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.

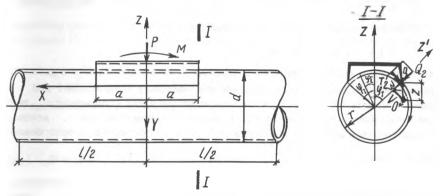


Рис. 1. Общий случай нагружения оболочки трубы через продольные ребра.

На оболочку через парные параллельные продольные ребра длиной 2a, расставленные на  $2r\varphi_1$  по дуге окружности цилиндра радиуса r, действует нагрузка, результирующий вектор и момент которой определяются из выражений

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

где  $A_{\kappa}$  — коэффициенты контактной нагрузки, или коэффициенты ряда функций  $q_{\kappa}(\xi) = q_{\kappa}^{C}(\xi) + \zeta_{\kappa}q_{\kappa}^{K}(\xi)$  , аппроксимирующего контактную нагруз-

ку ребра;  $\mathbf{q}_{K}^{\mathbf{C}}$  и  $\mathbf{q}_{K}^{\mathbf{K}}$  — соответственно базисная четная или нечетная функция относительно середины ребра;  $\boldsymbol{\xi} = \mathbf{x}/\mathbf{r}$  — относительная продольная координата. Коэффициенты контактной нагрузки  $\mathbf{A}_{K}$  и  $\boldsymbol{\xi}_{K}$  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:  $\mathbf{Z}(\boldsymbol{\xi}) = \mathbf{W}(\boldsymbol{\xi}) \cos \varphi_1 + \mathbf{V}(\boldsymbol{\xi}) \sin \varphi_1 = [\mathbf{W}_{\mathbf{Q}}(\boldsymbol{\xi}, \mathbf{0}) + \mathbf{W}_{\mathbf{Q}}(\boldsymbol{\xi}, 2\varphi_1) + \mathbf{W}_{\mathbf{T}}(\boldsymbol{\xi}, 0) + \mathbf{W}_{\mathbf{T}}(\boldsymbol{\xi}, 2\varphi_1)] \cos \varphi_1 + [\mathbf{V}_{\mathbf{Q}}(\boldsymbol{\xi}, 2\varphi_1) + \mathbf{V}_{\mathbf{T}}(\boldsymbol{\xi}, 2\varphi_1)] \sin \varphi_1,$ 

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:

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

где коэффициенты

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

Условие контакта для ребра запишется в виде

$$F(\xi) = Z(\xi) - \theta_1 h - \theta_2 \frac{h}{a} r \xi = 0,$$
 (4)

где  $\theta_1$  и  $\theta_2$  — коэффициенты, учитывающие перемещение ребра в долях толщины стенки оболочки h соответственно от силовых воздействий P и M. Условие контакта (4) может быть решено либо методом коллокаций с выбором точки контакта на длине ребра  $\xi_i$  в соответствии с числом искомых коэффициентов контактной нагрузки  $A_K$  и  $\xi_K$ , либо методом ортогонализа-

ции Бубнова—Галеркина  $\int\limits_{0}^{\xi_{0}} F\left(\xi\right) q_{i}^{C}(\xi) d\xi = 0$ ;  $\int\limits_{0}^{\xi_{0}} F\left(\xi\right) q_{i}^{K}\left(\xi\right) d\xi = 0$ ; i = 0,1

 $2, ..., \kappa$ . 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]:

$$\begin{vmatrix} W_{Q}(\xi,\varphi_{1}) \\ V_{Q}(\xi,\varphi_{1}) \end{vmatrix} = \cos\varphi_{1} \sum_{j=1}^{\Sigma} \sum_{\xi=0,1, \ n=1,2}^{\Sigma} A_{\kappa} a_{\kappa n} \beta_{n} f_{n}(\xi) \begin{vmatrix} F_{jn}(\varphi_{1}) \\ F_{jn}^{*}(\varphi_{1}) \end{vmatrix};$$
 (5)

$$\begin{split} & F_{jn}(\varphi_1) = C_{jn}A_{jn}(\varphi_1) + D_{jn}B_{jn}(\varphi_1)\,; \\ F_{jn}^* (\varphi_1) = & C_{jn}(\eta_{jn}A_{jn}(\varphi_1) + \gamma_{jn}B_{jn}(\varphi_1) + D_{jn}(\eta_{jn}B_{jn}(\varphi_1) - \gamma_{jn}A_{jn}(\varphi_1))\,; \eta_{jn}\gamma_{jn} + \gamma_{jn}B_{jn}(\varphi_1) + D_{jn}B_{jn}(\varphi_1) - \gamma_{jn}A_{jn}(\varphi_1) + \gamma_{jn}A_{jn}(\varphi$$

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

$$B_{jn}(\varphi_{1}) = e^{-a_{jn}\varphi_{1}} \sin b_{jn}\varphi_{1};$$

коэффициенты а<sub>јп</sub>, р<sub>јп</sub> находятся из решения однородного уравнения равновесия пологой оболочки

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

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

$$V_n = 0; \quad \frac{\partial W_n}{\partial \varphi} = 0; \quad \frac{\partial U_n}{\partial \varphi} = 0.$$
 (7)

Присоединяя к ним условие нормирования компонентов радиального мещения ( $W_n(0) = 1$ ), получим 4 условия для определения констант  $C_{in}, D_{in}$ . Наконец, принимая во внимание равенство внешней нагрузки силам в двух сечениях при  $\varphi=0$ : $\cos\varphi_1\sum_{\kappa=0,1}^{\Sigma}A_{\kappa}$   $a_{\kappa n}-2Q_{2n}=-\frac{2D}{r^3}\frac{\partial^3W}{\partial\varphi^3}$  опопределениях при  $\varphi=0$ : $\cos\varphi_1\sum_{\kappa=0,1}^{\Sigma}A_{\kappa}$   $a_{\kappa n}-2Q_{2n}=-\frac{2D}{r^3}\frac{\partial^3W}{\partial\varphi^3}$ 

ределяем функцию влияния п-й единичной компоненты нагрузки (Q<sub>n</sub> = 1) на амплитудное значение радиального перемещения

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

Из тех же соображений определяются

$$\begin{vmatrix} W_{T}(\xi,\varphi_{1}) \\ V_{T}(\xi,\varphi_{1}) \end{vmatrix} = \sin \varphi_{1} \sum_{j=1,2}^{\Sigma} \sum_{\kappa=0,1}^{\Sigma} \sum_{n=1,2}^{\Sigma} A_{\kappa}^{a} \kappa^{\beta}_{n} f_{n}(\xi) \begin{vmatrix} \overline{F}_{jn}(\varphi_{1}) \\ \overline{F}_{in}^{*}(\varphi_{1}) \end{vmatrix}, \quad (5^{*})$$

где выражения  $\overline{F}_{in}(\varphi_1)$  и  $\overline{F}_{in}^*(\varphi_1)$  совпадают соответственно с  $\overline{F}_{in}(\varphi_1)$  $F_{jn}^*$  ( $\varphi_1$ ), 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 (
$$\xi$$
): 
$$U_{n}^{*}=0;\;W_{n}^{*}=0;\;\frac{\partial^{2}W_{n}^{*}}{\partial\varphi^{2}}=0\;. \tag{7}^{*}$$

Присоединяя к ним условие нормировки компонентов тангенциального перемещения ( $V_n^*(0)$  = 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.

$$\sin \varphi_1 \sum_{\kappa=0,1}^{\Sigma} A_{\kappa}^a{}_{\kappa n} = 2T_{2n} \frac{-2Eh}{(1-\mu^2)} - (\frac{\partial V^*}{\partial \varphi} + W^*)$$
, находим

$$\beta_{n}^{*} = \frac{r(1-\mu^{2})}{2Eh\sum_{j=1; 2} \left[C_{jn}^{*}(b_{jn}^{\gamma}_{jn}^{-a}_{jn}^{\eta}_{jn}) + D_{jn}^{*}(b_{jn}^{\eta}_{jn}^{+a}_{jn}^{\gamma}_{jn})\right]}$$
(8\*)

$$+F_{jn}(2\varphi_1))\cos^2\varphi_1+\beta_n(1+\overline{F}_{jn}^*(2\varphi_1))\sin^2\varphi_1$$
 (9)

С использованием полученных формул был проведен расчет длинной цилиндрической стальной оболочки трубы  $\not = 219 \times 5$  мм и длиной i=3,0 м на действие продольного момента i=3,0 м на действие продольного момента i=3,0 м на этом варьировалась длина ребер (a/r=1,1 и 3,3) и их взаимное расположение i=3,0 м их взаимное расположение i=3,0 м их взаимное расположение i=3,0 м i=3,

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

$$a_{\text{I}} = \frac{\pi n a}{k \pi / a_{\text{I}}}. \tag{10}$$

Контактная задача решалась методом коллокаций , для чего на половине длины ребра а принималось 5 точек контакта, располагаемых с равным интервалом. После определения  $A_K$  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  $W = W_Q + W_T$ ;  $V = V_Q + V_T$ ;  $M_i = M_i^Q + M_i^T$ ;  $T_i = T_i^Q + T_i^T$  В 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. 3 изгибающих моментов  $M_i$  и цепных усилий  $T_i$  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  $\varphi_1$ =

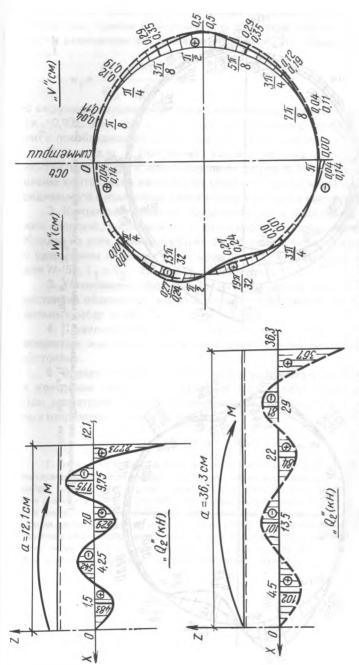
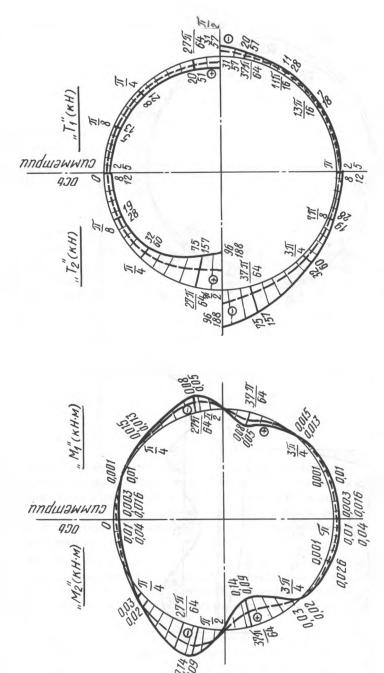


Рис. 2. Эпюры контактных нагрузок и перемещений в сечении I— I



1-1 Рис. З. Эпюры изгибающих моментов и мембранных усилий в сечении - при а/ г -3, 3, при а/г-1,1;-

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

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

В окружном направлении эти коэффициенты близки к единице ( $\kappa_2$ = 0,72) и ( $\kappa_2$ =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,  $T_1$  и  $T_2-25$ ,  $M_1$ ,  $M_2-100$  членов.

3. Установлены эффект быстрого затухания моментного напряженного состояния оболочки и наличие концентрации напряжений под концами про-

дольных 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. С о б о л е в Ю.В., А л е ш и н 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. С о б о л е в Ю.В., М у р а ш к о Н.Н. К расчету напряженно-деформированного состояния узлов трубчатых ферм. — Изв.вузов. Стр—во и архитектура, 1975, № 11, с - 2—9. 3. В л а с о в 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. С о б о л е в, Н.Н. А л е ш и н, Н.Н. М у р а ш к о, Р.А. П о п о в а. — Изв. вузов. Стр—во и архитектура, 1974, № 6, с. 55—61.