

Глава 1

Основные понятия

1.1. Понятия о дифференциальных уравнениях

Дифференциальным уравнением называется уравнение, содержащее производные неизвестной функции. Приведем некоторые примеры.

Пример 1.1.1. Найти функцию $y(t)$ такую, что

$$y''(t) + (y'(t))^2 - e^t y = 1 + t, \quad a \leq t \leq b.$$

Пример 1.1.2. Найти функцию $u(t,x)$ такую, что

$$u_{tt}(t,x) + u_t(t,x) = (t^2 + x)u(t,x), \quad a \leq t \leq b, \quad c \leq x \leq d.$$

Пример 1.1.3. Найти функцию $u(x,t)$ такую, что

$$u_t(t,x) - u_x(t,x) + u(t,x) = 0, \quad a \leq t \leq b, \quad c \leq x \leq d.$$

Уравнение, содержащее производные неизвестной функции только по одной неизвестной переменной, называется обыкновенным дифференциальным уравнением.

Уравнение, содержащее производные неизвестной функции по нескольким неизвестным переменным, называется дифференциальным уравнением в частных производных.

Уравнения, приведенные в примерах 1.1.1 и 1.1.2, являются обыкновенными дифференциальными уравнениями, уравнение из примера 1.1.3 – дифференциальным уравнением в частных производных.

Порядок дифференциального уравнения называется наибольшей порядок входящих в него производных.

Данный курс посвящен, в основном, обыкновенным дифференциальным уравнениям.

Обыкновенным дифференциальным уравнением первого порядка относительно неизвестной функции $y(t)$ называется уравнение

$$F(t,y,y') = 0, \quad t \in [a,b],$$

где $F(t,y,p)$ – заданная функция трех переменных.

Обыкновенным дифференциальным уравнением n -го порядка относительно неизвестной функции $y(t)$ называется уравнение

$$F(t,y,y',\dots,y^{(n)}(t)) = 0, \quad t \in [a,b],$$

где $F(t,y,p_1,\dots,p_n)$ – заданная функция $n+1$ переменных.

Обыкновенным дифференциальным уравнением о-го порядка, разрешенным относительно старшего производной, называется уравнение

$$y^{(n)}(t) = F(t,y(t),y'(t),\dots,y^{(n-1)}(t)), \quad t \in [a,b].$$

где $F(t,y,p_1,\dots,p_{n-1})$ – заданная функция $n+1$ переменной.

Наряду с обыкновенными дифференциальными уравнениями можно рассматривать системы обыкновенных дифференциальных уравнений. Пусть задана функция $f_i(t,y_1,y_2,\dots,y_n)$, $i = 1, 2, \dots, n$. Нормальной системой обыкновенных дифференциальных уравнений относительно неизвестных функций $y_1(t), \dots, y_n(t)$ называется система

$$\begin{cases} y'_1(t) &= f_1(t,y_1(t),y_2(t),\dots,y_n(t)), \\ y'_2(t) &= f_2(t,y_1(t),y_2(t),\dots,y_n(t)), \\ \dots & \\ y'_n(t) &= f_n(t,y_1(t),y_2(t),\dots,y_n(t)), \end{cases} \quad t \in [a,b].$$

Уравнение (1.1) может быть сведено к нормальной системе (1.2). Действительно, пусть функция $y(t)$ является решением уравнения (1.1). Видим функции

$$y_1(t) = y(t), \quad y_2(t) = y'(t), \quad \dots, \quad y_{n-1}(t) = y^{(n-2)}(t), \quad y_n(t) = y^{(n-1)}(t).$$

Тогда функции $y_1(t), \dots, y_n(t)$ являются решениями нормальной системы

$$\begin{cases} y'_1(t) &= y_2(t), \\ y'_2(t) &= y_3(t), \\ \dots & \\ y'_{n-1}(t) &= y_n(t), \\ y'_n(t) &= F(t,y_1(t),y_2(t),\dots,y_n(t)), \end{cases} \quad t \in [a,b].$$

Правдиво и обратное. Если функции $y_1(t), \dots, y_n(t)$ являются решениями системы (1.3), то функция $y(t) = y_1(t)$ является решением уравнения (1.1).

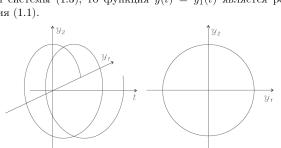


Рис. 1.1. К примеру 1.1.4: слева – интегральная кривая (спираль), справа – фазовая траектория (окружность).

При решении уравнения (1.1) или системы (1.2) часто приходится проводить операцию интегрирования. Процесс нахождения решений обычно называется интегрированием дифференциального уравнения или системы.

Важное решение $(y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t))$ системы (1.2) можно интерпретировать геометрически как кривую в $n+1$ мерном пространстве переменных $(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$. Кривая $(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t))$ называется интегральной кривой. Пространство переменных (y_1, y_2, \dots, y_n) называется фазовым пространством, а определенная в этом пространстве кривая $(y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t))$ – фазовой траекторией.

Пример 1.1.4. Нормальная система

$$\begin{cases} y'_1(t) = -y_2(t), \\ y'_2(t) = y_1(t), \end{cases} \quad t \in [0,4\pi],$$

имеет решение $y_1(t) = \cos t$, $y_2(t) = \sin t$. Интегральная кривая этого решения в пространстве переменных (t, y_1, y_2) является спиралью, состоящей из двух витков, а фазовая траектория – окружностью (см. рис. 1.1).

1.2. Некоторые математические модели, описываемые обыкновенными дифференциальными уравнениями

Обыкновенные дифференциальные уравнения являются основой математических моделей различных процессов и явлений. Приведем некоторые примеры подобных математических моделей.

1.2.1. Движение материальной точки

Рассмотрим процесс движения материальной точки с единичной массой вдоль прямой, которую будем считать осью x . Движение точки обусловлено тем, что на нее действует сила $f(t)$, зависящая от времени t . Обозначим положение точки в момент времени t через $x(t)$. В соответствии с вторым законом Ньютона получим, что

$$\frac{dx}{dt^2} = f(t). \quad (1.4)$$

Таким образом, при заданной функции $f(t)$ движение точки описывается обыкновенным дифференциальным уравнением второго порядка относительно неизвестной функции $x(t)$.

Решение уравнения (1.4) может быть легко найдено в результате двукратного интегрирования

$$x(t) = \int_{t_0}^t \int_{t_0}^s f(\theta) d\theta ds + c_1 + c_2 t, \quad (1.5)$$

где t_0 – некоторое заданное значение, а c_1 и c_2 – произвольные постоянные. Из формулы (1.5) следует, что уравнение (1.4) не определяет однозначно процесс движения $x(t)$. Это легко понять и из физических соображений. Действительно, для однозначного определения положения точки $x(t)$ нужно знать ее положение в некоторый момент времени t_0 , то есть величину $x_0 = x(t_0)$ и ее скорость $v_0 = x'(t_0)$. В этом случае $c_1 = x_0$, $c_2 = v_0$ и положение точки $x(t)$ в любой момент времени определяется однозначно.

Уравнение (1.4) определяет простейший вариант движения точки вдоль прямой. Если сила, действующая на точку, зависит не только от

времени, но также и от положения точки $x(t)$ и её скорости $x'(t)$, то обыкновенное дифференциальное уравнение, определяющее положение точки $x(t)$, будет иметь вид

$$\frac{d^2x}{dt^2} = f(t, x(t), x'(t)),$$

где $f(t, x, p)$ – заданная функция трех переменных.

Рассмотрим теперь процесс движения материальной точки единичной массы в пространстве. Положение точки задается радиус-вектором $r(t) = (x(t), y(t), z(t))$. Движение точки обусловлено действием на нее силы, зависящей от времени, положения точки и ее скорости. Эта сила описывается вектором-функцией

$$\vec{f}(t, \vec{r}(t), \vec{r}'(t)) = (f_1(t, \vec{r}(t), \vec{r}'(t)), f_2(t, \vec{r}(t), \vec{r}'(t)), f_3(t, \vec{r}(t), \vec{r}'(t))).$$

Второй закон Ньютона дает уравнение для описания траектории $\vec{r}(t)$ движения точки

$$\frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \vec{f}(t, \vec{r}(t), \vec{r}'(t)).$$

Записывая это векторное уравнение по компонентам, мы получим систему обыкновенных дифференциальных уравнений относительно неизвестных функций $x(t), y(t), z(t)$

$$\begin{aligned} \frac{d^2x}{dt^2} &= f_1(t, x(t), y(t), z(t), x'(t), y'(t), z'(t)), \\ \frac{d^2y}{dt^2} &= f_2(t, x(t), y(t), z(t), x'(t), y'(t), z'(t)), \\ \frac{d^2z}{dt^2} &= f_3(t, x(t), y(t), z(t), x'(t), y'(t), z'(t)), \end{aligned}$$

где $f_i(t, x, y, z)$ – заданные функции семи переменных. Эта система не является нормальной системой обыкновенных дифференциальных уравнений. Однако ее можно привести к нормальному виду введя дополнительные неизвестные функции

$$u(t) = x'(t), \quad v(t) = y'(t), \quad w(t) = z'(t).$$

В результате мы получим нормальную систему обыкновенных дифференциальных уравнений относительно неизвестных функций $x(t), y(t), z(t), u(t), v(t)$ и $w(t)$

$$\begin{aligned} x'(t) &= u(t), \\ y'(t) &= v(t), \\ z'(t) &= w(t), \\ u'(t) &= f_1(t, x(t), y(t), z(t), u(t), v(t), w(t)), \\ v'(t) &= f_2(t, x(t), y(t), z(t), u(t), v(t), w(t)), \\ w'(t) &= f_3(t, x(t), y(t), z(t), u(t), v(t), w(t)). \end{aligned}$$

Очевидно, что для однозначного определения траектории точки в пространстве следует задать ее положение в некоторый момент времени t_0 и ее скорость в этот же момент времени, то есть значения $x(t_0), y(t_0), z(t_0), u(t_0), v(t_0), w(t_0)$.

1.2.2. Модели динамики популяций

Модели динамики популяций описывают процессы изменения численности биологических объектов во времени. Приведем простые примеры подобных моделей.

Рассмотрим пополнение некоторых биологических организмов. Обозначим их количество, нормировав относительно некоторого достаточно большого значения, в момент времени t через $u(t)$. Далее будем считать функцию $u(t)$ непрерывно дифференцируемой и предположим, что изменение количества организма происходит за счет рождения и смерти. Если скорость рождаемости и скорость смертности пропорциональны количеству организма $u(t)$, то

$$\frac{du}{dt} = au(t) - bu(t), \quad (1.6)$$

где a – постоянный коэффициент рождаемости, b – постоянный коэффициент смертности организма. Таким образом, мы получили обыкновенное дифференциальное уравнение относительно неизвестной функции $u(t)$. Решением уравнения (1.6) являются функции

$$u(t) = C \exp\{(a-b)t\},$$

где C – произвольная постоянная. Для уравнения подобной неоднозначности нужно знать количество организма в некоторый момент времени, то есть величину $u_0 = u(t_0)$. В этом случае решение уравнения (1.6) определяется однозначно и имеет вид

$$u(t) = u_0 \exp\{(a-b)(t-t_0)\}.$$

Рассмотрим теперь более сложную модель динамики популяций, которая описывает изменение численности биологических объектов двух видов: жертв и хищников. Обозначим количество жертв через $u(t)$, а количество хищников через $v(t)$. Различие изменения численности жертв и хищников определяется тем, что хищники едят жертв, а хищники не являются кормом для жертв. В связи с этим имеем, что скорость рождения жертв пропорциональна количеству жертв и количеству хищников. В результате мы получим следующую формулу для изменения количества жертв: $u'(t) = au(t) - bu(t)v(t)$, где a и b – постоянные положительные коэффициенты. С другой стороны, скорость рождаемости хищников зависит как от их количества, так и от количества жертв: $v'(t) = cv(u(t) - dv(t))$, где c и d – постоянные положительные коэффициенты. Таким образом, мы получили следующую нормальную систему обыкновенных дифференциальных уравнений для неизвестных функций $u(t)$ и $v(t)$

$$\begin{aligned} u'(t) &= au(t) - bu(t)v(t), \\ v'(t) &= cv(u(t) - dv(t)). \end{aligned}$$

Для однозначного определения количества жертв и хищников кроме этих уравнений нужно задать в некоторый момент времени t_0 количество жертв $u_0 = u(t_0)$ и количество хищников $v_0 = v(t_0)$.

1.3. Обыкновенное дифференциальное уравнение первого порядка, разрешенное относительно производной

Рассмотрим обыкновенное дифференциальное уравнение первого порядка, разрешенное относительно производной

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad (1.7)$$

где f – заданная функция (t, y) на отрезке $[a, b]$.

Определим понятие решения уравнения (1.7).

Определение 1.3.1. Функция $y(t)$ называется решением уравнения (1.7) на отрезке $[a, b]$, если:

$$1. \quad y(t) \in C^1[a, b];$$

$$2. \quad (t, y(t)) \in D \text{ для всех } t \in [a, b];$$

$$3. \quad y'(t) = f(t, y(t)) \text{ для всех } t \in [a, b].$$

Здесь и далее в тексте $C^n[a, b]$ при $n \in \mathbb{N}$ обозначает множество n -раз непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций, $C[a, b]$ – множество непрерывных на этом отрезке функций.

Пусть $g(t)$ – решение уравнения (1.7) на отрезке $[a, b]$. Рассмотрим плоскость множества точек (t, y) , $t \in [a, b]$, на которой отложены значения $y = g(t)$. Точка $(t_0, y_0) = (t_0, g(t_0))$ называется начальной точкой траектории $y = g(t)$. Траектория $y = g(t)$ – это касательная к кривой $y = g(t)$ в точке (t_0, y_0) . Касательная к кривой $y = g(t)$ в точке (t_0, y_0) называется касательной кривой в точке (t_0, y_0) .

Изображение (1.7) можно представить в геометрическом смысле как касательную к кривой $y = g(t)$ в точке (t_0, y_0) . Траектория $y = g(t)$ – это касательная к кривой $y = g(t)$ в точке (t_0, y_0) .

При интегрировании уравнения (1.7) могут получаться решения, как правило, с различными начальными условиями.

Пример 1.3.1. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt{y^2(t)}. \quad (1.8)$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.1. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt{y^2(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.2. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt{y^2(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.3. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^2(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.4. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^3(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.5. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^4(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.6. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^5(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.7. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^6(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.8. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^7(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.9. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^8(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.10. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^9(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.11. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{10}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.12. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{11}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.13. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{12}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.14. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{13}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.15. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{14}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Пример 1.3.1.16. Рассмотрим уравнение

$$y'(t) = \sqrt[3]{y^{15}(t)}.$$

При решении уравнения (1.8) получим решения, не входящие в эти семейства.

Таким образом, система линейных алгебраических уравнений

$$\begin{pmatrix} \frac{\partial \Phi}{\partial t} & \frac{\partial \Phi}{\partial y} \\ M & N \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \varphi'(\tau) \\ \psi'(\tau) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

имеет нетривиальное решение. Это возможно только в случае равенства нулю определителя матрицы, то есть

$$N \frac{\partial \Phi}{\partial t} - M \frac{\partial \Phi}{\partial y} = 0.$$

Заметим, что, если в какой-либо точке $M = 0$, то $N \neq 0$, $\frac{\partial \Phi}{\partial t} \neq 0$. Поэтому можно положить

$$\mu(t, y) = \frac{\partial \Phi}{\partial t}(t, y) = \frac{\partial \Phi}{\partial y}(t, y) \neq 0.$$

Поскольку по построению

$$\mu M = \frac{\partial \Phi}{\partial t}, \quad \mu N = \frac{\partial \Phi}{\partial y}.$$

то $\mu(t, y)$ является интегрирующим множителем, причем (1.18) является уравнением в полных дифференциальных с функцией $V = \Phi(t, y)$.

Замечание 1.43. Интегрирующий множитель определяется следующим образом. Дополнительно, если $\mu(t, y)$ является интегрирующим множителем, то находится непрерывно дифференцируемая функция $V(t, y)$ такая, что скроование равенства $dV = \mu M dt + \mu N dy$. Умножая это равенство на $d(V)$, где $f(s) = \text{принципалы нестрого дифференцирования функция скользящего аргумента}$, $f(s) \neq 0$, получаем

$$f(V)dV = d\left(\int f(V)dV\right) = \mu(V)MdV + \mu(V)Ndy.$$

Поэтому $\mu_1(t, y) = \mu(t, y)f(V(t, y))$ — также интегрирующий множитель.

Очевидно, что (1.18) является уравнением в полных дифференциальных тогда и только тогда, когда выполнено соотношение

$$\frac{\partial}{\partial y}\left(\mu(t, y)M(t, y)\right) = \frac{\partial}{\partial t}\left(\mu(t, y)N(t, y)\right),$$

которое можно рассматривать в качестве уравнения для нахождения интегрирующего множителя. После приведения подобных слагаемых имеем

$$N \frac{\partial \mu}{\partial t} - M \frac{\partial \mu}{\partial y} = \mu \left(\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial t} \right). \quad (1.19)$$

Это уравнение в частных производных. В общем случае оно сложнее исходного уравнения в симметричном виде, и решать его невадгодно. Тем не менее, в ряде случаев (1.19) можно использовать для нахождения интегрирующего множителя.

1. Если $\frac{1}{M} \left(\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial t} \right) = g(y)$ — функция только аргумента y , то интегрирующий множитель можно искать в виде $\mu = \mu(y)$. Уравнение (1.19) принимает вид $\mu'(t) = \mu(t)g(y)$ и имеет решение

$$\mu(t) = \exp\{-\int g(y)dy\}.$$

2. Если $\frac{1}{M} \left(\frac{\partial M}{\partial y} - \frac{\partial N}{\partial t} \right) = h(y)$ — функция только аргумента y , то интегрирующий множитель можно искать в виде $\mu = \mu(y)$. Уравнение (1.19) принимает вид $\mu'(y) = -\mu(y)h(y)$ и имеет решение

$$\mu(y) = \exp\{-\int h(y)dy\}.$$

Пусть функция $f(t, y)$ определена и непрерывна в прямоугольнике $\Pi = \{(t, y) : |t - t_0| \leq T, |y - y_0| \leq A\}$.

Рассмотрим на отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$ дифференциальное уравнение

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad (2.1)$$

с условием

$$y(t_0) = y_0. \quad (2.2)$$

Требуется определить функцию $y(t)$, удовлетворяющую уравнению (2.1) и условию (2.2). Эта задача называется задачей с начальным условием или задачей Коши.

Рассмотрим отрезок $[t_1, t_2]$ такой, что $t_0 - T \leq t_1 < t_2 \leq t_0 + T$.

Определение 2.1.1. Функция $\bar{y}(t)$ называется решением задачи Коши (2.1), (2.2) на отрезке $[t_1, t_2]$, если: $\bar{y}(t) \in C^1[t_1, t_2]$, $|\bar{y}(t) - y_0| \leq A$ для $t \in [t_1, t_2]$, $\bar{y}(t)$ удовлетворяет уравнению (2.1) для $t \in [t_1, t_2]$ и условию (2.2).

2.1.1. Редукция к интегральному уравнению

Покажем, что решение задачи с начальным условием (2.1), (2.2) эквивалентно решению некоторого интегрального уравнения.

Рассмотрим на отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$ уравнение относительно неизвестной функции $y(t)$

$$y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, y(\tau))d\tau. \quad (2.3)$$

Такое уравнение называется интегральным, поскольку неизвестная функция $y(t)$ входит под знак интеграла.

Лемма 2.1.1. Функция $\bar{y}(t)$ является решением задачи Коши (2.1), (2.2) на отрезке $[t_1, t_2]$ тогда и только тогда, когда $\bar{y}(t) \in C^1[t_1, t_2]$, $|\bar{y}(t) - y_0| \leq A$ для $t \in [t_1, t_2]$ и $\bar{y}(t)$ удовлетворяет уравнению (2.3) для $t \in [t_1, t_2]$.

Доказательство. Пусть функция $\bar{y}(t)$ является решением задачи с начальным условием (2.1), (2.2). Из определения 2.1.1 следует, что $\bar{y}(t) \in C^1[t_1, t_2]$, $|\bar{y}(t) - y_0| \leq A$ для $t \in [t_1, t_2]$, $\bar{y}(t)$ удовлетворяет уравнению (2.3) для $t \in [t_1, t_2]$. Интегрируя уравнение (2.1) от t_0 до t , получим

$$\int_{t_0}^t \bar{y}'(\tau)d\tau = \int_{t_0}^t f(\tau, \bar{y}(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Учитывая начальное условие (2.2), имеем

$$\bar{y}(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, \bar{y}(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Следовательно, функция $\bar{y}(t)$ удовлетворяет интегральному уравнению (2.3) при $t \in [t_1, t_2]$.

Пусть функция $\bar{y}(t)$ такова, что $\bar{y}(t) \in C^1[t_1, t_2]$, $|\bar{y}(t) - y_0| \leq A$ для $t \in [t_1, t_2]$ и $\bar{y}(t)$ удовлетворяет уравнению (2.3) для $t \in [t_1, t_2]$. Тогда

$$\bar{y}(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, \bar{y}(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2]. \quad (2.4)$$

Покажем, что $\bar{y}(t)$ является решением задачи с начальным условием (2.1), (2.2).

Положив в (2.4) $t = t_0$, получим, что $\bar{y}(0) = y_0$. Следовательно условие (2.2) выполнено. Так как функция $\bar{y}(t)$ непрерывна на $[t_1, t_2]$, то правая часть равенства

$$\bar{y}(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, \bar{y}(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

непрерывно дифференцируема на $[t_1, t_2]$ как интеграл с переменным верхним пределом t от непрерывной функции $f(t, \bar{y}(\tau)) \in C[t_1, t_2]$. Следовательно, $\bar{y}'(t)$ непрерывно дифференцируется на $[t_1, t_2]$. Дифференцируя (2.4), получим, что $\bar{y}'(t)$ удовлетворяет (2.1), и лемма 2.1.1 доказана. \square

2.1.2. Лемма Гронуолла-Белльмана

Докажем единственность решения задачи Коши (2.1), (2.2). Для этого нам потребуется следующая лемма, обычно называемая леммой Гронуолла-Белльмана.

Лемма 2.1.2. Пусть функция $z(t) \in C[a, b]$ и такова, что

$$0 \leq z(t) \leq c + d \int_{t_0}^t z(\tau)d\tau, \quad t \in [a, b], \quad (2.5)$$

здесь постоянная c неотрицательна, постоянная d положительна, а t_0 — произвольное фиксированное число на отрезке $[a, b]$. Тогда

$$z(t) \leq ce^{-dt-t-t_0}, \quad t \in [a, b]. \quad (2.6)$$

Доказательство. Рассмотрим $t \geq t_0$. Введем функцию

$$p(t) = \int_{t_0}^t z(\tau)d\tau, \quad t \in [t_0, b].$$

Тогда $p'(t) = z(t) \geq 0$, $p(t_0) = 0$. Из (2.5) следует, что $p'(t) \leq c + dp(t)$, $t \in [t_0, b]$. Умножив это неравенство на $e^{-(c+dp(t_0))}$, получим

$$p'(t)e^{-c-d(t-t_0)} \leq ce^{-c-d(t-t_0)} + dp(t)e^{-c-d(t-t_0)}, \quad t \in [t_0, b].$$

Это неравенство можно переписать так

$$\frac{d}{dt}(p(t)e^{-c-d(t-t_0)}) \leq ce^{-c-d(t-t_0)}, \quad t \in [t_0, b].$$

Пронтегрировав от t_0 до t , получим

$$p(t)e^{-c-d(t-t_0)} - p(t_0) \leq \int_{t_0}^t e^{-c-d(t-t_0)}dt = \frac{c}{d} \left(1 - e^{-c-d(t-t_0)} \right), \quad t \in [t_0, b].$$

Учитывая то, что $p(t_0) = 0$, имеем $dp(t) \leq ce^{-c-d(t-t_0)} - c$. Следовательно,

$$z(t) \leq c + dp(t) \leq c + ce^{-c-d(t-t_0)} - c = ce^{-c-d(t-t_0)}, \quad t \in [t_0, b]$$

и неравенство (2.6) для $t \in [t_0, b]$ доказано.

Доказательство неравенства (2.6) для $t \in [a, t_0]$ аналогично.

Доказательство. Из леммы 2.1.1 следует, что для доказательства теоремы достаточно доказать существование функции $y(t) \in C[t_0-h, t_0+h]$ такой, что $|y(t) - y_0| \leq A$, $t \in [t_0-h, t_0+h]$, и являющейся решением интегрального уравнения

Применив лемму Гронуолла-Белльмана 2.1.2 с $c = 0$ и $d = L$, имеем $z(t) = 0$, $t \in [t_0, t_2]$. Следовательно, $y_1(t) = y_2(t)$, $t \in [t_0, t_2]$ и теорема 2.1.1 доказана. \square

Замечание 2.1.4. Если условие Липшица не выполнено, то решение задачи (2.1), (2.2) может быть единственным. Например, если

$$f(y) = \begin{cases} \sqrt{y}, & 0 \leq y \leq 1, \\ -\sqrt{|y|}, & -1 \leq y \leq 0, \end{cases}$$

то задача Коши $y'(t) = f(y(t))$, $y(0) = 0$ имеет решение

$$y_1(t) = 0, \quad y_2(t) = \begin{cases} t^2/4, & 0 \leq t \leq 2, \\ -t^2/4, & -2 \leq t \leq 0. \end{cases}$$

2.1.5. Локальная теорема существования решения задачи Коши

Перейдем к доказательству существования решения задачи с начальным условием. Следует отметить, что мы можем доказать теорему существования не на всем отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$, а на некотором, вообще говоря, меньшем. Поэтому эта теорема часто называется локальной теоремой существования решения задачи Коши.

Теорема 2.1.2. Пусть функция $f(t, y)$ непрерывна в Π , удовлетворяет к П условию Липшица по y и

$$|f(t, y)| \leq M, \quad (t, y) \in \Pi.$$

Тогда на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$, где

$$h = \min\left\{T, \frac{A}{M}\right\},$$

существует функция $y(t)$ такая, что $y(t) \in C^1[t_0-h, t_0+h]$, $|y(t) - y_0| \leq A$, $t \in [t_0-h, t_0+h]$, и $y(t)$ является решением интегрального уравнения

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad t \in [t_0-h, t_0+h], \quad y(t_0) = y_0. \quad (2.7)$$

Доказательство. Из леммы 2.1.1 следует, что для доказательства теоремы достаточно доказать существование функции $y(t) \in C[t_0-h, t_0+h]$ такой, что $|y(t) - y_0| \leq A$, $t \in [t_0-h, t_0+h]$, и являющейся решением интегрального уравнения

$$y(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, y(\tau))d\tau, \quad t \in [t_0-h, t_0+h]. \quad (2.9)$$

Проведем доказательство, используя метод последовательных приближений. Рассмотрим последовательность функций $y_k(t)$, $k = 0, 1, 2, \dots$ таких, что $y_0(t) = y_0$.

Обозначим

$$q(t) = \int_{t_0}^t z(\tau)d\tau, \quad t \in [a, t_0].$$

Тогда $q(t) = z(t) \leq 0$, имеем $dp(t) \leq ce^{-c-d(t-t_0)} - c$. Следовательно,

$$0 \leq z(t) \leq c - d \int_{t_0}^t z(\tau)d\tau = c + d \int_{t_0}^t q(\tau)d\tau, \quad t \in [a, t_0].$$

Следовательно, $z(t) \leq ce^{-c-d(t-t_0)} - c$. А значит

$$z(t) \leq c + dq(t) \leq c + ce^{-c-d(t-t_0)} - c = ce^{-c-d(t-t_0)}, \quad t \in [a, t_0]$$

и неравенство (2.6) для $t \in [a, t_0]$ доказано, что и завершает доказательство леммы 2.1.2. \square

2.1.3. Условие Липшица

Сформулируем теперь важное для дальнейших исследований условие Липшица.

Определение 2.1.2. Функция $f(t, y)$, заданная в прямогольнике Π , удовлетворяет к П условию Липшица по y , если

$$|f(t, y_1) - f(t, y_2)| \leq L|y_1 - y_2|, \quad \forall t \in [t_0-h, t_0+h], \quad (2.10)$$

где L — положительная константа.

Замечание 2.1.1. Если функция $f(t, y)$ и $f_y(t, y)$ определены и непрерывны на Π , то $f_y(t, y)$ удовлетворяет к П условию Липшица по y .

Действительно, так как $f_y(t, y) = (t - t_0)y_1y_2$. Очевидно, что она не дифференцируема, причем $f_y(t, y) = 0$, $t \neq t_0$, однако для $t \in (t_1, t_2)$, $(t_1, t_2) \subset \Pi$ имеем

$$|f(t_1, y_1) - f(t_2, y_2)| = |t - t_0| \cdot |y_1 - y_2| \leq L|y_1 - y_2|, \quad \forall t_1, t_2 \in (t_1, t_2), \quad \forall y_1, y_2 \in \Pi.$$

Замечание 2.1.3. Функция $f(t, y)$ может быть непрерывной по y , но не удовлетворять условию Липшица. Рассмотрим например, функцию

$$f(t, y) = \begin{cases} \sqrt{y}, & 0 \leq y \leq 1, \\ -\sqrt{|y|}, & -1 \leq y \leq 0. \end{cases}$$

Очевидно, что она непрерывна на отрезке $[-1, 1]$. Пусть $y_1 > y_2$, $y_1, y_2 \in [-1, 1]$. Тогда

$$|f(t_1, y_1) - f(t_2, y_2)| = |y_1 - y_2| \leq L|y_1 - y_2|, \quad \forall t_1, t_2 \in [-1, 1].$$

Пусть $y_1 > 0$, $y_2 < 0$. Тогда $y_1 \leq L^2y_2^2$, y_2 , y_1 близки 0 $y_1 < L^{-2}$, мы получаем противоречие.

2.1.4. Теорема единственности решения задачи Коши

Доказываем теперь теорему единственности решения задачи Коши (2.1), (2.2).

Теорема 2.1.1. Пусть функция $f(t, y)$ непрерывна в Π и удовлетворяет к П условию Липшица по y . Если $y_1(t)$, $y_2(t)$ — решения задачи Коши (2.1), (2.2) на отрезке $[t_1, t_2]$, то $y_1(t) = y_2(t)$ для $t \in [t_1, t_2]$.

Доказательство. Так как $y_1(t)$ и $y_2(t)$ — решения задачи Коши (2.1), (2.2) на отрезке $[t_1, t_2]$, то они являются решениями интегрального уравнения (2.3). То есть

$$y_1(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, y_1(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2],$$

$$y_2(t) = y_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, y_2(\tau))d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Вычитая второе уравнение из первого и оценивая разность по модулю, получаем

$$|y_1(t) - y_2(t)| = \left| \int_{t_0}^t f(\tau, y_1(\tau))d\tau - \int_{t_0}^t f(\tau, y_2(\tau))d\tau \right| \leq$$

$$\leq \int_{t_0}^t |f(\tau, y_1(\tau)) - f(\tau, y_2(\tau))|d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Используя условие Липшица, имеем

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq L \int_{t_0}^t |y_1(\tau) - y_2(\tau)|d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Оценивая второе уравнение из первого и оценивая разность по модулю, получаем

$$0 \leq z(t) \leq L \int_{t_0}^t |y_1(\tau) - y_2(\tau)|d\tau, \quad t \in [t_1, t_2].$$

Применив лемму Гронуолла-Белльмана 2.1.2 с $c = 0$ и $d = L$, имеем $z(t) = 0$, $t \in [t_1, t_2]$. Следовательно, $y_1(t) = y_2(t)$ и теорема 2.1.1 доказана.

Замечание 2.1.4. Если условие Липшица не выполнено, то решение задачи (2.1), (2.2) может быть единственным.

При этом, если $y_1(t) = y_2(t)$, то $y_1(t) = y_2(t)$ для $t \in [t_1, t_2]$.

Покажем, что если $y_1(t) \neq y_2(t)$, то $y_1(t) \neq y_2(t)$ для $t \in [t_1, t_2]$.

При этом, если $y_1(t) \neq y_2(t)$, то $y_1(t) \neq y_2(t)$ для $t \in [t_1, t_2]$.

Покажем, что если $y_1(t) \neq y_2(t)$, то $y_1(t) \neq y_2(t)$ для $t \in [t_1, t_2]$.

не имеет ни одного решения.

Задача Коши для уравнения (2.17) с начальными условиями $y(0) = 0, y'(0) = 0$, то есть

$$(t_0, y_0, y'_0) = (0, 0, 0), \quad F(0, 0, 0) = 0, \quad \frac{\partial F(0, 0, 0)}{\partial p} = 0, \quad (2.24)$$

имеет четыре решения (2.19).

Приведенный пример показывает следующие особенности постановки задачи Коши (2.20):

1. тройка чисел $(t_0, y_0, y'_0) \in \mathbb{R}^3$ не может быть взята произвольно; для существования решения необходимо выполнение условия $F(t_0, y_0, y'_0) = 0$;
2. двух дополнительных условий $y(t_0) = y_0, y'(t_0) = y'_0$ может оказаться недостаточно для единственности решения в случае

$$\frac{\partial F(t_0, y_0, y'_0)}{\partial p} = 0.$$

2.2.2. Теорема существования и единственности решения задачи Коши

Теорема 2.2.1. Пусть функция $F(t, y, p)$ определена в параллелепипеде D , заданных (2.15), и выполняются следующие условия:

$$1. \quad F(t_0, y_0, y'_0) = 0; \quad (2.25)$$

$$2. \quad F(t, y, p), \quad \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial y}, \quad \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial p} \text{ непрерывны в } D; \quad (2.26)$$

$$3. \quad \frac{\partial F(t_0, y_0, y'_0)}{\partial p} \neq 0. \quad (2.27)$$

Тогда находится $\theta > 0$ такое, что на отрезке $[t_0 - \theta, t_0 + \theta]$ существует единственное решение задачи Коши (2.20).

Доказательство. Рассмотрим в окрестности точки (t_0, y_0, y'_0) уравнение

$$F(t, y, p) = 0. \quad (2.28)$$

Из условий (2.25)–(2.27) и теоремы о неявной функции следует, что найдется окрестность Ω_0 точки (t_0, y_0) , в которой существует единственная непрерывная функция $p = f(t, y)$, имеющая в Ω_0 непрерывную частную производную

$$\frac{\partial f(t, y)}{\partial p} = -\frac{\partial F(t, y, f(t, y))}{\partial p}, \quad (2.29)$$

и являющаяся решением уравнения (2.28). В частности, выполнено равенство

$$y'_0 = f(t_0, y_0). \quad (2.30)$$

В окрестности Ω_0 уравнение (2.14) эквивалентно дифференциальному уравнению $y'(t) = f(t, y(t))$, разрешенному относительно производной, а задача Коши (2.20) принимает вид

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad y(t_0) = y_0. \quad (2.31)$$

Отметим, что фигурирующее в (2.20) начальное условие на производную $y'(t_0) = y'_0$ автоматически выполнено в силу равенства (2.30).

Рассмотрим задачу Коши (2.31) в прямоточном виде:

$$\Pi = \{(t, y) : |t - t_0| \leq \theta, |y - y_0| \leq b_0\},$$

где положительные числа b_0 достаточно малы, чтобы $\Pi \subset \Omega_0$. Как уже установлено выше, функция $f(t, y)$ непрерывна в Ω_0 , а значит и в Π . Условие Липшица для этой функции на первомядельной y на множестве Π с константой

$$L = \max_{(t, y) \in \Pi} \left| \frac{\partial f}{\partial y}(t, y) \right|$$

вытекает из непрерывности в Π частной производной $\frac{\partial f}{\partial y}$, определенной в (2.29). Таким образом, в Π выполнены все условия теоремы 2.1.2 существования и единственности решения задачи Коши для дифференциального уравнения, разрешенного относительно производной. Следовательно, найдется $\theta > 0$ такое, что на отрезке $[t_0 - \theta, t_0 + \theta]$ существует единственное решение задачи Коши (2.31), а значит и задачи Коши (2.20). \square

Замечание 2.2.1. В приведенном выше примере 2.2.2 условия теоремы 2.2.1 выполняются для задач Коши (2.21), (2.22) и не выполняются для задач Коши (2.23), (2.24).

2.2.3. Методы интегрирования

Рассмотрим метод интегрирования уравнения (2.14), основанный на его постепенном дифференцировании. Получающиеся уравнения становятся линейными относительно стартовой производной, и в нем эффективно производится замена искомой функции.

Уравнение вида $y = f(t, y)$, разрешенное относительно переменной y , эквивалентно системе двух уравнений

$$y = f(t, p), \quad dy = pdt.$$

Из первого уравнения выражаем dy , воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала:

$$dy = \frac{\partial f(t, p)}{\partial t} dt + \frac{\partial f(t, p)}{\partial p} dp = pdt.$$

Последнее равенство задает дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных t, p . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $t = \varphi(\tau, c), p = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = \varphi(\tau, c), \quad y = f(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Уравнение вида $t = f(y, y')$, разрешенное относительно переменной t , эквивалентно системе 2-х уравнений

$$t = f(y, p), \quad dy = pdt.$$

Из первого уравнения выражаем dt , воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала:

$$dt = \frac{\partial f(y, p)}{\partial y} dy + \frac{\partial f(y, p)}{\partial p} dp = \frac{dy}{p}.$$

Последнее равенство задает дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных y, p . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $y = \varphi(\tau, c), p = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$y = \varphi(\tau, c), \quad t = f(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Уравнение вида $F(t, y, y') = 0$ эквивалентно системе 2-х уравнений $F(t, y, p) = 0, dy = pdt$.

Из первого уравнения выражаем dt , воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала:

$$dt = \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial y} dy + \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial p} dp = \frac{dy}{p}.$$

Последнее равенство задает дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных y, p . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $y = \varphi(\tau, c), p = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\tau, v), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала, вычислем dy, dt и получим дифференциальную связь между параметрами (v, u) , которая вытекает из всех трех поверхностей именно интегральных кривых:

$$\frac{\partial Y(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial Y(u, v)}{\partial v} dv = \left(\frac{\partial T(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial T(u, v)}{\partial v} dv \right) P(u, v).$$

Получаем дифференциальное уравнение первого порядка в симметричном виде относительно переменных u, v . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $v = \varphi(\tau, c), u = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

2.2.4. Особые решения дифференциального уравнения первого порядка

Определение 2.2.2. Функция $y = \xi(t)$ называется особым решением дифференциального уравнения

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

на отрезке $[t_1, t_2]$, если $y = \xi(t)$ является решением уравнения на этом отрезке в смысле определения 2.2.1, и через каждую точку соответствующей интегральной кривой

$$G = \{(t, y) : y = \xi(t), \quad t \in [t_1, t_2]\}$$

проходит другое решение этого уравнения в том же самой наклоном касательной, но отличающееся от данного решения в сколь угодно малой окрестности точки

Таким образом, в каждой точке интегральной кривой особого решения нарушается единственность решения задачи Коши

Задача Коши для уравнения (2.17) с начальными условиями $y(0) = 0, y'(0) = 0$, то есть

$$(t_0, y_0, y'_0) = (0, 0, 0), \quad F(0, 0, 0) = 0, \quad \frac{\partial F(0, 0, 0)}{\partial p} = 0, \quad (2.24)$$

имеет четыре решения (2.19).

Приведенный пример показывает следующие особенности постановки задачи Коши (2.20):

1. тройка чисел $(t_0, y_0, y'_0) \in \mathbb{R}^3$ не может быть взята произвольно; для существования решения необходимо выполнение условия $F(t_0, y_0, y'_0) = 0$;
2. двух дополнительных условий $y(t_0) = y_0, y'(t_0) = y'_0$ может оказаться недостаточно для единственности решения в случае

$$\frac{\partial F(t_0, y_0, y'_0)}{\partial p} = 0.$$

2.2.2. Теорема существования и единственности решения задачи Коши

Теорема 2.2.1. Пусть функция $F(t, y, p)$ определена в параллелепипеде D , заданных (2.15), и выполняются следующие условия:

$$1. \quad F(t_0, y_0, y'_0) = 0; \quad (2.25)$$

$$2. \quad F(t, y, p), \quad \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial y}, \quad \frac{\partial F(t, y, p)}{\partial p} \text{ непрерывны в } D; \quad (2.26)$$

$$3. \quad \frac{\partial F(t_0, y_0, y'_0)}{\partial p} \neq 0. \quad (2.27)$$

Тогда находится $\theta > 0$ такое, что на отрезке $[t_0 - \theta, t_0 + \theta]$ существует единственное решение задачи Коши (2.20).

Доказательство. Рассмотрим в окрестности точки (t_0, y_0, y'_0) уравнение

$$F(t, y, p) = 0. \quad (2.28)$$

Из условий (2.25)–(2.27) и теоремы о неявной функции следует, что найдется окрестность Ω_0 точки (t_0, y_0) , в которой существует единственная непрерывная функция $p = f(t, y)$, имеющая в Ω_0 непрерывную частную производную

$$\frac{\partial f(t, y)}{\partial p} = -\frac{\partial F(t, y, f(t, y))}{\partial p}, \quad (2.29)$$

и являющаяся решением уравнения (2.28). В частности, выполнено равенство

$$y'_0 = f(t_0, y_0). \quad (2.30)$$

Вокругности Ω_0 уравнение (2.14) эквивалентно дифференциальному уравнению $y'(t) = f(t, y(t))$, разрешенному относительно производной, а задача Коши (2.20) принимает вид

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad y(t_0) = y_0. \quad (2.31)$$

Отметим, что фигурирующее в (2.20) начальное условие на производную $y'(t_0) = y'_0$ автоматически выполнено в силу равенства (2.30).

Рассмотрим задачу Коши (2.31) в прямоточном виде:

$$\Pi = \{(t, y) : |t - t_0| \leq \theta, |y - y_0| \leq b_0\},$$

где положительные числа b_0 достаточно малы, чтобы $\Pi \subset \Omega_0$. Как уже установлено выше, функция $f(t, y)$ непрерывна в Ω_0 , а значит и в Π . Условие Липшица для этой функции на первомядельной y на множестве Π с константой

$$L = \max_{(t, y) \in \Pi} \left| \frac{\partial f}{\partial y}(t, y) \right|$$

вытекает из непрерывности в Π частной производной $\frac{\partial f}{\partial y}$, определенной в (2.29). Таким образом, в Π выполнены все условия теоремы 2.1.2 существования и единственности решения задачи Коши для дифференциального уравнения, разрешенного относительно производной.

Следовательно, найдется $\theta > 0$ такое, что на отрезке $[t_0 - \theta, t_0 + \theta]$ существует единственное решение задачи Коши (2.31), а значит и задачи Коши (2.20). \square

Замечание 2.2.1. В приведенном выше примере 2.2.2 условия теоремы 2.2.1 выполняются для задач Коши (2.21), (2.22) и не выполняются для задач Коши (2.23), (2.24).

2.2.3. Методы интегрирования

Рассмотрим метод интегрирования уравнения (2.14), основанный на его постепенном дифференцировании. Получающиеся уравнения становятся линейными относительно стартовой производной, и в нем эффективно производится замена искомой функции.

Уравнение вида $y = f(t, y)$, разрешенное относительно переменной y , эквивалентно системе двух уравнений

$$y = f(t, p), \quad dy = pdt.$$

Из первого уравнения выражаем dt , воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала:

$$dt = \frac{\partial f(y, p)}{\partial y} dy + \frac{\partial f(y, p)}{\partial p} dp = \frac{dy}{p}.$$

Последнее равенство задает дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных y, p . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $y = \varphi(\tau, c), p = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = \varphi(\tau, c), \quad y = f(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Уравнение вида $F(t, y, y') = 0$ эквивалентно системе 2-х уравнений

$$F(t, y, p) = 0, \quad dy = pdt.$$

Из первого уравнения выражаем dt , воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала:

$$dt = \frac{\partial F(y, p)}{\partial y} dy + \frac{\partial F(y, p)}{\partial p} dp = \frac{dy}{p}.$$

Последнее равенство задает дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных y, p . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $y = \varphi(\tau, c), p = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

2.2.4. Особые решения дифференциального уравнения первого порядка

Определение 2.2.2. Функция $y = \xi(t)$ называется особым решением дифференциального уравнения

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

на отрезке $[t_1, t_2]$, если $y = \xi(t)$ является решением уравнения на этом отрезке в смысле определения 2.2.1, и через каждую точку соответствующей интегральной кривой

$$G = \{(t, y) : y = \xi(t), \quad t \in [t_1, t_2]\}$$

проходит другое решение этого уравнения $v = \varphi(\tau, c), u = \psi(\tau, c)$, $v \neq \xi(\tau, c)$, $v' \neq \xi'(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала, вычислем dy, dt и получим дифференциальную связь между параметрами (u, v) , которая вытекает из всех трех поверхностей именно интегральных кривых:

$$\frac{\partial Y(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial Y(u, v)}{\partial v} dv = \left(\frac{\partial T(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial T(u, v)}{\partial v} dv \right) P(u, v).$$

Получаем дифференциальное уравнение первого порядка в симметричном виде относительно переменных u, v . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $v = \varphi(\tau, c), u = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Воспользовавшись инвариантностью формы первого дифференциала, вычислем dy, dt и получим дифференциальную связь между параметрами (u, v) , которая вытекает из всех трех поверхностей именно интегральных кривых:

$$\frac{\partial Y(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial Y(u, v)}{\partial v} dv = \left(\frac{\partial T(u, v)}{\partial u} du + \frac{\partial T(u, v)}{\partial v} dv \right) P(u, v).$$

Получаем дифференциальное уравнение первого порядка в симметрическом виде относительно переменных u, v . Если удалось найти параметрическое решение этого уравнения $v = \varphi(\tau, c), u = \psi(\tau, c)$, то и решение исходного уравнения существует в параметрическом виде

$$t = T(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)), \quad y = Y(\varphi(\tau, c), \psi(\tau, c)).$$

Используя предположение 2.2.1, получаем

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

на отрезке $[t_1, t_2]$, если $y = \xi(t)$ является решением уравнения на этом отрезке в смысле определения 2.2.1, и через каждую точку соответствующей интегральной кривой

$$G = \{(t, y) : y = \xi(t), \quad t \in [t_1, t_2]\}$$

проходит другое решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0), \quad y = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки

$$t = \xi(t_0)$$

и это наше второе решение этого уравнения в сколь угодно малой окрестности точки</

2.3.6. Задача Коши для линейного обыкновенного дифференциального уравнения n -го порядка

Докажем теорему существования и единственности решения задачи Коши для линейного обыкновенного дифференциального уравнения n -го порядка.

$$a_0(t)y^{(n)}(t) + a_1(t)y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1}(t)y'(t) + a_n(t)y(t) = f(t), \quad (2.49)$$

где $a_i(t), i = 0, 1, 2, \dots, n$, $f(t)$ — заданные непрерывные на $[a, b]$ функции, причем $a_0(t) \neq 0$ на $[a, b]$.

Рассмотрим для функции $y(t)$ начальные условия в точке $t_0 \in [a, b]$

$$y^{(i)}(t_0) = y_{0i}, \quad i = 0, 1, \dots, n - 1. \quad (2.50)$$

Теорема 2.3.5. Пусть функция $a_i(t), f(t)$ непрерывны на $[a, b]$, $i = 1, 2, \dots, n$, $a_0(t) \neq 0$ на $[a, b]$. Тогда существует единственная функция $y(t)$, являющаяся решением задачи Коши (2.49), (2.50) на отрезке $[a, b]$.

Доказательство. Уравнение (2.49) является частным случаем уравнения (2.42) с функцией

$$F(t, y_1, y_2, \dots, y_n) = \frac{f(t)}{a_0(t)} - \frac{a_1(t)}{a_0(t)} \cdot y_1 - \frac{a_{n-1}(t)}{a_0(t)} \cdot y_2 - \dots - \frac{a_1(t)}{a_0(t)} \cdot y_n. \quad (2.50)$$

Эта функция $F(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$ определена и непрерывна при $t \in [a, b]$, $(y_1, y_2, \dots, y_n) \in \mathbb{R}^n$ и удовлетворяет условию Липшица (2.44) с постоянной

$$L_1 = \max_{1 \leq i \leq n} \max_{a \leq t \leq b} \left| \frac{a_i(t)}{a_0(t)} \right|. \quad (2.50)$$

Следовательно, для задачи Коши (2.49), (2.50) выполнены условия теоремы 2.3.3 и ее решение существует и единствено на отрезке $[a, b]$. Теорема 2.3.5 доказана.

2.4. Задача Коши для нормальной системы (локальная теорема)

Пусть функции $f_i(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$, $i = 1, 2, \dots, n$ определены и непрерывны в $t + 1$ -мерном параллелепипеде

$$\Pi_{n+1} = \{(t, y_1, y_2, \dots, y_n) : |t - t_0| \leq T, |y_i - y_{0i}| \leq A, i = 1, 2, \dots, n\}.$$

Рассмотрим задачу Коши для нормальной системы дифференциальных уравнений

$$\begin{cases} y_1'(t) &= f_1(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)), \\ y_2'(t) &= f_2(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)), \\ \dots & \\ y_n'(t) &= f_n(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)) \end{cases} \quad (2.51)$$

с начальными условиями

$$y_1(t_0) = y_{01}, \quad y_2(t_0) = y_{02}, \quad \dots, \quad y_n(t_0) = y_{0n}. \quad (2.52)$$

где $y_{01}, y_{02}, \dots, y_{0n}$ — заданные числа.

Определение 2.4.1. Функции $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ называются решениями задачи Коши (2.51), (2.52) на отрезке $[t_0 + h, t_0 + h]$, $h \leq T$, если:

1. функция $y_1(t)$ непрерывно дифференцируется на $[t_0 - h, t_0 + h]$, $i = 1, 2, \dots, n$;
2. $(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)) \in \Pi_{n+1}$, $\forall t \in [t_0 - h, t_0 + h]$;
3. $y_i'(t) = f_i(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t))$, $\forall t \in [t_0 - h, t_0 + h]$, $i = 1, 2, \dots, n$;
4. $y_i(t_0) = y_{0i}$, $i = 1, 2, \dots, n$.

Отметим, что в отличие от определения 2.3.1, данное определение содержит условие принадлежности интегральной кривой параллелепипеду Π_{n+1} , поскольку только в Π_{n+1} определены функции $f_i(t, y_1, \dots, y_n)$.

Определение 2.4.2. Функции $f_1(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$ удовлетворяют σ -пересечение на отрезке Π_{n+1} условию Липшица по y_1, y_2, \dots, y_n , если найдены константы $L > 0$ такие, что

$$\begin{aligned} |f(t, y_1, y_2, \dots, y_n) - f(t, \tilde{y}_1, \tilde{y}_2, \dots, \tilde{y}_n)| &\leq L(|y_1 - \tilde{y}_1| + |y_2 - \tilde{y}_2| + \dots + |y_n - \tilde{y}_n|), \\ &\forall (t, y_1, y_2, \dots, y_n), (\tilde{t}, \tilde{y}_1, \tilde{y}_2, \dots, \tilde{y}_n) \in \Pi_{n+1}. \end{aligned} \quad (2.53)$$

Перейдем к доказательству существования и единственности решения задачи Коши (2.51), (2.52) для нормальной системы обыкновенных дифференциальных уравнений. Мы докажем теорему существования не на всем исходном отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$, а на некотором, вообще говоря, меньшем. Поэтому эта теорема называется локальной теоремой существования и единственности решения задачи Коши для нормальной системы.

Теорема 2.4.1. Пусть функции $f_i(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$, $i = 1, 2, \dots, n$, определены и непрерывны на Π_{n+1} , удовлетворяют σ -пересечению на отрезке Π_{n+1} условию Липшица (2.53) и задаче Коши (2.51), (2.52) на отрезке

$$[t_0 - h, t_0 + h], \quad h = \min \left\{ T, \frac{A}{M} \right\}.$$

Доказательство. Единственность решения задачи Коши доказывается аналогично доказательству теоремы 2.3.1. Доказаем существование. Рассмотрим на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ систему интегральных уравнений относительно неизвестных функций $y_i(t)$

$$y_i(t) = y_{0i} + \int_{t_0}^t f_i(\tau, y_1(\tau), y_2(\tau), \dots, y_n(\tau)) d\tau, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (2.54)$$

Покажем, что, если функции $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ непрерывны на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$, удовлетворяют неравенствам

$$|y_i(t) - y_{0i}| \leq A, \quad t \in [t_0 - h, t_0 + h], \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (2.55)$$

Тогда существует единственный набор функций $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$, являющийся решением задачи Коши (2.51), (2.52) на отрезке

$$[t_0 - h, t_0 + h], \quad h = \min \left\{ T, \frac{A}{M} \right\}.$$

Доказательство. Единственность решения задачи Коши доказывается аналогично доказательству теоремы 2.3.1. Доказаем существование. Рассмотрим на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ систему интегральных уравнений относительно неизвестных функций $y_i(t)$

$$y_i(t) = y_{0i} + \int_{t_0}^t f_i(\tau, y_1(\tau), y_2(\tau), \dots, y_n(\tau)) d\tau, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (2.54)$$

Покажем, что, если функции $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ непрерывны на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$, удовлетворяют неравенствам (2.55) и системе интегральных уравнений

$$(t, y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)) \in \Pi_{n+1} \text{ при } t \in [t_0 - h, t_0 + h].$$

Положив в (2.54) $t = t_0$, получим, что $y_i(t)$ удовлетворяет условиям (2.52). Дифференцируя (2.54) по t , убеждаемся в том, что выполнены условия (2.55).

Таким образом, для доказательства теоремы достаточно доказать, что существуют функции $y_i(t)$ непрерывные на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$, удовлетворяющие неравенствам (2.55) и системе интегральных уравнений (2.54).

Доказаем существование таких функций $y_i(t)$, используя метод последовательных приближений. Рассмотрим последовательность функций $y_1^k(t), y_2^k(t), \dots, y_n^k(t)$, $k = 0, 1, 2, \dots$ таких, что

$$y_i^{k+1}(t) = y_{0i} + \int_{t_0}^t f_i(\tau, y_1^k(\tau), y_2^k(\tau), \dots, y_n^k(\tau)) d\tau, \quad i = 1, 2, \dots, n. \quad (2.56)$$

Доказем, что все $y_i^k(t)$ определены и непрерывны на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ и удовлетворяют неравенству

$$|y_i^k(t) - y_{0i}| \leq A, \quad t \in [t_0 - h, t_0 + h]. \quad (2.57)$$

Для $y_1^k(t)$ это верно. Предположим, что это верно для $y_i^{m-1}(t)$ и покажем, что это верно для $y_i^m(t)$. Так как все функции $f_i(t, y_1, y_2, \dots, y_n)$ непрерывны в Π_{n+1} , то из (2.56) следует, что $y_i^{m+1}(t)$ определена и непрерывна на $[t_0 - h, t_0 + h]$. Покажем, что

$$|y_i^{m+1}(t) - y_{0i}| \leq A, \quad t \in [t_0 - h, t_0 + h].$$

Эти неравенства следуют из определения (2.56). Действительно,

$$|y_i^{m+1}(t) - y_{0i}| \leq \left| \int_{t_0}^t f_i(\tau, y_1^m(\tau), y_2^m(\tau), \dots, y_n^m(\tau)) d\tau \right| \leq M|t - t_0| \leq Mh \leq A, \quad i = 1, 2, \dots, n, \quad t \in [t_0 - h, t_0 + h],$$

что и требовалось доказать.

Покажем, что для всех $i = 1, 2, \dots, n$ и $k = 0, 1, \dots$ на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ справедливы оценки

$$|y_i^{k+1}(t) - y_i^k(t)| \leq A(nL)^k \frac{|t - t_0|^k}{k!}. \quad (2.58)$$

При $k = 0$ это верно, так как

$$|y_i^1(t) - y_i^0(t)| = \left| \int_{t_0}^t f_i(\tau, y_1^0(\tau), y_2^0(\tau), \dots, y_n^0(\tau)) d\tau \right| \leq Mh \leq A.$$

Пусть неравенство (2.58) справедливо для $k = m - 1$. Покажем, что оно выполнено для $k = m$:

$$\begin{aligned} &|y_i^{m+1}(t) - y_i^m(t)| \leq \\ &\leq \int_{t_0}^t |f_i(\tau, y_1^m(\tau), y_2^m(\tau), \dots, y_n^m(\tau)) - \\ &- f_i(\tau, y_1^{m-1}(\tau), y_2^{m-1}(\tau), \dots, y_n^{m-1}(\tau))| d\tau \leq \\ &\leq \int_{t_0}^t L \left(|y_1^m(\tau) - y_1^{m-1}(\tau)| + |y_2^m(\tau) - y_2^{m-1}(\tau)| + \dots + |y_n^m(\tau) - y_n^{m-1}(\tau)| \right) d\tau. \end{aligned}$$

Используя предложение индукции, имеем

$$|y_i^{m+1}(t) - y_i^m(t)| \leq \int_{t_0}^t L \left(A(nL)^{m-1} \frac{|\tau - t_0|^{m-1}}{(m-1)!} \right) d\tau \leq A(nL)^m \frac{|t - t_0|^m}{m!}.$$

Следовательно, неравенство (2.58) доказано по индукции.

Рассмотрим на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ функциональные ряды

$$y_i^0(t) = \sum_{m=0}^{\infty} (y_i^{m+1}(t) - y_i^m(t)) \frac{t^m}{m!}, \quad i = 1, 2, \dots, n.$$

Из (2.58) следует, что на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ справедливы оценки

$$|y_i^{m+1}(t) - y_i^m(t)| \leq A(nL)^m \frac{|t - t_0|^m}{m!}, \quad m = 0, 1, \dots.$$

Учитывая эти оценки, получим, что функциональные рядысходятся равномерно на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$. Следовательно, последовательности непрерывных функций

$$y_i^k(t) = y_i^0(t) + \sum_{m=0}^{k-1} (y_i^{m+1}(t) - y_i^m(t)) \frac{t^m}{m!}, \quad i = 1, 2, \dots, n$$

сходятся равномерно на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ к непрерывным функциям $y_i(t)$. Переходя к пределу при $k \rightarrow \infty$ в неравенствах (2.57), получим, что функция $y_i(t)$ удовлетворяет неравенствам (2.55).

Переходя к пределу при $m \rightarrow \infty$ в формулах (2.56), получим, что функция $y_i(t)$ является решением системы интегральных уравнений (2.54), и задача Коши (2.51), (2.52) на отрезке $[t_0 - h, t_0 + h]$ доказана.

Доказательство. Рассмотрим задачу Коши для системы (3.10) с начальными условиями

$$u_k(t_0) = u_{0k}, \quad k = 1, 2, \dots, n. \quad (3.13)$$

По теореме 2.3.4 из параграфа 2.3.5 задача Коши (3.10), (3.13) имеет единственное решение $(u_1(t), u_2(t), \dots, u_n(t))$.

Аналогично задача Коши для системы (3.11) с начальными условиями

$$v_k(t_0) = v_{0k}, \quad k = 1, 2, \dots, n. \quad (3.14)$$

имеет единственное решение $(v_1(t), v_2(t), \dots, v_n(t))$. Тогда комплексно-значимый вектор функции

$$\bar{y}(t) = (u_1(t) + iv_1(t), u_2(t) + iv_2(t), \dots, u_n(t) + iv_n(t))^T$$

будет решением задачи Коши (3.9), (3.12) на отрезке $[a, b]$. Единственность решения задачи Коши (3.9), (3.12) доказана.

Следствие 3.1.2. Если функции $u_k(t)$ в системе (3.10) действительны (то есть $u_k(t) = 0$) и начальные данные в (3.12) действительны (то есть $v_{0k} = 0$, $k = 1, 2, \dots, n$), то задача Коши (3.9), (3.12) имеет только действительное решение.

Следствие 3.1.3. Общие свойства линейного дифференциального уравнения n -го порядка

Рассмотрим линейное дифференциальное уравнение n -го порядка $a_0(y^{(n)}(t) + a_1(t)y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1}(t)y'(t) + a_n(t)y(t) = f(t)$ (3.15) с непрерывными на отрезке $[a, b]$ действительными коэффициентами $a_k(t)$, $k = 0, 1, \dots, n$, $a_0(t) \neq 0$, $t \in [a, b]$ и непрерывной на отрезке $[a, b]$ комплексно-значимой функцией $f(t)$.

Аналогично определяются производные высшего порядка функции $y(t)$.

Введем линейный дифференциальный оператор n -го порядка

Определение 3.1.2. Линейным дифференциальным оператором n -го порядка называется оператор

$$\mathcal{L} = a_0(y^{(n)}(t) + a_1(t)y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1}(t)y'(t) + a_n(t)y(t)). \quad (3.16)$$

Оператор \mathcal{L} определен для всех t на отрезке $[a, b]$ непрерывно дифференцируемыми на отрезке $[a, b]$ функций $y(t)$, причем $\mathcal{L}y(t) \in C[a, b]$. Используя это определение, уравнение (3.15) можно записать в виде

$$\mathcal{L}y = f(t), \quad t \in [a, b].$$

Если функция $f(t)$ равна нулю на отрезке $[a, b]$, то уравнение (3.15) называется однородным, а если функция $f(t)$ не равна нулю на отрезке $[a, b]$, то уравнение (3.15) называется неоднородным.

Теорема 3.1.2. Если функция $y_k(t)$, $k = 1, 2, \dots, n$, является решением этого уравнения в однородном случае, то $y_k(t) e^{kt}$ является решением в неоднородном случае.

Доказательство. Доказательство этой теоремы следует из линейности оператора \mathcal{L} , которая является следствием линейности оператора дифференцирования.

Теорема 3.1.3. Для системы (3.1) линейная комбинация решений однородного уравнения является решением однородного уравнения. Разность двух решений неоднородного уравнения с одинаковой правой частью есть решениеНеоднородного уравнения.

Теорема 3.2.2. Решение задачи Коши

$$\mathcal{L}y = f(t), \quad y(t_0) = y_{00}, \quad y'(t_0) = y_{01}, \quad \dots, \quad y^{(n-1)}(t_0) = y_{0n-1}$$

предоставлено в виде суммы

$$\mathcal{L}y = f(t) + a_1(t)y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1}(t)y'(t) + a_n(t)y(t) = g(t), \quad (3.17)$$

где y_{00}, \dots, y_{0n-1} — заданные комплексные числа $y_{00} = y_{00} + iy_{00}$, $y_{01} = y_{01} + iy_{01}$, \dots , $y_{0n-1} = y_{0n-1} + iy_{0n-1}$, $\tau \in [t_0, t]$.

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет неоднородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Доказательство. Сумма $y(t) = v(t) + w(t)$ удовлетворяет однородному уравнению в силу теоремы 3.2.1. Для начальных условий имеем равенства

$$y^{(k)}(t_0) = v^{(k)}(t_0) + w^{(k)}(t_0) = 0 + y_{0k} = y_{0k}, \quad k = 0, 1, \dots, n - 1.$$

Д

условиям в точке t_0 . По теореме единственности решения задачи Коши для линейного дифференциального уравнения эта функция равна нулю на отрезке $[a, b]$. Следовательно,

$$\hat{y}(t) = \sum_{k=1}^n c_k y_k(t) = 0, \quad t \in [a, b],$$

и функции $y_i(t)$, $i = 1, 2, \dots, n$ линейно зависимы. Тогда из теоремы 3.3.1 следует, что определитель Вронского, составленный из этих функций, равен нулю на отрезке $[a, b]$.

Пусть существует точка $t \in [a, b]$ такая, что $W[y_1, \dots, y_n](t) \neq 0$. Тогда из предыдущего следует, что определитель Вронского не равен нулю ни в одной из точек отрезка $[a, b]$, и функция $y_k(t)$, $k = 1, 2, \dots, n$ линейно независимы на этом отрезке. \square

Замечание 3.3.3. В силу линейной теоремы рассмотренные в примере 3.3.2 дважды непрерывно дифференцируемые линейно независимые на отрезке $[-1, 1]$ функции

$$\varphi_1(t) = t^3, \quad \varphi_2(t) = t^2|t|$$

не могут являться решениями никакого линейного однородного уравнения от трех порядка

$$a_0(t)y''(t) + a_1(t)y'(t) + a_2(t)y(t) = 0, \quad t \in [-1, 1]$$

с непрерывными коэффициентами $a_0(t)$, $a_1(t)$, $a_2(t)$ и $a_0(t) \neq 0$, поскольку $W[\varphi_1, \varphi_2](t) \equiv 0$ на отрезке $[-1, 1]$.

3.4. Фундаментальная система решений и общее решение линейного дифференциального уравнения

3.4.1. Фундаментальная система решений линейного однородного уравнения

Определение 3.4.1. Фундаментальной системой решений линейного однородного дифференциального уравнения n -го порядка (3.19) на отрезке $[a, b]$ называется система из n линейно независимых на данном отрезке решений этого уравнения.

Теорема 3.4.1. У любого линейного однородного уравнения (3.19) существует фундаментальная система решений из n линейно независимых на данном отрезке решений этого уравнения.

Доказательство. Рассмотрим постоянную матрицу B с элементами b_{ij} , $i, j = 1, 2, \dots, n$, такую, что $\det B \neq 0$. Обозначим через $y_j(t)$ решения задачи Коши для уравнения (3.19) с начальными условиями

$$y_j(t_0) = b_{1j}, \quad y'_j(t_0) = b_{2j}, \quad \dots, \quad y^{(n-1)}_j(t_0) = b_{nj}, \quad j = 1, 2, \dots, n. \quad (3.21)$$

По теореме 2.3.5 существования и единственности решения задачи Коши для линейного дифференциального уравнения n -го порядка формулы $y_j(t)$ существуют и определяются однозначно. Составим из них определитель Вронского $W[y_1, \dots, y_n](t)$, в силу условий (3.21), таких, что $W[y_1, \dots, y_n](t_0) \neq 0$. Следовательно, по теореме 3.3.2 он не равен нулю ни в одной из точек отрезка $[a, b]$, и функции $y_j(t)$ линейно независимы на отрезке $[a, b]$. Таким образом, фундаментальная система решений уравнения (3.19) и теорема доказана. \square

Замечание 3.4.1. Из доказательства теоремы 3.4.1 следует, что фундаментальная система решений уравнения (3.19) определяется однозначно. Действительно, выбиря различные матрицы B такие, что $\det B \neq 0$, мы получим различные фундаментальные системы решений уравнения (3.19).

Замечание 3.4.2. Так как коэффициенты уравнения $a_j(t)$ несущественны, то фундаментальная система решений линейного однородного уравнения (3.19) также может быть выбрана несущественно.

3.4.2. Общее решение линейного однородного уравнения

Определение 3.4.2. Общим решением линейного однородного дифференциального уравнения n -го порядка (3.19) называется зависящее от n произвольных постоянных решение этого уравнения такое, что любое другое решение уравнения (3.19) можно было получить из него в результате выбора некоторого значений этих постоянных.

Теорема 3.4.2. Пусть $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ – фундаментальная система решений линейного однородного уравнения (3.19) на отрезке $[a, b]$. Тогда общее решение этого уравнения на рассматриваемом отрезке имеет вид

$$y(t) = c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) + \dots + c_n y_n(t), \quad \forall c_j \in \mathbb{C}. \quad (3.22)$$

Доказательство. Так как линейная комбинация решений однородного уравнения (3.19) является решением этого уравнения, то при любых значениях постоянных c_k формула (3.22), определенная формулой (3.22), является решением линейного однородного дифференциального уравнения (3.19).

Покажем теперь, что любое решение уравнения (3.19) может быть получено из (3.22) в результате выбора значений постоянных c_k . Пусть $\tilde{y}(t)$ – некоторое решение уравнения (3.19). Рассмотрим систему алгебраических уравнений относительно неизвестных c_k :

$$\begin{aligned} c_1 y_1(t_0) + c_2 y_2(t_0) + \dots + c_n y_n(t_0) &= \tilde{y}(t_0), \\ c_1' y_1(t_0) + c_2' y_2(t_0) + \dots + c_n' y_n(t_0) &= \tilde{y}'(t_0), \\ \dots \\ c_1^{(n-1)} y_1^{(n-1)}(t_0) + c_2^{(n-1)} y_2^{(n-1)}(t_0) + \dots + c_n^{(n-1)} y_n^{(n-1)}(t_0) &= \tilde{y}^{(n-1)}(t_0), \end{aligned} \quad (3.23)$$

где t_0 – некоторая точка отрезка $[a, b]$. Определим этой системы решений определитель Вронского в точке t_0 и не равен нулю, так как решения $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ линейно независимы. Следовательно, система (3.23) имеет единственное решение c_1, c_2, \dots, c_n .

Рассмотрим функцию

$$\hat{y}(t) = \sum_{k=1}^n c_k y_k(t).$$

Эта функция является решением уравнения (3.19). Так как постоянные c_1, c_2, \dots, c_n представляют собой решение системы (3.23), то функция $\hat{y}(t)$ такова, что

$$\hat{y}^{(k)}(t_0) = \tilde{y}^{(k)}(t_0), \quad k = 0, 1, 2, \dots, n-1.$$

Следовательно, функции $\hat{y}(t)$ и $\tilde{y}(t)$ являются решениями уравнения (3.19) и удовлетворяют одному и тем же начальным условиям в точке t_0 . По теореме о существовании и единственности решения задачи Коши эти функции должны совпадать:

$$\hat{y}(t) = \tilde{y}(t).$$

Теорема 3.4.2 доказана. \square

Следствие 3.4.1. Из теоремы 3.4.2 следует, что уравнение (3.19) не может иметь более n линейно независимых решений.

Покажем, что справедливость этого утверждения существенно связана с тем, что мы предположили, что коэффициент $a_0(t)$ всегда отличен от нуля на отрезке $[a, b]$.

Пример 3.4.1. На отрезке $[-1, 1]$ рассмотрим при функции

$$y_1(t) = t, \quad y_2(t) = t^2, \quad y_3(t) = |t|^3.$$

Эти функции линейно независимы на рассматриваемом отрезке и удовлетворяют линейному однородному уравнению второго порядка

$$t^2y'' - 3ty' + 3y = 0, \quad t \in [-1, 1].$$

с коэффициентом $a_0(t) = t^2$, который обращается в ноль при $t = 0 \in [-1, 1]$.

Таким образом, без предположения $a_0(t) \neq 0 \forall t \in [a, b]$ теорема 3.4.2 неверна.

Замечание 3.4.3. Так как все коэффициенты уравнения (3.19) несущественны, то общее решение есть решение в классе вещественных функций. Тогда при выборе вещественной фундаментальной системы решений (см. замечание к теореме 3.4.1) формула (3.22) для произвольных $c_k \in \mathbb{R}$ дает общее вещественно-независимое решение линейного однородного уравнения.

3.4.3. Общее решение линейного неоднородного уравнения

Рассмотрим линейное неоднородное уравнение с непрерывными на отрезке $[a, b]$ действительными коэффициентами

$$a_j(t), \quad j = 0, 1, \dots, n, \quad a_0(t) \neq 0, \quad t \in [a, b]$$

и непрерывной на $[a, b]$ правой частью $f(t)$:

$$a_0(t)y^{(n)}(t) + a_1(t)y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1}(t)y'(t) + a_n(t)y(t) = f(t). \quad (3.24)$$

Перейдем к описание общего решения линейного неоднородного дифференциального уравнения n -го порядка (3.24). Определение общего решения этого уравнения аналогично определению общего решения однородного уравнения.

Определение 3.4.3. Общим решением линейного неоднородного дифференциального уравнения n -го порядка (3.24) называется зависящее от n произвольных постоянных решений этого уравнения такое, что любое другое решение уравнения (3.24) может быть получено из него в результате выбора некоторого значений этих постоянных.

Теорема 3.4.3. Пусть $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ – фундаментальная система решений линейного однородного уравнения (3.19) на отрезке $[a, b]$, $y_H(t)$ – некоторое (частное) решение неоднородного уравнения (3.24). Тогда общее решение линейного неоднородного уравнения (3.24) на рассматриваемом отрезке имеет вид

$$y(t) = y_H(t) + y(t) = y_H(t) + \sum_{j=1}^n c_j y_j(t) + \dots + c_n y_n(t), \quad (3.25)$$

где c_1, c_2, \dots, c_n – произвольные комплексные постоянные.

Доказательство. Для любого набора констант $c_j \in \mathbb{C}$ формула (3.25) определяет решение линейного неоднородного уравнения (3.24) в силу единицы уравнения. Согласно определению общего решения осталось лишь показать, что изображенный в формуле (3.25) можно получить любое заданное решение (3.24), то есть для любого решения $\tilde{y}(t)$ неоднородного уравнения (3.24) найдутся константы c_1, c_2, \dots, c_n , такие, что изображенный в формуле (3.25) решением (3.24) является $\tilde{y}(t)$.

Пусть $\tilde{y}(t) = \tilde{y}_H(t) + \sum_{j=1}^n c_j y_j(t) + \dots + c_n y_n(t)$. Тогда имеем равенство $\tilde{y}(t) = y_H(t) + \sum_{j=1}^n c_j y_j(t) + \dots + c_n y_n(t)$, то есть $\tilde{y}(t) = y(t)$. \square

так как $d^n \lambda^p / d\lambda^n = 0$, $m = p + 1, \dots, n$. Меняя порядок суммирования, получаем

$$\mathcal{L}\left(\exp\{\lambda t\}g(t)\right) = \sum_{m=0}^n a_{n-p} \frac{d^p}{d\lambda^p} \left(\exp\{\lambda t\}g(t)\right) =$$

$$= \exp\{\lambda t\} \sum_{m=0}^n a_{n-p} \frac{d^m}{d\lambda^m} (\lambda^p) \frac{g^{(m)}(t)}{m!} =$$

так как $d^m \lambda^p / d\lambda^m = 0$, $m = p + 1, \dots, n$. Меняя порядок суммирования, получаем

$$\mathcal{L}\left(\exp\{\lambda t\}g(t)\right) = \exp\{\lambda t\} \sum_{m=0}^n \frac{g^{(m)}(t)}{m!} \frac{d^m}{d\lambda^m} =$$

$$= \exp\{\lambda t\} \sum_{m=0}^n \frac{g^{(m)}(t)}{m!} M^{(m)}(\lambda) =$$

(так как λ^k кратность k в λ в $M^{(m)}(\lambda)$). \square

Лемма 3.4.2. Для каждого корня λ_j характеристического уравнения (3.30) кратности k_j формула

$$\exp\{\lambda_j t\}, \quad t \exp\{\lambda_j t\}, \quad \dots, \quad t^{k_j-1} \exp\{\lambda_j t\}$$

являются решениями однородного уравнения (3.28).

Доказательство. Так как λ_j – кратность k_j уравнения (3.30) кратности k_j , то в силу (3.31) справедливо равенство

$$M(\lambda) = (\lambda - \lambda_j)^{k_j} R(\lambda),$$

где $R(\lambda)$ – многочлен степени $n - k_j$. Ясно, что имеют место равенства

$$M^{(m)}(\lambda_j) = \frac{d^m R(\lambda)}{d\lambda^m}|_{\lambda=\lambda_j}, \quad m = 0, 1, \dots, k_j - 1.$$

Поэтому из леммы 3.4.1 для $g(t) = t^p$, $p = 0, 1, \dots, k_j - 1$ имеем

$$\mathcal{L}\left(\exp\{\lambda_j t\}t^p\right) = \exp\{\lambda_j t\} \sum_{m=0}^n \frac{(t^{p+m})^{(m)}}{m!} M^{(m)}(\lambda_j) =$$

$$= \exp\{\lambda_j t\} \sum_{m=0}^n \frac{(t^{p+m})^{(m)}}{m!} M^{(m)}(\lambda_j) = 0 \quad (\text{так как } p < k_j).$$

Таким образом, мы показали, что функции

$$\exp\{\lambda_j t\}, \quad t \exp\{\lambda_j t\}, \quad \dots, \quad t^{k_j-1} \exp\{\lambda_j t\}, \quad j = 1, \dots, k$$

являются решениями однородного дифференциального уравнения (3.28). Количества этих функций соединяются с порядком и дифференциальными уравнениями (3.28).

Теорема 3.4.4. Система функций (3.32) составляет фундаментальную систему решений линейного однородного дифференциального уравнения с постоянными коэффициентами (3.28) на любом отрезке $[a, b]$.

Доказательство. Для доказательства достаточно доказать, что система функций (3.32) является линейно независимой на любом отрезке $[a, b]$.

Предположим, что система (3.32) обращается тождественно на некоторой константе $t_0 \in [a, b]$.

Тогда имеем равенство $\sum_{j=1}^n c_j y_j(t_0) = 0$.

В силу линейной независимости функций $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ имеем

$$\sum_{j=1}^n C_{1,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} + \sum_{j=0}^{k-1} C_{2,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} + \dots + \sum_{k=0}^{n-1} C_{k,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} = 0, \quad k = 1, \dots, n-1.$$

Из условия равенства получаем

$$\sum_{j=1}^n C_{1,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} + \sum_{j=0}^{k-1} C_{2,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} + \dots + \sum_{k=0}^{n-1} C_{k,k} t^k \exp\{\lambda_j t\} = 0.$$

для степеней многочленов $s_j = \deg y_j(t)$ при $k = 1, \dots, n-1$. Без ограничения общности можно считать, что многочлен $P_1(t)$ нетривиален.

Поскольку $P_1(t) = p_1 t^{\alpha_1} + \dots + p_{n-1} t^{\alpha_{n-1}} + p_n t^{\alpha_n} \neq 0$, после умножения (3.33) на $\exp\{-\lambda_j t\}$ получаем

$$P_1(t) + P_2(t) \exp\{(\lambda_2 - \lambda_1)t\} + \dots + P_k(t) \exp\{(\lambda_k - \lambda_1)t\} = 0.$$

Дифференцируем в последнем равенстве почленно $s_1 + 1$ раз. Так как $\deg P_1(t) = s_1$, то $\frac{d^{s_1+1}}{dt^{s_1+1}} P_1(t) = 0$. Для преобразования оставшихся слагаемых заметим, что

$$(P_1(t) \exp\{\mu t\})' = (p_1 P_1(t) + p_2 t) \exp\{\mu t\}, \quad \mu = \lambda_j - \lambda_1 \neq 0,$$

то есть многочлен $P_1(t)$ со старшим коэффициентом $p_1 \neq 0$. Полученное противоречие обосновывает справедливость доказываемого утверждения. \square

Дальнейшее применение этого метода показывает, что уравнение (3.28) имеет единственное решение.

При этом каждым шагом вычисления получаем

$$S_1(t) \exp\{(\lambda_1 - \lambda_2)t\} = 0, \quad \deg S_1(t) = s_1,$$

$$S_2(t) = (\lambda_2 - \lambda_1)^{s_2+1} \dots (\lambda_2 - \lambda_3)^{s_3+1} (\lambda_2 - \lambda_4)^{s_4+1} p_2 t^{p_2} + \dots$$

Однако полученное равенство противоречит нетривиальности многочлена $P_2(t)$ со старшим коэффициентом $p_2 \neq 0$. Полученное противоречие обосновывает справедливость доказываемого утверждения о линейной независимости системы (3.32).

Дальнейшее применение этого метода показывает, что уравнение (3.28) имеет единственное решение.

3.4.5. Построение фундаментальной системы решений для линейного однородного уравнения с постоянными коэффициентами

Рассмотрим линейное однородное уравнение n -го порядка с вещественными постоянными коэффициентами a_j , $j = 0, 1, \dots, n$, $a_0 \neq 0$:

$$a_0 y^{(n)}(t) + a_1 y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1} y'(t) + a_n y(t) = f(t).$$

Многочлен $M(\lambda)$ называется характеристическим многочленом, а уравнение

$$M(\lambda) = a_0 + a_1 \lambda + \dots + a_{n-1} \lambda^{n-1} + a_n \lambda^n = 0 \quad (3.30)$$

называется характеристическим уравнением.

Чтобы убедиться в том, что формула (3.30) является характеристическим уравнением линейного однородного уравнения (3.28) и является его фундаментальной системой решений этого уравнения, достаточно доказать, что любое решение линейного однородного уравнения (3.28) является решением характеристического уравнения (3.30).

Поскольку $y(t)$ – решение линейного однородного уравнения (3.28), то

$$a_0 y^{(n)}(t) + a_1 y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1} y'(t) + a_n y(t) = f(t).$$

Но из определения характеристического уравнения (3.30) имеем

$$a_0 y^{(n)}(t) + a_1 y^{(n-1)}(t) + \dots + a_{n-1} y'(t) + a_n y(t) = 0.$$

Таким образом, формула (3.30) является характеристическим уравнением линейного однородного уравнения (3.28).

При этом каждую пару таких функций соответствующими действительными и мнимыми частями:

$$y_R(t) = Re y(t) = t^\alpha \exp\{\beta t\} \cos \beta t, \quad (3.34)$$

$$y_I(t) = Im y(t) = t^\alpha \exp\{\beta t\} \sin \beta t,$$

функции $y_R(t)$, $y_I(t)$ являются решениями линейного однородного уравнения (3.28).

Построим на отрезке $[a, b]$ характеристическое уравнение

$$\mathcal{L}[y(t)] = \sum_{m=0}^n a_{n-p} \frac{d^p}{dt^p} \left(\frac{d^m}{dt^m} y(t) \right) =$$

$$= \exp\{\lambda t\} \sum_{m=0}^n a_{n-p} \frac{d^m}{dt^m} (\lambda^p) \frac{y^{(m)}(t)}{m!},$$

так как $d^m \lambda^p / d\lambda^m = 0$, $m = p + 1, \dots, n$. Меняя порядок суммирования, получаем

$$\mathcal{L}[y(t)] = \exp\{\lambda t\} \sum_{m=0}^n \frac{g^{(m)}(t)}{m!} M^{(m)}(\lambda) =</math$$

3.5.2. Формула Остроградского-Лиувилля

Используя представление линейного дифференциального уравнения в виде (3.36), можно получить формулу для определителя Бронского. При выводе этой формулы мы используем следующее правило дифференцирования функциональных определителей.

Пусть D' – определитель n -го порядка, элементами которого являются функции, непрерывно дифференцируемые на отрезке $[a, b]$. Производная $D'(t)$ определителя $D(t)$ равна сумме n определителей, каждый из которых получен из $D(t)$ путем замены одной из его строк на строку из производных.

Из этого правила следует простая формула для произвольного определителя Бронского $\Delta(t) = W[y_1, y_2, \dots, y_n](t)$, составленного из системы n непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$,

$$\Delta'(t) = \det \begin{pmatrix} y_1'(t) & y_2'(t) & \dots & y_{n-1}'(t) & y_n(t) \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ y_1^{(n-2)}(t) & y_2^{(n-2)}(t) & \dots & y_{n-1}^{(n-2)}(t) & y_n^{(n-2)}(t) \\ y_1^{(n)}(t) & y_2^{(n)}(t) & \dots & y_{n-1}^{(n)}(t) & y_n^{(n)}(t) \end{pmatrix}.$$

Действительно, применим правило вычисления производной функционального определителя к определителю Бронского $\Delta(t)$. Все определители, в том числе производные, заменяются любая строка, кроме последней, будучи равна нулю, как определители, имеющие одинаковые строки. Следовательно, только последний определитель, в котором на производные заменена последняя строка, и представляет собой производную $\Delta'(t)$.

Пусть $y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t)$ – фундаментальная система решений уравнения (3.35). Из теоремы 3.5.1 следует, что это уравнение однозначно определяется своей фундаментальной системой. Значит, подпись уравнение (3.36) на определитель Бронского $\Delta(t)$, мы получим уравнение (3.35). Тогда из записи уравнения (3.36) следует, что коэффициент

$$a_1(t) = -\frac{\Delta'(t)}{\Delta(t)}.$$

Интегрируя от t_0 до t , получим формулу Остроградского-Лиувилля

$$\Delta(t) = \Delta(t_0) \exp \left\{ - \int_{t_0}^t a_1(\tau) d\tau \right\}, \quad t \in [a, b].$$

Следствие 3.5.1. Если коэффициент $a_1(t) = 0$, $t \in [a, b]$, то определитель Бронского $W[y_1, y_2, \dots, y_n](t)$ постоянен на отрезке $[a, b]$.

Пусть имеется n вектор-функций

$$\vec{y}_j(t) = (y_{1j}(t), \dots, y_{nj}(t))^T, \quad j = 1, \dots, n.$$

Составим матрицу $Y(t)$, столбцами которой являются данные вектор-функции:

$$Y(t) = (\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)) = \begin{pmatrix} y_{11}(t) & \dots & y_{1n}(t) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ y_{n1}(t) & \dots & y_{nn}(t) \end{pmatrix}. \quad (4.3)$$

Составим систему (4.2) матричное однородное дифференциальное уравнение

$$\frac{dY(t)}{dt} = A(t)Y(t), \quad (4.4)$$

где производная матричной функции равна матрице, состоящей из производных элементов исходной матрицы, то есть $dY(t)/dt = (dy_j(t)/dt)$.

По определению, решением матричного однородного дифференциального уравнения (4.4) на отрезке $[a, b]$ называется непрерывно дифференцируемая на данном отрезке матричная функция вида (4.3), обобщающая уравнение (4.2) более симметрично форме записи, напоминающую скалярное уравнение второго порядка: «коэффициент» $A(t)$ уравнения и исходная матрица $Y(t)$ являются объектами одинаковой природы – матричными функциями $Y(t)$.

Теорема 4.1.1. Вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ являются решениями однородной системы (4.2) на отрезке $[a, b]$, тогда и только тогда, когда составленная из этих функций матрица $Y(t)$ (вида (4.3)) является решением матричного дифференциального уравнения (4.4).

Доказательство. Для доказательства необходимости рассмотрим решени $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ системы (4.2) и составим из них матрицу $Y(t)$ вида (4.3). Поскольку

$$\frac{d\vec{y}_j(t)}{dt} = A(t)\vec{y}_j(t), \quad j = 1, \dots, n,$$

то для соответствующей матричной производной, элементы которой группированы по столбцам, получаем равенства

$$\begin{aligned} \frac{dY(t)}{dt} &= \left(\frac{d\vec{y}_1(t)}{dt}, \frac{d\vec{y}_2(t)}{dt}, \dots, \frac{d\vec{y}_n(t)}{dt} \right) = \\ &= (A\vec{y}_1(t), A\vec{y}_2(t), \dots, A\vec{y}_n(t)) = A(t)Y(t). \end{aligned}$$

То есть выполнено матричное уравнение (4.4). Аналогично, расписав матричное уравнение (4.4) по столбцам, доказывается достаточночность.

Теорема 4.1.2. Пусть матричная функция $Y(t)$ является решением матричного уравнения (4.4). Тогда:

1. для любого вектора констант $\vec{c} = (c_1, c_2, \dots, c_n)^T$, $c_j \in C$, вектор-функция $\vec{y}(t) = Y(t)\vec{c}$ удовлетворяет системе (4.2);

2. для любой матрицы констант $B = (b_{ij})$, $b_{ij} \in C$, $i, j = 1, \dots, n$, матричная функция $X(t) = Y(t)B$ удовлетворяет уравнению (4.4).

Доказательство. 1. Если матричная функция

$$Y(t) = (\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t))$$

является решением уравнения (4.4), то по теореме 4.1.1 вектор-столбцы $\vec{y}_j(t)$ являются решениями системы (4.2), также как и их линейная комбинация

$$\vec{y}(t) = Y(t)\vec{c} = \sum_{j=1}^n c_j \vec{y}_j(t).$$

2. В силу линейности операции дифференцирования и ассоциативности операции произведения матриц, имеем:

$$\begin{aligned} dX(t) &= \frac{d}{dt} \{Y(t)B\} = \frac{dY(t)}{dt} \cdot B = \\ &= (A(t)Y(t))B = A(t)\{Y(t)B\} = A(t)X(t). \end{aligned}$$

4.2. Линейная зависимость вектор-функций и определитель Бронского

4.2.1. Линейная зависимость произвольных вектор-функций

В этом параграфе рассматриваются произвольные комплекснозначные вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_m(t)$, определенные на отрезке $[a, b]$, то есть $\vec{y}_j(t) = (y_{1j}(t), y_{2j}(t), \dots, y_{mj}(t))^T$, $j = 1, \dots, m$, $m \in N$. Никакие из $\vec{y}_j(t)$ не являются решениями системы (4.2) с непрерывными коэффициентами c_1, c_2, \dots, c_m , $\sum_{j=1}^m |c_j| > 0$ такие, что

$$c_1\vec{y}_1(t) + c_2\vec{y}_2(t) + \dots + c_m\vec{y}_m(t) = \vec{0}, \quad \forall t \in [a, b].$$

Если же равенство (4.5) выполнено только для триангулярного вектора констант $\vec{c} = (0, 0, \dots, 0)^T$, то вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_m(t)$ называются линейно независимыми на отрезке $[a, b]$.

Эквивалентная (4.5) векторская форма записи условия линейной зависимости состоит в том, что для матричной функции $Y(t)$ порядка $m \times m$ выполнено равенство

$$Y(t)\vec{c} = \vec{0}, \quad \forall t \in [a, b] \quad (4.6)$$

хотя бы для одного несингулярного вектора констант $\vec{c} = (c_1, \dots, c_m)^T$.

Замечание 4.2.1. Если рассматриваемые вектор-функции принципиально отличаются вещественными значениями, то в определении линейной зависимости и независимости достаточно рассматривать лишь действительные коэффициенты c_j , $j = 1, \dots, m$.

Определение 4.2.2. Определителем Бронского системы заданных вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_m(t)$ называется линейно зависящими на отрезке $[a, b]$ вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_m(t)$, то есть $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_m(t)$ – одна решения линейной однородной системы для определителя Бронского.

Напомним, что решение $\vec{y}(t) = (y_1(t), \dots, y_n(t))^T$ системы (4.1) является, вообще говоря, комплекснозначный вектор-функцией $\vec{y}(t) = \vec{u}(t) + i\vec{v}(t)$, где

$$\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = A(t)\vec{y}(t) + \vec{f}(t), \quad t \in [a, b],$$

а $\vec{u}(t), \vec{v}(t)$ действительны, $j = 1, \dots, n$. В дальнейшем, если не оговорено особо, речь пойдет именно о комплекснозначных решениях.

4.1.1. Линейные однородные системы

Определение 4.1.1. Система (4.1) называется однородной, если $\vec{f}(t) \equiv \vec{0}$ на отрезке $[a, b]$. В противном случае система (4.1) называется неоднородной.

Здесь и далее $\vec{0} = (0, \dots, 0)^T$ обозначает нулевой вектор-столбец соответствующей размерности.

Лемма 4.1.1. Если $\vec{y}(t)$ – решение линейной однородной системы дифференциальных уравнений $\vec{y}'(t) = A(t)\vec{y}(t)$, то $\vec{y}(t)$ также решение однородной системы для любого $\vec{c} \in C$. Если $\vec{y}_1(t)$ и $\vec{y}_2(t)$ – два решения линейной однородной системы, то $\vec{y}(t) = \vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t)$ также решение однородной системы.

Доказательство. Если $\vec{y}(t) = (y_1(t), \dots, y_n(t))^T$, то

$$\frac{d(\vec{y}(t))}{dt} = \frac{d}{dt} \{A(t)\vec{y}(t)\} = A\frac{d\vec{y}(t)}{dt} + \vec{0} = A(t)\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = A(t)\vec{y}(t).$$

Если $d\vec{y}(t)/dt = A(t)\vec{y}(t)$, $\ell = 1, 2$, то

$$\begin{aligned} \frac{d(\vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t))}{dt} &= \frac{d\vec{y}_1(t)}{dt} + \frac{d\vec{y}_2(t)}{dt} = \\ &= A(t)\vec{y}_1(t) + A(t)\vec{y}_2(t) = A(t)\vec{y}(t). \end{aligned}$$

□

Следствие 4.1.1. Если $\vec{y}_i(t)$ – решения линейной однородной системы для $\ell = 1, \dots, m$, то $\vec{y}(t) = \sum_{i=1}^m \alpha_i \vec{y}_i(t)$ также решения однородной системы для любых $\alpha_i \in C$.

4.1.2. Однородные матричные дифференциальные уравнения

Рассмотрим линейную однородную систему обыкновенных дифференциальных уравнений с непрерывными на отрезке $[a, b]$ действительными коэффициентами $a_{ij}(t)$, $i, j = 1, 2, \dots, n$

$$\frac{dy_j(t)}{dt} = A(t)\vec{y}(t), \quad t \in [a, b], \quad (4.2)$$

где

$$A(t) = \begin{pmatrix} a_{11}(t) & \dots & a_{1n}(t) \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{n1}(t) & \dots & a_{nn}(t) \end{pmatrix}, \quad \vec{y}(t) = \begin{pmatrix} y_1(t) \\ \vdots \\ y_n(t) \end{pmatrix}.$$

4.2.2. Линейная зависимость и независимость решений линейной однородной системы дифференциальных уравнений

Рассмотрим систему из n -мерных вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$, являющихся решениями линейной однородной системы дифференциальных уравнений (4.2). $Y(t)$ – соответствующая матрица функций из (4.3). Подчеркнем, что количество вектор-функций совпадает с количеством систем. Исследуем вопрос о связи свойств линейной зависимости решений линейной однородной системы дифференциальных уравнений и значений определителя Бронского.

Теорема 4.2.2. Пусть $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ – система вектор-функций решений линейной однородной системы (4.2) на отрезке $[a, b]$. Если найдется точка $t_0 \in [a, b]$, для которой

$$\det Y(t_0) = 0,$$

то система вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ линейно зависима на отрезке $[a, b]$ и

$$\det Y(t) = 0, \quad \forall t \in [a, b].$$

Доказательство. Однородная система линейных алгебраических уравнений относительно вектора $\vec{c} = (c_1, c_2, \dots, c_n)^T$ имеет относительно вектора $\vec{c}_0 = (0, 0, \dots, 0)^T$ коэффициенты

$$Y(t_0)\vec{c} = \vec{0} \quad (4.8)$$

и нещелевое решение $\vec{c}^0 = (c_1^0, c_2^0, \dots, c_n^0)^T$ в силу выражности числовых матриц $Y(t_0)$.

Положим $\vec{y}(t) = Y(t)\vec{c}$. Ясно, что $\vec{y}(t)$ – решение однородной системы (4.2) в тождестве. Уравнение (4.4) имеет по сравнению с системой (4.2) более симметричную форму записи, напоминающую скалярное уравнение второго порядка: «коэффициент» $A(t)$ уравнения и значение определителя $\Delta(t)$ уравнения (4.4) устанавливают следующую теорему.

Теорема 4.1.1. Вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ являются решениями однородной системы (4.2) на отрезке $[a, b]$, тогда и только тогда, когда

$$\det Y(t_0) = 0 \quad \text{и} \quad \vec{y}(t_0) = \vec{0}.$$

Эта задача Коши по теореме существования и единственности 2.1.2 имеет единственный нулевой исход.

Теорема 4.1.2. Для вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ линейно зависимы на отрезке $[a, b]$, если $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ – одна решения линейной однородной системы, то $\vec{y}(t) = \vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t)$ также решение однородной системы.

Доказательство. 1. Если вектор-функции $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ являются решениями линейной однородной системы (4.2) на отрезке $[a, b]$, то

$$\frac{d(\vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t))}{dt} = \frac{d\vec{y}_1(t)}{dt} + \frac{d\vec{y}_2(t)}{dt} = A(t)(\vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t)) = A(t)\vec{y}(t).$$

2. В силу линейности операции дифференцирования и ассоциативности операции произведения матриц, имеем

$$\begin{aligned} dX(t) &= \frac{d}{dt} \{Y(t)B\} = \frac{dY(t)}{dt} \cdot B = \\ &= (A(t)Y(t))B = A(t)\{Y(t)B\} = A(t)X(t). \end{aligned}$$

□

Из теорем 4.2.1 и 4.2.2 вытекает следующая теорема.

Теорема 4.2.3. Для вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ линейно зависимы на отрезке $[a, b]$, если $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ – одна решения линейной однородной системы (4.2) с непрерывными коэффициентами.

Доказательство. Зафиксируем любое $t_0 \in [a, b]$ и рассмотрим задачу Коши для матричного дифференциального уравнения

$$\frac{dY(t)}{dt} = A(t)Y(t), \quad Y(t_0) = E, \quad (4.9)$$

где E – единичная матрица. Рассмотрим матричные равенства на столбцы $\vec{y}_j(t)$, $j = 1, \dots, n$, заключаем, что задача (4.9) эквивалентна совокупности ненулевых вектор-функций $\vec{y}_j(t)$, $j = 1, \dots, n$, для которых $\vec{y}_j(t_0) = \vec{0}$. Никакие из $\vec{y}_j(t)$ не являются решениями линейной однородной системы (4.2) на отрезке $[a, b]$.

Следовательно, $\vec{y}(t) = \vec{y}_1(t) + \vec{y}_2(t) + \dots + \vec{y}_n(t) = \vec{0}$.

Замечание 4.2.3. Для вектор-функций $\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t)$ линейно независимы на отрезке $[a, b]$, если для каждого $t \in [a, b]$ выполнено равенство

$$Y(t_0)\vec{c} = \vec{0}, \quad (4.10)$$

где c_1, c_2, \dots, c_n – произвольные постоянные, $\vec{c} = (c_1, c_2, \dots, c_n)^T$.

Доказательство. По теореме 4.1.2 вектор-функция $Y(t)\vec{c}$ является решением однородной системы для определенного t_0 . Покажем, что для любого $t \in [a, b]$ вектор-функция $Y(t)\vec{c}$ является решением однородной системы для определенного t_0 .

Следовательно, для каждого $t \in [a, b]$ выполнено равенство

$$\frac{d(Y(t)\vec{c})}{dt} = A(t)Y(t)\vec{c} = A(t)\vec{0} = \vec{0}, \quad (4.11)$$

Для построения \vec{y} зафиксируем произвольное $t_0 \in [a, b]$ и вычислим

$$Y(t_0)\vec{c} = \vec{0}. \quad (4.12)$$

В силу невырожденности матрицы $Y(t_0)$ с определителем $\det Y(t_0) \neq 0$ система (4.10) имеет единственное решение $\vec{c} = (\vec{c}_1, \vec{c}_2, \dots, \vec{c}_n)^T$. Тогда функции $\vec{y}(t) = Y(t)\vec{c}$ и $\vec{y}_j(t)$ являются решениями одной и той же задачи Коши

$$\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = A(t)\vec{y}(t), \quad \vec{y}(t_0) = \vec{0}, \quad (4.13)$$

и по теореме единичности обязаны совпадать, что доказывает (4.11).

Отметим, что для дифференцированного $\vec{y}(t)$ вектор \vec{c} является ненулевым.

Следствие 4.3.1. В ходе доказательства теоремы 4.3.1 получаем

$$\vec{y}(t) = (\vec{y}_1(t), \vec{y}_2(t), \dots, \vec{y}_n(t))^T = (y_{11}(t), \dots, y_{1n}(t))^T, \quad (4.14)$$

то есть для каждого $t \in [a, b]$ выполняется равенство $y_{11}(t) = \dots = y_{1n}(t) = 0$.

Эти вектор-функции являются линейно независимыми на рассматриваемом отрезке. Действительно, если для некоторого вектора $\vec{c} = (c_1, c_2, \dots, c_n)^T$ из (4.12) получаем

$$\vec{y}(t) = Z(t)\vec{c} = (y_{11}(t), \dots, y_{1n}(t))^T, \quad Z(t, t_0) = Y(t)^{-1}(t_0), \quad (4.14)$$

то для каждого $t \in [a, b]$ получаем

$$\vec{y}(t) = Z(t)\vec{c} = (y_{11}(t), \dots, y_{1n}(t))^T, \quad (4.14)$$

то есть для каждого $t \in [a, b]$ получаем

$$\vec{y}(t) = Z(t)\vec{c} = (y_{11}(t), \dots, y_{1n}(t))^T, \quad (4.14)$$

то есть для каждого $t \in [a, b]$ получаем

Тогда вектор-функции

$$\bar{y}_1(t) = \bar{h}_1 \exp\{\lambda_1 t\}, \bar{y}_2(t) = \bar{h}_2 \exp\{\lambda_2 t\}, \dots, \bar{y}_n(t) = \bar{h}_n \exp\{\lambda_n t\} \quad (4.27)$$

образуют фундаментальную систему решений (4.23) на произвольном отрезке $[a, b]$.

Доказательство. Рассмотрим произвольный отрезок $[a, b]$. Для любого $j = 1, \dots, n$ собственное значение λ_j и соответствующий собственный вектор \bar{h}_j удовлетворяют уравнению (4.25), и тогда каждая из вектор-функций $\bar{y}_j(t) = \bar{h}_j \exp\{\lambda_j t\}$ является решением системы (4.23) на $[a, b]$ построено.

$$[a, b] \subseteq [c, d], \quad 0 \in [c, d].$$

Вектор-функции из (4.27) являются решениями системы (4.23) на отрезке $[c, d]$. В принадлежащий этому отрезку точке $t = 0$ определитель Вронского

$$\det Y(0) = \det(\bar{h}_1, \bar{h}_2, \dots, \bar{h}_n) \neq 0,$$

так как в противном случае составляющие $Y(0)$ столбцы – собственные векторы $\bar{h}_1, \bar{h}_2, \dots, \bar{h}_n$ были бы линейно зависимы. Согласно теореме 4.2.3 об альтернативе для определителя Вронского $\det Y(t) \neq 0$ на всем отрезке $[c, d]$, включающем в себе исходный отрезок $[a, b]$ и точку $t = 0$.

4.4.2. Построение фундаментальной системы решений, когда не существует базиса из собственных векторов

Рассмотрим случай, когда количество существующих у матрицы A линейно независимых собственных векторов строго меньше, чем порядок системы n . Выпишем все попарно различные собственные значения λ_j с соответствующими кратностями k_j :

$$\begin{array}{cccccc} \lambda_1, & \lambda_2, & \dots, & \lambda_r, & \lambda_r \neq \lambda_j & \text{при } i \neq j, \\ k_1, & k_2, & \dots, & k_r, & k_j \geq 1, & k_1 + k_2 + \dots + k_r = n. \end{array}$$

Пусть далее $\lambda \in (\lambda_1, \dots, \lambda_r)$ обозначает одно из собственных значений с соответствующей кратностью k . Покажем, что каждому такому собственному значению можно сопоставить ровно k вектор-функций, являющихся решениями однородной системы (4.23). Если размерность $s = \dim \text{Ker}(A - \lambda E)$ собственного подпространства, определяющая количество линейно независимых собственных векторов для данного собственного значения, равна кратности собственного значения, $s = k$, то искомые функции строятся согласно (4.27).

Если разности собственного подпространства меньше кратности собственного значения $s < k$, то, как известно из курса линейной алгебры, можно выбрать собственные векторы $\bar{h}_1^1, \bar{h}_2^1, \dots, \bar{h}_s^1$ так, что состоящая ровно из k векторов система собственных векторов \bar{h}_j^1 и присоединенных векторов \bar{h}_j^m , $m = 2, \dots, p_j$, $j = 1, \dots, s$, $p_j \geq 1$, $p_1 + p_2 + \dots + p_s = k$, которую запишем в виде

$$\begin{array}{ccccccc} \bar{h}_1^1, & \dots, & \bar{h}_s^1, & \dots, & \bar{h}_s^1, \\ \bar{h}_1^2, & \dots, & \bar{h}_s^2, & \dots, & \bar{h}_s^2, \\ \vdots & & \vdots & & \vdots \\ \bar{h}_1^{p_1}, & \dots, & \bar{h}_s^{p_1}, & \dots, & \bar{h}_s^{p_1}, \end{array}$$

удовлетворяет уравнениям

$$\begin{aligned} A\bar{h}_j^1 &= \lambda\bar{h}_j^1, \\ A\bar{h}_j^2 &= \lambda\bar{h}_j^2 + \bar{h}_j^1, \\ \dots & \\ A\bar{h}_j^{p_1} &= \lambda\bar{h}_j^{p_1} + \bar{h}_j^{p_1-1}, \\ \dots & \\ A\bar{h}_j^{p_j} &= \lambda\bar{h}_j^{p_j} + \bar{h}_j^{p_j-1}. \end{aligned} \quad (4.28)$$

С помощью собственных и присоединенных векторов построим семейство из следующих k функций

$$\begin{aligned} \bar{y}_j^1(t) &= \bar{h}_j^1 \exp\{\lambda t\}, \\ \bar{y}_j^2(t) &= \left(\bar{h}_j^2 + \frac{t}{1!} \bar{h}_j^1 \right) \exp\{\lambda t\}, \\ \vdots & \\ \bar{y}_j^m(t) &= \left(\bar{h}_j^m + \frac{t}{1!} \bar{h}_j^{m-1} + \frac{t^2}{2!} \bar{h}_j^{m-2} + \dots + \frac{t^{m-1}}{(m-1)!} \bar{h}_j^{m-q} + \dots \right. \\ &\quad \left. + \frac{t^{m-1}}{(m-1)!} \bar{h}_j^1 \right) \exp\{\lambda t\}, \\ \vdots & \\ \bar{y}_j^{p_j}(t) &= \left(\bar{h}_j^{p_j} + \frac{t}{1!} \bar{h}_j^{p_j-1} + \frac{t^2}{2!} \bar{h}_j^{p_j-2} + \dots + \frac{t^{q}}{q!} \bar{h}_j^{p_j-q} + \dots \right. \\ &\quad \left. + \frac{t^{p_j-1}}{(p_j-1)!} \bar{h}_j^1 \right) \exp\{\lambda t\}, \\ j &= 1, \dots, s. \end{aligned} \quad (4.29)$$

Докажем, что все функции из построенного семейства являются решениями линейной однородной системы (4.23). Рассмотрим функцию $\bar{y}_j^m(t)$, вычислим ее производную $d\bar{y}_j^m(t)/dt$ и сгруппируем результат так, чтобы удобно было воспользоваться соотношениями (4.28). Имеем

$$\begin{aligned} \frac{d\bar{y}_j^m(t)}{dt} &= \\ &= \left(\bar{h}_j^{m-1} + \frac{t}{1!} \bar{h}_j^{m-2} + \frac{t^2}{2!} \bar{h}_j^{m-3} + \dots + \frac{t^{m-2}}{(m-2)!} \bar{h}_j^1 + \right. \\ &\quad + \lambda \bar{h}_j^m + \frac{t}{1!} \lambda \bar{h}_j^{m-1} + \frac{t^2}{2!} \lambda \bar{h}_j^{m-2} + \dots + \frac{t^{m-2}}{(m-2)!} \lambda \bar{h}_j^1 + \\ &\quad \left. + \frac{t^{m-1}}{(m-1)!} \lambda \bar{h}_j^1 \right) \exp\{\lambda t\} = \\ &= \left(A\bar{h}_j^m + \frac{t}{1!} A\bar{h}_j^{m-1} + \frac{t^2}{2!} A\bar{h}_j^{m-2} + \dots + \frac{t^{m-2}}{(m-2)!} A\bar{h}_j^1 + \right. \\ &\quad \left. + \frac{t^{m-1}}{(m-1)!} A\bar{h}_j^1 \right) \exp\{\lambda t\} = A\bar{y}_j^m(t), \\ m &= 1, \dots, p_j, \quad j = 1, \dots, s. \end{aligned}$$

Следовательно, $\bar{y}_j^m(t)$ – решения системы (4.23).

Докажем, что система из n вектор-функций, состоящая из объединения построенных для всех $\lambda \in (\lambda_1, \dots, \lambda_r)$ решений вида (4.29), является линейно независимой на произвольном отрезке $[a, b]$. Рассмотрим отрезок $[c, d]$, $[a, b] \subseteq [c, d]$, $0 \in [c, d]$. Вектор-функции из (4.29) являются решениями системы (4.23) на отрезке $[c, d]$. В принадлежащей этому отрезку точке $t = 0$ определитель Вронского этой системы отличен от нуля, поскольку соответствующая матрица $Y(0)$ составлена из столбцов, являющихся собственными и присоединенными векторами матрицы A , совокупностью которых линейно независимы и образует базис в C^n . Согласно теореме 4.2.3 об альтернативе для определителя Вронского, $\det Y(t) \neq 0$ на всем отрезке $[c, d]$, а значит и на его части $[a, b]$. Поэтому рассматриваемая система решений (4.23) является линейно независимой на $[a, b]$ и, следовательно, составляет фундаментальную систему решений на этом отрезке. Тем самым установлено справедливость следующей теоремы.

Теорема 4.4.2. Система из n вектор-функций, состоящая из объединения построенных для всех различных собственных значений $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_r$ решений вида (4.29), является фундаментальной системой решений (4.23) на произвольном отрезке $[a, b]$.

4.4.3. Построение фундаментальной системы решений в вещественном виде

В предыдущем параграфе при построении фундаментальной системы решений мы фактически не использовали то, что матрица системы вещественна. При этом фундаментальная система решений конструктивно построена в комплексной форме. Однако общая теорема 4.3.1 из параграфа 4.3.1 гарантирует существование фундаментальной системы решений в вещественном виде. Возникает вопрос: нельзя ли также конструктивно построить фундаментальную систему решений в вещественном виде? Ответ на него дается в следующем параграфе.

Напомним, что у вещественной матрицы характеристический многочлен имеет вещественные коэффициенты. Как следует из курса линейной алгебры, его комплексизированные корни (собственные значения матрицы системы) будут комплексно сопряженными парами: $\lambda = p + iq$, $\lambda^* = p - iq$, $M(\lambda) = 0$, $M(\lambda^*) = 0$. Тогда в построенной в теореме 4.4.2 фундаментальной системе решений вектор-функции, отвечающие вещественным собственным значениям, являются вещественными, а отвечающие комплексным собственным значениям функции встречаются только комплексно сопряженными парами. Заменим в фундаментальной системе решений каждую такую пару функций

$$\bar{y}(t) = (y_1(t), \dots, y_n(t))^\top, \quad \bar{y}^*(t) = (y_1^*(t), \dots, y_n^*(t))^\top$$

соответствующими действительными и мнимыми частями,

$$\bar{y}^R(t) = \operatorname{Re}\bar{y}(t), \quad \bar{y}^I(t) = \operatorname{Im}\bar{y}(t).$$

Так как

$$\bar{y}^R(t) = 0.5(\bar{y}(t) + \bar{y}^*(t)), \quad \bar{y}^I(t) = 0.5i(\bar{y}^*(t) - \bar{y}(t)), \quad (4.30)$$

то $\bar{y}^R(t), \bar{y}^I(t)$ – решения однородной системы как линейные комбинации решений. Построенная таким образом совокупность вектор-функций содержит из нее вещественные линейные однородные системы дифференциальных уравнений и задает ее фундаментальную систему решений.

Для обоснования этого факта остались убедиться в линейной независимости над полем вещественных чисел построенной системы на любом отрезке $[a, b]$. Предположим противное, то есть некоторая линейная комбинация с вещественными коэффициентами $r_j \in \mathbb{R}$ для построенных функций обращается в ноль на некотором отрезке $[a, b]$. Не ограничивая общности можем считать, что в такой линейной комбинации встречаются суммы вида

$$\dots + r_1 \bar{y}^R(t) + r_2 \bar{y}^I(t) + \dots = 0, \quad r_1^2 + r_2^2 > 0.$$

Подставляя из (4.30) выражения для всех встречающихся пар через соответствующие комплексные вектор-функции, получаем равенство

$$\dots + 0.5(r_1 - ir_2)\bar{y}(t) + 0.5(r_1 + ir_2)\bar{y}^*(t) + \dots = 0, \quad r_1^2 + r_2^2 > 0.$$

Таким образом, истринальная линейная комбинация с комплексными коэффициентами для вектор-функций из исходной фундаментальной системы решений обратилась в ноль, что противоречит ее линейной независимости.

□