

Формулы Грина

Пусть область $D \subset R^n$ ограничена замкнутой гладкой поверхностью S (кривой в случае $n = 2$). Пусть в области $\bar{D} = D \cup S$ заданы функции $u = u(M)$ и $v = v(M)$, непрерывные вместе с первыми производными в \bar{D} и имеющие непрерывные вторые производные в D :

$$u, v \in C^1(\bar{D}) \cap C^2(D).$$

Рассмотрим вектор-функцию $\mathbf{A} = v\nabla u$ (или $v \operatorname{grad} u$). Очевидно, она является непрерывной в \bar{D} и непрерывно дифференцируемой в D . Значит, для нее справедлива формула Остроградского–Гаусса, т. е. имеет место:

$$\int_D \operatorname{div}(v\nabla u) \, d\sigma = \int_S (v\nabla u) \mathbf{n}^0 \, ds, \quad (1)$$

где \mathbf{n}^0 – внешняя единичная нормаль в точке поверхности (кривой) S . Здесь \int_D обозначает тройной (когда $n = 3$) или двойной (когда $n = 2$) интегралы, а \int_S – поверхностный интеграл (когда $n = 3$) или интеграл по кривой (когда $n = 2$). Так как¹

$$\operatorname{div}(v\nabla u) = \nabla v \nabla u + v \operatorname{div}(\nabla u) = \nabla v \nabla u + v \Delta u,$$

$$(v\nabla u) \mathbf{n}^0 = (v \operatorname{grad} u) \mathbf{n}^0 = v \frac{du}{dn},$$

то из формулы (1) получим следующую

$$\int_D v \Delta u \, d\sigma = \int_S v \frac{du}{dn} \, ds - \int_D \nabla v \nabla u \, d\sigma. \quad (2)$$

Формулу (2) принято называть *первой формулой Грина*. Здесь $\frac{d}{dn}$ есть производная по направлению внешней нормали. Если поменять местами функции u и v , то получим равенство

$$\int_D u \Delta v \, d\sigma = \int_S u \frac{dv}{dn} \, ds - \int_D \nabla u \nabla v \, d\sigma,$$

¹Операторы ∇ («набла») и div :

$$\nabla u = \left(\frac{\partial u}{\partial x_1}, \frac{\partial u}{\partial x_2}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_n} \right), \quad \operatorname{div} u = \frac{\partial u}{\partial x_1} + \frac{\partial u}{\partial x_2} + \dots + \frac{\partial u}{\partial x_n}.$$

вычитая которое из (2), получим *вторую формулу Грина*

$$\int_D (v\Delta u - u\Delta v) d\sigma = \int_S \left(v \frac{du}{dn} - u \frac{dv}{dn} \right) ds. \quad (3)$$

Выведем формулу, выражающую значение функции $u(M_0)$ в произвольной точке $M_0 \in D$ с помощью тройного и поверхностного интегралов, называемую *интегральным представлением функции*.

Теорема 1. *Если функция $u(M)$ непрерывна вместе с частными производными до второго порядка включительно в конечной пространственной области \bar{D} , ограниченной гладкой поверхностью S , то имеет место интегральное представление*

$$u(M_0) = \frac{1}{4\pi} \left(\int_S \left(\frac{1}{r} \frac{du}{dn} - u \frac{d}{dn} \left(\frac{1}{r} \right) \right) ds - \int_D \frac{1}{r} \Delta u d\sigma \right), \quad (4)$$

где r – расстояние между фиксированной точкой $M_0 \in D$ и произвольной точкой $M \in \bar{D}$.

Доказательство. Функция $1/r = 1/r_{M_0M}$ – гармоническая всюду в области D , кроме точки M_0 . Заклучим точку M_0 в шар $D_\varepsilon \subset D$ с центром в этой точке радиуса ε . Поверхность шара обозначим S_ε . Функция $\frac{1}{r_{M_0M}}$ будет гармонической в области $D \setminus D_\varepsilon$. При этом $\Delta \frac{1}{r_{M_0M}} = 0$. Применяя формулу Грина (3) к функциям u и $v = \frac{1}{r}$ в области $D \setminus D_\varepsilon$, получим равенство

$$\int_{D \setminus D_\varepsilon} \frac{1}{r} \Delta u d\sigma = \int_{S \cup S_\varepsilon} \left(\frac{1}{r} \frac{du}{dn} - u \frac{d}{dn} \left(\frac{1}{r} \right) \right) ds. \quad (5)$$

Нормаль к внутренней стороне сферы S_ε направлена по радиусу центра сферы ($n = -r$), поэтому для производной по направлению n будем иметь:

$$\frac{d(1/r)}{dn} = -\frac{d(1/r)}{dr} = \frac{1}{r^2}.$$

Применяя к поверхностным интегралам

$$I_1 = \int_{S_\varepsilon} u \frac{d(1/r)}{dn} ds \quad \text{и} \quad I_2 = \int_{S_\varepsilon} \frac{1}{r} \frac{du}{dn} ds$$

теорему о среднем и учитывая, что на поверхности сферы $r = \varepsilon$, будем иметь следующее представление интегралов:

$$I_1 = \int_{S_\varepsilon} u \frac{1}{\varepsilon^2} ds = \frac{1}{\varepsilon^2} \int_{S_\varepsilon} u ds = \frac{u(M_1)}{\varepsilon^2} \cdot 4\pi\varepsilon^2 = 4\pi u(M_1),$$

$$I_2 = \frac{1}{\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} \frac{du}{dn} ds = \frac{1}{\varepsilon} \left(\frac{du}{dn} \right)_{M_2} \cdot 4\pi\varepsilon^2 = 4\pi\varepsilon \left(\frac{du}{dn} \right)_{M_2},$$

где M_1 и M_2 – точки сферы S_ε . Подставив I_1 и I_2 в равенство (5), перепишем его в виде

$$u(M_1) = \frac{1}{4\pi} \left(\int_S \left(\frac{1}{r} \frac{du}{dn} - u \frac{d\frac{1}{r}}{dn} \right) ds - \int_{D \setminus D_\varepsilon} \frac{1}{r} \Delta u d\sigma + 4\pi\varepsilon \left(\frac{du}{dn} \right)_{M_2} \right). \quad (6)$$

Перейдем в последнем равенстве к пределу при $\varepsilon \rightarrow 0$. Здесь поверхностные интегралы не зависят от ε , выражение $4\pi\varepsilon \left(\frac{du}{dn} \right)_{M_2} \rightarrow 0$ при $\varepsilon \rightarrow 0$ и можно показать, что несобственный интеграл $\int_D \frac{1}{r} \Delta u d\sigma$ существует и является пределом интеграла $\int_{D \setminus D_\varepsilon} \frac{1}{r} \Delta u d\sigma$. Таким образом, из равенства (6) с помощью предельного перехода получаем формулу (4), дающую интегральное представление функции $u(M_0)$. \square

Формулу, аналогичную (4), можно получить и для плоской области D . Эта формула приводится в следующей теореме.



Теорема 2. Если функция $u(M)$ непрерывна вместе с частными производными до второго порядка включительно в плоской области \bar{D} , ограниченной контуром γ , то имеет место интегральное представление

$$u(M_0) = \frac{1}{2\pi} \left(\int_\gamma \left(\ln \frac{1}{r} \frac{du}{dn} - u \frac{d}{dn} \left(\ln \frac{1}{r} \right) \right) dl - \int_D \ln \frac{1}{r} \Delta u d\sigma \right),$$

где r – расстояние между фиксированной точкой $M_0 \in D$ и произвольной точкой $M \in \bar{D}$.

Замечание. Теорема 2 доказывается аналогично теореме 1 с использовани-

ем второй формулы Грина для случая $n = 2$, в которой функция $v = \ln \frac{1}{r}$ является гармонической всюду, кроме точки $r = 0$.

Рекомендуемая литература

- Ефимов А. В. и др. Математический анализ (специальные разделы). Ч. II. Применение некоторых методов математического и функционального анализа. – М.: Высшая школа, 1980. – 295 с.
- Свешников А. Г., Боголюбов А. Н., Кравцов В. В. Лекции по математической физике. – М.: Наука, 2004. – 416 с.
- Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. – М.: Наука, 2004. – 798 с.