

§ 13. Функция Грина

Цель: поправить фундаментальную формулу Грина так, чтобы она содержала только одну краевую функцию.

Функция Грина: $G(x, y) = E(x-y) + g(x, y)$, $x, y \in \Omega$, $x \neq y$.

Здесь $E(x-y)$ - фундаментальное решение, $g(x, y)$ определена по x в $\bar{\Omega}$ для $\forall y \in \Omega$, причем

- 1) $g(\cdot, y) \in C^2(\bar{\Omega})$ и $\Delta_x g(x, y) = 0$ в Ω для $\forall y \in \Omega$;
- 2) $G(x, y)|_{x \in \partial\Omega} = 0$ для $\forall y \in \Omega$;
- 3) Если Ω - неограниченная область, то

$$G(x, y) = \underline{O}(1) \text{ при } |x| \rightarrow \infty \text{ для } \forall y \in \Omega \text{ (} n=2 \text{),}$$

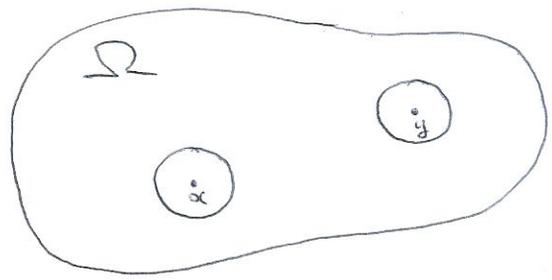
$$G(x, y) = \bar{O}(1) \text{ при } |x| \rightarrow \infty \text{ для } \forall y \in \Omega \text{ (} n \geq 3 \text{).}$$

В Здесь 3) - условие единственности на бесконечности. На лекциях Ω всегда ограниченной областью, т.е. 3) не понадобится.

$$1), 2) \Rightarrow \begin{cases} \Delta_x g(x, y) = 0 \text{ в } \Omega \\ g(x, y)|_{x \in \partial\Omega} = -E(x-y)|_{x \in \partial\Omega} \end{cases} \text{ для } \forall y \in \Omega.$$

Для $\forall y \in \Omega$ решение такой з. Дирихле должно быть единственным. \Rightarrow Если функция Грина \exists -ет, то она определена однозначно (единственность функции Грина).

Теор. (симметричность функции Грина). $G(x, y) = G(y, x)$ для $\forall x, y \in \Omega$, $x \neq y$.



Док-во. Зафиксируем $x, y \in \Omega$, $x \neq y$.

Пусть $\epsilon > 0$ - малое число,

$$\Omega_\epsilon \equiv \Omega \setminus \{ \overline{B_\epsilon(x)} \cup \overline{B_\epsilon(y)} \}.$$

Функции $u(z) = G(z, \alpha)$, $v(z) = G(z, y)$ гармонические в Ω_ε , причем $u|_{\partial\Omega} \equiv 0$, $v|_{\partial\Omega} \equiv 0$ (по св-вам функции Грина). Вторая ф-ла Грина:

$$\int_{\Omega_\varepsilon} (u(z)\Delta v(z) - v(z)\Delta u(z)) dz = \int_{\partial\Omega_\varepsilon} (u(z)\frac{\partial v(z)}{\partial \bar{z}} - v(z)\frac{\partial u(z)}{\partial \bar{z}}) ds_2.$$

Здесь останутся только слагаемые по средам $|z-\alpha|=\varepsilon$, $|z-y|=\varepsilon$, т.е.

$$\int_{|z-\alpha|=\varepsilon} (G(z, \alpha)\frac{\partial G(z, y)}{\partial \bar{z}} - G(z, y)\frac{\partial G(z, \alpha)}{\partial \bar{z}}) ds_2 + \int_{|z-y|=\varepsilon} (G(z, \alpha)\frac{\partial G(z, y)}{\partial \bar{z}} - G(z, y)\frac{\partial G(z, \alpha)}{\partial \bar{z}}) ds_2 = 0, \quad \forall \varepsilon, 0 < \varepsilon < \varepsilon_0.$$

Крайко: $A+B+C+D=0$, где $G(z, \alpha) = E(z-\alpha) + g(z, \alpha)$, $G(z, y) = E(z-y) + g(z, y)$.

Справедливы оценки

$$|A| \leq \omega_n \varepsilon^{n-1} |E(\varepsilon)| M_1 \rightarrow 0 \text{ при } \varepsilon \rightarrow 0+;$$

$$B = \int_{|z-\alpha|=\varepsilon} G(z, y) \frac{1}{\omega_n \varepsilon^{n-1}} ds_2 + \bar{0}(1) \rightarrow G(\alpha, y) \text{ при } \varepsilon \rightarrow 0+;$$

$$C = \int_{|z-y|=\varepsilon} G(z, \alpha) \left(-\frac{1}{\omega_n \varepsilon^{n-1}}\right) ds_2 + \bar{0}(1) \rightarrow (-G(y, \alpha)) \text{ при } \varepsilon \rightarrow 0+;$$

$$|D| \leq \omega_n \varepsilon^{n-1} |E(\varepsilon)| M_2 \rightarrow 0 \text{ при } \varepsilon \rightarrow 0+.$$

\Rightarrow При $\varepsilon \rightarrow 0+$ получаем $G(\alpha, y) - G(y, \alpha) = 0$ и $G(\alpha, y) = G(y, \alpha)$. □

Теперь выведем каноническую формулу. Рассм. з. Дирихле для ур-я Пуассона:

$$(*) \begin{cases} \Delta u(x) = f(x) \text{ в } \Omega, \\ u|_{\partial\Omega} = \varphi. \end{cases}$$

Допустим, что для области Ω \exists -ет функция Грина $G(x, y) = E(x-y) + g(x, y)$.

Пусть $u \in C^2(\bar{\Omega})$ - решение $\Delta u(x)$. Для $\forall x \in \Omega$ имеем

$$\begin{aligned} u(x) &= \int_{\Omega} E(y-x) \Delta u(y) dy + \int_{\partial\Omega} \left(\frac{\partial E(y-x)}{\partial \nu_y} u(y) - E(y-x) \frac{\partial u(y)}{\partial \nu_y} \right) ds_y = \\ &= \int_{\Omega} E(y-x) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial E(y-x)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y + \underbrace{\int_{\partial\Omega} g(y,x) \frac{\partial u(y)}{\partial \nu_y} ds_y}_{I}. \end{aligned}$$

Заменим 2-ую формулу Грина для пары $g(y,x)$, $u(y)$ (при фиксированном x):

$$\int_{\Omega} \left(\underbrace{g(y,x) \Delta u(y)}_{=f(y)} - \underbrace{u(y) \Delta g(y,x)}_{=0} \right) dy = \int_{\partial\Omega} \left(\underbrace{g(y,x) \frac{\partial u(y)}{\partial \nu_y}}_I - \underbrace{u(y) \frac{\partial g(y,x)}{\partial \nu_y}}_{=\varphi(y)} \right) ds_y.$$

$$\Rightarrow I = \int_{\partial\Omega} g(y,x) \frac{\partial u(y)}{\partial \nu_y} ds_y = \int_{\Omega} g(y,x) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial g(y,x)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y.$$

После подстановки получим

$$\begin{aligned} u(x) &= \int_{\Omega} E(y-x) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial E(y-x)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y + \int_{\Omega} g(y,x) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial g(y,x)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y \\ &= \int_{\Omega} G(y,x) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial G(y,x)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y = \{ \text{св-во симметрии} \} = \\ &= \int_{\Omega} G(x,y) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial G(x,y)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y. \end{aligned}$$

NB Значения $\frac{\partial G(y,x)}{\partial \nu_y} |_{y \in \partial\Omega}$ и $\frac{\partial G(x,y)}{\partial \nu_y} |_{y \in \partial\Omega}$ понимаются как предельные значения. Поэтому переход во вторую интегральную законен.

Итак. Пусть для области Ω E -есть функция Грина и $u \in C^2(\bar{\Omega})$ - решение $\Delta u(x)$. Тогда справедлива разрешающая формула:

$$u(x) = \int_{\Omega} G(x,y) f(y) dy + \int_{\partial\Omega} \frac{\partial G(x,y)}{\partial \nu_y} \varphi(y) ds_y, \quad \forall x \in \Omega.$$