

ЗАМЕТКИ

ОБ ОЦЕНКЕ ИНТЕГРАЛА ДИРИХЛЕ

Д. Б. Топольянский

(Днепропетровск)

Приближенное решение задачи Дирихле с помощью вариационных методов основано на отыскании совокупности функций, обращающих в минимум интеграл Дирихле. В некоторых случаях при сопоставлении приближенных решений, полученных двумя выбранными методами, можно получить оценку для интеграла Дирихле сверху и снизу. В работе дается двусторонняя оценка для интеграла Дирихле. Полученная оценка применяется при приближенном решении задачи теории кручения стержней.

§ 1. Как известно, теорема о минимуме интеграла Дирихле утверждает, что из всей совокупности функций  $\Psi^*$ , непрерывных вместе с их первыми и вторыми производными в области  $T$ , ограниченной контуром  $L$ , и принимающих на  $L$  одну и ту же совокупность значений  $\psi_0$ , гармоническая функция  $\psi$  есть та, которая обращает в минимум интеграл Дирихле

$$J = \iint_T D(\psi, \psi) d\tau \quad \left( D(\psi, \psi) = \left[ \frac{\partial \psi}{\partial x} \right]^2 + \left[ \frac{\partial \psi}{\partial y} \right]^2 \right)$$

Таким образом, если  $\psi^*$ —любая негармоническая функция, принадлежащая совокупности  $\Psi^*$ , а  $\psi$ —принадлежащая этой совокупности гармоническая функция, то имеет место неравенство

$$\iint_T D(\psi, \psi) d\tau < \iint_T D(\psi^*, \psi^*) d\tau \quad (1.1)$$

Докажем теперь теорему, дающую для интеграла Дирихле оценку с другой стороны, а именно: из всей совокупности гармонических функций  $\Psi^{**}$ , удовлетворяющих на контуре  $L$ , ограничивающем данную область  $T$ , условию

$$\int_L (\psi_0 - \Psi^{**}) \frac{\partial \Psi^{**}}{\partial n} ds = 0 \quad (1.2)$$

где  $\psi_0$ —некоторая данная совокупность значений, а  $n$ —внешняя нормаль, получает значение  $\psi_0$  на контуре та, которая сообщает интегралу Дирихле, распространенному на область  $T$ , наибольшее значение, т. е. если  $\psi^{**}$ —любая гармоническая функция, принадлежащая совокупности  $\Psi^{**}$ , но не получающая значений  $\psi_0$  на контуре данной области, а  $\psi$ —гармоническая в данной области функция, получающая значения  $\psi_0$  на контуре (принадлежащая, следовательно, той же совокупности), то имеет место неравенство

$$\iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau < \iint_T D(\psi, \psi) d\tau \quad (1.3)$$

Положим

$$\psi^{**} - \psi = \psi^{\circ} \quad (1.4)$$

Составим интеграл Дирихле для функции  $\psi$ :

(1.5)

$$\begin{aligned} \iint_T D(\psi, \psi) d\tau &= \iint_T D(\psi^{**} - \psi^\circ, \psi^{**} - \psi^\circ) d\tau = \\ &= \iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau - 2 \iint_T D(\psi^{**}, \psi^\circ) d\tau + \iint_T D(\psi^\circ, \psi^\circ) d\tau = \\ &= \iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau - 2 \left[ \int_{L_0} \psi^\circ \frac{\partial \psi^{**}}{\partial n} ds - \iint_T \psi^\circ \Delta \psi^{**} d\tau \right] + \iint_T D(\psi^\circ, \psi^\circ) d\tau \end{aligned}$$

где  $\Delta$ —оператор Лапласа,

$$D(\psi^{**}, \psi^\circ) = \frac{\partial \psi^{**}}{\partial x} \frac{\partial \psi^\circ}{\partial x} + \frac{\partial \psi^{**}}{\partial y} \frac{\partial \psi^\circ}{\partial y}$$

Первый из интегралов квадратной скобки равен нулю вследствие условия (1.2), второй также равен нулю, так как  $\psi^{**}$ —гармоническая функция. Таким образом, имеем

$$\iint_T D(\psi, \psi) d\tau = \iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau + \iint_T D(\psi^\circ, \psi^\circ) d\tau \quad (1.6)$$

При  $\psi^\circ \neq 0$  второй интеграл в правой части—величина положительная, поэтому

$$\iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau < \iint_T D(\psi, \psi) d\tau < \iint_T D(\psi^*, \psi^*) d\tau \quad (1.7)$$

§ 2. Полученной оценкой можно воспользоваться при совместном применении двух определенным образом выбранных методов приближенного решения задачи Дирихле. Пусть в результате применения одного метода получено приближенное решение некоторой частной задачи Дирихле в виде линейной комбинации

$$\psi^{**} = \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i^{**}$$

где  $\varphi_i^{**}$  ( $i = 1, 2, \dots, n$ )—система гармонических функций в области  $T$ , при условии

$$\int_L (\psi_0 - \psi^{**}) \frac{\partial \varphi_i^{**}}{\partial n} ds = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n) \quad (2.1)$$

а в результате применения другого метода—в виде некоторой негармонической функции, принадлежащей совокупности  $\Psi^*$ . Тогда при совместном применении двух таких методов приближенного решения задачи приходим к неравенствам (1.1) и (1.3).

§ 3. В виде примера, рассмотрим вопрос об оценке крутящего момента при приближенном решении основной задачи кручения стержней. Момент кручения  $M_t$  для цилиндрического стержня с поперечным сечением  $T$  может быть выражен так

$$M_t = \rho g \left[ \iint_T (x^2 + y^2) dx dy - \iint_T D(\psi, \psi) dx dy \right] \quad (3.1)$$

где  $\rho$ —модуль сдвига,  $g$ —угол поворота, отнесенный к единице длины,  $\psi$ —гармоническая в данной области функция с значением на контуре, равным  $\psi_0 = \frac{1}{2}(x^2 + y^2)$ . Введем обозначения

$$\begin{aligned} J^* &= \iint_T D(\psi^*, \psi^*) d\tau, & M_t^* &= \rho g \left[ \iint_T (x^2 + y^2) d\tau - J^* \right] \\ J^{**} &= \iint_T D(\psi^{**}, \psi^{**}) d\tau, & M_t^{**} &= \rho g \left[ \iint_T (x^2 + y^2) d\tau - J^{**} \right] \end{aligned}$$

получим

$$M_t^* < M_t < M_t^{**}$$

§ 4. Проследим теперь за оценкой погрешности для момента кручения [при приближенном решении задачи различными методами.

1. Как известно, приближенное значение момента кручения, получаемое по методу Ритца, меньше истинного: например, для квадрата со стороной  $2a$  ( $x = \pm a$ ,  $y = \pm a$ ), если искать приближенное решение задачи по Ритцу в виде

$$\psi^* = \frac{1}{2}(x^2 + y^2) + a_0(x^2 - a^2)(y^2 - a^2)$$

получим

$$J^* = \frac{4}{9}a^4, \quad M_t^* = \mu g \left[ \frac{8}{3}a^4 - \frac{4}{9}a^4 \right] = 0.1388(2a)^4 \mu g$$

Истинные значения  $J = 0.4171 a^4$ ,  $M_t = 0.1406 (2a)^4 \mu g$ ; таким образом, в этом случае  $J^* > J$ ,  $M_t^* < M_t$ .

2. По методу, предложенному Канторовичем [1], задача о минимуме функционала, зависящего от функции двух аргументов, сводится к задаче о минимуме функционала, зависящего от нескольких функций одного переменного; если, следуя Канторовичу, в качестве примера рассмотреть задачу о кручении призматического стержня с прямоугольным поперечным сечением со сторонами 2 и 1, т. е.  $x = \pm 1$ ,  $y = \pm 0.5$ , то получим

$$\psi^* = \frac{1}{2}(x^2 + y^2) + \frac{1}{4}(1 - 4x^2) \left( -\frac{\text{ch} \sqrt{10} x}{\text{ch} \sqrt{10}} \right)$$

В этом случае  $J^* = 0.376$ ,  $M_t^* = 0.457 \mu g$ ; истинные значения  $J = 0.375$ ,  $M_t = 0.458 \mu g$  и, следовательно,  $J^* > J$ ,  $M_t^* < M_t$ .

3. Рассмотрим оценку погрешности для скручивающего момента при приближенном решении задачи по методу наименьших квадратов в различных его видоизменениях.

а) Приближенное решение задачи является функцией  $\psi^*$ . В этом случае, например, для квадрата со стороной, равной 2, т. е.  $x = \pm 1$ ,  $y = \pm 1$ , получим [2]

$$\psi^* = \frac{1}{2}(x^2 + y^2) + 2(1 - x^2)(1 - y^2) [0.2902 + 0.0627(x^2 + y^2)]$$

$$J^* = 0.4238, \quad M_t^* = 0.1402 \times 2^4 \mu g, \quad J^* > J, \quad M_t^* < M_t$$

б) Приближенное решение задачи является функцией  $\psi^{**}$ . Решая эту же задачу по методу наименьших квадратов, можно искать приближенное решение в виде

$$\psi^{**} = a_0 + a_1(x^2 - y^2) + a_2(x^4 - 6x^2y^2 + y^4)$$

Из условия минимизации интеграла

$$\int \left[ \frac{1}{2}(x^2 + y^2) - a_0 - a_1(x^2 - y^2) - a_2(x^4 - 6x^2y^2 + y^4) \right]^2 ds$$

получим [1]

$$\psi^{**} = 0.5891 - 0.0970(x^4 - 6x^2y^2 + y^4)$$

$$J^{**} = 0.4160, \quad M_t^{**} = 0.1407 \times 2^4 \mu g, \quad J^{**} < J, \quad M_t^{**} > M_t$$

Можно, следуя Треффцу, искать приближенное решение задачи в виде

$$\psi^{**} = \sum_{i=1}^n a_i \varphi_i^{**}$$

а коэффициенты из условия минимизации интеграла Дирихле для погрешности  $\psi^0 = \psi^{**} - \psi$ . Отсюда придем к системе  $n$  уравнений

$$\int_L (\psi^{**} - \psi_0) \frac{\partial \varphi_i^{**}}{\partial a_i} ds = 0$$

а следовательно, и к условию (1.2). Результат получится тот же, как и в пункте б.

с) Естественно, к тому же результату придем, решая эту задачу путем разложения функции на контуре по наперед заданным функциям — гармоническим полиномам с помощью ортогонализации [2]. Решая данную задачу для квадрата со стороной, равной 2, ограничившись четными полиномами 1,  $x^2 - y^2$ ,  $x^4 - 6x^2y^2 + y^4$ , получим [1]

$$\psi^{**} = a_1\omega_1 + a_2\omega_2 + a_3\omega_3$$

где

$$\omega_1 = \frac{1}{\sqrt{8}}, \quad \omega_2 = \sqrt{\frac{45}{64}}(x^2 - y^2), \quad \omega_3 = 0.23030(x^4 - 6x^2y^2 + y^4 + 0.8)$$

$$a_1 = \frac{2\sqrt{8}}{3}, \quad a_2 = 0, \quad a_3 = 0.42113$$

или

$$\psi^{**} = 0.5891 - 0.0970(x^4 - 6x^2y^2 + y^4); \quad J^{**} < J, \quad M_t^{**} > M_t$$

д) Если решить задачу о кручении стержня по методу наименьших квадратов [2] приведением к системе обыкновенных дифференциальных уравнений (в данном случае к одному), то для прямоугольника со сторонами 2 и 1, т. е.  $x = \pm 1$ ,  $y = \pm 0.5$ , получим

$$\psi^* = -2(1 - 4y^2)f(x) + \frac{1}{2}(x^2 + y^2)$$

где

$$f(x) = A \operatorname{ch} \alpha x \cos \beta x + B \operatorname{sh} \alpha x \sin \beta x - \frac{1}{8}, \quad \alpha = 3.237, \quad \beta = 0.691$$

а коэффициенты  $A$  и  $B$  получаются из требования  $f(\pm 1) = 0$ .

Таким образом [1, 2], получаем  $A = 0.00757$ ,  $B = 0.00624$ .

$$J_* = 0.381 > J, \quad M_t^* = 0.452 \mu g < M_t$$

4. Решим данную задачу по методу Фурье: решение ищем как сумму элементарных основных решений, имеющих вид произведений  $X(x)Y(y)$ , удовлетворяющих уравнению Лапласа и некоторым из контурных условий; затем соответствующим подбором коэффициентов обеспечивается выполнение всех предписанных условий для предельных значений. При этом приближенное решение получим в виде отрезка бесконечного ряда. Таким образом, отрезок этого ряда точно удовлетворяет уравнению Лапласа и некоторым контурным условиям, а остальным контурным условиям — приближенно. Воспользуемся известным решением [2] для прямоугольника со сторонами  $a$  и  $b$ ; задача может быть сведена к решению уравнения Лапласа с граничными условиями

$$\psi_1^{**} = -(a-x)x \quad \text{при } y = \pm \frac{1}{2}b, \quad \psi = 0 \quad \text{при } x=0, x=a$$

Тогда по методу Фурье

$$\psi = \sum_{n=1}^{\infty} \beta_n \operatorname{sech} \frac{n\pi b}{2a} \operatorname{ch} \frac{n\pi y}{a} \sin \frac{n\pi x}{a} \quad \left( \beta_n = -\frac{4a^2}{n^3\pi^3} (1 - \cos n\pi) \right)$$

Ограничимся, например, первым приближением; легко показать, что взятый для этого отрезок бесконечного ряда принадлежит совокупности  $\Gamma^{**}$ . Таким образом,

$$\psi_1^{**} = -\frac{8a^2}{\pi^3} \operatorname{sech} \frac{\pi b}{2a} \operatorname{ch} \frac{\pi y}{a} \sin \frac{\pi x}{a}$$

В случае квадрата со стороной 2, получим

$$J^{**} = 0.4122, \quad M_t^{**} = 0.1409 * 2^4 \mu g, \quad J^{**} > J, \quad M_t^{**} > M_t$$

Поступила в редакцию

12 II 1956

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Канторович Л. В. и Крылов В. М. Методы приближенного решения уравнений в частных производных. 1935.