

ТЕОРИЯ УПРУГОСТИ

Г. Н. ПОЛОЖИЙ

**ОБ ОДНОМ МЕТОДЕ РЕШЕНИЯ НЕКОТОРЫХ СМЕШАННЫХ
ЗАДАЧ ТЕОРИИ ТОНКИХ ПЛИТ**

(Представлено академиком М. В. Келдышем 15 III 1949)

В этой работе показывается, что для тонких плит, ограниченных кусочно-прямолинейными контурами, задача об изгибе при заданных значениях на контуре прогиба и изгибающего момента (эта задача обычно называется смешанной задачей теории тонких плит) приводится к последовательному определению двух аналитических функций комплексного переменного по их граничным значениям, причем первая из этих функций находится в результате решения задачи Дирихле, а вторая — в результате решения задачи Римана — Гильберта⁽¹⁾. В качестве примера на применение получающегося метода решения указанной задачи теории тонких плит дается решение задачи об изгибе тонкой прямоугольной плиты, свободно опертой по краям, силами, нормальными к ее срединной плоскости.

Пусть G — область в плоскости комплексного переменного $z = x + iy$, совпадающая с срединной плоскостью тонкой плиты из изотропного однородного материала толщиной $2h$, L — ее граница, σ — длина дуги L , отсчитываемая от некоторой начальной точки в направлении положительного обхода L . Пусть (x, y, w) — правая система координат. Тогда, если через $q = q(x, y)$ обозначить нормальные усилия, приложенные к поверхности плиты на единицу площади, а через $w = w(x, y)$ — прогиб срединной плоскости плиты, то для определения $w = w(x, y)$, как известно, имеет место уравнение

$$\Delta \Delta w = q/D \quad (\Delta = \partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2), \quad (1)$$

где $D = 2Eh^3/3(1 - \mu^2)$ — цилиндрическая жесткость, E — модуль Юнга, μ — коэффициент Пуассона.

Изгибающий момент M_ν , скручивающий момент H_ν и перерезывающая сила N_ν , действующие на единицу длины замкнутой кривой Γ с внешней нормалью ν и положительным направлением касательной t , лежащей в области G , выражаются через прогиб $w = w(x, y)$ следующим образом⁽²⁾:

$$M_\nu = -1/2 D \{ (1 + \mu) \Delta w + (1 - \mu) [(w_{xx} - w_{yy}) \cos 2\alpha + 2w_{xy} \sin 2\alpha] \}, \quad (2)$$

$$H_\nu = -1/2 D (1 - \mu) [(w_{yy} - w_{xx}) \sin 2\alpha + 2w_{xy} \cos 2\alpha], \quad (3)$$

$$N_\nu = -D \partial \Delta w / \partial \nu, \quad (4)$$

где α — угол, составленный нормалью ν с осью x .

Пусть $\omega = \omega(x, y) = \omega(z)$ — какое-либо частное решение уравнения (1), непрерывное на L вместе со своими частными производными по x и y до четвертого порядка*. Тогда общим решением уравнения (1)

* При достаточно общих предположениях относительно $q(x, y)$ можно, например, положить $\omega = \frac{1}{2\pi} \iint_G \frac{r^2 \ln r}{4D} q(\xi, \eta) d\xi d\eta$ ($r = \sqrt{(x - \xi)^2 + (y - \eta)^2}$)⁽³⁾.

будет

$$\omega = \bar{z}\varphi(z) + z\bar{\varphi}(\bar{z}) + \chi(z) + \bar{\chi}(\bar{z}) + \omega, \quad (5)$$

где $\varphi(z)$ и $\chi(z)$ — произвольные аналитические в области G функции от $z = x + iy$; $\bar{\varphi}(\bar{z})$ и $\bar{\chi}(\bar{z})$ — функции, сопряженные с функциями $\varphi(z)$ и $\chi(z)$, соответственно, $\chi(z)$, причем функции $\varphi(z)$ и $\chi(z)$ такие, что

$$\varphi(0) = 0, \quad \text{Im } \varphi'(0) = 0, \quad \text{Im } \chi(0) = 0 \quad (6)$$

(Im — мнимая часть).

Как следствие равенства (5) получаем

$$1/2(\partial\omega/\partial x + i\partial\omega/\partial y) = \varphi(z) + z\bar{\varphi}'(\bar{z}) + \bar{\psi}'(\bar{z}) + d(\omega)/d\bar{z}, \quad (7)$$

где $\psi(z) = \chi'(z)$, символ $d(f)/dz$ определяется равенством

$$d(f)/dz = 1/2(\partial f/\partial x - i\partial f/\partial y) \quad (8)$$

(f — любая функция комплексного переменного, вещественная и мнимая части которой имеют частные производные по x и y *).

Отметив тождество

$$\frac{\partial f}{\partial v} = \frac{d(f)}{dz} e^{i\alpha} + \frac{d(f)}{d\bar{z}} e^{-i\alpha}, \quad (9)$$

имеющее место для любой функции f , вещественная и мнимая части которой как функции переменных x и y имеют полные дифференциалы, из равенства (7) легко получаем следующую формулу

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\partial^2 \omega}{\partial s^2} - i \frac{\partial^2 \omega}{\partial s \partial v} \right) = \varphi'(z) + \bar{\varphi}'(\bar{z}) + \frac{1}{4} \Delta \omega - \left[z\bar{\varphi}''(\bar{z}) + \bar{\psi}'(\bar{z}) + \frac{d^2(\omega)}{d\bar{z}^2} \right] e^{-i2\alpha}, \quad (10)$$

где

$$\frac{d^2(\omega)}{d\bar{z}^2} = \frac{d(d(\omega)/d\bar{z})}{d\bar{z}} = \frac{\omega_{xx} - \omega_{yy}}{4} + i \frac{2\omega_{xy}}{4}. \quad (11)$$

Записав равенства (2), (3), (4) в комплексной форме

$$M_v + iH_{vt} = -1/2 D(1 + \mu) \Delta \omega - 1/2 D(1 - \mu) [\omega_{xx} - \omega_{yy} + i2\omega_{xy}] e^{-i2\alpha}, \\ N_x + iN_y = -2D d(\Delta\omega)/d\bar{z}$$

и применяя равенство (11) к функции $\omega = \omega(x, y)$, получаем следующие формулы:

$$M_v + iH_{vt} = -2D(1 + \mu) \left[\varphi'(z) + \bar{\varphi}'(\bar{z}) + \frac{1}{4} \Delta \omega \right] - \\ - 2D(1 - \mu) \left[z\bar{\varphi}''(\bar{z}) + \bar{\psi}'(\bar{z}) + \frac{d^2(\omega)}{d\bar{z}^2} \right] e^{-i2\alpha}, \quad (12)$$

$$N_x + iN_y = -8D \left[\bar{\varphi}'(\bar{z}) + 1/4 d(\Delta\omega)/d\bar{z} \right]. \quad (13)$$

Как следствие формул (10) и (12) имеем равенства

$$\frac{1}{2} \frac{\partial^2 \omega}{\partial s^2} \frac{1}{2D(1 - \mu)} M_v = \frac{2}{1 - \mu} \left[\varphi'(z) + \bar{\varphi}'(\bar{z}) + \frac{1}{4} \Delta \omega \right], \\ \frac{\partial^2 \omega}{\partial s \partial v} = - \frac{1}{D(1 - \mu)} H_{vt}. \quad (14)$$

* Этот символ $d(f)/dz$ мы иногда называем обобщенной производной функции $f(z)$ по комплексному переменному $z = x + iy$ (*).

Из первого из этих равенств и из равенства (10) получаем следующие важные формулы

$$\operatorname{Re} \varphi'(z) = \frac{1}{8} \left[(1 - \mu) \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} - \frac{1}{D} M_\nu - \Delta \omega \right], \quad (15)$$

$$\operatorname{Re} [\psi'(z) e^{i2\alpha}] = -\frac{1}{4} \left[(1 + \mu) \frac{\partial^2 w}{\partial s^2} + \frac{1}{D} M_\nu \right] - \operatorname{Re} \left[(z\bar{\varphi}'(\bar{z}) + \frac{d^2(w)}{d\bar{z}^2}) e^{-i2\alpha} \right]. \quad (16)$$

(Re — вещественная часть).

Формулы (15) и (16) показывают, что если граница L области G есть кусочно-прямолинейный контур и если на этом контуре заданы значения прогиба $w = w(\sigma)$ и изгибающего момента $M_\nu = m(\sigma)$, то для определения функций $\varphi'(z)$ и $\psi'(z)$ на контуре L , если речь не идет об его угловых точках, имеют место равенства

$$\operatorname{Re} \varphi'(z) = \frac{1}{8} \left[(1 - \mu) \frac{\partial^2 w(\sigma)}{\partial \sigma^2} - \frac{1}{D} m(\sigma) \right] - \frac{1}{8} [\Delta \omega]_L, \quad (17)$$

$$\operatorname{Re} [\psi'(z) e^{i2\alpha}] = -\frac{1}{4} \left[(1 + \mu) \frac{\partial^2 w(\sigma)}{\partial \sigma^2} + \frac{1}{D} m(\sigma) \right] - \operatorname{Re} \left[(z\bar{\varphi}''(\bar{z}) + \frac{d^2(w)}{d\bar{z}^2}) e^{-i2\alpha} \right]_L, \quad (18)$$

где через $[]_L$ обозначены значения соответствующей функции, стоящей в квадратных скобках, на контуре L . В частности, в случае свободно опертой плиты, т. е. при $w(\sigma) = 0$, $m(\sigma) = 0$, равенства (17) и (18) принимают вид

$$\operatorname{Re} \varphi'(z) = -\frac{1}{8} [\Delta \omega]_L, \quad (17')$$

$$\operatorname{Re} [\psi'(z) e^{i2\alpha}] = -\operatorname{Re} [(z\bar{\varphi}''(\bar{z}) + d^2(w)/d\bar{z}^2) e^{-i2\alpha}]_L. \quad (18')$$

Таким образом, в случае, когда область G ограничена кусочно-прямолинейным контуром, при заданных на контуре значениях прогиба и изгибающего момента функция $\varphi'(z)$ определяется из равенства (17) в результате решения задачи Дирихле, а затем функция $\psi'(z)$ определяется из равенства (18) как решение задачи Римана — Гильберта.

Пусть теперь область G есть прямоугольник, т. е. рассмотрим плиту, имеющую форму прямоугольника. Будем считать, что края плиты свободно оперты, т. е. $w(\sigma) = 0$, $m(\sigma) = 0$. Считая, что вершины A_1, A_2, A_3, A_4 прямоугольника G имеют аффиксы $1/2 a$, $1/2 a + ib$, $-1/2 a + ib$ и, соответственно, $-1/2 a$ ($a > 0$, $b > 0$), из равенства (17'), учитывая, что $\operatorname{Im} \varphi'(0) = 0$, получаем

$$\varphi'(z) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} -\frac{1}{8} [\Delta \omega]_L \frac{e^{i\theta} + \zeta}{e^{i\theta} - \zeta} d\theta, \quad (19)$$

где $\zeta = \rho e^{i\theta} = \frac{\operatorname{sn} z - i}{\operatorname{sn} z + i}$ — функция, конформно отображающая прямоугольник G на круг $|\zeta| < 1$, $\operatorname{sn} z$ — эллиптический синус с периодами $2a$ и $2bi$.

Из равенства (18'), предполагая, что $d^2(w)/d\bar{z}^2$ как функция от θ непрерывна на окружности $|\zeta| = 1$, а $d[\Delta \omega]_L/d\theta$ как функция от θ

удовлетворяет условию Гельдера на этой окружности, из равенства (18') получаем:

$$\psi'(z) = \psi_0'(z) + iC', \quad (20)$$

где C' — неопределенная вещественная постоянная,

$$\psi_0'(z) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} -\operatorname{Re} \left[z \bar{\varphi}''(\bar{z}) + \frac{d^2(\omega)}{dz^2} \right] \frac{e^{i\theta} + \zeta}{e^{i\theta} - \zeta} d\theta. \quad (21)$$

Полагая

$$\psi(z) = \int_0^z \varphi'(z) dz, \quad \psi_0(z) = \int_0^z \psi_0'(z) dz, \quad \chi_0(z) = \int_0^z \psi_0(z) dz \quad (22)$$

и подставляя эти равенства в равенство (5), получаем

$$\omega = \bar{z}\varphi(z) + z\bar{\varphi}(\bar{z}) + \chi_0(z) + \bar{\chi}_0(\bar{z}) + 1/2 iC'(z^2 - \bar{z}^2) + A'(z + \bar{z}) + iB'(z - \bar{z}) + \omega(z) \quad (23)$$

где A', B', C' , — вещественные постоянные. Полагая $z_1 = 1/2 a + i 1/2 b$, $z_2 = ib$, $z_3 = -1/2 a + 1/4 b$, из равенства (23) для определения постоянных A', B', C' , получаем систему линейных алгебраических уравнений:

$$A'a - B'b - C' 1/2 ab = -\bar{z}_1 \varphi(z_1) - z_1 \bar{\varphi}(\bar{z}_1) - \chi_0(z_1) - \bar{\chi}_0(\bar{z}_1) - \omega(z_1), \quad (24)$$

$$B'2b = \bar{z}_2 \varphi(z_2) + z_2 \bar{\varphi}(\bar{z}_2) + \chi_0(z_2) + \bar{\chi}_0(\bar{z}_2) + \omega(z_2), \quad (25)$$

$$-A'a - B' 1/2 b + C' 1/4 ab = -\bar{z}_3 \varphi(z_3) - z_3 \bar{\varphi}(\bar{z}_3) - \chi_0(z_3) - \bar{\chi}_0(\bar{z}_3) - \omega(z_3). \quad (26)$$

Из этой системы уравнений постоянные A', B', C' однозначно определяются, ибо определитель этой системы равен $-1/2 a^2 b^2$ и, следовательно, отличен от нуля.

Таким образом, задача об изгибе опертой прямоугольной плиты решена. При этом изгибающий момент M_y , скручивающий момент H_{yt} , перерезывающие силы N_x и N_y и прогиб ω этой плиты определяются равенствами

$$M_y + iH_{yt} = -2D(1 + \mu) \left[\varphi'(z) + \bar{\varphi}'(\bar{z}) + \frac{1}{4} \Delta\omega \right] - 2D(1 - \mu) \left[z \bar{\varphi}''(\bar{z}) + \bar{\psi}_0(\bar{z}) + iC' + \frac{d^2(\omega)}{dz^2} \right] e^{-i2\alpha}, \quad (27)$$

$$N_x + iN_y = -8D \left[\bar{\varphi}''(\bar{z}) + 1/4 d(\Delta\omega)/d\bar{z} \right], \quad (28)$$

$$\omega = \bar{z}\varphi(z) + z\bar{\varphi}(\bar{z}) + \chi_0(z) + \bar{\chi}_0(\bar{z}) + \frac{i}{2} C'(z^2 - \bar{z}^2) + A'(z + \bar{z}) + iB'(z - \bar{z}) + \omega(z), \quad (29)$$

где функции $\varphi'(z)$, $\psi_0'(z)$, $\varphi(z)$, $\psi_0(z)$, $\chi_0(z)$ определяются равенствами (19), (21) и (22), а постоянные A', B', C' находятся из системы линейных алгебраических уравнений (24), (25), (26).

Поступило
15 III 1949

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ Н. И. Мухелишвили, Сингулярные интегральные уравнения, М., 1946, стр. 279—283. ² А. И. Лурье, Прикладн. матем. и мех., 4, в. 1 (1940). ³ G. L a u r i c e l l a, Acta Math., 32, 204 (1909). ⁴ Г. Н. Положий, ДАН, 63, № 6 (1948).

* Здесь мы считаем для определенности $\omega(0) = 0$.