## Билет 1

#### Уравнение Бернулли

Определение 0.1. Д.у. вида  $y' + a(x) \cdot y = y^r \cdot f(x)$   $^{(1)}$ , где  $a(x), f(x) \in C^1, r \in \mathbb{R}, r \neq 1$  называется уравнением Бернулли.

**Утверждение 0.1.** 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 0.2. Д.у. вида  $y' + a(x) \cdot y^2 + b(x) \cdot y + c(x)$  (2), где  $a(x), b(x) \in C^1_{I(x)}$ ,  $c(x) \in C_{I(x)}$  называется уравнением Риккати.

**Утверждение 0.2.** 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 0.3. Рассмотрим множество преобразований плоскости

 $\bar{x} = \varphi(x,y,\lambda), \bar{y} = \psi(x,y,\lambda)$  (3). В (3) 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 (3) является группой преобразований, если оно содержит любую композицию (3) , 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 (3) - группа, то  $x = \bar{\varphi}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda), \ y = \bar{\psi}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda);$  если в ДУ y' = f(x,y) осуществить переход к новым координатам, то

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

$$\Rightarrow \frac{\psi'_{\bar{x}} + \psi'_{\bar{y}} \cdot \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}}{\varphi'_{\bar{x}} + \varphi'_{\bar{y}} \cdot \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}}} = \tilde{f}(\bar{x}, \bar{y}, \lambda) \Rightarrow \frac{d\bar{y}}{d\bar{x}} = \frac{\tilde{f} \cdot \varphi'_{\bar{x}} - \psi'_{\bar{x}}}{\psi'_{\bar{y}} - \tilde{f} \cdot \varphi'_{\bar{y}}} \tag{4}$$

(4) 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 0.0.1.** Рассматриваем уравнения вида F(x, y, y', y'') = 0 (5)

1. F(x,y'',y') = 0 (6) Замена  $y'(x) = v(x) \Rightarrow y''(x) = v'(x)$  и (6) в этом случае имеет вид  $F(x,v(x),v'(x)) = 0 \xrightarrow{pewaem} V(x) = y(x,c_1)$ . Тогда решение (6) запишется в виде

 $\frac{dy}{dx}=g(x,c_1)\Rightarrow y(x)=c_2+\int g(x,c_1)dx$ . Заметим, что (6) 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 (7):  $\int \frac{dy}{g(y,c_1)} = x + c_2$ . Заметим, что (7) 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. Eсли 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:

$$\begin{cases} x = \lambda \bar{x} \\ y = \lambda^{\alpha} \bar{y} \end{cases}, \quad \partial e \; \lambda > 0$$
 (8)

Такое множество преобразований перепишем в виде:

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

Eсли F в (7) является квазиоднородной, то (7) допускает группу растяжений (8):

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

$$\downarrow \downarrow$$

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

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

**Утверждение 0.4.** Рассмотрим F(x,y,y')=0 , 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

$$\gamma: \begin{cases} x = \varphi(t) \\ y = \psi(t) \end{cases} t \in [t_1, t_2], \ \varphi(t), \psi(t) \in C^1_{[t_1, t_2]}$$
 (10)

Кривая (10), является интегральной кривой (9)  $\Rightarrow$ 

виде:

$$\Rightarrow F\left(\varphi(t), \psi(t), \frac{\psi_t'}{\varphi_t'}\right) = 0 \quad \forall t \in [t_1, t_2]$$
(11)

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

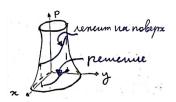
$$\begin{cases} F(x, y, p) = 0 \\ dy = pdx \end{cases}$$
 (12)

**Утверждение 0.5.** *Уравнение* (9) *эквивалентно системе* (12).

Доказательство. Пусть  $\gamma$  - интегр. кривая (9). Положим  $p=\frac{\psi'}{\varphi'}=\frac{dy}{dx}$  - второе уравнение в системе (12) выполнено, а первое выполнено в силу подстановки в (11). Обратно, пусть  $x(t)=\varphi(t),\ y(t)=\psi(t),p$  - решение (11).  $\Rightarrow$  Из второго уравнения системы:  $p=\frac{\psi'_t}{\varphi'_t}\to$  Подставляем в первое уравнение системы и получаем само уравнение (11)

**Утверждение 0.6.** Рассмотрим метод решения (9), который называется методом введения параметра.

Первое ур-ние в системе (12) 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 (12):

$$\frac{\delta\psi}{\delta u}du + \frac{\delta\psi}{\delta v}dv = \chi \cdot \left(\frac{\delta\varphi}{\delta u}du + \frac{\delta\varphi}{\delta v}dv\right) \Rightarrow \left(\frac{\delta\psi}{\delta u} - \chi\frac{\delta\varphi}{\delta v}\right)du = \left(\chi\frac{\delta\varphi}{\delta v} - \frac{\delta\psi}{\delta v}\right)dv \tag{13}$$

Если  $P(u,v) \neq 0 \ \forall (u,v) \in G$ , то из (13) получаем Д.У.:  $\frac{du}{dv} = \frac{Q(u,v)}{P(u,v)}$ 

Его решение u = u(v, c), тогда  $\begin{cases} x = \varphi(u(v, c), v) = x(v, c) & \text{- является параметрическим} \\ y = \psi(u(v, c), v) = y(v, c) & \text{представлением решения (9)} \end{cases}$ 

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 (13)