

Лекция 4. 22.09.2010

Дифференциальные формы

1) Определение

Дифференциальной формой на U называется линейная форма с функциональными коэффициентами
 $\omega = \sum M_i(\bar{x}) dx_i$ ($\bar{x} \in U \subset \mathbb{R}^n$, $\bar{x} = (x_1, \dots, x_n)$, $n=1, 2$)
 $\omega: U \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$, $\omega(\bar{x}, \bar{\xi}) = \sum M_i(\bar{x}) \xi_i$, $\bar{\xi} = (\xi_1, \dots, \xi_n)$

2) Если $F: U \rightarrow \mathbb{R}$, $F \in C^1(U)$, то $dF = \sum \frac{\partial F}{\partial x_i} dx_i$

3) Пусть $g: U \rightarrow V$, $U \subset \mathbb{R}^k$, $V \subset \mathbb{R}^l$, $g \in C^1(U)$, ω - дифференциальная форма на V .

Определение

Форма $g^* \omega$ есть прообраз ω при отображении g
 (т.е. $g^* \omega = \sum_i M_i(\bar{y}) dy_i$, $y_i = g_i(\bar{x})$, если $\omega = \sum_i M_i(\bar{y}) dy_i$)
 $g^* = (g_1^*, \dots, g_l^*)$

Пример:

$g: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$, $g(x_1, x_2) = x_1^3 + x_2^3$, $\omega = dy$
 тогда $g^* \omega = g^* dy = g^* d(x_1^3 + x_2^3) = 3x_1^2 dx_1 + 3x_2^2 dx_2$

4) Свойства g^* .

Определение

Если $F: V \rightarrow \mathbb{R}$, то $g^* F = F \circ g$

а) $g^* dF = d(F \circ g) = d(g^* F)$ (из определения)
 б) $U \xrightarrow{g} V \xrightarrow{h} W$
 $g^*(h^* \omega) \xrightarrow{h \circ g} \omega$
 $g^*(h^* \omega) = (h \circ g)^* \omega$, т.е. $(h \circ g)^* = g^* h^*$

5) Пусть w - дифференциальная форма,
 Тогда $w=0$ - дифференциальное уравнение.
 \tilde{w} - поле направлений

Пусть $w = Mdx + Ndy$, $M^2 + N^2 \neq 0$
 \tilde{w} - поле направлений вектора $(N, -M)$

Рассмотрим $\gamma: I \rightarrow \mathbb{R}^2$

$$\gamma\text{-решение } w=0 \iff \gamma^*w=0$$

Пусть $\gamma(t) = (\gamma_1(t), \gamma_2(t))$,
 $w = M(x, y)dx + N(x, y)dy$.

$$\begin{aligned} \gamma^*w &= M(\gamma(t)) \cdot \dot{\gamma}_1(t) dt + N(\gamma(t)) \cdot \dot{\gamma}_2(t) dt = \\ &= dt (M(\gamma(t)) \dot{\gamma}_1(t) + N(\gamma(t)) \dot{\gamma}_2(t)) \end{aligned}$$

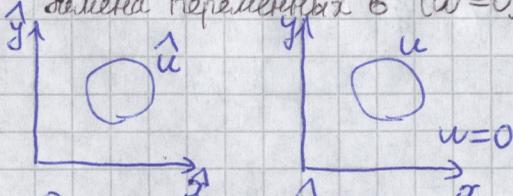
6) Определение

$w=0$ - дифференциальное уравнение в полных дифференциалах
 $\iff w=dF$, где $F \in C^1(U)$

Решение уравнения в полных дифференциалах:

$$\gamma^*dF=0 \iff d(\gamma^*F)=0 \iff F \circ \gamma = \gamma^*F = \text{const} \\ F(\gamma_1(t), \gamma_2(t))$$

7) Замена переменных в ($w=0$).



Рассмотрим $g: \hat{U} \rightarrow U$, $g^{-1}: U \rightarrow \hat{U}$, $g, g^{-1} \in C^1$
 тогда на \hat{U} определено уравнение $g^*w=0$.

Пример:

$$w = x dy, \quad g(\hat{x}, \hat{y}) = (\hat{x}^2 + \hat{y}^2, \hat{x}^2 - \hat{y}^2) \quad g^*w = (\hat{x}^2 + \hat{y}^2) d(\hat{x}^2 - \hat{y}^2)$$

Основное свойство:

$$\begin{aligned} \gamma: I \rightarrow \hat{U} \text{ - решение } g^*w=0 &\iff g \circ \gamma \text{ - решение } w=0 \\ \iff \gamma^*(g^*w) &= 0 \iff (g \circ \gamma)^*w = 0 \end{aligned}$$

Геометрический смысл - строить поле направлений $\vec{f}(x, y)$ надо отыскать преобраз $w=0$, провести касательные.

γ касается $\vec{f}(x, y)$ в точке $(x_0, y_0) \Leftrightarrow g\gamma$ касается \vec{w} в точке $g(x_0, y_0)$.

Симметрии дифференциальных уравнений.

Определение

$g: U \rightarrow V$ - диффеоморфизм $\Leftrightarrow g \in C^1(U), \exists g^{-1}: V \rightarrow U, g^{-1} \in C^1(V)$
// иногда вместо C^1 рассматривают D .

Определение

Пусть $g: U \rightarrow U$ - диффеоморфизм, тогда g - симметрия дифференциального уравнения $w=0 \Leftrightarrow \vec{f}(x, y) = \vec{w}$
В этом смысле говорят, что уравнение $w=0$ инвариантно относительно g .

Примеры:

Автономные уравнения инвариантны относительно всех сдвигов независимой переменной $(t, x) \mapsto (t+s, x) \forall s \in \mathbb{R}$

$\dot{x} = v(x) \quad dx = v(x)dt \approx$ преобраз - $dx = v(x)d(t+s)$
т.к. $v = \text{const}$, то $dt = d(t+s)$.

Если $x = \varphi(t)$ - решение, то $x = \varphi(t+s)$ - решение
 $(\frac{d\varphi(t+s)}{dt} = \dot{\varphi}(t+s) = v(\varphi(t+s)) \Rightarrow \varphi(t+s)$ - решение)

Интересное

Почему это верно при $\dot{x} = v(t, x)$?

Свойство симметрии:

Если g -симметрия ДУ, γ - его решение, то $g^{-1}\gamma$ - решение

Определение

Уравнение называется однородным, если оно инвариантно относительно всех растяжений $(x, y) \mapsto (\lambda x, \lambda y) \forall \lambda > 0$,
 (Решения dy переходят в решения при растяжениях)

Примеры:

а) $\frac{dy}{dx} = F\left(\frac{y}{x}\right) \quad d(\lambda y) = F\left(\frac{\lambda y}{\lambda x}\right) d(\lambda x) \Leftrightarrow dy = F\left(\frac{y}{x}\right) dx$

б) Определение

Функция (на плоскости) называется однородной степени d , если $F(\lambda \vec{x}) = \lambda^d F(\vec{x}) \forall \lambda > 0$.
 Многочлен все мономы которого степени d , ^{однородной} степени d
 $x^2y + y^3 + x^3$ - однородный степени 3.
 Если M, N однородны степени d , то $Mdx + Ndy = 0$ однородно степени $d+1$.

Определение

Уравнение называется квазиоднородным с весами $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$, если оно инвариантно относительно квазиоднородных растяжений с весами $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ т.е. $(x, y) \mapsto (\lambda^\alpha x, \lambda^\beta y), \lambda > 0$.
 Квазиоднородные функции степени d с весами α, β - $F(\lambda^\alpha x, \lambda^\beta y) = \lambda^d F(x, y) \forall \lambda > 0$

Пример:

$\alpha = 2, \beta = 1, d = 3 \quad xy + y^3$

Теорема

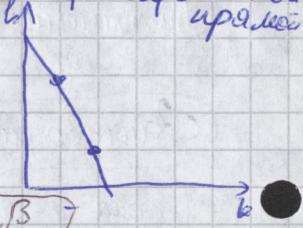
Многочлен от x, y является квазиоднородной функцией степени d с весами α, β , когда все его мономы $x^k y^l$ удовлетворяют равенству $\alpha k + \beta l = d$.

Диаграмма Ньютона

Каждый моном $x^k y^l$ (с ненулевыми коэффициентами) обозначается точкой (k, l) . Тогда теорема удовлетворяют многочлены, все мономы которого лежат на фиксированной прямой

Пример (квазиоднородного уравнения)

$y' = F(x, y)$, F - квазиоднородная функция с весами α, β степени $\beta - \alpha$.
 $(dy = F(x, y) dx, \lambda^\beta dy = \lambda^d F(x, y) \cdot \lambda^\alpha dx)$
 $d = \beta - \alpha \Rightarrow \lambda$ сокращается



Квазиоднородные формы степени d с весами α, β
 $g(x, y) = (\lambda^\alpha x, \lambda^\beta y), \quad g^*w = \lambda^d w$

Пример: $x^k y^l dx - d = \alpha k + \beta l + \alpha$
 $x^k y^l dy - d = \alpha k + \beta l + \beta$

Тезис: Квазиоднородные формы задают квазиоднородные уравнения.