симума. — М., 1967. — 180 с. 3. Справочник проектировщика расчетно-теоретический. Кн. 2. М.—Л., 1973. — 194 с. 4. Х а м у т о в с к и й А.С. Об оптимальном проектировании стоек ступенчато-переменного сечения. — В сб.: Вопр. стр—ва и архитектуры. Минск, 1977, вып. 7, с. 147—153.

УДК 624.014.072.2

Н.Н. МУРАШКО, канд.техн.наук (БИСИ)

## ТЕОРЕТИЧЕСКОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ УЗЛОВ С ПРОДОЛЬНЫМИ РЕБРАМИ В ТРУБЧАТЫХ СТАЛЬНЫХ КОНСТРУКЦИЯХ

Основываясь на разработанной авторами методике решения контактной задачи для продольного ребра [1,2], рассмотрим более общий случай нагружения оболочки трубы через нерадиально поставленные продольные ребра (рис. 1). По-прежнему исходим из технической моментной теории упругих тонких цилиндрических оболочек [3] в предположении их шарнирного опирания по торцам. Жесткость ребер полагаем неограниченной в своей плоскости и пренебрежимо малой из плоскости, игнорируя тем самым их толщину и считая, что силовое поле целиком совпадает с плоскостью ребра.



Рис. 1. Общий случай нагружения оболочки трубы через продольные ребра.

На оболочку через парные параллельные продольные ребра длиной 2а, расставленные на 2г<sub>91</sub> по дуге окружности цилиндра радиуса г, действует нагрузка, результирующий вектор и момент которой определяются из выражений

$$P = 4r \sum_{\kappa=0,1,2,...}^{\xi} A_{\kappa} \int_{0}^{\xi} q_{\kappa}(\xi) d\xi; M = 4r^{2} \sum_{\kappa=0,1,2,...}^{\xi} A_{\kappa} \int_{0}^{\xi} q_{\kappa}(\xi) \xi d\xi, \quad (1)$$

где А<sub>к</sub> — коэффициенты контактной нагрузки, или коэффициенты ряда функций q<sub>к</sub> ( $\xi$ ) =q<sup>C</sup><sub>K</sub>( $\xi$ ) +  $\xi$ <sub>K</sub>q<sup>K</sup><sub>K</sub>( $\xi$ ), аппроксимирующего контактную нагрузку ребра;  $q_{\kappa}^{c} u q_{\kappa}^{\kappa}$  – соответственно базисная четная или нечетная функция относительно середины ребра;  $\xi = x/r$  – относительная продольная координата. Коэффициенты контактной нагрузки  $A_{\kappa}$  и  $\xi_{\kappa}$  определяются из условия совместности перемещений продольного ребра и поверхности оболочки в месте их контакта с учетом взаимного влияния соседних ребер. Согласно рис. 1, перемещение ребра в произвольной точке запишется в следующем виде: $Z(\xi) =$ = $W(\xi) \cos \varphi_1 + V(\xi) \sin \varphi_1 = [W_Q(\xi, 0) + W_Q(\xi, 2\varphi_1) + W_T(\xi, 0) + W_T(\xi, 2\varphi_1)] \cos \varphi_1 + [V_Q(\xi, 0) + V_Q(\xi, 2\varphi_1) + V_T(\xi, 2\varphi_1)] \sin \varphi_1$ , (2)

где  $W_Q, V_Q, W_T, V_T$  — соответственно радиальные и тангенциальные перемещения точек контакта поверхности оболочки с рассматриваемым ребром ( $\varphi$ =0) или с соседним ребром ( $\varphi$ =2 $\varphi_1$ ) от радиальной  $Q_2(\xi)$  и тангенциальной  $T_2(\xi)$  компонент контактной нагрузки. Разложив в ряд по базисным функциям решения оболочки функции контактной нагрузки  $q_K$ , можно записать выражения для поперечного и тангенциального усилий:

$$Q_{2}(\xi) = \cos_{\varphi} \sum_{1} \sum_{\kappa=0,1, n=1,2} A_{\kappa} a_{\kappa n} f_{n}(\xi); T_{2}(\xi) = Q_{2}(\xi) tg_{\varphi} , \qquad (3)$$

где коэффициенты

$$a_{\kappa n} = \frac{4}{1} \int_{0}^{s_{0}} q_{\kappa}(\xi) f_{n}(\xi) d\xi; f_{n}(\xi) = \frac{1 - (-1)^{n}}{2} \cos \lambda_{n} \xi + \frac{1 + (-1)^{n}}{2} \sin \lambda_{n} \xi.$$

Условие контакта для ребра запишется в виде

$$F(\xi) = Z(\xi) - \Theta_1 h - \Theta_2 \frac{h}{a} r \xi = 0, \qquad (4)$$

где  $\theta_1 u \theta_2 - \kappa оэффициенты, учитывающие перемещение ребра в долях тол$ щины стенки оболочки h соответственно от силовых воздействий P и M. Условие контакта (4) может быть решено либо методом коллокаций с выбо $ром точки контакта на длине ребра <math>\xi_i$  в соответствии с числом искомых коэффициентов контактной нагрузки  $A_{\kappa}$  и  $\xi_{\kappa}$ , либо методом ортогонализа-

ции Бубнова--Галеркина 
$$\int_{0}^{\xi} F(\xi) q_{i}^{C}(\xi) d\xi = 0; \int_{0}^{\xi} F(\xi) q_{i}^{K}(\xi) d\xi = 0; i = 0,1,$$

2, ..., к. В любом случае приходим к системе линейных алгебраических уравнений относительно искомых коэффициентов контактной нагрузки. Входящие в выражение (2) радиальное и тангенциальное перемещения от радиальной нагрузки Q ( $\xi$ ) запишутся следующими выражениями [1]:

$$\frac{W_{Q}(\xi,\varphi_{1})}{V_{Q}(\xi,\varphi_{1})} = \cos\varphi_{1} \sum_{j=1}^{\Sigma} \sum_{\xi \in 0,1, n=1,2}^{\Sigma} A_{\kappa}^{a} \kappa n^{\beta} n^{f} n^{(\xi)} \begin{cases} F_{jn}(\varphi_{1}) \\ F_{jn}^{*}(\varphi_{1}) \end{cases}$$
(5)

$$\begin{split} & \mathsf{F}_{jn}(\varphi_1) = \mathsf{C}_{jn}\mathsf{A}_{jn}(\varphi_1) + \mathsf{D}_{jn}\mathsf{B}_{jn}(\varphi_1);\\ & \mathsf{F}_{jn}^*(\varphi_1) = \mathsf{C}_{jn}(\eta_{jn}\mathsf{A}_{jn}(\varphi_1) + \gamma_{jn}\mathsf{B}_{jn}(\varphi_1) + \mathsf{D}_{jn}(\eta_{jn}\mathsf{B}_{jn}(\varphi_1) - \gamma_{jn}\mathsf{A}_{jn}(\varphi_1)); \eta_{jn}, \gamma_{jn} - \gamma_{jn}\mathsf{A}_{jn}(\varphi_1) + \gamma_{$$

$$\nabla^{4} V + (2 + \mu) \frac{\partial W}{\partial \epsilon^{2} \partial \varphi} + \frac{\partial^{3} W}{\partial \varphi^{3}} = 0; A_{jn} (\varphi_{1}) = e^{-a_{jn} \varphi_{1}} \cos b_{jn} \varphi_{1};$$
  
$$B_{jn} (\varphi_{1}) = e^{-a_{jn} \varphi_{1}} \sin b_{jn} \varphi_{1};$$

коэффициенты а<sub>jn</sub>, b<sub>jn</sub> находятся из решения однородного уравнения равновесия пологой оболочки

$$\nabla^8 W + 12(1-\mu^2)(\frac{r}{h})^2 - \frac{\partial^4 W}{\partial \xi^4} = 0.$$
 (6)

Удерживаемые в решении четыре константы интегрирования при затухающих функциях C<sub>jn</sub>, D<sub>jn</sub> определяются из условия неразрывности оболочки при  $\varphi = 0$ , которые являются следствием симметричной деформации оболочки при радиальной нагрузке:

$$V_{n} = 0; \quad \frac{\partial W_{n}}{\partial \varphi} = 0; \quad \frac{\partial U_{n}}{\partial \varphi} = 0. \tag{7}$$

$$\beta_{n} = \frac{1}{20_{2n}} = \frac{r^{3}}{2D\sum_{j=1;2} \left[C_{jn}a_{jn}(a_{jn}^{2} - 3b_{jn}^{2}) + D_{jn}b_{jn}(b_{jn}^{2} - 3a_{jn}^{2})\right]}$$
(8)

Из тех же соображений определяются

$$\frac{W_{\tau}(\xi,\varphi_{1})}{V_{\tau}(\xi,\varphi_{1})} = \sin \varphi_{1} \sum_{j=1;2}^{\Sigma} \sum_{\kappa=0,1}^{\Sigma} A_{\kappa}^{a} \kappa^{\beta} f_{n}(\xi) \left| \frac{\overline{F}_{jn}(\varphi_{1})}{\overline{F}_{jn}^{*}(\varphi_{1})}, (5^{*}) \right|$$

где выражения  $\vec{F}_{jn}(\varphi_1)$  и  $\vec{F}_{jn}^*(\varphi_1)$  совпадают соответственно с  $\vec{F}_{jn}(\varphi_1)$  и  $\vec{F}_{jn}^*(\varphi_1)$ , но вместо значений констант  $C_{jn}$  и  $D_{jn}$  принимаются другие значения  $C_{jn}^*$  и  $D_{jn}^*$ , получаемые из новых условий неразрывности оболочки ( $\varphi_1 = = 0$ ) при кососимметричной деформации оболочки от нагрузки  $T(\xi)$ :

$$U_{n}^{*} = 0; W_{n}^{*} = 0; \frac{\partial^{2} W_{n}}{\partial \varphi^{2}} = 0.$$
 (7)

Присоединяя к ним условие нормировки компонентов тангенциального перемещения (V<sup>\*</sup><sub>n</sub>(0) = 1), получаем опять систему из 4 алгебраических уравнений для определения  $C^*_{jn}$ ,  $D^*_{jn}$ , после чего, учитывая, что при  $\varphi_1 = 0$ , имеет место равенство усилий, т.е.

sin<sub>φ1</sub>Σ<sub>κ=0,1</sub> 
$$A_{\kappa}a_{\kappa n} = 2T_{2n} \frac{-2Eh}{(1-\mu^2)} - (\frac{\partial V}{\partial \phi} + W^*)$$
, находим

$$\beta_{n} = \frac{r(1-\mu^{2})}{2Eh\Sigma \left[C_{jn} (b_{jn}\gamma_{jn}-a_{jn}\eta_{jn}) + D_{jn} (b_{jn}\eta_{jn}+a_{jn}\gamma_{jn})\right]}$$
(8)

Учитывая, что в силу условий неразрывности (7) и (7<sup>\*</sup>)  $W_{T}(\xi,0) = V_{Q}(\xi,0) = 0$ , а также малое влияние компонентов  $W_{T}(\xi,2\varphi_{1})$  и  $V_{Q}(\xi,2\varphi_{1})$  на решение задачи, можно записать для Z ( $\xi$ ) выражение: Z ( $\xi$ ) = [ $W_{Q}(\xi,0) + W_{Q}(\xi,2\varphi_{1})$ ] соs $\varphi_{1}$ + [ $V_{T}(\xi,0) + V_{T}(\xi,2\varphi_{1})$ ] sin $\varphi_{1} = \sum \sum \sum A_{\kappa} A_{\kappa} A_{\kappa} n_{T} f_{n} [\beta_{n}(1+j=1;2\kappa=0,1,n=1,2)]$ 

$$+F_{jn}(2\varphi_{1}))\cos^{2}\varphi_{1}+\beta_{n}(1+\overline{F}_{jn}^{*}(2\varphi_{1}))\sin^{2}\varphi_{1}].$$
(9)

С использованием полученных формул был проведен расчет длинной цилиндрической стальной оболочки трубы Ø 219 x 5 мм и длиной I=3,0 м на действие продольного момента М, приложенного к парным ребрам. При этом варьировалась длина ребер (a/r=1,1 и 3,3) и их взаимное расположение

 $(\varphi_1=0; \frac{\pi}{4}; \frac{\pi}{3}; \frac{\pi}{2})$ . В качестве функций контактных нагрузок приняты [4]  $q_0^k = \frac{r}{a} \xi; q_k^k = \sin k \pi \frac{r}{a} \xi$  для k= 1-4. При  $\xi_{\kappa}=1$  для четных n=2-100 получены значения коэффициентов разложения функции внешней нагрузки

$$a_{n} = \frac{4}{\pi n} \left( \frac{\sin a_{n}}{a_{n}} - \cos a_{n} \right); a_{\kappa n} = (-1)^{\kappa} \frac{4}{\pi n} \frac{k \pi / a_{n}}{1 - (\kappa \pi / a_{n})} 2 \sin a_{n};$$

$$a_{n} = \frac{\pi n a}{1}.$$
(10)

Контактная задача решалась методом коллокаций, для чего на половине длины ребра а принималось 5 точек контакта, располагаемых с равным интервалом. После определения А был вычислен по формуле (1) внешний продольный момент М. Внутренние силовые факторы вычислялись по формулам технической моментной теории цилиндрических оболочек [3]. При этом принималось, что  $W = W_Q + W_T$ ;  $V = V_Q + V_T$ ;  $M_i = M_i^Q + M_i^T$ ;  $T_i = T_i^Q + T_i^T B$ качестве иллюстрации для a/r= 1,1; a/r=3,3 и при угле обхвата  $\varphi_1 = \pi/2$  на рис. 2 приведены эпюры контактных нагрузок и перемещений, а на рис. З ИЗГИбающих моментов М; и цепных усилий Т; в кольцевом сечении I-I трубы под концами продольных ребер, располагаемых по касательной к поверхности оболочки.

Как видно из рис. 2, 3, с увеличением длины и углов обхвата трубы продольными ребрами несущая способность значительно возрастает. Напряженное состояние оболочки определяется нормальными напряжениями кольцевого направления, которые превосходят продольные в 1,5–2 раза. При  $\varphi_1$ =



9 Зак. 6257



= π/2 цепные продольные напряжения составляют 25—30% соответствующих кольцевых, причем в напряженном состоянии оболочки мембранные напряжения равноценны по величине изгибным, что характеризуется их отношением

$$\kappa_{i} = \frac{\sigma_{i0}}{\sigma_{i1}} = \frac{hT_{i}}{6M_{i}}.$$
(11)

В окружном направлении эти коэффициенты близки к единице (к<sub>2</sub>=0,72) и (к<sub>2</sub>=0,93). Для других значений  $\varphi_i$ , к намного меньше единицы, что говорит о преобладающей роли моментного напряженного состояния.

В ы в о д ы. 1. При расчете узлов с ребрами необходимо рассматривать контактную задачу с использованием теории В.З. Власова. Аналитическое решение контактного нагружения оболочки трубы через продольные ребра нерадиального направления рассмотрено впервые в настоящей работе.

2. Контактная нагрузка представляется в виде суммы тригонометрических функций, число которых для каждого ребра должно быть не менее 5. Каждая из этих функций разлагается в ряд по базисным решениям оболочки с удержанием не менее 100 членов ряда. При этом установлена сходимость: для W-50, T<sub>1</sub> и T<sub>2</sub> -25, M<sub>1</sub>, M<sub>2</sub> -100 членов.

 Установлены эффект быстрого затухания моментного напряженного состояния оболочки и наличие концентрации напряжений под концами продольных ребер (к=4-6).

 С увеличением длины и углов обхвата трубы продольными ребрами возрастает жесткость узла и снижается уровень моментного напряженного состояния.

5. Определяющими напряжениями узла являются изгибные напряжения в кольцевом направлении, которые превосходят продольные в 1,5–2 раза. При диаметральном расположении продольных ребер мембранные и изгибные напряжения близки по величине.

## ЛИТЕРАТУРА

1. Соболев Ю.В., Алешин Н.Н. Напряженно-деформированное состояние цилиндрической оболочки при приложении радиальной внешней нагрузки к продольному ребру. – Изв.вузов. Стр—во и архитектура, 1973, № 7, с. 39--45. 2. Соболев Ю.В., Мурашко Н.Н. К расчету напряженно-деформированного состояния узлов трубчатых ферм. – Изв.вузов. Стр—во и архитектура, 1975, № 11, с - 2-9. 3. В ласов В.З. Общая теория оболочек. – М.–Л., 1949, с. 849. 4. К расчету упругих замкнутых цилиндрических оболочек с нагрузкой в середине пролета, приложенной к продольно-радиальному ребру/Ю.В. Соболев, Н.Н. Алешин, Н.Н. Мурашко, Р.А. Попова. – Изв. вузов. Стр—во и архитектура, 1974, № 6, с. 55-61.