундай қилиб,

$$\begin{aligned} \frac{\partial F}{\partial y} &= \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right) = \frac{\partial P_1}{\partial y} - \frac{\partial P_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial y} = \\ &= \frac{\partial Q_1}{\partial x} + \frac{\partial Q_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x} - \frac{\partial P_1}{\partial y} - \frac{\partial P_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial y} = \\ &= \frac{\partial Q_1}{\partial x} + \frac{\partial Q_1}{\partial z} P_1 + \frac{\partial Q_1}{\partial z} F - \frac{\partial P_1}{\partial y} - \frac{\partial P_1}{\partial z} Q. \end{aligned} \quad (12.38)$$

Юқоридаги ифодани ҳисоблашда

$\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right) = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)$, $\frac{\partial z}{\partial y} = Q_1$ тенгликлардан фойдаландик. (12.37) ёки (12.36) шартга асосан (12.38) тенглик қуйидаги кўринишда ёзилади:

$$\frac{\partial F}{\partial y} = \frac{\partial Q_1}{\partial z} F.$$

$$F(x, y) = F(x, y_0) e^{\int_{y_0}^y \frac{\partial Q_1}{\partial z} dy}$$

F функция $y=y_0$ да нолга тенг бўлгани учун охирги тенгликдан унинг барча текширилатган y ларда ҳам нолга тенглиги келиб чиқади. Демак, $z(x, y)$ функция (12.34) тенгламани ҳам қаноатлантиради.

Энди Пфафф тенгламаси учун (12.37) тўлиқ интегралланувчилик шarti бажарилмаган ҳолни кўрайлик. Юқорида баён қилингандан маълумки, бу ҳолда \bar{F} майдонга ортогонал бўлган сиртлар мавжуд бўлмайди. Шу сабабли, Пфафф тенгламасини аввал айтганимиздек, биринчи хил талқин [қилиб, \bar{F} майдонга ортогонал бўлган сиртларни эмас, балки шу хусусиятга эга бўлган чизиқларни топиш масаласини қўямиз. Бошқача айтганда, Пфафф тенгламасини битта муносабатда эмас, балки иккита

$$u_1(x, y, z) = 0, \quad u_2 = (x, y, z) = 0$$

муносабатда интеграллаш керак. Масалада қўйилган чизиқларни топиш учун юқорида ёзилган тенгликлардан биттасини, масалан,

$$u_1(x, y, z) = 0 \quad (12.39)$$

ни ихтиёрий бериш мумкин.

(12.32) ва (12.39) тенгламалардан эркили ўзгарувчилардан биттасини, масалан, z ни чиқариб,

$$M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0$$

кўринишдаги оддий дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз. Бу тенгламани интеграллаб, ихтиёрий танлаб олинган $u_1(x, y, z) = 0$ сиртда изланаётган чизиқларни топамиз.

Изоҳ. Агар (12.32) тенгламани бевссита интеграллаб бўлмаса, соддароқ ҳолни текшириш ёрдами билан уни айрим ҳолларда интеграллаш мумкин. Бу усулда эркили ўзгарувчилардан биттасини, масалан, z ни ўзгармас ҳисоблаб, ушбу

$$P(x, y, z)dx + Q(x, y, z)dy = 0 \quad (12.40)$$

оддий дифференциал тенгламани интегралланади, бунда z параметр ролини ўйнайди:

$$u(x, y, z) = C \quad (12.41)$$

(12.40) тенгламанинг интегралли бўлсин. Бу ердаги [ихтиёрий ўзгармас z параметрнинг функцияси бўлиши мумкин. Бу $C(z)$ функцияни шундай танлаб олиндики, (12.32) тенглама қаноатлантирилсин. (12.41) ни дифференциаллаб, қуйидаги тенгламани ҳосил қиламиз:

$$\frac{\partial u}{\partial x} dx + \frac{\partial u}{\partial y} dy + \left[\frac{\partial u}{\partial z} - C'(z) \right] dz = 0. \quad (12.42)$$

Т
д
м
д
г
ет
Р₁
та

(12.32), [(12.42) дифференциал тенгламаларнинг коэффициентлари пропорционал бўлиши керак:

$$\frac{\frac{\partial u}{\partial x}}{P} = \frac{\frac{\partial u}{\partial y}}{Q} = \frac{\frac{\partial u}{\partial z} - C'(z)}{R}$$

Ушбу

$$\frac{\frac{\partial u}{\partial x}}{P} = \frac{\frac{\partial u}{\partial z} - C'(z)}{R}$$

тенгламадан $C'(z)$ ни топиш мумкин.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$(6x + yz)dx + (xz - 2y)dy + (xy + 2z)dz = 0$$

тенглама интеграллансин. Бу мисолда

$$\vec{F} = (6x + yz)\vec{i} + (xz - 2y)\vec{j} + (xy + 2z)\vec{k}.$$

Текшириб кўриш қийин эмаски, $\text{rot } \vec{F} = 0$. Маълумки, бу шарт бажарилганда \vec{F} потенциал майдондан иборат бўлади, яъни $\vec{F} = \text{grad } U$.

Демак,

$$U = \int_{(0,0,0)}^{(x,y,z)} (6x + yz)dx + (xz - 2y)dy + (xy + 2z)dz.$$

Интеграл йўли сифатида бўғинлари координата ўқларига параллел бўлган синик чизиқни оламиз. Интеграллаш натижасида $U = 3x^2 - y^2 + z^2 + xyz$ ҳосил бўлади. Шундай қилиб, изланаётган интеграл,

$$3x^2 - y^2 + z^2 + xyz = C.$$

2. Ушбу

$$ydx + (z - y)dy + xdz = 0$$

тенгламани қанотлатирувчи ва $2x - y - z = 1$ текисликда ётувчи эгри чизиқлар топилсин.

Берилган текислик тенгламасини дифференциаллаймиз:

$$2dx - dy - dz = 0.$$

Бу тенгликни x га хўпайтириб, ҳосил қилинган тенгликни берилган тенглама билан қўшамиз:

$$(y + 2x)dx + (z - x - y)dy = 0.$$

$z = 2x - y - 1$ бўлгани учун

$$(y + 2x)dx + (x - 2y - 1)dy = 0$$

ёки

$$2x dx - (2y + 1)dy + d(xy) = 0$$

тенгламани ҳосил қиламиз. Охириги тенгламадан изланаётган эгри чизиқлар оқласи

$$x^2 - y^2 - y + xy = C^2$$

эканлиги чегиб чиқади.

3. Ушбу

$$yzdx + 2zxdy - 3xydz = 0$$

тенглама интеграллансин.

Изоҳда кўрсатилган усул билан бу тенгламани интеграллаймиз. z ни ўзгармас деб ҳисобласак, $dz=0$ бўлади ва берилган тенглама қуйидаги тенгламага айланади.

$$ydx + 2xdy = 0.$$

Бу тенгламанинг интеграли

$$xy^2 = C$$

дан иборат. Бу тенгликдаги C ни Z нинг функцияси деб ҳисоблаб ва уни дифференциаллаб ушбу

$$y^2 dx + 2xy dy - C'(z) dz = 0$$

тенгламани ҳосил қиламиз. Бу тенглама берилган тенглама билан бир хил бўлиши учун буларнинг коэффициентлари пропорционал бўлиши керак, яъни

$$\frac{y^2}{yz} = \frac{2xy}{2zx} = \frac{-C'(z)}{-3xy}.$$

Охирги тенгликдан $C(z) = xy^2$ эканлигини эътиборга олиб,

$$\frac{dC}{C} = \frac{3dz}{z}$$

тенгламани ҳосил қиламиз. Вундан

$$C(z) = az^3, \quad a = \text{const.}$$

Демак, берилган тенгламанинг ечими

$$xy^2 = az^3$$

дан иборатдир.

5-§. БИРИНЧИ ТАРТИБЛИ ЧИЗИҚЛИ БЎЛМАГАН ТЕНГЛАМАЛАР

1. Тўлиқ интеграл. Аввал номаълум функция иккита эркин ўзгарувчига боғлиқ бўлган ҳолни текшираемиз.

Биз биламизки, бу ҳолда биринчи тартибли хусусий ҳосилли тенглама қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$F(x, y, z, p, q) = 0, \quad (12.43)$$

бунда

$$p = \frac{\partial z}{\partial x}, \quad q = \frac{\partial z}{\partial y}.$$

Биринчи тартибли хусусий ҳосилли тенгламанинг иккита ихтиёрий ўзгармасларга боғлиқ ечимини унинг *тўлиқ интеграли* дейилади. Тўлиқ интеграл ошқормас формада ушбу

$$\Phi(x, y, z, a, b) = 0 \quad (12.44)$$

кўринишда ёзилади.

Тўлиқ интегрални бошқачароқ ҳам таърифлаш мумкин. Тўлиқ интеграл учта ўзгарувчи ва иккита ихтиёрий ўзгармас орасидаги шундай муносабатки, ундан ва уни эркин ўзгарувчилар бўйича дифференциаллаш натижасида ҳосил бўладиган муносабатлардан ўзгар-

масларни чиқариб ташлаш натижасида берилган тенглама ҳосил бўлади. Бу иккита таъриф бир-бирига эквивалентдир. Лекин биз бунинг исботига тўхталмай ([23] га қаранг), берилган тенглама бўйича тўлиқ интегрални топиш методи келтирамиз. Тўлиқ интегралнинг иккинчи таърифи асосан (12.43) тенглама ушбу

$$\begin{cases} \Phi(x, y, z, a, b) = 0, \\ \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} p = 0, \\ \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} q = 0 \end{cases} \quad (12.45)$$

системадан a ва b ларни чиқариш натижасида ҳосил бўлган тенгламага эквивалентдир. Биринчи тартибли хусусий ҳосилалар тенгламаларнинг ҳамма ечимларини тўлиқ интегралдан ўзгармасларни вариациялаш усули билан ҳосил қилиш мумкинлиги Лагранж томонидан кўрсатилган.

Фараз қилайлик, a ва b лар x, y ўзгарувчиларнинг бирор функциялари бўлсин. z нинг x ва y бўйича ҳосилалари, яъни p ва q лар ушбу

$$\begin{cases} \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} p + \frac{\partial \Phi}{\partial a} \frac{da}{dx} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \frac{db}{dx} = 0, \\ \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} q + \frac{\partial \Phi}{\partial a} \frac{da}{dy} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \frac{db}{dy} = 0 \end{cases} \quad (12.46)$$

муносабатлардан ҳисобланади. (12.45) ва (12.46) формулаларни таққослаб, қуйидаги тенгламаларни ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} \frac{\partial \Phi}{\partial a} \frac{da}{dx} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \frac{db}{dx} = 0, \\ \frac{\partial \Phi}{\partial a} \frac{da}{dy} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \frac{db}{dy} = 0. \end{cases} \quad (12.47)$$

Бу тенгламалардан a ва b [функцияларни] аниқлаш керак. Уч ҳол бўлиши мумкин:

1) Агар

$$\frac{\partial \Phi}{\partial a} = 0, \quad \frac{\partial \Phi}{\partial b} = 0 \quad (12.48)$$

тенгликлар бажарилса, (12.47) тенгламалар қаноатлантирилади. (12.48) тенгламаларни a ва b га нисбатан ечиш мумкин деб фараз қиламиз. Бу тенгламаларни ечиш натижасида ҳосил бўлган x ва y нинг функцияларини, яъни a ва b нинг қийматларини (12.44) га қўйсақ, ҳосил бўлган ифода (12.43) тенгламанинг ихтиёрий ўзгармасларга ҳам, ихтиёрий функцияларга ҳам боғлиқ бўлмаган ечимдан иборат бўлади. Бу ечимни *маҳсус интеграл* дейилади.

2) Энди $\frac{\partial a}{\partial x} = \frac{da}{dx} = \frac{\partial b}{\partial y} = \frac{db}{dy} = 0$ бўлсин. Бу ҳолда $a = \text{const}$, $b = \text{const}$ бўлиб, биз тўлиқ интегралга қайтган бўламиз.

3) Умумий ҳолда, (12.47) ни икки номаълумли иккита чиқиқли алгебраик тенгламаларнинг системаси деб қараб, унинг ечимга эга бўлиши учун ушбу

$$\frac{D(a,b)}{D(x,y)} = 0 \quad (12.49)$$

шартнинг бажарилиши зарурлиги келиб чиқади. (12.49) тенглик a ва b ўртасида *функционал боғлиқлик* мавжудлигини кўрсатади. Агар масалан, $\frac{\partial a}{\partial x} \neq 0$ ёки $\frac{\partial a}{\partial y} \neq 0$ бўлса, у ҳолда бу боғлиқликни

$$b = \omega(a) \quad (12.50)$$

кўринишда ёзиш мумкин, бу ердаги ω — ихтиёрий функция. (12.50) га асосан, (12.47) система қуйидаги битта муносабатга келади:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial a} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \omega'(a) = 0.$$

Агар бу тенгликдан a ни x ва y нинг функцияси сифатида топиш мумкин бўлса, у ҳолда (12.50) тенгламадан b ни ҳам эркин ўзгарувчиларнинг функцияси сифатида топамиз. a ва b нинг топилган қийматларини (12.44) га қўйиб, (12.43) тенгламанинг ечимини ҳосил қилмиз. Дифференциалланувчи $\omega(a)$ функцияни ихтиёрий таълаб олингандаги ечимларнинг бундай тўплами (12.43) тенгламанинг *умумий интеграл*и дейилади. Ихтиёрий $\omega(a)$ функцияни ҳар бир танлаб олиншига, умуман айтганда, умумий интегралга кирувчи бирор *хусусий ечим* мос келади. Шу маънода, умумий ечим ихтиёрий функцияга боғлиқ бўлади деб айтишимиз мумкин.

Биринчи тартибли хусусий ҳосилалар тенгламанинг тўлиқ умумий ва махсус интегралларини соддагина геометрик интерпретация қилиш мумкин. Хусусий ҳосилалар тенгламанинг ечими (x, y, z) координаталар фазосида сиртни аниқлайди, бу сиртни *интеграл сирт* деб аталади. Бешта (x, y, z, p, q) миқдорлар тўпламини *элемент* дейилади, бунда x, y, z бирор нуқтанинг координаталари, p ва q эса шу нуқтадаги ўтувчи текисликнинг бурчак коэффициентлари. Бу таърифга асосан (12.43) тенгламанинг ечимини топиш масаласи қуйидагича қўйилиши мумкин: шундай сирт топилсинки, бу сиртнинг нуқталари ва урнма текисликларнинг бурчак коэффициентларидан ташкил топган элементлар (12.43) муносабатни қаноатлантирсин. (12.44) тўлиқ интеграл икки параметрга боғлиқ бўлган сиртлар оиласидан иборатдир. Энди геометрик нуқтани назардан умумий ва махсус интеграллар нимадан иборат эканини кўрамиз. Умумий интегралга кирадиган ечимни топиш учун ихтиёрий (12.50) муносабатни олиб b нинг қийматини (12.44) га қўйиб, a параметрни ушбу

$$\Phi(x, y, z, a, b) = 0, \quad \frac{\partial \Phi}{\partial a} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \omega'(a) = 0$$

муносабатлардан чиқарган эдик. Охириги икки тенглама эса бир параметрли сиртлар оиласининг *ўрм* сиртини аниқлайди. Бу нарса

геометрик нуқтаи назардан қуйдагини ифодалайди: (12.50) муносабатни асосан берилган икки параметрли (12.44) оиладан бир параметрли бирор оилани ажратамиз, сўнгра бу оила ўрама сиртини топамиз. Урама сирт ўзининг ҳар бир нуқтасида ўралувчи сиртлардан биттасига урингани учун, яъни умумий элементга эга бўлгани учун бу ўрама сирт ҳам берилган тенгламанинг ечимидан иборат бўлади.

Ниҳоят, биз биламизки, махсус интеграл ушбу

$$\Phi = 0, \quad \frac{\partial \Phi}{\partial a} = 0, \quad \frac{\partial \Phi}{\partial b} = 0$$

тенгламалардан a ва b ни чиқариш натижасида ҳосил бўлади. Бу жараён, маълумки, икки параметрли сиртлар оиласининг ўрамасига (агар у мавжуд бўлса) олиб келади. Юқоридагидек мулоҳаза юришиб, бу ўрама сиртнинг ҳамма элементлари берилган тенгламани қаноатлантиришига, яъни интеграл сирт эканлигига ишонч ҳосил қиламиз.

Мисоллар. 1. Берилган R радиусли, марказлари xOy текислик нуқталарида бўлган шар сиртларининг оиласи

$$(x-a)^2 + (y-b)^2 + z^2 = R^2$$

икки a ва b параметрли оиладан иборатдир. Бу оила тўлиқ интеграл бўладиган хусусий ҳислалли тенгламани топиш учун z ни x ва y нинг функцияси деб ҳисоблаб, берилган муносабатни x ва y бўйича дифференциаллаймиз:

$$x-a+zp=0, \quad y-b+zq=0.$$

Бундан $x-a=-zp$, $y-b=-zq$. Бу ифодаларни берилган тенгликка қўйиб, тўлиқ интегралга мос бўлган тенгламани топамиз:

$$z^2(1+p^2+q^2) = R^2.$$

Умумий интегралга кирадиган ечимни ҳосил қилиш учун $b = \omega(a)$ муносабатни киритамиз, яъни марказлари $y = \omega(x)$, $z = 0$ чизиқда ётувчи шарлар оиласини ажратамиз. Бундай оиланинг ҳар қандай ўрама сирти интеграл сирт бўлади ва умумий интегралга киради.

Ниҳоят, махсус интеграл қуйдаги учта тенгликдан a ва b ларни чиқариш натижасида ҳосил бўлади:

$$(x-a)^2 + (y-b)^2 + z^2 = R^2, \quad x-a=0, \quad y-b=0.$$

Бундан $z = \pm R$. Ҳар бир шар сиртига битта нуқтада уринувчи иккита текислик тенгламасини ҳосил қилдик.

Қўп ҳолларда тўлиқ интегрални топиш унча катта қийинчилик туғдирмайди.

1) Агар (12.43) тенглама $F(p, q) = 0$ ёки $p = \varphi(q)$ кўринишга эга бўлса, $q = a$ деб ҳисоблаб (бунда a — ихтиёрий ўзгармас)]

$$p = \varphi(a), \quad dz = p dx + q dy = \varphi(a) dx + a dy$$

тенгликларни ҳосил қиламиз. Охириги тенгламани интеграллаб ушбу

$$z = \varphi(a)x + ay + b$$

тўлиқ интегрални топамиз.

2) Агар (12.43) тенгламада ўзгарувчиларни ажратиш мумкин бўлса, яъни тенглама

$$\varphi(x, p) = \psi(y, q)$$

кўринишга эга бўлса, $\varphi(x, p) = \psi(y, q) = a$ деб ҳисоблаб (бунда a — ихтиёрий ўзгармас), бу тенгликларни (агар мумкин бўлса) p ва q га нисбатан ечиб, $p = \varphi_1(x, a)$, $q = \psi_1(x, a)$ ларни топамиз. Сўнгра ушбу

$$dz = p dx + q dy = \varphi_1(x, a) dx + \psi_1(y, a) dy$$

Пфафф тенгламасини интеграллаб

$$z = \int \varphi_1(x, a) dx + \int \psi_1(y, a) dy + b$$

тўлиқ интегрални топамиз.

3) Агар берилган тенглама

$$F(z, p, q) = 0$$

кўринишга эга бўлса, u ҳолда $z = z(u)$ деб ҳисоблаб (бунда $u = ax + y$), ушбу

$$F\left(z, a, \frac{dz}{du}, \frac{dz}{du}\right) = 0$$

оддий дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз. Буни интеграллаб $z = \Phi(u, a, b)$ (бунда b — ихтиёрий ўзгармас) ёки

$$z = \Phi(ax + b, a, b)$$

тўлиқ интегрални топамиз.

4) Умумлашган Клеро тенгламаси

$$z = px + qy + f(p, q)$$

кўринишга эгадир. Текшириб кўриш қийин эмаски, унинг тўлиқ интегрални қуйидаги ифодадан иборатдир:

$$z = ax + by + f(a, b).$$

2. Ушбу

$$p = 3q^3$$

тенгламанинг тўлиқ интегрални топилсин. Бу тенглама 1) ҳолга тўғри келади:

$$q = a, p = 3a^3, dz = 3a^3 dx + a dy, z = 3a^3 x + ay + b.$$

3. Ушбу

$$p - 3x^2 = q^2 - y$$

тенгламанинг тўлиқ интегрални топилсин. Бу тенгламада ўзгарувчилар ажралган. Шу сабабли 2) ҳолда кўрсатилган усул билан тўлиқ интегрални топамиз:

$$p - 3x^2 = a, p = 3x^2 + a; q^2 - y = a, q = \sqrt{y + a},$$

$$dz = p dx + q dy = (3x^2 + a) dx + \sqrt{y + a} dy.$$

$$z = x^3 + ax + \frac{2}{3} (y + a)^{3/2} + b.$$

4. Ушбу

$$z^2(p^2 z^2 + q^2) = 1$$

тенгламанинг тўлиқ интегралли топилсин. Бу тенглама 3) ҳолда қўрилган тенгламага тўғри келади:

$$z = z(u), \quad u = ax + y, \quad p = a \frac{dz}{du}, \quad q = \frac{dz}{du},$$

$$z^2 \left(\frac{dz}{du} \right)^2 (a^2 z^2 + 1) = 1, \quad \frac{du}{dz} = \pm z(a^2 z^2 + 1)^{1/2},$$

$$u + b = \pm \frac{1}{3a^2} (a^2 z^2 + 1)^{3/2} \quad \text{ёки} \quad qa^4(ax + y + b)^2 = (a^2 z^2 + 1)^3.$$

2. Лагранж-Шарпи методи. Ушбу

$$F(x, y, z, p, q) = 0 \quad (12.43)$$

биринчи тартибли хусусий ҳосилалли дифференциал тенгламани текшираемиз. Лагранж—Шарпи методи ихтиёрий a ўзгармасни ўз ичига олган шундай

$$\Phi(x, y, z, p, q) = a \quad (12.51)$$

тенгламани танлашдан иборатки, (12.43), (12.51) системалардан аниқланган $p = p(x, y, z, a)$ ва $q = q(x, y, z, a)$ функциялар битта квадратурада интегралланадиган

$$dz = p(x, y, z, a)dx + q(x, y, z, a)dy \quad (12.52)$$

Пфафф тенгласига олиб келади. У ҳолда Пфафф тенгласининг $u(x, y, z, a) = 0$ интегралли, бундаги b (12.52) тенгламани интеграллашда ҳосил бўладиган ихтиёрий ўзгармас, (12.43) тенгламанинг тўлиқ интегралли бўлади. Φ функция (12.52) тенгламанинг битта квадратурада интегралланувчанлик шартидан, яъни

$$p \frac{\partial q}{\partial z} - q \frac{\partial p}{\partial z} - \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{\partial q}{\partial x} = 0 \quad (12.53)$$

тенгламадан аниқланади. (12.53) шартни p ва q ни x, y, z ларнинг функцияси сифатида аниқловчи (12.43), (12.51) системалар учун ёзиб оламиз. Бунда ошқормас функциялардан ҳосилаларни ҳисоблаш формулаларидан фойдаланамиз. (12.53) шартга қўйиш учун $\frac{\partial q}{\partial x}, \frac{\partial p}{\partial y}$

$\frac{\partial p}{\partial z}, \frac{\partial q}{\partial z}$ ҳосилаларни ҳисоблаш етарлидир.

p ва q ни x, y, z нинг функциялари деб қараб, (12.43), (12.51) тенгликларни x бўйича дифференциаллаймиз:

$$\begin{cases} \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial p} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial q} \frac{\partial q}{\partial x} = 0, \\ \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial p} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial q} \frac{\partial q}{\partial x} = 0. \end{cases}$$

Бу системадан $\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}$ детерминантни нолдан фарқли ҳисоблаб,

$\frac{\partial q}{\partial x}$ ни топамиз:

$$\frac{\partial q}{\partial x} = - \frac{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, x)}}{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}}$$

Худди шунга ўхшаш (12.43), (12.51) системани y бўйича дифференциаллаб, $\frac{\partial p}{\partial y}$ ни топамиз:

$$\frac{\partial p}{\partial y} = - \frac{\frac{D(F, \Phi)}{D(y, q)}}{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}}$$

Нихоят, (12.43), (12.51) системани z бўйича дифференциаллаб, ҳосил бўлган системадан $\frac{\partial p}{\partial z}$ ва $\frac{\partial q}{\partial z}$ ни топамиз:

$$\frac{\partial p}{\partial z} = - \frac{\frac{D(F, \Phi)}{D(z, q)}}{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}}, \quad \frac{\partial q}{\partial z} = - \frac{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, z)}}{\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}}$$

Топилган ҳосилаларни интегралланувчилик шарти (12.53) га қўйиб, тенгликларнинг ҳар икки томонини нолдан фарқли деб фараз қилинган $\frac{D(F, \Phi)}{D(p, q)}$ детерминантга кўпайтириб, қуйидаги тенгламани ҳосил қиламиз:

$$p \left(\frac{\partial F}{\partial z} \frac{\partial \Phi}{\partial p} - \frac{\partial F}{\partial p} \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right) + q \left(\frac{\partial F}{\partial q} \frac{\partial \Phi}{\partial g} - \frac{\partial F}{\partial q} \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right) + \left(\frac{\partial F}{\partial y} \frac{\partial \Phi}{\partial q} - \frac{\partial F}{\partial q} \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right) + \left(\frac{\partial F}{\partial x} \frac{\partial \Phi}{\partial p} - \frac{\partial F}{\partial p} \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right) = 0$$

ёки

$$\frac{\partial F}{\partial p} \frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial q} \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \left(p \frac{\partial F}{\partial p} + q \frac{\partial F}{\partial q} \right) \frac{\partial \Phi}{\partial z} - \left(\frac{\partial F}{\partial x} + p \frac{\partial F}{\partial z} \right) \frac{\partial \Phi}{\partial p} - \left(\frac{\partial F}{\partial y} + q \frac{\partial F}{\partial z} \right) \frac{\partial \Phi}{\partial q} = 0. \quad (12.54)$$

Φ функцияни аниқлаш учун чиқиқли бир жинсли (12.54) тенгламани ҳосил қилдик. Бу тенглама 2-§ да кўрсатилган метод билан интегралланади. (12.54) тенгламага мсс бўлган сддий дифференциал тенгламалар системаси, яъни характеристикалар тенгламаси қуйидагича ёзилади.

$$\frac{dx}{\frac{\partial F}{\partial p}} = \frac{dy}{\frac{\partial F}{\partial q}} = \frac{dz}{p \frac{\partial F}{\partial p} + q \frac{\partial F}{\partial q}} = - \frac{\partial p}{\frac{\partial F}{\partial x} + p \frac{\partial F}{\partial z}} = - \frac{dq}{\frac{\partial F}{\partial y} + q \frac{\partial F}{\partial z}}. \quad (12.55)$$

(12.55) тенгламанинг ихтиёрий ўзгармасни ўз ичига оладиган битта хусусий ечимини топиш кифоядир, яъни (12.55) тенгламанинг (12.43)

Билан биргаликда p ва q га нисбатан ечилиши мумкин бўлган битта

$$\Phi_1(x, y, z, p, q) = a$$

биринчи интегрални топиш етарлидир. Демак, $p = \varphi_1(x, y, z, a)$ ва $q = \varphi_2(x, y, z, a)$ миқдорларни ушбу

$$\begin{cases} F(x, y, z, p, q) = 0, \\ \Phi_1(x, y, z, p, q) = a \end{cases}$$

системадан аниқлаб ва

$$dz = p dx + q dy$$

тенгламага қўйиб, битта квадратурада интегралланадиган Пфафф тенгласини ҳосил қиламиз:

$$dz = \varphi_1(x, y, z, a) dx + \varphi_2(x, y, z, a) dy.$$

Бу тенгламани ечиб изланаётган

$$u(x, y, z, a, b) = 0$$

тўлиқ интегрални топамиз.

Изоҳ. Агар шартли ушбу

$$\frac{dF}{dx} = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial z} p, \quad \frac{dF}{dy} = \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial F}{\partial z} q$$

белгиларни киритсак, (12.54) тенгламанинг ёки ундан олдин ёзилган тенгламанинг чап қисмини

$$(F, \Phi) = \begin{vmatrix} \frac{\partial F}{\partial p} & \frac{\partial F}{\partial x} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial p} & \frac{\partial \Phi}{\partial x} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \frac{\partial F}{\partial q} & \frac{\partial F}{\partial y} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial q} & \frac{\partial \Phi}{\partial y} \end{vmatrix}$$

кўринишда ёзиш мумкин. Бу ифодани *Майер қавси* дейилади. Агарда берилган тенгламада изланаётган функция қатнашмаса, яъни тенглама

$$F(x, y, p, q) = 0$$

кўринишда бўлса, иккинчи тенгламани ҳам худди шу кўринишда изланади, яъни

$$\Phi(x, y, p, q) = a.$$

Бу ҳолда *Майер қавси* ушбу

$$(F, \Phi) = \begin{vmatrix} \frac{\partial F}{\partial p} & \frac{\partial F}{\partial x} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial p} & \frac{\partial \Phi}{\partial x} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \frac{\partial F}{\partial q} & \frac{\partial F}{\partial y} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial q} & \frac{\partial \Phi}{\partial y} \end{vmatrix}$$

кўринишга эга бўлади. Бу ифодани *Пуассон қавси* дейилади. Пуассон ёки *Майер қавсини* нолга айлантирадиган иккита функцияни

инволюцияда бўлган функциялар дейилади. Шундай қилиб, Лагранж-Шарпи методининг идеяси биринчи тенглама билан инволюцияда бўлган иккинчи тенгламани топишдан иборатдир.

Мисол. Ушбу

$$F \equiv 2xz - px^2 - 2qxy + pq = 0 \quad |$$

тенгламанинг тўлиқ интегрални топилсин.

(12.55) характеристикалар тенгламасида қатнашадиган ҳосилаларни ҳисоблай-
миз:

$$\frac{\partial F}{\partial p} = -x^2 + q, \quad \frac{\partial F}{\partial q} = -2xy + p, \quad \frac{\partial F}{\partial x} = 2z - 2xp - 2yq$$

$$\frac{\partial F}{\partial y} = -2qx, \quad \frac{\partial F}{\partial z} = 2x.$$

(12.55) характеристикалар тенгламаси қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\frac{dx}{-x^2 + q} = \frac{dy}{-2xy + p} = \frac{dz}{-px^2 - 2xyq + 2pq} = \frac{dp}{2z - 2yq} = \frac{dq}{0}$$

Бу системанинг биринчи интегралларидан биттаси $q = a$ дан иборатдир. $q = a$ ни берилган тенгламага қўйиб p ни топамиз:

$$p = \frac{2x(z - ay)}{x^2 - a}$$

Демак,

$$dz = p dx + q dy = \frac{2x(z - ay)}{x^2 - a} dx + a dy$$

ёки

$$\frac{dz - a dy}{z - ay} = \frac{2x dx}{x^2 - a}$$

Бундан

$$\ln |z - ay| = \ln |x^2 - a| + \ln b$$

ёки

$$z = ay + b(x^2 - a)$$

тўлиқ интегрални ҳосил қиламиз.

3. Интеграл сиртини тсғиш. (12.43) тенгламанинг тўлиқ интегрални

$$\Phi(x, y, z, a, b) = 0$$

маълум бўлган ҳолда (12.43) тенглама учун Коши масаласини, яъни берилган

$$x = \varphi(t), \quad y = \psi(t), \quad z = \chi(t) \quad (12.56)$$

эгри чизикдан ўтувчи (12.43) тенгламанинг интеграл сиртини топиш масаласини ечиш мумкин.

Умумий интегрални аниқловчи тенгламаларни оламиз, яъни $b = \omega(a)$ бўлганда

$$\Phi(x, y, z, a, \omega(a)) = 0, \quad (12.57)$$

$$\frac{\partial \Phi(x, y, z, a, \omega(a))}{\partial a} + \frac{\partial \Phi(x, y, z, a, \omega(a))}{\partial b} \omega'(a) = 0. \quad (12.58)$$

$b = \omega(a)$ функцияни шундай танлаб олиш керакки, (12.57) (12.58) тенгламалар билан аниқланадиган сирт, яъни бир параметрли (12.57) оиланинг ўрамаси берилган (12.56) эгри чизиқдан ўтсин. Берилган эгри чизиқнинг нуқталарида иккала (12.57) ва (12.58) тенглама t бўйича айниятга айланади:

$$\Phi(\varphi(t), \psi(t), \chi(t), a, \omega(a)) = 0, \quad (12.59)$$

$$\frac{\partial \Phi(\varphi(t), \psi(t), \chi(t), a, \omega(a))}{\partial a} + \frac{\partial \Phi(\varphi(t), \psi(t), \chi(t), a, \omega(a))}{\partial b} \omega'(a) = 0. \quad (12.60)$$

Бу тенгламалардан $b = \omega(a)$ функцияни аниқлаш анча мураккабдир. Шу сабабли одатда бошқачароқ йўл тугилади. (12.59) тенглик $\omega(a)$ функция маълум бўлганда a ни t ўзгарувчи орқали аниқлайди. Шундай ҳисоблаб, (12.59) тенгликни t бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} \varphi'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \psi'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \chi'(t) + \left[\frac{\partial \Phi}{\partial a} + \frac{\partial \Phi}{\partial b} \omega'(a) \right] \frac{da}{dt} = 0.$$

(12.60) тенгликни эътиборга олиб, ушбу

$$\frac{\partial \Phi}{\partial x} \varphi'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \psi'(t) + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \chi'(t) = 0 \quad (12.61)$$

тенгламани ҳосил қиламиз. (12.59) ва (12.61) тенгламалар системасидан $b = \omega(a)$ функцияни аниқлаш анча қулай бўлади. Агар (12.56) эгри чизиққа ўтказилган уринма векторни \bar{t} орқали, $\Phi = 0$ сиртга ўтказилган, ва демак, мс нуқталарда изланаётган ўрамага ўтказилган нормалнинг векторини \bar{N} орқали белгилаб олсак, (12.61) тенглик қисқача

$$(\bar{N}, \bar{t}) = 0$$

кўринишда ёзилади. (12.61) шарт геометрик нуқтаи назардан шу нарсани билдирадики, изланаётган сирт берилган эгри чизиқдан ўтиши керак, ва демак, бу эгри чизиққа ўтказилган уринма изланаётган сиртга ўтказилган уринма текисликда ётиши керак.

Мисол. Ушбу

$$z = px + qy + 3p^2 - q^2.$$

тенгламанинг $x = 0, z = y^2$ эгри чизиқдан ўтувчи интеграл сирти топилсин.

Берилган тенглама умумлашган Клеро типдаги тенглама бўлгани учун унинг тўлиқ интеграл $z = ax + by + 3a^2 - b^2$ дан иборатдир. Берилган эгри чизиқнинг тенгламасини параметрик формада ёзиб оламиз: $x = 0, y = t, z = t^2$. Текшириляётган ҳолда (12.59) (12.61) тенгламалар

$$t^2 = bt + 3a^2 - b^2, \quad 2t = b$$

кўринишга эга бўлади. Булардан:

$$b = 2a, \quad z = a(x + 2y) - a^2.$$

Бу оиланинг ўрамаси

$$z = a(x + 2y) - a^2, \quad x + 2y - 2a = 0$$

тенгламалар билан аниқланади. Охириги тенгламалардан a ни чиқариб, изланаётган сиртни топамиз:

$$z = \frac{(x + 2y)^2}{4}$$

Агар (12.55) системани интеграллаш қийинчилик туғдирмаса, Кошининг умумлашган ечимини топишда қуйида баён қилинадиган *характеристикалар ёки Коши методидан* фойдаланиш қулай бўлади.

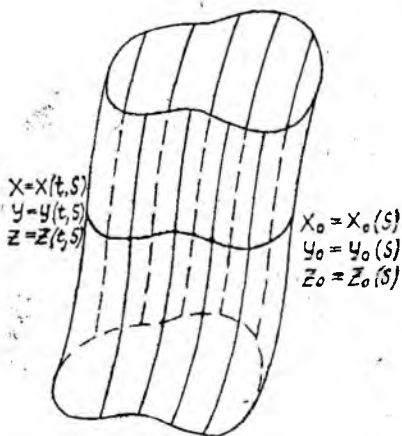
4. Коши методи. Кошининг умумлашган масаласи қуйидагича қўйилади: (12.43) тенгламанинг берилган

$$x_0 = x_0(s), \quad y_0 = y_0(s), \quad z_0 = z_0(s)$$

эгри чизикдан ўтувчи $z = z(x, y)$ интеграл сирти топилсин. Одатда қўйилган масаланинг ечимини қуйидаги

$$x = x(t, s), \quad y = y(t, s), \quad z = z(t, s) \quad (12.62)$$

параметрик кўринишда излаш қулай бўлади, бунда s параметр. Бундай кўринишда излаймиз деган ифодани, берилган эгри чизикдан



88 - чизма.

ўтувчи $z = z(x, y)$ сиртни бир параметрли (12.62) эгри чизиклар оиласида ўтувчи нуқталардан ташкил топади деб тушуниш керак. (12.62) эгри чизикларни *характеристикалар* дейилади (88-чизма). Коши методининг ғояси қисқача қуйидагидан иборат: аввало бир нечта параметрга боғлиқ бўлган характеристикалар оиласи топилади, сўнгра характеристикаларнинг $x_0 = x_0(s), y_0 = y_0(s), z_0 = z_0(s)$ эгри чизик нуқталаридан ўтишидан ва яна айрим шартларни қаноатлантиришидан фойдаланиб, бир параметрли $x = x(t, s), y = y(t, s), z = z(t, s)$ эгри чизиклар оиласини топамиз (бунда s ни параметр

деб ҳисоблаш мумкин). Бу эгри чизикларда ўтувчи нуқталарнинг тўплами изланаётган интеграл сиртни ташкил қилади. $z = z(x, y)$ функция

$$F(x, y, z, p, q) = 0 \quad (12.43)$$

тенгламанинг интеграл сиртидан иборат бўлсин. (12.43) айниятни x ва y бўйича дифференциаллаймиз:

$$\begin{cases} F_x + pF_z + F_p \frac{\partial p}{\partial x} + F_q \frac{\partial q}{\partial x} = 0, \\ F_y + qF_z + F_p \frac{\partial p}{\partial y} + F_q \frac{\partial q}{\partial y} = 0: \end{cases}$$

$\frac{\partial q}{\partial x} = \frac{\partial p}{\partial y}$ бўлгани учун аввалги тенгликларни қуйидагича ёзиш мумкин:

$$\begin{cases} F_x + pF_z + F_p \frac{\partial p}{\partial x} + F_q \frac{\partial p}{\partial y} = 0, \\ F_y + qF_z + F_p \frac{\partial q}{\partial x} + F_q \frac{\partial q}{\partial y} = 0. \end{cases} \quad (12.63)$$

Бу тенгликларда z ни x ва y нинг маълум функцияси деб ҳисобланади. p ва q га нисбатан квазициклик бўлган тенгламаларнинг (12.63) системаси учун характеристикалар тенгламаси қуйидагича ёзилади:

$$\frac{dx}{F_p} = \frac{dy}{F_q} = -\frac{dp}{F_x + pF_z}, \quad \frac{dx}{F_p} = \frac{dy}{F_q} = -\frac{dq}{F_y + qF_z}$$

ёки бу икки системани бирлаштириб, ушбу

$$\frac{dx}{F_p} = \frac{dy}{F_q} = -\frac{dp}{F_x + pF_z} = -\frac{dq}{F_y + qF_z} = dt \quad (12.64)$$

кўринишда, ёзишимиз мумкин.

z функция p ва q лар билан

$$dz = p dx + q dy$$

тенглама билан боғланган бўлгани учун, характеристика бўйлаб

$$\frac{dz}{dt} = p \frac{dx}{dt} + q \frac{dy}{dt} = pF_p + qF_q$$

ёки

$$\frac{dz}{pF_p + qF_q} = dt \quad (12.65)$$

тенглик ҳосил бўлади. (12.65) эса (12.64) системани яна бир тенглама билан тўлдириш имконини беради. Шундай қилиб, функцияни (12.43) тенгламанинг ечими деб ҳисоблаб, ушбу

$$\frac{dx}{F_p} = \frac{dy}{F_q} = \frac{dz}{pF_p + qF_q} = -\frac{dp}{F_x + pF_z} = -\frac{dq}{F_y + qF_z} = dt \quad (12.65')$$

системага келдик. (12.65') тенгламалардан (12.43) тенгламанинг $z = z(x, y)$ ечимини билмаган ҳолда $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$, $p = p(t)$, $q = q(t)$ функцияларни топиш мумкин, яъни *характеристикалар* деб аталувчи

$$x = x(t), \quad y = y(t), \quad z = z(t)$$

эгри чиқиқларни ҳамда ушбу

$$Z - z = p(X - x) + q(Y - y) \quad (12-66)$$

текисликнинг йўналишини аниқловчи $p = p(t)$ ва $q = q(t)$ сонларни характеристиканинг ҳар бир нуқтасида топиш мумкин.

Характеристика ва унинг ҳар бир нуқтасига оид (12.66) текислик биргаликда *характеристик полоса (кенглик)* дейилади. Энди (12.43) тенгламанинг интеграл сирти характеристикалардан тузилиши мумкинлигини кўрсатамиз. Аввало (12.65') системанинг интеграл чизиғи бўйлаб F функциянинг қиймати ўзгармас, яъни

$$F(x, y, z, p, q) = C$$

бўлишига, бошқача айтганда, $F(x, y, z, p, q)$ функция (12.65) системанинг биринчи интеграли эканлигига ишонч ҳосил қилиш қийин эмас. Ҳақиқатан, (12.65') системанинг интеграл чизиғи бўйлаб

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} F(x, y, z, p, q) &= F_x \frac{dx}{dt} + F_y \frac{dy}{dt} + F_z \frac{dz}{dt} + pF_p \frac{dp}{dt} + F_q \frac{dq}{dt} = \\ &= F_x F_p + F_y F_q + F_z (pF_p + qF_q) - F_p (F_x + pF_z) - F_q (F_y + qF_z) \equiv 0. \end{aligned}$$

Демак, (12.65') системанинг ҳар бир ечими бўйлаб]

$$F(x, y, z, p, q) = C, \quad C = F(x_0, y_0, z_0, p_0, q_0).$$

(12.65') системанинг интеграл чизиқлари бўйлаб (12.43) тенглама қаноатлантирилиши учун $x_0(s)$, $y_0(s)$, $z_0(s)$, $p_0(s)$, $q_0(s)$ бошланғич қийматларни шундай танлаш керакки, улар

$$F(x_0, y_0, z_0, p_0, q_0) = 0$$

тенгламани қаноатлантирсин. Бу тенгламани қаноатлантирадиган $x_0 = x_0(s)$, $y_0 = y_0(s)$, $z_0 = z_0(s)$, $p_0 = p_0(s)$, $q_0 = q_0(s)$ бошланғич шартларда (12.65') системани интеграллаб, $x = x(t, s)$, $y = y(t, s)$, $z = z(t, s)$, $p = p(t, s)$, $q = q(t, s)$ ларни топамиз. s нинг тайин қийматида характеристикалардан биттасига эга бўламиз:

$$x = x(t, s), \quad y = y(t, s), \quad z = z(t, s).$$

s ни ўзгартира бориб бирор сиртни ҳосил қиламиз. Бу сиртнинг ҳар бир нуқтасида $p = p(t, s)$, $q = q(t, s)$ бўлганда (12.43) тенглама қаноатлантирилади, аммо шу билан бирга $p = \frac{\partial z}{\partial x}$, $q = \frac{\partial z}{\partial y}$ ёки $dz = p dx + q dy$ муносабатнинг ўринли ёки ўринли эмаслигини аниқлаш керак. Охириги тенгликни x ва y лар s ва t ўзгарувчиларга боғлиқ бўлгани учун бундай ёзиш мумкин:

$$dz = p \left(\frac{\partial x}{\partial s} ds + \frac{\partial x}{\partial t} dt \right) + q \left(\frac{\partial y}{\partial s} ds + \frac{\partial y}{\partial t} dt \right) = \frac{\partial z}{\partial s} ds + \frac{\partial z}{\partial t} dt.$$

Бу тенглик эса ушбу

$$p \frac{\partial x}{\partial s} + q \frac{\partial y}{\partial s} - \frac{\partial z}{\partial s} = 0, \quad (12.67)$$

$$p \frac{\partial x}{\partial t} + q \frac{\partial y}{\partial t} - \frac{\partial z}{\partial t} = 0 \quad (12.68)$$

иккита тенгламага эквивалентдир. (12.65') системага асосан

$$\frac{\partial x}{\partial t} = F_p, \quad \frac{\partial y}{\partial t} = F_q, \quad \frac{\partial z}{\partial t} = pF_p + qF_q$$

бўлгани учун ((12.65')) системада s тайин қийматга эга деб ҳисоблаганимиз учун $\frac{\partial x}{\partial t}$, $\frac{\partial y}{\partial t}$, $\frac{\partial z}{\partial t}$ лар ўрнига $\frac{dx}{dt}$, $\frac{dy}{dt}$, $\frac{dz}{dt}$ ёзган эдик (12.68) тенглик бажарилади. (12.67) тенгликнинг айниятга айланишини исбот қилиш учун унинг чап қисмини u орқали белгилаб оламиз, яъни

$$u = p \frac{\partial x}{\partial s} + q \frac{\partial y}{\partial s} - \frac{\partial z}{\partial s}.$$

u дан t бўйича ҳосила оламиз:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial p}{\partial t} \frac{\partial x}{\partial s} + p \frac{\partial^2 x}{\partial t \partial s} + \frac{\partial q}{\partial t} \frac{\partial y}{\partial s} + q \frac{\partial^2 y}{\partial t \partial s} - \frac{\partial^2 z}{\partial t \partial s}.$$

(12.68) айниятни s бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial p}{\partial s} \frac{\partial x}{\partial t} + p \frac{\partial^2 x}{\partial s \partial t} + \frac{\partial q}{\partial s} \frac{\partial y}{\partial t} + q \frac{\partial^2 y}{\partial s \partial t} - \frac{\partial^2 z}{\partial s \partial t} = 0.$$

Аввалги тенгликдан кейингисини айирамиз:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial p}{\partial t} \frac{\partial x}{\partial s} + \frac{\partial q}{\partial t} \frac{\partial y}{\partial s} - \frac{\partial p}{\partial s} \frac{\partial x}{\partial t} - \frac{\partial q}{\partial s} \frac{\partial y}{\partial t}$$

ёки (12.65') тенгламаларга асосан

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} &= -(F_x + pF_z) \frac{\partial x}{\partial s} - (F_y + qF_z) \frac{\partial y}{\partial s} - F_p \frac{\partial p}{\partial s} - F_q \frac{\partial q}{\partial s} = \\ &= - \left(F_x \frac{\partial x}{\partial s} + F_y \frac{\partial y}{\partial s} + F_z \frac{\partial z}{\partial s} + F_p \frac{\partial p}{\partial s} + F_q \frac{\partial q}{\partial s} \right) - \\ &\quad - F_z \left(p \frac{\partial x}{\partial s} + q \frac{\partial y}{\partial s} - \frac{\partial z}{\partial s} \right). \end{aligned}$$

$F(x, y, z, p, q) = 0$ тенглама F функция аргументлари ўрнига $x(t, s)$, \dots , $q(t, s)$ ларни қўйганда айниятга айланади. Шу айниятни S бўйича дифференциаллаймиз:

$$F_x \frac{\partial x}{\partial s} + F_y \frac{\partial y}{\partial s} + F_z \frac{\partial z}{\partial s} + F_p \frac{\partial p}{\partial s} + F_q \frac{\partial q}{\partial s} = 0.$$

Кейинги икки тенгликнинг биринчисидан иккинчисини айириб, ушбу

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -F_z \left(p \frac{\partial x}{\partial s} + q \frac{\partial y}{\partial s} - \frac{\partial z}{\partial s} \right)$$

ёки

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -F_z u$$

тенгламани ҳосил қиламиз. Бу оддий дифференциал тенгламани интеграллаб, u ни топамиз:

$$u = -u_0 e^{\int_0^t F_z dt}.$$

бу ерда $u_0 = u|_{t=0}$. Охирги тенгликдан кўринаптики, u нинг нолга айланиши учун $u_0 = 0$ бўлиши зарур ва етарлидир, яъни $x_0(s)$, $y_0(s)$, $z_0(s)$, $p_0(s)$, $q_0(s)$ бошланғич функцияларни шундай танлаш керакки, улар ушбу

$$p_0(s) \frac{dx_0}{ds} + q_0(s) \frac{dy_0}{ds} - \frac{dz_0}{ds} = 0$$

тенгликни қаноатлантирсин. Шундай қилиб, Коши методи билан (12.43) тенгламани $x_0 = x_0(s)$, $y_0 = y_0(s)$, $z_0 = z_0(s)$ бошланғич шартларда интеграллаш учун ушбу

$$F(x_0(s), y_0(s), z_0(s), p_0(s), q_0(s)) = 0,$$

$$p_0(s) \frac{dx_0}{ds} + q_0(s) \frac{dy_0}{ds} - \frac{dz_0}{ds} = 0$$

тенгламалардан $p_0 = p_0(s)$, $q_0 = q_0(s)$ функцияларни аниқлаб, сўнг-ра (12.65') системанинг $t = 0$ да $x = x_0(s)$, $y = y_0(s)$, $z = z_0(s)$, $p = p_0(s)$, $q = q_0(s)$ бошланғич шартларни қаноатлантирадиган ечимни топиш керак. (12.65') система ечимларидан учта

$$x = x(t, s), \quad y = y(t, s), \quad z = z(t, s)$$

функция (12.43) тенглама изланаётган интеграл сиртнинг [параметрик кўринишдаги тенгламасини беради.

Б. Умумий ҳола. Юқорида баён қилинган Коши методи n та эркин ўзгарувчили хусусий ҳосилални ушбу

$$F(x_1, x_2, \dots, x_n, u, p_1, p_2, \dots, p_n) = 0 \quad (12.69)$$

(буанда $p_i = \frac{\partial u}{\partial x_i}$, $i = 1, 2, \dots, n$) тенгламага ҳам бевосита умумлаштириш мумкин.

Коши масаласи: (12.69) тенгламанинг берилган $(n-1)$ ўлчовли

$$\begin{aligned} x_{i0} &= x_{i0}(s_1, s_2, \dots, s_{n-1}), \quad i = 1, 2, \dots, n, \\ u_0 &= u_0(s_1, s_2, \dots, s_{n-1}) \end{aligned} \quad (12.70)$$

сиртдан ўтувчи n ўлчовли $u = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$ интеграл сирт топилсин. 4-пунктдаги мулоҳазаларни такрорлаб, ушбу

$$\begin{aligned} \frac{dx_1}{F_{p_1}} &= \frac{dx_2}{F_{p_2}} = \dots = \frac{dx_n}{F_{p_n}} = \frac{du}{\sum_{i=1}^n p_i F_{p_i}} = \\ &= \frac{dp_1}{F_{x_1} + p_1 F_u} = \dots = - \frac{dp_n}{F_{x_n} + p_n F_u} = dt. \end{aligned} \quad (12.71)$$

$(2n+1)$ номаълумли $(2n+1)$ та тенгламаларнинг системасини ҳосил қиламиз. Вақтинча функцияларнинг бошланғич қийматлари

$$p_{i0} = p_{i0}(s_1, s_2, \dots, s_{n-1}), \quad i = 1, 2, \dots, n). \quad (12.72)$$

ларни маълум деб фараз қиламиз. У ҳолда (12.71) системани (12.70), (12.72) бошланғич қийматларда интеграллаб, қуйидагиларни ҳосил қиламиз:

$$\left. \begin{aligned} x_i &= x_i(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \\ u &= u(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \\ p_i &= p_i(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \\ i &= 1, 2, \dots, n. \end{aligned} \right\} \quad (12.73)$$

s_1, s_2, \dots, s_{n-1} параметрларнинг тайин қийматларида

$$x_i = x_i(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \quad u = u(t, s_1, \dots, s_{n-1})$$

тенгламалар (x_1, \dots, x_n, u) ўзгарувчиларнинг фазосида *характеристикалар* деб аталувчи эгри чизиқларни аниқлайди, $p_i = p_i(t, s_1, \dots, s_{n-1})$ сонлар эса характеристикаларнинг ҳар бир нуқтасига ўтказилган ушбу

$$U - u = \sum_{i=1}^n p_i (X_i - x_i) \quad (12.74)$$

текисликларнинг йўналишини аниқлайди. Характеристикалар (12.74) текисликлар билан биргаликда *характеристик полосалар* (кенгликлар) дейилади.

s_1, s_2, \dots, s_{n-1} параметрлар ўзгарганда ($n-1$) ўлчовли (12.70) сиртдан ўтувчи ($n-1$) параметрли $x_i = x_i(t, s_1, \dots, s_{n-1})$, $u = u(t, s_1, \dots, s_{n-1})$ характеристикалар оиласига эга бўламиз. Энди (12.72) функциялар аниқ танлаб олинганда изланаётган n ўлчовли сиртнинг (12.73) характеристикалар оиласида ётувчи нуқталардан ташкил топишини кўрсатамиз. Бунинг учун қуйидаги икки айниятнинг бажарилишини кўрсатиш керак:

$$1) \quad F(x_1(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \dots, x_n(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \\ u(t, s_1, \dots, s_{n-1}),$$

$$p_1(t, s_1, \dots, s_{n-1}), \dots, p_n(t, s_1, \dots, s_{n-1})) \equiv 0,$$

$$p_i = \frac{\partial u}{\partial x_i}, \quad i = 1, 2, \dots, n \quad \text{ёки} \quad du = \sum_{i=1}^n p_i dx_i.$$

Аввало $F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n)$ функция (12.71) системанинг биринчи интеграли эканини кўрсатамиз. (12.71) тенгламаларга асосан

$$\frac{d}{dt} F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n) \equiv \sum_{i=1}^n F_{x_i} \frac{dx_i}{dt} + F_u \frac{du}{dt} +$$

$$+ \sum_{i=1}^n F_{p_i} \frac{dp_i}{dt} \equiv \sum_{i=1}^n F_{x_i} F_{p_i} + F_u \sum_{i=1}^n p_i F_{p_i} - \sum_{i=1}^n F_{p_i} (F_{x_i} + p_i F_u) \equiv 0.$$

Демак, (12.71) системанинг интеграл эгри чизиклари бўйлаб

$$F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n) = C,$$

бунда

$$C = F(x_{10}, \dots, x_{n0}, u_0, p_{10}, \dots, p_{n0}).$$

Шундай қилиб, (12.73) функциялар (12.71) системанинг интеграл чизиклари бўйлаб (12.69) тенгламани қаноатлантириши учун $p_{10}(s_1, \dots, s_{n-1})$ бошланғич қийматларни шундай танлаш керакки, ушбу

$$F(x_{10}(s_1, \dots, s_{n-1}), \dots, x_{n0}(s_1, \dots, s_{n-1}), u_0(s_1, \dots, s_{n-1}),$$

$$p_{10}(s_1, \dots, s_{n-1}), \dots, p_{n0}(s_1, \dots, s_{n-1})) = 0$$

тенглик бажарилсин. Энди

$$du = \sum_{i=1}^n p_i dx_i$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} dt + \sum_{j=1}^{n-1} \frac{\partial u}{\partial s_j} ds_j \equiv \sum_{i=1}^n p_i \left(\frac{\partial x_i}{\partial t} dt + \sum_{j=1}^{n-1} \frac{\partial x_i}{\partial s_j} ds_j \right)$$

айниятнинг тўғрилигини текшириб кўриш керак. Охириг айният куйидаги n та айниятга эквивалентдир:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial t} \equiv 0, \quad (12.75)$$

$$\frac{\partial u}{\partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial s_j} \equiv 0, \quad j = 1, 2, \dots, n-1. \quad (12.76)$$

(12.75) айниятнинг тўғрилиги (12.71) системага асосан келиб чиқади. Ҳақиқатан, (12.71) тенгламаларга асосан:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{i=1}^n p_i F_{p_i}, \quad \frac{\partial x_i}{\partial t} = F_{p_i}, \quad i = 1, 2, \dots, n.$$

Бу ерда биз $\frac{du}{dt}$ ва $\frac{dx_i}{dt}$ ўрнига хусусий ҳосилалар ёздик, чунки (12.71) системада барча s_j лар тайин деб ҳисоблаган эдик. Демак,

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial t} = \sum_{i=1}^n p_i F_{p_i} - \sum_{i=1}^n p_i F_{p_i} \equiv 0.$$

(12.76) айниятларнинг ўринли эканини исботлаш учун уларнинг чап қисмини u_j орқали белгилаб оламиз:

$$u_j = \frac{\partial u}{\partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial s_j}, \quad j = 1, 2, \dots, n-1.$$

u_j ни t бўйича дифференциаллаймиз:

$$\frac{\partial u_j}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial t \partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial t \partial s_j} - \sum_{i=1}^n \frac{\partial p_i}{\partial t} \frac{\partial x_i}{\partial s_j}. \quad (12.77)$$

(12.75) айниятни s_j бўйича дифференциаллаш натижасида ҳосил бўлган ушбу

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t \partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial^2 x_i}{\partial t \partial s_j} - \sum_{i=1}^n \frac{\partial p_i}{\partial s_j} \frac{\partial x_i}{\partial t} \equiv 0$$

айниятни эътиборга олиб, (12.77) тенгламани қуйидагича ёзиб олишимиз мумкин:

$$\frac{\partial u_j}{\partial t} = \sum_{i=1}^n \frac{\partial p_i}{\partial s_j} \frac{\partial x_i}{\partial t} - \sum_{i=1}^n \frac{\partial p_i}{\partial t} \frac{\partial x_i}{\partial s_j}.$$

(12.71) системага асосан:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u_j}{\partial t} &= \sum_{i=1}^n \frac{\partial p_i}{\partial s_j} F_{p_i} + \sum_{i=1}^n (F_{x_i} + p_i F_u) \frac{\partial x_i}{\partial s_j} = \\ &= \sum_{i=1}^n \left(F_{x_i} \frac{\partial x_i}{\partial s_j} + F_{p_i} \frac{\partial p_i}{\partial s_j} \right) + F_u \frac{\partial u}{\partial s_j} - F_u \left(\frac{\partial u}{\partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial x_i}{\partial s_j} \right). \end{aligned}$$

$F \equiv 0$ айниятни s_j бўйича дифференциаллаш натижасида ҳосил бўлган айниятга асосан аввалги тенглама қуйидагича ёзилади:

$$\frac{\partial u_j}{\partial t} = -F_u u_j, \quad j = 1, 2, \dots, n.$$

Бу оддий дифференциал тенгламани интеграллаб, унинг ушбу

$$u_j = u_j^0 e^{-\int_0^t F_u dt}$$

ёчимини топамиз. Демак, $u_j \equiv 0$ айниятнинг бажарилиши учун $u_j^0 = u_j|_{t=0}$ ёки

$$\frac{\partial u^0}{\partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_{i0} \frac{\partial x_{i0}}{\partial s_j} = 0$$

бўлиши зарур ва етарлидир. Шундай қилиб, (12.69) тенгламанинг $(n-1)$ ўлчовли

$$\begin{cases} x_{i0} = x_{i0}(s_1, \dots, s_{n-1}), & i = 1, 2, \dots, n, \\ u_0 = u_0(s_1, \dots, s_{n-1}) \end{cases}$$

сиртдан ўтувчи интеграл сиртни топиш учун $p_{i0}(s_1, \dots, s_{n-1})$ бошланғич қийматларни ушбу

$$\left. \begin{aligned} F(x_{10}, \dots, x_{n0}, u_0, p_{10}, \dots, p_{n0}) &= 0, \\ \frac{\partial u_0}{\partial s_j} - \sum_{i=1}^n p_{i0} \frac{\partial x_{i0}}{\partial s_j} &= 0, \quad j = 1, 2, \dots, n-1 \end{aligned} \right\} \quad (12.78)$$

тенгламалардан аниқлаб (албатта, бу системани p_{i0} ларга нисбатан ечиш мумкин деб фараз қиламиз), сўнгра (12.71) системани (у мавжудлик ва ягоналик теоремаларининг шартларини қаноатлантиради деб фараз қиламиз) ушбу

$$\left. \begin{aligned} x_{i0} &= x_{i0}(s_1, \dots, s_{n-1}), \\ u_0 &= u_0(s_1, \dots, s_{n-1}), \\ p_{i0} &= p_{i0}(s_1, \dots, s_{n-1}) \end{aligned} \right\} \\ i = 1, 2, \dots, n$$

бошланғич шартларда интеграллаб, унинг қуйидаги ечимини ҳосил қиламиз:

$$\left. \begin{aligned} x_i &= x_i(t, s_1, \dots, s_{n-1}) \\ u &= u(t, s_1, \dots, s_{n-1}) \\ p_i &= p_i(t, s_1, \dots, s_{n-1}) \end{aligned} \right\} \quad (12.79)$$

$$i = 1, 2, \dots, n. \quad (12.80)$$

(12.79), (12.80) функциялар изланаётган интеграл сиртнинг параметрик тенгламаларидан иборатдир.

Мисоллар. 1. Ушбу

$$z = pq + 1$$

тенгламанинг $y_0 = 2, z_0 = 2x_0 + 1$ тўғри чизиқдан ўтувчи интеграл сирти топилин.

Берилган тўғри чизиқнинг тенгламасини параметрик кўринишда ёзиб оламиз:

$$x_0 = s, y_{0s} = 2, z_0 = 2s + 1.$$

(12.78) тенгламалар қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$2s = p_0 q_0, \quad 2 - p_0 = 0.$$

Булардан p_0, q_0 бошланғич қийматларни аниқлаймиз: $p_0 = 2, q_0 = s$.

(12.71) система ёки (12.65) система ушбу

$$\frac{dx}{-q} = \frac{dy}{-p} = \frac{dz}{-2pq} = \frac{dp}{-p} = \frac{dq}{-q} = dt$$

кўринишга эга бўлади. Бу системани интеграллаб, унинг ечимларини топамиз:

$$p = C_1 e^{-t}, \quad q = C_2 e^{-t}, \quad x = C_2 e^{-t} + C_3, \quad y = C_1 e^{-t} + C_4, \\ z = C_1 C_2 e^{-2t} + C_5.$$

$$t = 0. \quad x_0 = s, \quad y_0 = 2, \quad z_0 = 2s + 1, \quad p_0 = 2, \quad q_0 = s$$

бўлгани учун

$$p = 2e^{-t}, \quad q = se^{-t}, \quad x = se^{-t}, \quad y = 2e^{-t}, \quad z = 2se^{-2t} + 1.$$

Демак, изланаётган интеграл сирт

$$x = se^{-t}, \quad y = 2e^{-t}, \quad z = 2se^{-2t} + 1$$

ёки

$$z = xy + 1 \quad]$$

дан иборатдир.

2.-Ушбу

$$p^2 + q^2 = 1$$

тенгламанинг $x_0 = \cos s$, $y_0 = \sin s$, $z = \frac{s}{2}$ [шартни қаноатлантирувчи интеграл сирти топилсин.

(12.78) тенгламалар қуйидаги

$$p_0^2 + q_0^2 = 1, \quad \frac{1}{2} + p \cdot \sin s - q_0 \cos s = 0$$

кўринишга эга бўлади. Бу тенгламалардан

$$p_0 = \pm \cos \left(s + \frac{\pi}{6} \right), \quad p_0 = \pm \cos \left(s - \frac{\pi}{6} \right), \quad q_0 = \sin \left(s + \frac{\pi}{6} \right), \\ q_0 = -\sin \left(s - \frac{\pi}{6} \right)$$

бошланғич қийматларни топамиз. Берилган тенглама учун (12.65) система қуйидаги-ча ёзилади:

$$\frac{dx}{2p} = \frac{dy}{2q} = \frac{dz}{2p^2 + 2q^2} = -\frac{dp}{0} = -\frac{dq}{0} = dt.$$

Бу системани интеграллаймиз:

$$p = C_1, \quad q = C_2, \quad x = 2C_1 t + C_3, \quad y = 2C_2 t + C_4, \\ z = 2(C_1^2 + C_2^2)t + C_5.$$

Ушбу

$$x_0 = \cos s, \quad y_0 = \sin s, \quad z_0 = \frac{s}{2}, \quad p_0 = \cos \left(s + \frac{\pi}{6} \right), \quad q_0 = \sin \left(s + \frac{\pi}{6} \right)$$

бошланғич шартлардан фойдалансак,

$$p = \cos \left(s + \frac{\pi}{6} \right), \quad q = \sin \left(s + \frac{\pi}{6} \right), \quad x = 2t \cos \left(s + \frac{\pi}{6} \right) + \cos s, \\ y = 2t \sin \left(s + \frac{\pi}{6} \right) + \sin s, \quad z = 2t + \frac{s}{2}.$$

Бу тенгламалардан охириги учтаси изланаётган сиртнинг Г параметрик тенгламаларидан иборатдир. Худди шунга ўхшаш p_0 ва q_0 ларнинг бошқа қийматларига мос интеграл сиртлар топилади.

(12.69) тенгламанинг хусусий ҳоли бўлган ушбу

$$\frac{\partial V}{\partial t} + H(t, x_1, \dots, x_n, p_1, \dots, p_n) = 0 \quad (12.81)$$

(бунда $\frac{\partial V}{\partial x_i} = p_i$, H эса ўз аргументларининг берилган функцияси-дир) тенгламани кўрамиз. Юқорида баён қилинган Коши методи (12.81) тенгламага қўлланилганда уни кўп ҳолларда *Якобининг биринчи методи* дейилади. (12.81) тенглама характеристикаларининг тенгламаси қуйидагича ёзилади:

$$\begin{aligned} \frac{dt}{1} = \frac{dx_1}{\frac{\partial H}{\partial p_1}} = \dots = \frac{dx_n}{\frac{\partial H}{\partial p_n}} &= \frac{dV}{\sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial V}{\partial p_i} + \frac{\partial V}{\partial t}} = \\ &= -\frac{dp_1}{\frac{\partial H}{\partial x_1}} = \dots = -\frac{dp_n}{\frac{\partial H}{\partial x_n}} \end{aligned} \quad (12.82)$$

Текширилатган ҳолда аввалги (12.71) системадагига ўхшаш ёрдамчи эрки ўзгарувчи киритилишининг ҳожати йўқ, чунки унинг родини эрки ўзгарувчи t ўйнаши мумкин. (12.82) системадан

$$\begin{aligned} \frac{dx_i}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \frac{dp_i}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial x_i}, \quad i = 1, 2, \dots, n \\ \frac{dV}{dt} = \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} + \frac{\partial V}{\partial t} \end{aligned} \quad (12.83)$$

ёки

$$\frac{dV}{dt} = \sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H. \quad (12.84)$$

$2n$ та тенгламадан ташкил топган (12.83) системада номаълум функция V иштирок этмаяпти, шу сабабли уни (12.84) тенгламага боғлиқ бўлмаган ҳолда интеграллаш мумкин. (12.83) кўринишдаги тенгламалар механикада тез-тез учраб туради, уларни *каноник системалар* деб аталади, H функцияни эса *Гамильтон функцияси* дейилади. Коши методидан фойдаланиб, (12.83) системанинг ечимини билган ҳолда (12.81) тенгламанинг ечимини топиш унча қийин бўлмайди. Фараз қилайлик, $t = t_0$, $x_i = x_{i0}$, $p_i = p_{i0}$ бошланғич қийматлардаги (12.83) системанинг ечими

$$\left. \begin{aligned} x_i &= x_i(t, t_0, x_{10}, \dots, x_{n0}, p_{10}, \dots, p_{n0}), \\ p_i &= p_i(t, t_0, x_{10}, \dots, x_{n0}, p_{10}, \dots, p_{n0}), \end{aligned} \right\} \quad (12.85)$$

$$i = 1, 2, \dots, n$$

булсин. Номаълум функцияни топиш учун x_i ва p_i ларнинг (12.85) қийматларини (12.84) тенгламанинг ўнг томонига олиб бориб қўйсак, у ҳолда ўнг томон t нинг функциясидан иборат бўлади. Сунгра V квадратурада топилади, яъни

$$V = \int_0^t \left(\sum_{i=1}^n p_i \frac{\partial H}{\partial p_i} - H \right) dt + V_0 \equiv V(t, \{t_0, x_{10}, \dots, x_{n0}, p_{10}, \dots, p_{n0}\}) + V_0.$$

М а ш қ. I. Қуйидаги тенгламаларнинг умумий интеграллари топилсин:

$$1. y \frac{\partial z}{\partial x} + x \frac{\partial z}{\partial y} = 0;$$

$$2. xz \frac{\partial z}{\partial x} + yz \frac{\partial z}{\partial y} = x;$$

$$3. x_1 \frac{\partial u}{\partial x_1} + x_2 \frac{\partial u}{\partial x_2} + \frac{x_3}{2} \frac{\partial u}{\partial x_3} = 0;$$

$$4. x_1 \frac{\partial u}{\partial x_1} + (x_3 + u) \frac{\partial u}{\partial x_2} + (x_2 + u) \frac{\partial u}{\partial x_3} = x_2 + x_3.$$

II. Қуйидаги тенгламаларнинг берилган шартларни қаноатлантирувчи ечимлари топилсин:

$$1. x \frac{\partial z}{\partial y} - y \frac{\partial z}{\partial x} = 0, x = 0, z = y^2;$$

$$2. (x_3 - x_2) \frac{\partial u}{\partial x_1} + x_3 \frac{\partial u}{\partial x_2} + x_2 \frac{\partial u}{\partial x_3} = 0, x_1 = 0, z = 2x_2(x_2 - x_3);$$

$$3. xy \frac{\partial z}{\partial x} - y^2 \frac{\partial z}{\partial y} = x, x = a, 2ayz = a^2 + 2;$$

$$4. x_1 \frac{\partial u}{\partial x_1} - x_2 \frac{\partial u}{\partial x_2} + x_3 \frac{\partial u}{\partial x_3} = u, x_1 = 1, u = x_2 + x_3.$$

III. Қуйидаги Пфафф тенгламалари интеграллансин:

$$1. x(y-1)(z-1)dx + y(z-1)(x-1)dy + z(x-1)(y-1)dz = 0;$$

$$2. 2yzdx + 2xzydy - xyzdz = 0;$$

$$3. (2x^2 + 2xy + 2xz^2 + 1)dx + dy + 2zdz = 0.$$

VI. Қуйидаги тенгламаларнинг тўлиқ интеграллари топилсин:

$$1. p = 2q^2 + 1;$$

$$2. p^2q^3 = 1;$$

$$3. pq = p + q;$$

$$4. pq = xy;$$

$$5. p^2 = q + x;$$

$$6. q = xyp^2;$$

$$7. uz = pq;$$

$$8. z^3 = pq^2;$$

9. $q^2 = z^2 p^2 (1 - p^2)$;
10. $pxy + pq + qy - yz = 0$;

11. $yzp^2 - q = 0$;
12. $p^2 + q^2 + pq - qx - py - 2z + xy = 0$

V. Қуйидаги тенгламаларнинг тўлиқ интегралларидан фойдаланиб, берилган эгри чизиқлардан ўтувчи интеграл сиртлар топилсин:

1. $px + qy - pq = 0, x = 0, z = y$;

2. $z = px + qy + \frac{pq}{4}, y = 0, z = x^2$.

VI. Қуйидаги тенгламалар Коши методи билан интеграллансин:

1. $z = pq, x_0 = 1, z_0 = y_0$;

2. $z = px + qy + pq, x_0 = 1, z_0 = y_0^3$;

3. $p^2 + q^2 = 2, x_0 = 0, z_0 = y_0$.

МУНДАРИЖА

Сўз боши	3
Кириш	5

1-§. Дифференциал тенгламалар ҳақида тушунча	5
2-§. Дифференциал тенгламага олиб келинадиган баъзи масалалар	6

1-боб. Ҳосиллага нисбатан ечилган биринчи тартибли оддий дифференциал тенгламалар 10

1-§. Ечим тушунчаси. Коши масаласининг қўйилиши	10
2-§. Мавжудлик ва ягоналик теоремалари	14
3-§. Изоклиналар	17
4-§. Биринчи тартибли содда дифференциал тенгламаларни интеграллаш	18
1. $\frac{dy}{dx} = f(x)$ кўринишдаги тенгламани интеграллаш (18)	
2. $\frac{dy}{dx} = g(y)$ кўринишдаги тенгламани интеграллаш (19)	
5-§. Ўзгарувчилари ажраладиган дифференциал тенгламалар	19
6-§. Бир жинсли ва унга келтириладиган тенгламалар	21
1. Бир жинсли тенгламалар (21) 2. Бир жинсли тенгламага келтириладиган тенгламалар (23)	
7-§. Чизиқли дифференциал тенгламалар	26
8-§. Бернулли ва Риккати тенгламалари	28
1. Бернулли тенгламаси (28)	
2. Риккати тенгламаси (30)	
9-§. Тўлиқ дифференциалли тенгламалар	31
10-§. Интегралловчи кўпайтувчи	35
11-§. Пикар теоремасининг исботи	42
12-§. Давомсиз ечимлар	52

2-боб. ϵ - тақрибий ечим. Дифференциал ва интеграл тенгсизликлар 55

1-§. ϵ - тақрибий ечим. Эйлер синиқ чизиги	55
2-§. Интеграл тенгсизликлар	62