

кальные производные $\partial\theta_w/\partial\xi$, $\partial\theta_w/\partial\eta$, их вклад в коэффициент теплоотдачи существен, что приводит к занижению температуры поверхности при раздельном способе постановки задачи, когда значение (α/c_p) берется при изотермических условиях. Для участков конической поверхности, где характеристики течения меняются слабо, может быть использован коэффициент теплоотдачи, найденный для изотермических условий. Отметим, что влияние неизомермичности θ_w на формирование коэффициента теплоотдачи при турбулентном режиме течения в пограничном слое не столь значительно, как при ламинарном.

Таким образом, тепловой поток определяется, во-первых, предысторией развития теплового и динамического пограничного слоев и, во-вторых, локальными производными температуры поверхности по окружной и продольной координатам, отнесенными к температурному либо энтальпийному перепаду. Поэтому в тех случаях, когда локальные производные значительны либо вследствие формы обтекаемой поверхности, либо вследствие резкого изменения граничных условий, использование коэффициента теплоотдачи, найденного для изотермической стенки, может приводить к погрешностям при расчете температурного поля в материале оболочки.

ЛИТЕРАТУРА

1. Лыков А. В. Теплообмен: Справочник.— М.: Энергия, 1972.
2. Зинченко В. И., Трофимчук Е. Г. Решение неавтономных задач теории ламинарного пограничного слоя с учетом сопряженного теплообмена // Изв. АН СССР. МЖГ.— 1977.— № 4.
3. Шевелев Ю. Д. Пространственные задачи вычислительной аэрогидродинамики.— М.: Наука, 1986.
4. Себечи Т. Расчет трехмерного пограничного слоя. Бесконечный цилиндр со скольжением при малом вторичном течении // РТК.— 1974.— № 6.
5. Chen K. K., Thyson N. A. Extension of Emmons spot theory to flows on blunt bodies // AIAA J.— 1974.— V. 9, N 5.
6. Зинченко В. И., Путятина Е. Н. Решение задач сопряженного теплообмена при обтекании тел различной формы // ПМТФ.— 1986.— № 2.
7. Антонец А. В. Расчет пространственного сверхзвукового обтекания затупленных тел с изломами образующей с учетом равновесного и замороженного состояния газа в ударном слое // Изв. АН СССР. МЖГ.— 1970.— № 2.
8. Завьялов Ю. С., Квасов Б. И., Мирошниченко В. Л. Методы сплайн-функций.— Новосибирск: Наука, 1980.
9. Гришин А. М., Бердун В. И., Зинченко В. И. Итерационно-интерполяционный метод и его приложения.— Томск: ТГУ, 1984.
10. Blottner F. G. Investigation of some finite-difference techniques for solving the boundary layer equations // Comput. meth. appl. mech. and engng.— 1975.— N 6.
11. Widhopf G. F., Hall R. Transitional and turbulent heat-transfer measurements on a yawed blunt conical nosetip // AIAA J.— 1972.— V. 10, N 10.
12. Землянский Б. А., Степанов Г. И. О расчете теплообмена при пространственном обтекании тонких затупленных конусов гиперзвуковым потоком воздуха // Изв. АН СССР. МЖГ.— 1981.— № 5.

Поступила 20/VII 1987 г.,
в окончательном варианте — 8/XII 1987 г.

УДК 624.04

ОПТИМАЛЬНОЕ ПРОЕКТИРОВАНИЕ ПОДКРЕПЛЕННЫХ ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ ОБОЛОЧЕК С УЧЕТОМ КОРРОЗИОННОГО ИЗНОСА

Г. М. Криворучко, Ю. М. Почтман
(Днепропетровск)

В целом ряде областей техники в последнее время все больше применяются тонкостенные элементы конструкций, которые являются очень чувствительными к коррозии, так как даже незначительное уменьшение их геометрических размеров из-за коррозионного износа может привести к большим изменениям напряжений и деформаций. В связи с этим учет влияния коррозии в расчетах на прочность, устойчивость и долговечность, а также при оптимальном проектировании приобретает важное значение.

На основе экспериментальных зависимостей коррозионного износа [1] и уравнений теории оболочек [2] в настоящей работе решается задача оптимального проектирования подкрепленных цилиндрических оболочек, подверженных одновременно механическому и химическому разрушению.

Рассмотрим находящуюся в агрессивной среде тонкостенную, шарнирно опертую по торцам и подкрепленную стрингерами и шпангоутами прямоугольного поперечного сечения цилиндрическую оболочку радиуса r , длины L , сжатую осевой нагрузкой N . Известны характеристики изотропного материала оболочки: модуль упругости E , коэффициент Пуассона ν , плотность ρ и предел текучести σ_T . Варьируемые параметры — ширина и количество стрингеров и шпангоутов: $h_c, k, h_{ш}, k_1$; толщина обшивки h и ее долговечность t (высота стрингеров и шпангоутов принимается $b_c = \lambda h_c, b_{ш} = \lambda h_{ш}$ для исключения их местной потери устойчивости [2]).

Ограничения, обеспечивающие надежность оболочки в процессе ее эксплуатации (без учета влияния агрессивной среды):

по прочности

$$(1) \quad (2\pi r h + k h_c b_c) \sigma_T \geq N;$$

по общей потере устойчивости

$$(2) \quad (2\pi r h + k h_c b_c) \sigma_{mn} E / (1 - \nu^2) \geq N, \quad n = 0, m = 1, 2, \dots;$$

по местной потере устойчивости

$$(3) \quad (2\pi r h + k h_c b_c) \sigma_{mn} E / (1 - \nu^2) \geq N, \quad n = 2, 3, \dots, m = 1, 2, \dots$$

Здесь m, n — параметры волнообразования в осевом и окружном направлениях соответственно; σ_{mn} — критические напряжения потери устойчивости, определяемые с учетом дискретного характера подкреплений, по методике, изложенной в [3].

В качестве целевой функции принимается минимум средней скорости потери массы конструкции за время ее эксплуатации

$$(4) \quad G = (2\pi r h L + k h_c b_c L + 2k_1 h_{ш} b_{ш} \pi r) \rho / t \rightarrow \min.$$

Процесс коррозионного разрушения, согласно [1], имеет вид

$$(5) \quad dP = f_1 dt + f_2 d\sigma + f_3 dT,$$

где σ — напряжение; T — температура; P — параметр коррозионной поврежденности; f_1, f_2, f_3 — функции, описывающие процесс изменения геометрических и упругих характеристик конструкции в зависимости от времени, напряжения и температуры.

Используя введенные в [4] основные допущения о характере химического разрушения конструкции такого класса, получаем на базе энергетического метода при одночленной аппроксимации перемещений [2] в рамках гипотез Кирхгофа — Лява две квазистатические системы уравнений для определения критических нагрузок при произвольных законах коррозионного износа, заданного либо аналитическими выражениями, как, например, (5), либо обобщением экспериментальных данных:

$$(6) \quad \begin{aligned} a_{11s}u + a_{12s}v + a_{13s}w &= 0, \quad a_{21s}u + a_{22s}v + a_{23s}w = 0, \\ a_{31s}u + a_{32s}v + a_{33s}w &= 0 \quad (s = 1, 2). \end{aligned}$$

Здесь $s = 1$ отвечает случаю осесимметричной деформации, а $s = 2$ — кососимметричной. Эти две системы совершенно идентичны, следовательно, все рассуждения, проведенные для одной из систем, остаются справедливыми и для другой, т. е., говоря о системе (6), будем подразумевать любую из них.

С учетом соотношений технической теории подкрепленных оболочек [3] и несвязанной термоупругости [5] коэффициенты, входящие в систему

(6), примут вид

$$\begin{aligned}
 a_{11s} &= a_{11s}(t, \sigma, T) = d_m^2 + \frac{1-\nu}{2} n^2 + 2\gamma_c d_m^3 \sigma_{sn} + 2\mu_{ш} n^2 \sigma_{1m} + 2\lambda_{1ш} n^4 \sigma_{1m}, \\
 a_{12s} &= a_{21s} = a_{12s}(t, \sigma, T) = a_{21s}(t, \sigma, T) = (-1)^s \frac{(1+\nu) d_m n}{2}, \\
 a_{13s} &= a_{31s} = a_{13s}(t, \sigma, T) = a_{31s}(t, \sigma, T) = \nu d_m - 2\delta_c d_m^3 \sigma_{sn} - \\
 &\quad - 2\mu_{ш} \left(1 + \frac{h_{ш}}{r}\right) d_m n^2 \sigma_{1m} - 2\lambda_{2ш} d_m n^4 \sigma_{1m} - 2\lambda_{1ш} d_m n^4 \sigma_{1m}, \\
 a_{22s} &= a_{22s}(t, \sigma, T) = \left(n^2 + \frac{1-\nu}{2} d_m^2\right) (1 + a^2) + 2\mu_c d_m^2 \sigma_{s_1 n} + \\
 &\quad + 2\lambda_{1c} \left(1 - \frac{h_c}{r}\right)^2 d_m^4 \sigma_{s_1 n} + 2\gamma_{ш} \left(1 - \frac{h_c}{r}\right)^2 n^2 \sigma_{2m}, \\
 a_{23s} &= a_{32s} = a_{23s}(t, \sigma, T) = a_{32s}(t, \sigma, T) = (-1)^s n (1 + a^2 (d_m^2 + n^2)) + \\
 &\quad + 2\mu_c d_m^2 n \sigma_{s_1 n} + 2\lambda_{1c} \left(1 - \frac{h_c}{r}\right) d_m^4 n \sigma_{s_1 n} + 2\delta_{ш} \left(1 - \frac{h_{ш}}{r}\right) n^3 \sigma_{2m} - 2\gamma_{ш} \left(1 - \frac{h_{ш}}{r}\right) n \sigma_{2m}, \\
 a_{33s} &= a_{33s}(t, \sigma, T) = 1 + a^2 (d_m^2 + n^2)^2 + 2\eta_c d_m^4 \sigma_{sn} + 2\mu_c d_m^2 n^2 \sigma_{s_1 n} + \\
 &\quad + 2\eta_{ш2} n^4 \sigma_{2m} - 4\delta_{ш} n^3 \sigma_{2m} + 2\gamma_{ш} \sigma_{2m} + 2\eta_{ш1} n^4 \sigma_{2m} - 4\eta_{ш1} n^2 \sigma_{2m} + 2\eta_{ш1} \sigma_{2m} + \\
 &\quad + 2\mu_{ш} \left(1 + \frac{h_{ш}}{r}\right)^2 d_m^2 n^2 \sigma_{1m} + 2\lambda_{3ш} d_m^2 n^4 \sigma_{1m} + 4\lambda_{2ш} d_m^2 n^2 \sigma_{1m} + 2\lambda_{1ш} d_m^2 \sigma_{1m} - \\
 &\quad - \frac{\sigma_x}{E} (1 - \nu^2) d_m^2 (1 + 2\gamma_{c0} \sigma_{sn}) - \alpha_T T (1 + \nu) (1 + 2\alpha_c \gamma_{c0} \sigma_{sn}) d_m^2 - \\
 &\quad - \alpha_T T (1 + \nu) (1 + 2\alpha_{ш} \gamma_{ш0} \sigma_{2m}) (n^2 - 1).
 \end{aligned}$$

Здесь σ_x — величина осевых сжимающих напряжений, действующих на оболочку; $\alpha_c = \alpha_{Tc}/\alpha_T$; $\alpha_{ш} = \alpha_{Tш}/\alpha_T$ (α_T , α_{Tc} , $\alpha_{Tш}$ — температурные коэффициенты линейного расширения обшивки, стрингеров и шпангоутов соответственно). Остальные обозначения приведены в [3].

С учетом начальных и граничных условий, а также соотношения (5) задача определения критических напряжений осевого сжатия в данной постановке приобретает вид

$$\begin{aligned}
 (7) \quad a_{11s} u + a_{12s} v + a_{13s} w &= 0, \quad a_{21s} u + a_{22s} v + a_{23s} w = 0, \\
 a_{31s} u + a_{32s} v + a_{33s} w &= 0, \quad dP = f_1 dt + f_2 d\sigma + f_3 dT, \\
 P(t, \sigma_0, T) &= P_\sigma, \quad P(t, \sigma, T_0) = P_T, \quad P(t_0, \sigma, T) = P_t \quad (s = 1, 2),
 \end{aligned}$$

где P_σ , P_T , P_t — постоянные, полученные экспериментально [1]; σ_0 , T_0 , t_0 — константы. Система (7) может быть решена численно, причем метод ее решения выбирается в зависимости от вида коррозионного разрушения. Осуществляемая при решении системы (7) минимизация по параметрам волнообразования дает возможность определить критические напряжения потери устойчивости.

Согласно соотношению (5) и введенным в [4] допущениям, ограничения (1)—(3) теперь представим с учетом влияния агрессивной среды как

$$\begin{aligned}
 \frac{2\pi r h (1 + \alpha_1 P) + k h_c b_c}{(1 + \alpha_1 P)^2} \sigma_T &\geq N, \\
 \frac{2\pi r h (1 + \alpha_1 P) + k h_c b_c}{(1 + \alpha_1 P)^2} \frac{\sigma_{mn} E}{(1 + \beta_1 P) (1 - \nu^2 / (1 + \beta_2 P)^2)} &\geq N, \quad n = 0, \quad m = 1, 2, \dots, \\
 \frac{2\pi r h (1 + \alpha_1 P) + k h_c b_c}{(1 + \alpha_1 P)^2} \frac{\sigma_{mn} E^2}{(1 + \beta_1 P) (1 - \nu^2 / (1 + \beta_2 P)^2)} &\geq N, \\
 n &= 2, 3, \dots, \quad m = 1, 2, \dots,
 \end{aligned}$$

где $P = P(t, \sigma, T)$; $\alpha_1, \beta_1, \beta_2$ — коэффициенты, определяемые по данным эксперимента [1].

Введем обозначения: $h = x_1, k = x_2, k_1 = x_2, h_c = x_4, h_{ш} = x_5, t = x_6$, тогда поставленная оптимизационная задача запишется следующим образом:

$$(8) \quad G^* = (2\pi r L x_1 + \lambda x_2 x_4^2 L + \lambda x_3 x_5^2 \pi r) \rho / x_6 \rightarrow \min,$$

$$\frac{2\pi r x_1 (1 + \alpha_1 P(x_6)) + \lambda x_2 x_4^2}{(1 + \alpha_1 P(x_6))^2} \sigma_r \geq N,$$

$$\frac{2\pi r x_1 (1 + \alpha_1 P(x_6)) + \lambda x_2 x_4^2}{(1 + \alpha_1 P(x_6))^2} \frac{\sigma_{mn} E}{(1 + \beta_1 P(x_6))(1 - \nu^2 / (1 + \beta_2 P(x_6))^2)} \geq N, \quad n = 0, m = 1, 2, \dots,$$

$$\frac{2\pi r x_1 (1 + \alpha_1 P(x_6)) + \lambda x_2 x_4^2}{(1 + \alpha_1 P(x_6))^2} \frac{\sigma_{mn} E}{(1 + \beta_1 P(x_6))(1 - \nu^2 / (1 + \beta_2 P(x_6))^2)} \geq N, \quad n = 2, 3, \dots, m = 1, 2, \dots$$

В качестве агрессивной среды рассмотрим атмосферную коррозию. При атмосферной коррозии влияние напряжений и температуры слабо сказывается на изменении скорости коррозионного износа, в связи с этим процесс коррозионного разрушения материала описывается как $dP/dt = f_1(t)$.

Из условия существования нетривиального решения системы (6) получаем интегральное уравнение $\det a_{ij} = 0$ ($i, j = 1, 2, 3$), решая которое находим выражение для определения критических напряжений осевого сжатия:

$$(9) \quad \sigma_{mn} = \frac{(a_{11s} a_{22s} - a_{12s}^2) \tilde{a}_{33s} + 2a_{12s} a_{13s} a_{23s} - a_{13s}^2 a_{22s} - a_{11s} a_{23s}^2}{d_m^2 (1 + 2\nu_{c0} \sigma_{sn}) (a_{11s} a_{22s} - a_{12s}^2)},$$

где $\tilde{a}_{33s} = a_{33s} + \frac{\sigma_x (1 - \nu^2) (1 + 2\nu_{c0} \sigma_{sn}) d_m^2}{2E}$; $a_{ijs} = a_{ijs}(x_6)$ ($i, j = 1, 2, 3$).

Примем для конкретности закон изменения атмосферной коррозии [6]

$$(10) \quad P(x_6) = D(1 + d \exp(-K D x_6))^{-1}.$$

Здесь D — максимальное значение глубины разрушения; K — постоянная, характеризующая реакцию на глубину коррозионного разрушения в рассматриваемом месте; d — коррозионная постоянная.

Решая задачу нелинейного математического программирования (8), с учетом (9) и (10) с помощью, например, метода случайного поиска, описанного в [7], получаем оптимальные значения варьируемых параметров.

Численный эксперимент проведен для оболочки с $r = 0,2$ м, $L = 0,2$ м, $E = 6,867 \cdot 10^{10}$ Па, $\nu = 0,35$, $\lambda = 10$, находящейся в коррозионной среде с параметрами $K = 1649$ 1/(м·год), $d = 34$, для различного уровня нагруженности и глубины разрушения. В таблице приведены параметры оптимальных проектов; видно, что значение максимальной глубины разрушения не влияет как на долговечность сжатой постоянной нагрузкой оболочки, так и на число стрингеров и шпангоутов, а влияет на толщину обшивки и геометрические размеры подкрепляющего набора. При увеличении осевой сжимающей нагрузки от $1 \cdot 10^8$ до $3 \cdot 10^8$ Н растет число стрингеров и шпангоутов, подкрепляющих оболочку, причем их геометрические размеры остаются постоянными для каждого конкретного значения максимальной глубины разрушения. Толщина обшивки при этом увеличивается с ростом сжимающей нагрузки. При достижении сжимающей нагрузки $5 \cdot 10^8$ Н с ростом максимальной глубины разрушения проис-

N, мм	D, мм	Параметры оптимальных проектов						
		x_1 , мм	x_2	x_3	x_4 , мм	x_5 , мм	x_6 , год	G, кг/год
100	1	4,8	18	6	8,0	7,0	8	7,02
100	2	4,9	18	6	8,2	7,2	8	7,35
100	3	5,0	18	6	8,5	7,3	8	7,68
300	1	6,0	19	8	8,0	7,0	7	9,88
300	2	6,3	19	8	8,2	7,2	7	10,42
300	3	6,5	19	8	8,5	7,3	7	10,84
500	1	7,1	21	9	8,0	7,0	6	13,01
500	2	6,9	21	9	7,8	6,8	6	12,37
500	3	6,6	21	9	7,5	6,5	6	11,44
1000	1	9,2	24	11	8,0	7,0	4	23,63
1000	2	8,8	24	11	7,6	6,6	4	21,45
1000	3	8,5	24	11	7,3	6,3	4	19,83

ходит равномерное уменьшение толщины обшивки, ширины стрингеров и шпангоутов; при этом их количество в отдельности, а также долговечность всей конструкции остаются постоянными. Это объясняется, видимо, тем, что рост механических напряжений в металле изменяет его структуру, ослабляет силы сцепления между его частицами, что при достижении нагрузки определенного значения ведет к отслоению корродируемого металла, а с ростом максимальной глубины разрушения — к уменьшению толщины оболочек, ширины стрингеров и шпангоутов. Оптимальная долговечность оболочек, как и следовало ожидать, снижается с увеличением их нагруженности.

ЛИТЕРАТУРА

1. Иноземцев В. К., Синева П. Ф. Расчет на устойчивость тонкостенных элементов конструкций, взаимодействующих с агрессивной средой // Работоспособность материалов и элементов конструкций при воздействии агрессивных сред. — Саратов: Политехн. ин-т, 1986.
2. Амиро И. Я., Заруцкий В. А., Поляков П. С. Ребристые цилиндрические оболочки. — Киев: Наук. думка, 1973.
3. Амиро И. Я., Заруцкий В. А. Методы расчета оболочек: В 5 т. Теория ребристых оболочек. — Киев: Наук. думка, 1980. — Т. 2.
4. Криворучко Т. М., Почтман Ю. М. Моделирование процесса потери устойчивости ребристых цилиндрических оболочек, подвергающихся коррозионному износу // Тез. докл. Всесоюз. науч.-техн. конф. «Актуальные проблемы моделирования и управления системами с распределенными параметрами». — Киев: Изд-во Киев. ун-та, 1987.
5. Подстригач Я. С., Коляно Ю. М. Обобщенная термомеханика. — Киев: Наук. думка, 1976.
6. Овчинников И. Г. О математическом прогнозировании коррозии металлических элементов конструкций. — Саратов, 1982. — Деп. в ВИНТИ 28.04.82, № 2061—82.
7. Гурвич И. Б., Захарченко В. Г., Почтман Ю. М. Рандомизированный алгоритм для решения задач нелинейного программирования // Изв. АН СССР. Техн. кибернетика. — 1979. — № 5.

Поступила 11/1 1988 г.

УДК 534.222.2

ВЛИЯНИЕ ТЕРМИЧЕСКОГО РАЗУПРОЧНЕНИЯ НА ПРОЦЕСС СХЛОПЫВАНИЯ ВЯЗКОПЛАСТИЧЕСКИХ ОБОЛОЧЕК

А. В. Аттетков, В. В. Селиванов, В. С. Соловьев

(Москва)

В последние годы исследованию проблемы кумуляции энергии в процессе схлопывания несжимаемых оболочек различной геометрии уделяется все большее внимание. Результаты анализа процессов тепловой диссипации при схлопывании вязких оболочек нашли отражение в [1—3], жесткопластических — в [4], вязкопластических — в [5—10]. Возможность достижения значительных температурных градиентов и воз-