

УДК 539.3

К.І. Шнеренко, В.Ф. Годзула

**ДОСЛІДЖЕННЯ НАПРУЖЕНОГО СТАНУ ЦИЛІНДРИЧНОЇ
ОБОЛОНКИ ІЗ КОМПОЗИТНОГО МАТЕРІАЛУ З ОТВОРОМ ПІД
ДІЄЮ КОМБІНОВАНОГО НАВАНТАЖЕННЯ**

1. Постановка задачі. Розглянемо напружено - деформований стан циліндричної оболонки із композитного матеріалу радіуса R , товщини h . Оболонка послаблена круговим отвором радіуса r_0 і навантажена внутрішнім тиском інтенсивності p_0 та осьовим навантаженням інтенсивності q . Вважаємо, що в оболонці виникають пружні деформації, а композитний матеріал ортотропний. Для всього пакету оболонки можуть бути знайдені приведені жорсткісні характеристики відносно розтягу – стиску, згину, кручення і міжшарового зсуву.

Віднесемо серединну поверхню оболонки до полярної напівгеодезичної системи координат (ρ, θ) з початком в центрі отвору. При цьому параметри Ламе і кривизни оболонки запишемо в вигляді

$$A = 1, B = \rho, k_1 = \frac{1 - \cos 2\theta}{2R}, k_2 = \frac{1 + \cos 2\theta}{2R}, k_{12} = -\frac{\sin 2\theta}{2R}. \quad (1)$$

Однорідна система рівнянь рівноваги непологої оболонки в зусиллях в обраній системі координат і з врахуванням (1) запишеться у вигляді [1]

$$\begin{aligned} \frac{\partial T_\rho}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial S_{\rho\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{\rho} (T_\rho - T_\theta) + \frac{\sin^2 \theta}{R} Q_\rho + \frac{\sin 2\theta}{2R} Q_\theta &= 0, \\ \frac{\partial S_{\rho\theta}}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial T_\theta}{\partial \theta} + \frac{2}{\rho} S_{\rho\theta} + \frac{\sin 2\theta}{2R} Q_\rho + \frac{\cos^2 \theta}{R} Q_\theta &= 0, \\ -\frac{\sin^2 \theta}{R} T_\rho - \frac{\sin 2\theta}{R} S_{\rho\theta} - \frac{\cos^2 \theta}{R} T_\theta + \frac{\partial Q_\rho}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial Q_\theta}{\partial \theta} + \frac{1}{\rho} Q_\rho &= 0, \\ \frac{\partial G}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial H_{\rho\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{\rho} (G_\rho - G_\theta) - Q_\rho &= 0, \quad \frac{\partial H_{\rho\theta}}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial G_\theta}{\partial \theta} + \frac{2}{\rho} H_{\rho\theta} - Q_\theta &= 0. \end{aligned} \quad (2)$$

Геометричні співвідношення між деформаціями, змінами кривизн і узагальненими переміщеннями будуть

$$\begin{aligned}\varepsilon_1 &= \frac{\partial u}{\partial \rho} + \frac{\sin^2 \theta}{R} w, \quad \varepsilon_2 = \frac{1}{\rho} \frac{\partial v}{\partial \theta} + \frac{u}{\rho} + \frac{\cos^2 \theta}{R} w, \quad \varepsilon_{12} = \frac{\partial v}{\partial \rho} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial u}{\partial \theta} - \frac{v}{\rho} + \frac{\sin 2\theta}{R} w, \\ \varepsilon_{13} &= \gamma_\rho + \frac{\partial w}{\partial \rho}, \quad \varepsilon_{23} = \gamma_\theta + \frac{1}{\rho} \frac{\partial w}{\partial \theta}, \quad \chi_1 = \frac{\partial \gamma_\rho}{\partial \rho}, \quad \chi_2 = \frac{1}{\rho} \frac{\partial \gamma_\theta}{\partial \theta} + \frac{\gamma_\rho}{\rho}, \\ 2\chi_{12} &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial \gamma_\rho}{\partial \theta} + \frac{\partial \gamma_\theta}{\partial \rho} - \frac{\gamma_\theta}{\rho}.\end{aligned}\quad (3)$$

Співвідношення пружності для ортотропного матеріалу оболонки подамо в вигляді [1]

$$\begin{aligned}T_i &= B_{1i}\varepsilon_1 + B_{2i}\varepsilon_2 + B_{3i}\varepsilon_{12}, \quad G_i = D_{1i}\chi_1 + D_{2i}\chi_2 + D_{3i}2\chi_{12}, \quad (i = 1, 2, 3) \\ Q_i &= K_i\varepsilon_{13} \quad (i = 1, 2),\end{aligned}\quad (4)$$

де B_{ji}, D_{ji}, K_i узагальнені жорсткості матеріалу оболонки.

Основний напружений стан, що виникає в непослабленій отвором оболонці, визначається за безмоментною теорією [1].

Збурений напружений стан для непологої оболонки, що породжується наявністю отвору, знаходиться з рівнянь загальної теорії оболонок [1].

Граничні умови на контурі отвору при $\rho = \rho_0$ мають вигляд

$$\begin{aligned}T_\rho &= -p_0 R + \left(\frac{1}{4} p_0 R \mp \frac{q}{4\pi R} \right) (1 + \cos 2\theta), \quad S_{\rho\theta} = - \left(\frac{1}{4} p_0 R \mp \frac{q}{4\pi R} \right) \sin 2\theta, \quad (5) \\ G_\rho &= 0, \quad H_{\rho\theta} = 0, \quad Q_\rho = \frac{p_0 r_0}{2}.\end{aligned}$$

У випадку $p_0 = 0$ отримуємо задачу для оболонки, навантаженої осьовим розтягом – стиском; при $q=0$ – відповідно для оболонки під дією внутрішнього тиску.

2. Метод розв'язку задачі. Будемо виходити з застосування варіаційно-різницевого методу [2, 5, 6]. Згідно принципу можливих переміщень Лагранжа достовірні переміщення перетворюють функцію Лагранжа Π в відносний мінімум

$$\delta \Pi = 0, \quad (6)$$

що еквівалентно рівності нулю всіх частинних похідних по незалежних змінних. Тут $\Pi = V - A$, V - потенціальна енергія деформації, A - сума робіт зовнішніх сил на незалежних переміщеннях оболонки.

Потенційну енергію запишемо через пружний потенціал Φ [3]

$$V = \int_G \Phi dG, \quad (7)$$

де G - область, яку займає серединна поверхня оболонки.

Геометричні співвідношення (3) подамо в компактному вигляді

$$\varepsilon = \sum_{k=1}^{15} N_{ik} U_k, \quad (8)$$

де U_k ($k = \overline{1,15}$) - деякі узагальнені переміщення, а компоненти матриці N_{ik} ($i = \overline{1,8}; k = \overline{1,15}$) знаходяться з (3). Тут незалежних узагальнених переміщень лише п'ять:

$$U_l \quad (l = 1, 4, 7, 10, 13); \quad (U_1 = u, U_4 = v, U_7 = w, U_{10} = \gamma_\rho, U_{13} = \gamma_\theta),$$

а решта пов'язані з ними залежностями:

$$U_{l+1} = \frac{\partial U_l}{\partial \alpha}; \quad U_{l+2} = \frac{\partial U_l}{\partial \beta} \quad (l = 1, 4, 7, 10, 13).$$

Після підстановки (8) в вираз для пружного потенціалу Φ [4] отримуємо

$$\Phi = \sum_{k=1}^{15} \left(\sum_{r=1}^{15} P_{kr} U_r - R_k \right) U_k, \quad (9)$$

де P_{kr} і R_k залежать від N_{jk} [2].

Варіаційну задачу для відносних зміщень замінимо варіаційною задачею для дискретних їх значень у вузлах основної та допоміжної сіток однакової розмірності. Вузли основної сітки позначаються цілими індексами (s, t) , а допоміжної, що лежать посередині між вузлами основної, - дробовими індексами $(s + \frac{1}{2}, t + \frac{1}{2})$. Вузли перетину обох сіток позначаються змішаними індексами $(s + \frac{1}{2}, t)$ і $(s, t + \frac{1}{2})$. Основна сітка по координаті ρ має крок $\lambda_\rho(s)$ ($s = \overline{1, m}$), а по координаті θ - $\lambda_\theta(t)$ ($t = \overline{1, n}$). Тут m - кількість вузлів сітки по координаті ρ , n - по координаті θ .

Таким чином, отримуємо дискретний аналог функції Лагранжа Π . Поверхневий інтеграл в (7) поданий в вигляді подвійної суми [4]

$$V = \sum_{s=1}^m \sum_{t=1}^n \Phi^{st} G^{st}, \quad (10)$$

де $\Phi^{st} = \Phi(\rho_s, \theta_t)$ – значення пружного потенціалу в точці (ρ_s, θ_t) ; G^{st} – вагова функція, що являє собою частину площі чотирикутної ячейки з центром в точці (ρ_s, θ_t) і сторонами

$$\frac{1}{2}[\lambda_\rho(s-1) + \lambda_\rho(s)]; \quad \frac{1}{2}[\lambda_\theta(t-1) + \lambda_\theta(t)],$$

які належать області S .

З умов (6) отримуємо систему лінійних рівнянь відносно дискретних значень переміщень серединної поверхні і функцій зсуву U_l ($l = 1, 4, 7, 10, 13$) [4]

$$\sum_{a=i-1}^{i+1} \sum_{b=j-1}^{j+1} \sum_{k=1}^{13} P_{kl}^{ab} U_k^{ab} = Q_l^{ij} \quad (l, k = 1, 4, 7, 10, 13; \quad i = \overline{1, m}; \quad j = \overline{1, n}). \quad (11)$$

Тут P_{kl}^{ab} – значення коефіцієнтів в вузлі a, b при відомій величині U_k^{ab} в рівнянні для U_l^{ij} , який є функцією геометричних і механічних параметрів оболонки; Q_l^{ij} – значення в вузлі (i, j) l -х компонент силового навантаження [2]. Матриця системи рівнянь (11) симетрична, додатньо визначена, і має стрічкову структуру, що дозволяє скоротити обсяг використаної пам'яті при розрахунках на ЕОМ.

3. Числові результати. Розглянемо рівновагу циліндричної оболонки з круговим отвором. При розрахунках розглядалися такі параметри оболонки і матеріалу:

$$R/h = 100; \quad r_0/r = 11; \quad E_2/E_1 = 0,23; \quad \nu_1 = 0,27;$$

$$G_{12}/E_1 = 0,09; \quad G_{13}/E_1 = G_{23}/E_1 = 0,07.$$

В таблицях 1, 2 наведені значення коефіцієнтів концентрації напружень $k_{1\theta} = T_\theta/p$, $k_{2\theta} = 6G_\theta/ph$ ($p = p_0R \pm q/2\pi R$) по контуру непідкріпленого отвору.

В таблиці 1 представлені результати для оболонки, навантаженої внутрішнім тиском ($q=0$), а в таблиці 2 – відповідно для випадку осьового розтягу ($p_0 = 0$).

Зауважимо, що наведена методика дозволяє розглядати сумісну дію внутрішнього тиску і розтягу, або стиску по осі оболонки при різних значеннях p_0 та q .

Таблиця 1

θ К	0	$\pi/8$	$\pi/4$	$3\pi/4$	$\pi/2$
K_θ^T	7,64	6,31	4,72	2,21	-1,84
K_θ^G	-2,41	-1,27	0,87	3,01	5,34

Таблиця 2

θ К	0	$\pi/8$	$\pi/4$	$3\pi/4$	$\pi/2$
K_θ^T	-0,62	-0,24	0,62	2,23	5,04
K_θ^G	0,22	0,16	0,49	0,03	-0,23

ЛІТЕРАТУРА

1. Гузь А.Н., Чернышенко И.С., Чехов ВАЛ.Н., Чехов Вик.Н., Шнеренко К.И. Методы расчета оболочек. Т.1: Теория тонких оболочек, ослабленных отверстиями..-Киев.:Наук.думка, 1980.-636 с.
2. Годзула В.Ф., Гузь А.Н., Шнеренко К.И. К задачам статики непологих анизотропных оболочек с отверстиями // Прикл.механика.-1988.-Т.24,№9.-С.22-30.
3. Godzula V.F., Shnerenko K.I. The stress-strain State of a Composite Spherical Shell with Two Polar Openings// Int.Appl. Mech.-2002.-38,№3.-P.341-344.
4. Shnerenko K.I., Godzula V.F. Stress state of a Composite Cylindrical Shell with Sizeable Circular Hole// Int.Appl.Mech.-2003.-39,№11.-P.1323-1327.
5. Шнеренко К.И., Годзула В.Ф., Богатирчук А.С. Визначення концентрації напружень навколо отвору в циліндричній панелі із композитного матеріалу // Системні технології. Регіональний міжвузівський збірник наукових праць. Випуск 5 (46). Дніпропетровськ, 2006, с. 121 – 123.
6. Шнеренко К.И., Годзула В.Ф. Дослідження впливу зміни міжшарового зсуву на напружений стан композитної циліндричної оболонки з отвором // Системні технології. Регіональний міжвузівський збірник наукових праць. Випуск 4 (57). Дніпропетровськ, 2008, с. 111 – 115.

Одержано 02.02.2009р.