Потенциальные векторные поля

Определение. Интеграл векторного поля V не зависит от пути в области O:

 $\forall A,B\in O\ \ \forall \gamma_1,\gamma_2$ — кусочно-гладкие из A в B:

$$\int_{\gamma_1} \sum v_i dx_i = \int_{\gamma_2} \sum v_i dx_i$$

Теорема 0.1 (характеризация потенциальных векторных полей в терминах интегралов). V — векторное поле в области O. Тогда эквивалентны следующие:

- 1. V потенциально
- 2. $\int_{\gamma} \sum v_i dx_i$ не зависит от пути в O
- 3. $\forall \gamma -$ кусочно-гладкий, замкнутый в $O\int_{\gamma} \sum v_i dx_i = 0$

Доказательство.

1⇒2 Обобщенная формула Ньютона-Лейбница

$$2\Rightarrow 3\ \gamma$$
 — петля: $[a,b] o O$. $\gamma(a) = \gamma(b) = A$

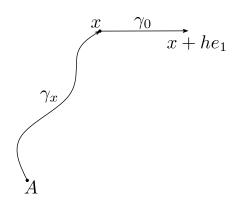
Рассмотрим постоянный путь $\tilde{\gamma}:[a,b]\to 0, t\mapsto A$. По свойству 2: $\int_{\gamma}=\int_{\tilde{\gamma}}\langle V,\gamma'\rangle dt=0$

- $3{\Rightarrow}2~\gamma_1,\gamma_2$ пути с общим началом и концом. Тогда $\gamma:=\gamma_2^-\gamma_1$ петля. γ кусочно гладкий $\Rightarrow\int_{\gamma}=0$
- $2\Rightarrow 1$ Фиксируем $A \in O$.

 $\forall x\in O$ выберем кусочно-гладкий путь γ_x из A в x. Проверим, что $f(x):=\int_{\gamma_x}\sum v_idx_i$ — потенциал.

Достаточно проверить, что $\dfrac{\partial f}{\partial x_1} = V_1$ в O.

Фиксируем $x \in O$. $\gamma_0(t) = x + the_1, t \in [0,1], \gamma_0'(t) = (h,0\dots 0) = he_1$



$$f(x + he_1) - f(x) = \int_{\gamma_{x+he_1}} - \int_{\gamma_x}$$

$$= \int_{\gamma_0 \gamma_x} - \int_{\gamma_x}$$

$$= \int_{\gamma_0} = \int_0^1 V_1(\gamma_0(t))hdt$$

$$= ???$$

Локально-потенциальные векторные поля

Лемма 1. V — гладкое, потенциальное в O

Тогда

$$\forall x \in O \ \forall k, j \ \frac{\partial V_k}{\partial x_j}(x) = \frac{\partial V_j}{\partial x_k}(x) \tag{1}$$

Доказательство. Непрерывные производные не изменяются при порядке дифференцирования:

$$\frac{\partial V_k}{\partial x_j}(x) = \frac{\partial^2 f}{\partial x_k \partial x_j}(x) = \frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_k}(x) = \frac{\partial V_j}{\partial x_k}(x)$$

Упражнение. Даны 4 векторных поля в \mathbb{R}^2 : (x,y),(x,-y),(y,x),(-y,x). Вычеркните лишнее.

Теорема 0.2 (лемма Пуанкаре).

- $O \subset \mathbb{R}^m$ выпуклая область
- $V:O \to \mathbb{R}^m$ векторное поле
- V удовлетворяет 1, в т.ч. V гладкое.

Тогда V — потенциальное.

Доказательство. Фиксируем $A \in O$

$$\forall x \in O \ \gamma_x(t) := A + t(x - A), t \in [0, 1]$$
$$\gamma'_x(t) = x - A$$

$$f(x) := \int_{\gamma_x} \sum v_i dx_i = \int_0^1 \sum_{k=1}^m V_k (A + t(x - A))(x_k - A_k) dt$$

Проверим, что f — потенциал.

$$\frac{\partial f}{\partial x_{j}}(x) = \text{правило Лейбница}$$

$$= \int_{0}^{1} V_{j}(A + t(x - A)) + \sum_{k=1}^{m} \frac{\partial V_{k}}{\partial x_{j}}(\dots)t(x_{k} - A_{k})dt$$

$$= \int_{0}^{1} V_{j}(A + t(x - A)) + \sum_{k=1}^{m} \frac{\partial V_{j}}{\partial x_{k}}(\dots)t(x_{k} - A_{k})dt$$

$$= \int_{0}^{1} (tV_{j}(A + t(x - A)))'_{t}dt$$

$$= tV_{j}(A + t(x - A))\Big|_{t=0}^{t=1}$$

$$= V_{j}(x)$$
(2)

2: по 1. □

Примечание. Это же доказательство проходит для "звёздных" областей.

Определение. V — локально потенциальное векторное поле в O, если $\forall x \in O \ \exists U(x): V$ — потенциально в U(x)

Следствие (лемма Пуанкаре).

- $O \subset \mathbb{R}^m$ любая область
- $V \in C^{1}(O)$
- V удовлетворяет 1.

Тогда V — локально потенциально.

Равномерная сходимость функциональных рядов (продолжение)

Теорема 3' (о дифференцировании ряда по параметру).

- $u_n \in C^1\langle a, b \rangle$
- $\sum u_n(x) = S(x)$ (поточечная сходимость)
- $\sum u_n'(x) = \varphi(x)$ (равномерная сходимость)

Тогда:

1.
$$S(x) \in C^1\langle a, b \rangle$$

2.
$$S' = \varphi$$
 на $\langle a, b \rangle$

To есть
$$(\sum u_n(x))' = \sum u_n'(x)$$

Доказательство. Следует из теоремы 3.

$$S_n o S$$
 поточечно, $S_n'
ightrightarrows arphi$

Пример. Формула Вейерштрасса:

$$\frac{1}{\Gamma(x)} = xe^{\gamma x} \prod_{k=1}^{\infty} \left(1 + \frac{x}{k}\right) e^{-\frac{x}{k}}, x > 0$$

 γ — постоянная Эйлера.

$$-\ln\Gamma(x) = \ln x + \gamma x + \sum_{k=1}^{\infty} \underbrace{\left(\ln\left(1 + \frac{x}{k}\right) - \frac{x}{k}\right)}_{u_k(x)}$$

Зафиксируем x_0 .

$$u'_k(x) = \frac{1}{1 + \frac{x}{k}} \frac{1}{k} - \frac{1}{k} = \frac{1}{x+k} - \frac{1}{k} = \frac{-x}{(x+k)k}$$

Пусть $M>x_0$. Тогда

$$\left| \frac{-x}{(x+k)k} \right| \le \frac{M}{k^2}$$

 $при x \in (0, M).$

Тогда $\sum \frac{-x}{(x+k)k}$ равномерно сходится на (0,M), значит $\ln \Gamma(x) \in C^1(0,M)$, $\frac{-x}{(x+k)k}$ — непр. $\Rightarrow \sum \frac{-x}{(x+k)k}$ — непр. $\Rightarrow \ln \Gamma(x) \in C^1(0,+\infty) \Rightarrow \Gamma(x) \in C^1(0,+\infty)$

 Π римечание. Фактически, теорема 3' устанавливает, что $\sum u_n'(x)$ — непр.

Примечание.

$$-\frac{\Gamma'(x)}{\Gamma(x)} = \frac{1}{x} + \gamma - \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{x}{(x+k)k}$$
$$\Gamma'(x) = -\Gamma(x) \left(\frac{1}{x} + \gamma - \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{x}{(x+k)k} \right)$$

Изучив равномерную сходимость $\left(\frac{x}{(x+k)k}\right)'$, получаем, что $\Gamma\in C^2(0,+\infty)$ и т.д. \Rightarrow $\Gamma\in C^\infty(0,+\infty)$

Теорема 4' (о почленном предельном переходе в суммах).

- $u_n: E \subset X \to \mathbb{R}$
- X метрическое пространство
- x_0 предельная точка E
- $\forall n \exists$ конечный $\lim_{x \to x_0} u_n(x) = a_n$
- $\sum u_n(x)$ равномерно сходится на E.

Тогда:

1.
$$\sum a_n - \text{сходится}$$

2.
$$\sum a_n = \lim_{x \to x_0} \sum_{n=1}^{+\infty} u_n(x)$$

$$\lim_{x \to x_0} \sum_{n=0}^{+\infty} u_n(x) = \sum_{n=0}^{+\infty} \lim_{x \to x_0} u_n(x)$$

Доказательство.

1. $? \sum a_n - \operatorname{cxoдитcs}$

$$S_n(x) = \sum_{k=0}^n u_k(x), S_n^a = \sum_{k=1}^n a_k$$

Проверим, что S_n^a — фундаментальная:

$$|S_{n+p}^a - S_n^a| \le |S_{n+p}^a - S_{n+p}(x)| + |S_{n+p}(x) - S_n(x)| + |S_n(x) - S_n^a|$$
(3)

Из равномерной сходимости $\sum u_n(x)$

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \ \forall n > N \ \forall p \in \mathbb{N} \ \forall x \in E \ |S_{n+p} - S_n(x)| < \frac{\varepsilon}{3}$$

(Это критерий Больцано-Коши для равномерной сходимости)

Зададим ε по N, выберем n,n+p и возьмём x близко к $x_0:|S_{n+p}^a-S_{n+p}(x)|<\frac{\varepsilon}{3}$ $|S_n^a-S_n(x)|<\frac{\varepsilon}{3}$

Тогда выполнено 3, т.е. $|S_{n+p}-S_n^a|<rac{arepsilon}{3}+rac{arepsilon}{3}+rac{arepsilon}{3}+rac{arepsilon}{3}<arepsilon$

$$2. \sum a_n \stackrel{?}{=} \lim_{x \to x_0} \sum u_n(x)$$

Сведём к теореме Стокса-Зайдля.

$$\tilde{u}_n(x) = \begin{cases} u_n(x), & x \in E \setminus \{x_0\} \\ a_n, & x = x_0 \end{cases}$$
— задано на $U \cup \{x_0\}$, непрерывно в x_0 .

 $\sum \tilde{u}_n(x)$ — равномерно сходится на $E \cup \{x_0\} \Rightarrow$ сумма ряда непрерывна в x_0 .

$$\lim_{x \to x_0} \sum u_n(x) = \lim_{x \to x_0} \sum \tilde{u}_n(x) = \sum \tilde{u}_n(x_0) = \sum a_n$$

$$\sup_{x} \left| \sum_{k=n}^{+\infty} \tilde{u}_k(x) \right| \le \sup_{x \in E \setminus \{x_0\}} \left| \sum_{k=n}^{+\infty} u_k(x) \right| + \left| \sum_{k=n}^{+\infty} a_k \right|$$

Примечание. Теорема 4' верна для случая $u_n:E\subset X\to Y$, где Y — полное нормированное пространство.

Теорема 4 (о перестановке двух предельных переходов).

- $f_n: E \subset X \to \mathbb{R}$
- x_0 предельная точка E

•
$$f_n \xrightarrow[n \to +\infty]{E} S(x)$$

•
$$f_n(x) \xrightarrow[x \to x_0]{} A_n$$

Тогда:

1.
$$\exists \lim_{n \to +\infty} A_n = A \in \mathbb{R}$$

2.
$$S(x) \xrightarrow[x \to x_0]{} A$$

То есть пунктирное преобразование верно:

$$\begin{array}{c}
f_n & \longrightarrow \\
x \to x_0 \downarrow & \downarrow \\
f'_n & \xrightarrow[n \to +\infty]{} \varphi
\end{array}$$

Доказательство. $u_1 = f_1, \dots u_k = f_k - f_{k-1} \dots$

$$a_1 = A_1, \dots a_k = A_k - A_{k-1}$$

Тогда
$$f_n = u_1 + u_2 + \ldots + u_n$$
, $A_n = a_1 + a_2 + \ldots + a_n$

В эти обозначениях $\sum u_k(x)$ равномерно сходится к сумме S(x).

$$u_k(x) \xrightarrow[x \to x_0]{} a_k$$

Тогда по т. 4' $\sum_{k=1}^n a_k = A_n$ имеет конечный предел при $n \to +\infty$.

$$\lim_{x \to x_0} \sum u_k(x) = \lim_{x \to x_0} S(x) = \sum a_k = A$$

Примечание. Здесь можно было бы вместо n рассматривать "непрерывный параметр" t. $f_n(x)\leftrightarrow \ref{f_n}$?

M3137y2019 2.11.2020