

Г. Е. БАГДАСАРИН, В. Ц. ГНУНИ

ОБ УСТОЙЧИВОСТИ АНИЗОТРОПНОЙ ДЛИННОЙ  
 ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ ОБОЛОЧКИ ПРИ ОСЕВОМ СЖАТИИ

В работе [1] для анизотропной длинной круговой цилиндрической оболочки радиуса  $R$ , толщины  $h$  получено следующее значение критической осевой сжимающей силы:

$$P_{kn}^* = \frac{2\pi R}{k^2} \left\{ D_{11} k^4 + 4D_{16} \frac{k^3 n}{R} + 2(D_{12} + 2D_{66}) \frac{k^2 n^2}{R^2} + 4D_{26} \frac{k n^3}{R^3} + D_{22} \frac{n^4}{R^4} + \frac{k^4}{R^2} \left[ a_{11} k^4 + 2a_{16} \frac{k^3 n}{R} + (a_{66} - 2a_{12}) \frac{k^2 n^2}{R^2} + 2a_{26} \frac{k n^3}{R^3} + a_{22} \frac{n^4}{R^4} \right]^{-1} \right\} \quad (1)$$

где  $k = \pi/l$  — волновое число,  $n$  — число волн по окружности,  $\lambda$  — длина полуволны в направлении образующих,

$$\begin{aligned} a_{11} &= \frac{c_{11}c_{66} - c_{16}^2}{c_{66}\Omega}, & a_{22} &= \frac{c_{22}c_{66} - c_{26}^2}{c_{66}\Omega}, & a_{12} &= \frac{c_{12}c_{66} - c_{16}c_{26}}{c_{66}\Omega} \\ a_{66} &= \frac{c_{11}c_{22} - c_{12}^2}{c_{66}\Omega}, & a_{16} &= \frac{c_{11}c_{26} - c_{12}c_{16}}{c_{66}\Omega}, & a_{26} &= \frac{c_{22}c_{16} - c_{12}c_{26}}{c_{66}\Omega} \\ \Omega &= \frac{1}{c_{66}^2} \left[ (c_{11}c_{66} - c_{16}^2)(c_{22}c_{66} - c_{26}^2) - (c_{12}c_{66} - c_{16}c_{26})^2 \right] \end{aligned}$$

$$c_{ik} = B_{ik} h, \quad D_{ik} = B_{ik} \frac{h^3}{12}$$

$B_{ik}$  — коэффициенты упругости материала оболочки [2].

В случае, когда оболочка изготовлена из ортотропного материала с несовпадающими главными геометрическими и физическими направлениями, для коэффициентов  $B_{ik}$  имеются формулы [2]

$$B_{11} = B_{11} \cos^4 \varphi + 2(B_{12} + 2B'_{66}) \sin^2 \varphi \cos^2 \varphi + B_{22} \sin^4 \varphi$$

$$B_{22} = B_{11} \sin^4 \varphi + 2(B_{12} + 2B'_{66}) \sin^2 \varphi \cos^2 \varphi + B_{22} \cos^4 \varphi$$

$$B_{12} = B'_{12} + [B_{11} + B_{22} - 2(B_{12} + 2B'_{66})] \sin^2 \varphi \cos^2 \varphi$$

$$B_{66} = B_{66} + [B_{11} + B_{22} - 2(B_{12} + 2B'_{66})] \sin^2 \varphi \cos^2 \varphi$$

$$B_{16} = 0.5 [B_{22} \sin^2 \varphi - B_{11} \cos^2 \varphi + (B'_{12} + 2B'_{66}) \cos 2\varphi] \sin 2\varphi$$

$$B_{26} = 0.5 [B_{22} \cos^2 \varphi - B_{11} \sin^2 \varphi - (B'_{12} + 2B'_{66}) \cos 2\varphi] \sin 2\varphi$$

где  $\varphi$  — угол между главными геометрическими и физическими направлениями,  $B_{ik}$  — коэффициенты упругости при  $\varphi=0$ .

В этом случае  $P_{kn}^*$  зависят от ориентации главных направлений упругости и являются периодическими функциями угла  $\varphi$  с периодом  $\pi$ .

Большой интерес представляет нахождение тех значений параметров  $k$  и  $n$ , вблизи которых достигается минимальное значение  $P_{kn}^*$ . Если реализуется осесимметричная форма потери устойчивости, то  $n=0$  и (1) принимает минимальное значение при

$$\bar{k} = (D_{11} a_{11} R^2)^{-\frac{1}{4}} \quad (2)$$

и получаются следующие значения для критической силы, усилия и напряжения:

$$P_{k0}^* = 4\pi \sqrt{\frac{D_{11}}{a_{11}}}, \quad p_{\bar{k}0}^* = \frac{2}{R} \sqrt{\frac{D_{11}}{a_{11}}}, \quad \sigma_{kp} = \frac{2}{Rh} \sqrt{\frac{D_{11}}{a_{11}}} \quad (3)$$

Пусть  $B_{11} = mE$ ,  $B_{22} = E$ ,  $B_{66} = 0.5 E$ ,  $h/R = 10^{-2}$ . При этих данных имеем следующую таблицу.

Таблица 1

$m$	$\varphi$	$0^\circ$	$30^\circ$	$45^\circ$	$60^\circ$	$90^\circ$
2	$\tau_{kp}/10^{-2} E$	0.8165	0.7332	0.6901	0.7020	0.8165
	$\bar{k}R$	15.65	16.78	18.20	19.91	22.13
10	$\sigma_{kp}/10^{-2} E$	1.826	1.463	1.182	1.027	1.826
	$\bar{k}R$	10.47	12.03	14.77	19.86	33.10

Как видно из табл. 1, наилучшие условия работы оболочки обеспечиваются при  $\varphi = 0^\circ$  или  $90^\circ$ , то есть когда главные геометрические и физические направления совпадают. При  $0^\circ < \varphi < 90^\circ$  критическое напряжение уменьшается. Длина продольной голки в отрезке  $[0; 90^\circ]$  монотонно уменьшается.

Однако, как будет показано ниже, осесимметричная форма потери устойчивости оболочки не дает наименьшего значения критического напряжения. Оно достигается при неосесимметричном волнобразовании, когда в окружном направлении возникает до девяти волн.

В табл. 2 приведены значения  $kR$  и  $n$ , при которых критические параметры оболочки принимают минимальные значения для различных значений угла  $\varphi$ .

Таблица 2

$m$	$\varphi$	0°	30°	45°	60°	90°
2	$\bar{k}R$	8	17	19	3	11
	$n$	9	6	2	7	9
10	$\bar{k}R$	5	15	19	20	16
	$n$	9	9	5	0	9

Таким образом, в зависимости от угла  $\varphi$  форма волнообразования существенно меняется, однако наименьшие значения критических напряжений получаются одинаковыми при различных значениях угла  $\varphi$ . Так в случае  $m = 2$   $\sigma_{kp} = 0.0069 E$ , а в случае  $m = 10$   $\sigma_{kp} = 0.0103$ . Оказывается, что в случае замкнутой круговой цилиндрической оболочки, изготовленной из ортотропного материала с несовпадающими главными геометрическими и физическими направлениями,  $\sigma_{kp}(\varphi) = \text{const}$  и для определения ее значения достаточно рассматривать случай  $\varphi = 0^\circ$ . В этом случае, а также при  $n = 0$  ( $\varphi$  произвольное), решение (1) является точным, если торцы оболочки шарнирно оперты таким образом, что допускают свободное вращение.

Исследование решения (1) для случаев  $\varphi \neq 0$  необходимо в нелинейных задачах, когда исследуется послекритическое поведение оболочки, и знание формы волнообразования (табл. 2) необходимо для получения решения в послекритической стадии.

Институт механики  
АН Армянской ССР

Поступила 30 III 1972

Գ. Ե. ԲԱՂԴԱՍԱՐՅԱՆ, Վ. Ց. ԳԻՒԱՆ

ԱՌԱԽԵՔԱՅԻ ԱԵՐՄԱՆ ԳԵՎԳՐՈՒՄ ԱՆԳՈՏՐՈՒԹ ԵՐԿԱՐ ԴԱՎԱՅԻ  
ԲԱԼԱՅԹԻ ԿԱՅՈՒՄՈՒԹՅԱՆ ՄԱՍԻՆ

### Ա մ ֆ ո ֆ ո ւ մ

Յուլյ է արված, որ օրթոտրոպ նյութից պատրաստված երկար գլանալին թաղանթի առանցքային սեղմման դեպքում կրիտիկական ուժը կախված չէ գրխավոր ֆիզիկական և երկրաշափական ուղղությունների կազմած դանդումից, կախված չ անկյունից էապես փոխվում են կայունության կորուսայի ձևերը:

# ON STABILITY OF AN ANISOTROPIC LONG CYLINDRICAL SHELL UNDER AXIAL COMPRESSION

G. E. BAGDASARIAN, V. Ts. GNUNY

## С и м м а т у

The critical force of a long orthotropic cylindrical shell is shown to be independent of an angle  $\varphi$  between main physical and geometrical directions. The forms of instability change significantly, depending on an angle  $\varphi$ .

## Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Багдасарян Г. Е., Гнуня В. Ц. Динамическая устойчивость анизотропной эпиконической цилиндрической оболочки. Докл. АН АрмССР, XI, № 5, 1965.
2. Амбарцумян С. А. Теория анизотропных оболочек. Физматгиз, М., 1961.
3. Мовсисян Л. А. Об осесимметрично нагруженной анизотропной цилиндрической оболочке. Изв. АН АрмССР, сер. физ.-мат. наук, т. XV, № 2, 1962.