## Функциональные последовательности и ряды

 $\Pi$ ример.  $\sum x^n, x \in (0,1)$  — нет равномерной сходимости

$$\exists arepsilon = 0.1 \ \forall N \ \exists n > N -$$
 подходит любое  $> 100 \ \exists p = 1 \ \exists x = 1 - \frac{1}{n+1} : |u_{n+1}(x)| \geq arepsilon$ , т.е.  $\left(1 - \frac{1}{n+1}\right)^{n+1} pprox \frac{1}{e} > \frac{1}{10}$ 

Теорема 1 (признак Вейерштрасса).

- $\sum u_n(x)$
- $x \in X$

Пусть  $\exists c_n$  — вещественная:

- $|u_n(x)| \le c_n$  при  $x \in E$
- $\sum c_n \text{сходится}$

Тогда  $\sum u_n(x)$  равномерно сходится на E

Доказательство.  $|u_{n+1}(x) + \ldots + u_{n+p}(x)| \le c_{n+1} + \ldots + c_{n+p}$  — тривиально

 $\sum c_n - \mathsf{cx.} \Rightarrow c_n$  удовлетворяет критерию Больцано-Коши :

$$\forall \varepsilon > 0 \ \exists N \ \forall n > N \ \forall p \in \mathbb{N} \ \forall x \in E \ c_{n+1} + \dots c_{n+p} < \varepsilon$$

Тогда  $\sum u_n(x)$  удовлетворяет критерию Больцано-Коши равномерной сходимости.  $\ \Box$ 

Пример.  $\sum_{n=1}^{+\infty} \frac{x}{1+n^2x^2}, x \in \mathbb{R}$ . Попытаемся применить признак.

 $c_n:=\sup_{x\in\mathbb{R}}\left|\frac{x}{1+n^2x^2}\right|$  — это минимальное возможное  $c_n$ , если для него не сработает признак, до ни для какого  $c_n$  не сработает.

sup достигается в точке  $x_0=\frac{1}{n}$ , sup  $=\frac{1}{2n}$ .  $\sum \frac{1}{2n}$  расходится  $\Rightarrow$  признак не сработал.

Построим отрицание критерия Больцано-Коши:

$$\exists \varepsilon = \frac{1}{6} \ \forall N \ \exists n > N \ p = n \in \mathbb{N} \ \exists x = \frac{1}{n} \ |u_{n+1}(x) + u_{2n}(x)| = \frac{\frac{1}{n}}{1 + (n+1)^2 \frac{1}{n^2}} + \dots + \frac{\frac{1}{n}}{1 + (2n)^2 \frac{1}{n^2}} \ge$$

$$\geq n \frac{\frac{1}{n}}{1 + (2n)^2 \frac{1}{n^2}} = \frac{1}{5} > \frac{1}{6} = \varepsilon$$

Пример. 
$$\sum \frac{x}{1+x^2n^2}, x \in \left(\frac{1}{2020}, 2020\right)$$

$$c_n := \sup \frac{x}{1 + x^2 n^2} \le \frac{2020}{1 + \frac{1}{2020^2} n^2} \underset{n \to +\infty}{\sim} \frac{C}{n^2}$$

 $\sum c_n$  сходится  $\Rightarrow$  есть равномерная сходимость.

# Приложения равномерной сходимости для рядов

Теорема 1' (Стокса-Зайдля для рядов).

- $u_n: X \to Y$
- X метрическое пространство
- Y нормированное пространство
- $x_0 \in X$
- $u_n$  непрерывно в  $x_0$
- $\sum u_n(x)$  равномерно сходится на X
- $S(x) := \sum u_n(x)$

Тогда S(x) непрерывно в  $x_0$ .

Доказательство. По теореме 1  $S_n(x) \rightrightarrows S(x), S_n(x)$  — непр. в  $x_0 \stackrel{{\scriptscriptstyle {\rm T}},\, {\scriptscriptstyle {\rm I}}}{\Longrightarrow} S(x)$  непр. в  $x_0$ 

Примечание. Достаточно равномерной сходимости  $u_n(x)$  на некоторой окрестности  $x_0$  Примечание.  $u_n \in C(x), \sum u_n$  — равномерно сходится на  $X \Rightarrow S(x) \in C(x)$ 

Теорема 2'. О почленном интегрировании ряда

- $u_n:[a,b]\to\mathbb{R}$
- $u_n$  непр. на [a,b]
- $\sum_{n=0}^{+\infty} u_n(x)$  равномерно сходится на [a,b]
- $S(x) = \sum u_n(x)$

Тогда  $\int_a^b S(x)dx = \sum_{n=0}^{+\infty} \int_a^b u_n(x)dx$ 

Можно интегрировать, т.к. S(x) — непр. на [a,b] по теореме 1'

Доказательство. По теореме 2

$$S_n \stackrel{[a,b]}{\Longrightarrow} S$$

M3137y2019

По теореме 2:

$$\int_{a}^{b} S_{n}(x)dx \to \int_{a}^{b} S(x)dx$$

$$\int_a^b S_n(x)dx = \int_a^b \sum_{k=0}^n u_k(x)dx = \sum_{k=0}^n \int_a^b u_k(x)dx \xrightarrow{n \to +\infty} \sum_{k=0}^{+\infty} \int_a^b u_k(x)dx$$

*Пример.*  $\sum\limits_{n=0}^{+\infty} (-1)^n x^n$  — равномерно сходится при  $|x| \leq q < 1$  по Вейерштрассу:  $|(-1)^n x^n| \leq q^n, \sum q^n$  сходится.

Проинтегрируем от 0 до t ( $|t| \le q$ )

$$\sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n x^n = \frac{1}{1+x}$$

$$\ln(1+t) = \sum_{n=0}^{+\infty} (-1)^n \frac{t^{n+1}}{n+1} = \sum_{k=1}^{+\infty} (-1)^{k+1} \frac{t^k}{k}$$

Это верно при  $t \in [-q,q] \ \, \forall q: 0 < q < 1,$  т.е. верно при  $t \in (-1,1)$ 

При  $t=-1\sum -\frac{1}{k}$  расходится

При  $t \to 1$  ряд  $\sum (-1)^{k+1} \frac{t^k}{k}$  равномерно сходится (\*) на [0,1], слагаемые непрерывны в  $t_0 = 1 \xrightarrow{\frac{\mathrm{r.1}}{k}}$  сумма ряда непрерывна в точке  $t_0 = 1 \Rightarrow \ln 2 = \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{k}$ .

(\*): равномерная сходимость есть по секретному приложению к признаку Лейбница:

$$orall t$$
  $\frac{t^k}{k}$  — монотонно убывает по  $k \Rightarrow \left| \sum_{k=N}^{+\infty} (-1)^{k+1} \frac{t^k}{k} \right| \leq \left| \frac{t^N}{N} \right| \leq \underbrace{\frac{1}{N}}_{\text{не зависит}}_{\text{от } t} \to 0$ , это и есть равномерная сходимость ряда.

# Криволинейный интеграл

# Интеграл векторного поля по кусочно-гладкому пути

Определение.

• Путь — непрерывное отображение  $\gamma:[a,b]\to\mathbb{R}^m$ 

- $\gamma(a)$  начало пути
- $\gamma(b)$  конец пути
- $\gamma[a,b]$  носитель пути
- Если  $\gamma(a) = \gamma(b)$ , путь называется замкнутым или петлёй.
- Если  $\gamma$  гладкое или кусочно-гладкое, то  $\gamma'(t)$  вектор скорости
- Кусочно-гладкое отображение отображение, имеющее не более, чем счётное число точек разрыва, все точки разрыва І рода и  $\gamma\Big|_{[t_{k-1},t_k]}$  гладкое  $\forall k$ , где  $t_k$  точка разрыва.
- $\gamma(t)=(\gamma_1(t)\dots\gamma_m(t))$ , to  $\gamma'=(\gamma_1'\dots\gamma_m')$
- Длина гладкого пути это  $l(\gamma) = \int_a^b |\gamma'(t)| dt$

Определение. Векторное поле — непрерывное отображение  $V:E\subset\mathbb{R}^m\to\mathbb{R}^m$   $\forall x\in E\ \ V(x)\in\mathbb{R}^m$  — вектор, "приложенный к точке x".

Определение. Интеграл векторного поля по кусочно-гладкому пути

$$I(V,\gamma) = \int_{a}^{b} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt$$

$$= \int_{a}^{b} \sum_{i=1}^{m} V_{i}(\gamma(t)) \cdot \gamma'_{i}(t) dt$$

$$= \int_{a}^{b} V_{1} d\gamma_{1} + \dots + V_{m} d\gamma_{m}$$

$$(1)$$

Также используется обозначение  $I(V,\gamma)=\int_{\gamma}V_1d\gamma_1+\cdots+V_md\gamma_m$ 

Пусть V — поле силы. Запишем интегральную сумму для интеграла векторного поля:

$$\int_{a}^{b} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle = \sum_{k=1}^{n} \langle V(\gamma(\xi_{k})), \gamma'(\xi_{k}) \rangle (t_{k} - t_{k-1})$$
работа силы
$$= \sum_{k=1}^{n} \underbrace{\left\langle V(\gamma(\xi_{k})), \frac{\gamma'(\xi_{k})}{|\gamma'(\xi_{k})|} \right\rangle}_{\text{проекция силы на касательную к направлению}} \underbrace{|\gamma'(\xi_{k})| (t_{k} - t_{k-1})}_{\approx \text{пройденный путь касательную к направлению}}$$

### Свойства:

1. Линейность интеграла по полю.

$$\forall \alpha, \beta \in \mathbb{R} \ \forall U, V$$
 — векторные поля  $I(\alpha U + \beta V, \gamma) = \alpha I(U, \gamma) + \beta I(V, \gamma)$ 

Доказательство. Очевидно из формулы 1 в определении.

## 2. Аддитивность при дроблении пути

• 
$$\gamma:[a,b]\to\mathbb{R}^m$$

• 
$$c \in (a, b)$$

• 
$$\gamma^1 = \gamma \Big|_{[a,c]}$$

• 
$$\gamma^2 = \gamma \Big|_{[c,b]}$$

Тогда 
$$I(V,\gamma) = I(V,\gamma^1) + I(V,\gamma^2)$$

Доказательство. Очевидно из линейности интеграла в 1.

### 3. Замена параметра

• 
$$\varphi:[p,q] \to [a,b]$$

• 
$$\varphi \in C^1$$

• 
$$\varphi(p) = a$$

• 
$$\varphi(q) = b$$

• 
$$\gamma: [a,b] \to \mathbb{R}^m$$

• 
$$\tilde{\gamma} = \gamma \circ \varphi$$

Тогда 
$$I(V,\gamma)=I(V,\tilde{\gamma})$$

Доказательство. Это замена переменной в интеграле.

$$\begin{split} I(V,\tilde{\gamma}) &= \int_{p}^{q} \langle V(\gamma(\varphi(s))), \tilde{\gamma}'(s) \rangle ds \\ &= \int_{p}^{q} \langle V(\gamma(\varphi(s))), \tilde{\gamma}'(\varphi(s)) \rangle \varphi'(s) ds \\ t &:= \varphi(s) \\ &= \int_{a}^{b} \langle V(\gamma(t)), \tilde{\gamma}'(t) \rangle dt \\ &= I(V,\gamma) \end{split}$$

 $\mbox{$\Pi$pume}$  чание.  $\varphi:[a,b]\to \mathbb{R}^m$ — параметризация гладкого одномерного простого многообразия

M3137y2019 26.10.2020

 $ilde{arphi}:[p,q] o\mathbb{R}^m$  — то же самое

По теореме о двух параметризациях:  $\exists$  диффеоморфизм  $\varphi:[p,q] \to [a,b]$   $\tilde{\gamma}=\gamma\circ\varphi$ 

#### 4. Объединение носителей

- $\gamma^1:[a,b]\to\mathbb{R}^m$
- $\gamma^2: [c,d] \to \mathbb{R}^m$
- $\gamma^1(b) = \gamma^2(c)$

Зададим путь 
$$\gamma=\gamma^2\gamma^1:[a,b+d-c]\to\mathbb{R}^m,t\mapsto \begin{cases} \gamma^1(t), & t\in[a,b]\\ \gamma^2(t+c-b), & t\in[b+d-c] \end{cases}$$

В точке b возможен излом, т.е. нет  $\gamma'(b)$ , но есть левосторонняя и правосторонняя производные.

Если  $\gamma^1, \gamma^2$  — кусочно-гладкие, то  $\gamma$  — кусочно-гладкое.

Тогда 
$$I(V, \gamma^2 \gamma^1) = I(V, \gamma^1) + I(V, \gamma^2)$$

Доказательство.

$$I(V,\gamma) = \int_{a}^{b+d-c} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt$$

$$= \int_{a}^{b} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt + \int_{b}^{b+d-c} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt$$

$$\tau := t - b + c$$

$$= \int_{a}^{b} \langle V(\gamma^{1}(t)), \gamma^{1\prime}(t) \rangle dt + \int_{c}^{d} \langle V(\gamma^{2}(\tau)), \gamma^{2\prime}(\tau) \rangle d\tau$$

$$= I(V, \gamma^{1}) + I(V, \gamma^{2})$$

#### 5. Противоположный путь

 $\gamma^-:[a,b]\to\mathbb{R}^m,t\mapsto=\gamma(a+b-t)$ , т.е. мы идём от b к a, а не наоборот.

Тогда 
$$I(V,\gamma) = -I(V,\gamma^-)$$

Доказательство.

$$\begin{split} I(V,\gamma^-) &= \int_a^b \langle V(\gamma(a+b-\tau)), -\gamma'(a+b-\tau) \rangle d\tau \\ t &:= a+b-\tau \\ &= \int_b^a \langle V(\gamma(t)), -\gamma'(t) \rangle (-dt) \end{split}$$

M3137y2019 26.10.2020

$$=-I(V,\gamma)$$

6. Оценка интеграла векторного поля пути

$$|I(V,\gamma)| \le \max_{x \in L} |V(x)| \cdot l(\gamma)$$

, где  $L = \gamma[a, b]$  — носитель пути.

Доказательство.

$$\begin{split} \left| \int_{a}^{b} \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle dt \right| &\leq \int_{a}^{b} \left| \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle \right| dt \\ &\leq \int_{a}^{b} \left| V(\gamma(t)) \right| \left| \gamma'(t) \right| dt \\ &\leq \sup_{x \in L} \left| V(x) \right| \int_{a}^{b} \left| \gamma'(t) \right| dt \\ &\leq \max_{x \in L} \left| V(x) \right| \int_{a}^{b} \left| \gamma'(t) \right| dt \\ &\leq \max_{x \in L} \left| V(x) \right| l(\gamma) dt \end{split} \tag{3}$$

2: Неравенство Коши-Буняковского

$$3: V$$
 — непр.,  $L$  — компакт  $\Rightarrow$  sup достигается

### Потенциальные векторные поля

Определение.  $V: \underbrace{O}_{\text{область}} \subset \mathbb{R}^m \to \mathbb{R}^m$  — векторное поле потенциально, если оно имеет потенциал:

$$\exists f \in C^1(O), \nabla f = V$$

 Загадка. V- потенциально с потенциалом  $f_1, f_2-$  тоже потенциал. Тогда  $f_1-f_2=$  const. **Теорема 2** (обобщенная формула Ньютона-Лейбница).

- $V: O \subset \mathbb{R}^m \to \mathbb{R}^m$
- V потенциально
- f потенциал V
- $\gamma[a,b] \to O$

M3137y2019 26.10.2020

• 
$$\gamma(a) = A$$

• 
$$\gamma(b) = B$$

Тогда

$$\int_{\gamma} \sum v_k dx_k = f(B) - f(A)$$

Доказательство. Рассмотрим случаи:

1.  $\gamma$  — гладкий

$$\Phi(t) = f(\gamma(t))$$

$$\Phi' = \frac{\partial f}{\partial x_1}(\gamma(t))\gamma_1'(t) + \dots + \frac{\partial f}{\partial x_m}(\gamma(t))\gamma_m'(t)$$
$$= \langle \nabla f(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle$$
$$= \langle V(\gamma(t)), \gamma'(t) \rangle$$

$$\int_{\gamma} \sum v_k dx_k = \int_a^b \Phi'(t)dt$$
$$= \Phi(b) - \Phi(a)$$
$$= f(B) - f(A)$$

2.  $\gamma$  — кусочно-гладкий

 $\exists$  дробление:  $a = t_0 < t_1 < \ldots < t_n = b : \gamma \Big|_{[t_{k-1},t_k]}$  — гладкое

$$\int_{\gamma} \sum v_k dx_k = \sum_{k=1}^n \int_{t_{k-1}}^{t_k} \langle V(\gamma(t)), \varphi'(t) \rangle dt$$

$$= \sum_{k=1}^n f(\gamma(t_k)) - f(\gamma(t_{k-1}))$$

$$= f(\gamma(t_n)) - f(\gamma(t_0))$$

$$= f(B) - f(A)$$
(4)

4: по пункту 1.