

А.М. ДЕНИСОВ, А.В. РАЗГУЛИН

ОБЫКНОВЕННЫЕ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ
УРАВНЕНИЯ

Часть 2

МОСКВА - 2008 г.

© Факультет Вычислительной математики
и кибернетики МГУ им. М.В.Ломоносова, 2008 г.
© А.М.Денисов, А.В.Разгулин, 2008 г.

	Оглавление
3 Краевые задачи для дифференциального уравнения второго порядка	32
3.1 Постановка краевых задач	32
3.1.1 Пробаование уравнения	33
3.1.2 Редукция к однородным краевым условиям	33
3.1.3 Тождество Лагранжа и его следствие	34
3.1.4 Формула Грина и ее следствие	34
3.2 Функция Грина. Существование решения краевых задач	35
3.2.1 Функция Грина	35
3.2.2 Нахождение решения неоднородных краевых задач с помощью функции Грина	36
3.2.3 Существование и единственность функции Грина	37
3.2.4 О применении функции Грина в нелинейных дифференциальных уравнениях	39
3.2.5 Случай нестрогального решения однородной краевой задачи	41
3.3 Задача Штурма-Лиувилля	42
3.3.1 Теорема Стюкаса	45
4 Уравнения в частных производных первого порядка	46
4.1 Первый интеграл первоначальной системы ОДН	46
4.1.1 Определение первого интеграла	46
4.1.2 Производная первого интеграла в силу системы	46
4.1.3 Геометрический смысл первого интеграла	47
4.1.4 Независимые первые интегралы	47
4.2 Уравнения в частных производных первого порядка	49
4.2.1 Классификация дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка	49
4.2.2 Линейные однородные дифференциальные уравнения в частных производных первого порядка	49
4.2.3 Квазилинейные уравнения в частных производных первого порядка	51
4.2.4 Геометрический смысл квазилинейных УЧП	53
4.2.5 Задача Коши для квазилинейного УЧП	54
5 Основы вариационного исчисления	56
5.1 Основные понятия вариационного исчисления	56
5.1.1 Основная лемма вариационного исчисления	58
5.2 Уравнение Эйлера	58
5.3 Необходимые условия экстремума для некоторой функционалов	60
5.3.1 Функциональный смысл от производных порядка выше первого	60
5.3.2 Дополнительные условия от функций двух переменных	62
5.4 Вариационная задача на условный экстремум	64
5.5 Вариационное свойство собственных функций и собственных значений задачи Штурма-Лиувилля	67
5.6 Дополнение	68
5.6.1 Теорема о неявных функциях	68
5.6.2 Зависимость функций и функциональные матрицы	69

1.2. Зависимость от параметров	7
Теорема 1.1.2. (Теорема сравнимости.) Пусть функции $f_i(t, y)$, $i = 1, 2$ непрерывны на Q_+ и $f_1(t, y)$ имеет в точке y нестрогую частную производную $\frac{\partial f_1}{\partial y}(t, y)$. Тогда, если функция $y_1(t)$, $i = 1, 2$, на отрезке $[t_0, t_0 + T]$ являются решениями задач Коши	
$\begin{cases} y'_1(t) = f_1(t, y_1(t)), \\ y_1(t_0) = y_{10}, \end{cases}$ $\begin{cases} y'_2(t) = f_2(t, y_2(t)), \\ y_2(t_0) = y_{20}, \end{cases}$	
причем	
$y_1(t) \geq y_2(t), \quad (t, y) \in Q_+, \quad y_{10} \geq y_{20},$	
то справедливо неравенство	
$y_1(t) \geq y_2(t), \quad t \in [t_0, t_0 + T].$	

Доказательство. Так как функции $y_1(t)$ и $y_2(t)$ на отрезке $[t_0, t_0 + T]$ являются решениями соответствующих уравнений, то $y_1(t) \in C^1[t_0, t_0 + T]$, $a \leq y_1(t) \leq b$, и, следовательно равенство

$$y_1'(t) - y_2'(t) = f_1(t, y_1(t)) - f_2(t, y_2(t)), \quad t \in [t_0, t_0 + T]. \quad (1.6)$$

Преобразуем правую часть этого равенства, используя формулу конечных приращений (1.5),

$$f_1(t, y_1(t)) - f_2(t, y_2(t)) = f_1(t, y_1(t)) - f_1(t, y_2(t)) + f_1(t, y_2(t)) - f_2(t, y_2(t)) =$$

$$= \int_{y_2}^{y_1} \frac{\partial f_1}{\partial y}(t, y_2(\tau)) d\tau + f_1(t, y_2(t)) - f_2(t, y_2(t)).$$

Тогда $f_1(t, y_1(t)) - f_2(t, y_2(t)) = p(t)y(t) + h(t)$ и равенство (1.6) можно переписать так

$$v'(t) = p(t)v(t) + h(t), \quad t \in [t_0, t_0 + T].$$

Решив это линейное дифференциальное уравнение первого порядка с начальными условиями $v(t_0) = y_{10} - y_{20}$, получим

$$v(t) = (y_{10} - y_{20}) \exp \left(\int_{t_0}^t p(\xi) d\xi \right) + \int_{t_0}^t \exp \left(\int_{\tau}^t p(\xi) d\xi \right) h(\tau) d\tau, \quad t \in [t_0, t_0 + T].$$

Так как из условий теоремы следует, что $(y_{10} - y_{20}) \geq 0$ и $h(t) \geq 0$ при $t \in [t_0, t_0 + T]$, то $v(t) = y_1(t) - y_2(t) \geq 0$, $t \in [t_0, t_0 + T]$ и теорема 1.1.2 доказана. \square

1.1. Зависимость от исходных данных

Глава 1

Зависимость решения задачи Коши от исходных данных и параметров

1.1 Непрерывная зависимость решения задачи Коши от исходных данных

1.1.1 Непрерывная зависимость решения задачи Коши от исходных данных

Рассмотрим задачу Коши для дифференциального уравнения первого порядка, разрешенного относительно производной

$$y'(t) = f(t, y(t)), \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T], \quad (1.1)$$

$$y(t_0) = y_0. \quad (1.2)$$

Решение этой задачи зависит от функции $f(t, y)$ и начального состояния y_0 , которые можно называть исходными данными задачи Коши (1.1)-(1.2). Как зависит решение этой задачи от изменения исходных данных, то есть функции $f(t, y)$ и начального состояния y_0 ? Покажем, что при изменении исходных данных приводят к небольшим изменениям решения задачи Коши. Таким образом, можно говорить о непрерывной зависимости решения задачи Коши от исходных данных.

Теорема 1.1.1. Пусть функции $f_i(t, y)$, $i = 1, 2$, непрерывны в прямогольнике

$$Q = \{(t, y) \in \mathbb{R}^2 : |t - t_0| \leq T, \quad a \leq y \leq b\}$$

и $f_1(t, y)$ удовлетворяет в Q условию Липшица по y , т.е. существует константа $L > 0$ такая, что

$$|f_1(t, y) - f_1(t, \tilde{y})| \leq L|y - \tilde{y}|, \quad \forall (t, y), (\tilde{t}, \tilde{y}) \in Q.$$

Тогда, если функции $y_i(t)$, $i = 1, 2$, на отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$ являются решениями задач Коши

$$\begin{cases} y'_1(t) = f_1(t, y_1(t)), \\ y_1(t_0) = y_{10}, \end{cases}$$

$$\begin{cases} y'_2(t) = f_2(t, y_2(t)), \\ y_2(t_0) = y_{20}, \end{cases}$$

то имеет место неравенство

$$\max_{[t_0 - T, t_0 + T]} |y_1(t) - y_2(t)| \leq \left(|y_0 - y_{20}| + T \max_{Q} |f_1(t, y) - f_2(t, y)| \right) \exp\{LT\}. \quad (1.3)$$

Доказательство. Из леммы об эквивалентности задачи Коши интегральному уравнению следует, что функции $y_i(t) \in C^1[t_0 - T, t_0 + T]$, $a \leq y_i(t) \leq b$, $i = 1, 2$, и являются решениями интегральных уравнений задачи Коши от исходных данных.

Теорема 1.1.1. Пусть функции $f_i(t, y)$, $i = 1, 2$, непрерывны в прямогольнике

$$Q = \{(t, y) \in \mathbb{R}^2 : |t - t_0| \leq T, \quad a \leq y \leq b\}$$

и $f_1(t, y)$ удовлетворяет в Q условию Липшица по y , т.е. существует константа $L > 0$ такая, что

$$|f_1(t, y) - f_1(t, \tilde{y})| \leq L|y - \tilde{y}|, \quad \forall (t, y), (\tilde{t}, \tilde{y}) \in Q.$$

При этом $|y_1(t) - y_2(t)| \leq (|y_0 - y_{20}| + T \max_{Q} |f_1(t, y) - f_2(t, y)|) \exp\{LT\}$, $t \in [t_0 - T, t_0 + T]$.

Из условия (1.3) получаем, что функция $|y_1(t) - y_2(t)|$ удовлетворяет условию Липшица, а также оценку

6 Глава 1. Зависимость решения задачи Коши от исходных данных и параметров

Вычитая второе уравнение из первого и оценивая по модулю, имеем

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq |y_0 - y_{20}| + \left| \int_{t_0}^t (f_1(\tau, y_1(\tau)) - f_1(\tau, y_2(\tau))) d\tau \right|, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T].$$

Вычитая и прибавляя в правой части этого неравенства интеграл

$$\int_{t_0}^t f_1(\tau, y_2(\tau)) d\tau,$$

получим

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq |y_0 - y_{20}| + \left| \int_{t_0}^t (f_1(\tau, y_1(\tau)) - f_1(\tau, y_2(\tau))) d\tau \right| + \left| \int_{t_0}^t (f_1(\tau, y_2(\tau)) - f_2(\tau, y_2(\tau))) d\tau \right|, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T]. \quad (1.4)$$

Учитывая то, что функция $f_1(t, y_2)$ удовлетворяет условию Липшица, а также оценку

$$\left| \int_{t_0}^t (f_1(\tau, y_2(\tau)) - f_2(\tau, y_2(\tau))) d\tau \right| \leq T \max_{Q} |f_1(t, y) - f_2(t, y)|, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T],$$

неравенство (1.4) можно переписать так

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq (|y_0 - y_{20}| + T \max_{Q} |f_1(t, y) - f_2(t, y)|) + L \int_{t_0}^t |y_1(\tau) - y_2(\tau)| d\tau, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T].$$

Применив к функции $|y_1(t) - y_2(t)|$ лемму Гронвальда-Белланда, получим неравенство

$$|y_1(t) - y_2(t)| \leq (|y_0 - y_{20}| + T \max_{Q} |f_1(t, y) - f_2(t, y)|) \exp\{L(t - t_0)\}, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T],$$

из которого следует оценка (1.3). Теорема 1.1.1 доказана. \square

1.1.2 Теорема сравнения

Рассмотрим теперь вопрос о том при каких условиях решение одной задачи Коши будет больше или равно решению другой задачи Коши. Теоремы такого типа часто называют теоремами сравнения.

Рассматриваем прямую

$$Q_+ = \{(t, y) : t_0 \leq t \leq t_0 + T, \quad a \leq y \leq b\}.$$

Далее мы используем следующее простое утверждение из математического анализа, представляющее собой формулировку конечных приращений в интегральном виде.

Утверждение. Пусть функция $f(t, y)$ непрерывна в Q_+ и имеет в Q_+ непрерывную

частную производную $f_y(t, y)$. Тогда для любых $(t, y_1), (t, y_2) \in Q_+$ справедливо равенство

$$f(t, y_1) - f(t, y_2) = \int_0^1 f_y(t, y_2 + \theta(y_1 - y_2)) d\theta (y_1 - y_2). \quad (1.5)$$

Доказательство теоремы о сравнении решений двух задач Коши, которую также часто называют неравенством Чаплыгина.

1.1.3 Доказательство

Пусть функция $y(t)$ непрерывна на ограниченном замкнутом множестве Q_+ , функция $f(t, y)$ в точке y непрерывна и производная положительного числа. Покажем, что найдется такое $\delta(t)$, что для всех $t \in [t_0 - T, t_0 + T]$ и $y \in [y_1, y_2]$

$$|y(t, \mu_0 + \Delta\mu) - y(t, \mu_0)| \leq \delta(t) \mu_0. \quad (1.10)$$

при $|\Delta\mu| \leq \delta(t)$.

Так как непрерывная на отрезке $[\mu_1, \mu_2]$ функция $y_0(\mu)$ равноконтинуум непрерывна на этом отрезке, то существует $\delta_1(t)$, такое, что

$$|y_0(t, \mu_0 + \Delta\mu) - y_0(t, \mu_0)| \leq \frac{\varepsilon \exp\{-LT\}}{2}. \quad (1.11)$$

при $|\Delta\mu| \leq \delta_1(t)$.

Так как непрерывная на ограниченном замкнутом множестве Q_+ функция $f(t, y)$ в точке y непрерывна и производная положительного числа, то существует $\delta_2(t)$ такое, что для любых $t \in [t_0 - T, t_0 + T]$ и $y \in [y_1, y_2]$

$$|f(t, y, \mu_0 + \Delta\mu) - f(t, y, \mu_0)| \leq \frac{\varepsilon \exp\{-LT\}}{2T}. \quad (1.12)$$

при $|\Delta\mu| \leq \delta_2(t)$.

Из неравенств (1.9), (1.11) и (1.12) следует, что при $|\Delta\mu| \leq \delta(t) = \min\{\delta_1(t), \delta_2(t)\}$ для любого $t \in [t_0 - T, t_0 + T]$ и $\mu \in [\mu_1, \mu_2]$ непрерывность решения задачи Коши на параметре μ . Отсюда нетрудно показать, что функция $y(t, \mu)$ непрерывна по совокупности переменных (t, μ) на множестве $[t_0 - T, t_0 + T] \times [\mu_1, \mu_2]$.

Заметим, что в теореме 1.2.1 фактически доказана равноконтинуум на множестве $[t_0 - T, t_0 + T] \times [\mu_1, \mu_2]$ лемма о непрерывности решения задачи Коши по параметру μ .

Теорема 1.2.1. Пусть функции $f(t, y, \mu)$ непрерывны в Q_+ и имеют в Q_+ непрерывные

частные производные $f_y(t, y, \mu)$, $f_{yy}(t, y, \mu)$, и функция $y_0(\mu)$ непрерывна дифференцируема на отрезке $[\mu_1, \mu_2]$.

Тогда, если $y(t, y, \mu)$ - решение задачи Коши (1.7)-(1.8) на отрезке $[t_0 - T, t_0 + T]$, $\mu \in [\mu_1, \mu_2]$, то функция $y(t, y, \mu)$ имеет промежуток открытия $[\mu_1, \mu_2]$.

Рассмотрим соответствующие этим значениям параметром решения задачи Коши $y(t, y, \mu)$ и $y(t, y, \mu + \Delta\mu)$. Определим функцию

$$v(t, y, \mu, \Delta\mu) = \frac{y(t, y + \Delta\mu) - y(t, y)}{\Delta\mu}.$$

Так как функция $y(t, y, \mu)$, $y(t, y, \mu + \Delta\mu)$ являются решениями уравнения (1.7) при соответствующих значениях параметров, то

$$v(t, y, \mu, \Delta\mu) = (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y + \Delta\mu, \mu + \Delta\mu) - f(t, y, \mu + \Delta\mu)]. \quad (1.13)$$

Преобразуем выражение, стоящее в правой части этого равенства

$$\begin{aligned} (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu + \Delta\mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu)] = \\ (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu + \Delta\mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu + \Delta\mu)] \\ + (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu)]. \end{aligned}$$

Применя формулу конечных приращений (1.5), получим

$$\begin{aligned} (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu + \Delta\mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu + \Delta\mu)] = \\ = \int_0^t f_y(\tau, y(\tau, \mu) + \theta(y(\tau, \mu + \Delta\mu) - y(\tau, \mu)), \mu + \Delta\mu)d\theta \times \\ \times (y(t, \mu + \Delta\mu) - y(t, \mu))[\Delta\mu]^{-1}. \end{aligned}$$

Введем функцию

$$\begin{aligned} p(t, \mu, \Delta\mu) = \int_0^t p_y(\tau, y(\tau, \mu) + \theta(y(\tau, \mu + \Delta\mu) - y(\tau, \mu)), \mu + \Delta\mu)d\theta, \\ q(t, \mu, \Delta\mu) = (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu)]. \end{aligned}$$

Учитывая сделанные обозначения, имеем

$$\begin{aligned} (\Delta\mu)^{-1}[f(t, y(t, \mu + \Delta\mu), \mu + \Delta\mu) - f(t, y(t, \mu), \mu)] = \\ = p(t, \mu, \Delta\mu)v(t, \mu, \Delta\mu) + q(t, \mu, \Delta\mu). \end{aligned}$$

Подставляя это равенство в правую часть (1.13), получим, что функция $v(t, \mu, \mu + \Delta\mu)$ является решением линейного дифференциального уравнения первого порядка

$$v'(t, \mu, \Delta\mu) = p(t, \mu, \Delta\mu)v(t, \mu, \Delta\mu) + q(t, \mu, \Delta\mu), \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T]. \quad (14)$$

Из определения $v(t, \mu, \mu + \Delta\mu)$ следует, что она удовлетворяет начальному условию

$$v(t_0, \mu, \Delta\mu) = (\Delta\mu)^{-1}[y_0(\mu + \Delta\mu) - y_0(\mu)]. \quad (15)$$

Решив задачу Коши (1.14)–(1.15), имеем

$$\begin{aligned} v(t, \mu, \Delta\mu) = (\Delta\mu)^{-1}[y_0(\mu + \Delta\mu) - y_0(\mu)]\exp \left\{ \int_{t_0}^t p(\xi, \mu, \Delta\mu)d\xi \right\} + \\ + \int_{t_0}^t q(\tau, \mu, \Delta\mu)\exp \left\{ \int_{t_0}^\tau p(\xi, \mu, \Delta\mu)d\xi \right\}, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T]. \quad (16) \end{aligned}$$

Для доказательства существования производной $\frac{dy}{dt}(t, \mu)$, достаточно доказать, что функция $v(t, \mu, \mu)$ имеет производную при $\Delta\mu = 0$. Покажем, что существует предел правой части формулы (1.16) при $\Delta\mu \rightarrow 0$.

Так как функция $y_0(\mu)$ непрерывно дифференцируется, то

$$\lim_{\Delta\mu \rightarrow 0} (\Delta\mu)^{-1}[y_0(\mu + \Delta\mu) - y_0(\mu)] = \frac{dy_0}{d\mu}(\mu).$$

2.1. Основные понятия. Устойчивость точки покоя линейной системы

на множестве $\Pi = [0, +\infty) \times \mathbb{R}^n$ для всех $i, j = 1, 2, \dots, n$. Тогда по теореме существования и единственности решения задачи Коши для любых начальных данных $\vec{y}_0 \in \mathbb{R}^n$ система (2.1)–(2.2) имеет на некотором отрезке $[0, T]$ единственное решение $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$, в обозначении которого отражена зависимость от начального состояния \vec{y}_0 . Если же в начальном условии (2.2) берутся начальные данные \vec{y}_0 , тогда соответствующее решение обозначается как $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$. Далее $\|\vec{y}\| = (\sum_{j=1}^n y_j^2)^{1/2}$ обозначает евклидову норму вектора $\vec{y} = (y_1, \dots, y_n)^T \in \mathbb{R}^n$.

Определение 2.1.1. Решение $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$ задачи Коши (2.1)–(2.2) называется **устойчивым по Ляпунову**, если для любого $\varepsilon > 0$ существует $\delta(\varepsilon, \vec{y}_0) > 0$ такое, что для любых начальных данных \vec{y}_0 , удовлетворяющих условию $\|\vec{y}_0 - \vec{y}_0^*\| < \delta(\varepsilon, \vec{y}_0)$, соответствующее решение $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$ задачи Коши для системы (2.1) существует для всех $t \geq 0$ и удовлетворяет неравенством

$$\|\vec{y}(t; \vec{y}_0) - \vec{y}(t; \vec{y}_0^*)\| < \varepsilon, \quad \forall t \in [0, +\infty). \quad (2.3)$$

Заметим, что первенство (2.3) должно быть выполнено сразу для всех $t \geq t_0$, поэтому вместо (2.3) можно использовать также первенство $\sup_{t \geq t_0} \|\vec{y}(t; \vec{y}_0) - \vec{y}(t; \vec{y}_0^*)\| < \varepsilon$.

Определение 2.1.2. Решение $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$ задачи Коши (2.1)–(2.2) называется **асимптотически устойчивым по Ляпунову**, если оно удовлетворяет по Ляпунову, и существует $\delta_0 > 0$ такое, что для любых начальных данных \vec{y}_0 , удовлетворяющих условию $\|\vec{y}_0 - \vec{y}_0^*\| < \delta_0$, существует предел

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} (\vec{y}(t; \vec{y}_0) - \vec{y}(t; \vec{y}_0^*)) = 0. \quad (2.4)$$

Пример 2.1.2. В примере 2.1.1 решение $\vec{y}(t) = y_0 \exp\{\alpha t\}$ асимптотически устойчиво при $\alpha < 0$, устойчивое (не асимптотическое) при $\alpha = 0$, неустойчивое – при $\alpha > 0$.

2.1.2 Редукция к задаче устойчивости нулевого решения

В случае $\vec{f}(t, 0, \dots, 0) = \vec{0}$, $\vec{y}_0 = \vec{0}$ задача Коши (2.1)–(2.2) имеет нулевое решение $\vec{y} = (0, \dots, 0)^T$. Переформулируем определение устойчивости по Ляпунову и асимптотической устойчивости для этого вида для дальнейшего изложения случа.

Определение 2.1.3. Нулевое решение $\vec{y}(t) = \vec{0}$ задачи Коши (2.1)–(2.2) называется **устойчивым по Ляпунову**, если для любого $\varepsilon > 0$ существует $\delta(\varepsilon) > 0$ такое, что для любых начальных данных \vec{y}_0 , удовлетворяющих условию $\|\vec{y}_0\| < \delta(\varepsilon)$, соответствующее решение $\vec{y}(t; \vec{y}_0)$ задачи Коши для системы (2.1) существует для всех $t \geq 0$ и

$$\|\vec{y}(t; \vec{y}_0)\| < \varepsilon, \quad \forall t \in [0, +\infty). \quad (2.5)$$

Определение 2.1.4. Нулевое решение $\vec{y}(t) = \vec{0}$ задачи Коши (2.1)–(2.2) называется **асимптотически устойчивым по Ляпунову**, если оно удовлетворяет по Ляпунову, и существует $\delta_0 > 0$ такое, что для любых начальных данных \vec{y}_0 , удовлетворяющих условию $\|\vec{y}_0\| < \delta_0$, существует предел

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} \vec{y}(t; \vec{y}_0) = 0. \quad (2.6)$$

Проблему исследования устойчивости заданного решения $\vec{y}(t)$ задачи Коши нетрудно свести к аналогичной проблеме для нулевого решения. Для этого обозначим $\vec{y}_0 = \vec{y} - \vec{y}(t)$

Глава 2. Теория устойчивости

Теорема 2.1.1. Если вещественные части всех собственных значений матрицы A отрицательны, $\text{Re } \lambda_k < 0, \quad \forall k = 1, \dots, n$,

то тогда нулевое решение $\vec{y}(t) = \vec{0}$ является асимптотически устойчивым.

Доказательство. Пусть $\vec{y}(t) = \vec{y}(t; \vec{y}_0)$ – решение задачи Коши

$$\frac{d\vec{y}}{dt} = A\vec{y}, \quad \vec{y}(0) = \vec{y}_0.$$

Тогда в силу определению матричного решения этой задачи можно представить в виде

$$\vec{y}(t) = Z(t, 0)\vec{y}_0. \quad (2.10)$$

Обозначим $p = \max_{k=1, \dots, n} \text{Re } \lambda_k < 0$. Выберем и зафиксируем настолько малое $\gamma > 0$, чтобы

$$\alpha = p + \gamma < 0.$$

Тогда согласно части 2 леммы 2.1.3 найдется константа C_γ такая, что справедлива оценка

$$|Z_{ij}(t, 0)| \leq C_\gamma \exp\{\alpha t\}, \quad t \geq 0.$$

В силу леммы 2.1.1 с матрицей $B(t) = Z(t, 0)$ и функцией $b(t) = C_\gamma \exp\{\alpha t\}$ имеет место оценка

$$\|\vec{y}(t)\| \leq C_\gamma \exp\{\alpha t\} \|\vec{y}_0\|.$$

Если положить $\delta(\varepsilon) = \frac{\varepsilon}{2C_\gamma}$, тогда из неравенства $\|\vec{y}_0\| < \delta(\varepsilon)$ будет вытекать неравенство $\|\vec{y}(t)\| < \varepsilon$ для всех $t \geq 0$. Асимптотическая устойчивость вытекает из предельного соотношения $\exp\{\alpha t\} \rightarrow 0$ при $t \rightarrow +\infty$. \square

2.1.5 Теорема об устойчивости нулевого решения линейной системы с постоянными коэффициентами

Теорема 2.1.2. Пусть вещественные части всех собственных значений матрицы A неположительны, $\text{Re } \lambda_k \leq 0, \quad \forall k = 1, \dots, n$,

и существует собственные значения с чистой вещественной частью, причем размерность каждой собственной подпространства, отвечающей $\text{Re } \lambda = 0$, совпадает с его кратностью.

Тогда нулевое решение $\vec{y}(t) = \vec{0}$ системы (2.9) является устойчивым по Ляпунову, но не асимптотически.

Доказательство. Угрупировав зависимость матрицы $Z(t, 0) = Y(t)Y^{-1}(0)$ от переменной $t \geq 0$ в рассматриваемую строку, элементы $Y(t)$ фундаментальной матрицы, отвечающие собственным значениям с отрицательной вещественной частью $\alpha = \text{Re } \lambda < 0$, являются квазинеогенными и подчиняются оценке

$$|Y_{ij}(t)| \leq |a_{ij}| \exp\{\alpha t\}, \quad \forall t \geq 0.$$

По условию теоремы, элементы $Y(t)$ фундаментальной матрицы, отвечающие собственным значениям $\lambda = iq$ с чистой вещественной частью являются компонентами вектор функций из фундаментальной системы решений вида $\vec{y}(t) = \vec{y}_0 \exp\{\lambda t\}$, где \vec{y}_0 – собственный

1.2. Зависимость от параметров

11

Найдем предел функции $p(t, \mu, \Delta\mu)$ при $\Delta\mu \rightarrow 0$. Из непрерывности частной производной $f_y(t, y, \mu)$ и определения функции $p(t, \mu, \Delta\mu)$ следует, что

$$\lim_{\Delta\mu \rightarrow 0} p(t, \mu, \Delta\mu) = \frac{\partial f}{\partial y}(t, y(t, \mu), \mu).$$

Из существования частной производной $f_y(t, y, \mu)$ имеем

$$\lim_{\Delta\mu \rightarrow 0} q(t, \mu, \Delta\mu) = \frac{\partial f}{\partial p}(t, y(t, \mu), \mu).$$

Следовательно предел правой части формулы (1.16) существует и переходя в этой формуле к пределу при $\Delta\mu \rightarrow 0$, получим

$$\begin{aligned} \frac{\partial y}{\partial \mu} = \lim_{\Delta\mu \rightarrow 0} r(t, \mu, \Delta\mu) = \frac{dy_0}{d\mu}(t) \exp \left\{ \int_{t_0}^t f_y(\xi, y(\xi, \mu), \mu)d\xi \right\} + \\ + \int_{t_0}^t f_p(\tau, y(\tau, \mu), \mu) \exp \left\{ \int_{\tau}^t p(\xi, \mu)d\xi \right\}, \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T]. \quad (1.17) \end{aligned}$$

Теорема доказана. \square

Введем обозначение $\varphi(t, \mu) = \frac{\partial f}{\partial t}(t, \mu)$, а через $\varphi'(t, \mu)$ обозначим производную $\varphi(t, \mu)$ по переменной t . Из формулы (1.17) следует, что функция $\varphi(t, \mu)$ является решением задачи Коши

$$\begin{aligned} \varphi'(t, \mu) = f_y(t, y(t, \mu), \mu)\varphi(t, \mu) + f_p(t, y(t, \mu), \mu), \quad t \in [t_0 - T, t_0 + T], \\ \varphi(t_0, \mu) = y'_0(\mu). \end{aligned}$$

При $\varphi(t_0, \mu) = 0$ имеем

$$|y(t, \mu) - y(t; \bar{y}_0)| = |y_0 - \bar{y}_0| \exp\{|a|t\} \leq |y_0 - \bar{y}_0| - 0$$

при $y_0 - \bar{y}_0 \rightarrow 0$ равномерно по $t \geq 0$, причем $|y(t, \mu) - y(t; \bar{y}_0)| \rightarrow 0$ при $t \rightarrow +\infty$.

Для $a < 0$ имеем

$$|y(t, \mu) - y(t; \bar{y}_0)| = |y_0 - \bar{y}_0| \exp\{|a|t\} \rightarrow 0$$

при $y_0 - \bar{y}_0 \rightarrow 0$ равномерно по $t \geq 0$, траектории расходятся как бы близки они не были в начальный момент времени.

В тоже время, для любого конечного $T > 0$ имеет место непрерывная зависимость от начальных данных на всем отрезке $[0, T]$:

$$\max_{t \in [0, T]} |y(t, \mu) - y(t; \bar{y}_0)| \leq |y_0 - \bar{y}_0| \exp\{|a|T\} \rightarrow 0$$

при $y_0 - \bar{y}_0 \rightarrow 0$ равномерно по $t \geq 0$, траектории расходятся как бы близки они не были в начальный момент времени.

В тоже время, для любого конечного $T > 0$ имеет место непрерывная зависимость от начальных данных на всем отрезке $[0, T]$:

$$\max_{t \in [0, T]} |y(t, \mu)| = |y_0| \exp\{|a|T\} \rightarrow 0.$$

при $y_0 \rightarrow 0$. Таким образом, при определении устойчивости на бесконечном промежутке времени необходимо более точно учитывать особенности поведения решений на всей полуоси $t \geq 0$.

2.1.1 Исследование линейной системы Коши

Рассмотрим задачу Коши для нормальной системы дифференциальных уравнений первого порядка относительно искомой вектор функции $\vec{y}(t) = (y_1(t), y_2(t), \dots, y_n(t))^T$.

$$\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = \vec{f}(t, \vec{y}), \quad \vec{y}(t_0) = \vec{y}_0, \quad (2.1)$$

где $\vec{f}(t, \vec{y}) = (f_1(t, \vec{y}), f_2(t, \vec{y}), \dots, f_n(t, \vec{y}))^T$, $\vec{y}_0 = (y_{01}, y_{02}, \dots, y_{0n})^T$. Далее предполагается, что $f_i(t, \vec{y})$ определены и непрерывны вместе с частными производными $\frac{\partial f_i}{\partial y_j}(\vec{y})/\partial y_j$.

2.1. Основные понятия. Устойчивость точки покоя линейной системы

13

– отклонение начальных данных, $\vec{y}(t) = \vec{y}(t; \vec{y}_0) - \vec{y}(t)$ – отклонение траекторий, старовавших из начальных данных $\vec{y}_0(\vec{y}_0)$. Тогда функция $\vec{y}(t)$ является решением задачи Коши

$$\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = \vec{f}(t, \vec{y}(t)), \quad \vec{y}(t_0) = \vec{y}_0,$$

где $\vec{F}(t, \vec{y}(t)) = \vec{f}(t, \vec{y}(t)) - \vec{f}(t, \vec{y}(t))$. При этом решению $\vec{y}(t)$ соответствует тривиальное решение $\vec{y}(t) = \vec{y}(t; \vec{y}_0)$.

2.1.2 Вспомогательные утверждения

Лемма 2.1.1. Пусть $B(t) = (b_{ij}(t))$ – функциональная матрица, элементы которой определены в окрестности t и в точке t :

$$|b_{ij}(t)| \leq b_{ij}(t), \quad i, j = 1, \dots, n.$$

Если вектор $\vec{y}(t)$ – решение $\vec{y}(t) = (x_1(t), \dots, x_n(t))^T$ в силу леммы 2.1.1 с матрицей $B(t) = Z(t, 0)$ и функцией $b(t) = \vec{C}_0$ имеет место оценку

$$\|\vec{y}(t)\| \leq \sqrt{n} \|\vec{C}_0\| \|\vec{x}(t)\| \leq \sqrt{n} \|\vec{C}_0\| \|\vec{y}(t)\|.$$

Возведя в квадрат обе части полученного неравенства и суммируя по $j = 1, \dots, n$, приходим к утверждению леммы 2.1.1.

Лемма 2.1.2. Для любой непрерывной в окрестности t функции $\vec{y}(t)$ имеем

$$|\vec{y}(t)| \leq n \|\vec{C}_0\| \|\vec{y}(t)\|.$$

Если положить $\delta(\varepsilon) = \frac{\varepsilon}{2n \|\vec{C}_0\|}$, тогда устойчивость нулевого решения проверяется аналогично доказательству леммы 2.1.2.

Доказательство. Пусть A имеет собственное значение с положительной вещественной частью, $2.1.4$

2.1.5 Теорема об асимптотической устойчивости нулевого решения линейной системы

Рассмотрим линейную однородную систему с постоянными коэффициентами

$$\frac{d\vec{y}(t)}{dt} = \vec{f}(\vec{y}), \quad (2.9)$$

где $\vec{f}(\vec{y}) = (f_1(\vec{y}), f_2(\vec{y}), \dots, f_n(\vec{y}))^T$. Предполагается, что система (2.12) имеет нулевое решение $\vec{y}(t) = \vec{0}$, то есть $\vec{y}(t) = (0, 0, \dots, 0)^T$. В данном параграфе будем считать, что все решения, выпадающие из $\vec{y}(t) = \vec{0}$ при $t \geq t_0$, исключаются.

При $t = 0$ из некоторой непрерывной в окрестности нулевого решения определяется, что для любых $t \geq 0$ имеем

$$|\vec{y}(t)| \leq \|\vec{y}(0)\| \exp\{at\}, \quad a > 0.$$

При $t = 2\pi/k, k \in \mathbb{N}$, $a \rightarrow +\infty$, $k \in \mathbb{N}$. Более простой случай $q = 0$ рассматривается аналогично.

При $t = 2\pi/k, k \in \mathbb{N}$, $a = 0$ рассматривается вспомогательное утверждение

$$|\vec{y}(t)| \sim |\vec{y}(0)| \sim \|\vec{y}(0)\| \rightarrow +\infty.$$

При $t = 2\pi/k, k \in \mathbb{N}$, $a = 0$, $k \in \mathbb{N}$. Более простой случай $q = 0$ рассматривается аналогично.

Глава 2. Теория устойчивости

17

вектор (присоединенные векторы для таких собственных значений отсутствуют). Очевидно, что и в этом случае элементы фундаментальной матрицы ограничены:

$$|Y_{ij}(t)| = |y_{ij}| \cdot |\exp\{iqt\}| \leq C_{ij}, \quad \forall t \geq 0.$$

Умножение на постоянную матрицу $Y(0)^{-1}$ оставляет коэффициенты произведения матрицы ограничены

$$|Z_{ij}(t, 0)| \leq C_{ij}, \quad \forall t \geq 0.$$

Тогда из представления решения (2.10) в силу леммы 2.1.1 с матрицей $B(t) = Z(t, 0)$ и функцией $b(t) = \vec{C}_0$ имеем место оценку

$$|\vec{y}(t)| \leq n \|\vec{C}_0\| \|\vec{y}(t)\|.$$

Тогда находимся $\delta_0 > 0$ и $\rho_0 \geq \delta_0 > 0$ такие, что все определенные при $t \geq 0$ решения $\bar{y}(t)$ задачи Коши

$$\frac{d\bar{y}(t)}{dt} = A\bar{y}(t) + \overline{R}(\bar{y}(t)), \quad \bar{y}(0) = \bar{y}_0, \quad (2.15)$$

справляющие при $t = 0$ из начальной точки \bar{y}_0 , удовлетворяющей условию $\|\bar{y}_0\| < \delta_0$, при $t \geq 0$ подчиняются неравенству $\|\bar{y}(t)\| \leq \rho_0$.

Доказательство. Сначала убедимся в том, что решение $\bar{y}(t)$ задачи Коши (2.15) удовлетворяет интегральному ограничению

$$\bar{y}(t) = Z(t, 0)\bar{y}_0 + \int_0^t Z(t, \tau)\overline{R}(\bar{y}(\tau))d\tau. \quad (2.16)$$

Действительно, obviously

$$\overline{F}(t) = \overline{R}(\bar{y}(t)), \quad (2.17)$$

мы видим, что $\bar{y}(t)$ является решением задачи Коши для линейной неоднородной системы ОДУ с известной правой частью $\overline{F}(t)$

$$\frac{d\bar{y}(t)}{dt} = A\bar{y}(t) + \overline{F}(t), \quad \bar{y}(0) = \bar{y}_0.$$

По известной формуле для решения неоднородной системы имеем

$$\bar{y}(t) = Z(t, 0)\bar{y}_0 + \int_0^t Z(t, \tau)\overline{F}(\tau)d\tau.$$

Учитывая формулу (2.17), приходим к (2.16).

Очевидно согласно в приведенной части (2.16). В силу лемм 2.1.1, 2.1.3 аналогично доказывается теорема 2.1.6 об асимптотической устойчивости положения равновесия линейной системы заключается, что пайдусы из зависящие от \bar{y}_0 константы $a < 0$ и $M > 0$ такие, что справедливо неравенство

$$\|Z(t, 0)\bar{y}_0\| \leq M \exp\{\alpha t\} \|\bar{y}_0\|.$$

Аналогично оценивается подынтегральное выражение в (2.16):

$$\|Z(t, \tau)\overline{R}(\bar{y}(\tau))\| \leq M \exp\{\alpha(t - \tau)\} \|\overline{R}(\bar{y}(\tau))\|.$$

Применяя лемму 2.1.1 для оценки нормы интегриала по вектор функции приходим к неравенству

$$\|\bar{y}(t)\| \leq M \exp\{\alpha t\} \|\bar{y}_0\| + M \int_0^t \exp\{\alpha(t - \tau)\} \|\overline{R}(\bar{y}(\tau))\| d\tau. \quad (2.18)$$

Зафиксируем величину $\sigma > 0$ настолько малой, чтобы выполнялось неравенство

$$\frac{M\sigma}{|\alpha|} \leq \frac{1}{4}.$$

Для данного σ согласно (2.14) находимся $\rho_0 > 0$ такое, что при $\|\bar{y}\| < \rho_0$ имеет место оценка

$$\|\overline{R}(\bar{y})\| < \sigma \|\bar{y}\|. \quad (2.19)$$

Доказанные утверждения показывают, что непрерывная положительно определенная функция может использоваться в качестве меры близости точки \bar{y} к \bar{y}^* в начале координат. Ясно, что $V(\bar{y}) = \|\bar{y}\|^2$ является мерой непрерывной положительной определенной функцией.

Приведем пример положительно определенных функций, не являющихся нормами.

Пример 2.3.1. Функция $V(y_1, y_2) = y_1^2 + y_2^2$ является положительно определенной, но не удовлетворяет условию однозначности для нормы. Вместе с тем, ее линейные производные отсутствуют.

Пример 2.3.2. Функция $V(y_1, y_2) = \sqrt{y_1^2 + y_2^2}$ является положительно определенной функцией, но не удовлетворяет неравенству переносимости для нормы. Линейные производные этой функции являются элементом с единицами полусосей, пропорциональными a, b .

2.3.2 Производная в силу системы. Функция Ляпунова.

Рассмотрим автономную систему дифференциальных уравнений

$$\frac{dy(t)}{dt} = \overline{F}(t), \quad (*)$$

где $\overline{F}(t) = (f_1(y_1, \dots, y_n), f_2(y_1, \dots, y_n), \dots, f_n(y_1, \dots, y_n))^T$ определена на множестве Ω , причем $f_i(0, \dots, 0) = 0$, $i = 1, \dots, n$. Пусть функция $V(\bar{y})$ непрерывно дифференцируема на Ω . Производная этой функции в силу системы (*) называется производной

$$\frac{dV}{dt} \Big|_{(*)} (\bar{y}) = \sum_{j=1}^n \frac{\partial V}{\partial y_j} f_j(\bar{y}).$$

Определение 2.3.2. Непрерывно дифференцируемая и положительно определенная на Ω функция $V(\bar{y})$ называется функцией Ляпунова системы (*), если ее производная в силу системы (*) неотрицательна.

$$\frac{dV}{dt} \Big|_{(*)} (\bar{y}) \leq 0, \quad \forall \bar{y} \in \Omega. \quad (2.20)$$

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Таким образом, по произвольному $\varepsilon > 0$ найдено $\delta = \delta(\varepsilon)$ такое, что из неравенства $\|\bar{y}\| < \delta$ вытекает оценка $|V(\bar{y})| < \varepsilon$ для всех $t \geq 0$, означающая устойчивость нулевого решения.

Доказательство. Задекартионе произвольное $0 < \varepsilon < R$. В силу леммы 2.3.1 находимся $\varepsilon_2 = \varepsilon_2(\varepsilon)$, такое, что как только для $\|\bar{y}\| \leq \varepsilon_2$ выполнено неравенство $|V(\bar{y})| \leq \varepsilon$, то

$$V(\bar{y}) \geq \varepsilon_2. \quad (2.21)$$

В силу непрерывности функции $V(\bar{y})$ для ε_2 находимся $\delta = \delta(\varepsilon_2)$ такое, что из неравенства $|\bar{y}| < \delta$ вытекает оценка

$$V(\bar{y}) \leq \frac{\varepsilon_2}{2}. \quad (2.22)$$

Без ограничения общности можно считать, что $\delta < \varepsilon$.

Рассмотрим произвольную начальную точку \bar{y}_0 в δ -окрестности нулевого решения, $|\bar{y}_0| < \delta$, и покажем, что при $t \geq 0$ соответствующее решение $\bar{y}(t)$ системы (*) удовлетворяет неравенству $|\bar{y}(t)| < \varepsilon$. При $t = 0$ это неравенство выполнено, $|\bar{y}(0)| < \delta \leq \varepsilon$, и в силу (2.22) имеем

$$V(\bar{y}(0)) \leq \frac{\varepsilon_2}{2}. \quad (2.23)$$

2.3.3 Теорема об устойчивости

Теорема 2.3.1. Пусть на множестве Ω существует функция Ляпунова для системы (*). Тогда чистое решение $\bar{y}(t) = \bar{y}$ системы (*) является устойчивым по Ляпунову.

Доказательство. Задекартионе произвольное $0 < \varepsilon < R$. В силу леммы 2.3.1 находимся $\varepsilon_2 = \varepsilon_2(\varepsilon)$, такое, что как только для $\|\bar{y}\| \leq \varepsilon_2$ выполнено неравенство $|V(\bar{y})| \leq \varepsilon$, то есть

$$V(\bar{y}) \geq \varepsilon_2. \quad (2.24)$$

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Таким образом, по произвольному $\varepsilon > 0$ найдено $\delta = \delta(\varepsilon)$ такое, что из неравенства $|\bar{y}| < \delta$ вытекает оценка $|V(\bar{y})| < \varepsilon$ для всех $t \geq 0$, означающая устойчивость нулевого решения.

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Таким образом, по произвольному $\varepsilon > 0$ найдено $\delta = \delta(\varepsilon)$ такое, что из неравенства $|\bar{y}| < \delta$ вытекает оценка $|V(\bar{y})| < \varepsilon$ для всех $t \geq 0$, означающая устойчивость нулевого решения.

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

Следовательно, функция $V(\bar{y}(t))$ не возрастает на отрезке $[0, t_1]$, что противоречит (2.24).

</div

Выясним направление фазовых траекторий при $t \rightarrow -\infty$. В этом случае фазовые траектории, отличные от положения равновесия, стремятся к бесконечно удаленному точке. В силу (2.29) при $C_2 \neq 0$ имеем

$$\frac{dy_1}{dy_2} = \frac{C_1 h_{11} \lambda_1 e^{(\lambda_1-\lambda_2)t} + C_2 h_{12} \lambda_2}{C_1 h_{21} \lambda_1 e^{(\lambda_1-\lambda_2)t} + C_2 h_{22} \lambda_2} \rightarrow \frac{h_{11}}{h_{22}}, \quad t \rightarrow -\infty, \quad (\lambda_1 - \lambda_2 > 0).$$

т.е. траектории в окрестности бесконечно удаленной точки выстраиваются параллельно вектору \tilde{h}_2 . Если же $C_2 = 0$, тогда $\tilde{y}(t) = C_1 \left(\begin{array}{c} h_{11} \\ h_{21} \end{array} \right) e^{\lambda_1 t}$ при $C_1 \neq 0$ лежит на прямой, задаваемой собственным вектором \tilde{h}_1 . Проведенные вышекладки иллюстрируются рисунком, изображающими фазовые траектории в случае устойчивого узла, стрелки на траекториях указывают направление движений при увеличении t .

Таким образом, для всех собственных значений $0 < \lambda_1 < \lambda_2$ точка покоя называется неустойчивым узлом, расположение и вид траекторий оставляет теми же, что и для отрицательных собственных значений, но направление движения по траекториям меняется на противоположное.

Понятие следующее обычно правило узла: фазовые траектории входят в узел касаясь собственного вектора с наименьшим по модулю собственным значением.

2.4.3 Дикритический узел: $\lambda_1 = \lambda_2 \neq 0$, $\dim \ker(A - \lambda_1 E) = 2$.

В случае дикритического узла двукратному собственному значению $\lambda = \lambda_1 = \lambda_2$ отвечают две линейно независимые собственные вектора \tilde{h}_1 и \tilde{h}_2 матрицы A . Тогда выражение (2.29) для общего решения принимает вид

$$\tilde{y}(t) = (C_1 \tilde{h}_1 + C_2 \tilde{h}_2) \exp\{\lambda t\}$$

и определяет на плоскости (y_1, y_2) сходимость всевозможных лучей, входящих в точку покоя для $\lambda < 0$ (устойчивый дикритический узел) и выходящих из точки покоя для $\lambda > 0$ (неустойчивый дикритический узел), если $t \rightarrow +\infty$.

2.4.4 Вырожденный узел: $\lambda_1 = \lambda_2 \neq 0$, $\dim \ker(A - \lambda_1 E) = 1$.

В случае вырожденного узла двукратному собственному значению $\lambda = \lambda_1 = \lambda_2$ отвечают один собственный вектор \tilde{h}_1 матрицы A и один присоединенный вектор \tilde{p}_1 . Общее решение системы (2.27) записывается в виде

$$\tilde{y}(t) = C_1 \tilde{h}_1 \exp\{\lambda t\} + C_2 (\tilde{p}_1 + \tilde{h}_1) \exp\{\lambda t\}.$$

Если $C_2 = 0$, тогда фазовые траектории решения $\tilde{y}(t) = C_1 \tilde{h}_1 \exp\{\lambda t\}$ состоят из двух лучей, входящих в точку покоя для $\lambda < 0$ (выходящих из точки покоя для $\lambda > 0$) при $t \rightarrow +\infty$ по направлению собственного вектора. Если $C_2 \neq 0$, тогда винтовой множитель t за скобки, имеем

$$\tilde{y}(t) = t \exp\{\lambda t\} (C_2 \tilde{h}_1 + \tilde{p}_1(1)), \quad t \rightarrow +\infty.$$

Видно, что решение касается собственного вектора в точке покоя при $t \rightarrow +\infty$ для $\lambda < 0$, либо при $t \rightarrow -\infty$ для $\lambda > 0$; либо при $t \rightarrow +\infty$ для $\lambda < 0$ фазовая траектория опять выстраивается по направлению собственного вектора, но в противоположном направлении благодаря смене знака множителя t . Типичная картина фазовых траекторий для вырожденного узла приведена на рисунке.

2.4. Классификация точек покоя

31

имеет ровно n парно различных собственных значений с ненулевой вещественной частью. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью первого метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2, \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

Пример 2.4.1. Определить тип точек покоя системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

Точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.5. Классификация точек покоя

32

имеет ровно n парно различных собственных значений с ненулевой вещественной частью. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью первого метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.6. Классификация точек покоя

33

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно независимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.7. Классификация точек покоя

34

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно зависимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.8. Классификация точек покоя

35

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно зависимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.9. Классификация точек покоя

36

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно зависимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.10. Классификация точек покоя

37

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно зависимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.11. Классификация точек покоя

38

имеет ровно n парно различных собственных значений с линейно зависимыми вещественными частями. Устойчивость по Липунову грубой точки всегда однозначно определяется с помощью второго метода Липунова согласно теореме 2.3.4. Оказывается, что и каскадное новведение фазовых траекторий системы (2.31) достаточно полно описывается с помощью линейной системы

$$\frac{d\tilde{y}(t)}{dt} = A\tilde{y}(t) \quad (2.33)$$

в виде линейной системы

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 1, \\ \frac{dy}{dt} = x^2 - y^2. \end{cases}$$

точки покоя определяются из алгебраической системы

$$\begin{cases} x^2 - 1 = 0, \\ x^2 - y^2 = 0, \end{cases}$$

имеющей два решения: $(1, \pm 1)^T$. Так как для данной системы $f_1(x, y) = x - 1$, $f_2(x, y) = x^2 - y^2$, то

$$\frac{\partial f_1}{\partial x} = 1, \quad \frac{\partial f_1}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial f_2}{\partial x} = 2x, \quad \frac{\partial f_2}{\partial y} = -2y.$$

Для точки покоя $(1, 1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & -2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = -2$. Тогда $(1, 1)^T$ – седло.

Для точки покоя $(1, -1)^T$ матрица $A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 2 & 2 \end{pmatrix}$ имеет собственные значения $\lambda_1 = 1$, $\lambda_2 = 2$. Тогда $(1, -1)^T$ – неустойчивый узел.

2.12. Классификация точек покоя

39

имеет ровно n парно

В силу непрерывности функции $G(x, \xi)$ справедливо равенство $G(x, x - 0) - G(x, x + 0) = 0$. Тогда

$$y'(x) = \int_0^x G_x(x, \xi) f(\xi) d\xi + \int_x^l G_x(x, \xi) f(\xi) d\xi,$$

и поэтому

$$\begin{aligned} p(x)y'(x) &= \int_0^x p(x)G_x(x, \xi) f(\xi) d\xi + \int_x^l p(x)G_x(x, \xi) f(\xi) d\xi, \\ &\quad + \int_x^l (p(x)G_x(x, \xi))_x f(\xi) d\xi - p(x)G_x(x, x + 0)f(x). \end{aligned}$$

Если раз дифференцируя по переменной x , получаем

$$\begin{aligned} (p(x)y'(x))' &= \int_0^x (p(x)G_x(x, \xi))_x f(\xi) d\xi + p(x)G_x(x, x - 0)f(x) \\ &\quad + \int_x^l (p(x)G_x(x, \xi))_x f(\xi) d\xi - p(x)G_x(x, x + 0)f(x). \end{aligned}$$

Поскольку согласно третьему аксиоме функции Грина имеем

$$p(x)(G_x(x, x - 0) - G_x(x, x + 0)) = 1,$$

то приходим к равенству

$$(p(x)y'(x))' = \int_0^x (p(x)G_x(x, \xi))_x f(\xi) d\xi + \int_x^l (p(x)G_x(x, \xi))_x f(\xi) d\xi + f(x).$$

Тогда в силу первой аксиомы находим

$$L[y] = \int_0^l L(G_x(x, \xi))f(\xi) d\xi + \int_x^l L(G_x(x, \xi))f(\xi) d\xi + f(x) = f(x),$$

т.е. выполнено уравнение (3.18).

Убедимся в выполнении граничных условий (3.19)–(3.20). При $0 < x < \xi$ имеем

$$\alpha_1 y'(x) + \beta_1 y(x) = \int_0^l (\alpha_1 G_x(x, \xi) + \beta_1 G(x, \xi))f(\xi) d\xi.$$

Переходя под знаком интеграла к пределу при $x \rightarrow 0 +$, получаем равенство (3.19).

Доказаем единственность полученного решения. Пусть имеется еще одно решение $\tilde{y}(x)$ краевой задачи (3.18)–(3.20). Тогда на разнице $v(x) = y(x) - \tilde{y}(x)$ будет решением однородной краевой задачи (3.21) и по условию теоремы равна нулю, то есть $v(x) - \tilde{y}(x) \equiv 0$, и теорема 3.2.1 доказана.

3.2.3 Существование и единственность функции Грина

Теорема 3.2.2. Если однородная краевая задача (3.21) имеет только нулевое решение, то функция Грина краевой задачи (3.18)–(3.20) существует и единственна.

Таким образом, мы показали, что если функция $y(x)$ – решение краевой задачи (3.25)–(3.26), то она является решением интегрального уравнения (3.27).

Справедливо и обратное. Пусть функция $y(x)$ – непрерывна на отрезке $[0, l]$ и является решением интегрального уравнения (3.27). Из формулы (3.24), (3.27) следует, что функция $y(x)$ удовлетворяет краевым условиям (3.26). Дифференцируя уравнение (3.27) два раза и подставляя $y(x)$ и $y''(x)$ в уравнение (3.25), легко убедиться в том, что $y(x)$ является решением этого уравнения. Следовательно, непрерывное решение уравнения (3.27) является решением краевой задачи (3.25)–(3.26). Таким образом, мы показали, что краевая задача (3.25)–(3.26) эквивалентна интегральному уравнению (3.27).

Доказаем существование решения уравнения (3.27), непрерывного на отрезке $[0, l]$. Рассмотрим последовательность функций $y_n(x)$,

$$y_{n+1}(x) = \int_0^x G_n(x, \xi)F(\xi, y_n(\xi))d\xi, \quad 0 \leq x \leq l, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (3.28)$$

Все функции $y_n(x)$ определены и непрерывны на отрезке $[0, l]$.

Покажем, что последовательность

$$|y_{n+1}(x) - y_n(x)| \leq M \left(\frac{IL}{a|\sin al|} \right)^n, \quad 0 \leq x \leq l, \quad n = 0, 1, 2, \dots \quad (3.29)$$

действительно, при $n = 0$ она верна. Пусть она верна при $n = m - 1$. Покажем, что она справедлива и при $n = m$. Определим $|y_{m+1}(x) - y_m(x)|$. Так как

$$|G_n(x, \xi)| \leq |\sin al|^{-1}, \quad 0 \leq x, \xi \leq l,$$

то

$$\begin{aligned} |y_{m+1}(x) - y_m(x)| &\leq \int_0^x |G_n(x, \xi)||F(\xi, y_m(\xi)) - F(\xi, y_{m-1}(\xi))|d\xi \leq M \left(\frac{IL}{a|\sin al|} \right)^{m-1}, \\ &\leq [a|\sin al|]^{-1} \int_0^x |y_m(\xi) - y_{m-1}(\xi)|d\xi \leq M \left(\frac{IL}{a|\sin al|} \right)^m, \quad 0 \leq x \leq l. \end{aligned}$$

Следовательно оценка (3.29) доказана по индукции.

Так как

$$y_n(t) = \sum_{n=1}^k (y_n(t) - y_{n-1}(t)),$$

то равномерная сходимость последовательности $y_n(t)$ на отрезке $[0, l]$ эквивалентна равномерной сходимости ряда

$$\sum_{n=1}^{\infty} (y_n(t) - y_{n-1}(t)).$$

Из оценки (3.29) признака Вейерштрасса следует, что этот ряд сходится равномерно на отрезке $[0, l]$. Следовательно последовательность функций $y_n(x)$ также сходится равномерно на отрезке $[0, l]$ к некоторой функции $y(x)$. Так как все функции $y_k(x)$ непрерывны,

3.3 Задача Штурма–Лиувилля

Узников уравнение (3.34) на $v(x)$, а уравнение (3.35) на $w(x)$, преинтегрируя затем оба уравнения от 0 до l и вычитем из первого второе. В результате получим

$$\int_0^l (v(x)L[u] - u(x)L[v])dx = b \int_0^l ((u(x))^2 + (v(x))^2)dx.$$

Применим следствие из формулы Грина

$$\int_0^l (v(x)L[u] - u(x)L[v])dx = 0, \quad (3.36)$$

имеем

$$b \int_0^l ((u(x))^2 + (v(x))^2)dx = 0.$$

Следовательно $b = 0$. Значит λ_1 действительна и $y_1(x)$ также действительна. \square

Теорема 3.3.2. Каждому собственному значению соответствует только одна собственная функция.

Доказательство. Пусть λ_1 – собственное значение, которое определяется уравнением (3.32)–(3.33). Из краевого условия (3.32) следует, что определитель Врангеля $|W(y_1, y_2)| = 0$. Так как $y_1(x), y_2(x)$ – решения одного и того же линейного однородного дифференциального уравнения (3.31), то $y_2(x) = c_0 y_1(x)$.

Введем скалярное произведение $v(x)$ и $w(x)$

$$(v, w) = \int_0^l v(x)w(x)dx.$$

Будем называть функции $v(x)$ и $w(x)$ ортогональными, если их скалярное произведение равно нулю, то есть $(v, w) = 0$.

Теорема 3.3.3. Собственные функции, соответствующие различным собственным значениям, являются ортогональными.

Доказательство. Пусть $\lambda_1 \neq \lambda_2$ – различные собственные значения, а $y_1(x), y_2(x)$ – соответствующие им собственные функции. Так как $y_1(x), y_2(x)$ удовлетворяют краевым условиям (3.32)–(3.33), то из следствия из формулы Грина (3.16) получим, что

$$(L[y_1], y_2) = (y_1, L[y_2]) = \int_0^l (L[y_1]y_2(x) - y_1(x)L[y_2])dx = 0.$$

Так как $L[y_1] = -\lambda_1 y_1(x)$, $L[y_2] = -\lambda_2 y_2(x)$, то

$$\begin{aligned} (\lambda_1 y_1(x), y_2) &= \lambda_1 (y_1(x), y_2) = \lambda_1 (y_1, y_2) - \lambda_2 (y_1, y_2) = \\ &= (\lambda_1 y_1, y_2) - (y_1, \lambda_2 y_2) = -(L[y_1], y_2) + (y_1, L[y_2]) = 0. \end{aligned}$$

Следовательно $(\lambda_1 - \lambda_2)(y_1, y_2) = 0$, значит $(y_1, y_2) = 0$ и функции $y_1(x), y_2(x)$ ортогональны. \square

Доказательство. Определим функцию $y_1(x)$ как решение задачи Коши $L[y] = 0$, $0 \leq x \leq l$, $y_1(0) = -\alpha_1$, $y'_1(0) = \beta_1$, а функцию $y_2(x)$ как решение задачи Коши $L[y] = 0$, $0 \leq x \leq l$, $y_2(l) = -\alpha_2$, $y'_2(l) = \beta_2$. Очевидно, что функция $y_1(x)$ удовлетворяет краевому условию (3.19), а $y_2(x)$ – краевому условию (3.20). Функции $y_1(x)$ и $y_2(x)$ линейно независимы, так как в противном случае однородная краевая задача имела бы ненулевое решение.

Будем искать функцию Грина в следующем виде

$$G(x, \xi) = \begin{cases} c_1 y_1(\xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ c_2 y_2(\xi), & \xi \leq x \leq l. \end{cases}$$

где $c_1(\xi)$ и $c_2(\xi)$ неизвестные функции. Из этого представления следует, что функция $G(x, \xi)$ удовлетворяет условиям 1) и 2) определения функции Грина. Выберем $c_1(\xi)$ и $c_2(\xi)$ так, чтобы выполнялось и условие 3). Из непрерывности $G(x, \xi)$ в точке $x = \xi$ следует, что

$$c_1(\xi)y'_1(\xi) = c_2(\xi)y'_2(\xi).$$

Из условия разрыва производной $G_x(x, \xi)$ в точке $x = \xi$ имеем

$$c_2(\xi)y'_2(\xi) - c_1(\xi)y'_1(\xi) = \frac{1}{p(\xi)}.$$

Таким образом, мы получили систему двух уравнений относительно неизвестных функций $c_1(\xi)$ и $c_2(\xi)$. Решив эту систему находим, что

$$c_1(\xi) = \frac{y_2(\xi)}{W(\xi)p(\xi)}, \quad c_2(\xi) = \frac{y_1(\xi)}{W(\xi)p(\xi)}.$$

$W(\xi) = y_1(\xi)y'_2(\xi) - y_2(\xi)y'_1(\xi)$ – определитель Врангеля. Как следует из формулы (3.14) $W(\xi)p(\xi) = g_0$ – известная постоянная. В результате получим окончательную формулу для функции Грина

$$G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{y_2(\xi)}{g_0}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{y_1(\xi)y'_2(x)}{g_0}, & \xi \leq x \leq l. \end{cases} \quad (3.23)$$

Мы доказали существование функции Грина. Докажем теперь ее единственность. Предположим, что существуют две функции Грина $G(x, \xi)$. Пусть ξ – произвольная фиксированная точка из интервала $(0, l)$. Рассмотрим функцию $z(x) = G(x, \xi) - \tilde{G}(x, \xi)$. Эта функция непрерывна на отрезке $[0, l]$ и имеет в точке $x = \xi$ непрерывную производную $z'(x)$, поскольку $G_x(x, \xi)$ и $\tilde{G}_x(x, \xi)$ имеют в точке $x = \xi$ один и тоже разрыв. Запишем далее из уравнения $L[z] = 0$, $x \neq \xi$, выражение

$$z''(x) = \frac{q(x)z(x) - p'(x)z'(x)}{p(x)},$$

убеждаемся в непрерывности второй производной при $x \rightarrow \xi \pm 0$. Тогда функция $z(x)$ является решением уравнения также и при $x = \xi$.

$$L[z] = 0, \quad 0 \leq x \leq l,$$

и удовлетворяет условиям (3.19)–(3.20). По условию однородная краевая задача на отрезке $[0, l]$ имеет только тривиальное решение. Поэтому $z(x) = 0$, значит $G(x, \xi) = \tilde{G}(x, \xi)$, и теорема 3.2.2 доказана. \square

3.3 Задача Штурма–Лиувилля

то и $y(x)$ непрерывна на отрезке $[0, l]$. Переходя в формуле (3.28) к пределу при n стремящемся к бесконечности, получим, что функция $y(x)$ является решением уравнения (3.27). Следовательно она является решением краевой задачи (3.25)–(3.26).

Доказаем единственность решения краевой задачи (3.25)–(3.26). Для этого достаточно доказать, что уравнение (3.27) имеет единственное непрерывное решение. Предположим, что это не так и существует две непрерывные функции $y_1(x), y_2(x)$, являющиеся решениями уравнения (3.27). Тогда

$$y_1(x) - y_2(x) = \int_0^x G_a(x, \xi)F(\xi, y_1(\xi)) - F(\xi, y_2(\xi))d\xi, \quad 0 \leq x \leq l.$$

Используя оценку для функции Грина $G_a(x, \xi)$, получим

$$|y_1(x) - y_2(x)| = \int_0^x |G_a(x, \xi)| |F(\xi, y_1(\xi)) - F(\xi, y_2(\xi))|d\xi \leq M \sum_{\xi \in S_l} |y_1(\xi) - y_2(\xi)|, \quad 0 \leq x \leq l.$$

Из этого неравенства вытекает что $y_1(x) = y_2(x)$. Таким образом, решение краевой задачи на отрезке $[0, l]$ имеет только тривиальное решение. Поэтому $z(x) = 0$, значит $G(x, \xi) = \tilde{G}(x, \xi)$, и теорема 3.2.2 доказана. \square

3.3.1 Задача Штурма–Лиувилля

Рассмотрим краевую задачу

Рассмотрим краевую задачу

$$L[y](0) = \frac{d}{dx} \left(p(x) \frac{dy}{dx} \right) - q(x)y = -\lambda y, \quad 0 \leq x \leq l, \quad (3.31)$$

$$\alpha_1 y'(0) + \beta_1 y(0) = 0, \quad (3.32)$$

$$\alpha_2 y'(l) + \beta_2 y(l) = 0. \quad (3.33)$$

где $p(x), q(x), f(x)$ – известные действительные функции, $\alpha_1, \beta_1, \alpha_2, \beta_2$ – известные действительные постоянные такие, что $p(x) \in C^1[0, l]$, $p'(x) > 0$, $x \in [0, l]$, $q(x) \in C[0, l]$, $\alpha_i^2 + \beta_i^2 > 0$, $i = 1, 2$ – комплексные параметры.

Очевидно, что при любом значении параметра λ краевая задача (3.31)–(3.33) имеет решение $y(x) = 0$.

Определение 3.3.1. Если для некоторого λ_1 краевая задача (3.31)–(3.33) имеет нетривиальное решение $y_1(x)$, то λ_1 называется собственным значением, а $y_1(x)$ – собственной функцией.

Задача поиска собственных значений и собственных функций называется задачей Штурма–Лиувилля.

Очевидно, что собственные функции определены с точностью до произвольной постоянной, а именно, если $y(x)$ – собственная функция, то $cy(x)$, где c – произвольная отличная от нуля постоянная, является собственной функцией.

Задача решения уравнения (3.31)–(3.33) представляет собой задачу поиска собственных значений и собственных функций дифференциального оператора $L[y] = p(x)\frac{dy}{dx} - q(x)y$. Более отчетливо, что для краевых задач (3.32)–(3.33) эта задача бессмыслица. Действительно уравнение $L[y] = 0$ при любом λ имеет нетривиальное решение, поскольку λ определяется линейным однородным дифференциальным уравнением второго порядка.

Из курса алгебры известно, что собственные значения и собственные векторы действительной матрицы могут быть комплексными. Так и в случае задачи Штурма–Лиувилля, возможно, кроме действительных, могут быть и комплексные собственные значения и собственные функции.

Задача решения уравнения (3.31)–(3.33) эта задача бессмыслица, поскольку для комплексных значений параметра λ определяются комплексными собственными функциями.

Постановка прямой задачи Штурма–Лиувилля.

Пример 3.3.1. Пусть $p(x) = 1$, $q(x) = 0$, $\alpha_1 = \alpha_2 = 0$, $l = \pi$. Тогда задача Штурма–Лиувилля приобретает следующий вид

$$y''(x) + \lambda y(x) = 0, \quad 0 \leq x \leq \pi,$$

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

Требуется найти собственные значения и собственные функции этой задачи.

Пусть λ меньше нуля. Тогда общее решение уравнения (3.30) имеет вид

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

Положив $x = 0$, $x = l$ и используя краевые условия (3.40), получим систему уравнений для определения c_1 и c_2

$$c_1 + c_2 = 0$$

$$c_1 e^{\sqrt{-\lambda}l} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}l} = 0,$$

из которой следует, что $c_1 = c_2 = 0$. Таким образом отрицательные λ не являются собственными значениями. Отметим, что этот факт следует из теоремы 3.3.4. Легко видеть, что $\lambda = 0$ также не является собственным значением.

Пусть λ больше нуля. Тогда общее решение уравнения (3.30) имеет вид

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

Из краевого условия в плоскости, что $c_2 = 0$. Тогда из краевого условия в π получим уравнение для определения собственных значений $\sin \sqrt{\lambda}\pi = 0$. Его решениями являются собственные значения $\lambda_n = n^2\pi^2$, $n = 1, 2, \dots$ Соответствующие им собственные функции $y_n(x) = \sin nx$, где c – произвольная отличная от нуля постоянная.

3.3.2 Функция Грина для краевой задачи

Пример 3.2.1. Построить функцию Грина для краевой задачи

$$y''(x) + a^2 y(x) = f(x), \quad 0 \leq x \leq l,$$

$$y(0) = 0, \quad y(l) = 0.$$

здесь $a \neq \pi ln l^{-1}$, $n = 1, 2, \dots$

Возьмем $y_1(x) = \sin ax$, $y_2(x) = \sin(a(x - l))$. Очевидно, что $y_1'(0) = 0$, $y_2'(l) = 0$. Постоянная

$$g_0 = \int_0^l p(x)W = y_1(x)y_2'(x) - y_1'(x)y_2(x) = a \sin al.$$

Из формулы (3.23) следует, что для данной краевой задачи функция Грина равна

$$G_a(x, \xi) = \begin{cases} \frac{\sin ax \sin a(l - \xi)}{a \sin al}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{\sin a\xi \sin a(x - l)}{a \sin al}, & \xi \leq x \leq l. \end{cases} \quad (3.24)$$

Глава 4

Уравнения в частных производных первого порядка

4.1 Первые интегралы нормальной системы ОДУ

4.1.1 Определение первого интеграла

Рассмотрим нормальную систему ОДУ n -го порядка

$$\begin{cases} \frac{dx_1(t)}{dt} = f_1(t, x_1(t), \dots, x_n(t)), \\ \vdots \\ \frac{dx_n(t)}{dt} = f_n(t, x_1(t), \dots, x_n(t)), \end{cases} \quad (4.1)$$

где функции $f_i(t, \bar{x})$ являются непрерывными в области $D_1 \in \mathbb{R}^{n+1}$ вместе со всеми частными производными $\partial f_i/\partial x_j$, $i, j = 1, \dots, n$.

Определение 4.1.1. Первым интегралом (ИИ) системы (4.1) в области D_1 называется функция $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$, сохраняющая постоянное значение вдоль каждой линии из D_1 интегральной кривой системы (4.1).

Таким образом, для каждого решения $\bar{x}(t) = (x_1(t), \dots, x_n(t))$ системы (4.1) найдется константа C такая, что

$$v(t, x_1(t), \dots, x_n(t)) \equiv C. \quad (4.2)$$

В физических моделях первые интегралы возникают как отражения различных законов сохранения (энергии, импульса и т.д.).

4.1.2 Производная первого интеграла в силу системы

С производной в силу системы мы уже встречались при определении функции Липшица для автономной системы. Дадим определение производной в силу системы для общего случая нормальной системы (4.1).

Определение 4.1.2. Производной функции $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ в силу системы (4.1) называется функция

$$\frac{dv}{dt}\Big|_{(4.1)} = \frac{\partial v(t, \bar{x})}{\partial t} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial v(t, \bar{x})}{\partial x_j} f_j(t, \bar{x}), \quad (t, \bar{x}) \in D_1.$$

Лемма 4.1.1. Функция $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ является первым интегралом системы (4.1) в области D_1 тогда и только тогда, когда ее производная в силу системы (4.1) равна нулю в D_1 :

$$\frac{dv}{dt}\Big|_{(4.1)} = 0, \quad \forall (t, \bar{x}) \in D_1. \quad (4.3)$$

Доказательство. Пусть функция $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ является первым интегралом системы (4.1) в области D_1 . Тогда на лежащей в D_1 интегральной кривой $\bar{x}(t, \bar{x}_0)$, где

4.2 Первые интегралы нормальной системы ОДУ

4.2 Уравнения в частных производных первого порядка

4.2.1 Классификация дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка

Пусть $u(\bar{x}) = u(x_1, \dots, x_n)$ – неизвестная функция переменных $(x_1, \dots, x_n) \in D_0$, D_0 – область в \mathbb{R}^n . Уравнение

$$F(x_1, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n}) = 0$$

называется дифференциальным уравнением в частных производных первого порядка, если заданная функция $F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n)$ существенно зависит от последних и аргументов.

Дифференциальное уравнение в частных производных первого порядка называется **каузалическим**, если в это уравнение частные производные входят линейно, т.е.

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

где функции $a_j(\bar{x}, u)$, $b(\bar{x}, u)$ считаются заданными на некотором множестве $D_1 \subseteq \mathbb{R}^{n+1}$, причем всюду в D_1 выполнено условие $\sum_j a_j^2(\bar{x}, u) \neq 0$.

Дифференциальное уравнение в частных производных первого порядка называется **линейным однородным**, если коэффициенты этого уравнения не зависят от u , а правая часть равна нулю:

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}) \frac{\partial u}{\partial x_j} = 0,$$

где функции $a_j(\bar{x})$ заданы на некотором множестве $D_0 \subseteq \mathbb{R}^n$, причем всюду в D_0 выполнено условие $\sum_j a_j^2(\bar{x}) \neq 0$. Очевидно, что линейное однородное уравнение в частных производных (4.7) всегда имеет в области D_0 единственную интегральную кривую $\bar{x}(t, \bar{x}_0)$, проходящую через точку (\bar{x}_0, u_0) . Так как $v(t, \bar{x})$ – первый интеграл, то на рассматриваемой интегральной кривой справедливы равенства

4.1 Первые интегралы нормальной системы ОДУ

47

$\bar{x}(t)$ – решение (4.1), справедливо равенство (4.2). Дифференцируя (4.2) почленно по t и подставляя выражение для производных $dx_j(t)/dt$ из (4.1), имеем

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial t} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial x_j} \frac{dx_j(t)}{dt} = \\ &= \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial t} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial x_j} f_j(t, \bar{x}(t)). \end{aligned}$$

Таким образом, производная в силу системы (4.1) равна нулю вдоль интегральной кривой. Однако через любую точку $(t_0, \bar{x}_0) \in D_1$ по теореме существования и единственности решения задачи Коши для нормальной системы (4.1) с начальными условиями $\bar{x}(t_0) = \bar{x}_0$ проходит единственная интегральная кривая, поэтому выполнено (4.3).

Обратно, пусть для некоторой функции $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ справедливо (4.3). В частности, (4.3) будет выполнено и на любой интегральной кривой $\bar{x}(t, \bar{x}_0) \in D_1$. Тогда

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial t} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial x_j} f_j(t, \bar{x}(t)) = \\ &= \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial t} + \sum_{j=1}^n \frac{\partial v(t, \bar{x}(t))}{\partial x_j} \frac{dx_j(t)}{dt} = \frac{d}{dt}(v(t, \bar{x}(t))). \end{aligned}$$

Производная непрерывно дифференцируемой функции $v(t, \bar{x}(t))$ складывает аргумент t равна нулю только когда функция является константой, т.е. $v(t, \bar{x}(t)) \equiv C$. Поэтому $v(t, \bar{x})$ – первый интеграл системы (4.1).

4.1.3 Геометрический смысл первого интеграла

Лемма 4.1.2. Функция $v(t, x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ является первым интегралом системы (4.1) в области $D_1 \setminus C_0$, где C_0 – множество, которое эта функция принимает в D_1 , и для некоторого $j \in \{1, \dots, n\}$ любое значение, которое она принимает в D_1 .

Тогда значение $v(t, x_1, \dots, x_n)$ в $D_1 \setminus C_0$ определяет в \mathbb{R}^{n+1} n -мерную поверхность, целиком состоящую из интегральных кривых системы (4.1).

Доказательство. Пусть точка $(t_0, \bar{x}_0) \in D_1$ лежит на поверхности $v(t, \bar{x}) = C_0$, т.е. $v(t_0, \bar{x}_0) = C_0$. В силу теоремы существования и единственности решения задачи Коши для системы (4.1) с начальными условиями $\bar{x}(t_0) = \bar{x}_0$, существует единственная интегральная кривая $\bar{x}(t)$, проходящая через точку (t_0, \bar{x}_0) . Так как $v(t, \bar{x})$ – первый интеграл, то на рассматриваемой интегральной кривой справедливы равенства

$$v(t, \bar{x}(t)) = v(t_0, \bar{x}(t_0)) = v(t_0, \bar{x}_0) = C_0$$

показывающие, что интегральная кривая остается на поверхности $v(t, \bar{x}) = C_0$ и при всех допустимых $t \neq t_0$.

4.1.4 Независимые первые интегралы

Пусть $v_1(t, \bar{x}), \dots, v_k(t, \bar{x}) \in C^1(D_1)$ – первые интегралы системы (4.1). Тогда для любой непрерывно дифференцируемой в \mathbb{R}^k функции $\varphi(y_1, \dots, y_k)$ суперпозиция

$$\Phi(t, \bar{x}) = \varphi(v_1(t, \bar{x}), \dots, v_k(t, \bar{x}))$$

также является первым интегралом системы (4.1).

4.2 Первые интегралы нормальной системы ОДУ

4.2 Уравнения в частных производных первого порядка

4.2.1 Классификация дифференциальных уравнений в частных производных первого порядка

Пусть $u(\bar{x}) = u(x_1, \dots, x_n)$ – неизвестная функция переменных $(x_1, \dots, x_n) \in D_0$, D_0 – область в \mathbb{R}^n . Уравнение

$$F(x_1, \dots, x_n, u, \frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n}) = 0$$

называется дифференциальным уравнением в частных производных первого порядка, если заданная функция $F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n)$ существенно зависит от последних и аргументов.

Дифференциальное уравнение в частных производных первого порядка называется **каузалическим**, если в это уравнение частные производные входят линейно, т.е.

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

где функции $a_j(\bar{x}, u)$, $b(\bar{x}, u)$ считаются заданными на некотором множестве $D_1 \subseteq \mathbb{R}^{n+1}$, причем всюду в D_1 выполнено условие $\sum_j a_j^2(\bar{x}, u) \neq 0$.

Дифференциальное уравнение в частных производных первого порядка называется **линейным однородным**, если коэффициенты этого уравнения не зависят от u , а правая часть равна нулю:

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}) \frac{\partial u}{\partial x_j} = 0,$$

где функции $a_j(\bar{x})$ заданы на некотором множестве $D_0 \subseteq \mathbb{R}^n$, причем всюду в D_0 выполнено условие $\sum_j a_j^2(\bar{x}) \neq 0$. Очевидно, что линейное однородное уравнение в частных производных (4.7) всегда имеет в области D_0 единственную интегральную кривую $\bar{x}(t, \bar{x}_0)$, проходящую через точку (\bar{x}_0, u_0) .

Определение 4.2.1. Функция $u(\bar{x}) = u(x_1, \dots, x_n) \in C^1(D_1)$ является решением линейного однородного уравнения в частных производных первого порядка в области D_1 , если в области D_1 оно удовлетворяет равенству

$$L(u) = 0,$$

для любого $\bar{x} \in D_1$ точка $(\bar{x}, u(\bar{x})) \in D_1$,

при подстановке функции $u(\bar{x})$ в обе части линейного однородного уравнения получается тождество в области D_1 .

4.2.2 Линейные однородные дифференциальные уравнения в частных производных первого порядка

Рассмотрим линейное однородное дифференциальное уравнение в частных производных первого порядка в области $D_0 \subseteq \mathbb{R}^n$

$$a_1(\bar{x}) \frac{\partial u}{\partial x_1} + a_2(\bar{x}) \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + a_n(\bar{x}) \frac{\partial u}{\partial x_n} = 0, \quad (4.7)$$

$$a_j(\bar{x}) \in C^1(D_0), j = 1, \dots, n, \quad \sum_j a_j^2(\bar{x}) \neq 0, \quad \forall \bar{x} \in D_0. \quad (4.8)$$

После подстановки этих равенств в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = 0$$

После подстановки этих равенств в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

в рассматриваемой окрестности точки M_0 . То есть $u(\bar{x})$ – решение квазилинейного УЧП (4.12).

Теорема 4.2.2. Пусть $v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x}) \in C^1(D_0)$ – решения n -мерной квазилинейной системы (4.14) в области D_0 , и в некоторой точке $N_0(x_1^0, \dots, x_n^0, u^0) \in D_0$ выполнены условия

$$v_1(N_0) = C_0, \quad \frac{\partial v_1}{\partial x_1}(N_0) \neq 0.$$

Тогда в некоторой окрестности точки N_0 уравнение

$$v_1(x_1, \dots, x_n, u) = C_0$$

определенности в частных производных первого порядка

имеет вид

$$v_1(x_1, \dots, x_n, u) = v_1(N_0) + \frac{\partial v_1}{\partial x_1}(N_0)(x_1 - x_1^0) + \dots + \frac{\partial v_1}{\partial x_n}(N_0)(x_n - x_n^0).$$

Следовательно, $v_1(x_1, \dots, x_n, u)$ – решение в окрестности N_0 уравнения (4.12).

Доказательство. Пусть $u(\bar{x}) = u(x_1, \dots, x_n)$ является не содержащим t первым интегралом системы (4.14). Тогда по лемме 4.1.1 о свойствах первого интеграла его производная в силу системы (4.14) равна нулю в области D .

$$\frac{du}{dt} = 0.$$

Поэтому для дифференцирования неизвестной функции имеем

$$\frac{\partial u}{\partial x_j} = \frac{\partial u}{\partial x_j} \frac{\partial v}{\partial u}, \quad j = 1, \dots, n.$$

После подстановки этих равенств в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

в рассматриваемой окрестности точки M_0 . То есть $u(\bar{x})$ – решение квазилинейного УЧП (4.12).

Система характеристик квазилинейного УЧП (4.14) имеет порядок $(n+1)$. Поэтому согласно следствию из теоремы ?? в окрестности каждой точки Q области D существует решение в силу системы (4.14) с начальными условиями $x_1(t_0) = x_1^0, \dots, x_n(t_0) = x_n^0, u(t_0) = u^0$.

$$v_1(x_1, \dots, x_n, u) = C_0$$

также является первым интегралом системы характеристик (4.14). В силу теоремы 4.2.2 при выполнении условия $\partial u / \partial u \neq 0$ (в силу функциональной независимости первых интегралов) получаем равенство (4.14), получаемое из формулы (4.14).

$$v_1(x_1, \dots, x_n, u) = C_0$$

также является решением квазилинейного УЧП (4.12). Можно показать, что формула (4.18) задает общее решение квазилинейного УЧП (4.12) в окрестности каждой точки N_0 . Доказательство этого факта можно найти, например, в [1].

$$F(v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})) = 0$$

также является решением квазилинейного УЧП (4.12). Можно показать, что формула (4.18) задает общее решение квазилинейного УЧП (4.12) в окрестности каждой точки N_0 . Доказательство этого факта можно найти, например, в [1].

4.2 Первые интегралы нормальной системы ОДУ

50

Глава 4. Уравнения в частных производных первого порядка

По коэффициентам уравнения (4.7) построим систему обыкновенных дифференциальных уравнений n -го порядка

$$\begin{cases} \frac{dx_1(t)}{dt} = a_1(x_1(t), \dots, x_n(t)), \\ \vdots \\ \frac{dx_n(t)}{dt} = a_n(x_1(t), \dots, x_n(t)). \end{cases} \quad (4.9)$$

Определение 4.2.2. Решением $\bar{x}(t) = (x_1(t), \dots, x_n(t))$ системы (4.7) называется решением линейного однородного УЧП в \mathbb{R}^{n+1} , которое называется характеристикаами уравнения в частных производных (4.7).

Лемма 4.2.1. Функция $u(\bar{x}) = u(x_1, \dots, x_n)$ в D_0 является решением линейного однородного УЧП в \mathbb{R}^n , если в D_0 оно удовлетворяет равенству

$$u(\bar{x}) = F(v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})), \quad \forall \bar{x} \in D_0.$$

Тогда $u(\bar{x})$ – решение в \mathbb{R}^n уравнения в частных производных первого порядка

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = 0.$$

После подстановки $u(\bar{x})$ в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

в рассматриваемой окрестности точки M_0 . То есть $u(\bar{x})$ – решение квазилинейного УЧП (4.12).

Следовательно, $u(\bar{x})$ – характеристика. Итак, показано, что через любую точку Γ проходит характеристика этой поверхности.

Доказательство. Пусть через любую точку Γ проходит характеристика.

Пусть $v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})$ – характеристики для Γ . Тогда в силу (4.14) имеем

$$v_1(\bar{x}) = F(v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})), \quad \forall \bar{x} \in \Gamma.$$

После подстановки $v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})$ в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

в рассматриваемой окрестности точки M_0 . То есть $u(\bar{x})$ – решение квазилинейного УЧП (4.12).

Следовательно, $u(\bar{x})$ – характеристика. Итак, показано, что через любую точку Γ проходит характеристика.

Доказательство. Пусть $v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})$ – характеристики для Γ . Тогда в силу (4.14) имеем

$$v_1(\bar{x}) = F(v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})), \quad \forall \bar{x} \in \Gamma.$$

После подстановки $v_1(\bar{x}), \dots, v_n(\bar{x})$ в (4.17) и деления на $\partial u / \partial u \neq 0$ приходим к равенству

$$\sum_{j=1}^n a_j(\bar{x}, u) \frac{\partial u}{\partial x_j} = b(\bar{x}, u)$$

в рассматриваемой окрестности точки M_0 . То есть $u(\bar{x})$ – решение квазилинейного УЧП (4.12).

Следовательно, $u(\bar{x})$ – характеристика. Итак, показано, что через любую точку Γ проходит характеристика.

Формула (4.28) задает параметрическое представление некоторой поверхности \mathcal{P} . Линия ℓ лежит на этой поверхности по построению в силу (4.27).

Показем, что в окрестности каждой точки линии ℓ эта система из характеристик поверхности может быть записана в виде $a = f(x, y)$, и тогда по теореме 4.2.3, $f(x, y)$ – решение ЧПУ (4.23). Для этого достаточно в вытекающей из (4.28) системе функциональных уравнений

$$x = \varphi_1(t, s), \quad y = \varphi_2(t, s). \quad (4.30)$$

выразить параметры (t, s) как непрерывно дифференцируемые функции от (x, y) . Имея в виду применение теоремы о неизменности функции, вычислим значения частных производных на линии ℓ , т.е. при $t = 0$. В силу (4.26) имеем

$$\frac{\partial \varphi_1}{\partial t}(0, s) = \frac{dx}{dt} \Big|_{t=0} = a_1(s), \quad \frac{\partial \varphi_2}{\partial t}(0, s) = \frac{dy}{dt} \Big|_{t=0} = a_2(s).$$

Из равенств (4.27) находим, что

$$\frac{\partial \varphi_1}{\partial s}(0, s) = v'_1(s), \quad \frac{\partial \varphi_2}{\partial s}(0, s) = v'_2(s).$$

Тогда для якобиана в силу условия (4.25) справедливо соотношение

$$\det \begin{pmatrix} \frac{\partial \varphi_1}{\partial t} & \frac{\partial \varphi_1}{\partial s} \\ \frac{\partial \varphi_2}{\partial t} & \frac{\partial \varphi_2}{\partial s} \end{pmatrix} (0, s) = \det \begin{pmatrix} a_1(s) & v'_1(s) \\ a_2(s) & v'_2(s) \end{pmatrix} \neq 0, \quad \forall s \in [s_0, s_1].$$

Следовательно, по теореме о неизменности функции в окрестности точки $(x_0, y_0) = (\varphi_1(0, s), \varphi_2(0, s))$ существуют единственным образом определенные непрерывно дифференцируемые функции

$$t = t(x, y), \quad s = s(x, y),$$

обращающиеся (4.30) в тождество. После подстановки в третье уравнение в (4.28) приходим к исходному представлению

$$u = \varphi_3(t(x, y), s(x, y)) = f(x, y).$$

Единственность вытекает из того, что уловленная в квазилинейному уравнении в частных производных поверхность согласно теореме 4.2.3 отличается от характеристик (т.е. выполнены соотношения (4.28)), а значит кривая ℓ единственность решений обеспечивающая теоремой о неизменности функции.

Теорема 4.2.5 имеет следующий геометрический смысл. Так как вектор $\vec{\tau} = (a_1, a_2, b)$ является характеристика, а вектор (v'_1, v'_2, v'_3) является кратной ℓ , на которой задаются начальные данные для задачи Коши, то условие (4.25) есть условие неколлинеарности проекций (a_1, a_2) и (v'_1, v'_2) рассматриваемых векторов на плоскость (x, y) . Другими словами, проекции линии ℓ и пересекающих ее характеристик не должны касаться друг друга.

Вектор $\vec{\tau} = (a_1, a_2, b)$ называется геометрической смыслом. Так как вектор $\vec{\tau} = (a_1, a_2, b)$ является характеристика, а вектор (v'_1, v'_2, v'_3) является кратной ℓ , на которой задаются начальные данные для задачи Коши, то условие (4.25) есть условие неколлинеарности проекций (a_1, a_2) и (v'_1, v'_2) рассматриваемых векторов на плоскость (x, y) . Другими словами, проекции линии ℓ и пересекающих ее характеристик не должны касаться друг друга.

Определение 5.1.1. Функционалом называется отображение множества M в множество действительных чисел.

Приведем некоторые примеры

Пусть множество M совпадает со всем множеством $C[a, b]$. Определим функционал $\Phi[y(x)]$ следующим образом $\Phi[y(x)] = y(a) + 2y(b)$. Другим примером функционала, определенного на этом множестве, является

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b y(x) dx.$$

Приведем еще один пример. Пусть множество M представляет собой множество непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций таких, что $y(a) = y_b$, $y(b) = y_1$, где y_b , y_1 – заданные постоянные. Определим на этом множестве функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b (y(x) + 2(y'(x))^2) dx.$$

Введем понятие вариации функционала.

Определение 5.1.2. Допустимой вариацией функции $y_b(x) \in M$ называется любая функция $\delta y(x)$ такая, что $y_b(x) + \delta y(x) \in M$.

Далее для простоты будем считать, что множество M обладает тем свойством, что если $y_b(x)$ – допустимая вариация функции $y_b(x)$, тогда $t\delta y(x)$ также является допустимой вариацией функции $y_b(x)$ для любого $t \in \mathbb{R}$.

Определение 5.1.3. Вариацией $\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)]$ функционала $\Phi[y(x)]$ на функции $y_b(x)$ в M называется

$$\frac{d}{dt}\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0}.$$

Приведем примеры, показывающие, что вариация функционала может существовать, а может и не существовать.

Пусть $M = C[a, b]$. Рассмотрим

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b (y(x))^2 dx.$$

Тогда

$$\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt}\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0} =$$

5.1. Основные понятия

$$= \frac{d}{dt} \int_a^b [y_b(x) + t\delta y(x)]^2 dx \Big|_{t=0} = 2 \int_a^b y_b(x) \delta y(x) dx.$$

и вариация функционала $\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)]$ существует для любой $y_b(x)$. Если же мы на том же самом множестве рассмотрим функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b |y(x)| dx$$

и в нем $y_b(x) = 0$, а $\delta y(x) = 1$, то

$$\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt}\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0} = \frac{d}{dt}(b-a)t \Big|_{t=0},$$

и вариация функционала не существует.

Определение 5.1.4. Функционал $\Phi[y(x)]$ достигает на функции $y_b(x) \in M$ глобального минимума (максимума) на множестве M , если существует $\varepsilon > 0$ такое, что для любой $y(x) \in M$ и для любой $y(x) \geq y_b(x)$ $|\Phi[y(x)] - \Phi[y_b(x)]| \leq \varepsilon$, спровоцированного теоремой о необходимом условии экстремума функционала.

Пусть на множестве M введена некоторая норма функции $y(x)$, например

$$\|y(x)\| = \max_{a \leq x \leq b} |y(x)|.$$

Определение 5.1.5. Функционал $\Phi[y(x)]$ достигает на функции $y_b(x) \in M$ локального минимума (максимума) на множестве M , если существует $\varepsilon > 0$ такое, что для любой $y(x) \in M$ и для любой $y(x) \geq y_b(x)$ $|\Phi[y(x)] - \Phi[y_b(x)]| \geq \varepsilon$, спровоцированного теоремой о необходимом условии экстремума функционала.

Максимумы и минимумы функционалов называются экстремумами функционала. Задачи отыскания экстремумов функционалов и функций, на которых они достигаются, называются задачами вариационного исчисления.

Доказаем теорему о необходимом условии экстремума функционала.

Теорема 5.1.1. Если функционал $\Phi[y(x)]$ достигает на функции $y_b(x) \in M$ локального максимума или минимума на множестве M , и вариация функционала на $y_b(x)$ существует, то вариация функционала $\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)]$ равна нулю для любой допустимой вариации $\delta y(x)$.

Доказательство. Пусть функционал $\Phi[y(x)]$ достигает на функции $y_b(x)$ локального экстремума. Рассмотрим $\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)]$, где $\delta y(x)$ произвольная вариация $y_b(x)$. При fixированных $y_b(x)$ и $\delta y(x)$ функционал $\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)]$ является функцией переменной t : $\psi(t) = \Phi[y_b(x) + t\delta y(x)]$. Так как функционал $\Phi[y(x)]$ достигает на функции $y_b(x)$ локального экстремума, то ее функция $\psi(t)$ точка $t = 0$ является точкой локального экстремума. Следовательно, если производная $\psi'(0)$ существует, то $\psi'(0) = 0$. Существование производной $\psi'(0)$ следует из существования вариации функционала $\Phi[y(x)]$ на $y_b(x)$

$$\frac{d}{dt}\psi(t) \Big|_{t=0} = \frac{d}{dt}\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0}.$$

Следовательно

$$\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt}\Phi[y_b(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0} = 0$$

для любой $\delta y(x)$. Теорема 5.1.1 доказана. \square

5.2. Уравнение Эйлера

5.1.1. Основная лемма вариационного исчисления.

Докажем лемму, которую в связи с ее важностью при исследовании задач вариационного исчисления называют основной леммой вариационного исчисления.

Обозначим через $C_0^n[a, b]$, $n \geq 1$ множество x непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций $y(x)$ таких, что $y^{(n)}(a) = y^{(n)}(b) = 0$, $m = 0, 1, \dots, n-1$.

Лемма 5.1.1. Пусть $f(x) – непрерывная на отрезке $[a, b]$ функция такая, что$

$$\int_a^b f(x) y(x) dx = 0$$

для любой $y(x) \in C_0^n[a, b]$. Тогда $f(x) = 0$, $x \in [a, b]$.

Доказательство. Предположим, что функция $f(x)$ отлична от нуля на отрезке $[a, b]$. Тогда существует точка $x_1 \in (a, b)$, такая, что $f(x_1) \neq 0$. Пусть для x на отрезке $[f(x_1), 2] > 0$ такое, что $f(x) \geq f(x_1)/2 > 0$ для $x \in (x_1, x_1 + \varepsilon] \subset (a, b)$.

Рассмотрим функцию $\tilde{y}(x)$ равную $(x - x_1)^{n+1}(x_1 + x - \varepsilon)^{n+1}$ при $x \in [x_1 - \varepsilon, x_1 + \varepsilon]$ и обращающуюся в ноль в концах отрезка $[x_1 - \varepsilon, x_1 + \varepsilon]$. Функция $\tilde{y}(x) \in C_0^n[a, b]$ и $\tilde{y}'(x) > 0$ при $x \in (x_1 - \varepsilon, x_1 + \varepsilon)$. Следовательно

$$\int_a^b f(x) \tilde{y}(x) dx = \int_{x_1-\varepsilon}^{x_1+\varepsilon} f(x) \tilde{y}(x) dx > 0,$$

что противоречит условию леммы. Лемма 5.1.1 доказана. \square

5.2 Уравнение Эйлера

Рассмотрим множество M непрерывно дифференцируемых на $[a, b]$ функций $y(x)$ таких, что $y(a) = y_b$, $y(b) = y_1$. Определим на этом множестве функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b F(x, y(x), y'(x)) dx, \quad (5.1)$$

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

Подумаем об условии экстремума функционала на множестве M .

Теорема 5.1.2. Предположим, что для $x \in [a, b]$, $(p, q) \in \mathbb{R}^2$ у функции $F(x, y, p, q)$ существует непрерывные вторые частные производные. Если функционал (5.1) достигает локального экстремума на функции $y_b(x) \in M$, имеющей непрерывные вторые частные производные на отрезке $[a, b]$, то функция $y_b(x)$ является решением дифференциального уравнения

$$F_y(x, y(x), y'(x)) - \frac{d}{dx}F_p(x, y(x), y'(x)) = 0, \quad a \leq x \leq b. \quad (5.2)$$

Доказательство. Найти выражение функционала (5.1) в виде $\Phi[y_b(x)]$. Из определения множества M следует, что дуопартиальная вариация $\delta y(x)$ функции $y_b(x)$ является лобайпертурьи дифференцируемая на отрезке $[a, b]$ функция, обращающаяся в ноль в концах этого отрезка. То есть $\delta y(x) \in C_0^n[a, b]$.

Поэтому $\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)]$ является непрерывной на множестве $C_0^n[a, b]$.

$$F_y(x, y_b(x), y'_b(x)) + \frac{d}{dx}F_p(x, y_b(x), y'_b(x)) = 0, \quad a \leq x \leq b.$$

Следовательно функция $y_b(x)$ является решением уравнения (5.2) и теорема 5.2.1 доказана. \square

Уравнение (5.2) называется уравнением Эйлера для функционала (5.1). Так как функция $y_b(x)$, на которой достигается экстремум функционала (5.1), принадлежит множеству M , то она является решением следующей краевой задачи

$$F_y(x, y(x), y'(x)) - \frac{d}{dx}F_p(x, y(x), y'(x)) = 0, \quad a \leq x \leq b, \\ y(a) = y_b, \quad y(b) = y_1.$$

Рассмотрим пример применения доказанной теоремы.

Во многих приложениях, например, при обратке изображений требуется привести некоторую функцию $f(x)$ более гладкой функцией $\tilde{y}(x)$. Это означает, что производная $y'(x)$ не должна иметь слишком большие значения. Для решения подобных задач может быть применено вариационное исчисление. Пусть $f(x)$ такова, что $f(a) = f(b) = 0$. Рассмотрим задачу нахождения минимума следующего функционала

$$\int_a^b (y(x) - f(x))^2 dx + \alpha \int_a^b (y'(x))^2 dx, \quad (5.3)$$

где $F(x, y, p) – заданная функция, а D – область, ограниченная контуром L$. Будем предполагать, что функция $F(x, y, p)$ имеет непрерывные вторые частные производные на L , $(x, y) \in \mathbb{R}^2$.

Пусть $M – множество функций u(x, y), имеющих в \overline{D} непрерывные частные производные и призывающиеся на L заданные значения u(x, y) = \varphi(x, y)$, $(x, y) \in L$. Вариация функции $u(x, y)$, выводящаяся из множества M – это функция $\delta u(x, y)$, имеющая в \overline{D} непрерывные частные производные и обращающаяся в ноль в L , то есть $\delta u(x, y) = 0$, $(x, y) \in L$.

Получим необходимое условие экстремума функционала (5.1). Для этого нам потребуется лемма, аналогичная лемме вариационного исчисления

$$\delta\Phi[y(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt}\Phi[y(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0} = 0.$$

По определению вариации функционала имеем

$$\delta\Phi[y(x), \delta y(x)] = \int_a^b (F(x, y(x), y'(x)) + t(F_p(x, y(x), y'(x))) \delta y(x)) dx = 0.$$

Так как это равенство выполнено для любой функции $\delta y(x) \in C_0^n[a, b]$, то применение основной леммы вариационного исчисления, получим что функция $\tilde{y}(x)$ является решением краевого уравнения (5.3). Теорема 5.3.1 доказана. \square

Таким образом мы показали, что если функция $y(x) \in C_0^n[a, b]$ достигает экстремум функционала (5.8) на множестве M , то эта функция является решением краевого уравнения (5.3).

В качестве примера применения доказанной теоремы рассмотрим задачу приближения функции $f(x)$ более гладкой функцией $\tilde{y}(x)$. В отличие от примера из предыдущего параграфа будем требовать чтобы значения не только первой производной, но и второй производной функции $\tilde{y}(x)$ были несплошными.

Рассмотрим задачу нахождения минимума следующего функционала

$$\int_a^b (y(x) - f(x))^2 dx + \alpha \int_a^b ((y'(x))^2 + (y''(x))^2) dx, \quad (5.10)$$

где $\alpha – положительный параметр$.

Будем предполагать, что функция $f(x)$ такова, что $f(a) = f(b) = 0$, $f'(a) = f'(b) = 0$ и рассмотрим задачу минимизации функционала (5.10) на множестве функций $y(x)$ таких, что $y(x) \in C_0^2[a, b]$, $y(a) = y(b) = 0$, $y'(a) = y'(b) = 0$. Так как в этом случае функция

$$F(x, y, p_1, p_2) = (y - f(x))^2 + \alpha(p_1^2 + p_2^2)$$

– непрерывная функция, то для нее выполняется теорема 5.3.1.

Интегрируя по частям и учитывая то, что функция $\delta y(x)$ и ее производные обращаются в ноль на концах отрезка, имеем

$$\int_a^b \left(F_p(x) - \frac{d}{dx}F_p(x) \right) \delta y(x) dx = 0.$$

Так как это равенство выполнено для любой функции $\delta y(x) \in C_0^2[a, b]$, то применение основной леммы вариационного исчисления, получим что функция $\tilde{y}(x)$ является решением краевого уравнения (5.10).

Получим необходимое условие экстремума функционала (5.10). Для этого нам потребуется лемма, аналогичная лемме вариационного исчисления

$$\delta\Phi[y(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt}\Phi[y(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0} = 0.$$

Поэтому $\delta\Phi[y(x), \delta y(x)]$ является непрерывной на множестве $C_0^2[a, b]$.

Следовательно

$$\delta\Phi[y(x), \delta y(x)] = \int_a^b (F(x, y(x), y'(x), y''(x)) + t(F_p(x, y(x), y'(x), y''(x))) \delta y(x)) dx = 0.$$

Интегрируя по частям и учитывая то, что $\delta u(x) = 0$, $(x, y) \in L$, получим

$$\int_a^b \left(F_p(x) - \frac{d}{dx}F_p(x) \right) \delta y(x) dx = \int_a^b (F_p(x) - F_{pp}(x) \delta u(x)) \delta y(x) dx = 0.$$

Что противоречит условию леммы. Полученное противоречие показывает, что исходное предположение было неверно. Лемма 5.3.1 доказана. \square

Глава 5. Основы вариационного исчисления

5.1 Основные понятия вариационного исчисления

Рассмотрим множество M , являющееся некоторым подмножеством множества непрерывных на отрезке функций $C[a, b]$.

Определение 5.1.1. Функционалом называется отображение множества M в множество действительных чисел.

Приведем некоторые примеры

Пусть множество M совпадает со всем множеством $C[a, b]$. Определим функционал $\Phi[y(x)]$ следующим образом $\Phi[y(x)] = y(a) + 2y(b)$. Другим примером функционала, определенного на этом множестве, является

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b y(x) dx.$$

Приведем еще один пример. Пусть множество M представляет собой множество непрерывно дифференцируемых на отрезке $[a, b]$ функций, таких, что $y(a) = y_b$, $y(b) = y_1$, где y_b , y_1 – заданные постоянные. Определим на этом множестве функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b (y(x) + t(y'(x))^2) dx.$$

Причем для простоты будем считать, что множество M обладает тем свойством, что если $y(x)$ – допустимая вариация функции $y_b(x)$, тогда $t\delta y(x)$ также является допустимой вариацией функции $y_b(x)$ для любого $t \in \mathbb{R}$.

Далее для простоты будем считать, что множество M обладает тем свойством, что если $y(x)$ – допустимая вариация функции $y_b(x)$, тогда $t\delta y(x)$ также является допустимой вариацией функции $y_b(x)$ для любого $t \in \mathbb{R}$.

Определение 5.1.3. Вариацией $\delta\Phi[y_b(x), \delta y(x)]$

Следовательно

$$\iint_D \left\{ F_p(x, y, \bar{u}, \bar{u}_x, \bar{u}_y)(\delta u)_x(x, y) + F_q(x, y, \bar{u}, \bar{u}_x, \bar{u}_y)(\delta u)_y(x, y) \right\} dx dy = - \iint_D \left(\frac{\partial F_p}{\partial x} + \frac{\partial F_q}{\partial y} \right) \delta u dx dy,$$

и равенство (5.13) можно переписать так

$$\iint_D \left\{ F_p(x, y, \bar{u}, \bar{u}_x, \bar{u}_y) - \frac{\partial}{\partial x} F_p(x, y, \bar{u}, \bar{u}_x, \bar{u}_y) - \frac{\partial}{\partial y} F_q(x, y, \bar{u}, \bar{u}_x, \bar{u}_y) \right\} \delta u dx dy = 0.$$

Применяя лемму 5.3.1 получим, что функция $\bar{u}(x, y)$ является решением уравнения (5.12). Теорема 5.3.2 доказана. \square

Следовательно, если функция $\bar{u}(x, y)$ такова, что $\bar{u} \in M$, имеет в \overline{D} непрерывные вторые частные производные и на ней достигается экстремум функционала (5.12), то эта функция является решением следующей задачи

$$F_u - \frac{\partial F_p}{\partial x} - \frac{\partial F_q}{\partial y} = 0, \quad (x, y) \in D, \\ u_x(x, y) = \varphi(x, y), \quad (x, y) \in L.$$

Пришел еще один пример вариационной задачи, связанной со сплаживанием функции двух переменных. Пусть нам нужно приблизить функцию двух переменных $f(x, y)$, заданную в некоторой области D более гладкой функцией $u(x, y)$. Предположим что функция $f(x, y)$ на границе L обрашается в ноль. Для решения задачи рассмотрим задачу минимизации функционала

$$\int_D \left\{ (u(x, y) - f(x, y))^2 + \alpha((u_x(x, y))^2 + (u_y(x, y))^2) \right\} dx dy$$

Записывая для этого функционала уравнение (5.12) получим, что, если минимум достигается на функции $\bar{u}(x, y)$, имеющей непрерывные вторые частные производные в D и обращающуюся в ноль на L , то эта функция является решением уравнения в частных производных

$$u_{xx}(x, y) + u_{yy}(x, y) - \alpha^{-1}u(x, y) = -\alpha^{-1}f(x, y), \quad (x, y) \in D.$$

5.4 Вариационная задача на условный экстремум

Рассмотрим два функционала

$$\Phi[y(x)] = \int_a^b F(x, y(x), y'(x)) dx \quad (5.14)$$

и

$$\Psi[y(x)] = \int_a^b G(x, y(x), y'(x)) dx, \quad (5.15)$$

5.5. Вариационное свойство задачи Штурма-Лиувилля

Интегрируя по частям второй интеграл и учитывая определение (5.19) функции $L(x, y, p)$, имеем

$$\int_a^b \left\{ L_p(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) - \frac{d}{dx} L_p(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) \right\} \delta y(x) dx = 0, \quad \forall \delta y(x) \in C_0^1[a, b].$$

Применив основную лемму вариационного исчисления, получим, что функция $\bar{y}(x)$ удовлетворяет уравнению (5.18). Теорема 5.4.1 доказана. \square

Из теоремы 5.4.1 следует, что для определения функции, которая может являться решением задачи на условный экстремум, нужно решить уравнение (5.18). Это дифференциальное уравнение второго порядка и его решение зависит, вообще говоря, от двух производных постоянных и неизвестного параметра λ . Эти постоянные и параметр могут быть найдены из краевых условий $y(a) = y_0$, $y(b) = y_1$, а также условия $\Psi[y(x)] = I$.

5.5 Вариационное свойство собственных функций и собственных значений задачи Штурма-Лиувилля

Рассмотрим задачу Штурма-Лиувилля. Требуется найти значения λ , при которых краевая задача

$$\frac{d}{dx} \left(k(x) \frac{dy}{dx} \right) - q(x)y = -\lambda y, \quad 0 \leq x \leq l, \quad (5.21)$$

$$y(0) = 0, \quad y(l) = 0 \quad (5.22)$$

имеет неупорядоченное решение. Эти значения λ_n называются собственными значениями, а соответствующие им решения $y_n(x)$ – собственными функциями задачи Штурма-Лиувилля. Собственные функции определены с точностью до произвольного постоянного множителя. Чтобы однозначно определить собственные функции введем следующее условие

$$\int_0^l (y_n(x))^2 dx = 1. \quad (5.23)$$

Рассмотрим функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_0^l \left\{ k(x)(y'(x))^2 + q(x)(y(x))^2 \right\} dx. \quad (5.24)$$

Покажем, что если $y_n(x)$ – собственная функция задачи Штурма-Лиувилля (5.21)-(5.22), соответствующая собственному значению λ_n , то

$$\Phi[y_n(x)] = \lambda_n. \quad (5.25)$$

Действительно, так как

$$\begin{aligned} \int_0^l k(x)(y'_n(x))^2 dx &= \int_0^l k(x)y'_n(x)y'_n(x) dx = \\ &= = \int_0^l (k(x)y'_n(x))' - q(x)y_n(x) y_n(x) dx = \int_0^l (k(x)y'_n(x))' y_n(x) dx, \end{aligned}$$

то

$\Phi[y_n(x)] = \int_0^l (k(x)(y'(x))^2 + q(x)(y(x))^2) dx$

и

$$y(0) = 0, \quad y(l) = 0.$$

Таким образом, функция $\bar{y}(x)$ является решением задачи (5.21) и удовлетворяет условиям (5.22). Кроме того она не равна тождественно нулю, поскольку удовлетворяет условию (5.23). Следовательно, $\bar{y}(x)$ является собственной функцией задачи Штурма-Лиувилля (5.21)-(5.22). Обозначим ее $y(x)$, λ_1 – соответствующее ей собственное значение. Из (5.25) следует, что $\Phi[y(x)] = \lambda_1$.

Таким образом, мы показали, что решением задачи на условный экстремум (5.24)-(5.23) является собственная функция задачи Штурма-Лиувилля, а соответствующее собственное значение представляет собой величину функционала (5.24) на этой собственной функции.

5.4 Вариационная задача на условный экстремум

где $F(x, y, p)$, $G(x, y, p)$ – заданные дважды непрерывно дифференцируемые функции своих аргументов.

Рассмотрим следующую экстремальную задачу. Требуется найти функцию $\bar{y}(x)$, на которой достигается экстремум функционала (5.14) на множестве функций, удовлетворяющих условию (5.19).

$$M_F = \{y(x) \in C^1[a, b] : \quad y(a) = y_0, \quad y(b) = y_1, \quad \Psi[y(x)] = I\}. \quad (5.16)$$

Таким образом нам нужно найти экстремум функционала (5.14) на множестве функций, определенном тем условием, что функционал (5.15) принимается на этом множестве постоянного значения. Вариационные задачи такого типа называются задачами на условный экстремум.

Найдем вариацию функционала (5.15) на множестве функций

$$M = \{y(x) \in C^1[a, b] : \quad y(a) = y_0, \quad y(b) = y_1\}.$$

Пусть $\delta y(x)$ – допустимая вариация функции на этом множестве, то есть $\delta y(x) \in C^1[a, b]$, $\delta y(a) = \delta y(b) = 0$. Тогда вариация функционала $\Psi[y(x)]$ на функции $\bar{y}(x) \in M$ равна

$$\delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y(x)] = \frac{d}{dt} \Psi[\bar{y}(x) + t\delta y(x)] \Big|_{t=0}.$$

Дифференцируя по t и, полагая $t = 0$, получим

$$\delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y(x)] = \int_a^b \left\{ C_p(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) \delta y(x) + C_g(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) (\delta y)'(x) \right\} dx. \quad (5.17)$$

Сформулируем условие необходимое для того чтобы на функции $\bar{y}(x)$ достигалась экстремум функционала (5.14) на множестве M_F .

Теорема 5.4.1. Пусть на функции $\bar{y}(x) \in M_F$, $y(x) \in C^1[a, b]$, достигается экстремум функционала (5.14) на множестве M_F . Если существует функция

$$\delta y_0(x) \in C^1[a, b], \quad \delta y_0(a) = \delta y_0(b) = 0$$

такая, что вариация $\delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] \neq 0$, то найдется число λ такое, что $\bar{y}(x)$ удовлетворяет уравнению

$$L_p(x, y(x), y'(x)) - \frac{d}{dx} L_p(x, y(x), y'(x)) = 0, \quad a \leq x \leq b, \quad (5.18)$$

где

$$L(x, y, p) = F(x, y, p) + \lambda G(x, y, p). \quad (5.19)$$

Доказательство. Возьмем произвольную функцию $\delta y(x)$ такую, что $\delta y(x) \in C^1[a, b]$, $\delta y(a) = \delta y(b) = 0$. Рассмотрим функцию

$$\varphi(t, \tau) = \Phi[\bar{y}(x) + t\delta y(x)], \quad \psi(t, \tau) = \Psi[\bar{y}(x) + t\delta y(x)],$$

$$\psi(0, 0) = \Psi[\bar{y}(x)], \quad \varphi(0, 0) = \Phi[\bar{y}(x)],$$

$$\varphi_t(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)], \quad \varphi_\tau(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)],$$

5.5. Вариационное свойство задачи Штурма-Лиувилля

67

Интегрируя по частям второй интеграл и учитывая определение (5.19) функции $L(x, y, p)$, имеем

$$\int_a^b \left\{ L_p(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) - \frac{d}{dx} L_p(x, \bar{y}(x), \bar{y}'(x)) \right\} \delta y(x) dx = 0, \quad \forall \delta y(x) \in C_0^1[a, b].$$

Применив основную лемму вариационного исчисления, получим, что функция $\bar{y}(x)$ удовлетворяет уравнению (5.18). Теорема 5.4.1 доказана. \square

Из теоремы 5.4.1 следует, что для определения функции, которая может являться решением задачи на условный экстремум, нужно решить уравнение (5.18). Это дифференциальное уравнение второго порядка и его решение зависит, вообще говоря, от двух производных постоянных и неизвестного параметра λ . Эти постоянные и параметр могут быть найдены из краевых условий $y(a) = y_0$, $y(b) = y_1$, а также условия $\Psi[y(x)] = I$.

5.5 Вариационное свойство собственных функций и собственных значений задачи Штурма-Лиувилля

Рассмотрим задачу Штурма-Лиувилля. Требуется найти значения λ , при которых краевая задача

$$\frac{d}{dx} \left(k(x) \frac{dy}{dx} \right) - q(x)y = -\lambda y, \quad 0 \leq x \leq l, \quad (5.21)$$

$$y(0) = 0, \quad y(l) = 0 \quad (5.22)$$

имеет неупорядоченное решение. Эти значения λ_n называются собственными значениями, а соответствующие им решения $y_n(x)$ – собственными функциями задачи Штурма-Лиувилля. Собственные функции определены с точностью до произвольного постоянного множителя. Чтобы однозначно определить собственные функции введем следующее условие

$$\int_0^l (y_n(x))^2 dx = 1. \quad (5.23)$$

Рассмотрим функционал

$$\Phi[y(x)] = \int_0^l \left\{ k(x)(y'(x))^2 + q(x)(y(x))^2 \right\} dx. \quad (5.24)$$

Покажем, что если $y_n(x)$ – собственная функция задачи Штурма-Лиувилля (5.21)-(5.22), соответствующая собственному значению λ_n , то

$$\Phi[y_n(x)] = \lambda_n. \quad (5.25)$$

Действительно, так как

$$\int_0^l k(x)(y'_n(x))^2 dx = \int_0^l k(x)y'_n(x)y'_n(x) dx =$$

то

$$y(0) = 0, \quad y(l) = 0.$$

Таким образом, функция $\bar{y}(x)$ является решением задачи (5.21) и удовлетворяет условиям (5.22). Кроме того она не равна тождественно нулю, поскольку удовлетворяет условию (5.23). Следовательно, $\bar{y}(x)$ является собственной функцией задачи Штурма-Лиувилля (5.21)-(5.22). Обозначим ее $y(x)$, λ_1 – соответствующее ей собственное значение. Из (5.25) следует, что $\Phi[y(x)] = \lambda_1$.

Таким образом, мы показали, что решением задачи на условный экстремум (5.24)-(5.23) является собственная функция задачи Штурма-Лиувилля, а соответствующее собственное значение представляет собой величину функционала (5.24) на этой собственной функции.

5.6 Дополнение

68

Дополнение

то

$$\begin{aligned} \Phi[y_n(x)] &= \int_0^l \left\{ k(x)(y'_n(x))^2 + q(x)(y_n(x))^2 \right\} dx = \\ &= - \int_0^l ((k(x)y'_n(x))' - q(x)y_n(x)) y_n(x) dx = \lambda_n \int_0^l (y_n(x))^2 dx = \lambda_n. \end{aligned}$$

Рассмотрим задачу минимизации функционала (5.14) на множестве функций, удовлетворяющих условиям (5.22) и (5.23). Запишем условие (5.23) в виде

$$\Psi[y(x)] = -1, \quad \Psi[\bar{y}(x)] = - \int_0^l (y(x))^2 dx.$$

Пусть минимум достигается на функции $\bar{y}(x) \in C^0[0, l]$. Из необходимого условия для решения задачи на условный экстремум получим, что $\bar{y}(x)$ является решением уравнения

$$L_p(x, y(x), y'(x)) - \frac{d}{dx} L_p(x, y(x), y'(x)) = 0, \quad 0 \leq x \leq l,$$

где $L(x, y, p) = k(x)p^2 + q(x)p^2 - \lambda y^2$, то есть

$$2q(x)y(x) - 2\lambda y(x) - 2(k(x)y'(x))' = 0, \quad 0 \leq x \leq l.$$

Таким образом, формула (5.23) является решением задачи (5.21)-(5.23). Это противоречит тому, что $\bar{y}(x)$ – производная действительные числа

$$\varphi(0, 0) = \Phi[\bar{y}(x)], \quad \psi(0, 0) = \Psi[\bar{y}(x)],$$

и

$$\varphi_t(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)], \quad \varphi_\tau(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)],$$

и

$$\psi_t(0, 0) = \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y(x)], \quad \psi_\tau(0, 0) = \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)].$$

Пусть $\varphi_t(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)]$, $\psi_\tau(0, 0) = \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)]$, то

$\varphi_t(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)]$, $\psi_\tau(0, 0) = \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)]$, то

таких, что при подстановке этих функций в систему (5.26) все уравнения этой системы обращаются в тождество:

$\psi_t(0, 0) = \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)], \quad \psi_\tau(0, 0) = \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)].$

Покажем, что икебан

$$\frac{D(\varphi, \psi)}{D(t, \tau)} \Big|_{t=\tau=0} = \det \begin{pmatrix} \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)], & \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)], \\ \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y(x)], & \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] \end{pmatrix} = 0, \quad \forall \delta y(x).$$

Предположим, что это не так и существует $\delta\bar{y}(x)$ такая, что для нее икебан

$$\det \begin{pmatrix} \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)], & \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)], \\ \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y(x)], & \delta\Psi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] \end{pmatrix} \neq 0.$$

Тогда из теоремы о неявных функциях следует, что для $\delta\bar{y}(x)$ система

$$\varphi_t(t, \tau) = u, \quad \psi_t(t, \tau) = v$$

однозначно разрешима, для (u, v) , находящимся в достаточно малой окрестности (u_0, v_0) , где $u_0 = \varphi(0, 0)$, $v_0 = \psi(0, 0)$.

Пусть, для определенности, $\bar{y}(x)$ – функция на которой достигается локальный минимум задачи на условный экстремум. Рассмотрим систему

$$\varphi(t, \tau) = \Phi[\bar{y}(x) + t\delta y(x) + \varepsilon], \quad \psi(t, \tau) = \Psi[\bar{y}(x) + t\delta y(x) + \varepsilon].$$

так как $(\varphi(0, 0) - \varepsilon, \psi(0, 0) - \varepsilon)$ находится в достаточно малой окрестности (u_0, v_0) , то по теореме о неявных функциях система имеет единственное решение $t = \tau$. Это означает, что

$$\varphi(t_\tau, \tau) = \Phi[\bar{y}(x) + t_\tau \delta y(x) + \tau \delta y_0(x)] = \Phi[\bar{y}(x)] - \varepsilon,$$

$$\psi(t_\tau, \tau) = \Psi[\bar{y}(x) + t_\tau \delta y(x) + \tau \delta y_0(x)] = \Psi[\bar{y}(x)] - \varepsilon.$$

таким образом, $\varphi(t_\tau, \tau) = \Psi[\bar{y}(x) + t_\tau \delta y(x) + \tau \delta y_0(x)] = \varepsilon$. Это противоречит тому, что $\bar{y}(x)$ – производная

$$\varphi(t_\tau, \tau) = \Psi[\bar{y}(x) + t_\tau \delta y(x) + \tau \delta y_0(x)] = \varepsilon.$$

Следовательно на функции $\bar{y}(x) + t_\tau \delta y(x) + \tau \delta y_0(x)$, приведенной множестве M_F функция (5.14) принимает значение меньшее чем на $\bar{y}(x)$. Это противоречит тому, что на функции $\bar{y}(x)$ достигается локальный минимум. Из полученного противоречия следует справедливость равенства (5.20).

Рассматриваемый равенство, входящий в равенство (5.20), получим

$$\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)] \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] - \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)] = 0, \quad \forall \delta y(x).$$

По условию теоремы $\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] \neq 0$. Поделим на $\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)]$ и обозначив через

$$\lambda = - \frac{\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)]}{\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)]},$$

получим

$$\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)] + \lambda \delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)] = 0, \quad \forall \delta y(x).$$

Учитывая формулы для $\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y(x)]$ и $\delta\Phi[\bar{y}(x), \delta y_0(x)]$ это равенство можно переписать так