

Лекция 13. Потенциалы и спектр оператора Лапласа.

1 НЬЮТОНОВСКИЙ ПОТЕНЦИАЛ.

Определение 1 *Ньютоновский потенциалс плотностью ρ , распределенный в области Ω - это*

$$u(x) = \int_{\Omega} \frac{\rho(\xi)}{|\xi - x|} d\xi.$$

Теорема 1 *Пусть Ω компактно. Тогда:*

1. $\Delta u = -4\pi\rho$ в Ω , $\rho|_{\Omega} \in C^2(\Omega)$.
2. $\Delta u = 0$ вне Ω .
3. u непрерывно в \mathbb{R}^3 .
4. $u \rightarrow 0$ на ∞ .

Доказательство

1. Это утверждение доказано в D' на прошлой лекции. Его доказательство в C^2 ниже.
2. Следует из гармоничности ньютоновского потенциала вне нуля.
3. Следует из принадлежности $u \in L^1_{\text{loc}}$.
4. Следует из того, что $\frac{1}{r} \rightarrow 0$ на ∞ .

□

2 Потенциал равномерно заряженного шара.

Задача 1 *Найти этот потенциал.*

Сделано на лекции.

3 Функция Грина для уравнения Лапласа.

Теорема 2 Пусть Ω - компактная область с гладкой границей. Тогда существует функция $GF : \Omega \setminus D \rightarrow \mathbb{R}$, (D - диагональ):

1. $\Delta G = id$ на C^2 , где G - интегральный оператор $C \rightarrow C$,

$$Gf(x) = \int_{\Omega} G(x, \xi) f(\xi) d\xi.$$

2. $G|_{\partial\Omega \times \Omega \setminus D} = 0$

3. $G(x, \xi) = G(\xi, x)$.

Доказательство Пусть E - фундаментальное решение уравнения Лапласа:

$$\Delta E = \delta.$$

Будем искать G в виде

$$G(x, \xi) = E(x - \xi) + u(x, \xi), \quad (1)$$

где u - гладкая функция в $\Omega \times \Omega$ и непрерывная в $\bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$. Чтобы выполнить требование 2, потребуем: $\forall \xi \in \Omega, x \in \partial\Omega$:

$$u(x, \xi) = -E(x - \xi), \quad (2)$$

$$\Delta_x u = 0. \quad (3)$$

при каждом ξ получается задача Дирихле для уравнения Лапласа по x с граничными условиями, гладкими по ξ .

Теорема 3 Задача (2), (3) разрешима, и ее решение гладко зависит от ξ .

Схема доказательства этой теоремы будет дана на следующей лекции.

Из (1), (3) следует:

$$\Delta_x G(x, \xi) = \delta(x - \xi). \quad (4)$$

Из (2) следует требование 2. Из (2) и леммы о гладкости следует 1.

Наконец, 3 следует из 1 и симметрии оператора Лапласа.

□

4 Спектр оператора Лапласа.

Рассмотрим оператор Лапласа Δ в $C^2(\Omega) = \{f \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega}) \mid f|_{\partial\Omega} = 0\}$. Пространство $C_0^2(\Omega)$ плотно в $L_2(\Omega)$. Оператор Лапласа переводит $C_0^2(\Omega)$ в $C_0(\Omega)$. Обратный оператор G действует на $C_0(\bar{\Omega})$.

Оператор G симметричен и коммутативен в Ω при $n = 2$ и 3 , поскольку в этих случаях фундаментальное решение принадлежит L_2 .

Теорема 4 *Оператор Лапласа на $C_0^2(\Omega)$ имеет дискретный спектр; его собственные значения вещественны и стремятся к бесконечности.*

Доказательство Теорема следует из того, что оператор Лапласа на C_0^2 имеет симметричный и компактный обратный оператор и из теоремы Гильберта-Шмидта. \square