УДК 539.3:534.6

Розглядається задача про вільні коливання ортотропних кругових циліндричних оболонок змінної товщини в рамках уточненої теорії Тимошенка-Міндліна. Досліджується вплив характеру зміни товщини оболонки в круговому напрямку на спектр частот її вільних коливань при різних граничних умовах. Для розв'язання задачі застосовуються методи сплайн-апроксимації та дискретної ортогоналізації. Розраховано частоти вільних коливань оболонок

Ключові слова: циліндричні оболонки, ортотропний матеріал, змінна товщина, уточнена теорія, метод сплайн-апроксимації

D.

Рассматривается задача о свободных колебаниях ортотропных круговых цилиндрических оболочек переменной толщины в рамках уточненной теории Тимошенко-Миндлина. Исследуется влияние характера изменения толщины оболочки в круговом направлении на спектр частот ее свободных колебаний при различных граничных условиях. Для решения задачи используются методы сплайн-аппроксимации и дискретной ортогонализации. Проведен расчет частот свободных колебаний оболочек

Ключевые слова: цилиндрические оболочки, ортотропный материал, переменная толщина, уточненная теория, метод сплайн-аппроксимации

1. Введение

Решение задач динамики тонкостенных цилиндрических конструкций с переменными параметрами сопряжено со значительными трудностями, обусловленными сложностью системы исходных дифференциальных уравнений в частных производных с переменными коэффициентами, необходимостью удовлетворения краевым условиям на ограничивающее упругое тело поверхностях. Эти трудности существенно возрастают при расчете конструктивных элементов сложной формы в случае анизотропии и неоднородности материала. Отмеченные факты обуславливают наличие лишь отдельных публикаций по данному вопросу [1-4].

Поэтому большое значение имеет разработка эффективных подходов для решения задач о стационарных динамических процессах в анизотропных неоднородных оболочечных структурах различной геометрии в рамках различных теорий оболочек и пространственной постановке, позволяющих полу-

СВОБОДНЫЕ КОЛЕБАНИЯ АНИЗОТРОПНЫХ ЦИЛИНДРИЧЕСКИХ ОБОЛОЧЕК С ПЕРЕМЕННЫМИ ПАРАМЕТРАМИ

Г. Г. Влайков

Кандидат технических наук, директор Технический центр НАН Украины ул. Покровская, 13, г. Киев, Украина, 04070

А. Я. Григоренко

Доктор физико-математических наук, профессор, заведующий отделом Отдел вычислительных методов Институт механики им. С.П. Тимошенко НАН Украины ул. Нестерова, 3, г. Киев, Украина, 03057 E-mail:ayagrigorenko@yandex.ru

Л. В. Соколова

Кандидат физико-математических наук, доцент Кафедра высшей математики Киевский национальный университет строительства и архитектуры

пр. Воздухофлотский, 31, г. Киев, Украина, 03680

чать с высокой степенью точности решения указанных классов задач в широком диапазоне изменения геометрических и механических параметров, реализация разработанных алгоритмов на современных персональных компьютерах.

В настоящем сообщении авторами предложен эффективный численно-аналитический подход, который базируется на сплайн-аппроксимации и методе коллокации, позволяющий свести исходную трехмерную или двухмерную задачу к системам обыкновенным дифференциальным уравнений высокого порядка. Для решения полученной одномерной краевой задачи на собственные значения применяется эффективный численный метод дискретной ортогонализации совместно с методом пошагового поиска.

Проведенные расчеты на основе предложенного подхода дают возможность провести широкий анализ поведения динамических характеристик анизотропных неоднородных цилиндрических оболочек с переменными параметрами в зависимости от характера

изменения толщины оболочек, граничных условий, механических параметров.

Также проведено сравнение результатов расчетов, полученных в рамках теории упругости и различным прикладным теориям оболочек. Большое внимание в работе уделяется вопросу обоснования достоверности полученных результатов.

2. Постановка задачи

Рассмотрим открытую цилиндрическую ортотропную оболочку переменной толщины, срединная поверхность которой отнесена к ортогональной криволинейной системе координат z, θ, γ (γ – координата в направлении нормали к срединной поверхности). Толщина оболочки H является переменной величиной $H = H(z, \theta)$ и отсчитывается от срединной поверхности в направлении координаты γ . Поперечное сечение рассматриваемой оболочки представлено на рис. 1.



Рис. 1. Поперечное сечение незамкнутой оболочки переменной толщины

С учетом соотношений (1), связывающих малые перемещения точек оболочки с компонентами перемещений точек срединной поверхности в рамках уточненной теории Тимошенко-Миндлина:

$$u_{r}(r,\theta,z) = w(\theta,z); \ u_{\theta}(r,\theta,z) = v(\theta,z) + \gamma \Psi_{\theta}(\theta,z);$$
$$u_{z}(r,\theta,z) = u(\theta,z) + \gamma \Psi_{z}(\theta,z),$$
(1)

где $u(z,\theta)$, $v(z,\theta)$, $w(z,\theta)$ – перемещения срединной поверхности; $\Psi_z(z,\theta)$, $\Psi_\theta(z,\theta)$ – функции, характеризующие полный поворот нормали, запишем геометрические соотношения и соотношения упругости для рассматриваемой оболочки [5]. В результате подстановки полученных соотношений в уравнения движения получаем разрешающую систему дифференциальных уравнений в частных производных с параметром ω^2 относительно функций $u(z,\theta)$, $v(z,\theta)$, $w(z,\theta)$, $\Psi_z(z,\theta)$, $\Psi_\theta(z,\theta)$ и их производных, которую можно записать в виде:

$$L_{i}\left(u,\frac{\partial u}{\partial \theta},\frac{\partial u}{\partial z},\frac{\partial^{2} u}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} u}{\partial^{2} z},\frac{\partial^{2} u}{\partial \theta \partial z},v,\frac{\partial v}{\partial \theta},\frac{\partial v}{\partial z},\frac{\partial^{2} v}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} v}{\partial^{2} z},\frac{\partial^{2} v}{\partial \theta \partial z},w,\frac{\partial w}{\partial \theta},\frac{\partial w}{\partial z},\frac{\partial^{2} w}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} w}{\partial^{2} z},\frac{\partial^{2} w}{\partial \theta \partial z},w,\frac{\partial w}{\partial \theta},\frac{\partial \Psi_{\theta}}{\partial \theta},\frac{\partial \Psi_{\theta}}{\partial z},\frac{\partial^{2} \Psi_{\theta}}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} \Psi_{\theta}}{\partial^{2} z},\frac{\partial^{2} \Psi_{\theta}}{\partial^{2} z},(2)$$
$$\frac{\partial^{2} \Psi_{\theta}}{\partial \theta \partial z},\Psi_{z},\frac{\partial \Psi_{z}}{\partial \theta},\frac{\partial \Psi_{z}}{\partial z},\frac{\partial^{2} \Psi_{z}}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} \Psi_{z}}{\partial^{2} \theta},\frac{\partial^{2} \Psi_{z}}{\partial^{2} z},\frac{\partial^{2} \Psi_{z}}{\partial \theta \partial z},\omega^{2}\right) = 0,$$

где $L_i(i=\overline{1,5})$ – линейные операторы. Добавляя граничные условия на контурах оболочки, получаем двумерную краевую задачу.

3. Методика решения

Для решения поставленной задачи используется и развивается эффективная численно-аналитическая методика, основанная на сведении двумерной краевой задачи к одномерной задаче на собственные значения методом сплайн-коллокации и последующим ее решением методом дискретной ортогонализации с применением метода пошагового поиска [5-8].

Решение системы (2) будем искать в следующем виде:

$$\begin{split} u(z;\theta) &= \sum_{i=0}^{N} u_{i}(\theta) \varphi_{1i}(z), \ v(z;\theta) = \sum_{i=0}^{N} v_{i}(\theta) \varphi_{2i}(z), \\ w(z;\theta) &= \sum_{i=0}^{N} w_{i}(\theta) \varphi_{3i}(z), \Psi_{z}(z;\theta) = \sum_{i=0}^{N} \Psi_{zi}(\theta) \varphi_{4i}(z), \\ \Psi_{\theta}(z;\theta) &= \sum_{i=0}^{N} \Psi_{\theta i}(\theta) \varphi_{5i}(z), \end{split}$$
(3)

где $u_{i}\left(\theta\right)$, $v_{i}\left(\theta\right)$, $w_{i}\left(\theta\right)$, $\psi_{\theta i}\left(\theta\right)$, $\psi_{zi}\left(\theta\right)$ – искомые функ-

ции переменной θ , $\phi_{ji}(z)$ $(j=\overline{1,5};i=\overline{0,N})$ – линейные комбинации *B*-сплайнов третьей степени на равномерной сетке Δ : $0 = z_0 < z_1 < ... < z_N = L$ с учетом граничных условий при z = 0 и z = L.

Систему дифференциальных уравнений (3) можно привести к виду

$$\overline{\mathbf{Y}}' = \mathbf{A}(\boldsymbol{\theta}, \boldsymbol{\omega}) \overline{\mathbf{Y}} , \qquad (4)$$

где $\overline{Y} = \{\overline{u}, \overline{u}', \overline{v}, \overline{v}', \overline{w}, \overline{w}', \overline{\psi}_z, \overline{\psi}_{\theta}', \overline{\psi}_{\theta}', \overline{\psi}_{\theta}'\}^T$, $A(\omega, \theta)$ – квадратная матрица порядка $10(N+1) \times 10(N+1)$. Граничные условия запишутся в виде

$$B_1 \overline{Y}(0) = \overline{0} ; B_2 \overline{Y}(\pi) = \overline{0} , \qquad (5)$$

где B_1 и B_2 – прямоугольные матрицы порядка $5(N+1) \times 10(N+1)$.

Краевая задача (4) – (5) на собственные значения решалась методом дискретной ортогонализации совместно с методом пошагового поиска.

4. Анализ результатов

Исследуются спектры частот свободных колебаний открытых ортотропных цилиндрических оболочек переменной толщины в круговом направлении с целью изучения влияния различных законов изменения толщины оболочки в круговом направлении на ее динамические характеристики при различных граничных условиях. Для проведения расчетов рассматривалась незамкнутая ортотропная оболочка, изготовленная из волокнистого стеклопластика с ортогонально уложенными слоями в соотношении 5:1 со следующими характеристиками упругости [9]:

 $v_{\theta z} = 0.149, v_{z\theta} = 0.0648, E_z = 4.76 \cdot 10^4 \text{ M}\Pi a, E_{\theta} = 2.07 \cdot 10^4 \text{ M}\Pi a,$

 $G_{z\theta} = 0.531 \cdot 10^4$ M Πa , $G_{z\gamma} = 0.501 \cdot 10^4$ M Πa , $G_{\theta\gamma} = 0.434 \cdot 10^4$ M Πa .

Геометрические параметры оболочки: длина L = 20, радиус R = 10 и начальная толщина $H_0 = 2$ при $0 \le \theta \le \pi$. Толщина оболочки изменяется по следующим законам, сохраняющим ее массу:

• А – H(
$$\theta$$
) = H₀ $\left(1 + \alpha \left(\theta - \frac{\pi}{2}\right) / \pi\right)$ – линейный закон.
• В – H(θ) = H₀ $\left(1 + \alpha \left(6 \cdot \frac{\theta^2}{\pi^2} - 6 \cdot \frac{\theta}{\pi} + 1\right)\right)$ – квадратич-

ный закон.

• С – $H(\theta) = H_0 (1 + \alpha \cos 2\theta), 0 \le \theta \le \pi$ – тригонометрический закон изменения толщины оболочки.

Расчеты проводились при N = 18 - число точек коллокации. Параметр изменения толщины а принимает значения: $\alpha = 0$ (оболочка постоянной толщины) и $\alpha = 0,3$ (оболочка переменной толщины).

В табл. 1 представлены первые пять значений безразмерного параметра $\Omega_{\rm m} = \omega_{\rm m} H_0 \sqrt{\rho/E_0}$, (*m* – номер частоты), $E_0 = 10^4$ МПа, характеризующего частоты колебаний рассмотренной оболочки, контуры которой закреплены следующим образом: при *z* = 0 и *z* = *L* контур жестко закреплен *u=v=w=* $\Psi_0 = \Psi_Z = 0$; при $\theta = 0$ и $\theta = \pi$ контур шарнирно опертый

$$u = \frac{\partial v}{\partial \theta} = w = \Psi_z = \frac{\partial \Psi_{\theta}}{\partial \theta} = 0$$
 (граничные условия I).

Таблица 1

Сравнение частот свободных колебаний ортотропных оболочек в зависимости от характера изменения толщины (граничные условия I)

		А		В		С	
	α = 0	a = 0,3	Δ%	a = 0,3	Δ%	α = 0,3	Δ%
Ω_1	0,0772	0,0770	0,26%	0,0769	0,39%	0,0765	0,91%
Ω_2	0,0871	0,0879	0,92%	0,0886	1,72%	0,0895	2,76%
Ω_3	0,0921	0,0921	0%	0,0915	0,65%	0,0913	0,87%
Ω_4	0,1146	0,1146	0%	0,1146	0%	0,1146	0%
Ω_5	0,1278	0,1273	0,39%	0,1266	0,94%	0,1257	1,64%

Рассчитано процентное отношение изменения полученных частот к соответствующим частотам колебаний оболочки постоянной толщины. В табл. 2 приведены значения частотного параметра $\Omega_{\rm m} = \omega_{\rm m} H_0 \sqrt{\rho / E_0}$, (*m* – номер частоты) свободных колебаний рассматриваемой оболочки, контуры которой закреплены следующим образом: при *z* = 0 и *z* = *L*

контур шар-нирно опертый
$$\frac{\partial u}{\partial z} = v = w = \frac{\partial \Psi_z}{\partial z} = \Psi_{\theta} = 0$$

при $\theta = 0$ и $\theta = \pi$ контур жестко закреплен $u = v = w = = \Psi_{\theta} = \Psi_{z} = 0$ (граничные условия II)

Таблица 2

Сравнение частот свободных колебаний ортотропных оболочек в зависимости от характера изменения толщины (граничные условия II)

		А		В		С	
	a = 0	α = 0,3	Δ%	a = 0,3	Δ%	α = 0,3	Δ%
Ω_1	0,0729	0,0728	0,14%	0,0776	6,45%	0,0764	4,80%
Ω_2	0,0777	0,0776	0,13%	0,0795	2,32%	0,0844	8,62%
Ω_3	0,0859	0,0856	0,35%	0,0876	1,98%	0,0887	3,26%
Ω_4	0,1326	0,1321	0,38%	0,1338	0,91%	0,1315	0,83%
Ω_5	0,1373	0,1371	0,15%	0,1390	1,24%	0,1376	0,22%

Анализ результатов, представленных в таблицах 1-2, показывает, что при рассмотренных граничных условиях влияние линейного закона (А) изменения толщины оболочки на частоты ее свободных колебаний незначительно, квадратичного закона (В) и тригонометрического закона (С) более выражено по сравнению с линейным законом. Причем, при жестком закреплении в круговом направлении и шарнирном в продольном (граничные условия II) влияние переменной толщины на значения первых частот более существенно.

Результаты проведенного численного эксперимента позволяют сделать вывод о том, что изменяя толщину оболочки по различным законам, сохраняющим массу оболочки, а также изменяя граничные условия на контурах оболочки, можно влиять на спектр частот свободных колебаний круговых цилиндрических ортотропных оболочек.

Литература

- Qatu, M. S. Recent research advances in the dynamic behavior of shells: 1989-2000, Part 2: Homogeneous shells [Tekct] / M. S. Qatu // Appl. Mech. Rev. – 2002. – Vol. 55. – P. 415-434.
- Sividas, K.R. Free vibration of circular cylindrical shells with axially varying thickness [Teκcr] / K.R. Sividas, N. Ganesan // J. Sound Vib. – 1991. – Vol. 147, № 1. – P. 73-85.
- Zhang, L. Exact solution for vibration of stepped circular cylindrical shells [Texct] / L. Zhang, V. Xiang // J. Sound Vib. – 2007. – Vol. 299. – P. 948-964.
- Suzuki, K. Exact solution for the free vibration of open cylindrical shells with circumferentially varying curvature and thickness [Tekcr] / K. Suzuki, A.W. Leissa // J. Sound Vib. – 1986. – Vol. 107(1). – P. 1-15.

- 5. Григоренко, А. Я. Об одном подходе к исследованию свободных колебаний цилиндрических оболочек переменой в круговом направлении толщины в уточненной постановке [Текст] / А.Я. Григоренко, Т.Л. Ефимова, Л.В. Соколова // Мат. методи та фіз.-мех. поля. 2009. Т. 52, № 3. С. 103–115.
- Grigorenko, A. Ya. Application of Spline-Approximation for Solving the Problems on Natural Vibration of Rectangular Plates of Variable Thickness [Teκcr]/ A.Ya. Grigorenko, T.L. Efimova // Int. Appl. Mech. – 2005. – Vol. 41. – P. 1161-1169.
- Григоренко, Я.М. Методы расчета оболочек в 5 т. Т.4. Теория оболочек переменной жесткости [Текст]/ Я.М. Григоренко, А.Т. Василенко. – К.: Наук. думка, 1981. – 543 с
- Григоренко, Я.М. Численно-аналитическое решение задач механики оболочек на основе различных моделей [Текст]/ Я.М. Григоренко, Г.Г. Влайков, А.Я. Григоренко.-К.: Академпериодика, 2006. – 472 с.
- Ашкенази, Е.К. Анизотропия конструктивних материалов [Текст]/ Е.К. Ашкенази, Э.В. Ганов. Справочник. 2-е изд., пере раб. и доп. – Л.: Машиностроение. Ленингр. Отд-ние, 1980. – 247с

Наведено дані відносно передескізних проектів перспективних енергетичних ПГУ на основі ГТУ великої потужності, у тому числі ГТД-110, виконаних згідно бінарної схеми та схемам газотурбінних надбудов. Розроблено технічні пропозиції щодо теплових й механічних схем потужних енергетичних ГТУ та ПГУ на їх основі з ККД 62...63 %

Ключові слова: енергетичні й теплові установки, ПГУ, ГТУ, потужність, механічні схеми

Приведены данные предэскизных проектов перспективных энергетических ПГУ на основе ГТУ большой мощности, в том числе ГТД-110, выполненных по бинарной схеме и по схемам газотурбинных надстроек. Разработаны технические предложения для тепловых и механических схем мощных энергетических ГТУ и ПГУ на их основе с КПД 62...63 %

Ключевые слова: энергетические и тепловые установки, ПГУ, ГТУ, мощность, механические схемы

1. Введение

Данные разработки относятся к области энергетического машиностроения, в частности к созданию газотурбинных и парогазовых установок (ГТУ и ПГУ).

В настоящее время необходимо определить рациональный облик перспективных ПГУ на основе отечественных ГТУ большой мощности, сформировать основные технические требования к таким ПГУ, включая требования высокой экономической эффективности электрогенерации, расширения регулировочного диапазона и улучшения экологических показателей.

Основной проблемой является создание перспективной отечественной ПГУ большой мощности, наиболее быстрореализуемым проектом которой будет ПГУ на основе серийно выпускаемой газотурбинной

УДК 621.438+621.311.22

СХЕМЫ ВЫСОКОЭКОНОМИЧНЫХ ЭНЕРГЕТИЧЕСКИХ ПГУ С ПЕРСПЕКТИВНЫМИ ГТУ БОЛЬШОЙ МОЩНОСТИ

В. Е. Михайлов Доктор технических наук, генеральный директор* Л. А. Хоменок Доктор техничских наук, профессор, заместитель генерального директора* П. А. Ермолаев Заведующий лабораторией парогазовых установок* А. Н. Кохоновер Инженер-конструктор

*ОАО НПО ЦКТИ ул. Атаманская, 3/6, Санкт-Петербург, Россия, 191167 E-mail: general@ckti.ru

установки ГТД-110. Этот ГТД, при его модернизации и повышении технико-экономических показателей позволит получить экономичность новой ПГУ на уровне 58...60 % и современный уровень экологической безопасности.

2. Основная часть

Для решения этих задач в ОАО «НПО ЦКТИ» в 2012 году был выполнен комплекс из двух НИОКР, направленных на разработку базовых технологий, материалов и оборудования для ПГУ на базе ГТУ большой мощности, выполненный по заказу ОАО «НПО Сатурн» на основании Государственного контракта.