

НЕСТАЦИОНАРНАЯ ДИНАМИКА ТОНКИХ УПРУГИХ АНИЗОТРОПНЫХ КОНИЧЕСКИХ ОБОЛОЧЕК

А. В. НИКИФОРОВ, Д. О. СЕРДЮК, Г. В. ФЕДОТЕНКОВ

*Московский авиационный институт (НИУ) Российская Федерация,
НИИ механики МГУ им. М. В. Ломоносова, г. Москва, Российская Федерация*

Конические оболочки обширно применяются в ракетно-космической и авиационной технике в качестве конструктивного элемента обтекателей. В процессе эксплуатации летательного аппарата или ракеты-носителя обтекатели подвергаются широкому спектру воздействий. К наиболее сложным и требующим особого внимания стоит отнести воздействия нестационарного характера. Трудность заключается в существенной неоднородности решения по координатам и времени при определении напряженного деформированного состояния оболочечных конструкций.

Специфические требования радиопрозрачности с одновременным сохранением заданного уровня прочности и жесткости обтекателя приводят к необходимости создания тонкостенных конических оболочек из композиционных материалов, в том числе с конструктивной анизотропией, что дополнительно усложняет задачу при проектировании. Таким образом, построение математической модели, разработка алгоритмов и методов расчета оболочечных конструкций из анизотропных материалов является сложной и важной проблемой механики.

Исследованию вопросов конических оболочек посвящены труды Нерубайло Б. В. [3], Дудченко А. А. [2], а также иностранных ученых W. Li [4], C. Shu [5], C.-P. Wu [6]. Нерубайло Б. В. и Смирнов Л. Г. в своей работе [3], используя метод асимптотического синтеза напряженного состояния, решают задачу о локальном воздействии нормального давления на тонкую круговую оболочку. В качестве примера рассмотрена коническая оболочка, находящаяся под действием локальных радиальных нагрузок. Дудченко А. А., Сергеев В. Н. в научной статье [2] представили математическую модель деформирования подкрепленной конической оболочки с выводом нелинейных уравнений равновесия оболочки с помощью аппарата векторного анализа. В работах W. Li [4], C. Shu [5], C.-P. Wu [6] исследуется вопрос свободных колебаний усеченных конических оболочек с использованием обобщенного метода дифференциальных квадратур.

Объектом исследования настоящей работы является тонкая, неограниченная по длине образующей коническая оболочка постоянной толщины h (рисунок 1).

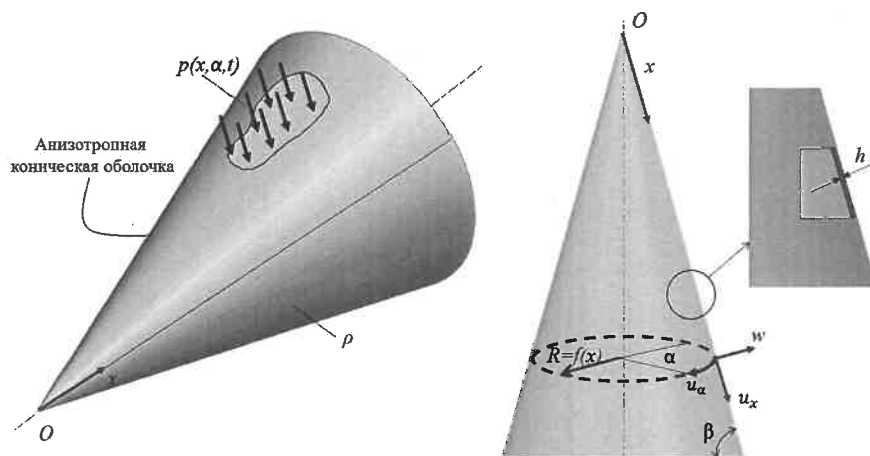


Рисунок 1 – Объект исследования

Материал оболочки упругий и анизотропный, с симметрией относительно ее срединной поверхности – моноклинный тип симметрии упругой среды. Математическая модель конической оболочки основана на гипотезах Кирхгофа – Лява. Материал оболочки характеризуется шестью независимыми упругими постоянными: c_{11} , c_{12} , c_{16} , c_{22} , c_{26} , c_{66} . В начальный момент времени $t = 0$ на боковую

поверхность оболочки воздействует нестационарное нормальное давление $p(x, \alpha, t)$ с переменной по координатам и времени амплитудой. Движение оболочки рассматривается в криволинейной системе координат $O\beta\alpha x$. Постановка задачи включает в себя уравнения движения в перемещениях для анизотропной оболочки, нулевые начальные условия и условия ограниченности решения на бесконечности.

Целью работы является построение новых фундаментальных решений (функций Грина, функций влияния) для тонкой упругой анизотропной неограниченной конической оболочки.

В основу методологии исследования нестационарной динамики конических оболочек положены принцип суперпозиции и метод фундаментальных решений, суть которого заключается в связи искомого решения (нормального $w(x, \alpha, t)$ и тангенциальных $u_\alpha(x, \alpha, t)$, $u_x(x, \alpha, t)$ перемещений) с нагрузкой при помощи интегрального оператора типа свертки «*» по пространственным переменным и по времени:

$$\begin{aligned} w(x, \alpha, t) &= G(x, \xi, \alpha, t) *** p(x, \alpha, t) = \int_0^\infty \int_{-\pi}^\pi \int_0^t G(x, \xi, \alpha - \zeta, t - \tau) p(\xi, \zeta, \tau) d\tau d\zeta d\xi, \\ u_\alpha(x, \alpha, t) &= G_\alpha(x, \xi, \alpha, t) *** p(x, \alpha, t) = \int_0^\infty \int_{-\pi}^\pi \int_0^t G_\alpha(x, \xi, \alpha - \zeta, t - \tau) p(\xi, \zeta, \tau) d\tau d\zeta d\xi, \\ u_x(x, \alpha, t) &= G_x(x, \xi, \alpha, t) *** p(x, \alpha, t) = \int_0^\infty \int_{-\pi}^\pi \int_0^t G_x(x, \xi, \alpha - \zeta, t - \tau) p(\xi, \zeta, \tau) d\tau d\zeta d\xi. \end{aligned}$$

Ядрами этих интегральных операторов являются фундаментальные решения для нормального $G(x, \xi, \alpha, t)$ и тангенциальных $G_\alpha(x, \xi, \alpha, t)$, $G_x(x, \xi, \alpha, t)$ перемещений. Эти фундаментальные решения представляют собой перемещения в ответ на воздействие единичной сосредоточенной нагрузки по координатам и времени, математически описываемой дельта-функцией Дирака. Соответствующая постановка задачи о фундаментальных решениях имеет вид

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \mathbf{G}}{\partial t^2} &= \mathbf{K}(\mathbf{G}) + \mathbf{P}, \quad \mathbf{K} = (K_{ij})_{3 \times 3}, \quad \mathbf{G} = (G_x, G_\alpha, G)^T, \quad \mathbf{P} = \left(0, 0, \frac{\delta(x - \xi, \alpha) \delta(t)}{\rho h} \right)^T, \\ G_\alpha|_{t=0} &= 0, \quad \left. \frac{\partial G_\alpha}{\partial t} \right|_{t=0} = 0, \quad G_x|_{t=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial G_x}{\partial t} \right|_{t=0} = 0, \quad G|_{t=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial G}{\partial t} \right|_{t=0} = 0, \\ \lim_{x \rightarrow \infty} G_\alpha(x, \xi, \alpha, t) &= 0, \quad \lim_{x \rightarrow \infty} G_x(x, \xi, \alpha, t) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow \infty} G(x, \xi, \alpha, t) = 0, \end{aligned} \quad (1)$$

где K_{ij} – дифференциальные операторы уравнения движения анизотропной конической оболочки; $\delta(\cdot)$ – дельта-функция Дирака.

Решение начально-краевой задачи (1) можно получить при помощи интегральных преобразований, в частности, с применением интегрального преобразования Лапласа по времени t , интегрального преобразования Меллина по координате x и разложения в экспоненциальные ряды Фурье по угловой координате α .

Список литературы

- 1 Волны в сплошных средах : учеб. пособие для вузов / А. Г. Горшков [и др.]. – М. : ФИЗМАТЛИТ, 2004. – 472 с.
- 2 Дудченко, А. А. Нелинейные уравнения равновесия конической оболочки, подкрепленной дискретным набором шпангоутов / А. А. Дудченко, В. Н. Сергеев // Вестник ПНИПУ. Механика. – 2017. – № 2. – С. 78–98.
- 3 Нерубайло, Б. В. К решению задач упругости конических оболочек / Б. В. Нерубайло, Л. Г. Смирнов // Прикладная механика и техническая физика. – 2005. – № 5. – С. 150–165.
- 4 Li, W. Vibration Analysis of Conical Shells by the Improved Fourier Expansion-Based Differential Quadrature Method / W. Li, G. Wang, J. Du // Shock and Vibration. – 2016. – P. 1–10.
- 5 Shu, C. Free vibration analysis of composite laminated conical shells by generalized differential quadrature / C. Shu // Journal of Sound and Vibration. – 1996. – Vol. 194, no 4. – P. 587–604.
- 6 Wu, C.-P. Differential quadrature solution for the free vibration analysis of laminated conical shells with variable stiffness / C.-P. Wu, C.-Y. Lee // International Journal of Mechanical Sciences. – 2001. – Vol. 43, no. 8. – P. 1853–1869.