Лекция от 30 марта

 $-\Delta u = f$ – уравнение Пуассона

 $u = \frac{1}{4\pi} \frac{1}{|x|}, |x|$ — расстояние до заряда (Это кулоновский потенциал первичного заряда, сосред. в начала координат)

Должно быть:
$$\Delta u = \begin{cases} 0 &, \text{ если } x \neq 0 \\ +\infty &, \text{ если } x = 0 \end{cases}$$

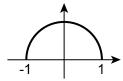
1. Основные функции ($\Omega \subset \mathbb{R}^n$)

 $D(\Omega) = C_0^\infty(\Omega)$ и имеющие компактный носитель в Ω

$$u: \Omega \to \mathbb{R}$$
 supp $u = \overline{\{x \in \Omega : u(x) \neq 0\}}$

 $\operatorname{supp} u \subseteq \Omega$

Пример: $1 - x^2$ на [-1; 1]. У неё не компактный носитель.



$$u_k \in D(\Omega)$$

$$u_k \xrightarrow{D(\Omega)} u \in D(\Omega)$$
, если:

- (a) supp $u_k \subset K \subseteq \Omega$
- (b) $u_k \rightrightarrows u$

Мультииндекс $(\alpha_1, \dots \alpha_n) = \alpha \ (\mathbb{N} \ \text{и} \ 0)$

$$\begin{aligned} |\alpha| &= \sum \alpha_i \\ \mathbf{D}^{\alpha} u &= \frac{\partial^{|\alpha|} u}{\partial x_1^{\alpha_1} \cdot \dots \cdot \partial x_n^{\alpha_n}} \\ &\underbrace{\mathbf{\Pi}_{\mathbf{D}\mathbf{I}\mathbf{M}\mathbf{E}\mathbf{P}}}. \ \mathbf{D}^{(1,0,1)} u &= \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} \end{aligned}$$

Пример.
$$D^{(1,0,1)}u = \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z}$$

$$D^{\alpha}u_k \Rightarrow D^{\alpha}u$$

2. Обобщённые функции

 $v \in D'(\Omega)$ — линейные и непрерывные функционалы на пространстве функций.

Обозначим v(u):

(a)
$$v(\lambda_1 u_1 + \lambda_2 u_2) = \lambda_1 v(u_1) + \lambda_2 v(u_2)$$

(b) если
$$u_k \xrightarrow{D(\Omega)} u$$
, то $v(u_k) \to v(u)$

Примеры.

(a)
$$v \in L^1_{loc}(\Omega) \leadsto \varphi_v(u) = \int_{\Omega} u(x)v(x) dx$$

$$v(u) = \int_{\Omega} u(x)v(x) dx$$

(b)
$$\varphi_{\mu}(v) = \int_{\Omega} v(x) d\mu(x)$$

Линейность: очевидна.

Непрерывность:

$$u_k \xrightarrow{D(\Omega)} u$$

$$\varphi_{\mu}(u_k) = \int_{\Omega} u_k(x) d\mu(x) = \int_{\Omega} u(x) d\mu(x)$$

(c)
$$u : \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}$$
 $(\Omega = \mathbb{R}^n)$
 $\delta(u) = u(0)$

(d)
$$\delta'(0) = -u'(0)$$
 $\Omega = \mathbb{R}$

Упр. Доказать, что это линейный непрерывный функционал.

<u>Упр.</u> Доказать, что он не порождается никакой линейной интегр. функцией. (доказательство как для δ -функции с использованием основной

леммы вариационного исчисления)

3. $D'(\Omega)$ (линейное пространство), $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ – открытое

$$\underbrace{\text{Def}:} \alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n) \quad V \in D'(\Omega)$$

$$(D^{\alpha}v)(u) = (-1)^{|\alpha|}v(D^{\alpha}u) \quad \forall u \in D(\Omega)$$

Назовём это производной обобщённой. (это функционал, то есть обощенная функция)

Пример.

Пусть $V \in C^{\infty}(\Omega)$ (в частности, это значит, что $V \in L^1_{loc}(\Omega)$). Тогда, $D^{\alpha}V$ в классическом смысле является и обобщенной производной.

Далее не будем писать $\varphi_v(u)$, а сразу v(u). Формально это неверно, но так все пишут.

$$(\mathrm{D}^{\alpha}v)(u) = (-1)^{|\alpha|}v(\mathrm{D}^{\alpha}u) = (-1)^{|\alpha|}\int\limits_{\Omega} (\mathrm{D}^{\alpha}u)(x)v(x)\,dx \, \oplus$$



она = 0 в окрестности границы

$$\bigoplus (-1)^{2|\alpha|} \int_{\Omega} u(x)(\mathrm{D}^{\alpha}v)(x)\,dx.$$
 ($\mathrm{D}^{\alpha}v)(x)$ – это уже настоящая производная.

 $\underline{\text{Отличия}}$: $(\mathbf{D}^{\alpha}v)(x)$ – производная в каждой точке.

 $(\mathbf{D}^{\alpha} v)(u)$ — линейный оператор на пространстве обобщённых функций. Его действие на дифференциируемых функциях сводится к обычному диффиренциированию.

Утв. Обобщённая производная дифф. функции есть классическая производная.

$$1. \ u(x) = 1 + x^2$$
$$u'(x) = 2x$$

2. А если функция не дифференциируема?

$$\Omega = \mathbb{R}$$

$$u(x) = \begin{cases} 1 & , x > 0 \\ 0 & , x \le 0 \end{cases}$$

$$u(x) \wedge x \leq 0$$

Найдём по определению $V \in D(\mathbb{R})$

$$u'(v) = -u(v') = -\int_{-\infty}^{+\infty} u(x)v'(x) dx = -\int_{0}^{+\infty} v'(x) dx = -v(x) \Big|_{0}^{+\infty} = 0$$

$$= 0 + v(0) = \delta(v)$$
(т.к. осн. ф-я и компі. носит.)

$$u' = \delta$$

3.
$$\Omega = \mathbb{R}$$

$$\delta'(u) = -\delta(u') = -u'(0) \quad \forall u \in D(\mathbb{R})$$

 ∀ обобщённую функцию можно обобщённо дифференцировать бесконечное число раз.

$$\not \Delta u = f \text{ B } \Omega \subset \mathbb{R}^n - \text{откр.}$$

Дано: $f \in D(\Omega)$

Найти: $u \in D'(\Omega)$: $\Delta u = f$, но теперь Δ – это не обычные производные, а обобщённые производные.

Иначе говоря: $\forall v \in D(\Omega) \Delta u(v) = f(v)$

$$\Delta u(v) = u_{x_1x_1}(V) + \dots + u_{x_nx_n}(v) = u(v_{x_1x_1}) \cdot (-1)^2 + \dots + u(v_{x_nx_n}) \cdot (-1)^2 = u(v_{x_1x_1}) \cdot (-1)$$

$$= u(v_{x_1x_1} + \cdots + v_{x_nx_n}) = u(\Delta v)$$

T.e.
$$u(\Delta v) = f(v)$$

<u>Упр.</u> u – классическое решение уравнения Пуассона ⇒ u – обобщённое решение тоже.

Док-во. Нужно д-ть: $\forall v \in D(\Omega)u(\Delta v) = f(v)$

$$u(\Delta v) = \int_{\Omega} u(x) \Delta v(x) \, dx \stackrel{\bigcirc}{=} \int_{\Omega} f(x) v(x) \, dx$$
(по частям)
$$\int_{\Omega} \Delta u(x) v(x) \, dx$$

$$\Delta u(x) = f(x) \Rightarrow u$$
 – обобщ. решение, чтд

Обратное неверно.

Пример. $\Omega = \mathbb{R}^n, n > 2$

 $-\Delta u = \delta$ – хотим решить.

Нужно:
$$u(\Delta v) = \delta(v) = v(0)$$

Физика
$$(n=3).$$
 $\delta(e)= egin{cases} 0 & ,e \not\ni 0 \\ 1 & ,e \ni 0 \end{cases}$

 $\delta(e)$ - вероятн. мера, сосредоточенная в 0

 $e \in \mathbb{R}^n$ (борелевская).

Т.е. при n=3 мы ищем формулу потенциала единичного заряда.

Должно быть:
$$u(x) = \frac{1}{4\pi|x|}$$

в
$$\mathbb{R}^n$$
: $u(x) = \frac{C}{|x|^{n-2}}$ – захотелось нам так.

Напоминание:

$$u,v\in C^2(\Omega)\cap C^1(\bar\Omega)$$

$$\int\limits_{\Omega}v\Delta u\,dx=-\int\limits_{\Omega}\nabla v\cdot\nabla u\,dx+\int\limits_{\partial\Omega}u\frac{\partial v}{\partial n}\,d\sigma\,\,(1\text{я формула Грина})$$

 $= \lim_{\varepsilon \to 0+} \left| \int\limits_{\mathbb{R}(0)} v(x) \Delta u(x) \, dx + \int\limits_{\mathbb{R}(0)} \left(u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right) \, d\sigma \right| = \lim_{\varepsilon \to 0+} \int\limits_{\mathbb{R}(0)} \left(u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right) \, dx \iff 0$

Нужно честно посчитать Δu и увидеть, что $\Delta u = 0$.

$$\left| \int\limits_{\partial B_{\varepsilon}(0)} u \frac{\partial v}{\partial r} \right| \stackrel{=}{\underset{u = \frac{C}{|x|^{p-2}}}{=}} \left| \frac{C}{\varepsilon^{n-2}} \int\limits_{\partial B_{\varepsilon}(0)} \frac{\partial v}{\partial r} \right| \le \frac{C}{\varepsilon^{n-2}} \int\limits_{\partial B_{\varepsilon}} \left| \frac{\partial v}{\partial r} \right| d\sigma \le$$

(замена ∂n на ∂r , т.к. нормаль совпадает с радиус-вектором)

$$\leq \frac{C}{\varepsilon^{n-2}} \cdot \|\nabla v\|_{\infty} \cdot \underbrace{n\omega_{n}\varepsilon^{n-1}}_{S \text{ пов-ти шара рад. } \varepsilon} = C(n,v) \cdot \varepsilon \underset{\varepsilon \to 0}{\to} 0$$

Т.е. первое слагаемое исчезло

$$u = \frac{C}{r^{n-2}}$$

$$u'_r = -\frac{C}{r^{n-1}}(n-2)$$

$$\bigoplus \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{C(n-2)}{|\varepsilon|^{n-1}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(0)} v \, d\delta = \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{C(n-2)}{|\varepsilon|^{n-1}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(0)} v \, d\sigma = \lim_{\varepsilon \to 0} \frac{n\omega_n C(n-2)\varepsilon^{n-1}}{|\varepsilon|^{n-1}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(0)} v \, d\sigma = n\omega_n C(n-2) \lim_{\varepsilon \to 0+} \int_{\partial B_{\varepsilon}} v \, d\sigma$$

$$= n\omega_n C(n-2) \lim_{\varepsilon \to 0+} \int_{\partial B_{\varepsilon}(0)} v \, d\sigma = n\omega_n C(n-2) \lim_{\varepsilon \to 0+} \int_{\partial B_{\varepsilon}} v \, d\sigma$$

Итого:
$$\int_{\mathbb{R}^n} u(x) \Delta v(x) \, dx = n\omega_n(n-2)Cv(0)$$

$$(n-2)\omega_n C = 1 \Rightarrow C = \frac{1}{n\omega_n(n-2)}$$

 $\underline{\text{Ytb.}}n > 2$,

$$u(x) = \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \cdot \frac{1}{|x|^{n-2}}$$

Тогда - $\Delta u = \delta$ (обобщ. смысл)

Док-во. Только что.

В частности, если n=3, то $u(x)=\frac{1}{4\pi|x|}$ – кулоновский потенциал

единичного заряда.

-
$$\Delta u = \delta$$
 означает: $\int\limits_{\mathbb{R}^n} u \Delta v = v(0) \quad \forall v \in D(\mathbb{R}^n)$

Замечание. На самом деле, мы доказали правое утверждение, оно сильнее.

$$(v \in C_0^2(\mathbb{R}))$$

$$\underline{\text{Упр.}} \ n = 2 \qquad u(x) = -\frac{1}{2\pi} \ln|x|$$

Проделать то же самое, но с этой функцией.

$$\Delta u = f(x)$$

$$u(x) = \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \cdot \frac{1}{|x-x_0|^{n-2}} \qquad (n>2)$$

$$\Delta u = f \Rightarrow u = \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{1}{|x-y|^n} f(y) \, dy \iff$$

$$\Delta u = f \Rightarrow u = \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \int \frac{1}{|x-y|^n} f(y) \, dy \in$$

$$\Phi(x):=rac{1}{n(n-2)\omega_n}\cdotrac{1}{|x|^{n-2}}$$
 – фунд. решение ур-я Лапласа $(n>2)$

$$\bigoplus_{\mathbb{R}^n} \Phi(x-y) f(x) \, dy$$

Утв.
$$f \in C_0^2(\mathbb{R}^n)$$

$$u(x)=\int\limits_{\mathbb{R}^n}\Phi(x-y)f(y)\,dy\Rightarrow$$
 решение ур-я $\underline{\Delta u=f}$ (и в обобщ., и в классич. смысле), $u\in C^2(\mathbb{R}^n)$

$$\underline{\square}_{\text{OK-BO}} u(x) = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(y) f(x - y) \, dy$$

$$D^{\alpha} u = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(y) (D^{\alpha} f)(x - y) \, dy \qquad |\alpha| \le 2$$

$$\Rightarrow u \in C^2(\mathbb{R}^n)$$

$$\Delta u(v) = \int f v$$

$$u(\Delta v) = \int f v$$

$$u(\Delta v) = \int u \Delta v$$

$$\int_{\mathbb{R}^n} \Delta v(x) \, dx \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(y) f(x - y) \, dy = \int dy \int \Phi(y) \Delta v(x) f(x - y) \, dx$$

Для дальнейших вычислений смотрите лекцию от 6 апреля (7 суббота) до первого определения.

$$\sigma = \Phi(x - x_0), x_0 \in \Omega$$

Подст. во 2 ф-лу Грина

Такие странные мн-ва (???), потому что Φ в (·) x_0 не опред. $\Delta\Phi=0$ в остальных.

Такие странные мн-ва (:::), потому что
$$\Phi$$
 в (:) x_0

$$\bigoplus u(x_0) + 0 = u(x_0) - \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{\Omega \setminus \bar{B}_{\varepsilon}(x_0)} \Phi(x - x_0) \Delta u(x) \, dx =$$

$$= \int_{\partial \Omega} \left(u \frac{\partial \Phi(x - x_0)}{\partial n} - \phi(x - x_0) \frac{\partial u}{\partial n} \right) d\sigma + u(x_0)$$

Последнее слагаемое получилось из:

-
$$\Delta\Phi(x-x_0) = \delta_{x_0}$$
, где $\delta_{x_0}(\phi) := \phi(x_0)$

$$u(x_0) = -\int\limits_{\Omega} \Phi(x - x_0) \Delta u(x) \, dx + \int\limits_{\partial \Omega} \left(\Phi(x - x_0) \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial \Phi}{\partial x} (x - x_0) \right) \, d\sigma$$

Почему $\Delta \Phi(x-x_0)=0 \ \forall x\neq x_0$? Просто вычислить $\Phi_{x_ix_i}$, просуммировать и проверить

$$u(x) = -\int\limits_{\Omega} \Phi(x-y) \Delta u(y) \, dy + \int\limits_{\partial \Omega} \left(\Phi(x-y) \frac{\partial u}{\partial n} - u \frac{\partial \Phi}{\partial x} (x-y) \right) \, d\sigma - 3 \text{я формула Грина}.$$

Свойства гармонических функций

$$\Omega \subset \mathbb{R}^n$$
, Ω – otkp., $\Delta u = 0$

Если не говорится отдельно, имеется ввиду классический смысл.

в \mathbb{R} : u'' = 0, т.е. $u - \text{лин.} \ \phi$ -я.

в \mathbb{R}^2 : лин. функции

$$x^2 - y^2$$

ху, итд

в \mathbb{R}^3 : $\frac{1}{|x|}$ – не гармоническая в \mathbb{R}^3 $u(x)=\frac{1}{4\pi|x|}$ – он гарм. в $\mathbb{R}^3\setminus\{\mathbf{0}\}$

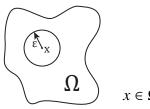
<u>Утв. 1</u> $u \in C^2(\Omega) \cap C^1(\bar{\Omega})$. Выбирается Ω , такая, что формулы Грина выполняются.

$$\Delta u = 0 \Rightarrow 0 = \int\limits_{\partial\Omega} rac{\partial u}{\partial n} \, d\sigma \; (1$$
я формула Грина)

$$\underline{\mathrm{Y}}_{\mathrm{TB.}} \ \underline{2} \ u \in C^2(\Omega) \cap C^1(\bar{\Omega})$$

$$\Delta u = f \Rightarrow \int_{\Omega} f \, dx = \int_{\partial \Omega} \frac{\partial u}{\partial n} \, d\sigma \, (1 \, \phi$$
-ла Грина)

<u>Υтв. 3</u> $u \in C^2(\Omega)$, $\Delta u = 0$ в Ω



$$s \cdot \bar{R}(x) \subset O$$

Тогда
$$u(x) = \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} u(\xi) \, d\sigma(\xi) \quad \forall n \geq 1$$

Док-во. n > 2:

$$u(x) = \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} \left(\frac{1}{|z-x|^{n-z}} \frac{\partial u}{\partial n} - \frac{\partial}{\partial n} \frac{1}{|z-x|^{n-z}} \right) d\sigma(z) =$$

$$= \frac{1}{n(n-2)\omega_n} \cdot \left(\frac{1}{\varepsilon^{n-2}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} \frac{\partial u}{\partial n}(z) d\sigma(z) - \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} \frac{-(n-2)}{|z-x|^{n-1}} u(z) \right) d\sigma(z) =$$

$$= I_1 + \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} \frac{n-2}{\varepsilon^{n-2}} u(z) d\sigma(z) = I_1 + I_2$$

$$|I_1| \le \frac{1}{\varepsilon^{n-2}} \int_{\partial b_{\varepsilon}(x)} \frac{\left| \frac{\partial u}{\partial n} \right|}{\left| \frac{\partial u}{\partial n} \right|} (z) d\sigma(z) \le \frac{C}{\varepsilon^{n-2}} \cdot n\omega_n \varepsilon^{n-1} = C_1 \cdot \varepsilon \xrightarrow[\varepsilon \to 0]{0}$$

$$I_2 = \frac{(n-2)\varepsilon^{n-1}n\omega_n}{\varepsilon^{n-1}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} u(z) d\sigma(z) \xrightarrow[\varepsilon \to 0]{0} u(x)$$

$$I_1 = \frac{1}{\varepsilon^{n-2}} \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} \frac{\partial u}{\partial n} (z) d\sigma(z) = 0 \text{ (T.K. rapmoh. } \Phi - \pi)$$

$$u(x) = \frac{1}{\underline{n(n-2)\omega_n}} \cdot \underline{n(n-2)\omega_n} \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} u(z) d\sigma(z)$$

$$\text{Итого: } u(x) = \int_{\partial B_{\varepsilon}(x)} u(z) d\sigma(z)$$

Ч. Т. Д.