

нагрева в последнем случае при одном и том же уровне допустимых растягивающих напряжений на внешней поверхности приблизительно на 10% меньше аналогичной в условиях теплоизоляции на внутренней поверхности оболочки.

Львовский филиал математической физики
Института математики АН УССР

Поступила в редколлегию
20.III 1977 г.

УДК 621.785.2 : 621.791.053

Л. П. Беседина, Н. И. Полищук

**ОБ ОПТИМАЛЬНОЙ НИЗКОТЕМПЕРАТУРНОЙ ОБРАБОТКЕ
ЗОНЫ МЕРИДИОНАЛЬНОГО СВАРНОГО ШВА
ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ ОБОЛОЧКИ**

Основы методики аналитического определения режимов низкотемпературной обработки тонких сварных пластин и пологих оболочек предложены в работах [1, 2]. В настоящей работе с использованием этой методики исследуется вопрос о снятии остаточных напряжений в сваренной вдоль меридиана цилиндрической оболочке, находящейся в условиях плоской деформации.

Пусть длинная цилиндрическая оболочка радиуса R , толщины $2h$ с меридиональным сварным швом находится в условиях плоского напряженного состояния, обусловленного изменяющимися в кольцевом направлении остаточными сварочными деформациями. Рассмотрим задачу определения дополнительных термопластических деформаций, которые вместе с заданными начальными сварочными обеспечивают оптимально низкий уровень остаточных напряжений. Для их определения используем условие минимизации функционала энергии упругой деформации оболочки [3—5].

В рассматриваемом случае энергия упругой деформации оболочки, рассчитанная на единицу длины в осевом направлении, представляется в виде функционала

$$K = \frac{1}{2D_0} \int_{-\pi}^{\pi} \left[N_1^2 - 2\nu N_1 N_2 + N_2^2 + \frac{3}{h^2} (M_1^2 - 2\nu M_1 M_2 + M_2^2) \right] d\beta, \quad (1)$$

где $D_0 = 2Eh$; E — модуль упругости; ν — коэффициент Пуассона; N_1, N_2 — компоненты усилий; M_1, M_2 — компоненты моментов, которые связаны [7] уравнениями равновесия

$$\frac{dN_2}{d\beta} + \frac{1}{R} \frac{dM_2}{d\beta} = 0, \quad N_2 = \frac{1}{R} \frac{d^2 M_2}{d\beta^2} \quad (2)$$

и совместности деформаций

$$\begin{aligned} \frac{3R}{D_0 h^2} \frac{d}{d\beta} (M_1 - \nu M_2) - \frac{1}{D_0} \frac{d}{d\beta} (N_1 - \nu N_2) + \frac{d}{d\beta} (R\kappa_1^{(p)} - \varepsilon_1^{(p)}) = \\ = \frac{d}{d\beta} (\varepsilon_1^{(0)} - R\kappa_1^{(0)}), \\ \frac{3R}{D_0 h^2} (M_1 - \nu M_2) + \frac{1}{D_0} \frac{d^2}{d\beta^2} (N_1 - \nu N_2) + R\kappa_1^{(p)} + \frac{d^2}{d\beta^2} \varepsilon_1^{(p)} = \\ = -R\kappa_1^{(0)} - \frac{d^2}{d\beta^2} \varepsilon_1^{(0)}. \end{aligned} \quad (3)$$

Здесь $\varepsilon_1^{(p)}, \kappa_1^{(p)}$ и $\varepsilon_1^{(0)}, \kappa_1^{(0)}$ — искомые пластические и начальные сварочные деформации.

Ставится вариационная задача о минимизации функционала энергии упругой деформации (1) на множестве допустимых функций усилий и

моментов, удовлетворяющих уравнениям (2), (3). Решая ее, для определения оптимальных пластических деформаций $\varepsilon_1^{(p)}$, $\varkappa_1^{(p)}$ получаем уравнения

$$\frac{d^2}{d\beta^2} (\varepsilon_1^{(p)} + \varepsilon_1^{(0)}) + R (\varkappa_1^{(p)} + \varkappa_1^{(0)}) = 0, \quad \frac{d}{d\beta} (\varepsilon_1^{(p)} + \varepsilon_1^{(0)}) - R \frac{d}{d\beta} (\varkappa_1^{(p)} + \varkappa_1^{(0)}) = 0, \quad (4)$$

которые представляют собой условия совместности суммарных деформаций — искомым пластических и начальных сварочных. Ограничимся рассмотрением случая, когда

$$\varepsilon_1^{(0)}(\beta) = \sum_{k=1}^m A_k (\cos \beta - \cos \beta_0)^k [S_+(\beta + \beta_0) - S_+(\beta - \beta_0)], \quad (5)$$

$$\varkappa_1^{(0)}(\beta) \equiv 0, \quad \varkappa_1^{(p)}(\beta) \equiv 0.$$

Тогда из уравнений (4) получим, что единственными оптимальными локальными пластическими деформациями являются деформации, противоположные по знаку остаточным сварочным, т. е.

$$\varepsilon_1^{(p)}(\beta) = -\varepsilon_1^{(0)}(\beta). \quad (6)$$

Определим постоянные по толщине температурные поля низкотемпературной обработки рассматриваемой сварной цилиндрической оболочки, приводящие к созданию в ней пластических деформаций, при которых остаточные напряжения равны нулю.

Пусть искомые температурные поля в промежутке времени $0 \leq \tau \leq \tau_1$ обеспечивают упругое деформирование оболочки, в промежутке времени $\tau_1 < \tau < \tau_2$ — термопластическое деформирование области $-\beta_0 \leq \beta \leq \beta_0$ оболочки, приводящее к созданию в ней требуемых дополнительных пластических деформаций $\varepsilon_1^{(p)}(\beta)$ при упругом деформировании оболочки вне этой области, и упругое деформирование всей оболочки для промежутка времени $\tau > \tau_2$ в процессе охлаждения. Примем, что материал оболочки идеально пластический и удовлетворяет условию текучести Мизеса [6]. В случае близкого к безмоментному напряженному состоянию оболочки это условие характеризуется эллипсом текучести Мизеса в переменных N_1 , N_2 , т. е.

$$N_1^2 - N_1 N_2 + N_2^2 = 4h^2 \sigma_s^2, \quad (7)$$

и при пластическом деформировании в окрестности некоторой его точки (N_1^0, N_2^0) может быть аппроксимировано прямой

$$kN_2 + N_1 - B = 0, \quad (8)$$

где

$$k = \frac{2N_2^0 - N_1^0}{2N_1^0 - N_2^0}; \quad B = \frac{[(N_2^0)^2 - N_2^0 N_1^0 + (N_1^0)^2] - 4h^2 \sigma_s^2}{2N_1^0 - N_2^0}; \quad (9)$$

σ_s — предел текучести.

Из закона пластического течения, ассоциированного с условием пластичности (8), находим

$$\varepsilon_1^{(p)}(\beta, \tau) = \lambda(\beta, \tau), \quad \varepsilon_2^{(p)}(\beta, \tau) = k\lambda(\beta, \tau). \quad (10)$$

Пусть пластическое деформирование области $-\beta_0 \leq \beta \leq \beta_0$ происходит в промежутке времени $\tau_1 < \tau < \tau_2$ в режиме $k = 0$ и пусть

$$\lambda(\beta, \tau_1) = 0, \quad \lambda(\beta, \tau_2) = \varepsilon_1^{(p)}(\beta). \quad (11)$$

Тогда, согласно необходимому условию пластического нагружения [6], функция $\lambda(\beta, \tau)$ должна быть монотонно изменяющейся во времени в промежутке $\tau_1 < \tau < \tau_2$.

Для определения температурных полей в области термопластического деформирования при $\tau_1 < \tau < \tau_2$ представим компоненты полных деформа-

ций в виде суммы

$$\varepsilon_1 = \varepsilon_1^{(y)} + \varepsilon_1^{(p)}(\beta, \tau) + \alpha t(\beta, \tau) + \varepsilon_1^{(0)}, \quad \kappa_1 = \kappa_1^{(y)}, \quad (12)$$

где

$$\varepsilon_1^{(y)} = \frac{N_1 - \nu N_2}{D_0}; \quad \kappa_1^{(y)} = \frac{3}{h^2 D_0} (M_1 - \nu M_2). \quad (13)$$

Используя уравнения равновесия (2), условие текучести (8) и совместности компонент полных деформаций (12) и удовлетворяя требованию близкого к безмоментному напряженному состоянию, находим температурное поле в области термопластического деформирования

$$\alpha t(\beta, \tau) = -\frac{1}{D_0} N_1 - \varepsilon_1^{(p)}(\beta, \tau) - \varepsilon_1^{(0)} + C, \quad (14)$$

где C — параметр, который может быть определен из заданных условий нагрева. Здесь $t(\beta, \tau)$ является функцией, монотонно изменяющейся во времени. Напряженное состояние характеризуется отличным от нуля усилием

$$N_1 = \frac{4h\sigma_s}{\sqrt{3}}.$$

На основании уравнений равновесия (2), совместности деформаций, условий сопряжения упругой и пластической областей и интегральной уравновешенности напряжений в каждом поперечном сечении оболочки находим, что напряженное состояние областей $\beta_0 \leq \beta \leq \pi$, $-\pi \leq \beta \leq -\beta_0$ характеризуется ненулевым осевым усилием N_1 , которое определяется по формуле

$$N_1 = -D_0 [\alpha t(\beta) - C_1], \quad (15)$$

где

$$C_1 = \frac{\alpha D_0}{\pi - \beta_0} \int_{\beta_0}^{\pi} t(\beta) d\beta - \frac{4h\beta_0\sigma_s}{\sqrt{3}(\pi - \beta_0)}. \quad (16)$$

При нахождении температурных полей в областях $-\pi \leq \beta \leq -\beta_0$, $\beta_0 \leq \beta \leq \pi$ будем исходить из того, что в процессе термообработки эти области должны деформироваться упруго. Поэтому для их определения воспользуемся минимизацией функционала энергии формоизменения, который с учетом симметрии относительно сечения $\beta = 0$ для области $\beta_0 \leq \beta \leq \pi$ запишем так:

$$U = \frac{D_0 R^2 (1 + \nu + \nu^2)}{3(1 + \nu)} \int_{\beta_0}^{\pi} \{[\alpha t(\beta)]^2 - 2\alpha C_1 t(\beta) + C_1^2\} d\beta. \quad (17)$$

Ставится вариационная задача о минимизации функционала энергии формоизменения (17), заданного на множестве температурных полей $t(\beta)$, удовлетворяющих интегральным условиям вида

$$Q_t [t] \equiv \int_{\beta_0}^{\pi} t(\beta) (\cos \beta - \cos \beta_1)^t S_+ (\beta_1 - \beta) d\beta = G_t. \quad (18)$$

Решив поставленную задачу, найдем

$$\alpha t(\beta) = C_1 + \sum_{i=1}^n \gamma_i (\cos \beta - \cos \beta_i)^t S_+ (\beta_1 - \beta). \quad (19)$$

Неизвестные параметры определяются из условий локального нагрева, непрерывности температурного поля и сопряжения упругой и пластической областей в сечении $\beta = \beta_0$.

Численные исследования произведены для случая термообработки локализованным в области $-\beta_1 \leq \beta \leq \beta_1$ непрерывным в сечениях $\beta = \pm \beta_0$ температурным полем. На рис. 1, 2 представлены температурные

поля t_1 — момента (τ_1) выхода на режим пластического деформирования и t_2 — момента (τ_2) создания требуемых термопластических деформаций (5), (6), а также вызванные ими напряжения σ [7] для области $0 \leq \beta \leq \beta_1$ локального нагрева и пластического деформирования $0 \leq \beta \leq \beta_0$ при $\epsilon_1^0(0) = 0,01$; $n = 2$, $m = 1$, $\sigma_s = 17$ кг/мм², $E = 7000$ кг/мм². Цифрами 1, 2, 3 обозначены температурные поля и напряжения для $\beta_1 = 0,3\pi$; $0,4\pi$; $0,5\pi$ соответственно при $\beta_0 = 0,05\pi$, $A_1 = 0,813$ (рис. 1) и $\beta_0 = 0,025\pi$, $A_1 =$

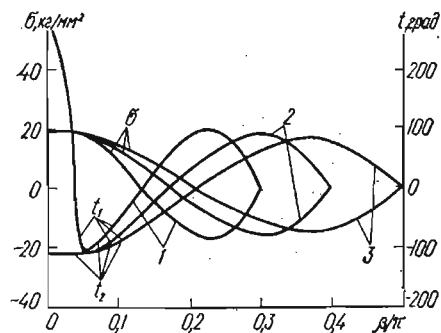


Рис. 1

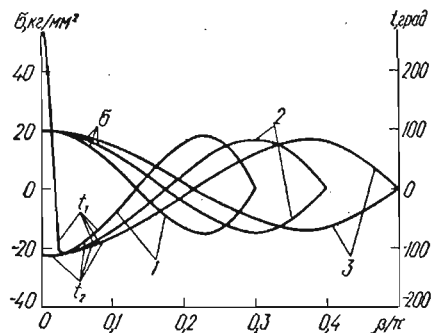


Рис. 2

$= 3,225$ (рис. 2). Из рисунков видно, что требование упругого деформирования оболочки для области $\beta_1 \leq \beta \leq \pi$ выполняется. Максимальные напряжения в области упругого деформирования при заданной ширине локального нагрева меньше для более узких зон термопластического деформирования, а при заданной области термопластического деформирования уменьшаются с увеличением зоны локального нагрева.

ЛИТЕРАТУРА

1. Бурак Я. И., Беседина Л. П. Низкотемпературная термообработка зоны кольцевого шва в пластинке с круговым отверстием. — Автомат. сварка, 1975, № 5, с. 19—23.
2. Беседина Л. П., Тимошенко Н. Н. Оптимизация режимов низкотемпературной обработки пологой сферической оболочки. — Мат. методы и физ.-мех. поля, 1978, вып. 7, с. 82—85.
3. Беседина Л. П. Определение оптимальных осесимметричных остаточных деформаций в оболочках вращения. — Мат. методы и физ.-мех. поля, 1976, вып. 4, с. 80—83.
4. Беседина Л. П., Тимошенко Н. Н. Оптимальные пластические деформации в пологой сферической оболочке с кольцевым сварным швом. — Мат. методы и физ.-мех. поля, 1975, вып. 1, с. 127—130.
5. Гельфанд И. М., Фомин С. В. Вариационное исчисление. М., Физматгиз, 1961. 228 с.
6. Ильющин А. А. Пластичность. Ч. 1. М.—Л., Гостехиздат, 1948. 376 с.
7. Підстригач Я. С., Ярема С. Я. Температурні напруження в оболонках. К., Вид-во АН УРСР, 1961. 212 с.

Львовский филиал математической физики
Института математики АН УССР

Поступила в редколлегию
28.XII 1976 г.

УДК 539.377:539.312

Б. В. Гера

ОПТИМИЗАЦИЯ НАПРЯЖЕННОГО СОСТОЯНИЯ ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ ОБОЛОЧКИ ПРИ НАГРУЖЕНИИ ЕЕ ВНУТРЕННИМ ДАВЛЕНИЕМ

Рассмотрим термоупругую цилиндрическую оболочку радиуса R и толщины $2h$, находящуюся под действием нормальной равномерно распределенной силовой нагрузки переменной во времени интенсивности $Q_n(\tau)$. При отсутствии перемещений в осевом направлении оболочки уравнение движения и обобщенное уравнение теплопроводности записываются [1, 2]