

## Расчеты на устойчивость

### УСТОЙЧИВОСТЬ РЕБРИСТЫХ ПОЛОГИХ ОБОЛОЧЕК С УЧЕТОМ ГЕОМЕТРИЧЕСКОЙ И ФИЗИЧЕСКОЙ НЕЛИНЕЙНОСТЕЙ

В.М. ЖГУТОВ, канд. техн. наук

ООО «Архитектурно-строительная компания «Китеж», Санкт-Петербург

Известно, что при решении задач устойчивости оболочек в физически линейной постановке анализ наступления пластических деформаций производится с помощью критерия Мизеса, исходя из определенного коэффициента запаса прочности. Известно также, что для получения истинной картины деформирования оболочки наряду с геометрической нелинейностью (проявляющейся при достаточно больших перемещениях) важно учитывать и физическую нелинейность, что связано с серьезными математическими трудностями.

Исследование устойчивости оболочек с учетом физической нелинейности проводилось В.А. Крысько [1], рассматривавшим пологие оболочки без ребер жесткости при шарнирно-подвижном закреплении их контура. При этом использовались уравнения равновесия в смешанной форме (т.е. упрощенная математическая модель технической теории оболочек) и решались задачи устойчивости в геометрически линейной постановке. В работе [1] на примере оболочек, выполненных из металла, показано, что учет физической нелинейности приводит к снижению критической нагрузки (в сравнении с критической нагрузкой, найденной при учете только геометрической нелинейности) на 60-70 %.

В настоящей работе устанавливается, что при совместном учете геометрической и физической нелинейностей процент снижения критической нагрузки еще более возрастает. Будем рассматривать пологие оболочки толщиной  $h$ , закрепленные по контуру определенным способом и находящиеся под действием поперечной нагрузки  $q$ . Срединную поверхность оболочки принимаем за отсчетную поверхность  $z = 0$ . Оси  $x$  и  $y$  криволинейной ортогональной системы координат направляем по линиям кривизны отсчетной поверхности, а ось  $z$  – по нормали к поверхности  $z = 0$  в сторону ее вогнутости. Оболочка может быть подкреплена ребрами, расставленными (со стороны ее вогнутости) перекрестно вдоль координатных линий. Ребра задаем дискретно с помощью функции  $H(x, y)$ , характеризующей распределение ребер по оболочке и их высоту [2]. Будем учитывать геометрическую и физическую нелинейности, дискретное расположение ребер, их сдвиговую и крутильную жесткости, поперечные сдвиги.

С учетом геометрической нелинейности деформации в отсчетной поверхности оболочки принимают вид

$$\varepsilon_x = \frac{\partial U}{\partial x} - K_x W + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial W}{\partial x} \right)^2, \quad \varepsilon_y = \frac{\partial V}{\partial y} - K_y W + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial W}{\partial y} \right)^2,$$
$$\gamma_{xy} = \frac{\partial U}{\partial y} + \frac{\partial V}{\partial x} + \frac{\partial W}{\partial x} \cdot \frac{\partial W}{\partial y},$$

где  $U$ ,  $V$  и  $W$  – перемещения точек координатной поверхности вдоль осей  $x$ ,  $y$  и  $z$  соответственно;  $K_x = 1/R_1$  и  $K_y = 1/R_2$  – главные кривизны ( $R_1$ ,  $R_2$  – главные радиусы кривизны) отсчетной поверхности в направлении осей  $x$  и  $y$ .

Деформации поперечных сдвигов определяем по формулам

$$\gamma_{xz} = k f(z) \left( \psi_x + \frac{\partial W}{\partial x} \right), \quad \gamma_{yz} = k f(z) \left( \psi_y + \frac{\partial W}{\partial y} \right),$$

где  $\psi_x$  и  $\psi_y$  – углы поворота отрезка нормали к отсчетной поверхности оболочки

в плоскостях  $x \wedge z$  и  $y \wedge z$  соответственно;  $f(z)$  – функция, характеризующая закон распределения напряжений  $\tau_{xz}$ ,  $\tau_{yz}$  вдоль оси  $z$  ( $z$  изменяется в пределах от  $-h/2$  до  $h/2 + H$ );  $k$  – константа.

Будем полагать, что  $f(z)$  имеет вид [2]:

$$f(z) = -\frac{6}{(h+H)^2} \left( z + \frac{h}{2} \right) \left( z - \frac{h}{2} - H \right).$$

Эта функция при  $z = -h/2$  и  $z = h/2 + H$  обращается в нуль и удовлетворяет условиям

$$\frac{1}{h+H} \int_{-h/2}^{h/2+H} f(z) dz = 1; \quad \frac{1}{h+H} \int_{-h/2}^{h/2+H} f^2(z) dz = \frac{1}{k}, \quad \text{где } k = 5/6.$$

Перемещения в слое, отстоящем на расстоянии  $z$  от отсчетной поверхности, имеют вид  $U^z = U + z\psi_x$ ,  $V^z = V + z\psi_y$ ,  $W^z = W$ , откуда для деформаций в слое  $z \neq 0$   $\varepsilon_x^z$ ,  $\varepsilon_y^z$  и  $\gamma_{xy}^z$  имеем  $\varepsilon_x^z = \varepsilon_x + z\chi_1$ ,  $\varepsilon_y^z = \varepsilon_y + z\chi_2$ ,  $\gamma_{xy}^z = \gamma_{xy} + 2z\chi_{12}$ , где  $\chi_1$ ,  $\chi_2$  и  $\chi_{12}$  – функции изменения кривизн и кручения, определяемые с помощью соотношений

$$\chi_1 = \frac{\partial \psi_x}{\partial x}, \quad \chi_2 = \frac{\partial \psi_y}{\partial y}, \quad 2\chi_{12} = \frac{\partial \psi_x}{\partial y} + \frac{\partial \psi_y}{\partial x}.$$

В случае физически линейных задач модуль упругости данного материала  $E = \text{const}$ , что и обуславливает линейную зависимость между напряжениями и деформациями. Как показывает опыт, зависимости «напряжение  $\sigma$  – деформация  $\varepsilon$ » для многих материалов оболочек имеют ярко выраженный нелинейный характер, а модуль упругости материала следует считать, вообще говоря, переменной величиной. В этом случае на основании экспериментальной (для данного материала) кривой « $\sigma$  –  $\varepsilon$ » находится аппроксимирующая её кривая  $\sigma = \sigma(\varepsilon)$ , которая при сложном напряженном состоянии заменяется зависимостью  $\sigma_i = f(\varepsilon_i)$ , где  $\sigma_i$  и  $\varepsilon_i$  – интенсивности напряжений и деформаций.

Представим эту зависимость в виде [3]  $\sigma_i = \varepsilon_i E [1 - \omega(\varepsilon_i)]$ , где  $\omega(\varepsilon_i)$  – функция А.А.Ильюшина;  $E$  – начальный модуль упругости.

Для металлов функцию  $\omega(\varepsilon_i)$  удобно принять в виде

$$\omega(\varepsilon_i) = m(\varepsilon_i)^2, \quad \text{где } m \text{ – константа (в частности, } m = 10^5 \text{)}.$$

В качестве модуля упругости принимаем величину  $\sigma_i/\varepsilon_i$  («секущий» модуль упругости):

$$E_c = E [1 - \omega(\varepsilon_i)].$$

Интенсивность деформации  $\varepsilon_i$  определяем с помощью выражения [4]

$$\varepsilon_i = \frac{2}{\sqrt{3}} \sqrt{(\varepsilon_x^z)^2 + \varepsilon_x^z \varepsilon_y^z + (\varepsilon_y^z)^2 + \frac{1}{4} [(\gamma_{xy}^z)^2 + \gamma_{xz}^2 + \gamma_{yz}^2]}.$$

Функционал полной энергии деформации оболочки запишем в виде

$$\mathfrak{E} = \mathfrak{E}_y - \mathfrak{E}_n, \quad (1)$$

где функционал

$$\mathfrak{E}_y = \frac{E}{2(1-\mu^2)} \times \int_0^a \int_0^b \left[ (h + \bar{F})L_1 + 2\bar{S}L_2 + \left( \frac{h^3}{12} + \bar{J} \right) L_3 - \frac{2(1-\mu^2)}{E} qW \right] dx dy \quad (2)$$

соответствует линейно упругой постановке задачи, а функционал

$$\Theta_{\Pi} = \frac{E}{2(1-\mu^2)} \int_0^a \int_0^b [I_1 L_1 + 2I_2 L_2 + I_3 L_3] dx dy \quad (3)$$

описывает нелинейную упругость. В соотношениях (2) и (3):

$$L_1 = \varepsilon_x^2 + 2\mu\varepsilon_x\varepsilon_y + \varepsilon_y^2 + \mu_1\gamma_{xy}^2 + \mu_1 k \left( \psi_x + \frac{\partial W}{\partial x} \right)^2 + \mu_1 k \left( \psi_y + \frac{\partial W}{\partial y} \right)^2;$$

$$L_2 = \varepsilon_x \chi_1 + \mu\varepsilon_x \chi_2 + \varepsilon_y \chi_2 + \mu\varepsilon_y \chi_1 + 2\mu_1 \gamma_{xy} \chi_{12};$$

$$L_3 = \chi_1^2 + 2\mu\chi_1\chi_2 + \chi_2^2 + 4\mu_1\chi_{12}^2; \quad I_m = \int_{-h/2}^{(h/2)+H} \omega(\varepsilon_i) z^{m-1} dz \quad (m=1, 2, 3);$$

$\bar{F}$ ,  $\bar{S}$  и  $\bar{J}$  – жесткостные характеристики ребер (площадь поперечного или продольного сечения ребра, приходящаяся на единицу длины сечения, статический момент и, соответственно, момент инерции этого сечения);  $\mu_1 = 0,5(1-\mu)$ , где  $\mu$  – коэффициент Пуассона;  $a$  и  $b$  – размеры оболочки в плане. Перейдем к безразмерным параметрам (более удобным для представления и анализа решения), введенным в [2], в частности:

- безразмерным координатам  $\xi = x/a$ ,  $\eta = y/b$ ;
- безразмерным кривизнам  $k_\xi = a^2 K_x / h$ ,  $k_\eta = b^2 K_y / h$ ;
- безразмерным перемещениям  $\bar{U} = aU/h^2$ ,  $\bar{V} = bV/h^2$ ,  $\bar{W} = W/h$ ;
- безразмерной нагрузке  $\bar{P} = a^4 q / Eh^4$ .

Получим функционал (1) в виде

$$\bar{\Theta} = \bar{\Theta}_y - \bar{\Theta}_{\Pi}. \quad (4)$$

Для отыскания стационарного значения функционала (4) применяем метод Ритца при разложении искомых функций  $\bar{U}(\xi, \eta)$ ,  $\bar{V}(\xi, \eta)$ ,  $\bar{W}(\xi, \eta)$ ,  $\bar{\psi}_x(\xi, \eta)$ ,  $\bar{\psi}_y(\xi, \eta)$  в виде

$$\bar{U} = \sum_{I=1}^N U(I) X1(I) Y1(I); \quad \bar{V} = \sum_{I=1}^N V(I) X2(I) Y2(I); \quad \bar{W} = \sum_{I=1}^N W(I) X3(I) Y3(I); \quad (5)$$

$$\bar{\psi}_x = \sum_{I=1}^N PS(I) X4(I) Y4(I); \quad \bar{\psi}_y = \sum_{I=1}^N PN(I) X5(I) Y5(I).$$

Здесь  $U(I)$ ,  $V(I)$ ,  $W(I)$ ,  $PS(I)$ ,  $PN(I)$  – неизвестные числовые параметры;  $X1(I) - X5(I)$  – известные (аппроксимирующие) функции безразмерной координаты  $\xi$ , удовлетворяющие заданным краевым условиям при  $\xi=0$ ,  $\xi=1$ ;  $Y1(I) - Y5(I)$  – известные (аппроксимирующие) функции безразмерной координаты  $\eta$ , отвечающие заданным краевым условиям при  $\eta=0$ ,  $\eta=1$ .

В результате применения метода Ритца к функционалу (4) при разложении (5) получим систему нелинейных алгебраических уравнений, которую кратко запишем в виде [5 – 8]

$$F_{\Pi}(X) - cp \cdot \bar{P} = -F_{\Pi}(X) + F_{\Pi}(X), \quad (6)$$

где  $X = [U(I), V(I), W(I), PS(I), PN(I)]^T$  – вектор неизвестных параметров;  $cp \cdot \bar{P}$  – нагрузочный член ( $cp$  – коэффициент);  $F_{\Pi}(X)$ ,  $F_{\Pi}(X)$  – линейная и нелинейная (геометрически) части системы, соответствующие вместе с нагрузочным членом функционалу  $\bar{\Theta}_y$ ;  $F_{\Pi}(X)$  – часть системы, описывающая физическую нелинейность (отвечающая функционалу  $\bar{\Theta}_{\Pi}$ ).

Для решения уравнений (6) применяем метод итераций [5 – 8].

При рассмотрении физически линейной задачи система уравнений (6) будет иметь вид

$$F_n(X) - cp \cdot \bar{P} = -F_n(X). \quad (7)$$

Последовательно увеличивая нагрузку  $\bar{P}$  методом итераций находим решение системы (7) при  $\bar{P}_1, \bar{P}_2, \dots, \bar{P}_k$ :

$$F_n(X_i) - cp \cdot \bar{P} = -F_n(X_{i-1}).$$

После этого строим кривую «нагрузка  $\bar{P}$  – прогиб  $\bar{W}$ » в какой-либо характерной точке оболочки (например, в центре оболочки). Нагрузку, соответствующую максимальному значению  $\bar{P}$  на кривой « $\bar{P} - \bar{W}$ », принимаем за критическую нагрузку  $\bar{P}_{кр}$ . Указанным способом исследуем устойчивость оболочки в физически линейной постановке (при учете геометрической нелинейности).

Исследуя устойчивость оболочки при совместном учете геометрической и физической нелинейностей, методом итераций находим решение нелинейной системы (6)

$$F_n(X_i) - cp \cdot \bar{P} = -F_n(X_{i-1}) + F_n(X_{i-1}).$$

За начальное приближение (при каждом значении нагрузки  $\bar{P}$ ) в этом случае берем решение физически линейной задачи (при том же значении нагрузки).

Поскольку по мере роста напряжений модуль упругости материала уменьшается, деформации растут; стало быть, критические нагрузки, найденные в линейно упругой постановке задачи, будут уменьшаться.

Вычислительный эксперимент выполнен для некоторых вариантов пологих оболочек положительной гауссовой кривизны, представленных в табл. 1.

Таблица 1. Параметры проанализированных оболочек

Вариант оболочки	Параметры оболочки			Возможные реальные размеры, м		
	$a = b$	$R_1 = R_2$	$k_\xi = k_\eta$	$a = b$	$R_1 = R_2$	$h$
I	$60h$	$225h$	16	18	67,5	0,3
II	$100h$	$251h$	40	18	45,3	0,18
III	$200h$	$503h$	79,5	18	45,3	0,09
IV	$600h$	$1510h$	238	18	45,3	0,03

Для каждого варианта были рассмотрены гладкие оболочки (не имеющие ребер) и ребристые оболочки, подкрепленные регулярным набором из 6-ти либо 18-ти ребер.

Считалось, что ребра расставлены вдоль координатных линий  $x$  и  $y$  соответственно по 3 ребра либо по 9 ребер в каждом из указанных направлений. Высота ребер принималась  $3h$ . Ширина ребер полагалась равной  $2h, 3,3h, 6,6h$  и  $20h$  соответственно для вариантов оболочек I, II, III и IV.

Кроме того, при проведении расчетов предполагалось, что:

- поперечная нагрузка  $q$  равномерно распределена,  $q = const$  ( $q > 0$ );
- контур оболочки закреплен шарнирно-неподвижно;
- число членов разложения (5)  $N = 9$ .

В табл. 2 приведены для рассматриваемых вариантов гладких и ребристых оболочек расчетные значения безразмерных критических нагрузок  $\bar{P}_{кр}$ , найденные при решении физически линейной задачи (при учете только геометрической нелинейности).

Таблица 2. Расчетные значения безразмерной критической нагрузки  $\bar{P}_{кр}$

Вариант оболочки	Значения безразмерной критической нагрузки $\bar{P}_{кр}$		
	при числе ребер		
	0	6 (3 + 3)	18 (9 + 9)
I	190	–	–
II	1140	2800	3610
III	5130	13770	20220
IV	71380	141480	212420

При совместном учете геометрической и физической нелинейностей критические нагрузки  $\bar{P}_{кр}^n$  весьма значительно уменьшаются (в сравнении с  $\bar{P}_{кр}$ ).

В табл.3 для различных вариантов гладких оболочек представлены расчетные значения безразмерных критических нагрузок  $\bar{P}_{кр}$  и  $\bar{P}_{кр}^n$ , а также снижений (безразмерных) критических нагрузок, вычисляемых по формуле

$$\frac{\bar{P}_{кр} - \bar{P}_{кр}^n}{\bar{P}_{кр}} 100 \% .$$

Таблица 3. Расчетные значения безразмерных критических нагрузок  $\bar{P}_{кр}$  и  $\bar{P}_{кр}^n$ , а также снижений критических нагрузок

Вариант гладкой оболочки	$\bar{P}_{кр}$	$\bar{P}_{кр}^n$	Снижение критической нагрузки, %
I	190	32	83
II	1140	250	78
III	5130	1800	65
IV	71380	40430	43

Для ребристых оболочек варианта III процент снижения критической нагрузки составляет 67 % при 6-ти ребрах подкрепления и 70 % при 18-ти ребрах. Таким образом, учет физической нелинейности (совместно с учетом геометрической нелинейности) приводит к весьма значительному снижению критической нагрузки. Мы видим, что процент снижения критической нагрузки растет с увеличением толщины оболочки, а также числа ребер, подкрепляющих оболочку. Полученные результаты дают возможность аргументировано задавать коэффициенты запаса прочности при решении задач устойчивости оболочек в физически линейной постановке.

#### Л и т е р а т у р а

1. Крысько В.А. Нелинейная статика и динамика неоднородных оболочек. – Саратов: Изд-во Саратов. ун-та, 1976. – 216 с.
2. Карпов В.В., Игнатьев О.В., Сальников А.Ю. Нелинейные математические модели деформирования оболочек переменной толщины и алгоритмы их исследования. – М.: АСВ; СПб: СПбГАСУ, 2002. – 420 с.
3. Безруков Н.И. Основы теории упругости, пластичности и ползучести. М.: Высшая школа, 1968. – 448 с.
4. Вольмир А.С. Гибкие пластины и оболочки. М.: Гостехиздат, 1956. – 419 с.
5. Жгутов В.М. Исследование прочности и устойчивости ребристых оболочек с помощью вычислительного эксперимента// Проблемы прочности материалов и сооружений на транспорте: Сб. докладов VII Межд. конф. по проблемам прочности материалов и сооружений на транспорте 23-24 апреля 2008 года. – СПб.: Петербургский государственный университет путей сообщения, 2008. – С.110-131.

6. *Жгутов В.М.* Математические модели и алгоритмы исследования устойчивости пологих ребристых оболочек при учете различных свойств материала // Изв. Орловского гос. техн. ун-та. Сер. «Строительство, транспорт». – 2007. – № 4. – С.20-23.

7. *Жгутов В.М.* Математическая модель и алгоритм исследования прочности и устойчивости ребристых оболочек с учетом различных свойств материала// «Инженерные системы – 2008»: Всероссийская научно-практическая конференция: Тр. конференции. Москва, 7-11 апреля 2008 года, РУДН. – М.: Изд-во РУДН, 2008. – 380 с. – С. 341-346.

8. *Жгутов В.М., Мухин Д.Е., Панин А.Н.* Прочность и устойчивость пологих ребристых оболочек с учетом геометрической и физической нелинейности// Сейсмостойкое строительство. Безопасность сооружений. – 2008.– № 2. – С. 41–44.

## **STEADINESS OF DEPRESSED RIBBED SHELLS TAKING INTO ACCOUNT THE GEOMETRICAL AND PHYSICAL NONLINEARITIES**

Zhgoutov V.M.

