

Лекции по дифференциальным уравнениям

Л.А.Альсевич

*Составлено на основе конспекта студента 2-го курса 5-й группы Качана
Ильи*

Оглавление

1	Основные понятия	5
1.1	ОДУ и их решения	5
1.2	Опреатор дифференцирования	6
1.3	Задача Коши	7
1.4	Простейшие уравнения 1-го порядка	8
2	Простейшие уравнения с квазимногочленами	11
2.1	Комплекснозначные решения	11
2.2	Квазимногочлены	12
2.3	Простейшие уравнения с квазимногочленами	13
3	Стационарные линейные однородные уравнения	17
3.1	Линейные дифференциальные уравнения порядка n в основной форме	17
3.2	Линейные уравнения 1-го порядка	18
3.3	Факторизация оператора L_n	20
3.4	Построение решения однородного СтЛУ- n	22
3.5	Принцип суперпозиции	24
3.6	Вронскиан	25
3.7	Линейная зависимость функций	27
3.8	Базис системы решений ОСтЛУ- n	29
4	Стационарные линейные неоднородные уравнения	33
4.1	Общее решение неоднородного СтЛУ- n	33
4.2	Функция Коши	34
4.3	Метод Коши разрешения неоднородного СтЛУ- n	37
4.4	Метод Лагранжа отыскания ЧР неоднородного СтЛУ- n	38
4.5	СтЛУ с квазимногочленом	40
5	Фазовая плоскость однородного СтЛУ-2	45
5.1	Фазовые графики	45
5.2	Направление движения по фазовым графикам	47
5.3	О графики	48
5.4	Типы точек покоя	49
5.5	Прямая покоя	54
6	Исследование СтЛУ-n	57
6.1	Интегральная непрерывность	57
6.2	Устойчивость по Ляпунову	59
6.3	Асимптотическая устойчивость	63

7	Стационарные линейные векторные уравнения	67
7.1	Стационарные системы размерности n в нормальной дифференциальной форме . . .	67
7.2	Специальные СтЛВУ	68
7.3	Разрешение произвольного СтЛВУ	70
7.4	Сведение к системе независимых уравнений	71
7.5	Пространство решений однородного СтЛВУ	71
7.6	Правило Эйлера построения базисной матрицы	75
7.7	Правило Лагранжа построения ЧР неоднородного СтЛВУ	76
8	Разрешение СтЛВУ через экспоненту	79
8.1	Блочные матрицы	79
8.2	Норма матрицы	79
8.3	Экспонента матрицы	80
8.4	Экспонентное представление решений	82
8.5	Разрешение неоднородного СтЛВУ по правилу Коши	83
8.6	Вычисление экспоненты матрицы (классический метод)	85

Тема 1

Основные понятия

1.1 Обыкновенные дифференциальные уравнения и их решения

Обыкновенным дифференциальным уравнением¹ называется соотношение вида

$$F(t, x, x', \dots, x^{(n)}) = 0, \quad (1.1)$$

где F — заданная функция своих аргументов, t — независимая переменная, $x(t)$ — неизвестная функция одной переменной, $x', x'', \dots, x^{(n)}$ — ее производные.

Замечание 1 Так как производные связаны с дифференциалами, то в уравнение вместо производных присутствовать дифференциалы.

Пример 1 $P(x, y)dx + Q(x, y)dy = 0$.

Порядком ОДУ вида (1.1) называют порядок страшей производной (или старшего дифференциала), входящей в это уравнение.

Пример 2 $(x')^3 x'' = t + x'''$ — уравнение 3-го порядка.

Пример 3 $y \frac{\partial u}{\partial x} + x^2 \frac{\partial u}{\partial y}$ — не является ОДУ ($u(x, y)$ — функция 2-х переменных).

Решением ОДУ вида (1.1) порядка n называется функция $x: \mathcal{J} \rightarrow \mathbb{R}$, т. е. функция, заданная на промежутке \mathcal{J} (связном множестве!), дифференцируемая на \mathcal{J} до порядка n включительно и обращающая уравнение (1.1) в тождество на \mathcal{J} . В качестве \mathcal{J} может рассматриваться отрезок $[a; b]$, полуинтервал $(a; b]$ или $[a; b)$, а также вся чистовая прямая $(-\infty; +\infty)$.

Пример 4 Проверить, является ли функция $x = \frac{1}{t}$, $t \neq 0$ решением уравнения $x' = -x^2$.

ОТВЕТ: не является (так как множество $(-\infty; 0) \cup (0; +\infty)$ несвязно).

Пример 5 Функция $x = \frac{1}{t}$, $t > 0$ является решением уравнения $x' = -x^2$.

¹Далее будем употреблять сокращение ОДУ

Пример 6 Функция $x = \frac{1}{t}$, $t < 0$ является решением уравнения $x' = -x^2$.

Пример 7 Функция $x = \frac{1}{t}$, $t \in [1; 3]$ является решением уравнения $x' = -x^2$.

График решения уравнения (1.1) называют *интегральной кривой*.

Решение примера 7 есть *сужение* решения примера 5. Любое сужение $x_1(t)$ решения $x(t)$ уравнения (1.1) на промежуток $\mathcal{J} \subset \mathcal{I}$ также является решением уравнения (1.1).

Если решение $x(t)$ ОДУ (1.1) не является сужением ни одного из решений уравнения (1.1), отличного от самого себя, то решение $x(t)$ называют *продолженным* или *непродолжаемым*. Нашей основной задачей в дальнейшем будет построение решения на максимально возможном промежутке.

Пример 8 $x'' + x = 0$.

Каждая из следующих функций: $x_1(t) = \sin t$, $x_2(t) = \cos t$, $x(t) = C_1 \sin t + C_2 \cos t$ ($C_1, C_2 \in \mathbb{R}$) — является решением данного уравнения.

Совокупность решений ОДУ (1.1) порядка n , заданную формулой, содержащей n произвольных существенных постоянных², называют *общим решением*.

Решение ОДУ (1.1), получающееся из общего при конкретных значениях произвольных постоянных, называют *частным решением*.

Совокупность всех решений ОДУ (1.1) называют *полным решением*³.

Пример 9 $x' = 3x^{\frac{2}{3}}$.

Функция $x(t) = (t+C)^3$ является общим решением данного уравнения, однако функция $x(t) \equiv 0$ не является его частным решением. Полным решением данного уравнения будет совокупность

$$\begin{cases} x(t) = (t+C)^3 \\ x(t) \equiv 0 \end{cases}$$

1.2 Оператор дифференцирования

Введем в рассмотрение оператор дифференцирования $D := \frac{d}{dt}$. Действие этого оператора на функцию x осуществляется по правилу $Dx = \frac{dx}{dt}$.

Целые неотрицательные степени D определяются по индукции, т.е.:

$$D^0 x = x, D^1 x = x', \dots, D^n x = D(D^{n-1} x) \implies D^n x = \frac{d^n x}{dt^n}$$

²Здесь существенность означает, что несколько произвольных постоянных нельзя объединить в одну, сохранив при этом общий вид решения.

³Далее будем употреблять сокращения ОР, ЧР, ПР для общего, частного и полного решения соответственно

Оператор D линеен, т.е. $D(\alpha x + \beta y) = \alpha Dx + \beta Dy$, кроме того выполняется равенство $D^n \cdot D^m = D^{n+m} = D^m \cdot D^n$.

Теперь ОДУ (1.1) можно переписать в виде

$$F(t, x, Dx, \dots, D^n x) = 0. \quad (1.2)$$

1.3 Задача Коши (начальная задача)

Математически задача Коши формулируется следующим образом.

Рассмотрим уравнение $F(t, x, Dx, \dots, D^n x) = 0$ и начальные условия

$$D^k x|_{t=s} = \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1}, \quad (1.3)$$

или, в развёрнутом виде,

$$x|_{t=s} = \xi_0, \quad Dx|_{t=s} = \xi_1, \quad \dots, \quad D^{n-1}x|_{t=s} = \xi_{n-1}, \quad (1.4)$$

где $s \in \mathcal{J}$, $\xi_k \in \mathbb{R}$, $k = \overline{0, n-1}$.

Решить задачу Коши означает из всех решений уравнения (1.1) выбрать то, которое удовлетворяет поставленным начальным условиям. Возникают следующие вопросы:

- Когда задача Коши разрешима?
- Когда ее решение единственно?

А посему в дальнейшем мы будем доказывать *теоремы об однозначной разрешимости*⁴ задачи Коши.

Пример 10 $x' = 3x^{\frac{2}{3}}$.

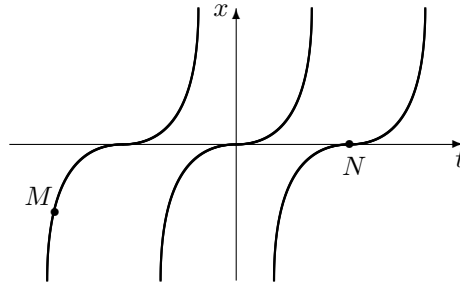
Посмотрим на график полного решения

$$\begin{cases} x(t) = (t + C)^3 \\ x(t) \equiv 0 \end{cases}$$

этого уравнения.

Через любую точку M вида $M(t_0, x_0)$, $t_0 \neq 0$ проходит единственная интегральная кривая. Это означает, что решение задачи Коши для рассматриваемого уравнения с начальным условием $x|_{t=t_0} = x_0$ единственно. В то же время, через любую точку N вида $N(t_0, 0)$ проходят по крайней мере две интегральные кривые, а значит, решение соответствующей задачи Коши не единственно.

⁴Далее будем употреблять сокращение ТОР

Рис. 1.1: График ПР уравнения $x' = 3x^{\frac{2}{3}}$

1.4 Простейшие уравнения первого порядка (П–1)

Простейшее уравнение 1-го порядка имеет вид

$$Dx = f(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad (1.5)$$

В курсе матанализа было получено, что решением уравнения (1.5) является функция

$$x(t) = \int_s^t f(\tau) d\tau = C + \int_s^t f(\tau) d\tau, \quad (1.6)$$

где $\int_s^t f(\tau) d\tau$ задаёт одну из первообразных⁵.

Задача Коши для уравнения (1.5) примет вид

$$\begin{aligned} Dx &= f(t), & t &\in \mathcal{I} \\ x|_{t=s} &= \xi, & s &\in \mathcal{I}, \xi \in \mathbb{R} \end{aligned} \quad (1.7)$$

Теорема 1.1 (ТОР для П–1) Пусть функция $f(t) \in C(\mathcal{I})$. Тогда $\forall s \in \mathcal{I}, \forall \xi \in \mathbb{R}$ задача Коши (1.7) однозначно разрешима на \mathcal{I} и её решение определяется по формуле

$$x(t) = \xi + \int_s^t f(\tau) d\tau \quad (1.8)$$

Доказательство. Удовлетворим решение (1.6) начальному условию:

$$\xi = C + \int_s^s f(\tau) d\tau \xrightarrow{f \text{ непр.}} \xi = C + 0 \implies C = \xi.$$

Единственность решения следует из того, что C определяется однозначно. \square

Простейшее уравнение n -го порядка (П– n) — это уравнение вида

$$D^n x = f(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad (1.9)$$

⁵В качестве нижнего пердела интегрирования можно брать любое $s \in \mathcal{I}$, поскольку C — произвольная постоянная.

Теорема 1.2 ⁶ Общее решение уравнения (1.9) можно представить в виде

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k t^k + \int_s^t \frac{(t-\tau)^{n-1}}{(n-1)!} f(\tau) d\tau. \quad (1.10)$$

Доказательство. Покажем индукцией по m , что $D^{n-m}x$ может быть представлен в виде

$$D^{n-m}x = \sum_{k=0}^{m-1} C_k t^k + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-1}} f(\tau_m) d\tau_m \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1. \quad (1.11)$$

Сперва проверим базу индукции при $m = 1$ и $m = 2$:

$$D(D^{n-1}x) = f(t) \implies D^{n-1}x = C_1 + \int_s^t f(\tau) d\tau$$

$$\begin{aligned} D(D^{n-2}x) = D^{n-1}x &\implies D^{n-2}x = C_2 + \int_s^t \left(C_1 + \int_s^\sigma f(\tau) d\tau \right) d\sigma = \\ &= C_2 + C_1(t-s) + \int_s^t \left(\int_s^\sigma f(\tau) d\tau \right) d\sigma = C_3 + C_1 t + \int_s^t d\sigma \int_s^\sigma f(\tau) d\tau. \end{aligned}$$

Теперь докажем *индуктивный переход*: предположим, что утверждение уже доказано для $m-1$, т.е. верно равенство

$$D^{n-m+1}x = \sum_{k=0}^{m-2} C_k t^k + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-2}} f(\tau_{m-1}) d\tau_{m-1} \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1.$$

Переобозначим в последнем интеграле верхние пределы ($t := \tau_1$, $\tau_1 := \tau_2$, \dots , $\tau_{m-2} := \tau_{m-1}$, $\tau_{m-1} := \tau_m$) и проинтегрируем последнее равенство в пределах от s до t :

$$\begin{aligned} D^{n-m}x &= C + \int_s^t \left(\sum_{k=0}^{m-2} C_k t^k + \int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-1}} f(\tau_m) d\tau_m \dots \right) d\tau_3 \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \\ &= C + \sum_{k=0}^{m-2} C_k \frac{t^{k+1} - s^{k+1}}{k+1} + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-1}} f(\tau_m) d\tau_m \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \\ &= C + \underbrace{\sum_{k=0}^{m-2} \frac{C_k s^{k+1}}{k+1}}_{\text{const}} + \sum_{k=1}^{m-1} \frac{C_k}{k+1} t^k + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-1}} f(\tau_m) d\tau_m \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \\ &= \sum_{k=0}^{m-1} B_k t^k + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{m-1}} f(\tau_m) d\tau_m \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1, \end{aligned}$$

⁶Доказательство этой теоремы на лекции было предложено как упражнение.

где B_0, B_1, \dots, B_{m-1} — произвольные действительные постоянные. Итак, переход доказан, а вместе с ним и равенство (1.11). Полагая в нём $m := n$, получим вид общего решения уравнения (1.9):

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k t^k + \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\dots \int_s^{\tau_{n-1}} f(\tau_n) d\tau_n \dots \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 \quad (1.12)$$

Осталось заметить, что интеграл в этом равенстве получается из интеграла (1.10) $(n-1)$ -кратным интегрированием по частям. Действительно, выполняя замены переменных интегрирования, получим:

$$\begin{aligned} \int_s^t \frac{(t-\tau)^{n-1}}{(n-1)!} f(\tau) d\tau &= \int_s^t \frac{(t-\tau_1)^{n-1}}{(n-1)!} f(\tau_1) d\tau_1 = \left[\begin{array}{l} u = \frac{(t-\tau_1)^{n-1}}{(n-1)!}, \quad du = -\frac{(t-\tau_1)^{n-2}}{(n-2)!} d\tau_1 \\ dv = f(\tau_1) d\tau_1, \quad v = \int_s^{\tau_1} f(\tau_n) d\tau_n \end{array} \right] = \\ &= \left(\frac{(t-\tau_1)^{n-1}}{(n-1)!} \int_s^{\tau_1} f(\tau_n) d\tau_n \right) \Big|_{\tau_1=s}^t + \int_s^t \frac{(t-\tau_1)^{n-2}}{(n-2)!} \left(\int_s^{\tau_1} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_1 = \\ &= \int_s^t \frac{(t-\tau_1)^{n-2}}{(n-2)!} \left(\int_s^{\tau_1} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_1 = \left[\begin{array}{l} u = \frac{(t-\tau_1)^{n-2}}{(n-2)!}, \quad du = -\frac{(t-\tau_1)^{n-3}}{(n-3)!} d\tau_1 \\ dv = \left(\int_s^{\tau_1} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_1, \quad v = \int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_2 \end{array} \right] = \\ &= \left(\frac{(t-\tau_1)^{n-2}}{(n-2)!} \int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_2 \right) \Big|_{\tau_1=s}^t + \int_s^t \frac{(t-\tau_1)^{n-3}}{(n-3)!} \left(\int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \\ &= \int_s^t \frac{(t-\tau_1)^{n-3}}{(n-3)!} \left(\int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} f(\tau_n) d\tau_n \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \dots = \\ &= \int_s^t (t-\tau_1) \left(\int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} \left(\dots \int_s^{\tau_{n-2}} f(\tau_n) d\tau_n \dots \right) d\tau_3 \right) d\tau_2 \right) d\tau_1 = \\ &= \left[\begin{array}{l} u = t - \tau_1, \quad du = -d\tau_1 \\ dv = \left(\int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} \left(\dots \int_s^{\tau_{n-2}} f(\tau_n) d\tau_n \dots \right) d\tau_3 \right) d\tau_2 \right) d\tau_1, \quad v = \int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} \left(\int_s^{\tau_3} \left(\dots \int_s^{\tau_{n-1}} f(\tau_n) d\tau_n \dots \right) d\tau_4 \right) d\tau_3 \right) d\tau_2 \end{array} \right] \\ &= \int_s^t \left(\int_s^{\tau_1} \left(\int_s^{\tau_2} \left(\int_s^{\tau_3} \left(\dots \int_s^{\tau_{n-1}} f(\tau_n) d\tau_n \dots \right) d\tau_4 \right) d\tau_3 \right) d\tau_2 \right) d\tau_1, \end{aligned}$$

что и требовалось. \square

Тема 2

Простейшие уравнения с квазимногочленами

2.1 Комплекснозначные решения

Комплекснозначные функции — это функции действительного аргумента, принимающие комплексные значения.

Комплекснозначная функция определяется следующим образом:

$$h(t) = f(t) + i g(t), \quad t \in \mathbb{R},$$

где $f(t)$ и $g(t)$ — вещественнозначные функции.

Если $f(t)$ и $g(t)$ дифференцируемы, то и $h(t)$ дифференцируема, причем

$$Dh(t) = Df(t) + i Dg(t).$$

Если $f(t)$ и $g(t)$ интегрируемы, то и $h(t)$ интегрируема, причем

$$\int h(t) dt = \int Df(t) dt + i \int Dg(t) dt.$$

Важнейшей комплекснозначной функцией является *комплекснозначная экспонента* $e^{\nu t}$, $\nu = \lambda + i\mu$. Воспользовавшись формулой Эйлера, её можно переписать в виде

$$e^{\nu t} = e^{(\lambda + i\mu)t} = e^{\lambda t} e^{i\mu t} = e^{\lambda t} (\cos \mu t + i \sin \mu t).$$

Используя эту формулу нетрудно получить, что $D(e^{\nu t}) = \nu e^{\nu t}$, $\nu = \lambda + i\mu$.

Рассмотрим П–1 с *комплекснозначной неоднородностью*, т.е. уравнение вида

$$Dz = h(t), \quad t \in \mathcal{I}, \quad (2.1)$$

где $z = x + iy$ — комплекснозначная переменная, а $h(t) = f(t) + i g(t)$ — комплекснозначная функция.

В силу критерия равенства комплексных чисел уравнение (2.1) равносильно системе уравнений

$$\begin{cases} Dx = f(t), \\ Dy = g(t). \end{cases}$$

Комплекснозначным решением уравнения (2.1) называют комплекснозначную функцию $z(t)$, определённую на промежутке \mathcal{J} , дифференцируемую на \mathcal{J} и обращающую уравнение (2.1) в тождество на \mathcal{J} .

Из вышесказанного следует, что ОР уравнения (2.1) определяется по формуле

$$z(t) = C + \int_s^t h(\tau) d\tau, \quad s \in \mathcal{J}, \quad C \in \mathbb{C}. \quad (2.2)$$

2.2 Квазимногочлены

Многочленом степени n называют выражение вида $P(t) = \sum_{k=0}^n a_k t^k$.

При рассмотрении многочленов будем считать, что их старшие коэффициенты отличны от нуля.

Любой комплекснозначный многочлен $P(t) = \sum_{k=0}^n c_k t^k$, $c_k = a_k + i b_k$, может быть представлен в виде

$$P(t) = \sum_{k=0}^n a_k t^k + i \sum_{k=0}^n b_k t^k = H(t) + i R(t),$$

где $H(t)$ и $R(t)$ — вещественнозначные многочлены.

Очевидно, что при дифференцировании многочлена его степень понижается на 1, а при интегрировании — повышается на 1.

Квазимногочленом называют выражение вида

$$R(t) = \sum_{l=0}^m P_l(t) e^{\gamma_l t}, \quad \gamma_k \neq \gamma_j \text{ при } k \neq j,$$

где $P_l(t)$ — комплекснозначные многочлены, $e^{\gamma_l t}$ — комплекснозначные экспоненты.

Отметим, что имеют место следующие представления

$$D(P(t)e^{\gamma t}) = Q(t)e^{\gamma t}, \quad \deg Q(t) = \deg P(t)$$

$$\int (P(t)e^{\gamma t}) dt = \left[\begin{matrix} u = P(t) \\ dv = e^{\gamma t} dt \end{matrix} \right] = \dots = H(t)e^{\gamma t}, \quad \deg H(t) = \deg P(t)$$

Теорема 2.1 (Критерий совпадения квазимногочленов)

Два квазимногочлена с приведенными подобными членами при экспонентах совпадают тогда и только тогда, когда равны их соответствующие коэффициенты.

Вычислим значение следующего выражения:

$$\begin{aligned}
 \operatorname{Re} (P(t)e^{\nu t} + Q(t)e^{\bar{\nu}t}) &= \\
 &= \operatorname{Re} ((P_1(t) + i P_2(t)) e^{\lambda t} e^{i\mu t} + (Q_1(t) + i Q_2(t)) e^{\lambda t} e^{-i\mu t}) = \\
 &= \operatorname{Re} (e^{\lambda t} (\cos \mu t + i \sin \mu t)(P_1(t) + i P_2(t)) + \\
 &\quad + (Q_1(t) + i Q_2(t)) (\cos(-\mu t) + i \sin(-\mu t)) e^{\lambda t}) = \\
 &= e^{\lambda t} \operatorname{Re} (P_1(t) \cos \mu t + i P_1(t) \sin \mu t + \\
 &\quad + i P_2(t) \cos \mu t - P_2(t) \sin \mu t + Q_1(t) \cos \mu t - \\
 &\quad - i Q_1(t) \sin \mu t + i Q_2(t) \cos \mu t + Q_2(t) \sin \mu t) = \\
 &= e^{\lambda t} ((P_1(t) + Q_1(t)) \cos \mu t + (Q_2(t) - P_2(t)) \sin \mu t).
 \end{aligned}$$

Окончательно получаем

$$\operatorname{Re} (P(t)e^{\nu t} + Q(t)e^{\bar{\nu}t}) = e^{\lambda t} (M(t) \cos \mu t + N(t) \sin \mu t),$$

где $M(t)$ и $N(t)$ — вещественнозначные многочлены.

2.3 Простейшие уравнения с квазимногочленами

Рассмотрим уравнение вида

$$Dz = h(t), \quad t \in \mathbb{J}, \quad (2.3)$$

где $h(t) = P_0(t) + \sum_{l=1}^m P_l(t)e^{\nu_l t}$, $\nu_k \neq \nu_j$ при $k \neq j$ — квазимногочлен.

Для уравнения (2.3) ОР определяется по формуле

$$z(t) = C + \int_s^t h(\tau) d\tau. \quad (2.4)$$

Лемма 2.1 Пусть $z_1(t), z_2(t), \dots, z_r(t)$ — решения простейших дифференциальных уравнений $Dz = h_1, Dz = h_2, \dots, Dz = h_r$ соответственно. Тогда функция

$$z(t) = \sum_{k=1}^r z_k(t)$$

является решением следующего уравнения:

$$Dz = h(t), \quad h(t) = \sum_{k=1}^r h_k(t).$$

Доказательство. Поскольку каждая функция $z_k(t)$ является решением уравнения $Dz = h_k(t)$, то $Dz_k(t) \equiv h_k(t) \quad \forall k = \overline{1, r}$. Тогда

$$Dz(t) = D \left(\sum_{k=1}^r z_k(t) \right) = \sum_{k=1}^r Dz_k(t) \equiv \sum_{k=1}^r h_k(t) = h(t),$$

откуда и следует, что $z(t)$ — решение уравнения $Dz = h(t)$. \square

Лемма 2.2 *Общее комплекснозначное решение уравнения $Dz = P_0(t)$ ($P_0(t)$ — комплекснозначный многочлен) определяется по формуле*

$$z(t) = C + t Q_0(t),$$

где C — произвольная комплексная постоянная, $Q_0(t)$ — комплекснозначный многочлен степени $\deg Q_0 = \deg P_0$, и коэффициенты $Q_0(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t)$.

Доказательство. Воспользуемся формулой (2.4):

$$\begin{aligned} z(t) &= C_1 + \int_s^t P_0(\tau) d\tau = \widetilde{C}_1 + R(t) = \left[\begin{array}{l} \deg P_0 = m \\ \deg R = m + 1 \end{array} \right] = \\ &= \widetilde{C}_1 + a_{m+1}t^{m+1} + \dots + a_1t + a_0 = [a_k \in \mathbb{C}] = \\ &= \widetilde{C}_1 + a_0 + t(a_{m+1}t^m + \dots + a_2t + a_1) = C + t Q_0(t). \end{aligned}$$

Из критерия совпадения квазимногочленов и правил интегрирования следует, что коэффициенты $Q_0(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t)$. Лемма доказана. \square

Лемма 2.3 *Общее комплекснозначное решение уравнения*

$$Dz = P(t)e^{\nu t}$$

определяется по следующей формуле:

$$z(t) = C + Q(t)e^{\nu t},$$

где C — произвольная комплексная постоянная, $Q(t)$ — комплекснозначный многочлен степени $\deg Q = \deg P$, и коэффициенты $Q(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P(t)$.

Доказательство. Воспользуемся формулой (2.4):

$$z(t) = C + \int_s^t P(\tau)e^{\nu\tau} d\tau \stackrel{\text{см. §2.2}}{=} C + Q(t)e^{\nu t}, \quad \deg Q = \deg P$$

Однозначное выражение для коэффициентов следует из критерия совпадения квазимногочленов и правил интегрирования. \square

Теорема 2.2 *Общее комплекснозначное решение простейшего уравнения с квазимногочленом:*

$$Dz = P_0(t) + \sum_{l=1}^m P_l(t)e^{\nu_l t}$$

определяется по формуле:

$$z(t) = C + t Q_0(t) + \sum_{l=1}^m Q_l(t)e^{\nu_l t}, \quad (2.5)$$

где C — произвольная комплексная постоянная, $Q_0(t), Q_l(t)$ — комплекснозначные многочлены степени $\deg Q_0 = \deg P_0$, $\deg Q_l = \deg P_l$, и коэффициенты $Q_0(t), Q_l(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t), P_l(t)$ соответственно.

Доказательство. Следует из трёх предыдущих лемм. \square

Тема 3

Линейные однородные уравнения со стационарным оператором (с постоянными коэффициентами)

3.1 Линейные дифференциальные уравнения порядка n в основной форме

Так называют уравнения вида

$$D^n x + p_{n-1}(t)D^{n-1}x + \cdots + p_1(t)Dx + p_0(t)x = f(t), \quad t \in \mathcal{J}, \quad (3.1)$$

где $p_k(t)$ — коэффициенты уравнения, а $f(t)$ — неоднородность.

Решением уравнения (3.1) называется функция $x: \mathcal{J} \rightarrow \mathbb{R}$, заданная на промежутке \mathcal{J} (связном множестве!), дифференцируемая на \mathcal{J} до порядка n включительно и обращающая уравнение (3.1) в тождество на \mathcal{J} .

Если $f(t) \equiv 0$ на промежутке \mathcal{J} , то уравнение (3.1) называют *однородным* линейным уравнением. В противном случае уравнение называют *неоднородным*.

Будем рассматривать случай, когда уравнение (3.1) имеет вид

$$D^n x + a_{n-1}D^{n-1}x + \cdots + a_1Dx + a_0x = f(t), \quad a_i \in \mathbb{C}, \quad i = \overline{1, n-1}, \quad (3.2)$$

Уравнение (3.2) называют *линейным уравнением n -го порядка с постоянными коэффициентами*. Соответствующее однородное уравнение

$$D^n x + a_{n-1}D^{n-1}x + \cdots + a_1Dx + a_0x = 0 \quad (3.3)$$

называется *линейным однородным уравнением*, соответствующим линейному неоднородному уравнению (3.2).

Введем в рассмотрение оператор L_n :

$$L_n = D^n + a_{n-1}D^{n-1} + \cdots + a_1D + a_0D^0. \quad (3.4)$$

Действие оператора на функцию x определяется следующим образом:

$$L_n x = D^n x + a_{n-1}D^{n-1}x + \cdots + a_1Dx + a_0x.$$

В силу линейности D^0, D, \dots, D^n оператор L_n линеен, т.е.

$$L_n(\alpha x + \beta y) = \alpha L_n x + \beta L_n y.$$

Теперь уравнения (3.2), (3.3) перепишутся в виде

$$L_n x = f(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad (3.5)$$

$$L_n x = 0, \quad t \in \mathbb{R} \quad (3.6)$$

Оператор L_n называют *стационарным оператором n -го порядка*. А посему уравнение (3.2) также принято называть *линейным уравнением со стационарным оператором*¹.

3.2 Линейные дифференциальные уравнения со стационарным оператором 1-го порядка

Будем рассматривать СтЛУ-1 вида

$$Dz - \nu z = h(t), \quad t \in \mathcal{I}, \quad (3.7)$$

где $h(t)$ — комплекснозначная функция, ν — комплексная постоянная.

Задача состоит в том, чтобы найти ОР уравнения (3.7), а также ОР уравнения (3.7) с квазимногочленом.

Уравнение (3.7) можно переписать в виде

$$L_1 z = h(t), \quad L_1 = D - \nu D^0$$

Лемма 3.1 (основная) *Справедливо следующее представление*

$$L_1 z = e^{\nu t} D(e^{-\nu t} z) \quad (3.8)$$

Доказательство. $e^{\nu t} D(e^{-\nu t} z) = e^{\nu t} (e^{-\nu t} Dz - \nu e^{-\nu t} z) = Dz - \nu z = L_1 z$. \square

На основании этой леммы

$$\text{Уравнение (3.7)} \iff e^{\nu t} D(e^{-\nu t} z) = h(t) \iff D(e^{-\nu t} z) = e^{-\nu t} h(t).$$

Введём новую функцию $W(t) = e^{-\nu t} z(t)$. Тогда уравнение (3.7) запишется в виде

$$DW = e^{-\nu t} h(t).$$

Итак, относительно W получили простейшее дифференциальное уравнение 1-го порядка, а значит, его общее решение

$$\begin{aligned} W(t) = C + \int_s^t e^{-\nu \tau} h(\tau) d\tau &\iff e^{-\nu t} z(t) = C + \int_s^t e^{-\nu \tau} h(\tau) d\tau \iff \\ &\iff z(t) = Ce^{\nu t} + e^{\nu t} \int_s^t e^{-\nu \tau} h(\tau) d\tau = Ce^{\nu t} + \int_s^t e^{\nu t} \cdot e^{-\nu \tau} h(\tau) d\tau. \end{aligned}$$

¹Далее будем пользоваться сокращением СтЛУ- n — стационарное линейное уравнение n -го порядка.

Таким образом, ОР уравнения (3.7) определяется по формуле

$$z(t) = Ce^{\nu t} + \int_s^t e^{\nu(t-\tau)} h(\tau) d\tau \quad (3.9)$$

Теорема 3.1 (ТОР для СтЛУ-1) Пусть функция $h(t) \in C(\mathcal{J})$. Тогда $\forall s \in \mathcal{J}$, $\forall \sigma \in \mathbb{C}$ решение задачи Коши

$$\begin{aligned} Dz - \nu z &= h(t), & t \in \mathcal{J} \\ z|_{t=s} &= \sigma \end{aligned} \quad (3.10)$$

существует и единственно и определяется по формуле

$$z(t) = e^{\nu(t-s)}\sigma + \int_s^t e^{\nu(t-\tau)} h(\tau) d\tau. \quad (3.11)$$

Доказательство. Воспользуемся соотношением (3.8) и перепишем задачу Коши с учётом основной леммы:

$$\begin{aligned} D(e^{-\nu t}z) &= e^{-\nu t}h(t), & t \in \mathcal{J} \\ z|_{t=s} &= \sigma. \end{aligned}$$

Обозначая $W(t) = e^{-\nu t}z(t)$, получим задачу Коши относительно переменной W :

$$\begin{aligned} W &= e^{-\nu t}h(t), & t \in \mathcal{J} \\ W|_{t=s} &= e^{-\nu s}\sigma. \end{aligned} \quad (3.12)$$

Поскольку функция $e^{-\nu t}h(t)$ является непрерывной на \mathcal{J} как произведение непрерывных функций, то на основании ТОР для П-1 задача Коши (3.12) однозначно разрешима на \mathcal{J} , и её решение определяется по формуле

$$W(t) = e^{-\nu s}\sigma + \int_s^t e^{\nu\tau} h(\tau) d\tau,$$

или

$$e^{-\nu t}z(t) = e^{-\nu s}\sigma + \int_s^t e^{\nu\tau} h(\tau) d\tau,$$

что равносильно (3.11). Теорема доказана. \square

Рассмотрим СтЛУ-1 с квазимногочленом вида

$$Dz - \nu z = P_0(t)e^{\nu t} + \sum_{l=1}^m P_l(t)e^{\gamma_l t}, \quad (3.13)$$

где $P_0(t), P_l(t)$ — комплекснозначные многочлены, $\nu \neq \gamma_l \quad \forall l = \overline{1, m}$.

Теорема 3.2 *Общее комплекснозначное решение уравнения (3.13) определяется по формуле*

$$z(t) = Ce^{\nu t} + tQ_0(t)e^{\nu t} + \sum_{l=1}^m Q_l(t)e^{\gamma_l t},$$

где C — произвольная комплексная постоянная, $Q_0(t), Q_l(t)$ — комплекснозначные многочлены степени $\deg Q_0 = \deg P_0$, $\deg Q_l = \deg P_l$, и коэффициенты $Q_0(t), Q_l(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t), P_l(t)$ соответственно.

Доказательство. Воспользуемся соотношением (3.8) и перепишем уравнение (3.13):

$$e^{\nu t} D(e^{-\nu t} z) = P_0(t)e^{\nu t} + \sum_{l=1}^m P_l(t)e^{\gamma_l t} \iff D(e^{-\nu t} z) = P_0(t) + \sum_{l=1}^m P_l(t)e^{(\gamma_l - \nu)t}.$$

Сделав замену $W(t) = e^{-\nu t} z(t)$, приходим к П–1 с квазимногочленом, ОР которого запишется по формуле (2.5) из § 2.3. Следовательно,

$$e^{-\nu t} z(t) = C + tQ_0(t) + \sum_{l=1}^m Q_l(t)e^{(\gamma_l - \nu)t},$$

где C — произвольная комплексная постоянная, $Q_0(t), Q_l(t)$ — комплекснозначные многочлены степени $\deg Q_0 = \deg P_0$, $\deg Q_l = \deg P_l$, и коэффициенты $Q_0(t), Q_l(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t), P_l(t)$ соответственно.

Умножая последнее равенство на $e^{\nu t}$, приходим к требуемой формуле. \square

3.3 Факторизация оператора L_n (разложение на множители)

Напомним определение оператора L_n :

$$L_n = D^n + a_{n-1}D^{n-1} + \dots + a_1D + a_0D^0. \quad (3.14)$$

Запишем следующий многочлен:

$$\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0 \quad (3.15)$$

Многочлен (3.15) называют *характеристическим многочленом* оператора L_n , а алгебраическое уравнение

$$\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0 = 0 \quad (3.16)$$

называют *характеристическим уравнением* оператора L_n . Корни этого уравнения называют *характеристическими числами* оператора L_n .

Пусть многолен (3.15) имеет следующие

Корни	Их кратности	$n_1 + n_2 + \dots + n_m = n$
ν_1	n_1	
ν_2	n_2	
\dots	\dots	
ν_m	n_m	

Тогда $\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0 = (\nu - \nu_1)^{n_1}(\nu - \nu_2)^{n_2} \dots (\nu - \nu_m)^{n_m}$.

В случае $n = 2$ имеем оператор

$$L_2 = D^2 + a_1D + a_0, \quad a_0, a_1 \in \mathbb{C}.$$

Его характеристический многочлен раскладывается на множители

$$\nu^2 + a_1\nu + a_0 = (\nu - \nu_1)(\nu - \nu_2),$$

где ν_1, ν_2 — корни многочлена, для которых выполняется теорема Виета:

$$\begin{cases} \nu_1 + \nu_2 = -a_1 \\ \nu_1\nu_2 = a_0 \end{cases}$$

Возникает вопрос: а нельзя ли сам оператор L_2 „разложить на множители“, т.е. представить в виде „произведения“ (композиции) операторов $(D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)$?

Из теории операторов известно, что два оператора равны тогда и только тогда, когда совпадают их области определения и равны результаты их действий.

Оба оператора L_2 и $(D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)$ определены на множестве дважды дифференцируемых функций. Рассмотрим результаты их действий:

$$\begin{aligned} (D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)x &= (D - \nu_1 D^0)(Dx - \nu_2 D^0 x) = \\ D(Dx - \nu_2 x) - \nu_1 D^0(Dx - \nu_2 x) &= D^2x - \nu_2 Dx - \nu_1 Dx + \nu_1 \nu_2 x = \\ D^2x - (\nu_1 + \nu_2)Dx + \nu_1 \nu_2 x &= D^2x + a_1 Dx + a_0 x = L_2 x \end{aligned}$$

Итак, результаты действий совпадают, а следовательно, операторы равны, т.е.

$$L_2 = D^2 + a_1 D + a_0 = (D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0).$$

Аналогичным образом доказывается, что для произвольного n :

$$L_n = (D - \nu_1 D^0)^{n_1} (D - \nu_2 D^0)^{n_2} \dots (D - \nu_m D^0)^{n_m}.$$

Пример 11 $D^2 z - 2Dz + z = 0 \iff (D - D^0)^2 z = 0$.

Пример 12 $D^2 z - 5Dz + 6z = 0 \iff (D - 2D^0)(D - 3D^0)z = 0$.

3.4 Построение решения однородного СтЛУ- n

Нас будет интересовать ОР уравнения

$$L_n x = 0, \quad (3.17)$$

где $a_k \in \mathbb{R} \quad \forall k = \overline{0, n-1}$ и x — вещественнозначная функция.

Но прежде рассмотрим уравнение

$$L_n z = 0, \quad (3.18)$$

где $a_k \in \mathbb{R} \quad \forall k = \overline{0, n-1}$ и $z = x + iy$ — комплекснозначная функция. Из определения следует:

$$L_n z = 0 \iff \begin{cases} L_n x = 0, \\ L_n y = 0. \end{cases}$$

Поэтому если мы найдем комплексное решение $z(t)$ уравнения (3.18), то действительное решение $x(t)$ уравнения (3.17) получится из него выделением действительной части: $x(t) = \operatorname{Re}(z(t))$.

Рассмотрим случай $n = 2$ для уравнения (3.18). Если ν_1, ν_2 — собственные значения оператора L_n , то

$$L_2 z = 0 \iff (D - \nu_1 D^0) \underbrace{(D - \nu_2 D^0)z}_W = 0 \iff (D - \nu_1 D^0)W = 0.$$

ОР последнего уравнения (это СтЛУ-1) определяется по формуле $W(t) = Ce^{\nu_1 t}$. Приходим к уравнению (также СтЛУ-1)

$$(D - \nu_2 D^0)z = C_1 e^{\nu_1 t}$$

Его общее решение:

$$z(t) = \widetilde{C}_2 e^{\nu_2 t} + \int_s^t e^{\nu_2(t-\tau)} \cdot C_1 e^{\nu_1 \tau} d\tau = \widetilde{C}_2 e^{\nu_2 t} + C_1 e^{\nu_2 t} \int_s^t e^{(\nu_1 - \nu_2)\tau} d\tau.$$

Поэтому:

1. Если $\nu_1 \neq \nu_2$, то $z(t) = C_2 e^{\nu_2 t} + \widetilde{C}_1 e^{\nu_1 t} = \sum_{j=1}^2 Q_j(t) e^{\nu_j t}$, где $Q_j(t)$ — многочлены с произвольными комплексными коэффициентами, а их степени $\deg Q_j(t) = 0$, т.е. на 1 меньше кратности соответствующих собственных значений ν_j .
2. Если $\nu_1 = \nu_2$, то $z(t) = (C_1 t + C_2) e^{\nu_1 t} = \sum_{j=1}^1 Q_j(t) e^{\nu_j t}$, где $Q_j(t)$ — многочлен с произвольными комплексными коэффициентами, а его степень $\deg Q_j(t) = 1$, т.е. на 1 меньше кратности соответствующего собственного значения ν_j .

Итак, пусть

Собств. знач. L_n	Их кратности
$\nu_1 = \lambda_1 + i\mu_1$	n_1
$\nu_2 = \lambda_1 - i\mu_1$	n_1
\dots	\dots
$\nu_{2r-1} = \lambda_r + i\mu_r$	n_r
$\nu_{2r} = \lambda_r - i\mu_r$	n_r
\dots	\dots
$\nu_{2r+1} \in \mathbb{R}$	n_{2r+1}
\dots	\dots
$\nu_m \in \mathbb{R}$	n_m

$$2(n_1 + \dots + n_r) + n_{2r+1} + \dots + n_m = n.$$

Тогда, обобщая полученный выше результат на случай произвольного n (например, методом математической индукции), получаем, что ОР уравнения (3.18) определяется по формуле

$$z(t) = \sum_{j=1}^m Q_j(t) e^{\nu_j t}, \quad (3.19)$$

где ν_j — собственные значения оператора L_n , $Q_j(t)$ — комплекснозначные многочлены с произвольными комплексными коэффициентами степени $\deg Q_j(t) = n_j - 1$, т.е. на 1 меньше кратности собственных значений ν_j .

Формулу (3.19) запишем несколько иначе:

$$z(t) = \sum_{j=1}^{2r} Q_j(t) e^{\nu_j t} + \sum_{l=2r+1}^m Q_l(t) e^{\nu_l t} = \sum_{j=1}^r (P_j(t) e^{\nu_j t} + R_j(t) e^{\bar{\nu}_j t}) + \sum_{l=2r+1}^m Q_l(t) e^{\nu_l t}.$$

Выделяя действительную часть полученного выражения (см. § 2.2), получим ОР уравнения (3.17):

$$x(t) = \operatorname{Re}(z(t)) = \sum_{j=1}^r (M_j(t) \cos \mu_j t + N_j(t) \sin \mu_j t) e^{\lambda_j t} + \sum_{l=2r+1}^m H_l(t) e^{\nu_l t},$$

где $M_j(t)$, $N_j(t)$ и $H_l(t)$ — вещественнозначные многочлены с произвольными действительными коэффициентами степени $\deg M_j(t) = \deg N_j(t) = n_j - 1$, $\deg H_l(t) = n_l - 1$.

Рассмотрим задачу Коши для уравнения (3.18):

$$\begin{aligned} L_n z &= 0, & t &\in \mathbb{R} \\ D^k z|_{t=s} &= \xi_k, & k &= \overline{0, n-1} \quad s \in \mathbb{R}, \xi_k \in \mathbb{R} \end{aligned} \quad (3.20)$$

Теорема 3.3 (ТОР для $L_n z = 0$, $a_k \in \mathbb{R}$) Для $\forall s \in \mathbb{R}, \forall \xi_k \in \mathbb{R}$ задача Коши (3.20) однозначно разрешима на \mathbb{R} .

Доказательство. В случае $n = 2$ задача Коши (3.20) примет вид

$$\begin{aligned} L_2 z = 0, \\ Dz|_{t=s} = \xi_1, \quad z|_{t=s} = \xi_0 \end{aligned} \iff \begin{aligned} (D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)z = 0, \\ Dz|_{t=s} = \xi_1, \quad z|_{t=s} = \xi_0, \end{aligned} \quad (3.21)$$

где ν_1, ν_2 — собственные значения оператора L_2 .

Обозначив $W(t) = Dz - \nu_2 D^0 z$, получим новую задачу Коши

$$\begin{aligned} (D - \nu_1 D^0)W = 0, \\ W|_{t=s} = Dz|_{t=s} - \nu_2 z|_{t=s} = \xi_1 - \nu_2 \xi_0 = \bar{\xi}_0. \end{aligned}$$

Согласно ТОР для СтЛУ-1 эта задача однозначно разрешима на \mathbb{R} относительно $W(t)$.

Относительно $z(t)$ получаем такую задачу Коши:

$$\begin{aligned} (D - \nu_2 D^0)z = W(t), \\ z|_{t=s} = \xi_0. \end{aligned}$$

Опять-таки на основании ТОР для СтЛУ-1 $\exists! z(t)$ — решение этой задачи на \mathbb{R} . Это же $z(t)$ будет являться и решением задачи Коши (3.20). Теорема доказана для случая $n = 2$. Пользуясь методом математической индукции можно обобщить полученный результат на случай произвольного n . \square

Задача Коши для уравнения (3.17) \iff задаче Коши (3.20) вида:

$$\begin{aligned} L_n x = 0, \\ D^k x|_{t=s} = \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1} \end{aligned} \quad (3.22)$$

$$\begin{aligned} L_n y = 0, \\ D^k y|_{t=s} = 0, \quad k = \overline{0, n-1} \end{aligned} \quad (3.23)$$

Следствие 3.3.1 Для $\forall s \in \mathbb{R}, \forall \xi_k \in \mathbb{R}$ задача Коши (3.22) однозначно разрешима на \mathbb{R} , т.е. $\exists! x(t)$, определённая на \mathbb{R} и являющаяся её решением.

Замечание 2 Для $\forall s \in \mathbb{R}$, задача Коши (3.23) однозначно разрешима на \mathbb{R} , т.е. $\exists! y(t) \equiv 0$, являющаяся решением уравнения $L_n y = 0$.

Задача Коши (3.23) называется *нулевой задачей Коши*. Решение задачи (3.22) можно выписать в явном виде, исходя из общего решения, удовлетворяя его начальным условиям.

3.5 Принцип суперпозиции

Рассмотрим однородное СтЛУ- n (3.17): $L_n x = 0$. Покажем, что множество его решений образует линейное пространство.

Теорема 3.4 Пусть $x_1(t)$ и $x_2(t)$ — частные решения уравнения (3.17). Тогда $x(t) = x_1(t) + x_2(t)$ — также частное решение уравнения (3.17).

Доказательство. Следует из линейности оператора L_n . \square

Теорема 3.5 Если $x_1(t)$ — частное решение уравнения (3.17), то для $\forall C \in \mathbb{R}$ $x(t) = Cx_1(t)$ — также решение (возможно, общее) уравнения (3.17).

Доказательство. Следует из линейности оператора L_n . \square

Из теорем 3.4, 3.5 следует, что все решения уравнения (3.17) образуют линейное пространство.

Следствие 3.5.1 Если $x_1(t), x_2(t), \dots, x_r(t)$ — решения уравнения (3.17), то и $x(t) = C_1x_1(t) + C_2x_2(t) + \dots + C_rx_r(t)$ — также его решение.

Рассмотрим неоднородное СтЛУ- n

$$L_n x = f(t)$$

Теорема 3.6 Пусть $x_1(t), x_2(t), \dots, x_r(t)$ — решения неоднородных уравнений $L_n x = f_1(t), L_n x = f_2(t), \dots, L_n x = f_r(t)$ соответственно. Тогда $x(t) = \sum_{k=1}^r x_k(t)$ есть решение уравнения $L_n x = f(t), f(t) = \sum_{k=1}^r f_k(t)$.

Доказательство. Следует из линейности оператора L_n . \square

Замечание 3 Из теоремы (3.6), в частности, следует, что решения неоднородного СтЛУ- n не образуют линейного пространства.

3.6 Вронскиан

Рассмотрим n функций $\Psi_0(t), \Psi_1(t), \dots, \Psi_{n-1}(t)$, которые дифференцируемы на $J \in \mathbb{R}$ до порядка $n - 1$ включительно. Тогда определитель

$$W(t) = \begin{vmatrix} \Psi_0 & \Psi_1 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & D\Psi_1 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}\Psi_0 & D^{n-1}\Psi_1 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix} = W(\Psi_0, \Psi_1, \dots, \Psi_{n-1})|_t$$

называют *определителем Вронского* (или *вронскианом*).

Теорема 3.7 (правило дифференцирования определителей) Производная определителя равна сумме определителей, которые получаются из исходного заменой соответствующей строки на строку из производных

Это же правило справедливо и для столбцов. Оно следует из определения определителя и правила нахождения производной произведения.

Теорема 3.8 Пусть $\Psi_0(t), \Psi_1(t), \dots, \Psi_{n-1}(t)$ — n решений уравнения (3.17). Тогда справедлива формула Остроградского-Лиувилля

$$W(t) = W(s)e^{-a_{n-1}(t-s)}, \quad (3.24)$$

где $W(t) = W(\Psi_0, \Psi_1, \dots, \Psi_{n-1})|_t$, $L_n = D^n + a_{n-1}D^{n-1} + \dots + a_0D^0$, $t \in \mathbb{R}$, $s \in \mathbb{R}$.

Доказательство. Рассмотрим определитель Вронского решений уравнения (3.17):

$$W(\Psi_0, \Psi_1, \dots, \Psi_{n-1})|_t = \begin{vmatrix} \Psi_0 & \Psi_1 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & D\Psi_1 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}\Psi_0 & D^{n-1}\Psi_1 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix}.$$

Дано, что $L_n\Psi_k(t) \equiv 0 \quad \forall k = \overline{0, n-1}$, т.е.

$$D^n\Psi_k(t) + a_{n-1}D^{n-1}\Psi_k(t) + \dots + a_1D\Psi_k(t) + a_0\Psi_k(t) \equiv 0 \quad \forall k = \overline{0, n-1}$$

Отсюда получаем:

$$D^n\Psi_k(t) = -a_0\Psi_k(t) - a_1D\Psi_k(t) - \dots - a_{n-1}D^{n-1}\Psi_k(t) \quad \forall k = \overline{0, n-1} \quad (3.25)$$

Вычислим по правилу производную определителя $W(t)$:

$$\begin{aligned} DW(t) = & \begin{vmatrix} D\Psi_0 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ D^2\Psi_0 & \dots & D^2\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}\Psi_0 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D^2\Psi_0 & \dots & D^2\Psi_{n-1} \\ D^2\Psi_0 & \dots & D^2\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}\Psi_0 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix} + \dots + \\ & + \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-3}\Psi_0 & \dots & D^{n-3}\Psi_{n-1} \\ D^{n-1}\Psi_0 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \\ D^{n-1}\Psi_0 & \dots & D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-3}\Psi_0 & \dots & D^{n-3}\Psi_{n-1} \\ D^{n-2}\Psi_0 & \dots & D^{n-2}\Psi_{n-1} \\ D^n\Psi_0 & \dots & D^n\Psi_{n-1} \end{vmatrix}. \end{aligned}$$

Все определители, кроме последнего, содержат одинаковые строки, а значит, равны нулю. Поэтому

$$DW(t) = \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-2}\Psi_0 & \dots & D^{n-2}\Psi_{n-1} \\ D^n\Psi_0 & \dots & D^n\Psi_{n-1} \end{vmatrix} \stackrel{(3.25)}{=} \dots$$

$$\begin{aligned}
& \stackrel{(3.25)}{=} \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-2}\Psi_0 & \dots & D^{n-2}\Psi_{n-1} \\ -a_0\Psi_0(t) - \dots - a_{n-1}D^{n-1}\Psi_0(t) & \dots & -a_0\Psi_{n-1}(t) - \dots - a_{n-1}D^{n-1}\Psi_{n-1}(t) \end{vmatrix} = \\
& = \left[\begin{array}{l} \text{Домножим } i\text{-ю} \\ \text{строку на } a_{i-1} \text{ и} \\ \text{сложим с последней} \\ \text{для } \forall i = \overline{1, n-1} \end{array} \right] = \begin{vmatrix} \Psi_0 & \dots & \Psi_{n-1} \\ D\Psi_0 & \dots & D\Psi_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots \\ D^{n-2}\Psi_0 & \dots & D^{n-2}\Psi_{n-1} \\ -a_{n-1}D^{n-1}\Psi_0 & \dots & -a_{n-1}D^{n-1}\Psi_{n-1} \end{vmatrix} = -a_{n-1}W(t).
\end{aligned}$$

Таким образом, для определителя Вронского решений уравнения (3.17) получили дифференциальное уравнение

$$DW + a_{n-1}W = 0.$$

Его общее решение: $W(t) = Ce^{-a_{n-1}t}$.

Но $W|_{t=s} = Ce^{-a_{n-1}s} \implies C = W(s)e^{a_{n-1}s}$, откуда и получаем требуемую формулу (3.24). \square

Следствие 3.8.1 Если $\exists s \in \mathbb{R}$, в которой $W(s) = 0$, то $W(t) \equiv 0 \quad \forall t \in \mathbb{R}$.

Следствие 3.8.2 Если $\exists s \in \mathbb{R}$, в которой $W(s) \neq 0$, то $W(t) \neq 0 \quad \forall t \in \mathbb{R}$.

Другими словами, определитель Вронского решений уравнения (3.17) либо равен нулю во всех точках из \mathbb{R} , либо не обращается в нуль ни в одной точке из \mathbb{R} .

3.7 Линейная зависимость функций одной переменной

Система функций $z_0(t), z_1(t), \dots, z_{n-1}(t)$, определённых на промежутке $\mathcal{J} \subset \mathbb{R}$, называется *линейно независимой* на этом промежутке \mathcal{J} , если $\exists a_k \in \mathbb{R}$ $k = \overline{0, n-1}$, не все одновременно равные нулю, такие, что

$$a_0z_0(t) + a_1z_1(t) + \dots + a_{n-1}z_{n-1}(t) = 0 \quad \forall t \in \mathcal{J} \quad (3.26)$$

В противном случае система функций *линейно зависима* на \mathcal{J} .

Отметим, что если система функций линейно зависима, то это равносильно тому, что одна из функций системы линейно выражается через остальные функции этой системы.

Система, содержащая нулевую функцию, линейно зависима.

Теорема 3.9 Система решений $z_0(t), z_1(t), \dots, z_{n-1}(t)$ уравнения $L_n z = 0$ линейно зависима тогда и только тогда, когда её определитель Вронского отличен от нуля в некоторой точке: $\exists t_0 \in \mathbb{R}, W(z_1, z_2, \dots, z_{n-1})|_{t=t_0} \neq 0$.

Доказательство:

НЕОБХОДИМОСТЬ. Запишем определитель Вронского системы решений уравнения $L_n z = 0$:

$$W(t) = \begin{vmatrix} z_0 & \dots & z_{n-2} & z_{n-1} \\ Dz_0 & \dots & Dz_{n-2} & Dz_{n-1} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ D^{n-1}z_0 & \dots & D^{n-1}z_{n-2} & D^{n-1}z_{n-1} \end{vmatrix}.$$

По условию выполняется соотношение (3.26). Пусть без ограничения общности $a_{n-1} \neq 0$, тогда

$$z_{n-1} = -\frac{1}{a_{n-1}}(a_0 z_0 + a_1 z_1 + \dots + a_{n-2} z_{n-2}), \quad (3.27)$$

$$D^k z_{n-1} = -\frac{1}{a_{n-1}}(a_0 D^k z_0 + a_1 D^k z_1 + \dots + a_{n-2} D^k z_{n-2}), \quad k = \overline{1, n-1} \quad (3.28)$$

Подставляя выражения (3.27), (3.28) в последний столбец, видим, что он равен линейной комбинации остальных столбцов с коэффициентами $-\frac{a_0}{a_{n-1}}, \dots, -\frac{a_{n-2}}{a_{n-1}}$. Следовательно, $W(t) = 0 \quad \forall t \implies \exists t_0, W(t_0) = 0$, что и требовалось.

ДОСТАТОЧНОСТЬ. Дано, что $\exists t_0, W(t_0) = 0$. Рассмотрим следующую систему линейных уравнений (a_k — переменные):

$$\begin{cases} a_0 z(t_0) + a_1 z_1(t_0) + \dots + a_{n-1} z_{n-1}(t_0) = 0, \\ a_0 Dz(t_0) + a_1 Dz_1(t_0) + \dots + a_{n-1} Dz_{n-1}(t_0) = 0, \\ \dots \\ a_0 D^{n-1}z(t_0) + a_1 D^{n-1}z_1(t_0) + \dots + a_{n-1} D^{n-1}z_{n-1}(t_0) = 0. \end{cases} \quad (3.29)$$

Эта система однородна, а её определитель есть в точности $W(t_0) = 0$. Следовательно, она имеет ненулевое решение $(\widetilde{a}_0, \widetilde{a}_1, \dots, \widetilde{a}_{n-1})$. Построим функцию

$$z(t) = \widetilde{a}_0 z_0(t) + \widetilde{a}_1 z_1(t) + \dots + \widetilde{a}_{n-1} z_{n-1}(t). \quad (3.30)$$

На основании принципа суперпозиции (см. § 3.5) $z(t)$ является решением уравнения $L_n z = 0$. Вычислим:

$$\begin{aligned} D^k z(t) &= \widetilde{a}_0 D^k z_0(t) + \widetilde{a}_1 D^k z_1(t) + \dots + \widetilde{a}_{n-1} D^k z_{n-1}(t), \quad k = \overline{0, n-1} \xrightarrow{(3.29)} \\ &\xrightarrow{(3.29)} \begin{aligned} &z|_{t=t_0} = 0, \\ &Dz|_{t=t_0} = 0, \\ &\dots \\ &D^{n-1}z|_{t=t_0} = 0. \end{aligned} \end{aligned}$$

Таким образом, мы имеем уравнение $L_n z = 0$ и начальные условия $D^k z|_{t=t_0} = 0, \quad k = \overline{0, n-1}$, т.е. нулевую задачу Коши, имеющую единственное решение $z(t) \equiv 0 \quad \forall t \in \mathbb{R}$. Из (3.30) получаем:

$$\widetilde{a}_0 z_0(t) + \widetilde{a}_1 z_1(t) + \dots + \widetilde{a}_{n-1} z_{n-1}(t) = 0 \quad \forall t \in \mathbb{R},$$

т.е. система $z_0(t), z_1(t), \dots, z_{n-1}(t)$ линейно зависима на \mathbb{R} , что и требовалось.

Теорема доказана. \square

Следствие 3.9.1 Если существуют n решений уравнения $L_n x = 0$, определитель Вронского которых не равен нулю ни в одной точке, то эти решения линейно независимы.

3.8 Базис системы решений однородного СтЛУ- n (фундаментальная система решений)

Рассмотрим однородное СтЛУ (3.17): $L_n x = 0 \quad t \in \mathbb{R}$.

Пусть $x(t)$ — его решение. Функцию $x(t-s)$ называют *сдвигом* решения $x(t)$.

Лемма 3.2 (о сдвиге) Сдвиг $x(t-s)$ решения $x(t)$ уравнения (3.17) также является решением этого уравнения.

Доказательство. Для случая $n = 2$: $L_2 x = 0 \iff D^2 x + a_1 D x + a_0 x = 0$.
Необходимо доказать, что

$$D^2 x(t-s) + a_1 D x(t-s) + a_0 x(t-s) \equiv 0. \quad (3.31)$$

Поскольку $x(t)$ — решение уравнения (3.17), то имеет место тождество

$$D^2 x(t) + a_1 D x(t) + a_0 x(t) \equiv 0 \iff \frac{d^2 x(t)}{dt^2} + a_1 \frac{dx(t)}{dt} + a_0 x(t) \equiv 0, \quad t \in \mathbb{R} \quad (3.32)$$

Но оно, в частности, справедливо и для $t := t-s \in \mathbb{R}$:

$$\frac{d^2 x(t-s)}{(d(t-s))^2} + a_1 \frac{dx(t-s)}{d(t-s)} + a_0 x(t-s) \equiv 0 \quad (3.33)$$

Выясним, как связаны между собой $\frac{dx(t-s)}{d(t-s)}$ и $\frac{dx(t-s)}{dt}$:

$$\frac{dx(t-s)}{d(t-s)} = \frac{dx(t-s)}{dt} \cdot \underbrace{\frac{dt}{d(t-s)}}_{=1} = \frac{dx(t-s)}{dt} = D x(t-s).$$

Получили, что $\frac{d}{d(t-s)} = \frac{d}{dt} = D$. Осталось рассмотреть

$$\frac{d^2 x(t-s)}{(d(t-s))^2} = \frac{d}{d(t-s)} \left(\frac{dx(t-s)}{d(t-s)} \right) = D(D x(t-s)) = D^2 x(t-s).$$

Следовательно, тождество (3.33) переходит в тождество (3.31), что и требовалось. Доказательство для случая произвольного n проводится аналогичным образом по индукции. \square

Отметим тот факт, что $D^k x(t-s)|_{t=s} = D^k x(0) = D^k x(t)|_{t=0}$, $k = \overline{0, n-1}$.

Базисом пространства решений (фундаментальной системой решений) однородного СтЛУ- n (3.17) называют n линейно независимых решений этого уравнения, через которые выражается любое другое решение этого уравнения.

Рассмотрим n специальных задач Коши:

$$\begin{array}{lll}
 0. & L_n x = 0 & 1. & L_n x = 0 & n-1. & L_n x = 0 \\
 & x|_{t=0} = 1 & & x|_{t=0} = 0 & & x|_{t=0} = 0 \\
 & Dx|_{t=0} = 0 & & Dx|_{t=0} = 1 & \dots\dots & D^k x|_{t=0} = 0, \\
 & D^k x|_{t=0} = 0, & & D^k x|_{t=0} = 0, & & k = \overline{1, n-2} \\
 & k = \overline{2, n-1} & & k = \overline{2, n-1} & & D^{n-1} x|_{t=0} = 1
 \end{array}$$

На основании ТОР для однородного СтЛУ- n каждая из них однозначно разрешима: обозначим их решения через $\varphi_0(t), \varphi_1(t), \dots, \varphi_{n-1}(t)$. Эти функции:

1. Являются решениями однородного СтЛУ- n (3.17), т.е. $L_n \varphi_k(t) \equiv 0$
 $\forall k = \overline{0, n-1}$.
2. Удовлетворяют следующим начальным условиям:

$$D^j \varphi_k(t)|_{t=0} = \delta_{jk} = \begin{cases} 1, & j = k \\ 0, & j \neq k \end{cases} \quad k = \overline{0, n-1}, \quad j = \overline{0, n-1}$$

Определитель Вронского $W(\varphi_0(t), \varphi_1(t), \dots, \varphi_{n-1}(t))|_{t=0} = 1 \neq 0$. Следовательно, функции $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ являются линейно независимыми на \mathbb{R} .

На основании леммы о сдвиге функции $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$ также будут решениями (3.17), удовлетворяющими следующим начальным условиям:

$$D^j \varphi_k(t-s)|_{t=s} = \delta_{jk}, \quad k = \overline{0, n-1}, \quad j = \overline{0, n-1}$$

Вронскиан $W(\varphi_0(t-s), \varphi_1(t-s), \dots, \varphi_{n-1}(t-s))|_{t=s} = 1 \neq 0$, а значит, функции $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$ также линейно независимы.

Итак, если дано n решений уравнения (3.17), то для того, чтобы проверить, являются ли они линейно независимыми, достаточно сосчитать определитель Вронского хотя бы в одной точке.

Теорема 3.10 (о базисе однородного СтЛУ- n) Пусть $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — n решений специальных задач Коши. Тогда функция

$$x(t) = C_0 \varphi_0(t) + C_1 \varphi_1(t) + \dots + C_{n-1} \varphi_{n-1}(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \varphi_k(t), \quad (3.34)$$

где C_k — произвольные действительные постоянные, является ОР уравнения (3.17).

Доказательство. Т.к. $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ есть решения n специальных задач Коши, то они линейно независимы на \mathbb{R} .

1. То, что функция $x(t)$, заданная формулой (3.34), является решением уравнения (3.17), следует из принципа суперпозиции.

2. Докажем, что любое решение уравнения (3.17) содержится в формуле (3.34). Для этого рассмотрим произвольную задачу Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, & t &\in \mathbb{R} \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, & k &= \overline{0, n-1} \quad s \in \mathbb{R}, \xi_k \in \mathbb{R} \end{aligned} \quad (3.35)$$

и покажем, что всегда существуют такие значения произвольных постоянных C_k , при которых решение задачи (3.35) будет содержаться в формуле (3.34). Для этого выпишем систему равенств

$$\begin{aligned} x(t) &= C_0 \varphi_0(t) + C_1 \varphi_1(t) + \dots + C_{n-1} \varphi_{n-1}(t), \\ Dx(t) &= C_0 D\varphi_0(t) + C_1 D\varphi_1(t) + \dots + C_{n-1} D\varphi_{n-1}(t), \\ &\dots \dots \dots \\ D^k x(t) &= C_0 D^k \varphi_0(t) + C_1 D^k \varphi_1(t) + \dots + C_{n-1} D^k \varphi_{n-1}(t), \\ &\dots \dots \dots \\ D^{n-1} x(t) &= C_0 D^{n-1} \varphi_0(t) + C_1 D^{n-1} \varphi_1(t) + \dots + C_{n-1} D^{n-1} \varphi_{n-1}(t), \end{aligned} \quad (3.36)$$

и удовлетворим их начальным условиям задачи Коши (3.35). Другими словами, поставим в систему (3.36) значение $t = s$:

$$\begin{cases} C_0 \varphi_0(s) + C_1 \varphi_1(s) + \dots + C_{n-1} \varphi_{n-1}(s) = \xi_0, \\ C_0 D\varphi_0(s) + C_1 D\varphi_1(s) + \dots + C_{n-1} D\varphi_{n-1}(s) = \xi_1, \\ \dots \dots \dots \\ C_0 D^k \varphi_0(s) + C_1 D^k \varphi_1(s) + \dots + C_{n-1} D^k \varphi_{n-1}(s) = \xi_k, \\ \dots \dots \dots \\ C_0 D^{n-1} \varphi_0(s) + C_1 D^{n-1} \varphi_1(s) + \dots + C_{n-1} D^{n-1} \varphi_{n-1}(s) = \xi_{n-1}. \end{cases} \quad (3.37)$$

Получили относительно C_k неоднородную систему линейных уравнений, определитель которой есть определитель Вронского $W(\varphi_0, \varphi_1, \dots, \varphi_{n-1})|_{t=s}$, не равный нулю при $\forall t$, в том числе и при $t = s$. Следовательно, для этой системы существует единственное решение $(C_0^*, C_1^*, \dots, C_{n-1}^*)$. Это значит, что однозначно определяемая функция

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k^* \varphi_k(t)$$

удовлетворяет начальным условиям задачи Коши (3.35) и является решением уравнения (3.17). Итак, решение произвольной задачи Коши (3.35) содержится в формуле (3.34). Это и означает, что в формуле (3.34) содержатся все решения уравнения (3.17).

Теорема доказана. \square

Замечание 4 В системе (3.37) положим $s = 0$. Получим

$$C_0 = \xi_0, C_1 = \xi_1, \dots, C_{n-1} = \xi_{n-1}$$

Следовательно, решение задачи Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, \\ D^k x|_{t=0} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1} \end{aligned}$$

запишется в виде

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t).$$

А тогда решение задачи Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1} \end{aligned}$$

запишется в виде

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s).$$

Замечание 5 В §3.5 мы показали, что множество всех решений уравнения (3.17) образует линейное пространство. Теорема о базисе однородного СтЛУ- n доказывает, что размерность пространства решений равна n . Из свойств линейного пространства следует, что система решений $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ уравнения (3.17) образует базис пространства решений тогда и только тогда, когда эта система линейно независима. При этом функция $x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \psi_k(t)$, будет общим решением (ввиду принципа суперпозиции).

Из доказанного выше можно сделать вывод, что как $\varphi_k(t)$, так и $\varphi_k(t-s)$ ($k = \overline{0, n-1}$) являются базисами пространства решений уравнения (3.17).

Базис $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ называют базисом *нормированным в точке $t = 0$* , а базис $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$ называют базисом *нормированным в точке $t = s$* .

Отметим наиболее простой **способ построения** $\varphi_k(t-s)$:

1. Строим нормированный в точке $t = 0$ базис пространства решений, т.е. решаем n специальных задач Коши. Получаем функции $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$.
2. Производим сдвиг на s и строим $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$.

Любой базис $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$, отличный от базиса $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$, будем называть *произвольным базисом*. Его можно получить, исходя из структуры общего решения, переписав формулу этого решения относительно произвольных постоянных.

Пример 13 $D^3x - 3D^2x + 3Dx - x = 0$

$$\nu^3 - 3\nu^2 + 3\nu - 1 = 0 \iff (\nu - 1)^3 = 0$$

$$\text{Общее решение: } x(t) = (C_2 t^2 + C_1 t + C_0) e^t = C_0 \underbrace{e^t}_{\psi_0(t)} + C_1 \underbrace{t e^t}_{\psi_1(t)} + C_2 \underbrace{t^2 e^t}_{\psi_2(t)}.$$

Тема 4

Линейные неоднородные уравнения со стационарным оператором

Будем рассматривать неоднородное и соответствующее ему однородное уравнения:

$$L_n x = f(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad (4.1)$$

$$L_n x = 0, \quad t \in \mathbb{R} \quad (4.2)$$

4.1 Общее решение неоднородного СтЛУ- n

Пусть $x^*(t)$ — частное решение уравнения (4.1): $L_n x^*(t) \equiv f(t), \quad t \in \mathcal{I}$.
Пусть $x(t)$ — произвольное решение уравнения (4.1): $L_n x(t) \equiv f(t), \quad t \in \mathcal{I}$.

Построим функцию $\tilde{x}(t) = x(t) - x^*(t)$ и посмотрим, какому из уравнений она будет удовлетворять:

$$L_n \tilde{x}(t) = L_n(x(t) - x^*(t)) = L_n x(t) - L_n x^*(t) \equiv f(t) - f(t) = 0,$$

т.е. функция $\tilde{x}(t)$ является решением однородного уравнения (4.2). Если предположить вдобавок, что $x(t)$ является ОР уравнения (4.2), то за счёт выбора произвольных постоянных мы сможем построить любое решение $x(t) = \tilde{x}(t) + x^*(t)$ неоднородного уравнения (4.1). Другими словами, если $\tilde{x}(t)$ — ОР уравнения (4.2), то $x(t)$ — ОР уравнения (4.1). Формально это можно записать так:

$$x_{\text{ОН}} = x_{\text{ОО}} + x_{\text{ЧН}},$$

где $x_{\text{ОН}}$ — общее решение неоднородного уравнения, $x_{\text{ЧН}}$ — частное решение неоднородного уравнения, $x_{\text{ОО}}$ — общее решение соответствующего ему однородного уравнения.

4.2 Функция Коши

Здесь мы рассмотрим следующую задачу Коши:

$$\begin{aligned} L_n z &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ D^k z|_{t=s} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1}, \end{aligned} \quad (4.3)$$

где $z = x + iy$ — комплексная переменная, $\xi_k \in \mathbb{R}$ — действительные постоянные, а $f(t)$ — вещественнозначная функция, $f(t): \mathcal{I} \rightarrow \mathbb{R}$. Она равносильна двум задачам:

$$\begin{aligned} L_n x &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1}, \end{aligned} \quad (4.4)$$

$$\begin{aligned} L_n y &= 0, \quad t \in \mathcal{I}, \\ D^k y|_{t=s} &= 0, \quad k = \overline{0, n-1}. \end{aligned} \quad (4.5)$$

При этом задача Коши (4.5) однозначно разрешима: $y(t) \equiv 0$.

Теорема 4.1 (ТОР для неоднородного СтЛУ- n) Пусть функция $f(t)$ непрерывна на \mathcal{I} . Тогда $\forall s \in \mathcal{I}, \forall \xi_k \in \mathbb{R} (k = \overline{0, n-1})$ существует и единственно решение задачи Коши (4.4) на \mathcal{I} .

Доказательство. Будем вести для случая $n = 2$. Задача Коши для неоднородного СтЛУ-2 примет вид

$$\begin{aligned} L_2 x &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ x|_{t=s} &= \xi_0, \quad \xi_0 \in \mathbb{R}, \\ Dx|_{t=s} &= \xi_1, \quad \xi_1 \in \mathbb{R}. \end{aligned} \quad (4.6)$$

Рассмотрим более общую задачу Коши относительно комплексной переменной $z = x + iy$:

$$\begin{aligned} L_2 z &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ z|_{t=s} &= \xi_0, \quad \xi_0 \in \mathbb{R}, \\ Dz|_{t=s} &= \xi_1, \quad \xi_1 \in \mathbb{R}. \end{aligned} \quad (4.7)$$

Если она окажется однозначно разрешимой, то однозначно разрешимой будет и задача (4.6), поскольку $x(t)$ однозначно выражается через $z(t)$: $x(t) = \operatorname{Re}(z(t))$.

Пусть ν_1, ν_2 — собственные значения оператора L_2 . Задачу (4.7) перепишем в виде

$$\begin{aligned} (D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)z &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ z|_{t=s} &= \xi_0, \quad Dz|_{t=s} = \xi_1. \end{aligned}$$

Положим $W = (D - \nu_2 D^0)z$, получив при этом:

$$\begin{aligned} DW(t) &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ W|_{t=s} &= (Dz - \nu_2 z)|_{t=s} = \xi_1 - \nu_2 \xi_0 = \xi \in \mathbb{R} \end{aligned}$$

— задачу Коши для СтЛУ-1. На основании ТОР $\exists! W(t)$ — её решение на промежутке \mathcal{I} . Так как функция $W(t)$ является решением СтЛУ-1, то $W(t)$ дифференцируема, а следовательно, и непрерывна на \mathcal{I} . Обратимся снова к переменной z :

$$\begin{aligned} (D - \nu_2 D^0)z &= W(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad W(t) \in C(\mathcal{I}) \\ z|_{t=s} &= \xi_0, \quad \xi_0 \in \mathbb{R}. \end{aligned} \quad (4.8)$$

На основании ТОР для СтЛУ-1 $\exists! z(t)$ — решение задачи Коши (4.8) на промежутке \mathcal{J} , а значит, и задачи (4.7). Поэтому $\exists! x(t)$ — решение задачи Коши (4.6) на промежутке \mathcal{J} , что и требовалось. Доказательство для случая произвольного n проводится по той же схеме. \square

Далее нам понадобятся некоторые сведения из курса математического анализа.

Интеграл вида $\int_s^t g(t, \tau) d\tau$ является собственным интегралом, зависящим от параметра. Если бы мы его вычислили, то получили бы функцию от t . При этом, если $g(t, \tau)$, $g'_t(t, \tau)$ непрерывны как функции двух переменных, то интеграл дифференцируем, а его производная может быть вычислена по формуле:

$$D \left(\int_s^t g(t, \tau) d\tau \right) = g(t, t) + \int_s^t g'_t(t, \tau) d\tau.$$

Рассмотрим n -ю специальную задачу Коши:

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, \\ D^k x|_{t=0} &= 0, \quad k = \overline{0, n-2}, \\ D^{n-1} x|_{t=0} &= 1. \end{aligned}$$

Её решение — функция $\varphi_{n-1}(t)$, а решением специальной задачи Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, \\ D^k x|_{t=s} &= 0, \quad k = \overline{0, n-2}, \\ D^{n-1} x|_{t=s} &= 1. \end{aligned}$$

будет функция $\varphi_{n-1}(t-s)$. А посему имеем:

$$\begin{aligned} L_n \varphi_{n-1}(t-s) &\equiv 0, \\ D^k \varphi_{n-1}(t-s)|_{t=s} &= 0, \quad k = \overline{0, n-2}, \\ D^{n-1} \varphi_{n-1}(t-s)|_{t=s} &= 1. \end{aligned}$$

Теорема 4.2 Пусть функция $f(t)$ непрерывна на \mathcal{J} . Тогда $\forall s \in \mathcal{J}$ нулевая задача Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= f(t), \quad t \in \mathcal{J}, \\ D^k x|_{t=s} &= 0, \quad k = \overline{0, n-1}. \end{aligned} \quad (4.9)$$

однозначна разрешима, и её решение может быть найдено по формуле:

$$x(t) = \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau, \quad (4.10)$$

где $\varphi_{n-1}(t)$ — последняя базисная функция пространства решений соответствующего однородного уравнения.

Доказательство:

1. Однозначная разрешимость задачи Коши (4.9) на промежутке \mathcal{J} следует из ТОР для СтЛУ– n .
2. Докажем формулу (4.10), т.е. покажем, что функция $x(t)$, определяемая этой формулой, удовлетворяет уравнению и начальным условиям задачи Коши (4.9). В случае $n = 2$:

$$\begin{aligned} L_2 x &= f(t), \quad t \in \mathcal{J}, \\ x|_{t=s} &= 0, \quad Dx|_{t=s} = 0. \end{aligned}$$

$$x(t) = \int_s^t \varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau$$

Вычислим первую и вторую производные функции $x(t)$:

$$\begin{aligned} Dx(t) &= D \left(\int_s^t \varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau \right) = \varphi_1(t - t) f(t) + \int_s^t D\varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau = \\ &= \varphi_1(0) f(t) + \int_s^t D\varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau = [\varphi_1(0) = 0] = \int_s^t D\varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} D^2 x(t) &= D(Dx(t)) = D\varphi_1(t - t) f(t) + \int_s^t D^2 \varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau = [D\varphi_1(0) = 1] = \\ &= f(t) + \int_s^t D^2 \varphi_1(t - \tau) f(\tau) d\tau. \end{aligned}$$

Тогда в силу свойства линейности интеграла:

$$\begin{aligned} L_2 x(t) &= D^2 x(t) + a_1 Dx(t) + a_0 x(t) = \\ &= f(t) + \underbrace{\int_s^t (D^2 \varphi_1(t - \tau) + a_1 D\varphi_1(t - \tau) + a_0 \varphi_1(t - \tau)) d\tau}_{L_2 \varphi_1(t - \tau) \equiv 0} = f(t). \end{aligned}$$

Тем самым показали, что функция $x(t)$, определяемая по формуле (4.10), удовлетворяет уравнению задачи Коши (4.9). Осталось проверить выполнимость начальных условий:

$$x(t)|_{t=s} = \int_s^t \varphi_1(s - \tau) f(\tau) d\tau = 0, \quad Dx(t)|_{t=s} = \int_s^s D\varphi_1(s - \tau) f(\tau) d\tau = 0.$$

Итак, начальные условия выполнены, а значит, функция $x(t)$ действительно является решением задачи Коши (4.9) в случае $n = 2$.

Доказательство для случая произвольного n проводится по аналогичной схеме. \square

Функцию $\varphi_{n-1}(t)$ называют *функцией Коши* оператора L_n .

4.3 Метод Коши разрешения неоднородного СтЛУ–n

Ранее мы доказали (см. § 3.8), что задача Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= 0, \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1} \end{aligned} \quad (4.11)$$

однозначно разрешима на \mathbb{R} , а её решение: $x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s)$. В этом параграфе мы получим аналогичный результат, но уже для неоднородного уравнения.

Теорема 4.3 Пусть функция $f(t)$ непрерывна на промежутке \mathcal{J} . Тогда $\forall s \in \mathcal{J}$, $\forall \xi_k \in \mathbb{R}$, $k = \overline{0, n-1}$ существует и единственно на \mathcal{J} решение задачи Коши

$$\begin{aligned} L_n x &= f(t), \quad t \in \mathcal{J}, \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1}, \end{aligned} \quad (4.12)$$

которое определяется по формуле

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s) + \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau. \quad (4.13)$$

Доказательство:

1. Однозначная разрешимость задачи Коши (4.12) следует из ТОР для неоднородного СтЛУ–n.
2. Пусть $x(t)$ — решение задачи (4.12), т.е. $L_n x \equiv f(t)$, $t \in \mathcal{J}$ и выполнены начальные условия $D^k x|_{t=s} = \xi_k$, $k = \overline{0, n-1}$. Пусть $x^*(t)$ — решение нулевой задачи Коши для неоднородного уравнения, т.е. $L_n x^* \equiv f(t)$, $t \in \mathcal{J}$ и выполнены начальные условия $D^k x^*|_{t=s} = 0$, $k = \overline{0, n-1}$. Построим функцию $\tilde{x}(t) = x(t) - x^*(t)$ и посмотрим, какому из уравнений она удовлетворяет:

$$L_n \tilde{x}(t) = L_n x(t) - L_n x^*(t) \equiv f(t) - f(t) = 0,$$

т.е. $\tilde{x}(t)$ является решением уравнения задачи Коши (4.11). Помотрим, каким начальным условиям она удовлетворяет:

$$D^k \tilde{x}(t)|_{t=s} = D^k x(t)|_{t=s} - D^k x^*(t)|_{t=s} = \xi_k - 0 = \xi_k, \quad k = \overline{0, n-1}$$

Таким образом, $\tilde{x}(t)$ является решением задачи Коши (4.11) на $\mathcal{J} \subset \mathbb{R}$, а значит, $\tilde{x}(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s)$. Но $x^*(t)$ — решение нулевой задачи Коши для неоднородного уравнения, которое определяется по формуле $x^*(t) = \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau$. По нашему построению $x(t) = \tilde{x}(t) + x^*(t)$, что и доказывает формулу (4.13).

Теорема доказана. \square

Замечание 6 Формула (4.13) и составляет правило Коши разрешения неоднородного СтЛУ– n . ОР неоднородного СтЛУ– n по правилу Коши определяется в виде

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \varphi_k(t-s) + \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau$$

или в виде

$$x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \psi_k(t) + \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau$$

где $C_k \in \mathbb{R}$ — произвольные постоянные; $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$ — базис пространства решений соответствующего однородного СтЛУ-н, нормированный в точке $t=s$; $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — произвольный базис пространства решений соответствующего однородного СтЛУ-н.

4.4 Метод Лагранжа (метод вариации произвольных постоянных) отыскания ЧР неоднородного СтЛУ– n

ОР однородного СтЛУ- n $L_n x = 0$ представляет собой функцию

$$x_{00}(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \psi_k(t),$$

где $C_k \in \mathbb{R}$ — произвольные постоянные, а $\varphi_k(t-s)$, $k = \overline{0, n-1}$ — произвольный базис пространства решений этого уравнения.

ЧР неоднородного СтЛУ- n $L_n x = f(t)$, $t \in \mathcal{I}$, где функция $f(t) \in C(\mathcal{I})$, по методу Лагранжа будем искать в виде:

$$x_{\text{qH}}(t) = x^*(t) = \sum_{k=0}^{n-1} u_k(t) \psi_k(t), \quad (4.14)$$

где $u_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — искомые функции, а $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — данный нам базис пространства решений однородного СтЛУ- n .

Другими словами, частное решение неоднородного уравнения по методу Лагранжа строится по виду общего решения соответствующего ему однородного уравнения.

Теорема 4.4 Пусть функции $Du_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ удовлетворяют на промежутке \mathcal{I} следующей системе Лагранжа:

$$\left\{ \begin{array}{l} Du_0\psi_0 + Du_1\psi_1 + \cdots + Du_{n-1}\psi_{n-1} = 0, \\ Du_0D\psi_0 + Du_1D\psi_1 + \cdots + Du_{n-1}D\psi_{n-1} = 0, \\ \dots\dots\dots \\ Du_0D^{n-2}\psi_0 + Du_1D^{n-2}\psi_1 + \cdots + Du_{n-1}D^{n-2}\psi_{n-1} = 0, \\ Du_0D^{n-1}\psi_0 + Du_1D^{n-1}\psi_1 + \cdots + Du_{n-1}D^{n-1}\psi_{n-1} = f(t). \end{array} \right. \quad (4.15)$$

Тогда частное решение $x^*(t)$ уравнения $L_n x = f(t)$, $t \in \mathcal{J}$ с непрерывной неоднородностью $f(t) \in C(\mathcal{J})$ может быть найдено по формуле:

$$x^*(t) = \sum_{k=0}^{n-1} u_k(t) \psi_k(t),$$

где $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — некоторый базис пространства решений однородного СтЛУ- n ; $u_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — некоторые первообразные для $Du_k(t)$.

Отметим, что определитель системы (4.15) есть определитель Вроского системы базисных функций $\psi_k(t)$, поэтому он не равен нулю ни в одной точке промежутка \mathcal{J} , а значит, система (4.15) всегда однозначно разрешима на \mathcal{J} .

Доказательство. Проведём для случая $n = 2$. Тогда (4.14), (4.15) примут вид

$$x^* = u_0 \psi_0 + u_1 \psi_1, \quad \begin{cases} Du_0 \psi_0 + Du_1 \psi_1 = 0, \\ Du_0 D\psi_0 + Du_1 D\psi_1 = f. \end{cases}$$

Покажем, что x^* является решением уравнения $L_n x = f(t)$:

$$\begin{aligned} Dx^* &= \underbrace{Du_0 \psi_0 + Du_1 \psi_1}_{=0} + u_0 D\psi_0 + u_1 D\psi_1 = u_0 D\psi_0 + u_1 D\psi_1, \\ D^2 x^* &= \underbrace{Du_0 D\psi_0 + Du_1 D\psi_1}_{=f} + u_0 D^2 \psi_0 + u_1 D^2 \psi_1 = f + u_0 D^2 \psi_0 + u_1 D^2 \psi_1, \\ L_2 x^* &= D^2 x^* + a_1 Dx^* + a_0 x^* = \\ &= f + u_0 \underbrace{(D^2 \psi_0 + a_1 D\psi_0 + a_0 \psi_0)}_{L_2 \psi_0 \equiv 0} + u_1 \underbrace{(D^2 \psi_1 + a_1 D\psi_1 + a_0 \psi_1)}_{L_2 \psi_1 \equiv 0} \equiv f. \end{aligned}$$

Таким образом, функция $x^* = u_0 \psi_0 + u_1 \psi_1$, где u_1, u_2 — некоторые первообразные для Du_0, Du_1 , действительно является решением неоднородного СтЛУ- n . Теорема доказана для случая $n = 2$. Доказательство в случае произвольного n проводится по аналогичной схеме. \square

Следовательно, общее решение неоднородного СтЛУ- n по методу Лагранжа определяется формулой

$$x_{\text{он}}(t) = \sum_{k=0}^{n-1} C_k \psi_k(t) + \sum_{k=0}^{n-1} u_k(t) \psi_k(t),$$

где $C_k \in \mathbb{R}$ — произвольные постоянные, $\psi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — некоторый базис пространства решений соответствующего однородного СтЛУ- n , $u_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — некоторые первообразные функций $Du_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$, которые являются решениями системы Лагранжа (4.15).

Замечание 7 Когда система Лагранжа решена и функции Du_k найдены, в качестве u_k можно взять интегралы с переменными верхними пределами:

$u_k(t) = \int_s^t Du_k(\tau) d\tau$, $s, t \in \mathcal{I}$. Но ежели вместо интегралов с переменными верхними пределами взять неопределённые интегралы $\int Du_k(t) dt = \int_s^t Du_k(\tau) d\tau + C_k$, то получим уже не частное, а общее решение:

$$x^*(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \left(\int Du_k(t) dt \right) \psi_k(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \left(\int_s^t Du_k(\tau) d\tau + C_k \right) \psi_k(t) = \sum_{k=0}^{n-1} u_k(t) \psi_k(t) + \sum_{k=0}^{n-1} C_k \psi_k(t).$$

4.5 СтЛУ с квазимногочленом (со специальной неоднородностью)

Здесь рассматривать будем уравнение с квазимногочленом

$$L_n z = h(t), \quad (4.16)$$

где $z = x + i y$ — комплекснозначная переменная, а $h(t) = f(t) + i g(t)$ — квазимногочлен, т.е. функция специального вида:

$$h(t) = \sum_{k=1}^r P_k(t) e^{\nu_k t},$$

где $P_k(t)$ — комплекснозначные многочлены, $e^{\nu_k t}$ — комплекснозначные экспоненты.

Принцип суперпозиции утверждает, что если $z_k(t)$ — решения уравнений $L_n z = h_k$ ($k = \overline{1, r}$), то функция $z(t) = \sum_{k=1}^r z_k(t)$ является решением уравнения $L_n z = h$,

$h(t) = \sum_{k=1}^r h_k(t)$. Итак, если мы хотим найти какое-то частное решение уравнения, правая часть которого распадается в сумму нескольких слагаемых, то достаточно найти решения уравнений для каждого слагаемого в отдельности, а потом просуммировать полученные решения. Поэтому ниже рассмотрим уравнение с квазимногочленом вида

$$L_n z = P(t) e^{\gamma t}. \quad (4.17)$$

Число γ называют *контрольным числом* правой части уравнения (4.17).

Теорема 4.5 (Правило Эйлера отыскания ЧР) Уравнение с квазимногочленом (4.17) допускает частное решение вида

$$x^*(t) = t^r Q(t) e^{\gamma t}, \quad (4.18)$$

где $Q(t)$ — комплекснозначный многочлен, коэффициенты которого однозначно выражаются через коэффициенты $P(t)$ и $\deg Q(t) = \deg P(t)$. Число

$$r = \begin{cases} 0, & \gamma \text{ не явл-ся собств. знач. } L_n, \\ \text{кратности собств. знач. } \gamma. \end{cases}$$

Доказательство. Проведём для случая $n = 2$. Имеем уравнение $L_2 z = P(t)e^{\gamma t}$. Пусть ν_1, ν_2 — собственные значения оператора L_2 . Тогда уравнение можно переписать в виде $(D - \nu_1 D^0)(D - \nu_2 D^0)z = P(t)e^{\gamma t}$.

Напомним (см. § 3.2, теорема 3.2), что уравнение с квазимногочленом вида $Dz - \nu z = P_0(t)e^{\gamma t}$ допускает частное решение

$$z^*(t) = \begin{cases} t Q_0(t)e^{\gamma t}, & \text{если } \gamma = \nu, \\ Q_0(t)e^{\gamma t}, & \text{если } \gamma \neq \nu, \end{cases}$$

причём (в обоих случаях) $Q_0(t)$ — комплекснозначный многочлен, коэффициенты которого однозначно выражаются через коэффициенты $P_0(t)$ и $\deg Q(t) = \deg P(t)$. Этим будем неоднократно пользоваться ниже.

Обозначив $W = (D - \nu_2 D^0)z$, перейдём к уравнению $(D - \nu_1 D^0)W = P(t)e^{\gamma t}$. Дальнейшее доказательство заключается в разборе следующих случаев.

Случай 1а: $\nu_1 \neq \gamma$. Получим частное решение $W^*(t) = Q_1(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты комплекснозначного многочлена $Q_1(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P(t)$ и $\deg Q_1(t) = \deg P(t)$.

Случай 1б: $\nu_1 = \gamma$. Получим общее решение $W(t) = t Q_1(t)e^{\gamma t} + C_1 e^{\nu_1 t}$, где коэффициенты комплекснозначного многочлена $Q_1(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P(t)$ и $\deg Q_1(t) = \deg P(t)$.

Вернёмся теперь к переменной z : $(D - \nu_2 D^0)z = W(t)$.

Случай 2а: $\nu_1 \neq \gamma, \nu_2 \neq \gamma$. Тогда уравнение $(D - \nu_2 D^0)z = Q_1(t)e^{\gamma t}$ допускает частное решение $z^*(t) = Q(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты комплекснозначного многочлена $Q(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $Q_1(t)$, а значит, и через коэффициенты $P(t)$, и $\deg Q(t) = \deg Q_1(t) = \deg P(t)$. Условие $\nu_1 \neq \gamma, \nu_2 \neq \gamma$ означает, что γ не является собственным значением оператора L_2 , т.е. $r = 0$ и полученное частное решение соответствует формуле (4.18).

Случай 2б: $\nu_1 \neq \gamma, \nu_2 = \gamma$. Тогда уравнение $(D - \nu_2 D^0)z = Q_1(t)e^{\gamma t}$ допускает частное решение $z^*(t) = t Q(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты комплекснозначного многочлена $Q(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $Q_1(t)$, а значит, и через коэффициенты $P(t)$, и $\deg Q(t) = \deg Q_1(t) = \deg P(t)$. Условие $\nu_1 \neq \gamma, \nu_2 = \gamma$ означает, что γ является однократным собственным значением оператора L_2 , т.е. $r = 1$ и полученное частное решение соответствует формуле (4.18).

Случай $\nu_1 = \gamma, \nu_2 \neq \gamma$ аналогичен предыдущему (для его доказательства можно изначально рассмотреть уравнение $(D - \nu_2 D^0)(D - \nu_1 D^0)z = P(t)e^{\gamma t}$, обозначить $W = (D - \nu_1 D^0)z$ и повторить рассуждения выше).

Осталось рассмотреть случай, когда $\nu_1 = \nu_2 = \gamma$. Как было отмечено в *случае 1б* общее решение $W(t) = t Q_1(t)e^{\gamma t} + C_1 e^{\nu_1 t}$, $\deg Q_1(t) = \deg P(t)$. Обозначив $G(t) = t Q_1(t)$, прийдём к уравнению $(D - \nu_2 D^0)z = G(t)e^{\gamma t} + C_1 e^{\nu_1 t}$, $\deg G(t) = \deg Q_1(t) + 1 = \deg P(t) + 1 = m + 1$. Так как $\nu_1 = \nu_2 = \gamma$, то (согласно принципу суперпозиции) ОР полученного уравнения $z(t) = t M(t)e^{\gamma t} + \widetilde{C}_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}$, где коэффициенты $M(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $G(t)$, а значит, через коэффициенты $Q_1(t)$ и, соответственно, коэффициенты $P(t)$, $\deg M(t) = \deg G(t) = m + 1$. Значение \widetilde{C}_1 однозначно выражается через C_1 , поэтому \widetilde{C}_1 (как

и C_2, C_1) — произвольная постоянная. Имеем:

$$\begin{aligned} z(t) &= t(a_{m+1}t^{m+1} + \dots + a_1t + a_0)e^{\gamma t} + t\widetilde{C}_1e^{\nu_1 t} + C_2e^{\nu_2 t} = \\ &= t^2(a_{m+1}t^m + \dots + a_2t + a_1)e^{\gamma t} + ta_0e^{\gamma t} + t\widetilde{C}_1e^{\nu_1 t} + C_2e^{\nu_2 t} = \\ &= t^2Q(t)e^{\gamma t} + ta_0e^{\gamma t} + t\widetilde{C}_1e^{\gamma t} + C_2e^{\gamma t} = t^2Q(t)e^{\gamma t} + (t(a_0 + \widetilde{C}_1) + C_2)e^{\gamma t} = \\ &= t^2Q(t)e^{\gamma t} + (C_1t + C_2)e^{\gamma t}. \end{aligned}$$

Полагая значения произвольных постоянных $C_1 := 0, C_2 := 0$, получим частное решение $z^*(t) = t^2Q(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты $Q(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P(t)$ и $\deg Q(t) = m = \deg P(t)$. Условие $\nu_1 = \nu_2 = \gamma$ означает, что γ является двукратным собственным значением оператора L_2 , т.е. $r = 2$ и полученное частное решение соответствует формуле (4.18).

Теорема доказана в случае $n = 2$. Доказательство в случае произвольного n можно провести по методу математической индукции. \square

Уравнение (4.16) $L_n z = h(t) \iff \begin{cases} L_n x = f(t), \\ L_n y = g(t). \end{cases}$ Нас будет интересовать действительное решение $x(t) = \operatorname{Re}(z(t))$.

Теорема 4.6 Частное действительное решение уравнения с вещественнозначным квазимногочленом определяется следующим образом:

- Уравнение $L_n x = R(t)e^{\gamma t}$, $\gamma \in \mathbb{R}$ допускает частное решение вида $x^*(t) = t^r Q(t)e^{\gamma t}$, где $Q(t)$ — вещественнозначный многочлен, коэффициенты которого однозначно выражаются через коэффициенты $R(t)$ и $\deg Q(t) = \deg R(t)$.
- Уравнение $L_n x = (F(t) \cos \mu t + G(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}$, $\gamma = \lambda + i\mu$ допускает частное решение вида $x^*(t) = t^r (M(t) \cos \mu t + N(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}$, где $M(t), N(t)$ — вещественнозначные многочлены, коэффициенты которых однозначно выражаются через коэффициенты $F(t), G(t)$ соответственно и $\deg M(t) = \deg N(t) = \max\{\deg F(t), \deg G(t)\}$.

Число $r = \begin{cases} 0, & \gamma \text{ не явл-ся собств. знач. } L_n, \\ \text{кратности собств. знач. } \gamma. \end{cases}$

Доказательство¹. Пусть $\gamma \in \mathbb{R}$. Рассмотрим уравнение $L_n z = (R(t) + 0 \cdot i)e^{\gamma t}$ как уравнение с комплекснозначным многочленом. По предыдущей теореме оно допускает комплекснозначное частное решение $z^*(t) = t^r \widetilde{Q}(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты $\widetilde{Q}(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $R(t) + 0 \cdot i$, т.е. через коэффициенты $R(t)$, $\deg \widetilde{Q}(t) = \deg R(t)$. Тогда $x^*(t) = \operatorname{Re}(z^*(t)) = \operatorname{Re}(t^r \widetilde{Q}(t)e^{\gamma t}) = t^r \operatorname{Re}(\widetilde{Q}(t))e^{\gamma t} = t^r Q(t)e^{\gamma t}$ будет частным решением уравнения с вещественнозначным многочленом $L_n x = R(t)e^{\gamma t}$, удовлетворяющим условию теоремы.

¹Доказательство этой теоремы на лекции было предложено в качестве упражнения.

Пусть $\gamma = \lambda + i\mu$. Рассмотрим комплекснозначный многочлен $P(t) = P_1(t) + i P_2(t)$. Имеем:

$$\begin{aligned} \operatorname{Re}(P(t)e^{\gamma t}) &= \operatorname{Re}((P_1(t) + i P_2(t))e^{i\mu t}e^{\lambda t}) = \\ &= e^{\lambda t} \operatorname{Re}((P_1(t) + i P_2(t))(\cos \mu t + i \sin \mu t)) = (P_1(t) \cos \mu t - P_2(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}. \end{aligned}$$

Положим $P_1(t) := F(t)$, $P_2(t) := -G(t)$, тогда

$$\operatorname{Re}(P(t)e^{\gamma t}) = (F(t) \cos \mu t + G(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}.$$

По предыдущей теореме уравнение $L_n z = P(t)e^{\gamma t}$ допускает комплекснозначное частное решение $z^*(t) = t^r Q(t)e^{\gamma t}$, где коэффициенты $Q(t)$ однозначно выражаются через коэффициенты $P(t) = F(t) - i G(t)$, т.е. через коэффициенты $F(t)$ и $G(t)$, $\deg Q(t) = \deg P(t) = \max\{\deg F(t), \deg G(t)\}$. Тогда $x^*(t) = \operatorname{Re}(z^*(t)) = t^r \operatorname{Re}(Q(t)e^{\gamma t}) = t^r (M(t) \cos \mu t + N(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}$ будет частным решением уравнения с вещественнозначным многочленом $L_n x = (F(t) \cos \mu t + G(t) \sin \mu t)e^{\lambda t}$, удовлетворяющим условию теоремы. \square

Тема 5

Фазовая плоскость однородного СтЛУ–2

5.1 Фазовые графики

Будем рассматривать однородное СтЛУ–2:

$$L_2x = 0 \iff D^2x + a_1Dx + a_0x = 0 \quad (5.1)$$

Пусть $\nu^2 + a_1\nu + a_0 = 0$ — его характеристическое уравнение, ν_1, ν_2 — собственные значения. В зависимости от ν_1, ν_2 общее решение $x(t)$ запишется по-разному:

1. Если $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}$ и $\nu_1 \neq \nu_2$, то $x(t) = C_1e^{\nu_1t} + C_2e^{\nu_2t}$.
2. Если $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}$ и $\nu_1 = \nu_2$, то $x(t) = (C_1t + C_2)e^{\nu_1t}$.
3. Если $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{C}$, $\nu_1 = \lambda + i\mu$, $\nu_2 = \lambda - i\mu$,
 - (a) $\lambda \neq 0$, то $x(t) = (C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t)e^{\lambda t}$.
 - (b) $\lambda = 0$, то $x(t) = C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t$.

Решение $x(t)$ уравнения (5.1) называют *стационарным*, если $x(t) \equiv C \in \mathbb{R} \forall t \in \mathbb{R}$. Посмотрим, существует ли стационарное решение уравнения (5.1):

$$0 + a_0 \cdot 0 + a_0C = 0 \iff a_0C = 0$$

В случае $a_0 \neq 0$ получаем единственное стационарное решение $x(t) \equiv 0$, а в случае $a_0 = 0$ получаем бесконечное множество стационарных решений $x(t) \equiv C$, $C \in \mathbb{R}$.

Уравнение (5.1) при $a_0 \neq 0$ называют *невыврожденным*. Для невырожденного уравнения имеется лишь одно стационарное решение $x(t) \equiv 0$.

Плоскость Oxy называют *фазовой* для уравнения (5.1), если каждое решение $x(t)$ уравнения (5.1) представляется на ней в виде *фазовых графиков*:

$$\begin{cases} x = x(t), \\ y = y(t) := Dx(t). \end{cases} \quad (5.2)$$

Фазовые графики нестационарных решений представляют собой кривые, заданные параметрически. Стационарному решению $x(t) \equiv C$ будет соответствовать фазовый график $\begin{cases} x = C, \\ y = 0. \end{cases}$ — точка прямой Ox . Если $a_0 \neq 0$, имеем единственное стационарное решение $x(t) \equiv 0$, которому будет соответствовать фазовый график $\begin{cases} x = 0, \\ y = 0. \end{cases}$ — точка начала координат.

Фазовые графики стационарных решений состоят из точек, называемых *точками покоя*. Невырожденное уравнение (5.1) имеет единственную точку покоя $O(0; 0)$, а вырожденное — семейство прямых, каждая из которых сплошь состоит из точек покоя.

Теорема 5.1 *Фазовые графики (5.2) уравнения (5.1) либо не пересекаются, либо совпадают.*

Доказательство. Пусть $x(t)$ — решение уравнения (5.1), которому соответствует фазовый график $\begin{cases} x = x(t), \\ y = y(t) = Dx(t). \end{cases}$ Пусть $x_1(t)$ — ещё одно решение уравнения (5.1), которому соответствует фазовый график $\begin{cases} x = x_1(t), \\ y = y_1(t) = Dx_1(t). \end{cases}$ Предположим, что фазовые графики $x(t)$ и $x_1(t)$ имеют общую точку $(\xi; \eta)$, т.е. $\exists s, s^* \in \mathbb{R}: \begin{cases} x(s) = \xi, \\ y(s) = Dx(s) = \eta. \end{cases} \quad \begin{cases} x_1(s^*) = \xi, \\ y_1(s^*) = Dx_1(s^*) = \eta. \end{cases}$

Построим вспомогательную функцию $\tilde{x}(t) = x(t + s - s^*)$ — сдвиг решения $x(t)$, который, как известно, также будет решением уравнения (5.1). Фазовый график $\tilde{x}(t)$ будет выглядеть следующим образом:

$$\begin{cases} x = \tilde{x}(t) = x(t + s - s^*), \\ y = \tilde{y}(t) = D\tilde{x}(t) = Dx(t + s - s^*). \end{cases}$$

Из этой записи видно, что фазовые графики $x(t)$ и $\tilde{x}(t)$ совпадают. Осталось показать, что фазовые графики $x_1(t)$ и $\tilde{x}(t)$ совпадают. Для этого сосчитаем

$$\begin{aligned} \tilde{x}(s^*) &= x(s^* + s - s^*) = x(s) = \xi, \\ \tilde{y}(s^*) &= D\tilde{x}(s^*) = Dx(s) = \eta. \end{aligned}$$

Таким образом, имеем два решения уравнения (5.1), удовлетворяющие начальным условиям:

$$\tilde{x}(t) : \begin{cases} \tilde{x}(s^*) = \xi, \\ D\tilde{x}(s^*) = \eta. \end{cases} \quad x_1(t) : \begin{cases} x_1(s^*) = \xi, \\ Dx_1(s^*) = \eta. \end{cases}$$

На основании ТОР задачи Коши для однородного СтЛУ-2 $x_1(t)$ и $\tilde{x}(t)$ совпадают. Следовательно, совпадают и их фазовые графики, что и требовалось. \square

5.2 Направление движения по фазовым графикам

С этого момента считаем $a_0 \neq 0$ и рассматриваем невырожденное уравнение (5.1). В этом случае уравнение имеет единственное стационарное решение $x(t) \equiv 0$, которому соответствует фазовый график $\begin{cases} x = 0, \\ y = 0. \end{cases}$ — точка $O(0; 0)$, являющаяся точкой покоя.

Изобразим фазовую плоскость невырожденного уравнения (5.1).

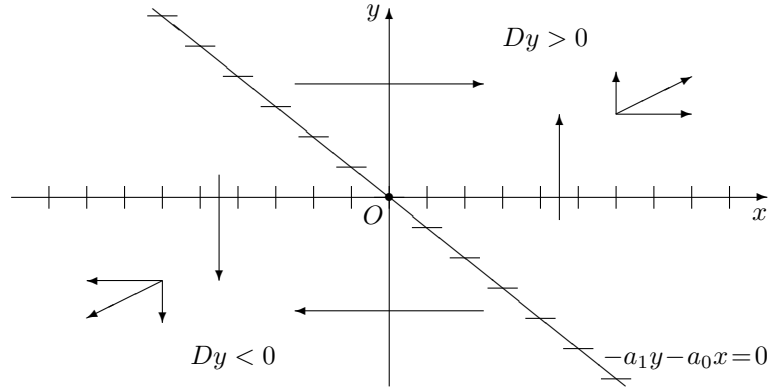


Рис. 5.1: Направление движения по фазовым графикам

Если рассмотреть точки верхней полуплоскости, то для них $y(t) > 0 \implies Dx(t) > 0$, т.е. $x(t)$ возрастает. Это означает, что в верхней полуплоскости абсциссы x точек фазовых графиков возрастают с ростом t . Аналогично в нижней полуплоскости $y(t) < 0 \implies Dx(t) < 0$, т.е. $x(t)$ убывает, а абсциссы x точек фазовых графиков убывают с ростом t .

Заменим t на $-t$. Тогда направление движения по фазовым графикам изменится на противоположное и, кроме того, поскольку $y(t) = \frac{dx(t)}{dt}$, то

$$y(-t) = \frac{dx(-t)}{d(-t)} = \frac{dx(-t)}{dt} \cdot \frac{dt}{d(-t)} = -1 \cdot \frac{dx(-t)}{dt} = -Dx(-t) = -y(t).$$

Это означает, что фазовые графики отразятся симметрично относительно Ox при замене t на $-t$.

Помолим, что произойдет с самим уравнением (5.1) при замене t на $-t$:

$$\begin{aligned} \frac{d^2x(-t)}{d(-t)^2} + a_1 \frac{d(-x)}{d(-t)} + a_0x(-t) = 0 &\iff \left[\frac{d^2x(-t)}{d(-t)^2} = \frac{d}{d(-t)} \left(\frac{dx(-t)}{d(-t)} \right) = \right. \\ &= -\frac{d}{dt} \left(-\frac{dx(-t)}{dt} \right) = -\frac{d^2x(-t)}{dt^2} \Big] \iff \frac{d^2x(-t)}{dt^2} - a_1 \frac{d(-x)}{dt} + a_0x(-t) = 0 \iff \\ &\iff D^2x - a_1Dx + a_0x = 0. \end{aligned}$$

Пример 14 Если мы знаем фазовые графики уравнения $D^2x + 2Dx + 2x = 0$, то фазовые графики уравнения $D^2x - 2Dx + 2x = 0$ получаются из них симметричным отражением относительно Ox и заменой направления движения на противоположное.

Поэтому далее, без ограничения общности, считаем, что $a_1 \geq 0$. Рассмотрим угловой коэффициент касательной к фазовым графикам:

$$y'_x = \frac{dy}{dx} = \frac{\frac{dy}{dt}}{\frac{dx}{dt}} = \frac{Dy}{Dx}.$$

Но сперва перепишем уравнение (5.1) с учётом $y = Dx$, $Dy = D^2x$:

$$Dy + a_1y + a_0x = 0 \iff Dy = -a_1y - a_0x.$$

Значит, угловой коэффициент касательной к фазовым графикам можно определить так:

$$y'_x = \frac{-a_1y - a_0x}{y}$$

Если $Dy = 0$, то получаем $-a_1y - a_0x = 0$ — уравнение прямой. На этой прямой угловой коэффициент касательных к фазовым графикам $y'_x = 0$ и, следовательно, все фазовые графики пересекают эту прямую с горизонтальной касательной.

Если $y \rightarrow 0$, то $y'_x = \infty$ и, следовательно, все фазовые графики пересекают прямую Ox с вертикальной касательной.

Замечание 8 Если t интерпретировать как время движения материальной точки, то фазовые графики можно понимать как траектории движения точки.

5.3 О графики

Если точки фазового графика $(x(t); y(t)) \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} (0; 0)$, то его называют O^+ фазовым графиком. Если точки фазового графика $(x(t); y(t)) \xrightarrow[t \rightarrow -\infty]{} (0; 0)$, то его называют O^- фазовым графиком. И наконец, если точки фазового графика $(x(t); y(t)) \xrightarrow[t \rightarrow \infty]{} (0; 0)$, то его называют O фазовым графиком. Другими словами, O фазовый график является как O^+ , так и O^- фазовым графиком.

Если дополнительно выполняется $\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{y(t)}{x(t)} = k$, то график называют kO^+ фазовым графиком. Аналогично определяются kO^- и kO фазовые графики. Направление k называют *исключительным направлением* (с этим направлением мы входим в начало координат, двигаясь по точкам kO^+ фазового графика).

Теорема 5.2 Если уравнение (5.1) имеет kO^\pm фазовые графики, что число k является собственным значением оператора L_2

Доказательство. Проведём для kO^+ графиков (для kO^- доказательство аналогично). Из условия следует, что

$$\begin{aligned} k &= \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{y(t)}{x(t)} = \left[\left(\frac{0}{0} \right), \text{ правило Лопиталя} \right] = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{Dy(t)}{Dx(t)} = \\ &= \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{-a_1y(t) - a_0x(t)}{y(t)} = -a_1 - a_0 \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{x(t)}{y(t)} = -a_1 - a_0 \frac{1}{k}. \end{aligned}$$

Значит, $k = -a_1 - a_0 \frac{1}{k} \implies k^2 + a_1 k + a_0 = 0 \implies k$ является собственным значением оператора L_2 , что и требовалось. \square

Следствие 5.2.1 Если уравнение (5.1) имеет kO^\pm фазовые графики, то оператор L_2 имеет действительное собственное значение.

Предположим, что уравнение (5.1) имеет kO фазовые графики. Посмотрим, будут ли лучи прямой $y = kx$ фазовыми графиками уравнения (5.1):

$$Dx = y = kx,$$

$$D^2x = Dy = D(kx) = kDx = k^2x,$$

$$D^2x + a_1 Dx + a_0 x = k^2x(t) + a_1 kx(t) + a_0 x(t) = x(t) (k^2 + a_1 k + a_0) = 0 \quad \forall x(t).$$

Это означает, что лучи прямой $y = kx$ являются фазовыми графиками уравнения (5.1). Отметим особо, что фазовыми графиками могут быть только **лучи** этой прямой (сама прямая не может быть фазовым графиком, поскольку она проходит через точку $O(0; 0)$, являющуюся фазовым графиком нулевого решения $x(t) \equiv 0$, и не совпадает с этой точкой).

5.4 Типы точек покоя

По-прежнему считаем, что $a_0 \neq 0$, $a_1 \geq 0$.

I. Седло¹. Предположим, что оператор L_2 имеет действительные собственные значения $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}$ разных знаков: $\nu_1 \nu_2 < 0$. Пусть для определённости $\nu_1 < 0$, $\nu_2 > 0$. По теореме Виета $a_0 = \nu_1 \nu_2$, поэтому $a_0 < 0$. Общее решение запишется в этом случае в виде $x(t) = C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}$, а его фазовые графики:

$$\begin{cases} x = C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}, \\ y = C_1 \nu_1 e^{\nu_1 t} + C_2 \nu_2 e^{\nu_2 t}. \end{cases}$$

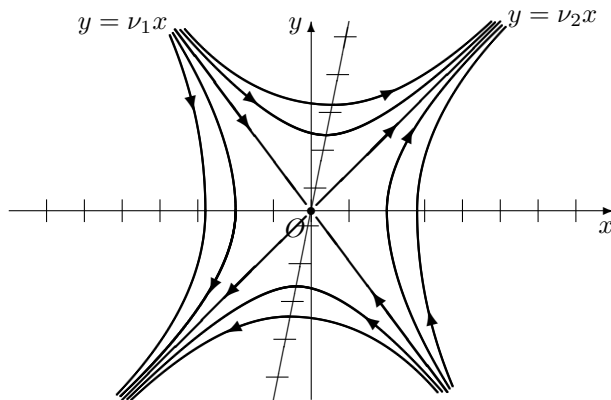


Рис. 5.2: Седло

¹ Название объясняется тем, что фазовые графики напоминают сечения гиперболического параболоида, в народе называемого седлом.

Отметим, что точки фазовых графиков решений не стремятся к точке $O(0; 0)$ при $t \rightarrow \pm\infty$, когда $C_1, C_2 \neq 0$.

Если же $C_1 \neq 0, C_2 = 0$, то точки фазовых графиков $\begin{cases} x = C_1 e^{\nu_1 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \\ y = C_1 \nu_1 e^{\nu_1 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \end{cases}$.

Из системы видно, что $y = \nu_1 x$. Это означает, что фазовые графики решений, удовлетворяющих условию $C_1 \neq 0, C_2 = 0$, есть $\nu_1 O^+$ фазовые графики, которые представляют собой лучи прямой $y = \nu_1 x$.

Аналогично для $C_1 = 0, C_2 \neq 0$: $\begin{cases} x = C_2 e^{\nu_2 t} \xrightarrow[t \rightarrow -\infty]{} 0 \\ y = C_2 \nu_2 e^{\nu_2 t} \xrightarrow[t \rightarrow -\infty]{} 0 \end{cases}$, $y = \nu_2 x$. Это опять-

таки означает, что фазовые графики решений, удовлетворяющих условию $C_1 = 0, C_2 \neq 0$, есть $\nu_2 O^-$ фазовые графики, которые представляют собой лучи прямой $y = \nu_2 x$.

Рассмотрим теперь прямую $-a_1 y - a_0 x = 0 \iff y = -\frac{a_0}{a_1} x, -\frac{a_0}{a_1} > 0$. Сравним её угловой коэффициент с угловым коэффициентом прямой $y = \nu_2 x$:

$$-\frac{a_0}{a_1} - \nu_2 = -\frac{\nu_1 \nu_2}{-(\nu_1 + \nu_2)} - \nu_2 = -\frac{\nu_2^2}{\nu_1 + \nu_2} = \frac{\nu_2^2}{a_1} > 0,$$

поэтому прямая $-a_1 y - a_0 x = 0$ лежит выше прямой $y = \nu_2 x$.

Рассмотрим поведение фазовых графиков на ∞ :

$$\begin{aligned} \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{y(t)}{x(t)} &= \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_1 \nu_1 e^{\nu_1 t} + C_2 \nu_2 e^{\nu_2 t}}{C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_1 \nu_1 e^{(\nu_1 - \nu_2)t} + C_2 \nu_2}{C_1 e^{(\nu_1 - \nu_2)t} + C_2} = [\nu_1 - \nu_2 < 0] = \nu_2, \\ \lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{y(t)}{x(t)} &= \lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{C_1 \nu_1 + C_2 \nu_2 e^{(\nu_2 - \nu_1)t}}{C_1 + C_2 e^{(\nu_2 - \nu_1)t}} = [\nu_2 - \nu_1 > 0] = \nu_1. \end{aligned}$$

Таким образом, при $t \rightarrow +\infty$ фазовые графики приближаются к лучам прямой $y = \nu_2 x$, а при $t \rightarrow -\infty$ — к лучам прямой $y = \nu_1 x$. Другими словами, фазовые графики всех решений начинаются от лучей прямой $y = \nu_1 x$ и заканчиваются на лучах прямой $y = \nu_2 x$.

Приведённые выше выкладки позволяют нам сделать эскиз фазовых графиков, как на рис. 5.2. Точка покоя O с таким расположением фазовых графиков называется *седлом*.

II. Узлы. Предположим, оператор L_2 имеет действительные собственные значения $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}$, но уже одного знака: $\nu_1 \nu_2 > 0$. Возможны два случая.

1) $\nu_1 \neq \nu_2$. Тогда $a_0 = \nu_1 \nu_2 > 0$. Мы знаем, что $-(\nu_1 + \nu_2) = a_1 \geq 0$, поэтому $\nu_1 < 0, \nu_2 < 0$. Пусть для определённости $\nu_1 < \nu_2 < 0$. Запишем общее решение $x(t) = C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}$ и координаты точек его фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \\ y = C_1 \nu_1 e^{\nu_1 t} + C_2 \nu_2 e^{\nu_2 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \end{cases}$$

Т.е. фазовые графики всех решений представляют собой O^+ фазовые графики.

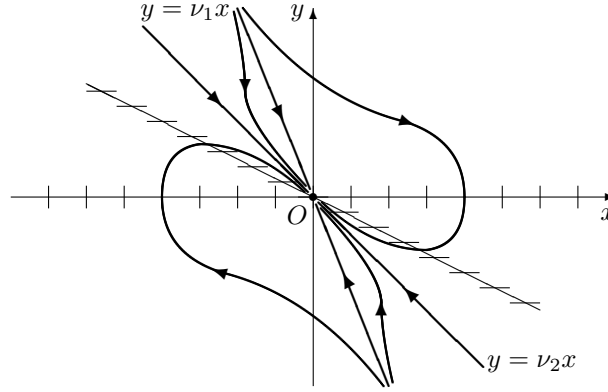


Рис. 5.3: Бикритический узел

Если $C_1 \neq 0$, $C_2 = 0$, то из системы получим, что $y = \nu_1 x$, а если $C_1 = 0$, $C_2 \neq 0$, то $y = \nu_2 x$. Поэтому имеем четыре лучевых графика — лучи прямых $y = \nu_1 x$ и $y = \nu_2 x$.

Прямая $-a_1 y - a_0 x = 0 \iff y = -\frac{a_0}{a_1} x$, $-\frac{a_0}{a_1} < 0$ имеет отрицательный наклон и (это нетрудно проверить) лежит ниже прямой $y = \nu_2 x$.

Рассмотрим поведение фазовых графиков на ∞ :

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{y(t)}{x(t)} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_1 \nu_1 e^{\nu_1 t} + C_2 \nu_2 e^{\nu_2 t}}{C_1 e^{\nu_1 t} + C_2 e^{\nu_2 t}} = \lim_{t \rightarrow +\infty} \frac{C_1 \nu_1 e^{(\nu_1 - \nu_2)t} + C_2 \nu_2}{C_1 e^{(\nu_1 - \nu_2)t} + C_2} = [\nu_1 - \nu_2 < 0] = \nu_2,$$

$$\lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{y(t)}{x(t)} = \lim_{t \rightarrow -\infty} \frac{C_1 \nu_1 + C_2 \nu_2 e^{(\nu_2 - \nu_1)t}}{C_1 + C_2 e^{(\nu_2 - \nu_1)t}} = [\nu_2 - \nu_1 > 0] = \nu_1.$$

Значит, фазовые графики всех решений имеют $\nu_2 O^+$ и $\nu_1 O^-$ направленность. Они начинаются от лучей прямой $y = \nu_1 x$ и входят в начало координат по направлению лучей прямой $y = \nu_2 x$.

Приведённые выше выкладки позволяют нам сделать эскиз фазовых графиков, как на рис. 5.3. Точка покоя O с таким расположением фазовых графиков называется *бикритическим узлом*.

2) $\nu_1 = \nu_2$. Как и ранее, $a_0 > 0$, $-\frac{a_1}{2} = \nu_1 < 0$. Общее решение запишется в виде $x(t) = (C_1 t + C_2) e^{\nu_1 t}$, а координаты точек его фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = (C_1 t + C_2) e^{\nu_1 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \\ y = C_1 e^{\nu_1 t} + (C_1 t + C_2) \nu_1 e^{\nu_1 t} \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0 \end{cases}$$

Т.е фазовые графики всех решений представляют собой O^+ фазовые графики.

Если $C_1 = 0$, $C_2 \neq 0$, то из системы получим $y = \nu_1 x$. Поэтому имеются два лучевых графика — лучи прямой $y = \nu_1 x$.

Прямая $-a_1 y - a_0 x = 0 \iff y = -\frac{a_0}{a_1} x$, $-\frac{a_0}{a_1} < 0$ имеет отрицательный наклон и (это нетрудно проверить) лежит ниже прямой $y = \nu_1 x$.

Рассмотрим поведение фазовых графиков на ∞ :

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{y(t)}{x(t)} = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{C_1 e^{\nu_1 t} + (C_1 t + C_2) \nu_1 e^{\nu_1 t}}{(C_1 t + C_2) e^{\nu_1 t}} = \lim_{t \rightarrow \infty} \left(\nu_1 + \frac{C_1}{C_1 t + C_2} \right) = \nu_1.$$

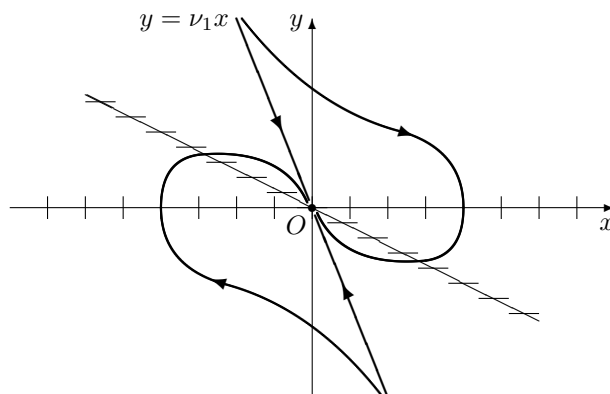


Рис. 5.4: Монокритический узел

Это значит, что фазовые графики всех решений имеют $\nu_1 O$ направленность. Они начинаются от лучей прямой $y = \nu_1 x$ и входят в начало координат по направлению тех же самых лучей.

Приведённые выше выкладки позволяют нам сделать эскиз фазовых графиков, как на рис. 5.4. Точка покоя O с таким расположением фазовых графиков называется *монокритическим узлом*.

III. Фокус. Центр. Предположим, оператор L_2 имеет комплексные собственные значения $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{C}$, $\nu_{1,2} = \lambda \pm i\mu$. Возможны два случая.

1) $\lambda \neq 0$. Тогда $0 \leq a_1 = -(\nu_1 + \nu_2) = -2\lambda$, т.е. $\lambda < 0$. Общее решение примет вид $x(t) = (C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t)e^{\lambda t}$, а координаты точек фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = (C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t)e^{\lambda t} \\ y = (-C_1 \mu \sin \mu t + C_2 \mu \cos \mu t + C_1 \lambda \cos \mu t + C_2 \lambda \sin \mu t)e^{\lambda t} \end{cases}$$

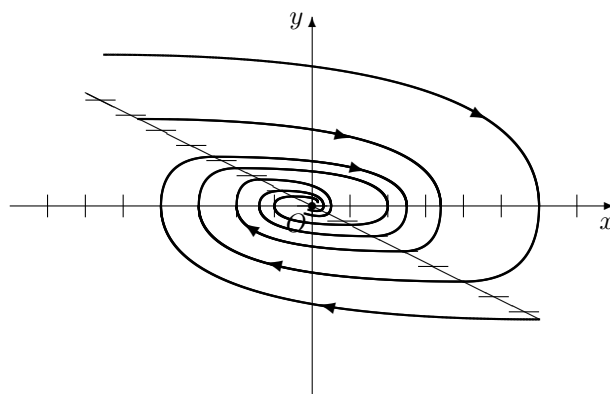


Рис. 5.5: Фокус

Поскольку $\lambda < 0$, точки фазовых графиков всех решений $(x; y) \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} (0; 0)$. Следовательно, фазовые графики всех решений являются O^+ графиками.

Так как $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{C}$, то лучевых графиков не будет. Прямая $-a_1y - a_0x = 0 \iff \iff y = -\frac{a_0}{a_1}x$, $a_0 = \nu_1\nu_2 = \lambda^2 + \mu^2 > 0$ имеет отрицательный наклон.

Можно заметить, что при $t \rightarrow +\infty$ отношение $\frac{y(t)}{x(t)}$ не имеет предела. Но при $t \rightarrow +\infty$ как x , так и y будут бесконечное число раз менять знак, по модулю стремясь к нулю. Поэтому фазовые графики в этом случае напоминают спираль (рис. 5.5). Точка покоя O с таким расположением фазовых графиков называется *фокусом*.

2) $\lambda = 0$. Общее решение примет вид $x(t) = C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t$, а координаты точек фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t \\ y = -C_1 \mu \sin \mu t + C_2 \mu \cos \mu t \end{cases}$$

Отсюда видим, что ни x ни y не стремятся к нулю ни при $t \rightarrow +\infty$, ни при $t \rightarrow -\infty$. Поскольку собственные значения комплексные, лучевых графиков не будет.

Ввиду того, что $a_1 = -(\nu_1 + \nu_2) = -2\lambda = 0$, прямая $-a_1y - a_0x = 0$ перейдёт в прямую $x = 0$.

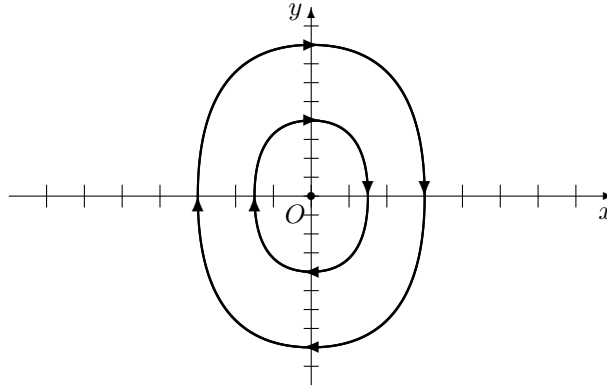


Рис. 5.6: Центр

Отношение $\frac{y(t)}{x(t)}$ не имеет предела при $t \rightarrow \pm\infty$. Но заметим, что

$$\begin{aligned} x^2 + \frac{y^2}{\mu^2} &= (C_1 \cos \mu t + C_2 \sin \mu t)^2 + (-C_1 \sin \mu t + C_2 \cos \mu t)^2 = \\ &= C_1^2(\cos^2 \mu t + \sin^2 \mu t) + C_2^2(\sin^2 \mu t + \cos^2 \mu t) + 2C_1C_2 \cos \mu t \sin \mu t - 2C_1C_2 \sin \mu t \cos \mu t = \\ &= C_1^2 + C_2^2. \end{aligned}$$

Поэтому фазовые графики всех решений представляются собой эллипсы с осями симметрии Ox и Oy (рис. 5.6). Точка покоя O с таким расположением фазовых графиков называется *центром*.

Напомним, что фазовые графики уравнения $D^2x - a_1Dx + a_0x = 0$ получаются из фазовых графиков уравнения $D^2x + a_1Dx + a_0x = 0$ ($a_1 \geq 0$, $a_0 \neq 0$) симметричным отражением относительно прямой Ox и сменой направления движения

на противоположное. Ясно, что при этих преобразованиях тип точки покоя сохраняется. Таким образом, приведённые в этом параграфе рассуждения доказывают теорему:

Теорема 5.3 (о классификации точек покоя невырожденного ОСтЛУ–2)

Тип точки покоя невырожденного однородного СтЛУ–2 $D^2x + a_1Dx + a_0x = 0$ полностью определяется собственными значениями ν_1, ν_2 оператора L_2 , а именно:

1. $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}, \nu_1\nu_2 < 0$ (разного знака) — седло.
2. $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{R}, \nu_1\nu_2 > 0$ (одного знака):
 - (a) $\nu_1 \neq \nu_2$ — бикритический узел.
 - (b) $\nu_1 = \nu_2$ — монокритический узел.
3. $\nu_1, \nu_2 \in \mathbb{C}, \nu_{1,2} = \lambda \pm i\mu$:
 - (a) $\lambda \neq 0$ — фокус.
 - (b) $\lambda = 0$ — центр.

5.5 Прямая покоя

Теперь рассмотрим вырожденное СтЛУ–2 ($a_0 = 0, a_1 \geq 0$):

$$D^2x + a_1Dx = 0$$

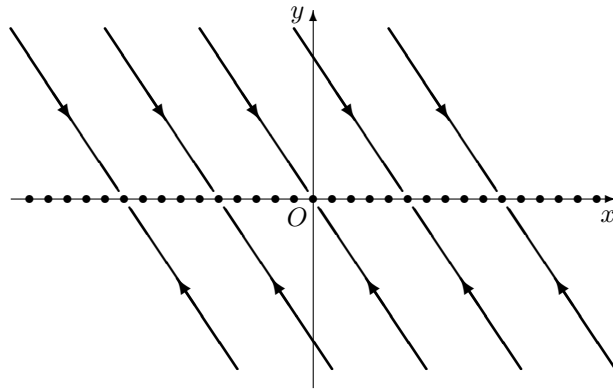
Оно допускает множество стационарных решений $x(t) \equiv C, C \in \mathbb{R}$, фазовые графики которых в совокупности есть не что иное, как прямая Ox : $\begin{cases} x = C, \\ y = 0. \end{cases}$ Иначе говоря, прямая Ox вся сплошь состоит из точек покоя. Поэтому она является *прямой покоя*.

Рассмотрим фазовые графики нестационарных решений. Характеристическое уравнение $\nu^2 + a_1\nu = 0$ имеет корень $\nu_2 = 0$. В зависимости от значения другого корня ν_1 выделяют случаи:

1) $\nu_1 \neq 0, \nu_2 = 0$. Тогда $0 \leq a_1 = -(\nu_1 + \nu_2) = -\nu_1, \nu_1 < 0$. Общее решение запишется в виде $x(t) = C_1e^{\nu_1 t} + C_2$, а координаты точек фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = C_1e^{\nu_1 t} + C_2, \\ y = C_1\nu_1e^{\nu_1 t}. \end{cases}$$

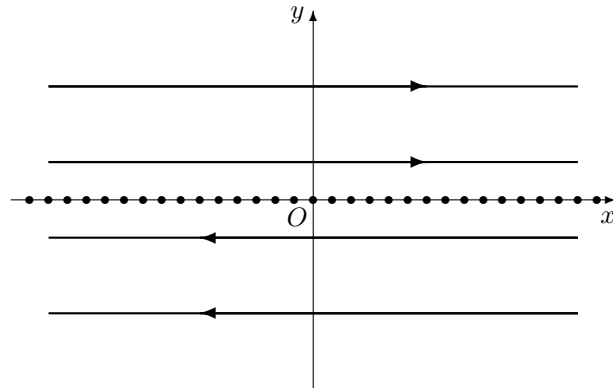
Отсюда видим, что $y \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0$ а также $y = \nu_1 C_1 e^{\nu_1 t} = \nu_1(x - C_2)$. Поэтому фазовые графики нестационарных решений — это лучи прямых $y = \nu_1(x - C_2)$ (рис. 5.7).

Рис. 5.7: Прямая покоя, $\nu_1 \neq 0$

2) $\nu_1 = \nu_2 = 0$. Исходное уравнение примет вид $D^2x = 0$, его общее решение $x(t) = C_1t + C_2$, координаты точек фазовых графиков:

$$\begin{cases} x = C_1t + C_2, \\ y = C_1. \end{cases}$$

Понятно, что ни x , ни y не стремятся к нулю при $t \rightarrow \pm\infty$. Из системы видно, что фазовые графики есть прямые, параллельные прямой Ox (рис. 5.8).

Рис. 5.8: Прямая покоя, $\nu_1 = 0$

Тема 6

Исследование стационарных линейных уравнений n -го порядка

Будем рассматривать неоднородное и соответствующее ему однородное уравнения:

$$L_n x = f(t), \quad t \in \mathcal{I} \quad (6.1)$$

$$L_n x = 0, \quad (6.2)$$

где $L_n = D^n + a_{n-1}D^{n-1} + \dots + a_1D + a_0D^0$, $a_k \in \mathbb{R}$. При этом будем предполагать, что функция $f(t)$ непрерывна на промежутке \mathcal{I} .

6.1 Интегральная непрерывность

Пусть $\varphi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ — базис пространства решений однородного уравнения (6.2), нормированный в точке $t = 0$.

Рассмотрим следующую задачу Коши:

$$\begin{aligned} L_n x &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \quad s \in \mathcal{I} \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k, \quad \xi_k \in \mathbb{R}, \quad k = \overline{0, n-1}. \end{aligned} \quad (6.3)$$

На основании ТОР для неоднородного СтЛУ— n существует и единственно решение этой задачи, которое определяется по формуле

$$x(t, \xi) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s) + x^*(t),$$

где $x^*(t) = \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau$ — частное решение неоднородного уравнения (6.2), а через ξ обозначен вектор $\xi = (\xi_0, \xi_1, \dots, \xi_{n-1})$.

Наряду с задачей (6.3) рассмотрим ещё одну задачу Коши:

$$\begin{aligned} L_n x &= f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \quad s \in \mathcal{I} \\ D^k x|_{t=s} &= \xi_k + \Delta \xi_k, \quad \xi_k, \Delta \xi_k \in \mathbb{R}, \quad k = \overline{0, n-1}. \end{aligned} \quad (6.4)$$

В силу всё той же ТОР, задача (6.4) однозначно разрешима и её решение определяется по формуле

$$x(t, \xi + \Delta\xi) = \sum_{k=0}^{n-1} (\xi_k + \Delta\xi_k) \varphi_k(t-s) + x^*(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s) + \sum_{k=0}^{n-1} \Delta\xi_k \varphi_k(t-s) + x^*(t),$$

где $x^*(t) = \int_s^t \varphi_{n-1}(t-\tau) f(\tau) d\tau$ — частное решение неоднородного уравнения (6.2), а $\xi + \Delta\xi = (\xi_0 + \Delta\xi_0, \xi_1 + \Delta\xi_1, \dots, \xi_{n-1} + \Delta\xi_{n-1})$.

Числа $\Delta\xi_k(t)$, $k = \overline{0, n-1}$ называют *возмущениями* начальных значений ξ_k . Соответственно задачу Коши (6.4) называют *возмущённой* задачей Коши, а задачу (6.3) — *невозмущённой* задачей Коши.

Отклонением решений возмущённой и невозмущённой задач Коши называют функцию

$$\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t, \xi + \Delta\xi) - D^j x(t, \xi)| \quad (6.5)$$

Подсчитаем его несколько иначе:

$$\begin{aligned} D^j x(t, \xi) &= D^j \left(\sum_{k=0}^{n-1} \xi_k \varphi_k(t-s) + x^*(t) \right) = \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k D^j \varphi_k(t-s) + D^j x^*(t), \\ D^j x(t, \xi + \Delta\xi) &= \sum_{k=0}^{n-1} \xi_k D^j \varphi_k(t-s) + \sum_{k=0}^{n-1} \Delta\xi_k D^j \varphi_k(t-s) + D^j x^*(t). \\ \rho(t, \Delta\xi) &= \sum_{j=0}^{n-1} \left| \sum_{k=0}^{n-1} \Delta\xi_k D^j \varphi_k(t-s) \right| \end{aligned} \quad (6.6)$$

Замечание 9 Из формулы (6.6) следует, что отклонение ρ не зависит от начальных значений ξ_k и неоднородности $f(t)$, а зависит лишь от возмущений $\Delta\xi_k$ и оператора L_n . Поэтому при изучении отклонения возмущённой и невозмущённой задач Коши для уравнения (6.1) можно рассматривать уравнение (6.2), помня, что $f(t) \in C(\mathcal{J})$.

Говорят, что решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) *непрерывно зависит от ξ_k* на промежутке \mathcal{J} , если $\forall \epsilon > 0 \exists \delta_\epsilon > 0, \forall t \in \mathcal{J}, \forall \Delta\xi_k \in \mathbb{R}, k = \overline{0, n-1}$

$$\text{из выполнения } |\Delta\xi_0| + |\Delta\xi_1| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}| \leq \delta_\epsilon \implies \rho(t, \Delta\xi) \leq \epsilon.$$

Если решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) непрерывно зависит от начальных значений ξ_k на любом компактном множестве $\mathcal{J}_1 \subset \mathcal{J}$, то его называют *интегрально непрерывным* на \mathcal{J} .

Теорема 6.1 Пусть функция $f(t)$ непрерывна на \mathcal{J} . Тогда любое решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) интегрально непрерывно на промежутке \mathcal{J} .

Доказательство. Рассмотрим некоторое решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) и произвольный компакт $J_1 = [a; b] \subset J$ и покажем, что это решение непрерывно зависит от начальных значений ξ_k на J_1 .

Все функции $D^j \varphi_k(t - s)$, $k, j = \overline{0, n-1}$ являются квазимногочленами, а по-сему каждая из них непрерывна на отрезке J_1 . Тогда по теореме Вейерштрасса каждая функция $D^j \varphi_k(t - s)$ достигает на отрезке J_1 своего наибольшего значения $M_{j,k}$. Выбирая из чисел $M_{j,k}$ самое большое число M , получим, что существует константа $M = M_{[a;b]}$, зависящая лишь от отрезка $J_1 = [a; b]$, такая, что

$$|D^j \varphi_k(t - s)| \leq M \quad \forall t \in J_1, \quad \forall k, j = \overline{0, n-1}.$$

Зададимся произвольным $\epsilon > 0$ и оценим величину отклонения ρ :

$$\begin{aligned} \rho(t, \xi) &= \sum_{j=0}^{n-1} \left| \sum_{k=0}^{n-1} \Delta \xi_k D^j \varphi_k(t - s) \right| \leq \sum_{j=0}^{n-1} \sum_{k=0}^{n-1} |\Delta \xi_k| |D^j \varphi_k(t - s)| \leq \\ &\leq \sum_{j=0}^{n-1} \sum_{k=0}^{n-1} |\Delta \xi_k| \cdot M = M \sum_{j=0}^{n-1} (|\Delta \xi_0| + |\Delta \xi_1| + \dots + |\Delta \xi_{n-1}|) = \\ &= nM(|\Delta \xi_0| + |\Delta \xi_1| + \dots + |\Delta \xi_{n-1}|). \end{aligned}$$

Видим, что $\rho(t, \xi) \leq \epsilon$, если $|\Delta \xi_0| + |\Delta \xi_1| + \dots + |\Delta \xi_{n-1}| \leq \frac{\epsilon}{nM}$. Выбрав в качестве $\delta_\epsilon := \frac{\epsilon}{nM}$, получим:

$$\forall \epsilon > 0 \quad \exists \delta_\epsilon > 0, \quad \forall t \in J_1 \quad |\Delta \xi_0| + |\Delta \xi_1| + \dots + |\Delta \xi_{n-1}| \leq \delta_\epsilon \implies \rho(t, \Delta \xi) \leq \epsilon,$$

что и означает непрерывную зависимость решения $x(t, \xi)$ от начальных значений ξ_k на J_1 . Так как отрезок $J_1 \subset J$ выбирался произвольным образом, то по определению решение $x(t, \xi)$ интегрально непрерывно на J , что и требовалось. \square

Замечание 10 Из интегральной непрерывности решения на промежутке J не следует его непрерывная зависимость от ξ_k на J .

6.2 Устойчивость по Ляпунову

С этого момента считаем, что $J = [s; +\infty)$.

Говорят, что решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) *устойчиво по Ляпунову в положительном направлении* (или просто *устойчиво по Ляпунову*), если $\forall \epsilon > 0 \quad \exists \delta_\epsilon > 0, \quad \forall t \geq s, \quad \forall \Delta \xi_k \in \mathbb{R}, \quad k = \overline{0, n-1}$

$$\text{из выполнения } |\Delta \xi_0| + |\Delta \xi_1| + \dots + |\Delta \xi_{n-1}| \leq \delta_\epsilon \implies \rho(t, \Delta \xi) \leq \epsilon.$$

Другими словами, решение устойчиво по Ляпунову, если оно непрерывно зависит от начальных значений ξ_k на полуоси $J = [s; +\infty)$.

Так как отклонение ρ не зависит от ξ_k , то из устойчивости одного из решений уравнения (6.1) следует устойчивость всех решений уравнения (6.1) (и, очевидно,

наоборот: если все решения уравнения (6.1) устойчивы, то и данное нам конкретное решение этого уравнения тоже устойчиво). В этом случае имеет смысл говорить уже об *устойчивости самого уравнения* (6.1). А поскольку, отклонение ρ также не зависит от неоднородности $f(t)$, то исследование устойчивости неоднородного уравнения (6.1) можно заменить на исследование устойчивости однородного уравнения (6.2) (помня, что $f(t)$ непрерывна на J). Таким образом, имеет место следующая схема:

$$\begin{array}{ccccc} \text{Устойчивость} & & \text{Устойчивости} & & \text{Устойчивости} \\ \text{неоднородного} & \Longleftrightarrow & \text{однородного} & \Longleftrightarrow & \text{нулевого решения} \\ \text{уравнения (6.1)} & & \text{уравнения (6.2)} & & \text{уравнения (6.2)} \end{array}$$

которой мы будем пользоваться при доказательстве теорем.

Многочлен $\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0$ называют *ляпуновским*, если действительные части всех его корней неположительны ($\operatorname{Re} \nu_i \leq 0 \quad \forall i = \overline{1, n}$), а те корни ν_k , для которых $\operatorname{Re} \nu_k = 0$, являются однократными ($n_k = 1$).

Теорема 6.2 (Критерий устойчивости по Ляпунову) *Для устойчивости уравнения (6.1) необходимо и достаточно, чтобы характеристический многочлен оператора L_n был ляпуновским.*

Доказательство:

НЕОБХОДИМОСТЬ. Пусть уравнение (6.1) устойчиво. Тогда устойчиво нулевое решение $x(t, \bar{0}) \equiv 0$ уравнения (6.2). Рассмотрим отклонение

$$\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t, \bar{0} + \Delta\xi) - D^j x(t, \bar{0})| = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t, \Delta\xi)| = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)|,$$

где $x(t) = x(t, \Delta\xi) = \sum_{k=0}^{n-1} \Delta\xi_k \varphi_k(t-s)$ — решение возмущённой задачи Коши для уравнения (6.2).

Если выписать общее решение уравнения (6.2), то при произвольных постоянных C_k будут стоять функции $\psi_k(t)$, образующие базис. Поэтому каждая из функций $\varphi_k(t-s)$ линейно выражается через базисные функции $\psi_j(t)$:

$$\varphi_k(t-s) = \alpha_{0k}\psi_0(t) + \alpha_{1k}\psi_1(t) + \dots + \alpha_{n-1k}\psi_{n-1}(t) \quad k = \overline{0, n-1}.$$

Тогда матрица $A = (a_{ij})$ будет матрицей перехода от базиса $\psi_k(t)$ к базису $\varphi_k(t-s)$. Она постоянна и зависит лишь от оператора L_n .

Докажем утверждение от противного:

1. Предположим, что имеется собственное значение, скажем, $\nu_0 = \lambda_0 + i\mu_0$ такое, что $\operatorname{Re} \nu_0 = \lambda_0 > 0$. Тогда в общем решении будет присутствовать слагаемое вида $e^{\lambda_0 t}(A(t) \cos \mu_0 t + B(t) \sin \mu_0 t)$, где $A(t), B(t)$ — многочлены с произвольными коэффициентами одинаковой степени (если $\nu_0 \in \mathbb{R}$, то слагаемое

примет вид $e^{\lambda_0 t} A(t)$ — частный случай при $\mu_0 = 0$). Подберем значения произвольных постоянных C_0, C_1, \dots, C_{n-1} так, чтобы коэффициенты многочленов $A(t), B(t)$ были положительными, а все остальные произвольные постоянные равнялись нулю. Получим частное решение $x(t) = e^{\lambda_0 t}(A(t) \cos \mu_0 t + B(t) \sin \mu_0 t)$. Поскольку $\cos \mu_0 t$ и $\sin \mu_0 t$ не обращаются одновременно в нуль, то с учётом $\lambda_0 > 0$ получим: $|x(t)| \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} +\infty$. С другой стороны, это частное решение $x(t)$ будет решением некоторой возмущённой задачи Коши, т.е. $\exists \Delta\xi, x(t) = \sum_{k=0}^{n-1} \Delta\xi_k \varphi_k(t-s)$. Тогда вектор $C = (C_0, C_1, \dots, C_{n-1})^T$ — координатный столбец $x(t)$ в базисе $\psi_k(t)$, а $\Delta\xi$ — координатный столбец $x(t)$ в базисе $\varphi_k(t-s)$. Значит, $\Delta\xi = AC$ и по свойствам октаэдрической нормы:

$$|\Delta\xi_0| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}| = \|\Delta\xi\|_o = \|AC\|_o \leq \underbrace{\|A\|_I}_=M=\text{const} \|C\|_o = M(|C_0| + \dots + |C_{n-1}|)$$

Поэтому, сделав ненулевые C_k достаточно малыми, мы получим достаточно малое значение $\|\Delta\xi\|_o$. Отсюда можно сделать вывод, что найдётся вектор $\Delta\xi$ такой, что значение $|\Delta\xi_0| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}|$ достаточно мало, но отклонение $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)| \geq |x(t)| \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} +\infty$ — противоречие с устойчивостью нулевого решения. Следовательно, действительные части всех собственных значений неположительны.

2. Пусть имеется собственное значение, скажем, ν_0 такое, что $\text{Re } \nu_0 = 0$ и его кратность $n_0 > 1$. Тогда в общем решении будет присутствовать слагаемое вида $A(t) \cos \mu_0 t + B(t) \sin \mu_0 t$, где $A(t), B(t)$ — многочлены с произвольными коэффициентами одинаковой степени > 0 (если $\nu_0 = 0$, то слагаемое примет вид $A(t)$). Подберем значения произвольных постоянных C_0, C_1, \dots, C_{n-1} так, чтобы коэффициенты многочленов $A(t), B(t)$ были положительными, а все остальные произвольные постоянные равнялись нулю. Получим частное решение $x(t) = A(t) \cos \mu_0 t + B(t) \sin \mu_0 t$. Поскольку $\cos \mu_0 t$ и $\sin \mu_0 t$ не обращаются одновременно в нуль, а степень многочленов ≥ 1 , то $|x(t)| \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} +\infty$.

Аналогично предыдущему пункту, получаем, что найдётся вектор $\Delta\xi$ такой, что значение $|\Delta\xi_0| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}|$ достаточно мало, но отклонение $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)| \geq |x(t)| \xrightarrow{t \rightarrow +\infty} +\infty$ — противоречие с устойчивостью нулевого решения.

Полученные противоречия доказывают, что характеристический многочлен ляпуновский.

ДОСТАТОЧНОСТЬ. Дано, что характеристический многочлен ляпуновский. Докажем устойчивость нулевого решения уравнения (6.2). В доказательстве необходимости было показано, что $\Delta\xi = AC$ и за счёт малости $\|C\|_o$ достигается малость $\|\Delta\xi\|_o$. Но матрица A невырождена (как матрица перехода от базиса к базису), а посему верно и обратное: $C = A^{-1}\Delta\xi$ и за счёт малости $\|\Delta\xi\|_o$ можно добиться малости $\|C\|_o$.

Тем собственным значениям ν_k , для которых $\operatorname{Re} \nu_k < 0$, в общем решении будут соответствовать слагаемые, связанные с экспонентой в отрицательной степени. Поэтому все такие слагаемые, а также и их производные, стремятся к нулю при $t \rightarrow +\infty$. А значит, при всех достаточно больших t сумма модулей этих слагаемых и их производных будет меньше любого наперёд заданного ϵ .

Тем однократным собственным значениям ν_k , для которых $\operatorname{Re} \nu_k = 0$ в общем решении будут соответствовать слагаемые вида $C_i \cos \mu t + C_{i+1} \sin \mu t$ или просто C_i . Все эти слагаемые, а также их производные, по модулю ограничены числом $2\tilde{C}$, где \tilde{C} — наибольшее из чисел $|C_k|$. Как было отмечено выше, за счёт малости $|\Delta\xi_0| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}|$ можно добиться малости числа $|C_0| + \dots + |C_{n-1}|$, а значит, и числа \tilde{C} . Поэтому для всех векторов $\Delta\xi$ с достаточно малой суммой $|\Delta\xi_0| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}|$, сумма модулей всех слагаемых, отвечающих собственным значениям ν_k , а также их производных будет меньше любого наперёд заданного ϵ .

Итак, если характеристический многочлен ляпуновский, то для любого наперёд заданного ϵ при всех достаточно больших t , для всех векторов $\Delta\xi$ с достаточно малой суммой $|\Delta\xi_0| + |\Delta\xi_1| + \dots + |\Delta\xi_{n-1}|$, будет выполняться неравенство $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)| \leq 2\epsilon$. Это как раз означает, что нулевое решение уравнения (6.2) устойчиво, что и требовалось.

Теорема доказана. \square

Теорема 6.3 (Необходимое условие устойчивости по Ляпунову) Для устойчивости уравнения (6.1) необходимо, чтобы все коэффициенты оператора L_n были неотрицательными.

Доказательство. Предположим, что уравнение (6.1) устойчиво. Тогда характеристический многочлен оператора L_n будет ляпуновским. Это значит, что каждое собственное значение принимает один из следующих видов:

Вид собственного значения	Его кратность
$\nu_1 \in \mathbb{R}, \nu_1 < 0$	$n_1 \in \mathbb{N}$
$\nu_2 = \lambda + i\mu, \lambda < 0$ $\nu_3 = \lambda - i\mu$	$n_2 = n_3 = n_{2,3} \in \mathbb{N}$
$\nu_4 = 0$	$n_4 = 1$
$\nu_5 = i\beta,$ $\nu_6 = -i\beta$	$n_5 = n_6 = n_{5,6} = 1$

Следовательно, в разложении характеристического многочлена на простые множители будут присутствовать множители видов: $(\nu - \nu_1)^{n_1}$, $(\nu - \nu_2)^{n_{2,3}}(\nu - \nu_3)^{n_{2,3}}$, ν , $(\nu - \nu_5)(\nu - \nu_6)$. Заметим, что:

$$\begin{aligned}
 (\nu - \nu_1)^{n_1} &= (\nu + \underbrace{(-\nu_1)}_{>0})^{n_1} \\
 (\nu - \nu_2)^{n_{2,3}}(\nu - \nu_3)^{n_{2,3}} &= (((\nu - \lambda) - i\mu)((\nu - \lambda) + i\mu))^{n_{2,3}} = (\nu^2 \underbrace{- 2\lambda\nu + \lambda^2 + \mu^2}_{>0})^{n_{2,3}} \\
 (\nu - \nu_5)(\nu - \nu_6) &= (\nu - i\beta)(\nu + i\beta) = \nu^2 + \beta^2
 \end{aligned}$$

Поэтому при раскрытии скобок внутри этих множителей отрицательные коэффициенты не появятся. Тогда, перемножая все множители, раскрывая скобки, мы получим характеристический многочлен, в котором также не будет отрицательных коэффициентов, что и требовалось. \square

Эта теорема позволяет быстро дать отрицательный ответ на вопрос устойчивости некоторых уравнений.

Пример 15 Уравнение $D^3x - 8D^2x + 4Dx + x = 0$ неустойчиво по Ляпунову.

6.3 Асимптотическая устойчивость

Говорят, что решение $x(t, \xi)$ уравнения (6.1) *асимптотически устойчиво* на $J = [s; +\infty)$, если:

1. Оно устойчиво по Ляпунову.
2. При достаточно малых $\Delta\xi_k$ отклонение $\rho(t, \Delta\xi) \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0$.

Так как отклонение ρ не зависит от ξ_k , то из асимптотической устойчивости одного из решений уравнения (6.1) следует асимптотическая устойчивость всех решений уравнения (6.1) (и, очевидно, наоборот: если все решения уравнения (6.1) асимптотически устойчивы, то и данное нам конкретное решение этого уравнения тоже асимптотически устойчиво). В этом случае имеет смысл говорить уже об *асимптотической устойчивости самого уравнения* (6.1). А поскольку, отклонение ρ также не зависит от неоднородности $f(t)$, то исследование асимптотической устойчивости неоднородного уравнения (6.1) можно заменить на исследование асимптотической устойчивости однородного уравнения (6.2) (помня, что $f(t)$ непрерывна на J). Поэтому доказательства теорем будем вести по той же схеме, что и для обычной устойчивости.

Многочлен $\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0$ называют *гурвицевым*, если действительные части всех его корней отрицательны ($\operatorname{Re} \nu_i < 0 \quad \forall i = \overline{1, n}$).

Теорема 6.4 (Критерий асимптотической устойчивости) Для асимптотической устойчивости уравнения (6.1) необходимо и достаточно, чтобы характеристический многочлен оператора L_n был гурвицевым.

Доказательство:

НЕОБХОДИМОСТЬ. Дано, что уравнение (6.1) асимптотически устойчиво. Значит, оно устойчиво по Ляпунову и, следовательно, характеристический многочлен оператора L_n ляпуновский. От противного: пусть он не гурвицев, т.е. найдутся однократные собственные значения, скажем, ν_1, ν_2 такие, что $\nu_1 = i\beta$, $\nu_2 = -i\beta$ (или однократное собственное значение $\nu_0 = 0$). Докажем, что отклонение нулевого решения уравнения (6.2) $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t, \Delta\xi)| = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)|$ не стремится

к нулю при $t \rightarrow +\infty$. Тем самым получим противоречие с асимптотической устойчивостью нулевого решения уравнения (6.2).

Так как оператор L_n имеет описанные выше собственные значения ν_1, ν_2 (собственное значение ν_0), то в общем решении будет фигурировать слагаемое вида $C_i \cos \beta t + C_{i+1} \sin \beta t$ (или слагаемое C_i). Тогда, присвоив оставшимся произвольным постоянным нулевые значения, получим частное решение $x(t) = C_i \cos \beta t + C_{i+1} \sin \beta t$ (или $x(t) = C_i$). Оно будет решением некоторой возмущённой задачи Коши: $x(t) = x(t, \Delta\xi)$, и за счёт малости $\Delta\xi_k$ мы сможем добиться того, чтобы C_i, C_{i+1} были достаточно малыми (почему? — см. теорему 6.2). При этом, очевидно, отклонение $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)|$ не стремится к нулю при $t \rightarrow +\infty$ — противоречие.

ДОСТАТОЧНОСТЬ. Дано, что характеристический многочлен гурвицев. Значит, он и ляпуновский, и уравнение (6.1) устойчиво по Ляпунову. Поскольку характеристический многочлен гурвицев, то действительная часть каждого собственного значения отрицательна, и этому значению в общем решении уравнения (6.2) будет соответствовать слагаемое, связанное с экспонентой в отрицательной степени. Поэтому все такие слагаемые, а также их производные, стремятся к нулю при $t \rightarrow +\infty$, что влечёт $\rho(t, \Delta\xi) = \sum_{j=0}^{n-1} |D^j x(t)| \xrightarrow[t \rightarrow +\infty]{} 0$. Это означает асимптотическую устойчивость нулевого решения уравнения (6.2), а вслед за ним и асимптотическую устойчивость уравнения (6.2), что и требовалось.

Теорема доказана. \square

Теорема 6.5 (Необходимое условие асимптотической устойчивости)

Для асимптотической устойчивости уравнения (6.1) необходимо, чтобы все коэффициенты оператора L_n были положительными.

Доказательство. Предположим, что уравнение (6.1) асимптотически устойчиво. Тогда характеристический многочлен оператора L_n будет гурвицевым. Это значит, что каждое собственное значение принимает один из двух видов:

Вид собственного значения	Его кратность
$\nu_1 \in \mathbb{R}, \nu_1 < 0$	$n_1 \in \mathbb{N}$
$\nu_2 = \lambda + i\mu, \nu_3 = \lambda - i\mu, \lambda < 0$	$n_2 = n_3 = n_{2,3} \in \mathbb{N}$

Следовательно, в разложении характеристического многочлена на простые множители будут присутствовать множители видов: $(\nu - \nu_1)^{n_1}, (\nu - \nu_2)^{n_{2,3}}(\nu - \nu_3)^{n_{2,3}}$. Заметим, что:

$$(\nu - \nu_1)^{n_1} = (\nu + \underbrace{(-\nu_1)}_{>0})^{n_1}$$

$$(\nu - \nu_2)^{n_{2,3}}(\nu - \nu_3)^{n_{2,3}} = (((\nu - \lambda) - i\mu)((\nu - \lambda) + i\mu))^{n_{2,3}} = (\underbrace{\nu^2 - 2\lambda\nu + \lambda^2 + \mu^2}_{>0})^{n_{2,3}}$$

Поэтому при раскрытии скобок внутри этих множителей получатся многочлены со строго положительными коэффициентами (при каждой степени ν будет положительный коэффициент). Тогда, перемножая все множители, раскрывая скобки, мы получим характеристический многочлен, в котором все коэффициенты положительны, что и требовалось. \square

Гурвицеаном многочлена $\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0$ называют определитель n -го порядка следующего вида:

$$\begin{vmatrix} a_{n-1} & 1 & 0 & 0 & \dots & 0 \\ a_{n-3} & a_{n-2} & a_{n-1} & 1 & \dots & 0 \\ a_{n-5} & a_{n-4} & a_{n-3} & a_{n-2} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n-(2n-1)} & a_{n-(2n-2)} & a_{n-(2n-3)} & a_{n-(2n-4)} & \dots & a_0 \end{vmatrix}$$

где, если $j < 0$, то $a_j = 0$.

Теорема 6.6 (Критерий Гурвица) *Многочлен $\nu^n + a_{n-1}\nu^{n-1} + \dots + a_1\nu + a_0$ является гурвицевым тогда и только тогда, когда все главные миноры его гурвицеана, окаймляющие a_{n-1} , строго положительны.*

Приводим его без доказательства (оно есть, например, в книге Б.П.Демидовича „Лекции по математической теории устойчивости“).

Замечание 11 *Кроме устойчивости (асимптотической устойчивости) в положительном направлении можно рассматривать и устойчивость (асимптотическую устойчивость) в отрицательном направлении. Все теоремы остаются в силе и для устойчивости в отрицательном направлении с тем лишь отличием, что знаки действительных частей и коэффициентов меняются на противоположные. Кроме того можно определить двустороннюю устойчивость как устойчивость одновременно в двух направлениях: положительном и отрицательном. Из критериев устойчивости в положительном и отрицательном направлениях следует:*

Теорема 6.7 (Критерий двусторонней устойчивости) *Для двусторонней устойчивости уравнения (6.1) необходимо и достаточно, чтобы все собственные значения были однократными, а их действительные части равнялись нулю.*

В этом случае все решения уравнения (6.2) представляют собой квазипериодические функции.

Линейные векторные уравнения со стационарным оператором (СтЛВУ)

Стационарной системой размерности n в нормальной дифференциальной форме называется система следующего вида:

где $f_k(t)$ — неоднородности, a_{kj} — коэффициенты системы.

Решением системы (7.1) называют совокупность функций $x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)$, определённых на промежутке \mathcal{J} , дифференцируемых на \mathcal{J} и обращающих каждое уравнение системы (7.1) в тождество на \mathcal{J} .

Введём в рассмотрение матрицы:

Теперь перепишем систему (7.1) в векторном виде:

67

2. Пусть матрица A нижнетреугольная:

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & 0 & \dots & 0 \\ a_{21} & a_{22} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1} & a_{n2} & \dots & a_{nn} \end{pmatrix}$$

Координатная форма записи уравнения (7.2) примет вид

$$\begin{cases} Dx_1 = a_{11}x_1 + f_1(t), \\ Dx_2 = a_{21}x_1 + a_{22}x_2 + f_2(t), \\ \dots \\ Dx_n = a_{n1}x_1 + a_{n2}x_2 + \dots + a_{nn}x_n + f_n(t). \end{cases}$$

В этом случае полученная система интегрируется последовательно, начиная с первого уравнения.

Случай верхнетреугольной матрицы аналогичен, только интегрирование следует начинать не с первого уравнения, а с последнего.

Теорема 7.1 (ТОР для треугольного СтЛВУ) Пусть векторная функция $f(t)$ непрерывна на промежутке J . Тогда $\forall s \in J$, $\forall \xi \in \mathbb{R}^n$, задача Коши (7.3) с треугольной матрицей A однозначно разрешима на J , и её решение можно построить с помощью квадратур (последовательного интегрирования).

Доказательство. Рассмотрим случай, когда матрица A нижнетреугольная. Задача Коши (7.3) в координатной форме запишется следующим образом:

$$\begin{aligned} Dx_1 &= a_{11}x_1 + f_1(t), \\ Dx_2 &= a_{21}x_1 + a_{22}x_2 + f_2(t), \\ &\dots \\ Dx_n &= a_{n1}x_1 + a_{n2}x_2 + \dots + a_{nn}x_n + f_n(t). \\ x_1|_{t=s} &= \xi_1, \dots, x_n|_{t=s} = \xi_n. \end{aligned}$$

Относительно переменной x_1 получим следующую задачу Коши:

$$\begin{aligned} Dx_1 &= a_{11}x_1 + f_1(t), \\ x_1|_{t=s} &= \xi_1, \end{aligned}$$

которая на основании ТОР для СтЛУ—1 однозначно разрешима на J , т.е. $\exists! x_1(t)$ — её решение на J . Тогда $x_1(t)$ дифференцируемо на J , а значит, и непрерывно на J .

Для переменной x_2 получаем:

$$\begin{aligned} Dx_2 &= a_{22}x_2 + \underbrace{a_{21}x_1(t) + f_2(t)}_{\text{непр. на } J}, \\ x_2|_{t=s} &= \xi_2. \end{aligned}$$

Эта задача Коши также на основании ТОР для СтЛУ—1 однозначно разрешима на J , т.е. $\exists! x_2(t)$ — её решение на J , которое дифференцируемо, а значит, и непрерывно на J .

Последовательно рассматривая все остальные уравнения, получим, что каждая переменная x_1, x_2, \dots, x_n определяется единственным образом. Следовательно, задача Коши (7.3) однозначно разрешима на J .

В случае верхнетреугольной матрицы A доказательство аналогично, только уравнения следует рассматривать от последнего к первому. \square

7.3 Разрешение произвольного СтЛВУ

Для всякой квадратной матрицы A над полем \mathbb{C} существует невырожденная матрица S ($\det S \neq 0$) такая, что

$$A = SJS^{-1} \iff J = S^{-1}AS,$$

где J — жорданова нормальная форма матрицы A . Матрица J имеет треугольный вид.

Теорема 7.2 (ТОР для произвольного СтЛВУ) Пусть векторная функция $f(t)$ непрерывна на промежутке J . Тогда $\forall s \in J, \forall \xi \in \mathbb{R}^n$, задача Коши (7.3) однозначно разрешима на J .

Доказательство. Построим для матрицы A (вообще говоря, комплексную) матрицу S : $A = SJS^{-1}$. В уравнении (7.2) произведём замену переменной: $x = Sz$, где z — вообще говоря, комплексная переменная. Получим:

$$\begin{aligned} D(Sz) = ASz + f(t), \iff SDz = ASz + f(t), \iff Dz = S^{-1}ASz + S^{-1}f(t), \\ Sz|_{t=s} = \xi. \iff Sz|_{t=s} = \xi. \iff z|_{t=s} = S^{-1}\xi. \end{aligned}$$

Учитывая равенство $A = SJS^{-1}$, получим:

$$\begin{aligned} Dz &= Jz + g(t), \\ z|_{t=s} &= \sigma, \end{aligned}$$

где $\sigma = S^{-1}\xi \in \mathbb{C}^n$, $g(t) = S^{-1}f(t)$ — непрерывна на J (так как любая линейная комбинация $f_k(t)$ непрерывна на J).

Мы пришли к задаче Коши с треугольной матрицей и непрерывной неоднородностью. На основании ранее доказанной ТОР $\exists! z(t)$ — её решение на J . Тогда $\exists! x(t) = Sz(t)$ — решение задачи Коши (7.3) на J , что и требовалось. \square

Замечание 12 Изложенное доказательство даёт нам алгоритм разрешения произвольного СтЛВУ.

7.4 Сведение системы в нормальной дифференциальной форме к системе независимых уравнений

Рассмотрим случай, когда $n = 3$ и $f(t) \equiv 0$:

$$\begin{cases} Dx_1 = a_1x_1 + a_2x_2 + a_3x_3, \\ Dx_2 = b_1x_1 + b_2x_2 + b_3x_3, \\ Dx_3 = c_1x_1 + c_2x_2 + c_3x_3. \end{cases} \quad (7.4)$$

Не нарушая общности считаем, что $a_3 \neq 0$. Тогда $x_3 = \frac{1}{a_3}(Dx_1 - a_1x_1 - a_2x_2)$. Подставим это выражение в уравнения системы (7.4):

$$\begin{cases} Dx_2 = b_1x_1 + b_2x_2 + \frac{b_3}{a_3}(Dx_1 - a_1x_1 - a_2x_2), \\ \frac{1}{a_3}(D^2x_1 - a_1Dx_1 - a_2Dx_2) = c_1x_1 + c_2x_2 + \frac{c_3}{a_3}(Dx_1 - a_1x_1 - a_2x_2). \end{cases}$$

Полученную систему решаем относительно D^2x_1, Dx_2 . Если получатся два независимых уравнения, то интегрируем каждое из них и получаем решения исходной системы (7.4). В противном случае выражаем x_2 через x_1, Dx_1, D^2x_1 и сводим систему к уравнению относительно x_1 . Решив его, получим решения исходной системы (7.4).

Замечание 13 То же самое делаем, если функции $f_k(t) \neq 0$, но дифференцируем нужное число раз.

В случае произвольного n происходит то же самое, причём если система однородна, то её решениями являются квазимногочлены.

Отметим, что предложенный способ может вызвать технические затруднения при $n > 3$. В таких случаях бывает удобнее воспользоваться операторным методом.

7.5 Пространство решений однородного СтЛВУ

Рассмотрим однородное СтЛВУ n -вида

$$Dx = Ax. \quad (7.5)$$

Его решение представляет собой вектор $\bar{x}(t) = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{pmatrix}$ такой, что $D\bar{x}(t) \equiv A\bar{x}(t)$.

Рассмотрим n решений $\bar{x}_1(t), \bar{x}_2(t), \dots, \bar{x}_n(t)$ уравнения (7.5), где

$$D\bar{x}_k(t) \equiv A\bar{x}_k(t), \quad k = \overline{1, n}. \quad (7.6)$$

$$\bar{x}_k(t) = \begin{pmatrix} x_{1k}(t) \\ \vdots \\ x_{nk}(t) \end{pmatrix}, \quad k = \overline{1, n}.$$

Запишем тождества $Dx_1 \equiv Ax_1$ и $Dx_2 \equiv Ax_2$ в координатной форме:

$$\begin{aligned} Dx_{11} &= a_{11}x_{11} + a_{12}x_{21} & Dx_{12} &= a_{11}x_{12} + a_{12}x_{22} \\ Dx_{21} &= a_{21}x_{11} + a_{22}x_{21} & Dx_{22} &= a_{21}x_{12} + a_{22}x_{22} \end{aligned}$$

Сосчитаем производную определителя матрицы решений:

$$\begin{aligned} DW(t) &= \begin{vmatrix} Dx_{11} & Dx_{12} \\ x_{21} & x_{22} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} \\ Dx_{21} & Dx_{22} \end{vmatrix} = \\ &= \begin{vmatrix} a_{11}x_{11} + a_{12}x_{21} & a_{11}x_{12} + a_{12}x_{22} \\ x_{21} & x_{22} \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} \\ a_{21}x_{11} + a_{22}x_{21} & a_{21}x_{12} + a_{22}x_{22} \end{vmatrix} = \\ &= \begin{vmatrix} a_{11}x_{11} & a_{11}x_{12} \\ x_{21} & x_{22} \end{vmatrix} + \underbrace{\begin{vmatrix} a_{12}x_{21} & a_{12}x_{22} \\ x_{21} & x_{22} \end{vmatrix}}_{=0} + \underbrace{\begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} \\ a_{21}x_{11} & a_{21}x_{12} \end{vmatrix}}_{=0} + \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} \\ a_{22}x_{21} & a_{22}x_{22} \end{vmatrix} = \\ &= (a_{11} + a_{22}) \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} \\ x_{21} & x_{22} \end{vmatrix} = (a_{11} + a_{22})W(t). \end{aligned}$$

Получили однородное СтЛВУ–1 относительно $W(t)$. Его общее решение:

$$W(t) = Ce^{(a_{11}+a_{22})t}.$$

Если $W|_{t=s} = W(s)$, то $W(s) = Ce^{(a_{11}+a_{22})s} \iff C = W(s)e^{-(a_{11}+a_{22})s}$. Подставляя найденное значение C в формулу общего решения, получим требуемое:

$$W(t) = W(s)e^{-(a_{11}+a_{22})s} \cdot e^{(a_{11}+a_{22})t} = W(s)e^{(a_{11}+a_{22})(t-s)}.$$

Доказательство для произвольного n проводится по аналогичной схеме. \square

Следствие 7.3.1 Если $W|_{t=s} \neq 0$ хотя бы в одной точке s , то $W(t) \neq 0 \forall t \in \mathbb{R}$.

Известно, что определитель равен нулю тогда и только тогда, когда один из его столбцов линейно выражается через все остальные. Поэтому для того, чтобы система решений $x_k(t)$, $k = \overline{1, n}$ однородного СтЛВУ (7.5) была линейно независима, достаточно, чтобы определитель соответствующей матрицы решений $W(t) \neq 0 \forall t \in \mathbb{R}$. Более того, следствие утверждает, что для линейной независимости достаточно, чтобы определитель был отличен от нуля хотя бы в одной точке: $\exists s \in \mathbb{R}, W(s) \neq 0$.

Отметим, что в пространстве решений однородного СтЛВУ– n (7.5) найдутся n линейно независимых решений. В качестве примера рассмотрим систему функций $x_k(t)$, $k = \overline{1, n}$, где $x_k(t)$ является решением задачи Коши

$$\begin{aligned} Dx &= Ax, \\ x|_{t=0} &= {}^{(k)} \begin{pmatrix} 0 \\ \vdots \\ 1 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

для каждого $k = \overline{1, n}$. Её определитель $W(0) = \det[x_1(0), x_2(0), \dots, x_n(0)] = \det E_n = 1 \neq 0$, что означает линейную независимость решений.

Теорема 7.4 Пусть $x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)$ — линейно независимая система решений однородного СтЛУ— n (7.5). Тогда функция

$$x(t) = \sum_{k=1}^n C_k x_k(t), \quad (7.8)$$

где $C_k \in \mathbb{R}$ — произвольные постоянные, является общим решением уравнения (7.5).

Доказательство.

1. То, что функция $x(t)$, определяемая формулой (7.8), является решением уравнения (7.5), было показано в начале этого параграфа.
2. Докажем, что все решения однородного СтЛУ— n (7.5) содержатся в формуле (7.8). Для этого рассмотрим произвольную задачу Коши ($s \in \mathbb{R}$ — произвольное число, $\xi \in \mathbb{R}^n$ — произвольный вектор):

$$\begin{aligned} Dx &= Ax, \\ x|_{t=s} &= \xi \end{aligned}$$

и покажем, что найдутся значения произвольных постоянных C_k , при которых $x(t)$ является решением этой задачи Коши.

Следуя (7.7), перепишем $x(t) = \Phi(t)C$, где $\Phi(t) = [x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)]$. Поскольку решения $x_k(t)$ линейно независимы, то $W(t) = \det \Phi(t)$ не равен нулю ни в одной точке (в том числе и в точке s). Так как $x(t)$ уже является решением уравнения (7.5), то осталось лишь удовлетворить его начальным условиям:

$$\xi = \Phi(s) \cdot C \xrightarrow{W(s) \neq 0} \exists \Phi^{-1}(s) \implies C = \Phi^{-1}(s) \cdot \xi,$$

что и требовалось.

Теорема доказана. \square

Замечание 14 Теорема доказывает во-первых, что размерность пространства решений уравнения (7.5) равна n , во-вторых, что общее решение уравнения (7.5) совпадает с его полным решением.

Из вышесказанного и свойств линейного пространства следует, что система решений $x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)$ (7.5) уравнения является *базисом* его пространства решений (*фундаментальной системой решений*), если $\exists s \in \mathbb{R}, W(s) \neq 0$. В этом случае говорят, что $\Phi(t)$ является *базисной матрицей* (*фундаментальной матрицей*). Другими словами, базисная матрица — это матрица решений, определитель которой не равен нулю.

Базис $x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)$ пространства решений уравнения (7.5) такой, что $\Phi(s) = E_n$, называют базисом, *нормированным в точке s* .

7.6 Правило Эйлера построения базисной матрицы для однородного СтЛВУ— n

Ранее было отмечено, что решениями однородного СтЛВУ— n являются квазимногочлены. Цель настоящего параграфа — построить n линейно независимых решений уравнения (7.5). Решения будем искать в виде:

$$x(t) = \bar{\gamma} e^{\nu t}, \quad \bar{\gamma} \neq \bar{0}.$$

Подставим это выражение в уравнение (7.5):

$$D(\bar{\gamma} e^{\nu t}) = A \bar{\gamma} e^{\nu t} \iff \bar{\gamma} \nu e^{\nu t} = A \bar{\gamma} e^{\nu t} \iff A \bar{\gamma} = \nu \bar{\gamma} \iff (A - \nu E) \bar{\gamma} = O,$$

т.е. $x(t)$ является решением однородного СтЛВУ тогда и только тогда, когда $\bar{\gamma}$ — собственный вектор матрицы A , отвечающий собственному значению ν . Как известно, собственные значения являются корнями характеристического уравнения $\det(A - \nu E) = 0$. Поэтому возможны следующие случаи.

I. Пусть все собственные значения матрицы A действительны и различны: $\nu_k \in \mathbb{R}$, $n_k = 1$, $k = \overline{1, n}$. Тогда для каждого ν_k строим действительный собственный вектор $\bar{\gamma}_k$, а по нему решение

$$x_k(t) = \bar{\gamma}_k e^{\nu_k t}, \quad k = \overline{1, n}.$$

Построенные решения будут линейно независимы, так как собственные векторы линейно независимы:

$$\det \Phi(t)|_{t=0} = \det [\bar{\gamma}_1 e^{\nu_1 t}, \bar{\gamma}_2 e^{\nu_2 t}, \dots, \bar{\gamma}_n e^{\nu_n t}]|_{t=0} = \det [\bar{\gamma}_1, \bar{\gamma}_2, \dots, \bar{\gamma}_n] \neq 0.$$

II. Пусть все собственные значения матрицы A действительны, но имеется собственное значение ν_l кратности $n_l > 1$. Для однократных собственных значений строим решения, как в пункте I. Собственному значению ν_l может соответствовать несколько собственных векторов: $\bar{\alpha}_1, \bar{\alpha}_2, \dots, \bar{\alpha}_q$, $q \leq n_l$. Строим q независимых решений, как в пункте I. Если окажется, что $q = n_l$, то на этом останавливаемся.

В противном случае эти решения будем пополнять решениями вида

$$x(t) = (\bar{\beta}_0 t + \bar{\beta}_1) e^{\nu_l t}.$$

Подставим это выражение в уравнение (7.5):

$$(\nu_l \bar{\beta}_0 t + \bar{\beta}_0 + \nu_l \bar{\beta}_1) e^{\nu_l t} = A(\bar{\beta}_0 t + \bar{\beta}_1) e^{\nu_l t} \iff \begin{cases} A \bar{\beta}_0 = \nu_l \bar{\beta}_0, \\ A \bar{\beta}_1 = \nu_l \bar{\beta}_1 + \bar{\beta}_0. \end{cases} \iff \begin{cases} (A - \nu_l E) \bar{\beta}_0 = O, \\ (A - \nu_l E) \bar{\beta}_1 = \bar{\beta}_0. \end{cases}$$

Поэтому $x(t)$ является решением тогда и только тогда, когда $\bar{\beta}_0$ — собственный вектор, отвечающий ν_l (т.е. один из векторов $\bar{\alpha}_1, \bar{\alpha}_2, \dots, \bar{\alpha}_q$), а $\bar{\beta}_1$ — присоединённый к $\bar{\beta}_0$ вектор. Если построено r штук решений этого вида и $q + r = n_l$, то на этом останавливаемся. В противном случае пополняем все построенные решения решениями вида:

$$x(t) = (\bar{\beta}_0 t^2 + \bar{\beta}_1 t + \bar{\beta}_2) e^{\nu_l t}$$

и так далее. В итоге получим n_l решений.

Таким образом для каждого собственного значения кратности n_k мы построим n_k решений. Тогда если в полученную матрицу решений мы подставим значение $t = 0$, то получим матрицу, столбцы которой — собственные и присоединённые к ним векторы. Они все линейно независимы, а значит, определитель этой матрицы будет отличен от нуля. Следовательно, построенные n решений будут линейно независимыми.

III. Пусть имеются пары комплексно-сопряжённых собственных значений ($\nu_k = \lambda_k + i\mu_k$, $\bar{\nu}_k = \lambda_k - i\mu_k$). Если эти собственные значения однократные, то для них строим решения, как в пункте I. В противном случае строим поступаем так, как в пункте II. Но и в том, и в другом случае полученные решения будут комплекснозначными: $z_k(t) = x_k(t) + i y_k(t)$. Поскольку уравнение с комплексной переменной $z = x + i y$

$$Dz = Az \iff \begin{cases} Dx = Ax, \\ Dy = Ay, \end{cases}$$

то как действительные, так и мнимые части решений $z_k(t)$ будут решениями однородного уравнения (7.5). В этом случае выбираем из действительных и мнимых частей $z_k(t)$ такие решения, чтобы построенная матрица имела отличный от нуля определитель.

7.7 Правило Лагранжа построения частного решения неоднородного СтЛВУ

Напомним, что правило Лагранжа состоит в построении частного решения по структуре общего решения соответствующего однородного уравнения.

Рассмотрим неоднородное СтЛВУ и соответствующее ему однородное уравнение:

$$Dx = Ax + f(t), \quad t \in \mathcal{I}. \quad (7.9)$$

$$Dx = Ax. \quad (7.10)$$

Общее решение уравнения (7.10) представляется в виде $x(t) = \Phi(t)C$, где $\Phi(t)$ — базисная матрица.

Пусть $x(t)$ — произвольное решение уравнения (7.9). Тогда $Dx(t) \equiv Ax(t) + f(t)$. Пусть $x^*(t)$ — частное решение уравнения (7.9): $Dx^*(t) \equiv Ax^*(t) + f(t)$. Построим векторную функцию

$$\tilde{x}(t) = x(t) - x^*(t) \quad (7.11)$$

и посмотрим, какому из уравнений она удовлетворяет:

$$D\tilde{x}(t) = Dx(t) - Dx^*(t) \equiv Ax(t) + f(t) - Ax^*(t) - f(t) = A(x(t) - x^*(t)) = A\tilde{x}(t).$$

Следовательно, функция $\tilde{x}(t)$ является решением однородного уравнения (7.10). Если предположить, что $\tilde{x}(t)$ является общим решением, то из формулы (7.11) будет следовать, что $x(t)$ — общее решение уравнения (7.9). Итак, можно сделать

Вывод о том, что:

$$x_{\text{OH}} = x_{\text{OO}} + x_{\text{CH}},$$

где x_{OH} — общее решение неоднородного СТЛВУ, x_{CH} — частное решение неоднородного СТЛВУ, x_{OO} — общее решение соответствующего ему однородного СТЛВУ.

Частное решение по методу Лагранжа будем искать в виде

$$x^*(t) = \Phi(t)u(t),$$

где $u(t)$ — искомая векторная функция. Подставим $x^*(t)$ в уравнение (7.9):

$$\begin{aligned} D(\Phi(t)u(t)) &= A\Phi(t)u(t) + f(t) \iff D\Phi(t)u(t) + \Phi(t)Du(t) = A\Phi(t)u(t) + f(t) \iff \\ &\iff [D\Phi(t) \equiv A\Phi(t)] \iff \Phi(t)Du(t) = f(t) \iff Du(t) = \Phi^{-1}(t)f(t) \iff \\ &\iff u(t) = \int_s^t \Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau, \quad s \in \mathcal{I} \end{aligned}$$

$$\text{Следовательно, } x^*(t) = \Phi(t) \int_s^t \Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau = \int_s^t \Phi(t)\Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau.$$

Таким образом, общее решение уравнения (7.9) по правилу Лагранжа определяется по формуле:

$$x(t) = \Phi(t)C + \int_s^t \Phi(t)\Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau.$$

Рассмотрим задачу Коши для уравнения (7.9):

$$\begin{aligned} Dx &= Ax + f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ x|_{t=s} &= \xi, \quad s \in \mathcal{I}, \quad \xi \in \mathbb{R}^n \end{aligned}$$

Удовлетворим найденное решение начальным условиям задачи:

$$\xi = \Phi(s)C + \int_s^s \Phi(t)\Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau \iff \xi = \Phi(s)C \iff C = \Phi^{-1}(s)\xi.$$

Получаем решение задачи Коши по правилу Лагранжа:

$$x(t) = \Phi(t)\Phi^{-1}(s)\xi + \int_s^t \Phi(t)\Phi^{-1}(\tau)f(\tau) d\tau.$$

Пример 16 Построить базисную матрицу для уравнения $Dx = Ax$, где

$$A = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}.$$

Имеем: $\det(A - \nu E) = \nu^2 + 1 \implies \nu_1 = i, \nu_2 = -i$. Ищем собственные векторы, отвечающие значению ν_1 :

$$(A - iE)\gamma = O :$$

$$\left(\begin{array}{cc|c} -i & 1 & 0 \\ -1 & -i & 0 \end{array} \right) \sim (1 \quad i \mid 0) \implies \gamma = \begin{pmatrix} \gamma_1 \\ i \gamma_1 \end{pmatrix} = [\gamma_1 := 1] = \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}$$

Решение по методу Эйлера:

$$x(t) = \gamma e^{it} = \begin{pmatrix} e^{it} \\ i e^{it} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos t + i \sin t \\ -\sin t + i \cos t \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} \cos t \\ -\sin t \end{pmatrix}}_{=Re\,z} + i \underbrace{\begin{pmatrix} \sin t \\ \cos t \end{pmatrix}}_{=Im\,z}.$$

Заметим, что определитель матрицы $\Phi(t) = \begin{pmatrix} \cos t & \sin t \\ -\sin t & \cos t \end{pmatrix}$, $W(0) = 1$.

Следовательно, мы нашли базисную матрицу. Но если бы оказалось, что $W(t) = 0$, то нам бы пришлось искать другие собственные векторы и выбрать из них те, для которых $W(t) \neq 0$.

Тема 8

Разрешение СтЛВУ через экспоненту

8.1 Блочные матрицы

Рассмотрим матрицы $A = (a_{jk})$ и $B = (b_{jk})$. Частно приходится иметь дело с матрицами, разбитыми на блоки. Такие матрицы и называют *блочными*. Например,

$$A = \left(\begin{array}{c|c|c} K_{11} & \dots & K_{1n} \\ \hline \dots & \dots & \dots \\ \hline K_{m1} & \dots & K_{mn} \end{array} \right) \quad B = \left(\begin{array}{c|c|c} L_{11} & \dots & L_{1n} \\ \hline \dots & \dots & \dots \\ \hline L_{m1} & \dots & L_{mn} \end{array} \right)$$

Если блоки матриц $A = (K_{pr})$ и $B = (L_{pr})$ допускают сложение, т.е. определена матрица $K_{pr} + L_{pr} \forall p, r$, то матрицы A и B можно складывать (вычитать) поблочно: $A \pm B = (K_{pr} \pm L_{pr})$.

Если блоки матриц A и B допускают умножение, т.е. определена матрица $K_{ps} \cdot L_{sr} \forall p, s, r$, то матрицы A и B можно умножать поблочно: $A \cdot B = (K_{ps} \cdot L_{sr})$.

В частности, если $A = \text{diag}(K_1, K_2, \dots, K_n)$, то $A^m = \text{diag}(K_1^m, K_2^m, \dots, K_n^m)$.

8.2 Норма матрицы

Под нормой матрицы $A = (a_{kj})$ понимается неотрицательное число $\|A\|$, удовлетворяющее следующим аксиомам:

1. $\|O\| = 0$ и $\|A\| = 0 \implies A = O$.
2. $\|\alpha A\| = |\alpha| \|A\| \quad \forall \alpha \in \mathbb{C}$.
3. $\|A + B\| \leq \|A\| + \|B\|$ для всех матриц A и B , допускающих сложение $A + B$.
4. $\|A \cdot B\| \leq \|A\| \cdot \|B\|$ для всех матриц A и B , допускающих умножение $A \cdot B$.

Заметим, что из свойств 2 и 3 следует, что $\|A - B\| \leq \|A\| + \|B\|$. Также, положив $A = B = E$ в 4, получим $\|E\| \geq 1$.

Наиболее часто используются три нормы матриц, определяемые формулами:

$$\begin{aligned}\|A\|_I &= \max_j \sum_k |a_{jk}| \quad (\text{суммирование в } j\text{-й строке}) \\ \|A\|_{II} &= \max_k \sum_j |a_{jk}| \quad (\text{суммирование в } k\text{-м столбце}) \\ \|A\|_{III} &= \sqrt{\sum_{j,k} |a_{jk}|^2} \quad (\text{суммирование по всем элементам})\end{aligned}$$

Нетрудно убедиться в том, что они действительно удовлетворяют упомянутым выше аксиомам.

В частном случае, когда $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix}$, получим: $\|x\|_I = \max_{j=1,n} |x_j|$, $\|x\|_{II} = \sum_{j=1}^n |x_j|$,

$$\|x\|_{III} = |x|.$$

Отметим, что для норм I, II, III выполняется свойство: $\forall a_{jk} \quad |a_{jk}| \leq \|A\|$, причём если $A = (a_{11})$, то $\|A\| = |a_{11}|$. Кроме того, нормы I и II сохраняют единицу, т.е. $\|E\| = 1$.

8.3 Экспонента матрицы

Напомним, что для $y \in \mathbb{R}$ справедливо представление e^y в виде степенного ряда:

$$e^y = 1 + y + \frac{y^2}{2!} + \dots + \frac{y^n}{n!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{y^k}{k!}, \quad |y| < +\infty$$

Рассмотрим квадратную матрицу $A = (a_{jk})$, $j, k = \overline{1, n}$. *Экспонентой матрицы* A (обозначается e^A) называют следующий матричный ряд:

$$E + \frac{A}{1!} + \frac{A^2}{2!} + \dots + \frac{A^n}{n!} + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!} \quad (8.1)$$

Заметим, что матричный ряд (8.1) для любой квадратной матрицы A сходится и притом абсолютно. Действительно,

$$\|e^A\| = \left\| \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!} \right\| \leq \|E\| + \sum_{k=1}^{\infty} \left\| \frac{A^k}{k!} \right\| = \underbrace{m}_{\geq 0} + 1 + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\|A^k\|}{k!} \leq m + \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\|A\|^k}{k!} = m + e^{\|A\|}.$$

Свойства экспоненты матрицы:

$$1. \quad e^{O_{n \times n}} = E.$$

Доказательство. Следует непосредственно из определения экспоненты матрицы.

2. Если $AB = BA$, то $e^A \cdot e^B = e^{A+B}$.

Доказательство. $e^A \cdot e^B = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!} \cdot \sum_{k=0}^{\infty} \frac{B^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} D^k$, где $D_k = \sum_{i=0}^k \frac{A^i}{i!} \cdot \frac{B^{k-i}}{(k-i)!} =$
 $= \frac{1}{k!} \sum_{i=0}^k \frac{k!}{i!(k-i)!} \cdot A^i B^{k-i} = \frac{1}{k!} \sum_{i=0}^k C_k^i \cdot A^i B^{k-i} = \frac{1}{k!} (A+B)^k$. Применение формулы
 бинোма Ньютона по отношению к матрицам законно, поскольку $AB = BA$.
 Поэтому: $e^A \cdot e^B = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(A+B)^k}{k!} = e^{A+B}$, что и требовалось.

3. $(e^A)^{-1} = e^{-A}$.

Доказательство. Так как $A(-A) = (-A)A = A^2$, то, используя свойства 2 и 1, получим: $e^{-A} \cdot e^A = e^{-A+A} = e^O = E \implies e^{-A} = (e^A)^{-1} \cdot E = (e^A)^{-1}$, что и требовалось.

Для матрицы A размеров $n \times n$ и $t \in \mathbb{R}$ рассмотрим матричную функцию

$$e^{At} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!}.$$

Отметим некоторые из её свойств:

- Если $t_1, t_2 \in \mathbb{R}$, то $(At_1)(At_2) = (At_2)(At_1) = t_1 t_2 A^2$ и из свойства 2 экспоненты матрицы следует, что

$$e^{At_1} \cdot e^{At_2} = e^{A(t_1+t_2)}.$$

- Если $A = \text{diag}(a_1, a_2, \dots, a_n)$, то $A^k = \text{diag}(a_1^k, a_2^k, \dots, a_n^k)$. В этом случае:

$$\begin{aligned} e^{At} &= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\text{diag}(a_1^k, a_2^k, \dots, a_n^k) t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \text{diag} \left(\frac{a_1^k t^k}{k!}, \frac{a_2^k t^k}{k!}, \dots, \frac{a_n^k t^k}{k!} \right) = \\ &= \text{diag} \left(\sum_{k=0}^{\infty} \frac{a_1^k t^k}{k!}, \sum_{k=0}^{\infty} \frac{a_2^k t^k}{k!}, \dots, \sum_{k=0}^{\infty} \frac{a_n^k t^k}{k!} \right) = \text{diag} (e^{a_1 t}, e^{a_2 t}, \dots, e^{a_n t}). \end{aligned}$$

- Если $A = J = \text{diag}(J_{m_1}(\nu_1), J_{m_2}(\nu_2), \dots, J_{m_l}(\nu_l))$ — матрица Жордана, то $A^k = J^k = \text{diag}(J_{m_1}^k(\nu_1), J_{m_2}^k(\nu_2), \dots, J_{m_l}^k(\nu_l))$. В этом случае:

$$\begin{aligned} e^{Jt} &= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{J^k t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \text{diag} \left(\frac{J_{m_1}^k(\nu_1) t^k}{k!}, \frac{J_{m_2}^k(\nu_2) t^k}{k!}, \dots, \frac{J_{m_l}^k(\nu_l) t^k}{k!} \right) = \\ &= \text{diag} \left(\sum_{k=0}^{\infty} \frac{J_{m_1}^k(\nu_1) t^k}{k!}, \sum_{k=0}^{\infty} \frac{J_{m_2}^k(\nu_2) t^k}{k!}, \dots, \sum_{k=0}^{\infty} \frac{J_{m_l}^k(\nu_l) t^k}{k!} \right) = \\ &= \text{diag} (e^{J_{m_1}(\nu_1) t}, e^{J_{m_2}(\nu_2) t}, \dots, e^{J_{m_l}(\nu_l) t}). \end{aligned}$$

Лемма 8.1 $D(e^{At}) = A \cdot e^{At} = e^{At} \cdot A$.

Доказательство. Рассмотрим ряд $\sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!} = E + \frac{At}{1!} + \frac{A^2 t^2}{2!} + \dots + \frac{A^k t^k}{k!} + \dots = e^{At}$.

Он сходится локально равномерно на \mathbb{R} . Формально продифференцируем этот ряд:

$$D(e^{At}) = A + A^2 t + \dots + \frac{1}{(k-1)!} A^k t^{k-1} + \frac{1}{k!} A^{k+1} t^k + \dots$$

Получили степенной ряд с постоянными матричными коэффициентами, который также сходится локально равномерно на \mathbb{R} . Следовательно, операция дифференцирования законна и верны равенства:

$$D(e^{At}) = A \cdot (E + At + \dots + \frac{1}{(k-1)!} A^{k-1} t^{k-1} + \frac{1}{k!} A^k t^k + \dots) = A \cdot e^{At},$$

$$D(e^{At}) = (E + At + \dots + \frac{1}{(k-1)!} A^{k-1} t^{k-1} + \frac{1}{k!} A^k t^k + \dots) \cdot A = e^{At} \cdot A,$$

что и требовалось. \square

Из леммы, в частности, следует, что матрица A перестановочна со своей экспонентой.

8.4 Экспонентное представление решений

Рассмотрим однородное СЛВУ

$$Dx = Ax, \quad t \in \mathbb{R}. \quad (8.2)$$

Теорема 8.1 Для $\forall s \in \mathbb{R}, \forall \xi \in \mathbb{R}^n$ задача Коши

$$\begin{aligned} Dx &= Ax, \quad t \in \mathbb{R}, \\ x|_{t=s} &= \xi \end{aligned} \quad (8.3)$$

однозначно разрешима и её решение может быть вычислено по формуле:

$$x(t) = e^{A(t-s)} \xi. \quad (8.4)$$

Доказательство. Однозначная разрешимость следует из ТОР для произвольного СЛВУ. Осталось показать, что функция $x(t)$, определяемая формулой (8.4), является решением задачи Коши (8.3). Докажем, что функция $x(t)$ является решением уравнения (8.2):

$$\begin{aligned} Dx(t) &= D(e^{A(t-s)} \xi) = D(e^{At} \cdot \underbrace{e^{-As}}_{\text{пост. вектор}} \cdot \xi) = D(e^{At}) \cdot e^{-As} \cdot \xi = A e^{At} e^{-As} \xi = \\ &= A e^{A(t-s)} \xi = A x(t). \end{aligned}$$

Теперь проверим выполнимость начального условия:

$$x|_{t=s} = e^{A(s-s)} \xi = e^O \xi = E \xi = \xi.$$

Таким образом, функция $x(t)$, определяемая формулой (8.4), действительно является решением задачи Коши (8.3), что и требовалось. \square

Равенство $D(e^{At}) = Ae^{At}$ означает, что матрица e^{At} является решением уравнения (8.2), т.е. она является матрицей решений. Более того,

$$\det e^{At}|_{t=0} = \det e^0 = \det E = 1 \neq 0,$$

означает, что e^{At} является базисной матрицей: $\Phi(t) = e^{At}$. Поэтому общее решение уравнения (8.2) можно определять по формуле

$$x(t) = e^{At}C, \quad (8.5)$$

где C — произвольный вектор из \mathbb{R}^n .

8.5 Разрешение неоднородного СЛВУ по правилу Коши

Из справедливости формулы

$$D \left(\int_s^t f(t, \tau) d\tau \right) = f(t, t) + \int_s^t f'_t(t, \tau) d\tau$$

и правил дифференцирования и интегрирования матриц следует справедливость формулы

$$D \left(\int_s^t \Phi(t, \tau) d\tau \right) = \Phi(t, t) + \int_s^t \Phi'_t(t, \tau) d\tau,$$

где $\Phi(t, \tau)$ — функциональная матрица.

Теорема 8.2 Пусть векторная функция $f(t)$ непрерывна на \mathcal{I} . Тогда $\forall s \in \mathcal{I}$ нулевая задача Коши

$$\begin{aligned} Dx &= Ax + f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ x|_{t=s} &= \bar{0} \end{aligned} \quad (8.6)$$

однозначна разрешима на \mathcal{I} , и её решение может быть найдено по формуле:

$$x(t) = \int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau. \quad (8.7)$$

Доказательство. Однозначная разрешимость следует из ТОР для произвольного СЛВУ. Осталось показать, что функция $x(t)$, определяемая формулой (8.7),

является решением задачи Коши (8.6). Докажем, что функция $x(t)$ является решением уравнения задачи (8.6):

$$\begin{aligned} Dx(t) &= D \left(\int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau \right) = e^{A(t-t)} f(t) + \int_s^t D(e^{A(t-\tau)}) f(\tau) d\tau = \\ &= E \cdot f(t) + \int_s^t A e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau = A \int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau + f(t) = Ax(t) + f(t). \end{aligned}$$

Теперь проверим выполнимость начального условия:

$$x|_{t=s} = \int_s^s \underbrace{e^{A(s-\tau)}}_{\text{непр.}} \underbrace{f(\tau)}_{\text{непр.}} d\tau = \bar{0}.$$

Таким образом, функция $x(t)$, определяемая формулой (8.7), действительно является решением задачи Коши (8.6), что и требовалось. \square

Теорема 8.3 Пусть векторная функция $f(t)$ непрерывна на промежутке \mathcal{I} . Тогда $\forall s \in \mathcal{I}$, $\forall \xi \in \mathbb{R}^n$, существует и единственно на \mathcal{I} решение задачи Коши

$$\begin{aligned} Dx &= Ax + f(t), \quad t \in \mathcal{I}, \\ x|_{t=s} &= \xi, \end{aligned} \tag{8.8}$$

которое определяется по формуле

$$x(t) = e^{A(t-s)}\xi + \int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau. \tag{8.9}$$

Доказательство. Однозначная разрешимость следует из ТОР для произвольного СЛВУ. Пусть $x(t)$ — решение задачи (8.8), т.е. $Dx(t) \equiv Ax(t) + f(t)$, $t \in \mathcal{I}$ и выполнено начальное условие $x|_{t=s} = \xi$. Пусть $x^*(t)$ — решение нулевой задачи Коши для неоднородного уравнения, т.е. $Dx^*(t) \equiv Ax^*(t) + f(t)$, $t \in \mathcal{I}$ и выполнено начальное условие $x^*|_{t=s} = \bar{0}$. Построим функцию $\tilde{x}(t) = x(t) - x^*(t)$ и посмотрим, какому из уравнений она удовлетворяет:

$$D\tilde{x}(t) = Dx(t) - Dx^*(t) \equiv Ax(t) + f(t) - Ax^*(t) - f(t) = A(x(t) - x^*(t)) = A\tilde{x}(t),$$

т.е. $\tilde{x}(t)$ является решением уравнения задачи Коши (8.3). Помотрим, какому начальному условию она удовлетворяет:

$$\tilde{x}(t)|_{t=s} = x(t)|_{t=s} - x^*(t)|_{t=s} = \xi - \bar{0} = \xi.$$

Таким образом, $\tilde{x}(t)$ является решением задачи Коши (8.3) на $\mathcal{I} \subset \mathbb{R}$, а значит, $\tilde{x}(t) = e^{A(t-s)}\xi$. Но $x^*(t)$ — решение нулевой задачи Коши для неоднородного уравнения, которое определяется по формуле $x^*(t) = \int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau$. По нашему построению $x(t) = \tilde{x}(t) + x^*(t)$, что и доказывает формулу (8.9). \square

Замечание 15 Формула (8.9) и составляет правило Коши разрешения неоднородного СтЛВУ. Общее решение этого уравнения по правилу Коши имеет вид:

$$x(t) = e^{At}C + \int_s^t e^{A(t-\tau)} f(\tau) d\tau.$$

Матрица $K(t, \tau) = \Phi(t) \cdot \Phi^{-1}(\tau) = e^{A(t-\tau)}$ называется *матрицей Коши*.

8.6 Вычисление экспоненты матрицы (классический метод)

Пусть A — квадратная матрица размеров $n \times n$. Цель настоящего параграфа — научиться вычислять e^{At} .

Для любой квадратной матрицы A над полем \mathbb{C} существует невырожденная матрица S ($\det S \neq 0$) такая, что

$$A = SJS^{-1} \iff J = S^{-1}AS,$$

где J — жорданова нормальная форма матрицы A . Матрица J имеет блочную структуру.

Заметим, что $A^2 = SJS^{-1}SJS^{-1} = SJEJS^{-1} = SJ^2S^{-1}$. По индукции нетрудно показать, что $A^k = SJ^kS^{-1} \quad \forall k \in \mathbb{N}$. Учитывая это, получим:

$$e^{At} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{SJ^kS^{-1}t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{\infty} S \frac{J^k t^k}{k!} S^{-1} = S \left(\sum_{k=0}^{\infty} \frac{J^k t^k}{k!} \right) S^{-1} = Se^{Jt}S^{-1}.$$

Поэтому задача сводится к вычислению e^{Jt} .

Но ранее было показано, что $e^{Jt} = \text{diag}(e^{J_{m_1(\nu_1)}t}, e^{J_{m_2(\nu_2)}t}, \dots, e^{J_{m_l(\nu_l)}t})$. Поэтому достаточно научиться вычислять $e^{J_m(\nu)t}$, где $J_m(\nu)$ — матрица размеров $m \times m$ вида

$$J_m(\nu) = \begin{pmatrix} \nu & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & \nu & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & \nu & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & \nu \end{pmatrix}$$

Введём в рассмотрение матрицу размеров $m \times m$ вида

$$H_{1,m} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

Матрицу $H_{1,m}$ называют *1-м косым рядом*. Получим: $J_m(\nu) = \nu E + H_{1,m}$, поэтому

$$e^{J_m(\nu)t} = e^{(\nu E + H_{1,m})t} = e^{\nu Et} \cdot e^{H_{1,m}t} = [E^k = E \quad \forall k \in \mathbb{N}] = e^{\nu t} \cdot E \cdot e^{H_{1,m}t} = e^{\nu t} \cdot e^{H_{1,m}t}$$

и осталось научиться вычислять $e^{H_{1,m}t}$.

Известен следующий результат:

$$H_{1,m}^k = \begin{cases} H_{k,m}, & 1 \leq k \leq m-1, \\ O_{m \times m}, & k \geq m, \end{cases}$$

где $H_{k,m}$ — k -й *косой ряд* (единицы стоят на k -й справа диагонали, если считать от главной диагонали). Следовательно,

$$e^{H_{1,m}t} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{H_{1,m}^k t^k}{k!} = \sum_{k=0}^{m-1} \frac{H_{1,m}^k t^k}{k!} = E + H_{1,m}t + \frac{1}{2!}H_{2,m}t^2 + \dots + \frac{1}{(m-1)!}H_{m-1,m}t^{m-1}.$$

Окончательно получим:

$$\begin{aligned} e^{H_{1,m}t} &= \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \end{pmatrix} + t \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{t^2}{2!} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \end{pmatrix} + \dots + \frac{t^{m-1}}{(m-1)!} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \end{pmatrix} = \\ &= \begin{pmatrix} 1 & t & \frac{1}{2!}t^2 & \dots & \frac{1}{(m-2)!}t^{m-2} & \frac{1}{(m-1)!}t^{m-1} \\ 0 & 1 & t & \dots & \frac{1}{(m-3)!}t^{m-3} & \frac{1}{(m-2)!}t^{m-2} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & t \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \end{pmatrix} \\ e^{J_m(\nu)t} &= e^{\nu t} \cdot \begin{pmatrix} 1 & t & \frac{1}{2!}t^2 & \dots & \frac{1}{(m-2)!}t^{m-2} & \frac{1}{(m-1)!}t^{m-1} \\ 0 & 1 & t & \dots & \frac{1}{(m-3)!}t^{m-3} & \frac{1}{(m-2)!}t^{m-2} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 1 & t \\ 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 1 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$