# 1 Основные понятия, простейшие типы дифференциальных уравнений

#### 1.1 Основные понятия

Определение 1.1. Уравнение вида

$$F(x, y'(x), y''(x), \dots, y^{(n)}(x)) = 0$$

называется обыкновенным дифференциальным уравнением, где x – аргумент, y(x) – неизвестная функция, F – известная функция.

Определение 1.2. Если это уравнение удается разрешить относительно старшей производной, такое дифференциальное уравнение называется разрешённым относительно старшей производной и записывается в виде

$$y^{(n)}(x) = f(x, y'(x), y''(x), \dots, y^{(n-1)}(x))$$

Порядок уравнения определяется порядком старшей производной от y.

**Определение 1.3.** Функция  $y = \varphi(x)$  называется решением ДУ, если она n раз дифференцируема u

$$F(x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)) \equiv 0 \quad \forall x,$$

где определена функция  $\varphi(x)$  с её производными.

Определение 1.4. Система п уравнений

$$\begin{cases} \dot{x}^{1} = f_{1}(t, x^{1}(t), \dots, x^{n}(t)) \\ \dots \\ \dot{x}^{n} = f_{n}(t, x^{1}(t), \dots, x^{n}(t)) \end{cases}$$
(1)

 $ede \ x^1(t), \dots, x^n(t)$  — искомые функции, называется нормальной системой ДУ n-го поряд-ка.

**Утверждение 1.1.** Рассмотрим ДУ  $y^{(n)}(x) = f(x, y'(x), y''(x), \dots, y^{(n-1)}(x))$  п-ого порядка. Это уравнение эквивалентно следующей нормальной системе ДУ:

$$\begin{cases} \dot{v}_{1} = v_{2} \\ \dot{v}_{2} = v_{3} \\ \dots \\ \dot{v}_{n-1} = v_{n} \\ \dot{v}_{n} = f_{n}(x, v_{1}, v_{2}, \dots, v_{n}) \end{cases} \Leftrightarrow y^{(n)}(x) = f(x, y'(x), y''(x), \dots, y^{(n-1)}(x))$$
(2)

Доказательство. Введем обозначения:  $y=v_1(x),\,y'=v_2(x),\,y''=v_3(x),\,\ldots,\,y^{(n-1)}=v_n(x).$  Тогда имеем  $\dot{v}_1=v_2,\,\dot{v}_2=v_3,\,\ldots,\dot{v}_n=f(x,v_1,v_2,\ldots,v_n),$  то есть получилась нормальная система дифференциальных уравнений n-ого порядка с неизвестными  $v_i$ .

Обратными заменами системы уравнений можно получить исходное дифференциальное уравнение  $y^{(n)}(x) = f(x, y'(x), y''(x), \dots, y^{(n-1)}(x))$ .

**Определение 1.5.** Рассмотрим уравнение 1-ого порядка y' = f(x, y(x)). Тогда задача решить это уравнение с условием  $y(x_0) = y_0$  называется задачей Коши.

Определение 1.6. Пусть  $\varphi(x)$  – решение дифференциального уравнения y' = f(x, y(x)). График решения  $\varphi(x)$  называется интегральной кривой. В силу определения функции f(x,y) на множестве  $\Omega$ , вся интегральная кривая будет лежать в  $\Omega$ .

Определение 1.7. Проведём через каждую точку интегральной кривой  $(x_0, y_0) \in \Omega$  малый отрезок с углом наклона по отношению к оси х равным  $\alpha$ , причём  $\operatorname{tg} \alpha = f'(x_0, y_0)$ . Получим так называемое поле направлений.

Из построения интегральной кривой следует, что интегральная кривая в каждой своей точке касается поля напрвлений. Верно и обратное: кривая, касающаяся в каждой своей точке поля направлений, является интегральной кривой.

### 1.2 Простейшие типы уравнений первого порядка

#### 1.2.1 Уравнения в полных дифференциалах

Рассмотрим следующее дифференциальное уравнение: P(x,y)dx + Q(x,y)dy = 0. Тогда кривая

$$\gamma = \begin{cases} x = \varphi(t) \\ y = \psi(t) \end{cases}, \ t_1 \leqslant t \leqslant t_2$$
 (3)

называется интегральной кривой рассматриваемого уравнения, если  $\forall t: t \in [t_1; t_2]$  выполнено

$$P(\varphi(t), \psi(t))\varphi'_t + Q(\varphi(t), \psi(t))\psi'_t = 0.$$
(4)

**Определение 1.8.** Дифференциальное уравнение P(x,y)dx + Q(x,y)dy = 0 называется уравнением в полных дифференциалах, если  $\exists F(x,y) : P(x,y)dx + Q(x,y)dy = dF(x,y)$ .

Тогда  $dF(x,y)=0 \Rightarrow F(x,y)=const,$  то есть F(x,y) определяет неявную функцию y(x).

**Теорема 1.1.** Пусть функции P(x,y) и Q(x,y) непрерывно дифференцируемы в области D. Для того, чтобы уравнение P(x,y)dx + Q(x,y)dy = 0 являлось уравнением в полных дифференциалах, необходимо выполнение условия  $\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$ ,  $(x,y) \in D$ . Если же область D ещё и одвосвязна, то условие  $\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$  является достаточным.

Доказательство. Пусть P(x,y)dx+Q(x,y)dy=0 – уравнение в полных дифференциалах, тогда  $\exists F(x,y): P(x,y)dx+Q(x,y)dy=dF(x,y)\Rightarrow P=\frac{\partial F}{\partial x},\ Q=\frac{\partial F}{\partial y}$ . По условию P и Q – непрерывно дифференцируемы, тогда  $\frac{\partial P}{\partial y}$  и  $\frac{\partial Q}{\partial x}$  – непрерывные функции, значит

$$\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 F}{\partial y \partial x} = \frac{\partial Q}{\partial x}, \ (x, y) \in D. \tag{5}$$

Пусть теперь D – односвязная область. Рассмотрим значение интеграла

$$F = \int_{(x_0, y_0)}^{(x;y)} P(x, y) dx + Q(x, y) dy,$$

который берётся по кривой  $\gamma$ , лежащей в D и соединяющей точки  $(x_0, y_0)$  и (x; y). Пусть  $\frac{\partial P}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial x}$ . Тогда по теореме о независимости интеграла от пути интегрирования выходит, что значение интеграла не зависит от пути интегрирования  $\gamma$ , а является функцией от (x, y), значит F = F(x, y) — функция и P(x, y)dx + Q(x, y)dy = dF(x, y).

**Определение 1.9.** Непрерывно дифференцируемая функция  $\mu(x,y) \neq 0$  в области G называется интегрирующим множителем для уравнения в полных дифференциалах  $\mu(x,y)(P(x,y)dx+Q(x,y)dy)=0$ , если исходное уравнение P(x,y)dx+Q(x,y)dy=0 не является уравнением в полных дифференциалах.

Если  $\mu(x,y)$  – интегрирующий множитель, то для достаточного условия имеем

$$\frac{\partial (\mu P)}{\partial y} = \frac{\partial (\mu Q)}{\partial x} \Leftrightarrow P \frac{\partial \mu}{\partial y} + \mu \frac{\partial P}{\partial y} = Q \frac{\partial \mu}{\partial x} + \mu \frac{\partial Q}{\partial x}.$$

Полученное уравнение не легче исходного, так как теперь задача свелась к нахождению  $\mu$ . Обычно интегрирующий множитель ищут в виде  $\mu(x), \ \mu(y), \ \mu(x^2+y^2), \ \mu(x^\alpha,y^\beta).$ 

#### 1.2.2 Уравнения с разделяющимися переменными

Рассмотрим ДУ вида P(y)dx+Q(x)dy=0, где  $P(y)\in C^1_{[y_1;y_2]},\ Q(x)\in C^1_{[x_1;x_2]}.$  Если  $\exists y_0:P(y_0)=0$  или  $\exists x_0:Q(x_0)=0$ , тогда

$$\begin{cases} x = t \\ y = y_0 \end{cases} \quad \text{или} \quad \begin{cases} x = x_0 \\ y = t \end{cases} \tag{6}$$

являются интегральными кривыми рассматриваемого ДУ соответственно. Если же выполняется  $P(x,y) \neq 0$  и  $Q(x,y) \neq 0$ , то применим к уравнению интегрирующий множитель

$$\mu(x,y) = \frac{1}{P(x,y)Q(x,y)},$$

получив уравнение в полных дифференциалах

$$\frac{dx}{Q(x)} + \frac{dy}{P(y)} = 0. (7)$$

Значение  $\mu(x,y)$  действительно является интегрирующим множителем, так как выполняется

$$\frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{1}{Q(x)} \right) = \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{1}{P(y)} \right) = 0. \tag{8}$$

Тогда

$$dF(x,y) = \frac{dx}{Q(x)} + \frac{dy}{P(y)} \Rightarrow \frac{\partial F}{\partial x} = \frac{1}{Q(x)} \Rightarrow F(x,y) = \int_{x_1}^{x} \frac{dt}{Q(t)} + C(y), \tag{9}$$

$$\frac{\partial F}{\partial y} = \frac{1}{P(y)} = C'(y) \Rightarrow C(y) = \int_{y_1}^{y} \frac{dt}{P(t)} + C_1 \Rightarrow F(x, y) = \int_{x_1}^{x} \frac{dt}{Q(t)} + \int_{y_1}^{y} \frac{dt}{P(t)} + C_1 = const.$$

$$\tag{10}$$

**Определение 1.10.** Если дифференциальное уравнение вида  $P_1(x,y)dx + Q_1(x,y)dy = 0$  может быть сведено к виду P(y)dx + Q(x)dy = 0, то такое уравнение называется уравнением с разделяющимися переменными.

**Утверждение 1.2.** Задача Коши уравнения с разделяющимися переменными P(y)dx + Q(x)dy = 0 задаётся в виде  $y(x_1) = y_1$ , а её решение в виде

$$\int_{x_1}^{x} \frac{dt}{Q(t)} + \int_{y_1}^{y} \frac{dt}{P(t)} = 0.$$
 (11)

#### 1.2.3 Однородные уравнения

Рассмотрим дифференциальное уравнение вида

$$y' = y\left(\frac{y}{x}\right),\,$$

которое назовём уравнением с однородной правой частью. Сделаем замену  $v(x)=\frac{y}{x}$ , тогда  $y(x)=v(x)\cdot x,\ y'_x=x\cdot v'_x+v=g(v),$  откуда имеем  $x\frac{dv}{dx}=g(v)-v.$  Если  $\exists g(v_0)=v_0,$  то  $v_0$  – решение уравнения  $x\frac{dv}{dx}=g(v)-v.$  Если же  $v\neq g(v),$  тогда

$$\frac{dv}{g(v) - v} = \frac{dx}{x} \Rightarrow \ln|x| + C = \int_{v_0}^{v} \frac{dt}{g(t) - t}.$$
 (12)

Таким образом, найдено решение исходного уравнения с однородной правой частью в квадратурах.

Определение 1.11. Функция  $F(x^1, x^2, ..., x^n)$  называется однородной степени m, если  $\forall \lambda > 0 \longrightarrow F(\lambda x^1, \lambda x^2, ..., \lambda x^n) = \lambda^m F(x^1, x^2, ..., x^n)$ .

**Пример 1.1.** Рассмотрим уравнение P(x,y)dx = Q(x,y)dy. Если P(x,y) и Q(x,y) – однородные функции степени m, тогда

$$\frac{dy}{dx} = \frac{P(x,y)}{Q(x,y)} = \frac{x^m P(1,\frac{y}{x})}{x^m Q(1,\frac{y}{x})} = \frac{P(1,\frac{y}{x})}{Q(1,\frac{y}{x})} = g\left(\frac{y}{x}\right)$$
(13)

Таким образом исходное уравнение свелось к уравнению с однородной правой частью.

#### 1.2.4 Линейные уравнения первого порядка

Определение 1.12. Дифференциальное уравнение вида y' + a(x)y = f(x) – линейное дифференциальное уравнение первого порядка. Дифференциальное уравнение вида y' + a(x)y = 0 – линейное однородное дифференциальное уравнение первого порядка. При этом  $a(x) \in C_{I(x)}$ ,  $f(x) \in C_{I(x)}$ , где I(x) – область, на которой определены функции a(x) и f(x).

Введём оператор  $L=\frac{d}{dx}+a(x)$ , который действует на множество непрерывно дифференцируемых функций  $\varphi\in C^1_{I(x)}$ . Тогда уравнение y'+a(x)y=f(x) переписывается в виде L(y)=f(x), а уравнение y'+a(x)y=0 переписывается в виде L(y)=0.

**Теорема 1.2.** Введённые оператор  $L = \frac{d}{dx} + a(x)$  – линейный оператор.

Доказательство. Рассмотрим линейную комбинацию  $c_1\varphi_1(x) + c_2\varphi_2(x)$ :

$$L(c_1\varphi_1(x) + c_2\varphi_2(x)) = (c_1\varphi_1 + c_2\varphi_2)' + a(x)(c_1\varphi_1 + c_2\varphi_2) = c_1L(\varphi_1) + c_2L(\varphi_2)$$
(14)

Таким образом,  $L(c_1\varphi_1 + c_2\varphi_2) = c_1L(\varphi_1) + c_2L(\varphi_2)$ , то есть L – линейный оператор.

**Утверждение 1.3.** Решением уравнения y' + a(x)y = 0 является

$$y = Ce^{-\int_{x_0}^x a(t)dt}, C \in \mathbb{R}.$$
 (15)

Доказательство. Найдём решение уравнения y' + a(x)y = 0:

$$\frac{dy}{y} = -a(x)dx \Rightarrow \ln|y| = -\int_{x_0}^{x} a(t)dt + \ln C \Rightarrow |y| = Ce^{-\int_{x_0}^{x} a(t)dt}, C > 0$$
 (16)

Раскрывая модуль и объединяя полученное решение с нулевым  $(y \equiv 0)$ , имеем

$$y = Ce^{-\int_{x_0}^x a(t)dt}, C \in \mathbb{R}.$$
 (17)

**Утверждение 1.4.** Решением уравнения y' + a(x)y = f(x) является

$$y = Ce^{-\int_{x_0}^x a(t)dt}, C \in \mathbb{R}.$$
 (18)

Доказательство. Найдём решение уравнения y' + a(x)y = f(x): воспользуемся уже найденным решением однородного уравнения, применяя метод вариации постоянной. То есть будем искать решение в виде

$$y = C(x)e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt}.$$
(19)

Подставим это решение в исходное уравнение:

$$C'(x)e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} - a(x)C(x)e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} + a(x)C(x)e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} = f(x)$$
(20)

$$C'(x)e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} = f(x) \Rightarrow C(x) = \int_{x_0}^x f(t)e^{\int_{x_0}^t a(s)ds} + C_0$$
 (21)

Таким образом найден вид C(x). Теперь подставим эту функцию:

$$y = C_0 e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} + e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} \int_{x_0}^x f(t)e^{\int_{x_0}^t a(s)ds}$$
(22)

$$y = C_0 e^{-\int_{x_0}^x a(t)dt} + \int_{x_0}^x f(t)e^{-\int_{x_0}^t a(s)ds}$$
(23)

Из полученного решения видно, что оно является суммой решения однородного уравнения и частного решения.

**Утверждение 1.5.** Если  $\varphi_1(x)$  и  $\varphi_2(x)$  – некоторые решения уравнения y' + a(x)y = f(x), то  $z(x) = \varphi_1(x) - \varphi_2(x)$  – решение однородного уравнения y' + a(x)y = 0.

Доказательство. По условию  $\varphi_1' + a(x)\varphi_1 = f(x)$ ,  $\varphi_2' + a(x)\varphi_2 = f(x)$ , откуда очевидно, что  $(\varphi_1 - \varphi_2)' + a(\varphi_1 - \varphi_2) = 0$ . Обозначив  $z = \varphi_1 - \varphi_2$ , получим z' + a(x)z = 0, то есть z – решение однородного уравнения.

# Билет 1

### Уравнение Бернулли

Определение 1.13. Д.у. вида  $y' + a(x) \cdot y = y^r \cdot f(x)$  (24), где  $a(x), f(x) \in C^1, r \in \mathbb{R}, r \neq 1$  называется уравнением Бернулли.

**Утверждение 1.6.** Если r>0, то  $y\equiv 0$  - тривиальное решение. Пусть  $y\neq 0$ , разделим ДУ на  $y^r\Rightarrow \frac{y'}{y^r}+a(x)\cdot y^{1-r}=f(x)$ . Замена:  $u(x)=y^{1-r}\Rightarrow u'=(1-r)\cdot y^{-r}\cdot y'\Rightarrow \Rightarrow \frac{1}{1-r}\cdot u'+a(x)\cdot u=f(x)$  - свелось к линейному уравнению.

# Уравнение Риккати

Определение 1.14. Д.у. вида  $y' + a(x) \cdot y^2 + b(x) \cdot y + c(x)$  (25), где  $a(x), b(x) \in C^1_{I(x)}$ ,  $c(x) \in C_{I(x)}$  называется уравнением Риккати.

**Утверждение 1.7.** В общем случае уравнение Риккати не допускает решений в квадратурах, однако, если известно некоторое решение  $y=\varphi(x)$ , то сделав замену  $y=u+\varphi$ , получаем:  $\varphi'=u\varphi^2+b\varphi+c$   $\varphi'+u'=u\varphi^2+2a\varphi u+au^2+b\varphi+bu+c\Rightarrow u'=au^2+(2a\varphi+b)u$  - свелось к уравнению Бернулли.

# Методы понижения порядка дифференциальных уравнений

Утверждение 1.8. Рассмотрим множество преобразований плоскости

 $x = \varphi(x,y,\lambda), \bar{y} = \psi(x,y,\lambda)$  (26) каждому  $\lambda \in \mathcal{D} \subset \mathbb{R}$  соответствует некоторое преобразование, например,  $\bar{x} = \lambda x, \bar{y} = \lambda y, \lambda > 0$  - гомотетия. Множество преобразований (26) является группой преобразований, если оно содержит любую композицию (26), т.е.  $\exists \lambda_0 : \varphi(\varphi(x,y,\lambda_1),\psi(x,y,\lambda_2)) = \varphi(x,y,\lambda_0),$  содержит тожедественное преобразование, т.е.  $\exists \lambda_0 : \varphi(x,y,\lambda_0) = x; \ \psi(x,y,\lambda_0) = y, \ u$  вместе с любым преобразованием содержит и обратное:  $\forall \lambda \in \mathcal{D} : \exists \lambda_0 : x = \bar{\varphi}(\bar{x},\bar{y},\lambda_0); \ y = \bar{\psi}(\bar{x},\bar{y},\lambda_0)$  Т.о. если (26) - группа, то  $x = \bar{\varphi}(\bar{x},\bar{y},\lambda), \ y = \bar{\psi}(\bar{x},\bar{y},\lambda);$  если в  $\mathcal{A} \mathcal{Y} \mathcal{Y}' = f(x,y)$  осуще-

 $T.o.\ ecnu\ (26)\ -\ end{varphi} \ mo\ x=ar{arphi}(ar{x},ar{y},\lambda),\ y=\psi(ar{x},ar{y},\lambda);\ ecnu\ s\ \mathcal{LY}\ y'=f(x,y)\ ocyuqe-cmвить переход\ к новым координатам, то$ 

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\psi'_{\bar{x}}d\bar{x} + \psi'_{\bar{y}}d\bar{y}}{\varphi'_{\bar{x}}d\bar{x} + \varphi'_{\bar{y}}d\bar{y}} = f(\bar{\varphi}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda), \bar{\psi}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda)) = \tilde{f}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\psi'_{\bar{x}} + \psi'_{\bar{y}} \cdot \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}}{\varphi'_{\bar{x}} + \varphi'_{\bar{y}} \cdot \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}} = \tilde{f}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda) \Rightarrow \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}} = \frac{\tilde{f} \cdot \varphi'_{\bar{x}} - \psi'_{\bar{x}}}{\psi'_{\bar{y}} - \tilde{f} \cdot \varphi'_{\bar{y}}} \tag{27}$$

(27) является записью y'=f(x,y) в новых координатах. Говорят, что y'=f(x,y) допускает группу  $x=\bar{\varphi}(\bar{x},\bar{y},\lambda),\ y=\bar{\psi}(\bar{x},\bar{y},\lambda),\$ если оно не изменяется при переходе к новым переменным, т.е.  $\frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}=f(\bar{x},\bar{y})$ 

**Следствие 1.2.1.** Рассматриваем уравнения вида F(x, y, y', y'') = 0 (28)

1. 
$$F(x,y'',y') = 0$$
 (29) Замена  $y'(x) = v(x) \Rightarrow y''(x) = v'(x)$  и (29) в этом случае имеет вид  $F(x,v(x),v'(x)) = 0 \xrightarrow{peuaem} V(x) = y(x,c_1)$ . Тогда решение (29) запишется в виде

 $\frac{dy}{dx}=g(x,c_1)\Rightarrow y(x)=c_2+\int g(x,c_1)dx$ . Заметим, что (29) допускает группу сдвига  $x=\bar x,\ y=\bar y+y_0$ 

- 2. F(y,y',y'') = 0 (не содержит явно x). Замена: y' = V(y), тогда  $y'' = \frac{dV}{dx} = \frac{dV}{dy} \frac{dy}{dx} = V \frac{dV}{dy} \Rightarrow F(y,V,y\frac{dV}{dy}) = 0$  ДУ первого порядка. Решение  $V(y) = g(y,c_1) \Rightarrow \frac{dy}{dx} = g(y,c_1) \Rightarrow$  Решение (30):  $\int \frac{dy}{g(y,c_1)} = x + c_2$ . Заметим, что (30) допускает группу сдвигов  $x = \bar{x} + x_0$ ,  $y = \bar{y}$
- 3. F(x, y'', y', y) = 0 и F oднородная степени m по y'', y', y,  $m.e. \forall \lambda > 0 \rightarrow F(x, \lambda y'', \lambda y', \lambda y) = \lambda^m \cdot F(x, y'', y', y)$ . B таком случае ДУ допускает группу  $x = \bar{x}, y = \lambda \bar{y}$ . Замена:  $z(x) = \frac{y'}{y} \Rightarrow y' = z(x)y$   $\Rightarrow y'' = z'y + zy' = z'y + z^2y = y \cdot (z' + z^2) \Rightarrow F(x, y, zy, y(z' + z^2)) = 0$   $\Rightarrow y^m \cdot F(x, 1, z, z' + z^2) = 0$  относительно z имеем ур-ние первого порядка. Если его решение  $z(x) = g(x, c_1)$ , то  $\frac{y'}{y} = g(x, c_1) \Rightarrow \frac{dy}{y} = g(x, c_1)dx \Rightarrow \ln |y| = \int g(x, c_1)dx + c_2$
- 4\*. Будем говорить, что функция  $F(x,y,y'',...,y^{(n)})$  является квазиоднородной функцией степени r, если  $\exists \alpha \in \mathbb{R} : \forall \lambda > 0 : F(\lambda x, \lambda^{\alpha} y, \lambda^{\alpha-1} y',...,\lambda^{\alpha-n} y^{(n)}) = \lambda^r \cdot F(x,y,...,y^{(n)}).$

Рассмотрим множество преобразований:

$$\begin{cases} x = \lambda \bar{x} \\ y = \lambda^{\alpha} \bar{y} \end{cases}, \quad \epsilon \partial e \ \lambda > 0 \tag{31}$$

Такое множество преобразований перепишем в виде:

$$\begin{cases} x = e^{\beta} \cdot \bar{x} \\ y = e^{\alpha\beta} \bar{y} \end{cases}$$

Если F в (30) является квазиоднородной, то (30) допускает группу растяжений (31):

$$F(x, y'', y', y) = 0 \xrightarrow{npeo6p.} F(\lambda \bar{x}, \lambda^{\alpha} \bar{y}, \lambda^{\alpha-1} \bar{y'}, \lambda^{\alpha-2} \bar{y''}) = \lambda^{r} \cdot F(\bar{x}, \bar{y}, \bar{y'}, \bar{y''}) = 0$$

$$\downarrow \downarrow$$

$$F(\bar{x}, \bar{y}, \bar{y'}, \bar{y''}) = 0$$

Замена: 
$$\begin{cases} x = e^t \\ y = z(t) \cdot e^{2t} \end{cases} \Rightarrow y_x' = \frac{y_t'}{x_t'} = \frac{z_t' \cdot e^{\alpha t} + z \cdot \alpha \cdot e^{\alpha t}}{e^t} = e^{(\alpha - 1)t} \cdot (z_t' + \alpha z) \end{cases}$$
 
$$\downarrow \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad$$

# Метод введения параметра для уравнения первого порядка, не разрешенного относительно производной.

**Утверждение 1.9.** Рассмотрим F(x,y,y')=0 322, где F(x,y,y') как функция трёх переменных является непрерывно дифференцируемой в области  $G \subset \mathbb{R}^3$  Решение уравнения F(x,y,y')=0 будем представлять как кривую в параметрическом виде:

$$\gamma: \begin{cases} x = \varphi(t) \\ y = \psi(t) \end{cases} t \in [t_1, t_2], \ \varphi(t), \psi(t) \in C^1_{[t_1, t_2]}$$
 (33)

Кривая (33), является интегральной кривой (32)  $\Rightarrow$ 

$$\Rightarrow F\left(\varphi(t), \psi(t), \frac{\psi_t'}{\varphi_t'}\right) = 0 \quad \forall t \in [t_1, t_2]$$
(34)

Будем решать эквивалентную систему положив  $p=rac{dy}{dt}$ :

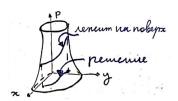
$$\begin{cases} F(x, y, p) = 0 \\ dy = pdx \end{cases}$$
 (35)

**Утверждение 1.10.** Уравнение (32) эквивалентно системе (35).

Доказательство. Пусть  $\gamma$  - интегр. кривая (32). Положим  $p = \frac{\psi'}{\varphi'} = \frac{dy}{dx}$  - второе уравнение в системе (35) выполнено, а первое выполнено в силу подстановки в (34). Обратно, пусть  $x(t) = \varphi(t), \ y(t) = \psi(t), p$  - решение (34).  $\Rightarrow$  Из второго уравнения системы:  $p = \frac{\psi'_t}{\varphi'_t} \to \Pi$ одставляем в первое уравнение системы и получаем само уравнение (34)

**Утверждение 1.11.** Рассмотрим метод решения (32), который называется методом введения параметра.

Первое ур-ние в системе (35) рассмотрим как задающее в  $\mathbb{R}^3_{(x,y,p)}$  гладкую поверхность S, для которой параметрическое представление имеет вид:



$$\begin{cases} x = \varphi(u, v) \\ y = \psi(u, v) \Rightarrow F(\varphi(u, v); \psi(u, v); \chi(u, v)) \equiv 0 \\ p = \chi(u, v) \end{cases}$$

Потребуем, чтобы  $rank \begin{pmatrix} \frac{\delta \varphi}{\delta u} & \frac{\delta \psi}{\delta u} & \frac{\delta \chi}{\delta u} \\ \frac{\delta \varphi}{\delta v} & \frac{\delta \psi}{\delta v} & \frac{\delta \chi}{\delta v} \end{pmatrix} = 2, \ \forall u,v \in G \ m.e. \ S \ была \ простой гладкой пов.$ 

Тогда остаётся удовлетворить второму уравнению системы (35):

$$\frac{\delta\psi}{\delta u}du + \frac{\delta\psi}{\delta v}dv = \chi \cdot \left(\frac{\delta\varphi}{\delta u}du + \frac{\delta\varphi}{\delta v}dv\right) \Rightarrow \left(\frac{\delta\psi}{\delta u} - \chi\frac{\delta\varphi}{\delta v}\right)du = \left(\chi\frac{\delta\varphi}{\delta v} - \frac{\delta\psi}{\delta v}\right)dv \qquad (36)$$

Если  $P(u,v) \neq 0 \ \forall (u,v) \in G$ , то из (36) получаем Д.У.:  $\frac{du}{dv} = \frac{Q(u,v)}{P(u,v)}$ 

Его решение u = u(v,c), тогда  $\begin{cases} x = \varphi(u(v,c),v) = x(v,c) & \text{- является параметрическим} \\ y = \psi(u(v,c),v) = y(v,c) & \text{представлением решения (32)} \end{cases}$ 

Если же существует связь между u u v:  $u=f(v), P(f(v),v)=Q(f(v),v)=0 \ \forall v\in G,$  то u=f(v) явл. решением  $\left(\chi\frac{\delta\varphi}{\delta v}-\frac{\delta\psi}{\delta v}\right)dv,$  a

$$\begin{cases} x = x(v) \\ y = y(v) \end{cases}$$
 - явл. решением (36)

# Принцип сжимающих отображений

Работаем в  $E=\mathbb{R}^n$  - пространство точек с n координатами. E - аффинное пространство, а  $\vec{E}$  – его присоединенное линейное пространство, состоящее из векторов, натянутых на точки E.

**Определение 1.15.** Пусть L - это векторное пространство, u на нем задано отображение  $\|\cdot\|: L \longrightarrow \mathbb{R}$  такое, что:

- 1.  $\forall x \in L \longmapsto ||x|| \geqslant 0$ . A marrice  $||x|| = 0 \Longleftrightarrow x = 0$ ;
- 2.  $\forall x \in L \& \forall \lambda \in \mathbb{R} \longmapsto ||\lambda x|| = |\lambda| \cdot ||x||$ ;
- 3.  $\forall x, y \in L \longmapsto \|x + y\| \leqslant \|x\| + \|y\|$  неравенство треугольника.

Tогда данное отображение называется нормой, а пространство L нормированным.

**Пример 1.2.** Приведем пример норм. Пусть  $a(x_1, x_2, ..., x_n) \in \mathbb{R}^n$ . Тогда норму можно определить, допустим, так:

$$||a||_1 = \sqrt{\sum_{j=1}^n x_j^2}.$$

Или так:

$$||a||_2 = \max_{j=1,\dots,n} |x_j|.$$

И тогда можно ввести понятие эквивалентности норм.

Определение 1.16. Пусть снова L - линейное пространство. Тогда нормы  $\|\cdot\|_1$  и  $\|\cdot\|_2$  на L называются эквивалентными, если  $\exists C_1, C_2 > 0 : \forall x \in L \longmapsto C_1 \|x\|_1 \leq \|x\|_2 \leq C_2 \|x\|_1$ .

Как видно, для определенных выше двух норм это соотношение удовлетворяется.

**Утверждение 1.12.** B конечномерном линейном пространстве все нормы эквивалентны.

Рассмотрим множество функций, непрерывных на отрезке [a;b] для некоторых неравных  $a,b\in\mathbb{R}$  и обозначим данное множество C[a;b]. Понятно, что C[a;b] является линейным пространством. Тогда введем на нем норму.

**Определение 1.17.** Нормой функции  $f(x) \in C[a;b]$  будем называть число

$$||f(x)|| = \max_{x \in [a;b]} |f(x)|.$$

**Определение 1.18.** Набор функций  $f_1(x), f_2(x), \ldots, f_n(x) \in C[a; b]$  будем называть векторфункцией и обозначать  $f(x) = \vec{f}(x) = (f_1(x), f_2(x), \ldots, f_n(x))^T$ .

**Определение 1.19.** Вектор-функция f(x) называется непрерывной (дифференцируемой, непрерывно дифференцируемой и т.п.), если все ее компоненты непрерывны (дифференцируемы, непрерывно дифференцируемы и т.п.).

**Определение 1.20.** *Модулем вектор-функции* f(x) *назовем число* 

$$|f(x)| = \sqrt{\sum_{j=1}^{n} f_j^2(x)}.$$

Норму вектор-функции можно определить как

$$||f(x)||_1 = \max_{x \in [a;b]} |f(x)|.$$

Или же как

$$||f(x)||_2 = \max_{j=1,\dots,n} \max_{x \in [a;b]} f_j(x).$$

Понятно, что эти две нормы эквивалентны.

Определение 1.21. Пусть имеется функциональная последовательность  $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$ , где  $f_n(x) \in C[a;b]$  - линейное пространство функций с нормой (1 или 2 – неважно). Тогда говорят, что данная последовательность сходится к функции f(x) по норме, если:

$$\lim_{n \to \infty} ||f_n(x) - f(x)|| = 0.$$

Аналогично все то же самое и точно так же определяется и для вектор-функций  $f(x) = \vec{f}(x) \in C[a;b]^n$ .

**Определение 1.22.** Функциональная последовательность  $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$  называется фундаментальной, если:

$$\forall \varepsilon > 0 \; \exists N \in \mathbb{N} : \; \forall n \geqslant N \; \& \; \forall m \geqslant N \longmapsto ||f_n(x) - f_m(x)|| < \varepsilon.$$

Определение 1.23. Функциональное пространство L называется полным по [данной] норме, если любая фундаментальная функциональная последовательность данного пространства сходится по норме к функции из этого же пространства L.

**Теорема 1.3.** Функциональное пространство C[a;b] с нормой  $\|\cdot\|_1$  является полным.

Доказательство. Возьмем произвольную функциональную последовательность  $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$  из нашего пространства непрерывных функции. Тогда из определения фундаментальности следует, что  $||f_n(x) - f_m(x)|| < \varepsilon$ .

Однако  $|f_n(x) - f_m(x)| \le ||f_n(x) - f_m(x)|| < \varepsilon \ \forall x \in [a; b].$ 

А значит, последовательность  $f_n(x)$  сходится к некоторой f(x), причем равномерно на [a;b] (числовая последовательность  $||f_n(x)||$  мажорирует функциональную последовательность  $f_n(x)$ ).

Так как  $f_n(x) \in C[a;b]$  – непрерывны  $\forall n \in \mathbb{N}$ , и последовательность сходится равномерно на [a;b], то предельная функция f(x) также является непрерывной на [a;b], а значит,  $f(x) \in C[a;b]$ .

Таким образом, последовательность  $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$  сходится к  $f(x) \in C[a;b]$ . В силу произвольности  $\{f_n(x)\}_{n=1}^{\infty}$  заключаем, что функциональное пространство C[a;b] с нормой  $\|\cdot\|_1$  является полным. Определение 1.24. Полное нормированное линейное пространство называется Банаховым. Обозначается В.

**Определение 1.25.** Функциональный ряд  $\sum_{k=1}^{\infty} f_k(x)$  называется сходящемся по норме, если последовательность его частичных сумм  $S_n(x) = \sum\limits_{k=1}^n f_k(x)$  является сходящейся по норме.

**Определение 1.26.** Пусть  $\forall x \in M \subseteq B$  определен элемент  $Ax \in B$ . Тогда говорят, что на множестве B задан оператор A с областью определения M.

Будем рассматривать уравнение x = Ax.

**Определение 1.27.** *Множество*  $M \subseteq B$  называется ограниченным, если  $\exists C > 0$  такое,  $umo \ \forall x \in M \longmapsto ||x|| \leqslant C.$ 

**Определение 1.28.** Оператор A называется сжатием на M, если:

- 1.  $\forall x \in M \longmapsto Ax \in M$ ;
- 2.  $\exists k \in (0,1): \forall x, y \in M \longmapsto ||Ax Ay|| \le k||x y||.$

**Теорема 1.4** (Принцип сжимающих отображений). Пусть множество  $M \subseteq B$  является ограниченным и замкнутым, а оператор A является сжатием. Тогда решение уравнения x = Ax существует и единственно.

Доказательство. Будем использовать итерационный метод, согласно которому мы выбираем начальное  $x_0$ , а затем строим последовательность  $x_n = Ax_{n-1}$ . Тогда, если  $\exists \lim x_n =$ x и  $\exists$  lim  $Ax_n = Ax$ , то x = Ax.

Пусть  $x_n = S_n = x_0 + (x_1 - x_0) + \ldots + (x_n - x_{n-1})$ . Докажем, что  $||x_{n+1} - x_n|| \leqslant 2Ck^n$  для некоторого C>0, ограничивающего последовательность  $x_n$ . Сделаем это по индукции.

База индукции:  $||x_1 - x_0|| \le ||x_1|| + ||x_0|| \le 2C$ .

Предположим, что  $||x_n - x_{n-1}|| \leq 2Ck^{n-1}$ . Тогда получаем, что  $||x_{n+1} - x_n|| = ||Ax_n - x_n||$  $||Ax_{n-1}|| \le k||x_n - x_{n-1}|| \le 2Ck^n.$ 

И получаем, что  $x_0 + \sum\limits_{j=1}^{\infty} (x_j - x_{j-1}) \leqslant x_0 + \sum\limits_{j=1}^{\infty} 2Ck^{n-1} < \infty.$  А значит  $\exists \lim_{n \to \infty} x_n = x.$  А поскольку M замкнуто, то  $x \in M.$ 

Теперь рассмотрим разность  $||Ax_n - Ax|| \le k||x_n - x|| \xrightarrow[n \to \infty]{} 0$ . Это означает, что  $\exists \lim Ax_n = Ax.$ 

 $\stackrel{\infty}{\mathrm{Y}}$ читывая, что  $x_{n+1}=Ax_n$ , то, перейдя к пределу с обеих частей равенства, мы получаем, что итерационный метод сходится к решению уравнения x = Ax. И таким образом, доказано существование решения. Теперь докажем его единственность.

Пойдем от противного: пусть x и y – два разных решения. Тогда  $||x-y|| = ||Ax-Ay|| \le$  $k\|x-y\|$ . Учитывая, что  $k\in(0;1)$ , то данная ситуация возможна тогда и только тогда, когда ||x-y||=0. Следовательно, x=y, что противоречит тому, что это два разных решения. Итак, теорема доказана.