

Шамин Роман Вячеславович

**Курс лекций по дифференциальным
уравнениям**

Москва — 2017

УДК 517.98
ББК 22.16
Ш19

Шамин Р.В.

Курс лекции по дифференциальным уравнениям. М.: 2017. — —

Книга представляет собой конспект лекций по дифференциальным уравнениям. Лекции написаны максимально доступно с большими комментариями для неспециалистов.

Книга будет полезна студентам и всем желающим изучить основы математического анализа.

Оглавление

Введение	6
Глава I. Примеры и постановка задачи для дифференциальных уравнений	7
1. Примеры дифференциальных уравнений	7
2. Задача Коши	10
3. Системы дифференциальных уравнений	11
4. Частные случаи дифференциальных уравнений	12
Глава II. Существование и единственность решений	15
1. Нормальная форма	15
2. Существование решения задачи Коши	16
3. Единственность решения задачи Коши	19
Глава III. Линейные дифференциальные уравнения	22
1. Линейные системы	22
2. Линейная зависимость функций	24
3. Фундаментальная система решений	26
4. Неоднородные системы	27
Глава IV. Краевые задачи	29
1. Краевые условия	29
2. Функция Грина	31
3. Собственные функции и собственные значения	34
Глава V. Динамические системы	36
1. Автономные системы	36
2. Предельные множества траекторий	38
3. Динамические системы	38

<i>Оглавление</i>	5
4. Устойчивость решений	39
Литература	41

Введение

Настоящий курс лекций по дифференциальным, читается автором в Российском университете дружбы народов для бакалавров.

Стиль изложения ориентирован на студентов, изучающих высшую математику впервые, поэтому многие понятия и доказательства разъясняются и подробно комментируются.

Примечание. Данный текст лекций является предварительным и незаконченным. Лекции пополняются еженедельно. Обратитесь на сайт calcs.ru за последней версией лекций.

Глава I

Примеры и постановка задачи для дифференциальных уравнений

1. Примеры дифференциальных уравнений

Обыкновенным дифференциальным уравнением называется уравнение следующего вида

$$\Phi(t, y(t), y'(t), \dots, y^{(n)}(t)) = 0, \quad (\text{I.1})$$

где независимое переменное t принимает значения из связного множества $I \subset \mathbb{R}$, а функция $y(t)$ и ее производные вплоть до порядка n определены при $t \in I$. При этом будем считать, что функция Φ такова, что она фактически зависит от $y^{(n)}$. Тогда это уравнение называется обыкновенным дифференциальным уравнением n -го порядка. Кроме обыкновенных дифференциальных уравнений бывают дифференциальные уравнения в частных производных, но мы будем рассматривать лишь обыкновенные дифференциальные уравнения, поэтому слово «обыкновенные» будем обыкновенно опускать.

Примерами дифференциальных уравнений являются следующие уравнения

$$\begin{aligned} y''(t) + \omega^2 y(t) &= f(t), \\ (y'(t))^2 &= \sin y(t). \end{aligned}$$

В дальнейшем мы будем рассматривать различные классы дифференциальных уравнений.

Приведем некоторые примеры, когда возникают дифференциальные уравнения. Пусть мы рассматриваем некоторый процесс $y(t)$, который разворачивается во времени. Часто скорость этого процесса, т.е. его производная $y'(t)$ может быть выражена через известные функции, например, если корабль идет (для простоты по прямой), то его путь $y(t)$ может быть определен по скорости следующим дифференциальным уравнением

$$y'(t) = v(t),$$

где $v(t)$ есть скорость движения.

Далее, часто оказывается, что скорость некоторого процесса определяется не только временем, но и текущим значением этого процесса. В качестве процесса рассмотрим количество бактерий, которые быстро размножаются делением. В ситуации, когда питания достаточно можно считать, что скорость их роста пропорциональна их количеству

$$y'(t) = \alpha y(t), \quad (\text{I.2})$$

где $\alpha > 0$ — коэффициент скорости размножения. Предполагая, что в начальный момент количество бактерий было равно единице измерения, то получаем следующий закон размножения

$$y(t) = e^{\alpha t}$$

Еще одним важным источником дифференциальных уравнений является второй закон Ньютона. По-школьному этот закон звучит, как $F = ma$. Если мы обозначим координату нашего тела в момент времени t через $y(t)$, то скорость будет равна $y'(t)$, а ускорение

$$a(t) = y''(t).$$

Второй закон Ньютона утверждает, что

$$my''(t) = F(t, y(t), y'(t)),$$

где сила может зависеть не только от времени, но от координаты и скорости тела.

Аристотель считал, что скорость падения тела пропорциональная его весу (массе), но уже Галилей показал, что ускорение свободного падения не зависит от массы, а является постоянной. Направим ось y вертикально вниз и рассмотрим уравнение Ньютона для свободного падения тела с массой m . Поскольку на такое тело действует сила $F = mg$, где $g = 9.81 \text{ м/с}^2$, то имеем

$$my''(t) = mg.$$

Сокращая массу (которую, конечно, мы считаем $m > 0$) получаем дифференциальное уравнение

$$y''(t) = g. \quad (\text{I.3})$$

Если предположить, что при $t = 0$ положение тела и его скорость были равны нулю, то находим решение этого уравнения

$$y(t) = \frac{1}{2}gt^2.$$

Отсюда, действительно, следует, что траектория движения не зависит от массы тела. Но в жизни если мы возьмем воздушный шарик массой 10 г и гирию весом 16 кг, то увидим, что гирия полетит вниз намного быстрее! Что бы объяснить эту ситуацию мы используем тоже дифференциальные уравнения, но вначале вспомним, что на тело, падающее в воздухе, действует также сопротивление воздуха, которое пропорционально скорости тела. Запишем Дифференциальное уравнение в этом случае на основании второго закона Ньютона

$$my''(t) = mg - \lambda y'(t),$$

где $\lambda > 0$ — это коэффициент сопротивления воздуха. Значение этого коэффициента зависит от формы тела, его поверхности, плотности воздуха, но не зависит от массы тела. Снова поделим на массу, получаем

$$y''(t) = g - \frac{\lambda}{m}y'(t).$$

Из этого уравнения видно, что для тела с меньшей массой сила ускорение, которое возникает из-за сопротивления воздуха, будет больше, чем аналогичное сопротивление для тела с большей массой.

Дифференциальные уравнения имеют огромное значение почти во всех естественных науках, а также в социальных.

2. Задача Коши

Прежде чем переходить к определению решения дифференциального уравнения обратим внимание на то, что дифференциальные уравнения имеют не единственное решение. Например уравнение (I.2) имеет бесконечное семейство решений

$$y(t) = Ce^{\alpha t},$$

где C — любая константа. Причем эта константа может иметь смысл в начальном количестве бактерий.

Уравнение (I.3) имеет семейство решений, зависящее от двух констант

$$y(t) = \frac{1}{2}gt^2 + C_1t + C_2,$$

где C_1 есть начальная скорость тела, а C_2 — начальное положение тела.

При этом порядок уравнение определяет количество констант, от которых зависит семейство решений дифференциальных уравнений.

Определение 2.1. Функция $y(t)$, заданная при $t \in I$, называется частным решением уравнения (I.1), если эта функция имеет n производных и обращает уравнение (I.1) в тождество.

Определение 2.2. Для дифференциального уравнения n -го порядка (I.1) общим решением (или общим интегралом) назовем функцию

$$y = y(t, C_1, C_2, \dots, C_n),$$

зависящую от времени и от n констант, такую, что любое частное решение уравнения (I.1) может быть получено соответствующим выбором констант C_1, C_2, \dots, C_n .

Обычно, имея общее решение, мы находим частное из условия, чтобы решение принимало заданные значения в указанный момент времени t . Рассмотрим дифференциальное уравнение с начальными условиями

$$\begin{aligned} \Phi(t, y(t), y'(t), \dots, y^{(n)}(t)) &= 0, \\ y(t_0) &= y_0, \\ y'(t_0) &= y_1, \\ &\dots \\ y^{(n-1)}(t_0) &= y_{n-1}, \end{aligned} \tag{I.4}$$

где $t_0 \in I$, $y_0, y_1, \dots, y_{n-1} \in \mathbb{R}$.

Определение 2.3. Уравнение с начальными условиями (I.4) называется задачей Коши. А ее решение — непрерывно дифференцируемая на I функция $y(t)$, удовлетворяющая (I.4) — называется решением задачи Коши.

3. Системы дифференциальных уравнений

Помимо дифференциальных уравнений рассматривают также системы дифференциальных уравнений. Пусть $x(t)$ есть векторно значная функция, заданная на связном множестве $I \subset \mathbb{R}$

$$x(t) = \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{bmatrix}.$$

Рассмотрим функцию

$$F : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}^n,$$

тогда системой n дифференциальных уравнений назовем уравнение

$$F(t, x(t), x'(t)) = 0,$$

где через $x'(t)$ мы обозначили производную векторно значной функции $x(t)$

$$x'(t) = \begin{bmatrix} x'_1(t) \\ x'_2(t) \\ \vdots \\ x'_n(t) \end{bmatrix}.$$

Покажем, что любое дифференциальное уравнение n -го порядка можно представить в виде системы дифференциальных уравнений n -го порядка. Пусть мы имеем уравнение

$$\Phi(t, y(t), y'(t), \dots, y^{(n-1)}(t), y^{(n)}(t)) = 0.$$

Введем обозначения

$$x_1(t) = y(t), \quad x_2(t) = y'(t), \quad \dots, \quad x_n(t) = y^{(n-1)}(t).$$

Тогда имеем

$$\Phi(t, x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t), x'_n(t)) = 0.$$

Последнее соотношение можно записать в векторной форме

$$F(t, x(t), x'(t)) = 0,$$

где $x(t)$ — векторно значная функция, составленная из компонент $x_1(t), \dots, x_n(t)$.

Например, уравнение колебания математического маятника

$$y''(t) + \omega^2 y(t) = f(t)$$

можно записать как систему дифференциальных уравнений первого порядка, состоящую из двух уравнений. Обозначим $x_1(t) = y(t)$, $x_2(t) = y'(t)$, тогда имеем систему уравнений

$$\begin{aligned} x'_1(t) &= x_2(t), \\ x'_2(t) &= f(t) - \omega^2 x_1(t). \end{aligned}$$

Для систем дифференциальных уравнений аналогично вводятся определения частного и общего решения, а также задачи Коши.

4. Частные случаи дифференциальных уравнений

Вопрос о существовании решений дифференциальных уравнений мы рассмотрим в следующей главе, а сейчас разберем некоторые элементарные способы нахождения решений дифференциальных уравнений в ряде частных случаях.

Рассмотрим уравнение первого порядка, которое имеет вид

$$y'(t) = f(t)g(y(t)),$$

которое называется — уравнение с разделяющимися переменными. Предполагая, что функции $f(t)$ и $g(y)$ непрерывны в рассматриваемой области, а функция $g(y)$ отлична от нуля, посмотрим, как можно найти решение этого уравнения. Делением на $g(y(t))$ получаем

$$\frac{y'(t)}{g(y(t))} = f(t).$$

Интегрируя это равенство, имеем

$$\int \frac{y'(t)}{g(y(t))} dt = \int f(t) dt + C.$$

или

$$\int \frac{dy}{g(y)} = \int f(t) dt + C.$$

Вычисляя эти неопределенные интегралы получаем соотношение

$$H(y) = F(t) + C,$$

которое дает нам решение в неявном виде. Но поскольку функция $g(y) \neq 0$, то она не меняет знак, поэтому функция $H(y)$ является строго монотонной, а значит наше решение можно представить в виде

$$y(t) = H^{-1}(F(t) + C).$$

Примером уравнения с разделяющимися переменными является уравнение

$$y'(t) = ay(t).$$

Имеем

$$\int \frac{y'(t) dt}{y(t)} = \int a dt + \tilde{C}$$

или

$$\ln y(t) = at + \tilde{C}.$$

Далее

$$y(t) = e^{\tilde{C}} e^{at}.$$

Константа \tilde{C} представляет собой любое число, которое мы можем представить в виде $\ln C$, где $C \in (0, \infty)$, тогда в итоге имеем общее решение в виде

$$y(t) = Ce^{at}.$$

Еще одним важным примером дифференциального уравнения первого порядка являются линейные уравнения вида

$$y'(t) = a(t)y(t) + b(t).$$

Если $b(t) = 0$, то такое уравнение называется линейным однородным, иначе — линейным неоднородным. Сначала рассмотрим линейное однородное уравнение

$$y'(t) = a(t)y(t),$$

которое является уравнением с разделяющимися переменными. Это уравнение имеет следующее решение

$$\int \frac{y' dt}{y} = \int a(t) dt + C_1,$$

$$|y(t)| = e^{C_1} e^{\int a(t) dt}.$$

Избавляясь от модуля, получаем

$$y(t) = C e^{\int a(t) dt},$$

где C произвольная константа. Причем значение $C = 0$ охватывает случай, когда $y = 0$, который мы исключили при делении на y .

Чтобы найти общее решение линейного неоднородного уравнения воспользуемся методом вариации постоянной. Предположим, что $C = C(t)$ и подставим функцию $y(t) = C(t)e^{\int a(t) dt}$ в уравнение. Получим

$$C'(t)e^{\int a(t) dt} + C(t)(a(t)e^{\int a(t) dt}) = a(t)C(t)e^{\int a(t) dt} + b(t).$$

Сокращая, получаем дифференциальное уравнение на функцию $C(t)$

$$C'(t)e^{\int a(t) dt} = b(t).$$

Последнее уравнение можно решить (в квадратурах) и найти функцию $C(t)$, которая снова будет содержать в себе произвольную константу C_1

$$C(t) = \int b(t)e^{-\int a(s) ds} dt + C_1.$$

В итоге общее решение линейного неоднородного уравнения будет

$$y(t) = C(t)e^{\int a(t) dt} = \left(\int b(t)e^{-\int a(s) ds} dt + C_1 \right) e^{\int a(t) dt}.$$

Глава II

Существование и единственность решений

1. Нормальная форма

Когда мы определяли обыкновенное дифференциальное уравнение мы рассматривали общую функциональную зависимость искомой функции и ее производных. Однако в этом случае почти всегда имеет смысл разрешить это уравнение, выразив старшие производные через остальные функции. Разумеется, что при этом мы можем получить несколько уравнений. Например, из уравнения

$$(y'(t))^2 = y(t)$$

мы получаем два уравнения

$$y'(t) = \sqrt{y(t)}$$

и

$$y'(t) = -\sqrt{y(t)}.$$

Однако вопросы решения таких уравнений не имеют специфики дифференциальных уравнений, поэтому мы будем рассматривать обыкновенные дифференциальные уравнения в виде

$$y^{(n)}(t) = \varphi(t, y(t), y'(t), \dots, y^{(n-1)}(t)).$$

Для систем дифференциальных уравнений мы будем использовать следующую форму записи

$$\begin{aligned}\dot{x}_1(t) &= f_1(t, x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)) \\ \dot{x}_2(t) &= f_2(t, x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t)) \\ &\dots \\ \dot{x}_n(t) &= f_n(t, x_1(t), x_2(t), \dots, x_n(t))\end{aligned}$$

Или в векторной форме

$$x'(t) = F(t, x(t)).$$

Такая форма записи системы дифференциальных уравнений называется нормальной формой.

2. Существование решения задачи Коши

Существование решения задачи Коши мы будем доказывать для системы дифференциальных уравнений в нормальной форме.

Для доказательства существования решения задачи Коши нам понадобится теорема Арцела-Асколи. Пусть на некотором отрезке $[a, b]$ задана последовательность непрерывных функций $\{z_n(t)\}$. Эта последовательность называется равномерно ограниченной, если

$$|z_n(t)| \leq K,$$

где K не зависит ни от t , ни от n .

Последовательность непрерывных функций называется равномерно непрерывной, если для любого $\varepsilon > 0$ существует такое $\delta = \delta(\varepsilon)$, что для любых $t', t'' \in [a, b]$ таких, что $|t' - t''| < \delta$ выполняется неравенство

$$|z_n(t') - z_n(t'')| < \varepsilon,$$

для всех n .

Если последовательность $z_n(t)$ состоит из непрерывно дифференцируемых функций и имеет место неравенство

$$|z'_n(t)| < L,$$

для всех n , где L от n не зависит, то эта последовательность будет равномерно непрерывной.

Теорема 2.1 (Теорема Арцела-Асколи). *Из любой равномерно ограниченной и равностепенно непрерывной последовательности функций на отрезке можно извлечь сходящуюся равномерно подпоследовательность.*

Для чисел t_0 , a , b и вектора $x_0 \in \mathbb{R}^n$ введем множество R следующим образом

$$R = \{(t, x) : t \in \mathbb{R}, x \in \mathbb{R}^n, t_0 \leq t \leq t_0 + a, |x - x_0| \leq b\}.$$

Мы будем рассматривать следующую задачу

$$\begin{aligned} x'(t) &= F(t, x(t)), \quad t \in [t_0, t_0 + a] \\ x(t_0) &= x_0. \end{aligned} \tag{II.1}$$

Теорема 2.2 (Теорема Пеано). *Пусть функция F непрерывна в R и удовлетворяет оценке $|F(t, x)| \leq M$, для $(t, x) \in R$. Тогда задача Коши (II.1) имеет по крайней мере одно решение на отрезке $[t_0, t_0 + \alpha]$, где $\alpha = \min\{a, b/M\}$.*

Доказательство. Фиксируем произвольное $\delta > 0$. Построим непрерывно дифференцируемую функцию $x^0(t)$ на $[t_0 - \delta, t_0]$ такую, что:

$$\begin{aligned} x^0(t_0) &= x_0, \\ x'(t_0) &= F(t_0, x_0), \\ |x^0(t) - x_0| &\leq b, \\ |x'^0(t)| &\leq M. \end{aligned}$$

Покажем, что для $0 < \varepsilon \leq \delta$ на отрезке $[t_0 - \delta, t_0 + \alpha]$ существует такая функция $x^\varepsilon(t)$, что $x^\varepsilon(t) = x^0(t)$, при $t \in [t_0 - \delta, t_0]$, а при $t \in [t_0, t_0 + \alpha]$

$$x^\varepsilon(t) = x_0 + \int_{t_0}^t F(s, x^\varepsilon(s - \varepsilon)) ds. \tag{II.2}$$

Формула (II.2) определяет функцию $x^\varepsilon(t)$ как продолжение функции $x^0(t)$ на отрезок $[t_0, t_0 + \alpha_1]$, где $\alpha_1 = \min\{\alpha, \varepsilon\}$. По построению на отрезке $[t_0 - \delta, t_0 + \alpha_1]$ функция $x^\varepsilon(t)$ непрерывно дифференцируема, кроме того,

$$|x^\varepsilon(t) - x^0(t)| \leq b. \tag{II.3}$$

Далее по формуле (II.2) можно определить функцию $x^\varepsilon(t)$ на отрезок $[t_0 - \delta, t_0 + \alpha_2]$, где $\alpha_2 = \min\{\alpha, 2\varepsilon\}$, с сохранением неравенства (II.3). Продолжая таким образом, мы получим, что функция $x^\varepsilon(t)$ определена на $[t_0 - \delta, t_0 + \alpha]$.

Поскольку $|x^\varepsilon(t)| \leq M$, то семейство функций $\{x^\varepsilon(t)\}$, $0 < \varepsilon \leq \delta$ является равномерно непрерывным. Следовательно, по теореме Арцела-Асколи можно выделить такую последовательность $\varepsilon_n \rightarrow 0$, что на $[t_0 - \delta, t_0 + \alpha]$ существует равномерный предел

$$x(t) = \lim_{n \rightarrow \infty} x^{\varepsilon_n}(t).$$

Из равномерной непрерывности функции $F(t, x)$ следует, что последовательность

$$F(t, x^{\varepsilon_n}(t - \varepsilon_n))$$

при $n \rightarrow \infty$ стремится к $f(t, x(t))$. Следовательно, в равенстве (II.2) при $\varepsilon = \varepsilon_n$ допустим предельный переход, в результате которого мы получаем

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

Отсюда следует, что функция $x(t)$ является решением задачи Коши (II.1) на $[t_0, t_0 + \alpha]$. \square

Заметим, что, вообще говоря, мы не можем надеяться на существования глобального решения дифференциального уравнения даже в случае бесконечно гладкой правой части. Например, задача Коши

$$\begin{aligned} x'(t) &= x^2(t) + 1, \\ x(0) &= 0 \end{aligned}$$

Имеет решение на $[-\pi/2, \pi/2]$

$$x(t) = \operatorname{arctg} t,$$

которое не продолжается вне этого отрезка.

3. Единственность решения задачи Коши

В условиях теоремы Пеано мы не можем рассчитывать на единственность решения. Действительно, рассмотрим задачу Коши

$$\begin{aligned}x'(t) &= \sqrt{x(t)}, \\x(0) &= 0.\end{aligned}$$

Очевидно, что эта задача имеет решение $x(t) = 0$, но решая эту задачу методом разделения переменных, можно найти еще решение

$$x(t) = \frac{t^2}{4}.$$

Чтобы обеспечить единственность задачи Коши нам необходимо наложить на правую часть большую гладкость, чем просто непрерывность.

Докажем сначала одно неравенство.

Теорема 3.1 (Неравенство Гронуолла). *Пусть $u(t)$, $v(t)$ суть неотрицательные функции непрерывные на отрезке $[a, b]$. Если для некоторой константы $C \geq 0$ выполнено неравенство*

$$v(t) \leq C + \int_a^t v(s)u(s)ds, \quad t \in [a, b], \quad (\text{II.4})$$

то имеет место следующее неравенство

$$v(t) \leq C \exp \left(\int_a^t u(s)ds \right), \quad t \in [a, b]. \quad (\text{II.5})$$

Доказательство. Сначала рассмотрим случай $C > 0$. Обозначим через $V(t)$ правую часть неравенства (II.4). Тогда имеем

$$v(t) \leq V(t)$$

и

$$0 < C \leq V(t).$$

Кроме того,

$$V'(t) = u(t)v(t).$$

Следовательно,

$$V'(t) \leq u(t)V(t).$$

Поскольку $V(t) > 0$, то

$$\frac{V'(t)}{V(t)} \leq u(t).$$

Интегрируя это неравенство на $[a, t]$ и учитывая, что $V(a) = C$, получаем

$$V(t) \leq C \exp \left(\int_a^t u(s) ds \right).$$

Учитывая неравенство $v(t) \leq V(t)$ отсюда получаем (II.5).

Если теперь $C = 0$, то неравенство (II.5) будет верно для любого $C > 0$, поэтому переходя к пределу при $C \rightarrow 0$ получаем, что

$$v(t) = 0.$$

□

Определение 3.1. Мы будем говорить, что функция $F(t, x)$ удовлетворяет условию Липшица по переменным x на R , если существует такая константа $L > 0$, что

$$|F(t, x') - F(t, x'')| \leq L(t)|x' - x''|,$$

для всех $(t, x'), (t, x'') \in R$.

Теорема 3.2. Пусть к условиям теоремы Пеано дополнительно добавлено условие Липшица по переменной x на $[t_0, t_0 + \alpha]$, тогда задача Коши не может иметь более одного решения.

Доказательство. Предположим, что задача Коши имеет два решения $x^1(t)$ и $x^2(t)$, тогда мы имеем

$$x^i(t) = x_0 + \int_a^t F(s, x^i(s)) ds, \quad i = 1, 2.$$

Следовательно функция $y(t) = x^1(t) - x^2(t)$ удовлетворяет равенству

$$y(t) = \int_a^t (F(s, x^1(s)) - F(s, x^2(s))) ds.$$

В силу условия Липшица отсюда следует, что

$$|y(t)| \leq \int_a^t L|x^1(s) - x^2(s)| ds = L \int_a^t |y(s)| ds.$$

По лемме Гронуолла мы получаем, что $y(t) = 0$ и $x^1(t) = x^2(t)$. \square

Глава III

Линейные дифференциальные уравнения

1. Линейные системы

В этой главе мы будем рассматривать системы линейных дифференциальных уравнений следующего вида

$$\begin{aligned}\dot{x}_1(t) &= a_{11}(t)x_1(t) + a_{12}(t)x_2(t) + \cdots + a_{1n}(t)x_n(t) + f_1(t), \\ \dot{x}_2(t) &= a_{21}(t)x_1(t) + a_{22}(t)x_2(t) + \cdots + a_{2n}(t)x_n(t) + f_2(t), \\ &\cdots \\ \dot{x}_n(t) &= a_{n1}(t)x_1(t) + a_{n2}(t)x_2(t) + \cdots + a_{nn}(t)x_n(t) + f_n(t).\end{aligned}$$

Эту систему мы будем записывать в векторном виде

$$\dot{x}(t) = A(t)x(t) + f(t),$$

где

$$x(t) = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{pmatrix},$$

$$f(t) = \begin{pmatrix} f_1(t) \\ f_2(t) \\ \vdots \\ f_n(t) \end{pmatrix},$$

$$A(t) = \begin{pmatrix} a_{11}(t) & a_{12}(t) & \dots & a_{1n}(t) \\ a_{21}(t) & a_{22}(t) & \dots & a_{2n}(t) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1}(t) & a_{n2}(t) & \dots & a_{nn}(t) \end{pmatrix}.$$

Будем рассматривать эту систему на отрезке $[a, b]$, предполагая, что все функции $a_{ij}(t)$ и $f_i(t)$ на этом отрезке непрерывны.

Вместе в этой системой мы будем рассматривать также и задачу Коши с начальным условием

$$x(t_0) = x^0,$$

где $t_0 \in [a, b]$, $x^0 \in \mathbb{R}^n$.

Покажем, что задача Коши для системы линейных дифференциальных уравнений всегда имеет единственное решение на всем отрезке $[a, b]$. Первым делом заметим, что эта система удовлетворяет условиям теоремы 3.2. Поскольку функция

$$F(t, x) = A(t)x + f(t)$$

имеет непрерывные производные по x и, соответственно, эта функция удовлетворяет условию Липшица.

Далее возьмем $t_0 = a$ и покажем, что задача Коши имеет решение на отрезке $[a, b]$. Согласно теореме Пеано наша задача Коши имеет решение на отрезке $[a, \min\{b, a + K/M\}]$, где M такая константа, что

$$|A(t)x(t) + f(t)| \leq M,$$

при $(t, x) \in R$, где множество R определяется по следующим образом

$$R = \{(t, x) : t \in [a, b], |x - x^0| \leq K\}.$$

В силу непрерывности коэффициентов и правой части нашей системы мы имеем оценку

$$|A(t)x(t) + f(t)| \leq L(|x| + 1),$$

где L не зависит от t и от x . Поэтому для любого $K > 0$ решение существует на отрезке

$$[a, \min\{b, a + K/(L(|x| + 1))\}].$$

Поскольку из неравенства $|x - x^0| \leq K$ следует оценка $|x| \leq (K + |x^0|)$, то решение будет существовать как минимум на отрезке

$$[a, \delta(K)],$$

где $\delta(K) = \min\{b, a + K/(L(K + |x^0| + 1))\}$. Учитывая, что

$$\lim_{K \rightarrow \infty} \delta(K) = \min\{b, C^{-1}\},$$

то для достаточно больших K решение существует на некотором отрезке $[a, a + \delta_0]$, где δ_0 не зависит от t_0 и x^0 . Поэтому продолжая эту процедуру, мы убеждаемся, что решение задачи Коши существует на всем $[a, b]$.

2. Линейная зависимость функций

Будем рассматривать набор векторно значных функций $x^k(t)$, $k = 1, 2, \dots, k$ при $t \in [a, b]$ со значениями в \mathbb{R}^n .

Определение 2.1. Функции $x^k(t)$ линейно зависимы на $[a, b]$, если существуют такие постоянные c_1, c_2, \dots, c_k не все равные нулю, что при всех $t \in [a, b]$ имеем

$$c_1 x^1(t) + c_2 x^2(t) + \dots + c_k x^k(t) = 0. \quad (\text{III.1})$$

Определение 2.2. Функции $x^k(t)$ линейно независимы на $[a, b]$, если равенство (III.1) при всех $t \in [a, b]$ возможно только при

$$c_1 = c_2 = \dots = c_k = 0.$$

Рассмотрим сейчас набор n функций $x^1(t), \dots, x^n(t)$ на отрезке $[a, b]$. Составим из этих функций детерминант

$$W(t) = \begin{vmatrix} x_1^1(t) & x_1^2(t) & \dots & x_1^n(t) \\ x_2^1(t) & x_2^2(t) & \dots & x_2^n(t) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_n^1(t) & x_n^2(t) & \dots & x_n^n(t) \end{vmatrix}$$

Этот детерминант называется определителем Вронского или вронскианом.

Теорема 2.1. Если функции $x^1(t), \dots, x^n(t)$ линейно зависимы, то определитель Вронского равен нулю

$$W(t) = 0, \quad t \in [a, b].$$

Доказательство. В случае линейной зависимости этих функций, столбцы определителя будут линейно зависимыми и, следовательно, определитель будет равен нулю. \square

Рассмотрим однородную систему линейных дифференциальных уравнений

$$\dot{x}(t) = A(t)x(t). \quad (\text{III.2})$$

Теорема 2.2. Пусть функции $x^1(t), x^2(t), \dots, x^n(t)$ являются решениями уравнения (III.2). Если их вронскиан равен нулю хотя в одной точке, то эти функции линейно зависимы и $W(t) = 0$ при всех $t \in [a, b]$.

Доказательство. Пусть $t_1 \in [a, b]$ такое, что $W(t_1) = 0$. Следовательно, векторы $x^1(t_1), \dots, x^n(t_1)$ будут линейно зависимыми, поэтому существует не все равные нулю числа c_1, \dots, c_n такие, что

$$c_1x^1(t_1) + c_2x^2(t_1) + \dots + c_nx^n(t_1) = 0.$$

Построим новую векторно значную функцию

$$x(t) = c_1x^1(t) + c_2x^2(t) + \dots + c_nx^n(t).$$

Она также будет решением уравнения (III.2), кроме того $x(t_1) = 0$. Нулевая функция $z(t) = 0$ тоже удовлетворяет уравнению (III.2) и начальному условию $z(t_1) = 0$, поэтому в силу единственности решения задачи Коши мы имеем

$$x(t) = z(t) = 0, \quad t \in [a, b].$$

Следовательно, функции $x^1(t), \dots, x^n(t)$ линейно зависимые функции, поэтому $W(t) = 0$. \square

3. Фундаментальная система решений

При изучении систем линейных дифференциальных уравнений принципиальным понятием является фундаментальная система решений.

Определение 3.1. Любая система n линейно независимых решений (III.2) называется фундаментальной системой решений.

Покажем, что для любой системы линейных дифференциальных уравнений существует фундаментальная система решений. Выберем n линейно независимых векторов $x^{01}, x^{02}, \dots, x^{0n} \in \mathbb{R}^n$. Построим функции $x^k(t)$ как решения задачи Коши для уравнения (III.2) с начальным условием

$$x^k(a) = x^{0k}.$$

Поскольку вектора $x^k(0)$ линейно независимы, то и функции $x^k(t)$ линейно независимы на $[a, b]$.

Фундаментальная система решений может служить для построения любых решений системы линейных дифференциальных уравнений.

Теорема 3.1. Пусть $x^1(t), x^2(t), \dots, x^n(t)$ — фундаментальная система решений. Пусть $x(t)$ некоторое решение системы (III.2), тогда существуют такие константы c_1, c_2, \dots, c_n , что

$$x(t) = c_1 x^1(t) + c_2 x^2(t) + \dots + c_n x^n(t). \quad (\text{III.3})$$

Доказательство. Возьмем любое $t_0 \in [a, b]$. Запишем равенство (III.3) при $t = t_0$, считая константы c_k неизвестными

$$\begin{aligned} x_1(t_0) &= c_1 x_1^1(t_0) + \dots + c_n x_1^n(t_0), \\ &\dots \\ x_n(t_0) &= c_1 x_n^1(t_0) + \dots + c_n x_n^n(t_0). \end{aligned}$$

Эта система (относительно неизвестных c_k) имеет единственное решение, поскольку ее определитель является определителем Вронского $W(t_0)$, который не равен нулю.

Таким образом, любое решение системы (III.2) можно представить в виде линейной комбинации функций из фундаментальной системы решений. \square

Из последней теоремы следует, что фундаментальная система решений представляет собой базис в пространстве решений системы линейных дифференциальных уравнений.

Определение 3.2. Фундаментальной матрицей для системы (III.2) называется матрица $X(t)$, столбцы которой составляют фундаментальную систему решений.

Для фундаментальной матрицы имеет место

$$\det X(t) = W(t) \neq 0.$$

С помощью фундаментальной матрицы можно построить общее решение системы (III.2) по формуле

$$x(t, c_1, \dots, c_n) = X(t)C,$$

где вектор C составлен из констант c_1, \dots, c_n .

4. Неоднородные системы

Сейчас мы будем рассматривать также неоднородные системы линейных дифференциальных уравнений

$$\dot{x}(t) = A(t)x(t) + f(t). \quad (\text{III.4})$$

Если мы имеем фундаментальную матрицу для однородной системы $X(t)$, то мы можем найти решение для неоднородной системы методом вариации постоянных.

Будем искать частное решение системы (III.4) в виде

$$x(t) = X(t)C(t).$$

Подставляем эту функцию в (III.4) и получаем

$$X'(t)C(t) + X(t)C'(t) = A(t)X(t)C(t) + f(t).$$

Поскольку $X'(t) = A(t)X(t)$, то в итоге получаем

$$X(t)C'(t) = f(t).$$

Поскольку матрица $X(t)$ имеет ненулевой детерминант и поэтому обратима. В результате получаем

$$C'(t) = X^{-1}(t)f(t).$$

Отсюда получаем

$$C(t) = C^0 + \int_{t_0}^t X^{-1}(s)f(s)ds,$$

где C^0 вектор из произвольных постоянных.

Таким образом получаем, что общее решение неоднородной системы дифференциальных уравнений имеет вид

$$x(t) = X(t)C^0 + X(t) \int_{t_0}^t X^{-1}(s)f(s)ds.$$

Из этой формулы следует, что общее решение неоднородного уравнения есть сумма общего решения однородного уравнения и частного решения неоднородного уравнения.

Глава IV

Краевые задачи

1. Краевые условия

Мы будем рассматривать краевые задачи для линейных дифференциальных уравнений второго порядка. Пусть мы имеем линейное дифференциальное уравнение

$$y''(t) + p(t)y'(t) + q(t)y(t) = f(t), \quad t \in [a, b], \quad (\text{IV.1})$$

где функции $p(t)$ и $q(t)$ предполагаются непрерывными на $[a, b]$

Начальные условия задавались в одной точке, а краевые условия задаются в различных точках. В общем виде краевые условия записываются следующим образом

$$\begin{aligned} \alpha y'(a) + \beta y(a) &= c, \\ \gamma y'(b) + \delta y(b) &= d, \end{aligned} \quad (\text{IV.2})$$

где $|\alpha| + |\beta| \neq 0$ и $|\gamma| + |\delta| \neq 0$. Если числа c и d одновременно равны нулю, то говорят об однородных краевых условиях.

Теорема о разрешимости краевой задачи (IV.1)–(IV.2) устанавливается следующей теоремой об альтернативе (альтернатива Фредгольма).

Теорема 1.1 (Альтернатива Фредгольма). *Возможны только два случая: или 1) краевая задача имеет единственное решение при любых правых частях в уравнении и в краевых условиях, или 2) однородная задача с однородными краевыми условиями имеет бесконечно много решений, а неоднородная задача при некоторых правых*

частях имеет бесконечно много решений, а при всех других — не имеет решений.

Доказательство. Общее решение уравнения (IV.1) без учета краевых условий имеет вид

$$y(t) = c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) + v(t),$$

где $y_1(t)$, $y_2(t)$ — линейно независимые решения однородного уравнения, а $v(t)$ — частное решение неоднородного уравнения. Подставляя это общее решение в краевые условия (IV.2) и перенося $v(t)$ в правую часть, получим систему линейных алгебраических уравнений относительно констант c_1 , c_2 . Коэффициенты этой системы не зависят от правых частей уравнения и правых частей краевых условий.

Если детерминант этой системы не равен нулю, то система имеет единственное решение для констант c_1 и c_2 , поэтому общее решение с этими константами будет единственным решением краевой задачи.

Если детерминант равен нулю, то однородная система имеет бесконечно много решений относительно констант c_1 и c_2 , но неоднородная система имеет решение не для всех правых частей. Если она имеет решение, то она имеет и бесконечно много решений, поскольку к этому решению можно добавить любое решение однородной системы, умноженное на любую константу. \square

Рассмотрим пример уравнения

$$y''(t) + y = f(t), \quad t \in [0, \pi]$$

с краевыми условиями

$$\begin{aligned} y(0) &= 0, \\ y(\pi) &= 0. \end{aligned}$$

Общее решение однородного уравнения равно

$$y(t) = c_1 \sin t + c_2 \cos t.$$

Подставляя это решение в краевые условия, видим, что $c_2 = 0$, а c_1 может быть любым. То есть однородная задача имеет бесконечно много решений. Соответственно, при $f(t) \neq 0$ наша задача имеет решение не всегда. При $f(t) = 1$, частное решение имеет вид $y(t) = 1$, но это решение не удовлетворяет краевым условиям.

В тоже время если $f(t) = t^2 - \pi t + 2$, то краевая задача имеет следующие решения

$$y(t) = c_1 \sin t + t(t - \pi),$$

где c_1 — любое число.

2. Функция Грина

В этом разделе будем рассматривать однородные краевые условия. Для построения решений краевых задач используется функция Грина.

Определение 2.1. Функцией Грина для задачи (IV.1)–(IV.2) называется функция $G(t, s)$, определенная при $t \in [a, b]$, $s \in (a, b)$ такая, что:

- Для каждого $s = const$ функция $y(t) = G(t, s)$ при $t \neq s$ удовлетворяет однородному уравнению (IV.1).
- При $t = a$ и $t = b$ функция $y(t) = G(t, s)$ удовлетворяет краевым условиям (IV.2).
- При $t = s$ она непрерывна по t , а ее производная по t имеет скачек, равный 1

$$\begin{aligned} G(s+0, s) &= G(s-0, s), \\ G'(s+0, s) &= G'(s-0, s) + 1. \end{aligned} \tag{IV.3}$$

Теорема 2.1. Если при $f = 0$ краевая задача имеет только нулевое решение, то функция Грина существует и имеет вид

$$G(t, s) = \begin{cases} Ay_1(t), & a \leq t \leq s, \\ By_2(t), & s \leq t \leq b, \end{cases} \tag{IV.4}$$

где $y_1(t)$ и $y_2(t)$ суть ненулевые решения однородного уравнения (IV.1), удовлетворяющие соответственно первому и второму краевым условиям, множители A и B зависят от s и определяются условиями (IV.3)

$$\begin{aligned} A(s)y_1(s) &= B(s)y_2(s), \\ B(s)y_2'(s) &= A(s)y_1'(s) + 1. \end{aligned} \tag{IV.5}$$

Доказательство. Пусть $y_1(t)$ и $y_2(t)$ решения однородного уравнения (IV.1), такие что

$$y_1(a) = \alpha, \quad y_1'(a) = -\beta,$$

$$y_2(b) = \gamma, \quad y_2'(b) = -\delta.$$

Покажем, что эти решения линейно независимы. Действительно, предполагая, что они линейно зависимы, мы получим

$$y_1(t) = cy_2(t).$$

Из этого следует, что функция $y_2(t)$ удовлетворяет обоим краевым условиям, что невозможно, если $y_2(t) \neq 0$.

Раз, функции $y_1(t)$ и $y_2(t)$ линейно независимы, то любое решение однородного уравнения (IV.1) имеет вид

$$y(t) = c_1y_1(t) + c_2y_2(t).$$

Поскольку первому краевому условию удовлетворяет только $y_1(t)$, а второму только $y_2(t)$, то из требований 1) и 2) на функцию Грина следует, что функция Грина должна иметь вид (IV.4).

Из требования 3) на функцию Грина получаем условия (IV.5), но эта система разрешима относительно функций $A(s)$ и $B(s)$, поскольку ее детерминант

$$\begin{vmatrix} y_1(s) & -y_2(s) \\ -y_1'(s) & y_2'(s) \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} y_1(s) & y_2(s) \\ y_1'(s) & y_2'(s) \end{vmatrix} = W(s) \neq 0,$$

поскольку $y_1(s)$ и $y_2(s)$ линейно независимы. Следовательно, функция Грина существует и имеет вид (IV.4). \square

Зная функцию Грина, которая определяется по однородному уравнению (IV.1), можно построить решение неоднородного уравнения.

Теорема 2.2. Пусть выполнены условия теоремы 2.1, тогда для любой непрерывной функции $f(t)$ решение краевой задачи (IV.1)–(IV.2) существует и выражается формулой

$$y(t) = \int_a^b G(t, s)f(s)ds. \quad (\text{IV.6})$$

Доказательство. Разобьем интервал (a, b) на части

$$a < s < t, \quad t < s < b.$$

Продифференцируем функцию (IV.6). В силу (IV.4) имеем

$$y'(t) = y_2'(t) \int_a^t B(s)f(s)ds + y_1'(t) \int_t^b A(s)f(s)ds. \quad (\text{IV.7})$$

Подставим теперь функцию $y(t)$ в краевые условия. Поскольку $y_1(t)$ удовлетворяет первому краевому условию, а $y_2(t)$ — второму, то функция $y(t)$ удовлетворяет обоим краевым условиям.

Дифференцируем функцию $y'(t)$, определенную (IV.7), получаем

$$\begin{aligned} y''(t) &= y_2''(t) \int_a^t B(s)f(s)ds + B(t)y_2'(t)f(t) + \\ &+ y_1''(t) \int_t^b A(s)f(s)ds - A(t)y_1'(t)f(t) = \\ &y_2''(t) \int_a^t B(s)f(s)ds + y_1''(t) \int_t^b A(s)f(s)ds + f(t). \end{aligned}$$

Подставляем $y(t)$, $y'(t)$ и $y''(t)$ в уравнение (IV.1), имеем

$$\begin{aligned} &(y_2''(t) + p(t)y_2'(t) + q(t)y_2(t)) \int_a^t B(s)f(s)ds + \\ &+ (y_1''(t) + p(t)y_1'(t) + q(t)y_1(t)) \int_t^b A(s)f(s)ds + f(t) = f(t). \end{aligned}$$

Учитывая, что $y_1(t)$ и $y_2(t)$ суть решения однородной задачи, мы видим, что $y(t)$ есть решение уравнения (IV.1). \square

3. Собственные функции и собственные значения

Рассмотрим уравнение

$$y''(t) + p(t)y'(t) + q(t)y(t) = \lambda y(t) \quad (\text{IV.8})$$

с краевыми условиями (IV.2), где λ — вещественный параметр.

Определение 3.1. Значения λ , для которых задача (IV.8)–(IV.2) имеет ненулевые решения, называются собственными значениями, а сами ненулевые решения — собственными функциями.

Рассмотрим задачу

$$y''(t) = \lambda y(t), \quad t \in [0, \pi]$$

с краевыми условиями

$$y(0) = y(\pi) = 0.$$

Если $\lambda > 0$, то общее решение уравнения есть следующая функция

$$y(t) = c_1 e^{\sqrt{\lambda}t} + c_2 e^{-\sqrt{\lambda}t}.$$

Но эта функция может удовлетворять краевым условиям только, когда $c_1 = c_2 = 0$, поэтому в этом случае собственных значений нет.

Для $\lambda = 0$ имеем общее решение

$$y(t) = c_1 t + c_2,$$

которое тоже удовлетворяет краевым условиям только при $c_1 = c_2 = 0$.

Теперь рассмотрим случай, когда $\lambda < 0$. В этом случае имеем следующее общее решение

$$y(t) = c_1 \sin \sqrt{-\lambda}t + c_2 \cos \sqrt{-\lambda}t.$$

Подставляя эту функцию в краевые условия, получаем, что $c_2 = 0$, а для ненулевого c_1 должно выполняться равенство

$$\sin \sqrt{-\lambda}\pi = 0.$$

Отсюда получаем, что

$$\sqrt{-\lambda_k}\pi = \pi k, \quad k = 1, 2, \dots$$

или

$$\lambda_k = -k^2, \quad k = 1, 2, \dots$$

Поэтому для этой задачи собственные значения составляют множество

$$\{-1, -4, -9, \dots, -k^2, \dots\},$$

а соответствующие им собственные функции

$$y_k(t) = c \sin kt, \quad c \neq 0.$$

Собственные функции определяются лишь с точностью до умножения на ненулевую константу. Часто эту константу выбирают так, чтобы

$$\int_a^b y_k^2(x) dx = 1.$$

Такие собственные функции будем называть нормированными собственными функциями. Для нашего примера из условия

$$c^2 \int_0^\pi \sin^2 kt dt = 1$$

следует, что

$$c^2 \int_0^\pi \frac{1 - \cos 2kt}{2} dt = 1,$$

$$c^2 \frac{\pi}{2} = 1.$$

Откуда

$$c = \sqrt{\frac{2}{\pi}}.$$

Поэтому нормированные собственные функции равны

$$y_k(t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin kt.$$

Глава V

Динамические системы

1. Автономные системы

Система дифференциальных уравнений называется автономной, если ее правая часть не зависит от времени (независимой переменной)

$$\dot{x}(t) = f(x). \quad (\text{V.1})$$

Вообще говоря, любую систему можно сделать автономной, если увеличить ее размерность, введя новую независимую переменную $s = t$ и добавив уравнение

$$\frac{dt}{ds} = 1.$$

Пусть функция $f(x)$ определена и непрерывна в области $\Phi \subset \mathbb{R}^n$. Будем также предполагать, что функция $f(x)$ удовлетворяет условию Липшица в области Φ , тогда эту область мы будем называть фазовым пространством, а переменные x_i — фазовыми координатами. Следовательно, для любой точки $x^0 \in \Phi$ на некотором отрезке $[t_0, t_1]$ существует единственное решение уравнения (V.1) такое, что

$$x(t_0) = x^0$$

и

$$x(t) \in \Phi, \quad t \in [t_0, t_1].$$

Множество

$$G = \{x(t) : t \in [t_0, t_1]\} \subset \Phi$$

называется траекторией. Это множество может быть линией или точкой. Если траектория $G = \{a\}$ точка, то это возможно только при условии

$$f(a) = 0.$$

Такие точки называются стационарными или особыми, иногда их называют положениями равновесия. Если траектория содержит особую точку, то вся эта траектория состоит из одной этой точки.

Теорема 1.1. *Любые две траектории или не имеют общих точек, или совпадают.*

Доказательство. Пусть траектории решений $x(t)$ и $y(t)$ имеют общую точку b . Тогда существуют такие t' и t'' , что

$$b = x(t') = y(t'').$$

Тогда функция

$$z(t) = y(t + t'' - t')$$

тоже решение и $z(t') = y(t'') = x(t')$.

По теореме единственности $z(t) = x(t)$, то есть

$$y(t + t'' - t') = x(t).$$

Следовательно, решения $x(t)$ и $y(t)$ имеют одну и ту же траекторию. \square

Теорема 1.2. *Решение автономной системы не может войти в особую точку за конечное время.*

Доказательство. Пусть a — особая точка и $x^*(t) = a$ при всех t . Если траектории решений $x(t)$ и $x^*(t)$ не совпадают, то они не имеют общих точек, поэтому $x(t) \neq a$ при всех t . \square

Поэтому решение $x(t)$ может приближаться к особой точке только при $t \rightarrow \pm\infty$.

Определение 1.1. Решение $x(t)$ называется периодическим решением, если существует такое $\tau >$, что $x(t) = x(t + \tau)$, и $x(t) \neq x(t + \tau')$, для всех $0 < \tau' < \tau$. При этом τ называется периодом решения.

2. Предельные множества траекторий

Пусть для автономной системы дифференциальных уравнений существует траектория решения G , определенного для всех t таких, что $t_0 \leq t < \infty$. Точка $p \in \Phi$ называется ω -предельной точкой называется, если существует такая последовательность $\{t_n\} \subset [t_0, \infty)$, которая $t_n \rightarrow \infty$ при $n \rightarrow \infty$. Множество всех ω -предельных точек обозначается через $\Omega(G)$.

Аналогично, если G есть траектория решения, определенного на $(-\infty, t_0]$ вводится понятие α -предельной точки.

Заметим, что для периодического решения все точки его траектории являются α - и ω -предельными точками.

3. Динамические системы

В этом разделе мы будем рассматривать систему дифференциальных уравнений, которая для всех $x^0 \in \Phi$ имеет решения $x(t)$ такие, что $x(t) = x^0$ для всех $t \in \mathbb{R}$. Такую систему будем называть динамической системой.

Через $\varphi(t, p)$ обозначим решение системы

$$\dot{x}(t) = f(x),$$

$$x(0) = p.$$

Тогда имеет место

$$\varphi(t, \varphi(t_1, p)) = \varphi(t + t_1, p). \quad (\text{V.2})$$

Это равенство имеет место, поскольку при $t = 0$ оба решения проходят через одну точку $q = \varphi(t_1, p)$, а по теореме единственности они совпадают.

Можно дать определение абстрактной динамической системы. Пусть D — произвольное непустое множество. Через T обозначим либо \mathbb{R} (\mathbb{R}_+), либо \mathbb{Z} (\mathbb{N}). Это множество называется временем динамической системы. Движением в множестве D назовем отображение

$$S : D \times T \times T \rightarrow D,$$

которое удовлетворяет следующим аксиомам

1. $S(x^0, t_0, t_0) = x^0, \quad x^0 \in D, t_0 \in T$
2. $S(S(x^0, t_0, t_1), t_1, t_2) = S(x^0, t_0, t_2), \quad x^0 \in D, t_0, t_1, t_2 \in T.$

Определение 3.1. Тройка $\langle D, T, S \rangle$ называется динамической системой.

Если $T = \mathbb{R}$, то динамическая система называется непрерывной или с непрерывным временем, если $T = \mathbb{Z}$, то динамическая система называется дискретной или с дискретным временем.

Рассмотрим простейшую дискретную динамическую систему. Пусть $D = [0, 1]$, $T = \mathbb{N}$, а движение определим следующим образом

$$S(x, n, n + 1) = \{Mx + b\},$$

где $M, b \geq 0$, а фигурные скобки означают операцию «взятия дробной части числа». Движение $S(x, n, m)$ определяется по рекуррентным формулам

$$S(x, n, m) = S(S(x, n, n + 1), n, m - 1).$$

Выбирая числа M и b таким образом можно получить генератор случайных чисел.

4. Устойчивость решений

Рассмотрим, вообще говоря, не автономную систему дифференциальных уравнений

$$\dot{x}(t) = f(t, x(t)) \tag{V.3}$$

и начальное условие

$$x(t_0) = x^0. \tag{V.4}$$

Пусть для всех x^0 из области $Q \subset \mathbb{R}^n$ решение $x(t)$ задачи Коши (V.3)–(V.4), определены при $[t_0, \infty)$.

Определение 4.1. Решение задачи Коши (V.3)–(V.4) $x(t)$ называется устойчивым по Ляпунову, если для любого $\varepsilon > 0$ найдется такое $\delta > 0$, что для каждого $\tilde{x}^0 \in Q$ такого, что

$$|\tilde{x}^0 - x^0| < \delta$$

решение задачи Коши $\tilde{x}(t)$ с начальным условием $\tilde{x}(t_0) = \tilde{x}^0$ удовлетворяет следующему условию

$$|\tilde{x}(t) - x(t)| < \varepsilon, \quad t \in [t_0, \infty).$$

Определение 4.2. Устойчивое по Ляпунову решение $x(t)$ задачи Коши (V.3)–(V.4) называется асимптотически устойчивым, если существует такое $\delta > 0$, что решение задачи Коши $\tilde{x}(t)$ с начальным условием $\tilde{x}^0 \in Q$ таким, что

$$|\tilde{x}^0 - x^0| < \delta,$$

удовлетворяет условию

$$\lim_{t \rightarrow \infty} |\tilde{x}(t) - x(t)| = 0.$$

Рассмотрим линейную систему дифференциальных уравнений с постоянными коэффициентами

$$\dot{x}(t) = Ax(t). \quad (\text{V.5})$$

Через $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$ обозначим собственные значения матрицы A .

Теорема 4.1. Пусть

$$\operatorname{Re} \lambda_k < 0$$

для всех собственных значений, тогда нулевое решение асимптотически устойчиво.

Доказательство. Любое решение уравнения (V.5) представимо в виде

$$x(t) = P_1(t)e^{\lambda_1 t} + \dots + P_m(t)e^{\lambda_m t},$$

где $P_j(t)$ — многочлены, у которых коэффициенты вектора из \mathbb{R}^n .

Пусть $\lambda_j = a_j + ib_j$, тогда имеем

$$P_j(t)e^{\lambda_j t} = P_j(t)e^{a_j t}(\cos b_j t + i \sin b_j t).$$

Поскольку $a_j < 0$, то $P_j(t)e^{\lambda_j t} \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \infty$. Следовательно, каждое решение уравнения (V.5) стремится к нулю при $t \rightarrow \infty$. Значит и фундаментальная матрица $X(t)$ равномерно ограничена

$$\|X(t)\| \leq M, \quad t \in [t_0, \infty),$$

кроме того, $\|X(t)\| \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \infty$.

Для любого решения $x(t) = X(t)x(t_0)$ поэтому, если

$$|x(t_0)| < \delta = \varepsilon/M,$$

то

$$|x(t)| \leq \|X(t)\||x(t_0)| < \varepsilon.$$

Следовательно, нулевое решение устойчиво по Ляпунову, а поскольку $|x(t)| \rightarrow 0, t \rightarrow \infty$, то это решение и асимптотически устойчиво. \square

Литература

- [1] *Бибиков Ю. Н.* Курс обыкновенных дифференциальных уравнений. — М.: Высшая школа, 1991.
- [2] *Коддингтон Э. А., Левинсон Н.* Теория обыкновенных дифференциальных уравнений. — М.: Иностранная литература, 1958.
- [3] *Петровский И. Г.* Лекции по теории обыкновенных дифференциальных уравнений — М.: Едиториал УПСС, 2003.
- [4] *Понтрягин Л. С.* Обыкновенные дифференциальные уравнения. — М.: Наука, 1974.
- [5] *Степанов В. В.* Курс дифференциальных уравнений. — М.: ЛКИ, 2016.
- [6] *Филиппов А. Ф.* Введение в теорию дифференциальных уравнений — М.: КомКнига, 2007.
- [7] *Филиппов А. Ф.* Сборник задач по дифференциальным уравнениям. — Ижевск: НИЦ «Регулярная и хаотическая динамика», 2000.
- [8] *Хартман Ф.* Обыкновенные дифференциальные уравнения. — М.: Мир, 1970.
- [9] *Шамин Р. В.* Функциональный анализ от нуля до единицы. — М.: ЛЕНАНД/URSS, 2016.
- [10] *Шамин Р. В.* Математические вопросы волн-убийц. — М.: ЛЕНАНД/URSS, 2016.
- [11] *Шамин Р. В.* Полугруппы операторов. — М.: РУДН, 2008.
- [12] *Эльсгольц Л. Э.* Дифференциальные уравнения и вариационное исчисление. — М.: Наука, 1969.

