### ЛЕКЦИЯ 27

# КРАЕВЫЕ ЗАДАЧИ ДЛЯ УРАВНЕНИЙ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА

Пусть область  $\Omega \subset R^3$  ограничена замкнутой поверхностью  $\Gamma$ , на которой задана некоторая функция f. Обозначим через  $\Omega_e$  бесконечную область, внешнюю к  $\Omega$ , также ограниченную поверхностью  $\Gamma$ . Пусть на поверхности задана непрерывная функция f. Рассмотрим постановку основных задач для уравнения Пуассона.

Внутренняя задача Дирихле для уравнения Пуассона. Найти функцию u, которая определена и непрерывна в  $\overline{\Omega}$ , удовлетворяет внутри  $\Omega$  уравнению Пуассона

$$\Delta u = F \tag{1}$$

и принимает на поверхности  $\Gamma$  заданные значения f:

$$u|_{\Gamma} = f. \tag{2}$$

Если F=0 задача (1), (2) называется задачей Дирихле для уравнения Лапласа. Внешняя задача Дирихле состоит в определении функции u, удовлетворяющей уравнению (1) в  $\Omega_e$ , непрерывной в  $\overline{\Omega}_e$  и удовлетворяющей условию (2).

Внутренняя задача Неймана. Найти функцию u, непрерывную в  $\overline{\Omega}$ , которая удовлетворяет внутри  $\Omega$  уравнению Пуассона (1) и производная которой по направлению внешней нормали к поверхности  $\Gamma$  равна заданной функции:

$$\left. \frac{\partial u}{\partial v} \right|_{\Gamma} = f \,. \tag{3}$$

Внешняя задача Неймана состоит в определении функции u, удовлетворяющей уравнению (1) в  $\Omega_e$  и удовлетворяющей условию (3).

*Третья внутренняя краевая задача.* Найти функцию u, непрерывную в  $\overline{\Omega}$ , удовлетворяющую в  $\Omega$  уравнению (1) и такую, что

$$\frac{\partial u}{\partial v} + \alpha u \Big|_{\Gamma} = f , \qquad (4)$$

где  $\alpha$  — заданная непрерывная функция на  $\Gamma$ , принимающая только положительные значения.

Аналогично формулируется третья внешняя краевая задача.

Теорема 1. Решение задачи Дирихле, внутренней и внешней, единственно.

**Доказательство.** Рассмотрим сначала внутреннюю задачу Дирихле. Пусть  $u_1$  и  $u_2$  – два решения задачи. Тогда их разность  $u=u_1-u_2$  определена и непрерывна в  $\overline{\Omega}$ , удовлетворяет уравнению Лапласа

$$\Delta u = 0$$

в области  $\Omega$  и равна нулю на границе области. Любая непрерывная функция в замкнутой ограниченной области достигает своего максимального и минимального значения. Если функция u не равна тождественно нулю и хотя бы в одной точке u>0, то она достигает максимального положительного значения внутри области, что невозможно. Аналогично, ни в одной точке области функция u не может принимать отрицательных значений. Таким образом,  $u\equiv 0$ , то есть  $u_1\equiv u_2$ , решение, тем самым, единственно.

Рассмотрим теперь внешнюю задачу Дирихле. Снова пусть  $u_1$  и  $u_2$  — два решения задачи. Тогда их разность  $u=u_1-u_2$  — гармоническая функция, равная нулю на  $\Gamma$  и  $u(M)\to 0$  при  $M\to \infty$ , то есть для любого  $\varepsilon>0$  найдётся такое число R>0, что  $|u(M)|<\varepsilon$ , если  $r=\sqrt{x^2+y^2+z^2}\geq R$ . Пусть P — произвольная точка бесконечной области  $\Omega_e$ . Проведём сферу S с центром в начале координат и радиусом  $r\geq R$  столь большим, чтобы точка P и поверхность  $\Gamma$  лежали внутри этой сферы. Тогда  $|u(P)|<\varepsilon$ , что следует из теоремы о максимуме и минимуме, примененной к области, заключенной

между  $\Gamma$  и S. В силу произвольности  $\varepsilon > 0$  заключаем, что u(P) = 0, а так как точка P произвольная, u = 0 в  $\Omega_e$ , то есть  $u_1 \equiv u_2$ . Теорема доказана.

Задача называется физически определенной, если малому изменению условий, определяющих решение задачи, соответствует малое изменение самого решения.

**Теорема.** Решение внутренней задачи Дирихле непрерывно зависит от граничных данных.

Доказательство. Пусть  $u_1$  и  $u_2$  — две непрерывные в  $\overline{\Omega}$  функции, удовлетворяющие в  $\Omega$  уравнению (1),  $u_1\big|_{\Gamma}=f_1$ ,  $u_2\big|_{\Gamma}=f_2$ , причём  $\big|f_1-f_2\big|\leq \varepsilon$  во всех точках поверхности  $\Gamma$ . Тогда, так как функция  $u\equiv \varepsilon$  гармоническая, из следствия 3 к теореме о максимуме вытекает, что

$$|u_1 - u_2| \le \varepsilon$$
 внутри  $\Omega$ ,

что и требовалось доказать.

**Теорема.** Решение внутренней задачи Неймана, имеющее непрерывные вплоть до границы производные первого порядка, определено с точностью до произвольной постоянной.

Доказательство. Пусть  $u_1$  и  $u_2$  — два решения задачи Неймана (1), (3) с одним и тем же граничным условием. Тогда их разность  $u=u_1-u_2$  определена и непрерывна в  $\overline{\Omega}$ , удовлетворяет уравнению Лапласа в области  $\Omega$  и её производная в направлении внешней нормали равна нулю на границе области:  $\frac{\partial u}{\partial \nu}\Big|_{\Gamma} = 0$ .

Воспользуемся первой формулой Грина для гармонических функций

$$\iiint_{\Omega} (\nabla u)^2 dx dy dz = \iint_{\Gamma} u \frac{\partial u}{\partial v} dy$$

Правая часть формулы равна нулю, следовательно и левая часть равна нулю. В силу непрерывности первых производных функции u, подынтегральная функция непрерывна и неотрицательна, следовательно

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial u}{\partial y} = \frac{\partial u}{\partial z} = 0,$$

то есть  $u=u_1-u_2=$ const, что и требовалось доказать.

**Теорема.** Решение третьей внутренней краевой задачи, имеющее непрерывные вплоть до границы производные первого порядка, единственно.

Доказательство. Предположим, что  $u_1$  и  $u_2$  – два решения задачи (1), (4). Функция  $u=u_1-u_2$  определена и непрерывна в  $\overline{\Omega}$ , удовлетворяет уравнению Лапласа в области  $\Omega$  и на границе области выполнено условие

$$\frac{\partial u}{\partial v} + \alpha u \Big|_{\Gamma} = 0$$
.

Из первой формулы Грина получаем

$$\iiint_{\Omega} (\nabla u)^2 dx dy dz + \iint_{\Gamma} \alpha u^2 d\gamma = 0.$$

Так как обе подынтегральные функции неотрицательны, получаем, что u=const и u=0 на  $\Gamma$ . Делаем вывод, что u=0, то есть  $u_1$ = $u_2$ .

#### ФУНКЦИЯ ГРИНА ЗАДАЧИ ДИРИХЛЕ

Пусть u — функция, гармоническая внутри ограниченной области  $\Omega$ , непрерывная вместе с производными первого порядка в замкнутой области  $\overline{\Omega}$ . Тогда имеет место формула

$$u(x_0, y_0, z_0) = \frac{1}{4\pi} \iint_{\Gamma} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial v} - u \frac{\partial}{\partial v} \frac{1}{r} \right) d\gamma \tag{5}$$

где r — расстояние от точки  $M_0(x_0,y_0,z_0)$ , лежащей внутри  $\Omega$ , до переменной точки M(x,y,z) поверхности  $\Gamma$ .

Пусть известна функция  $g(x_0,y_0,z_0,x,y,z)=g(M_0,M)$ , обладающая следующими двумя свойствами: как функция переменной точки (x,y,z) она является гармонической внутри области  $\Omega$  и имеет непрерывные первые производные вплоть до поверхности  $\Gamma$ ; на поверхности  $\Gamma$  функция g принимает значения  $-1/(4\pi r)$ .

Применим формулу Грина

$$\iiint_{\Omega} (u\Delta v - v\Delta u) dx dy dz = \iint_{\Gamma} \left( u \frac{\partial v}{\partial v} - v \frac{\partial u}{\partial v} \right) d\gamma . \tag{6}$$

к гармоническим функциям и и д. Получим

$$\iint_{\Gamma} \left( u \frac{\partial g}{\partial \nu} - g \frac{\partial u}{\partial \nu} \right) d\gamma = 0$$

или, в силу граничных значений для функции g,

$$\iint_{\Gamma} \left( u \frac{\partial g}{\partial v} + \frac{1}{4\pi r} \frac{\partial u}{\partial v} \right) d\gamma = 0$$

Вычитая это равенство из (5), получаем

$$u(x_0, y_0, z_0) = -\iint_{\Gamma} u \frac{\partial}{\partial \nu} \left( \frac{1}{4\pi r} + g \right) d\gamma.$$

Положим

$$G(M, M_0) = \frac{1}{4\pi r} + g(M, M_0)$$
(7)

Эта функция называется функцией Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа.

**Функцией Грина задачи Дирихле** для уравнения Лапласа называется функция  $G(M,M_0)$ , удовлетворяющая следующим условиям:  $G(M,M_0)$  как функция точки M(x,y,z) гармоническая внутри области  $\Omega$ , исключая точку  $M_0(x_0,y_0,z_0)$ , где она обращается в бесконечность; удовлетворяет граничному условию

$$G(M, M_0)_{\Gamma} = 0;$$

в области  $\Omega$  функция G допускает представление (7), где r – расстояние между точками M и  $M_0$ , функция g гармоническая внутри  $\Omega$  по переменным (x,y,z).

Построение функции Грина сводится к нахождению её регулярной части g, которая определяется из решения задачи Дирихле

$$\Delta g = 0, \ g|_{\Gamma} = -\frac{1}{4\pi r}, \ (x_0, y_0, z_0) \in \Omega$$

Если функция Грина определена, то решение внутренней задачи Дирихле для уравнения Лапласа (если оно существует) даётся формулой

$$u(x_0, y_0, z_0) = -\iint_{\Gamma} f \frac{\partial G}{\partial \nu} d\gamma, \ u|_{\Gamma} = f.$$
(8)

Формула (8) выводится в предположении существования функции u — решения внутренней задачи Дирихле с граничными значениями f, непрерывного вместе с первыми производными вплоть до границы  $\Gamma$ . Искомая же функция в задаче Дирихле должна быть гармонической внутри области  $\Omega$  и непрерывной в замкнутой области  $\overline{\Omega}$ . Таким образом, не давая доказательства существования решения, формула (8) даёт интегральное представление существующих достаточно гладких решений задачи Дирихле.

## Некоторые свойства функции Грина

 $1. \Phi$ ункция  $\Gamma$ рина всюду положительна внутри области  $\Omega$ .

В самом деле, функция G обращается в нуль на границе  $\Gamma$  и положительна на поверхности достаточно малой сферы, описанной из точки  $M_0$  (так как  $G(M,M_0) \to \infty$  при  $M \to M_0$ ) . Из теоремы о максимуме и минимуме следует, что функция положительна во всей области  $\Omega$ .

2. Функция g на поверхности  $\Gamma$  принимает отрицательные значения, поэтому g<0 в замкнутой области  $\overline{\Omega}$  и, следовательно, внутри  $\Omega$ 

$$0 < G(M, M_0) < \frac{1}{4\pi r}$$
.

3. Функция Грина симметрична, то есть

$$G(M, M_0) = G(M_0, M).$$

Для доказательства применим формулу Грина (6) к функциям  $u=G(M,M_1)$  и  $v=G(M,M_2)$ . За область интегрирования выберем область  $\Omega$ ', полученную исключением из области  $\Omega$  двух шаров радиуса  $\varepsilon$  с центрами в точках  $M_1$  и  $M_2$  и поверхностями  $S_1$  и  $S_2$ . Тройной интеграл по этой области будет равен нулю, так как функции u и v гармонические в  $\Omega$ '. Поверхность области  $\Omega$ ' состоит из  $\Gamma$  и двух сфер. Интеграл по  $\Gamma$  равен нулю в силу граничного условия. Таким образом, приходим к равенству

$$\iint_{S_1} \left[ G(M, M_1) \frac{\partial}{\partial \nu} G(M, M_2) - G(M, M_2) \frac{\partial}{\partial \nu} G(M, M_1) \right] +$$

$$+ \iint_{S_1} \left[ G(M, M_1) \frac{\partial}{\partial \nu} G(M, M_2) - G(M, M_2) \frac{\partial}{\partial \nu} G(M, M_1) \right] = 0.$$

Предел интеграла по сфере  $S_1$  при  $\varepsilon \to 0$  будет равен  $-G(M_1, M_2)$ , а предел интеграла по сфере  $S_2$  равен  $G(M_2, M_1)$ , что и доказывает симметричность функции Грина.

Замечание. В случае плоскости функция Грина имеет вид

$$G(M.M_0) = \frac{1}{2\pi} \ln \frac{1}{r} + g(M, M_0), r = |M_0M|.$$

Решение внутренней задачи Дирихле выражается формулой

$$u(x_0, y_0, z_0) = -\int_{\Gamma} f \frac{\partial G}{\partial v} d\gamma, \ u|_{\Gamma} = f,$$

где  $\Gamma$  – кривая, ограничивающая плоскую область  $\Omega$ .

## Список литературы

- 1. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1977. http://eqworld.ipmnet.ru/ru/library/mathematics/pde.htm.
- 2. Кошляков Н.С., Глинер Э.Б., Смирнов М.М. Уравнения в частных производных математической физики. М.: Высшая школа, 1970. http://eqworld.ipmnet.ru/ru/library/mathematics/pde.htm