

Ответ:

$$u = \sum_{k=0}^{\infty} \left\{ A_k \left[ \left( \frac{R}{R_2} \right)^k - \left( \frac{R_2}{R} \right)^{k+1} \right] + B_k \left[ \left( \frac{R}{R_1} \right)^k - \left( \frac{R_1}{R} \right)^{k+1} \right] \right\} P_k(\cos \theta),$$

где

$$A_k = \frac{2k+1}{2} \cdot \frac{1}{\left( \frac{R_1}{R_2} \right)^k - \left( \frac{R_2}{R_1} \right)^{k+1}} \int_0^{\pi} f(\theta') P_k(\cos \theta') \sin \theta' d\theta',$$

$$B_k = \frac{2k+1}{2} \cdot \frac{1}{\left( \frac{R_2}{R_1} \right)^k - \left( \frac{R_1}{R_2} \right)^{k+1}} \int_0^{\pi} F(\theta') P_k(\cos \theta') \sin \theta' d\theta'.$$

## § 5. Функция Грина задачи Дирихле для шара

Найдем с помощью сферических функций функцию Грина задачи Дирихле

$$\Delta u = f, \text{ когда } x \in V - \mathcal{F}V, \quad u = \psi, \text{ когда } x \in \mathcal{F}V, \quad (38)$$

в частном случае, когда область  $V$  представляет шар или бесконечную область, расположенную вне некоторого шара.

Как мы знаем (§ 7, гл. XIX), функция Грина задачи Дирихле равна

$$G(\xi, x) = \frac{1}{4\pi} \left[ \frac{1}{r(\xi, x)} + \varphi(\xi, x) \right], \quad (39)$$

где  $r(\xi, x)$  — расстояние между точками  $\xi$  и  $x$ , а  $\varphi(\xi, x)$  — решение граничной задачи (60) гл. XIX:

$$\Delta \xi \varphi = 0, \text{ когда } \xi, x \in V - \mathcal{F}V, \quad (40)$$

$$\varphi = -\frac{1}{r}, \text{ когда}$$

$$\xi \in \mathcal{F}V, x \in V - \mathcal{F}V. \quad (41)$$

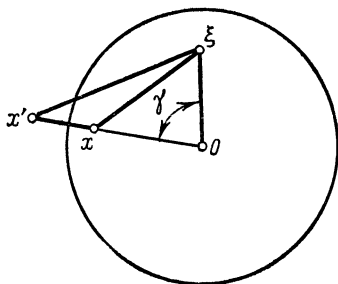


Рис. 40

Начнем с внутренней задачи, предположив, что область  $V$  — шар радиуса  $a$ . Обозначим через  $|x|$  и  $|\xi|$  расстояния точек  $x$  и  $\xi$  от центра шара, а через  $\gamma$  — угол между радиусами-векторами точек  $x$  и  $\xi$  (рис. 40) и разложим функцию  $\varphi(\xi, x)$  в ряд по полиномам Лежандра:

$$\varphi(\xi, x) = \sum_{k=0}^{\infty} b_k R_k(\cos \gamma) \left( \frac{|x||\xi|}{a^2} \right)^k \quad (|x| < a, |\xi| \leq a).$$

Для определения величин  $b_k$  воспользуемся представлением функции

$$\frac{1}{r} = \frac{1}{\sqrt{|x|^2 + |\xi|^2 - 2|x||\xi|\cos \gamma}}$$

в форме ряда по степеням отношений  $\frac{|x|}{|\xi|}$ . Согласно формуле (15) гл. XVI коэффициентами этого ряда будут величины

$$\frac{1}{|x|} P_n(\cos \gamma).$$

Поэтому, для случая, когда точка  $\xi$  лежит на поверхности  $\mathcal{FV}$ , получим:

$$\frac{1}{r} = \sum_{k=0}^{\infty} P_k(\cos \gamma) \frac{|x|^k}{a^{k+1}} \quad (\xi \in \mathcal{FV}).$$

Сравнив разложения для  $\varphi$  и  $\frac{1}{r}$ , заключим, что граничное условие (41) тождественно удовлетворяется, если положить:

$$b_k = \frac{1}{a}.$$

Следовательно,

$$\varphi(\xi, x) = -\frac{1}{a} \sum_{k=0}^{\infty} P_k(\cos \gamma) \left( \frac{|x||\xi|}{a^2} \right)^k.$$

Сравнив этот ряд с рядом (15) гл. XVI, найдем, что

$$\begin{aligned} \varphi &= -\frac{1}{a \sqrt{1 + \left( \frac{|x||\xi|}{a^2} \right)^2 - 2 \frac{|x||\xi|}{a^2} \cos \gamma}} = \\ &= -\frac{a}{|x|} \cdot \frac{1}{\sqrt{\left( \frac{a^2}{|x|} \right)^2 + |\xi|^2 - 2|\xi| \frac{a^2}{|x|} \cos \gamma}}. \end{aligned}$$

Подставив это выражение в формулу (39), получим искомую функцию Грина:

$$G(\xi, x) = \frac{1}{4\pi} \left( \frac{1}{r} - \frac{a}{|x|} \cdot \frac{1}{r_1} \right), \quad (42)$$

где

$$r_1 = \sqrt{\left( \frac{a^2}{|x|} \right)^2 + |\xi|^2 - 2a^2 \frac{|\xi|}{|x|} \cos \gamma}. \quad (43)$$

Легко видеть, что величина  $r_1$  представляет расстояние от точки  $\xi$  до точки  $x'$ , гармонически сопряженной (гл. XIX, § 3) с точкой  $x$  относительно поверхности  $\mathcal{FV}$  рассматриваемого шара. Действительно, по определению гармонически сопряженных точек, точка  $x'$  лежит на том же луче, исходящем из центра шара, что и точка  $x$ , на расстоянии

$$|x'| = \frac{a^2}{|x|}$$

от центра (рис. 40). Составляя выражение для расстояния  $|x' - \xi|$ , как раз и получим формулу (43).

Для внешней задачи Дирихле вид выражения (42), определяющего функцию Грина, не меняется. Чтобы доказать это утверждение, достаточно показать, что по координатам точки  $\xi$  функция

$$-\frac{a}{|x|} \cdot \frac{1}{r_1}$$

гармонична в бесконечной области вне шара и удовлетворяет граничному условию (4). Первое ясно, так как  $r_1$  есть расстояние от точки  $\xi$ , лежащей вне шара  $V$  или на его поверхности, до точки  $x'$ , гармонически сопряженной с точкой  $x$  и, значит, лежащей внутри шара. Поэтому полюс функции  $\frac{1}{r_1}$  лежит внутри шара, в силу чего в области вне шара она гармонична. Второе вытекает из формулы (43). Действительно, если точка  $\xi$  находится на поверхности шара, то  $|x| = a$  и

$$r_1 = \frac{a}{|x|} \sqrt{a^2 + |x|^2 - 2|x||\xi| \cos \gamma} = a \frac{r}{|x|}.$$

Таким образом, формула (42) дает выражение функции Грина, разрешающей как внешнюю, так и внутреннюю задачи Дирихле для шара. При этом, в отличие от формул (32) и (33), с помощью функции Грина решение представляется в замкнутой форме и охватывает задачи Дирихле не только для уравнения Лапласа, но и Пуассона (см. § 7 гл. XIX).

## ЗАДАЧА

Исходя из выражения (42) для функции Грина, вывести интегральную формулу Пуассона (51) гл. XIX.

### § 6. Функция Грина задачи Неймана для шара

Найдем теперь функцию Грина внутренней задачи Неймана:

$$\Delta u = 0, \text{ когда } x \in V - \mathcal{F}V; \quad \frac{du}{dn} = \psi, \text{ когда } x \in \mathcal{F}V,$$

когда область  $V$  является шаром. Представив функцию Грина в форме (39), для отыскания функции  $\varphi(\xi, x)$  придем к граничной задаче, отличающейся от задачи (40—41) граничным условием:

$$\frac{d\varphi}{dn} = \frac{4\pi}{\bar{S}} - \frac{d}{dn} \left( \frac{1}{r} \right), \text{ когда } \xi \in \mathcal{F}V, x \in V - \mathcal{F}V, \quad (44)$$

где  $\bar{S}$  — площадь поверхности  $\mathcal{F}V$ .