

## ОДНА КОНТАКТНАЯ ЗАДАЧА ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ ОБОЛОЧЕК

И. С. Малютин

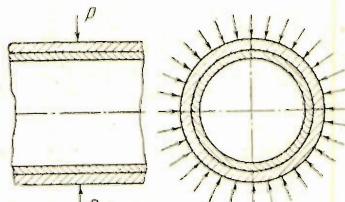
(Москва)

Рассмотрим две наложенные одна на другую без зазора круговые цилиндрические оболочки, толщины и материалы которых в общем случае различны. К одной из оболочек (для определенности будем считать — к внешней) приложено кольцевое, равномерно распределенное сосредоточенное давление интенсивности  $P$  (фиг. 1). Оболочки предполагаем простирающимися в обе стороны от нагрузки до бесконечности и взаимодействующими без трения. Задача состоит в определении контактного давления  $q$  между оболочками в тех случаях, когда они контактируют по всей длине.

Пусть  $x$  — координата вдоль образующей, отсчитываемая от сечения приложения внешней нагрузки. Величины, относящиеся к внешней оболочке, будем отмечать индексом 1, а относящиеся к внутренней оболочке — индексом 2.

Внешняя оболочка находится под действием кольцевого давления  $P$  и нагрузки  $q(x)$ , которая может включать (и, как окажется, действительно включает) и сосредоточенные факторы. Прогиб, вызванный кольцевым давлением, как известно [1], определяется формулой

$$u = \frac{Pe^{-\beta_1|x|}}{8\beta_1^3 D_1} (\sin \beta_1|x| + \cos \beta_1|x|) = \\ = \frac{P}{8\beta_1^3 D_1} \varphi(\beta_1|x|)$$



Фиг. 1

Здесь

$$D_1 = \frac{E_1 h_1^3}{12(1-\nu_1^2)}, \quad \beta_1^4 = \frac{E_1 h_1}{4a_1^2 D_1} = \frac{3(1-\nu_1^2)}{a_1^2 h_1^2}$$

где  $E_1$  — модуль упругости,  $\nu_1$  — коэффициент Пуассона,  $h_1$  — толщина,  $a_1$  — радиус оболочки.

Прогиб, вызванный нагрузкой  $q(x) = q(-x)$ , будет

$$v = \frac{1}{8\beta_1^3 D_1} \int_{-\infty}^{\infty} q(\xi) \varphi(\beta_1|x-\xi|) d\xi \quad \text{или} \quad v = \frac{1}{8\beta_1^3 D_1} \int_{-\infty}^{\infty} q(x-\xi) \varphi(\beta_1|\xi|) d\xi$$

Общий прогиб внешней оболочки  $w_1 = u - v$ . Прогиб внутренней оболочки будет

$$w_2 = \frac{1}{8\beta_2^3 D_2} \int_{-\infty}^{\infty} q(x-\xi) \varphi(\beta_2|\xi|) d\xi$$

Условие  $w_1 = w_2$  дает интегральное уравнение

$$\int_{-\infty}^{\infty} q(x-\xi) \psi(|\xi|) d\xi = u(|x|) \quad \left( \psi(\xi) = \frac{1}{8\beta_1^3 D_1} \varphi(\beta_1 \xi) + \frac{1}{8\beta_2^3 D_2} \varphi(\beta_2 \xi) \right)$$

Это интегральное уравнение легко решается путем применения операционного исчисления на основе двустороннего преобразования Лапласа<sup>[2]</sup>. Введем операционные соотношения для функций, входящих в уравнение (1):

$$q(x) \doteq Q(s), \quad \psi(|x|) \doteq \Psi(s), \quad u(|x|) \doteq U(s)$$

Учитывая, что левая часть уравнения (1) является складкой функций  $q(x)$  и  $\psi(|x|)$  и переходя в (1) к изображениям, получаем

$$Q(s) = \frac{s U(s)}{\Psi(s)}$$

При этом предполагается, что функции  $q(x)$ ,  $\psi(|x|)$  и  $u(|x|)$  имеют общую полосу сходимости. Для изображений  $U(s)$  и  $\Psi(s)$  имеем

$$\begin{aligned} U(s) &= s \int_{-\infty}^{\infty} e^{-sx} u(|x|) dx = \frac{P}{8\beta_1^3 D_1} s \int_{-\infty}^{\infty} e^{-sx} \varphi(\beta_1 |x|) dx = \\ &= \frac{P}{8\beta_1^3 D_1} s \left[ \int_0^{\infty} e^{-(s+\beta_1)x} (\sin \beta_1 x + \cos \beta_1 x) dx + \int_0^{\infty} e^{-(\beta_1-s)x} (\sin \beta_1 x + \cos \beta_1 x) dx \right] \end{aligned}$$

Как видно из этого выражения, полосой сходимости функции  $u(|x|)$  будет  $-\beta_1 < \text{Res} < \beta_1$ . Вычисляя интегралы, находим

$$U(s) = \frac{P}{D_1} \frac{s}{s^4 + 4\beta_1^4}, \quad \Psi(s) = \frac{1}{D_1} \frac{s}{s^4 + 4\beta_1^4} + \frac{1}{D_2} \frac{s}{s^4 + 4\beta_2^4}$$

Указанное здесь выражение для  $\Psi(s)$  получается аналогично, причем полоса сходимости функции  $\psi(|x|)$  определяется неравенством  $-\beta < \text{Res} < \beta$ , где  $\beta$  есть наименьшее из значений  $\beta_1$  и  $\beta_2$ .

Изображение искомой функции будет

$$Q(s) = PD_2 s \frac{s^4 + 4\beta_2^4}{D_1(s^4 + 4\beta_1^4) + D_2(s^4 + 4\beta_2^4)}$$

или

$$Q(s) = \frac{PD_2}{D_1 + D_2} \left[ s - 4 \frac{D_1(\beta_1^4 - \beta_2^4)}{D_1 + D_2} \frac{s}{s^4 + 4k^4} \right] \quad (k^4 = \frac{\beta_1^4 D_1 + \beta_2^4 D_2}{D_1 + D_2})$$

Переходя к оригиналу, находим

$$q(x) = \frac{PD_2}{D_1 + D_2} \left[ \delta(x) - \frac{1}{2k^3} \frac{D_1(\beta_1^4 - \beta_2^4)}{D_1 + D_2} \varphi(k|x|) \right] \quad (2)$$

Здесь  $\delta(x)$  — импульсивная функция.

Непосредственной проверкой можно убедиться, что найденная функция действительно удовлетворяет исходному интегральному уравнению. Как видно из выражения (2), контактное давление состоит из кольцевой сосредоточенной нагрузки интенсивности  $PD_2 / (D_1 + D_2)$  и распределенной нагрузки. При этом, поскольку имеются области, где  $q < 0$ , то для справедливости полученного решения необходимо допустить наличие или сцепления между оболочками, или предварительного натяга такой величины, чтобы суммарное контактное давление было положительным. В последнем случае формула (2) определяет дополнительную контактную нагрузку, накладывающуюся на давление, возникшее за счет натяга.

Поступила 23 I 1956.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Тимошенко С. П. Пластиинки и оболочки. Гостехиздат, 1948.
2. Ван дер Поль Б. и Бреммер Х. Операционное исчисление на основе двустороннего преобразования Лапласа. ИЛ, 1952.