

С. Г. МИХЛИН

# ОБ УРАВНЕНИЯХ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА

(Представлено академиком В. И. Смирновым 20 I 1951)

Хорошо известна теорема о среднем для гармонических функций, а также ряд обращений этой теоремы. В. Феллер <sup>(1)</sup> обобщил теорему о среднем на уравнения вида  $\Delta_2 u = 0$ , где  $\Delta_2$  — второй дифференциальный оператор Бельтрами в некоторой римановой метрике.

В настоящей заметке мы обобщим теорему о среднем на самосопряженные эллиптические уравнения вида \*

$$Lu = - \sum_{i, k=1}^m \frac{\partial}{\partial x_i} \left( A_{ik}(x) \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) + B(x) u = f(x) \quad (1)$$

в предположении, что  $B(x)$  один раз, а  $A_{ik}(x)$  трижды непрерывно дифференцируемы в некоторой конечной области  $\Omega$   $m$ -мерного евклидова пространства, и затем дадим некоторое обращение теоремы о среднем. Используя эти результаты, мы покажем, что решения однородного уравнения

$$Lu = - \sum_{i, k=1}^m \frac{\partial}{\partial x_i} \left( A_{ik}(x) \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) + B(x) u = 0, \quad (2)$$

дважды непрерывно дифференцируемые внутри  $\Omega$ , образуют подпространство в  $L_2(\Omega)$ . В заключение мы докажем, что решение вариационной задачи, к которой сводится интегрирование уравнения (1) при тех или иных краевых условиях, удовлетворяет почти везде уравнению (1), если только  $f(x) \in L_2(\Omega)$ .

Уравнение (2) имеет фундаментальное решение \*\*  $\Gamma(x, y)$ , главная часть которого равна

$$\left\{ \sum_{i, k=1}^m C_{ik}(x) (x_i - y_i) (x_k - y_k) \right\}^{-\frac{m-2}{2}}; \quad (3)$$

через  $C_{ik}$  обозначены элементы матрицы, обратной матрице коэффициентов  $A_{ik}$ . Если расстояние  $r$  между точками  $x$  и  $y$  достаточно мало, то  $\Gamma(x, y) > 0$ . Мы будем считать, что это неравенство выполнено.

Положим

$$\gamma(x, y) = \{\Gamma(x, y)\}^{-\frac{1}{m-2}}. \quad (4)$$

\*  $x$  — точка с декартовыми координатами  $x_1, x_2, \dots, x_m$

\*\* О его построении см. (2), а также (3), § 6 главы IV.

Пусть  $\gamma_0$  означает достаточно малую постоянную. Если  $u$  есть дважды непрерывно дифференцируемая функция, удовлетворяющая уравнению (2), то справедлива формула, выражающая для этого уравнения теорему о среднем значении

$$u(x) = -\frac{1}{E(x)} \left\{ \int_{\gamma=\gamma_0} u(y) N(\Gamma) dS_y - \Gamma_0 \int_{\gamma<\gamma_0} B(y) u(y) d\Omega_y \right\}. \quad (5)$$

Здесь

$$N(\Gamma) = - \sum_{i,k=1}^m A_{ik}(y) \frac{\partial \Gamma}{\partial y_k} \cos(\nu, y_i);$$

$\nu$  — внешняя нормаль к поверхности  $\gamma = \gamma_0$ . Далее,  $\Gamma_0 = \gamma_0^{-m+2}$ , и

$$E(x) = (m-2) \int_{S_1} \left\{ \sum_{i,k=1}^m C_{ik}(x) \cos(r, x_i) \cos(r, x_k) \right\}^{-m/2} \times \\ \times \sum_{i,k,l=1}^m A_{ik}(x) C_{il}(x) \cos(r, x_k) \cos(r, x_l) dS_1; \quad (6)$$

$S_1$  — гиперсфера с центром  $x$  и радиусом единица.

Формула среднего значения для уравнения (1) имеет вид

$$u(x) = -\frac{1}{E(x)} \left\{ \int_{\gamma=\gamma_0} u(y) N(\Gamma) dS_y - \Gamma_0 \int_{\gamma<\gamma_0} B(y) u(y) d\Omega_y - \int_{\gamma<\gamma_0} (\Gamma - \Gamma_0) f(y) d\Omega_y \right\}. \quad (7)$$

Пусть  $F(\gamma_0)$  означает бесконечно дифференцируемую функцию от  $\gamma_0$ , имеющую нуль достаточно высокого порядка при  $\gamma_0 = 0$  и тождественно равную нулю при  $\gamma_0 \geq \gamma_1$ , где  $\gamma_1$  — достаточно малое число. Умножая (5) на  $F(\gamma_0) \frac{d\gamma}{d\gamma_0} \Big|_{\gamma=\gamma_0}$ , интегрируя по  $\gamma_0$  в пределах  $0 \leq \gamma_0 \leq \gamma_1$  и деля на коэффициент при  $u(x)$  в левой части полученного равенства, мы придем к формуле вида

$$(x) = \int_{\gamma<\gamma_1} u(y) K(x, y) d\Omega_y, \quad (8)$$

где  $K(x, y)$  — дважды непрерывно дифференцируема по  $x_1, x_2, \dots, x_m$  при любом положении точки  $y$  в пространстве и  $K(x, y) \equiv 0$  при  $\gamma \geq \gamma_1$ .

**Теорема 1.** Множество решений уравнения (2), дважды непрерывно дифференцируемых внутри  $\Omega$  и квадратично суммируемых в  $\Omega$ , образует подпространство в  $L_2(\Omega)$ .

Пусть  $\{u_n\}$  — сходящаяся в  $L_2(\Omega)$  последовательность решений уравнения (2), удовлетворяющих условиям теоремы. Обозначим  $u_0 = \lim u_n$ . Возьмем произвольную замкнутую подобласть  $\bar{\Omega}'$  и выберем  $\gamma$  столь малым, чтобы область  $\gamma(x, y) \leq \gamma$  лежала внутри  $\Omega$  каждый раз, когда  $x \in \bar{\Omega}'$ . Если  $\gamma_1 \leq \gamma$ , то для любой точки  $x \in \bar{\Omega}'$  и для любого члена последовательности  $\{u_n\}$  верна формула (8); полагая  $n \rightarrow \infty$ , мы найдем, что эта формула верна и для  $u_0$ . Отсюда следует, что  $u_0$  дважды непрерывно дифференцируема внутри  $\Omega$ . Из той же формулы (8) нетрудно усмотреть, что  $u_n(x) \rightarrow u_0(x)$  равномерно в любой замкнутой подобласти  $\Omega$ .

Будучи решениями уравнения (2), функции  $u_n(x)$  удовлетворяют соотношению (5). Полагая  $n \rightarrow \infty$ , мы получим

$$u_0(x) = -\frac{1}{E(x)} \left\{ \int_{\gamma=\gamma_0} u_0(y) N(\Gamma) dS_y - \Gamma_0 \int_{\gamma<\gamma_0} B(y) u_0(y) d\Omega_y \right\}. \quad (9)$$

С другой стороны, полагая  $Lu_0 = f_0(x)$ , имеем по формуле (7):

$$u_0(x) = -\frac{1}{E(x)} \left\{ \int_{\gamma=\gamma_0} u_0(y) N(\Gamma) dS_y - \Gamma_0 \int_{\gamma<\gamma_0} B(y) u_0(y) d\Omega_y - \int_{\gamma<\gamma_0} (\Gamma - \Gamma_0) f_0(y) d\Omega_y \right\}. \quad (10)$$

Из (9) и (10) следует:

$$\int_{\gamma<\gamma_0} (\Gamma - \Gamma_0) f_0(y) d\Omega_y = 0.$$

Применив к последнему интегралу теорему о среднем значении и положив  $\gamma_0 \rightarrow 0$ , мы найдем, что  $Lu_0 = 0$ .

**Теорема 2.** Формула (7) при  $f(y) = Lu$  верна для функций, которые имеют все обобщенные производные второго порядка, квадратично суммируемые в любой внутренней подобласти  $\Omega$ .

Из теорем о „вложении пространств“ С. Л. Соболева<sup>(4)</sup> вытекает, что такие функции квадратично суммируемы как по области  $\gamma < \gamma_0$ , так и по поверхности  $\gamma = \gamma_0$ , и правая часть формулы (7) имеет смысл. Чтобы доказать справедливость этой формулы, напомним ее для средней функции<sup>(4)</sup>  $u_h(x)$ ; радиус усреднения  $h$  сделаем меньшим, чем расстояние от поверхности  $\gamma = \gamma_0$  до границы области  $\Omega$ . Перейдя к пределу при  $h \rightarrow 0$ , мы получим формулу (7) для функции  $u(x)$ .

**Теорема 3.** Пусть  $f(x) \in L_2(\Omega)$  и  $u(x) \in L_2^{(1)}(\Omega)^*$ . Если  $u(x)$  удовлетворяет соотношению (7), то эта функция имеет в любой внутренней подобласти  $\Omega$  квадратично суммируемые обобщенные вторые производные и почти везде в  $\Omega$  удовлетворяет уравнению (1).

Положим

$$v(x) = \int_{\Omega} \frac{f(y)}{E(y)} \Gamma(x, y) d\Omega_y. \quad (11)$$

Имеем

$$\frac{\partial v}{\partial x_i} = \int_{\Omega} \frac{f(y)}{E(y)} \frac{\partial \Gamma}{\partial x_i} d\Omega_y. \quad (12)$$

Дифференцируя далее \*\*, получим

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 v}{\partial x_i \partial x_k} &= \int_{\Omega} \frac{f(y)}{E(y)} \frac{\partial^2 \Gamma}{\partial x_i \partial x_k} d\Omega_y + \frac{f(x)}{E(x)} \int_{S_1} \left\{ \sum_{q,s=1}^m C_{qs}(x) \cos(r, x_q) \cos(r, x_s) \right\}^{-m/2} \times \\ &\times \sum_{l=1}^m C_{il}(x) \cos(r, x_l) \cos(r, x_k) dS_1. \end{aligned} \quad (13)$$

Объемный интеграл в (13) — сингулярный, т. е. должен быть понижаем в смысле его главного значения.

\* Через  $L_2^{(n)}(\Omega)$  мы обозначаем множество функций, которые вместе со своими производными до порядка  $n$  включительно квадратично суммируемы в  $\Omega$ .

\*\* О дифференцировании интегралов типа (12) см. (9), § 14.

Формулы (12) и (13) дают, вообще говоря, не обычные, а обобщенные производные от  $v$ ; из нашей теоремы об ограниченности оператора сингулярного интегрирования\* вытекает, что вторые производные от  $v$  квадратично суммируемы в  $\Omega$ .

Из (13) следует, что

$$Lv = \int_{\Omega} \frac{f(y)}{E(y)} L\Gamma d\Omega_y + f(x) = f(x). \quad (14)$$

Применив к  $v(x)$  формулу (7), мы найдем, что разность  $u(x) - v(x)$  удовлетворяет соотношению (5). Повторив рассуждения теоремы 1, мы убедимся, что эта разность дважды непрерывно дифференцируема внутри  $\Omega$  и удовлетворяет уравнению (2).

Рассмотрим теперь задачу об интегрировании уравнения (1) при некотором однородном самосопряженном краевом условии; мы примем, что на множестве функций, удовлетворяющих этому условию, оператор  $Lu$  положительно-определенный, т. е. что в метрике пространства  $L_2(\Omega)$

$$(Lu, u) \geq C \|u\|^2, \quad C = \text{const} > 0.$$

Как известно, поставленная нами задача может быть сведена к задаче о минимуме функционала

$$(Lu, u) - (u, f) - (f, u) \quad (15)$$

на замыкании упомянутого множества в метрике со скалярным произведением

$$[u, v] = (Lu, v) = (u, Lv).$$

Решение этой задачи существует и единственно\*\*; оно принадлежит пространству  $L_2^{(1)}(\Omega)$ .

*Теорема 4. Функция, реализующая минимум функционала (15), имеет в любой внутренней подобласти  $\Omega$  квадратично суммируемые обобщенные производные и удовлетворяет почти везде в  $\Omega$  уравнению (1).*

Указанную функцию можно получить как предел минимизирующей последовательности, построенной по методу наименьших квадратов (7). При этом мы будем иметь в метрике  $L_2(\Omega)$  (см. (7), § 60)

$$\|u - u_n\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0, \quad \left\| \frac{\partial u}{\partial x_i} - \frac{\partial u_n}{\partial x_i} \right\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0, \quad \|f - Lu_n\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0.$$

На основании упомянутых выше теорем о „вложении пространств“,  $u_n \rightarrow u$  в среднем по любой гладкой поверхности, лежащей внутри  $\Omega$ .

Напишем формулу (7) для функции  $u_n(x)$ . При  $n \rightarrow \infty$  она перейдет в ту же формулу (7) для  $u(x)$ ; теперь наша теорема непосредственно вытекает из теоремы 3.

Поступило  
29 XII 1950

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> В. Феллер, Усп. матем. наук, в. 8 (1940). <sup>2</sup> Е. Е. Леви, там же, в. 8 (1940). <sup>3</sup> Р. Курант и Д. Гильберт, Методы математической физики, 2, 1945. <sup>4</sup> С. Л. Соболев, Некоторые применения функционального анализа в математической физике, 1950. <sup>5</sup> С. Г. Михлин, Усп. матем. наук, 3, в. 3/28 (1948). <sup>6</sup> С. Г. Михлин, ДАН, 19, № 5 (1938). <sup>7</sup> С. Г. Михлин, Прямые методы в математической физике, 1950.

\* См. (6), а также (5), § 21.

\*\* Подробно об этом см., например (7), § 19.