## Математические модели задач нелинейной динамики вязкоупругих ортотропных пластин и оболочек переменной толщины

## *К.т.н., профессор Р.А. Абдикаримов\*,* Ташкентский финансовый институт;

СООО «Архитектурно-строительная компания «Китеж»

В последние годы в инженерной практике все большее применение находят новые композиционные материалы. Проектирование и последующее создание легких, но вместе с тем прочных и надежных конструкций требует дальнейшего совершенствования механических моделей деформируемых тел, а также разработки новых интегральных методов их расчета с учетом проявления реальных свойств конструкционных материалов, из которых одним из основных является свойство ползучести (вязкоупругости).

Тонкостенные элементы современных конструкции в виде пластин и оболочек предназначены для работы под воздействием силовых нагрузок (которые могут быть как статическими, так и динамическими). Для придания в нужных местах большей жесткости профиль тонких пластин или оболочек может иметь плавные утолщения. Следовательно, всю конструкцию следует рассматривать как конструкцию переменной (точнее, гладко-переменной) толщины. Зачастую в тонкостенных элементах возникают достаточно большие прогибы (даже при не очень значительных воздействиях). При длительных нагрузках в материале пластин и оболочек может проявиться свойство ползучести (вязкоупругости), что приведет к существенному снижению их несущей способности.

Расчеты на прочность, колебания и устойчивость описанных конструкций играют важную роль при проектировании современных зданий и сооружений.

Таким образом, для получения более адекватной картины напряженно-деформированного состояния (НДС) указанных элементов необходимо проводить исследования в геометрически нелинейной постановке и с учетом вязкоупругих свойств материала одновременно (что связано с большими математическими и вычислительными трудностями).

Исследованию устойчивости оболочек постоянной и ступенчато-переменной толщины (ребристых оболочек) в геометрически нелинейной постановке при учете ползучести материала посвящены работы В.М. Жгутова [1–13]. В работах Р.А. Абдикаримова [14–16, 23–25] рассмотрены аналогичные задачи о колебаниях и динамической устойчивости вязкоупругих изотропных пластин и оболочек переменной толщины.

Однако при оптимальном проектировании неизбежно возникает вопрос учета также и ортотропных свойств материала конструкции.

Тем не менее, поведение ортотропных пластин и оболочек гладко-переменной толщины при совместном учете отмеченных важных факторов в настоящее время исследовано недостаточно и требует дальнейшего изучения.

В свете изложенного разработка новых математических моделей и эффективных вычислительных алгоритмов решения нелинейных динамических задач о колебаниях и устойчивости ортотропных вязкоупругих систем с переменной жесткостью представляется актуальной и важной.

Рассмотрим сначала пологую оболочку на прямоугольном плане. Срединную поверхность оболочки толщины h принимаем за отсчетную поверхность z = 0. Координатные линии x и y криволинейной ортогональной системы координат направляем по линиям кривизны, а ось z – по внутренней нормали срединной поверхности так, чтобы система координат x, y, z была право-ориентированной. (Полагаем, что определенная таким образом сеть координатных линий на срединной поверхности не имеет особенностей).

Толщину оболочки задаем с помощью функции  $h = h(x, y) \in C^k$ . [Принадлежность функции классу гладкости  $C^k$  означает, что функция имеет непрерывные частные производные до порядка k включительно (запись  $h(x, y) \in C^0$  требует только непрерывности по совокупности аргументов)].

Считаем, что оболочка находится под действием механической нагрузки при определенном закреплении ее контура.

Основываясь на кинематической гипотезе Кирхгофа-Лява, будем совместно учитывать геометрическую нелинейность и возможность развития деформации ползучести (вязкоупругости) в материале.

Для описания процесса ползучести используем линейный вариант наследственной ползучести (широко применяемый в механике полимеров и для нестареющего бетона), представляющий собой частный случай теории упругоползучего тела.

Известно, что математическая модель деформирования оболочки (или пластины) включает в себя геометрические соотношения (выражения деформаций через перемещения), физические соотношения (связь напряжений и деформаций), а также функционал полной энергии деформации (или действия), условие стационарности которого эквивалентно уравнениям равновесия или движения.

Геометрические соотношения в срединной поверхности *z* = 0 получаются с помощью операции ковариантного дифференцирования векторного поля перемещений и с учетом геометрической нелинейности имеют вид:

$$\varepsilon_{x} = \frac{\partial u}{\partial x} - k_{x}w + \frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}, \quad \varepsilon_{y} = \frac{\partial v}{\partial y} - k_{y}w + \frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^{2}, \quad \gamma_{xy} = \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial y}, \quad (1)$$

где  $\varepsilon_x$ ,  $\varepsilon_y$  и  $\gamma_{xy}$  – деформации удлинения вдоль осей x, y и сдвига в касательной плоскости (dx, dy); u, v и w – компоненты вектора перемещений (перемещения) точек вдоль осей x, y и z соответственно;  $k_x = 1/R_1$  и  $k_y = 1/R_2$  – главные кривизны ( $R_1$  и  $R_2$  – главные радиусы кривизны) оболочки вдоль осей x и y соответственно.

Деформации в слое  $z \neq 0$ , эквидистантном срединной поверхности, вычисляем по формулам [2, 4, 5]:

$$\varepsilon_x^2 = \varepsilon_x + z\chi_1, \ \varepsilon_y^2 = \varepsilon_y + z\chi_2, \ \gamma_{xy}^2 = \gamma_{xy} + 2z\chi_{12},$$
  
 $\chi_1 = -\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}; \ \chi_2 = -\frac{\partial^2 v}{\partial y^2}; \ 2\chi_{12} = -2\frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} -$ суть функции изменении кривизны и кручения.

Физические соотношения для ортотропных материалов в соответствии с линейным вариантом наследственной ползучести примем в виде [17–19]:

$$\sigma_{x} = B_{11} \left( 1 - \Gamma_{11}^{*} \right) \varepsilon_{x}^{z} + B_{12} \left( 1 - \Gamma_{12}^{*} \right) \varepsilon_{y}^{z}, \quad \sigma_{y} = B_{22} \left( 1 - \Gamma_{22}^{*} \right) \varepsilon_{y}^{z} + B_{21} \left( 1 - \Gamma_{21}^{*} \right) \varepsilon_{x}^{z}, \quad \sigma_{xy}^{z} = B \left( 1 - \Gamma^{*} \right) \gamma_{xy}^{z}.$$
(2)

Здесь:

где

1)  $\Gamma_{11}^*, \Gamma_{12}^*, \Gamma_{21}^*, \Gamma_{22}^*, \Gamma^*$  – интегральные операторы интегральных уравнений вида:

$$\Gamma_{11}^*\varphi(t) = \int_0^t \Gamma_{11}(t-\tau)\varphi(\tau)d\tau, \qquad \Gamma_{12}^*\varphi(t) = \int_0^t \Gamma_{12}(t-\tau)\varphi(\tau)d\tau,$$
  

$$\Gamma_{21}^*\varphi(t) = \int_0^t \Gamma_{21}(t-\tau)\varphi(\tau)d\tau, \qquad \Gamma_{22}^*\varphi(t) = \int_0^t \Gamma_{22}(t-\tau)\varphi(\tau)d\tau, \qquad (3)$$
  

$$\Gamma^*\varphi(t) = \int_0^t \Gamma(t-\tau)\varphi(\tau)d\tau,$$

где  $\Gamma_{11}(t-\tau)$ ,  $\Gamma_{12}(t-\tau)$ ,  $\Gamma_{21}(t-\tau)$ ,  $\Gamma_{22}(t-\tau)$ ,  $\Gamma(t-\tau)$  – ядра релаксации (соответствующие одноосному напряженному состоянию); *t* – время, *t* – переменная интегрирования (имеющая смысл времени);

2) В<sub>11</sub>, В<sub>12</sub>, В<sub>22</sub>, В – упругие постоянные, выраженные через технические постоянные [19]:

$$B_{11} = \frac{E_1}{1 - \mu_1 \mu_2}, \ B_{12} = \frac{\mu_2 E_1}{1 - \mu_1 \mu_2} = \frac{\mu_1 E_2}{1 - \mu_1 \mu_2} = B_{21}, \ B_{22} = \frac{E_2}{1 - \mu_1 \mu_2}, \ 2B = G ,$$

где  $E_1, E_2$  и  $\mu_1, \mu_2$  – модули упругости и коэффициенты Пуассона (при этом  $E_1\mu_2 = E_2\mu_1$ ); G – модуль сдвига.

Интегрируя напряжения (2) по переменной z в пределах от -h/2 до h/2, получаем выражения для внутренних силовых факторов, приведенных к срединной поверхности оболочки и приходящихся на единицу длины сечения:

• усилия растяжения (сжатия) и сдвига

$$N_{x} = B_{11}h(1 - \Gamma_{11}^{*})\varepsilon_{x} + B_{12}h(1 - \Gamma_{12}^{*})\varepsilon_{y}, \quad N_{y} = B_{21}h(1 - \Gamma_{21}^{*})\varepsilon_{x} + B_{22}h(1 - \Gamma_{22}^{*})\varepsilon_{y}, \quad (3)$$
$$N_{xy} = 2B \ h(1 - \Gamma^{*})\varepsilon_{xy};$$

• изгибающие и крутящий моменты [17]

$$M_{x} = \frac{h^{3}}{12} \Big[ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^{*} \Big) \chi_{1} + B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^{*} \Big) \chi_{2} \Big], \quad M_{y} = \frac{h^{3}}{12} \Big[ B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^{*} \Big) \chi_{1} + B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^{*} \Big) \chi_{2} \Big]$$
(4)  
$$M_{xy} = \frac{Bh^{3}}{6} \Big( 1 - \Gamma^{*} \Big) \chi_{12}.$$

Известно, что в случае геометрически нелинейных вязкоупругих задач для оболочек уравнения равновесия или движения, записанные в усилиях и моментах, имеют тот же вид, что и в случае геометрически линейных упругих задач [9, 10, 20, 21].

Поставим выражения (3) и (4) в известные уравнения движения оболочки [9, 10, 22]:

$$\frac{\partial N_{x}}{\partial x} + \frac{\partial N_{xy}}{\partial y} + p_{x} - \rho h \frac{\partial^{2} u}{\partial t^{2}} = 0; \quad \frac{\partial N_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial N_{y}}{\partial y} + p_{y} - \rho h \frac{\partial^{2} v}{\partial t^{2}} = 0;$$

$$\frac{\partial^{2} M_{x}}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2} M_{y}}{\partial y^{2}} + 2 \frac{\partial^{2} M_{xy}}{\partial x \partial y} + k_{x} N_{x} + k_{y} N_{y} + \frac{\partial}{\partial x} \left( N_{x} \frac{\partial w}{\partial x} + N_{xy} \frac{\partial w}{\partial y} \right) + (5)$$

$$+ \frac{\partial}{\partial y} \left( N_{xy} \frac{\partial w}{\partial x} + N_{y} \frac{\partial w}{\partial y} \right) + q - \rho h \frac{\partial^{2} w}{\partial t^{2}} = 0,$$

где  $p_x$ ,  $p_y$  и q – компоненты внешней механической нагрузки (являющиеся не только функциями внутренних координат x и y, но и времени t);  $\rho$  – плотность материала оболочки (считающаяся неизменной в процессе деформирования).

В результате получим следующую систему уравнений

$$\begin{split} h \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_x}{\partial x} + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_y}{\partial x} + 2B \big( 1 - \Gamma^* \big) \frac{\partial \varepsilon_{xy}}{\partial y} \bigg] + \\ + \frac{\partial h}{\partial x} \Big[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \varepsilon_x + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \varepsilon_y \Big] + 2B \frac{\partial h}{\partial y} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} - \rho h \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0 ; \\ h \bigg[ B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_y}{\partial y} + B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_x}{\partial y} + 2B \big( 1 - \Gamma^* \big) \frac{\partial \varepsilon_{xy}}{\partial x} \bigg] + \\ + 2B \frac{\partial h}{\partial x} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} + \frac{\partial h}{\partial y} \bigg[ B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \varepsilon_x + B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \varepsilon_y \bigg] - \rho h \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} = 0 ; \\ D \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + \big( 8B \big( 1 - \Gamma^* \big) + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \big) + B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \\ + B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \bigg] + \frac{\partial^2 D}{\partial x^2} \bigg( B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} \bigg) + \\ + 2 \frac{\partial D}{\partial x} \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \big( B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \big) + 4B \big( 1 - \Gamma^* \big) \big) \frac{\partial^3 w}{\partial x^2 \partial y^2} \bigg] + \\ + 2 \frac{\partial D}{\partial y} \bigg[ B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \frac{\partial^3 w}{\partial y^3} + \big( B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \big) + 4B \big( 1 - \Gamma^* \big) \big) \frac{\partial^3 w}{\partial x^2 \partial y^2} \bigg] + \\ \end{split}$$

$$\begin{split} &+ \frac{\partial^2 D}{\partial y^2} \bigg( B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg) + 8 \frac{\partial^2 D}{\partial x \partial y} B \big( 1 - \Gamma^* \big) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} - \\ &- hk_x \Big\{ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \varepsilon_x + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \varepsilon_y \Big\} - hk_y \Big\{ B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \varepsilon_x + B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \varepsilon_y \Big\} - \\ &- \frac{\partial w}{\partial x} \bigg\{ h \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_x}{\partial x} + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_y}{\partial x} + 2B \big( 1 - \Gamma^* \big) \frac{\partial \varepsilon_{xy}}{\partial y} \bigg] + \\ &+ \frac{\partial h}{\partial x} \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \varepsilon_x + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \varepsilon_y \bigg] + 2B \frac{\partial h}{\partial y} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} \bigg\} - \\ &- h \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \varepsilon_x + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \varepsilon_y \bigg] + 2B \frac{\partial h}{\partial y} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} \bigg\} - \\ &- h \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg[ B_{11} \big( 1 - \Gamma_{11}^* \big) \varepsilon_x + B_{12} \big( 1 - \Gamma_{12}^* \big) \varepsilon_y \bigg] + 2B \frac{\partial h}{\partial y} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} \bigg\} - \\ &- h \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg[ B_{12} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_y}{\partial y} + B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \frac{\partial \varepsilon_x}{\partial y} + 2B \big( 1 - \Gamma^* \big) \frac{\partial \varepsilon_{xy}}{\partial x} \bigg] + \\ &+ 2B \frac{\partial h}{\partial x} \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} + \frac{\partial h}{\partial y} \bigg[ B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \varepsilon_x + B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \varepsilon_y \bigg] \bigg\} - \\ &- h \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \bigg[ B_{21} \big( 1 - \Gamma_{21}^* \big) \varepsilon_x + B_{22} \big( 1 - \Gamma_{22}^* \big) \varepsilon_y \bigg] - 4h \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} B \big( 1 - \Gamma^* \big) \varepsilon_{xy} + \rho h \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = q \,, \end{split}$$

Уравнению (6) целесообразно придать следующий вид:

$$\begin{split} h \bigg\{ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg\} - \Big[ k_x B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) + k_y B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \Big] \frac{\partial w}{\partial x} + \\ + \Big[ B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \Big( \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \Big) \Big\} + \\ & + \frac{\partial h}{\partial x} \bigg\{ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \Big[ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 \Big] + B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \Big[ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \Big] - \\ & - \Big[ k_x B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) + k_y B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \Big] w \bigg\} + 2 \frac{\partial h}{\partial y} B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \Big) - \rho h \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0; \\ & h \bigg\{ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big( \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \Big) - \Big[ k_x B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \Big] \frac{\partial w}{\partial y} + \\ & + \Big[ B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \Big( \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \Big) \bigg\} + \\ & + 2 \frac{\partial h}{\partial x} B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \Big) + \frac{\partial h}{\partial y} \bigg\{ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \Big\}^2 \bigg\} + \\ & + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial x} \Big\}^2 - \Big[ k_y B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \bigg\} + \\ & + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 - \Big[ k_y B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \bigg\} + \\ & + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 - \Big[ k_y B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \bigg\} + \\ & + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 \Big] - \Big[ k_y B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \bigg\} = 0; \end{split}$$

$$\begin{split} &\frac{h^{3}}{12}\bigg[B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*})\frac{\partial^{4}w}{\partial x^{4}} + \left(8B\left(1-\Gamma^{*}\right) + B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*}) + B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\frac{\partial^{4}w}{\partial x^{2}\partial y^{2}} + \right. \\ &+ B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\frac{\partial^{4}w}{\partial y^{4}}\bigg] + \frac{1}{4}\bigg[2h\bigg(\frac{\partial h}{\partial x}\bigg)^{2} + h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial x^{2}}\bigg]\bigg(B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}} + B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*})\frac{\partial^{4}w}{\partial y^{2}}\bigg) + \\ &+ \frac{1}{2}h^{2}\frac{\partial h}{\partial x}\bigg[B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{4}} + \left(B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*}) + 4B(1-\Gamma^{*})\right)\frac{\partial^{3}w}{\partial x^{2}\partial y^{2}}\bigg] + \frac{1}{2}h^{2}\frac{\partial h}{\partial y} \times \\ &\times \bigg[B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\frac{\partial^{3}w}{\partial y^{4}} + \left(B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*}) + 4B(1-\Gamma^{*})\right)\frac{\partial^{3}w}{\partial x^{2}\partial y}\bigg] + \frac{1}{4}\bigg[2h\bigg(\frac{\partial h}{\partial y}\bigg)^{2} + h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial y^{2}}\bigg] \times \\ &\times \bigg(B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\frac{\partial^{3}w}{\partial y^{4}} + B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\bigg) + \bigg[2h\frac{\partial h}{\partial x}\frac{\partial h}{\partial y} + h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial x^{2}}\bigg] 2B(1-1^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}y} - \\ &- h\bigg\{(k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\bigg) + \bigg[2h\frac{\partial h}{\partial x}\frac{\partial h}{\partial y} + h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial x^{2}}\bigg] 2B(1-\Gamma_{22}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}y} - \\ &- h^{2}\bigg\{(k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\bigg) + \frac{1}{2}(k_{x}B_{12}(1-\Gamma_{22}^{*}) + k_{y}B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\bigg)\frac{\partial v}{\partial y} - \\ &- h^{2}\bigg\{k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\bigg)\bigg(\frac{\partial w}{\partial x}\bigg)^{2} + \frac{1}{2}(k_{x}B_{12}(1-\Gamma_{22}^{*}) + k_{y}B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\bigg)\bigg(\frac{\partial w}{\partial y}\bigg)^{2}\bigg\} - \\ &- \frac{\partial w}{\partial x}\bigg\{h\bigg[B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*})\bigg(\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}} + \frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\bigg) - (k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{12}^{*}) + k_{y}B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\bigg)\bigg(\frac{\partial w}{\partial y}\bigg)^{2}\bigg] + \\ &+ \frac{\partial h}{\partial x}\bigg\{B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}\bigg[\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial x}\bigg)^{2}\bigg] + B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*}\bigg(\frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial y}\bigg)^{2}\bigg] - \\ &- (k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*})\bigg)w\bigg\} - \frac{\partial w}{\partial y}\bigg\{h\bigg[B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*}\bigg(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial^{2}w}{\partial y}\frac{\partial w}{\partial y}\bigg) - \\ &- (k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*})\bigg)w\bigg\} - \frac{\partial w}{\partial y}\bigg\{h\bigg[B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*}\bigg(\frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial^{2}w}{\partial y}\frac{\partial w}{\partial y}\bigg) - \\ &- (k_{x}B_{11}(1-\Gamma_{11}^{*}) + k_{y}B_$$

$$-\left(k_{y}B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\right)+k_{x}B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)w\right\}\right\}-\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}h\left\{B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)\left[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}\right]+\right.\\\left.-\left(k_{y}B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\right)+k_{y}B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)w\right\}\right\}-\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}h\left\{B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)\left[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}\right]+\right.\\\left.-4\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}hB\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial y}\right)+\rho h\frac{\partial^{2}w}{\partial t^{2}}=q.$$

Уравнение (7) описывает движение ортотропной оболочки с переменной жесткостью. Оно учитывает геометрическую нелинейность и возможность развития процесса ползучести (вязкоупругости) в материале оболочки.

Ниже показано, что из уравнения (7), как частные случаи, можно получить уравнения движения ортотропных вязкоупругих пластин, пологих и цилиндрических оболочек как постоянной ( $h(x, y) \equiv const$ ), так и переменной толщины.

1<sup>°</sup>. Для ортотропной вязкоупругой пластины следует положить  $k_x = k_y \equiv 0$ . Тогда при h = h(x, y) получаем:

$$\begin{split} h\bigg\{B_{11}\Big(1-\Gamma_{11}^{*}\Big)\bigg(\frac{\partial^{2}u}{\partial x^{2}}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\Big)+\Big[B_{12}\Big(1-\Gamma_{12}^{*}\Big)+2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big)\bigg(\frac{\partial^{2}v}{\partial x\partial y}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}\Big)+\\ &+2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big(\frac{\partial^{2}u}{\partial y^{2}}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}\Big)\bigg\}+\frac{\partial h}{\partial x}\bigg\{B_{11}\Big(1-\Gamma_{11}^{*}\Big[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial x}\Big)^{2}\Big]+\\ &+B_{12}\Big(1-\Gamma_{12}^{*}\Big[\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial y}\Big)^{2}\Big]\bigg\}+\frac{\partial h}{\partial y}2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial y}\Big)-\rho h\frac{\partial^{2}u}{\partial t^{2}}=0;\\ &h\bigg\{B_{22}\Big(1-\Gamma_{22}^{*}\Big(\frac{\partial^{2}v}{\partial y^{2}}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}\Big)+\Big[B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big)+2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big)\Big(\frac{\partial^{2}u}{\partial x\partial y}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}\Big)+\\ &+2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big(\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\Big)\bigg\}+\frac{\partial h}{\partial x}2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial x\partial y}\Big)+\\ &+2B\Big(1-\Gamma^{*}\Big(\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\Big)\bigg\}+B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big(\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial x}\Big)^{2}\Big)\bigg\}-\rho h\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}\partial y}\bigg)+\\ &+\frac{\partial h}{\partial y}\bigg\{B_{22}\Big(1-\Gamma_{22}^{*}\Big(\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial y}\Big)^{2}\Big)\bigg\}+B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big(\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial x}\Big)^{2}\Big)\bigg\}-\rho h\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}\partial y}\bigg)+\\ &+\frac{\partial h}{\partial y}\bigg\{B_{22}\Big(1-\Gamma_{22}^{*}\Big(\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial y}\Big)^{2}\Big)\bigg\}+B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big(\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\Big(\frac{\partial w}{\partial x}\Big)^{2}\Big)\bigg\}-\rho h\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}}=0;\\ &\frac{h^{3}}{12}\bigg[B_{11}\Big(1-\Gamma_{11}^{*}\Big)\frac{\partial^{4}w}{\partial x^{4}}+\Big(8B(1-\Gamma^{*}\Big)+B_{12}\Big(1-\Gamma_{12}^{*}\Big)+B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big)\Big)\frac{\partial^{4}w}{\partial x^{2}\partial y^{2}}+\\ &+B_{22}\Big(1-\Gamma_{22}^{*}\Big)\frac{\partial^{4}w}{\partial y^{4}}\Big]+\frac{1}{4}\bigg[2h\bigg(\frac{\partial h}{\partial x}\bigg)^{2}+h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial x^{2}}\bigg]\bigg[B_{11}\Big(1-\Gamma_{11}^{*}\Big)\frac{\partial^{3}w}{\partial x^{2}\partial y^{2}}\Big]+\frac{1}{2}h^{2}\frac{\partial h}{\partial y}\times\\ &\times\bigg[B_{22}\Big(1-\Gamma_{22}^{*}\Big)\frac{\partial^{3}w}{\partial y^{3}}+\Big(B_{21}\Big(1-\Gamma_{21}^{*}\Big)+4B\Big(1-\Gamma^{*}\Big)\Big)\frac{\partial^{3}w}{\partial x^{2}\partial y}\bigg]+\frac{1}{4}\bigg[2h\bigg(\frac{\partial h}{\partial y}\bigg)^{2}+h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial y^{2}}\bigg]\times \end{split}$$

$$\begin{split} \times & \left(B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\right)\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}+B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\right)+\left[2h\frac{\partial h}{\partial x}\frac{\partial h}{\partial y}+h^{2}\frac{\partial^{2}h}{\partial x\partial y}\right]2B\left(1-\Gamma^{*}\right)\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}-\\ & -\frac{\partial w}{\partial x}\left\{h\left[B_{11}\left(1-\Gamma_{11}^{*}\right)\left(\frac{\partial^{2}u}{\partial x^{2}}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\right)+\left(B_{12}\left(1-\Gamma_{12}^{*}\right)+2B\left(1-\Gamma^{*}\right)\left(\frac{\partial^{2}v}{\partial x\partial y}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}\right)+\\ & +2B\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial^{2}u}{\partial y^{2}}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}\right)\right]+\frac{\partial h}{\partial x}\left\{B_{11}\left(1-\Gamma_{11}^{*}\right)\left[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}\right]+\\ & +B_{12}\left(1-\Gamma_{12}^{*}\left(\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^{2}\right)\right]\right\}+\frac{\partial h}{\partial y}2B\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial w}{\partial y}\right)\right)-\\ & -\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}h\left\{B_{11}\left(1-\Gamma_{11}^{*}\left[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}\right]\right\}+B_{12}\left(1-\Gamma_{12}^{*}\left[\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^{2}\right]\right)\right\}-\\ & -\frac{\partial w}{\partial y}\left\{h\left[B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\left(\frac{\partial^{2}v}{\partial y}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}\right)+\left(B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\right)+B\left(1-\Gamma^{*}\right)\left(\frac{\partial^{2}u}{\partial x\partial y}+\frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial y}\right)\right)+\\ & +B\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\right)\right]+\frac{\partial h}{\partial x}B\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial w}{\partial y}\right)\right)+\\ & -\frac{\partial h}{\partial y}\left\{B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\left[\frac{\partial v}{\partial y}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^{2}\right]\right\}-\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}h\left\{B_{21}\left(1-\Gamma_{21}^{*}\left[\frac{\partial u}{\partial x}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial x}\right)^{2}\right]\right\}-(8)\\ & -\left(k_{y}B_{22}\left(1-\Gamma_{22}^{*}\left[\frac{\partial w}{\partial y}+\frac{1}{2}\left(\frac{\partial w}{\partial y}\right)^{2}\right]\right\}-4\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}hB\left(1-\Gamma^{*}\left(\frac{\partial u}{\partial y}+\frac{\partial v}{\partial x}+\frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial w}{\partial y}\right)+\rho h\frac{\partial^{2}w}{\partial t^{2}}=q\,. \end{split}$$

2<sup> $^{0}$ </sup>. Для ортотропной вязкоупругой круговой цилиндрической оболочки (не обязательно пологой!) следует положить  $k_x \equiv 0$ ,  $k_y \equiv 1/R$ , где R – радиус цилиндра. В этом случае при h = h(x, y) будем иметь

$$\begin{split} h \bigg\{ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg\} - \frac{1}{R} B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x} + \\ &+ \Big[ B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \Big( \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \Big( \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \Big) \bigg\} + \\ &+ \frac{\partial h}{\partial x} \bigg\{ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \bigg[ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 \bigg] + B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \bigg[ \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \bigg] - \frac{1}{R} B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) w \bigg\} + \\ &+ \frac{\partial h}{\partial y} 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \bigg( \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \bigg) - \rho h \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0 ; \end{split}$$

$$\begin{split} h \bigg\{ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \Big) - \frac{1}{R} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial y} + \\ &+ \Big[ B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \bigg( \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial y} \Big) + 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \Big) \bigg\} + \\ &+ \frac{\partial h}{\partial x} 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big( \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \Big) + \frac{\partial h}{\partial y} \bigg\{ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big( \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial y} \Big)^2 \Big] + \\ &+ B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \bigg\{ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2} \Big( \frac{\partial w}{\partial x} \Big)^2 \Big] - \frac{1}{R} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \bigg\} - \rho h \frac{\partial^2 v}{\partial^2^2} = 0 ; \\ &\frac{h^3}{12} \bigg[ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + \Big( 8B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) + B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) \Big) + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \Big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \\ &+ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \Big] + \frac{1}{4} \bigg[ 2h \Big( \frac{\partial h}{\partial x} \Big)^2 + h^2 \frac{\partial^2 h}{\partial x^2} \bigg] \bigg[ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \\ &+ \frac{1}{2} h^2 \frac{\partial h}{\partial x} \bigg[ B_{11} \Big( 1 - \Gamma_{11}^* \Big) \frac{\partial^3 w}{\partial x^3} + \Big( B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{12}^* \Big) + 4B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2 \partial y^2} \bigg] + \frac{1}{2} h^2 \frac{\partial h}{\partial y} \times \\ &\times \bigg[ B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial^3 w}{\partial y^4} + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^3} \bigg] + \bigg[ 2h \frac{\partial h}{\partial x} \frac{\partial h}{\partial y} + h^2 \frac{\partial^2 h}{\partial x^2 \partial y} \bigg] 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \bigg] \\ &\times \bigg[ \bigg] \bigg[ B_{12} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial y^4} + B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \bigg] + \bigg[ 2h \frac{\partial h}{\partial x} \frac{\partial h}{\partial y} + h^2 \frac{\partial^2 h}{\partial x^2 \partial y} \bigg] 2B \Big( 1 - \Gamma^* \Big) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2 \partial y} - \\ &- h \bigg\{ \frac{1}{R} B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{1}{R} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{1}{R^2} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x \partial y} - \\ &- h \bigg\{ \frac{1}{R} B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{1}{R} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{1}{R^2} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x \partial y} - \\ &- h \bigg\{ \frac{1}{R} B_{21} \Big( 1 - \Gamma_{21}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{1}{R} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{1}{R^2} B_{22} \Big( 1 - \Gamma_{22}^* \Big) \frac{\partial w}{\partial x} + \\ &+ \frac{1}{2R} \frac{\partial w}{\partial$$

$$-\frac{1}{R}B_{12}(1-\Gamma_{12}^{*})w\bigg\} - \frac{\partial w}{\partial y}\bigg\{h\bigg[B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\bigg(\frac{\partial^{2}v}{\partial y^{2}} + \frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}\bigg) - \frac{1}{R}B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\frac{\partial w}{\partial y} + (B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*}) + B(1-\Gamma^{*}))\bigg(\frac{\partial^{2}u}{\partial x\partial y} + \frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}\bigg) + \\ + B(1-\Gamma^{*})\bigg(\frac{\partial^{2}v}{\partial x^{2}} + \frac{\partial w}{\partial y}\frac{\partial^{2}w}{\partial x^{2}}\bigg)\bigg] + \frac{\partial h}{\partial x}B(1-\Gamma^{*})\bigg(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial y}\bigg) + \\ \frac{\partial h}{\partial y}\bigg\{B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})\bigg(\frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial y}\bigg)^{2}\bigg] + B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\bigg(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial x}\bigg)^{2}\bigg) - (9) \\ - \frac{1}{R}B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})w\bigg\}\bigg\} - \frac{\partial^{2}w}{\partial y^{2}}h\bigg\{B_{21}(1-\Gamma_{21}^{*})\bigg(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial x}\bigg)^{2}\bigg) + \\ + B_{22}\bigg(1-\Gamma_{22}^{*}\bigg)\bigg(\frac{\partial v}{\partial y} + \frac{1}{2}\bigg(\frac{\partial w}{\partial y}\bigg)^{2}\bigg) - \frac{1}{R}B_{22}(1-\Gamma_{22}^{*})w\bigg\} - \\ - 4\frac{\partial^{2}w}{\partial x\partial y}hB(1-\Gamma^{*})\bigg(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial x}\frac{\partial w}{\partial y}\bigg) + \rho h\frac{\partial^{2}w}{\partial t^{2}} = q.$$

Таким образом, математические модели динамики ортотропных пластин и оболочек гладко-переменной жесткости при совместном учете геометрической нелинейности и возможном развитии деформаций ползучести (вязкоупругости) построены. Они описываются интегро-дифференциальными уравнениями в частных производных вида (7) – (9). Соответствующие начальные и граничные условия предполагаются заданными.

## Литература

- Жгутов В. М., Карпов В. В. Анализ развития деформаций ползучести в материале пологих оболочек при длительном нагружении // XVIII сессия Международной школы по моделям механики сплошной среды: Международная конференция: Материалы международной конференции. Саратов, 27 августа – 1 сентября 2007 года, Сарат. гос. ун-т / Под ред. акад. Н.Ф. Морозова. – Саратов: Изд-во Сарат. гос. ун-та, 2007. – 316 с. – С.121–124.
- 2. Жгутов В. М. Математические модели и алгоритмы исследования устойчивости пологих ребристых оболочек при учете различных свойств материала // Изв. Орловского гос. техн. ун-та. Сер. «Строительство, транспорт». 2007.– № 4.– С.20-23.
- 3. Жгутов В. М. Уравнения в смешанной форме для ребристых пологих оболочек при учете ползучести материала // Строительная механика и расчет сооружений. – 2008. – № 2. – С. 63–67.
- 4. Жгутов В. М. Исследование прочности и устойчивости ребристых оболочек с помощью вычислительного эксперимента // Проблемы прочности материалов и сооружений на транспорте: Сборник докладов VII Международной конференции по проблемам прочности материалов и сооружений на транспорте 23-24 апреля 2008 года. – СПб.: Петербургский государственный университет путей сообщения, 2008. – 267 с. – С.110-131.
- Жгутов В. М. Математическая модель и алгоритм исследования прочности и устойчивости ребристых оболочек с учетом различных свойств материала // «Инженерные системы – 2008»: Всероссийская научно-практическая конференция: Труды конференции. Москва, 7-11 апреля 2008 года, РУДН. – М.: Издво РУДН, 2008. – 380 с. – С.341-346.
- 6. Жгутов В. М. Анализ различных подходов к формированию расчетных уравнений в компьютерном моделировании упруговязких ребристых оболочек // «Особенности проектирования и расчета пространственных конструкций на прочность, устойчивость и прогрессирующее разрушение»: Научная сессия МОО «Пространственные конструкции» и научного совета РААСН «Пространственные конструкции» и научного совета РААСН «Пространственные конструкции». Сборник статей. Москва, 14 апреля 2009 года, НИИЖБ. М.: МОО «Пространственные конструкции», 2009.– С. 34–45.

- 7. Жгутов В. М. Математическая модель деформирования ортотропных и изотропных ребристых оболочек при учете ползучести материала // Инженерно-строительный журнал. 2009. №7. С. 46–54.
- 8. Жгутов В.М. Анализ различных подходов к исследованию ползучести в материале пологих ребристых оболочек // Строительная механика инженерных конструкций и сооружений. 2010. №1. С. 4 –12.
- 9. Жгутов В. М. Нелинейные уравнения движения ребристых оболочек с учетом различных свойств материала. I // Инженерно-строительный журнал. 2010. № 1. С. 47–54.
- 10. Жгутов В. М. Нелинейные уравнения движения ребристых оболочек с учетом различных свойств материала. II // Инженерно-строительный журнал.– 2010. № 2. С. 45–48.
- 11. Жгутов В. М. Математические модели, алгоритм исследования и анализ устойчивости ребристых оболочек с учетом ползучести материала при конечных прогибах // Научно-технические ведомости Санкт-Петербургского государственного политехнического университета. Серия «Физико-математические науки». – 2010. – № 2. – С. 53–59.
- 12. Жгутов В. М. Устойчивость железобетонных ребристых оболочек при длительных нагрузках // Популярное бетоноведение. 2010. № 2. С 38–46.
- 13. Жгутов В. М. Устойчивость ребристых оболочек при длительных нагрузках // Инженерно-строительный журнал. – 2010.– № 5. – С. 46 – 54.
- Верлань А. Ф., Абдикаримов Р. А., Эшматов Х. Численное моделирование нелинейных задач динамики вязкоупругих систем с переменной жесткостью // Электронное моделирование. Т. 32. – Киев, 2010 – С. 3-14.
- Абдикаримов Р. А. Численное исследование нелинейного колебания вязкоупругой пластины с переменной жесткостью // Проблемы архитектуры и строительства. – Самарканд, 2010. – №1. – С. 37-42.
- Абдикаримов Р. А. Математическая модель нелинейного колебания вязкоупругой пластины с переменной жесткостью при различных граничных условиях // Проблемы архитектуры и строительства. – Самарканд, 2010. – № 1. – С.44-47.
- 17. Ильюшин А. А., Победря Б. Е. Основы математической теории термовязкоупругости. М. : Наука, 1970. 280 с.
- Колтунов М. А. К вопросу выбора ядер при решении задач с учетом ползучести и релаксации // Механика полимеров. – 1966. – №4. – С. 483–488.
- 19. Огибалов П. М., Колтунов М. А. Оболочки и пластины. М. : Изд-во МГУ, 1967. 352 с.
- 20. Безухов Н.И. Основы теории упругости, пластичности и ползучести. М. : Высшая школа, 1968. 512 с.
- 21. Малинин Н.Н. Прикладная теория пластичности и ползучести. М. : Машиностроение, 1968. 400 с.
- 22. Вольмир А. С. Нелинейная динамика пластинок и оболочек. М. : Наука. 1972. 432 с.
- Abdikarimov R. A. Deterministic Simulations of Nonlinear Vibration of Viscoelastic Elements in Thin-Walled Constructions with Variable Rigidity // 2010 SSA Annual Meeting, USA, March/April 2010, Seismological Research Letters.Vol.81, N.2, pp.343.
- Abdikarimov R. A., Khodzhaev D. A. Deterministic Calculation of Dynamic Stability of Viscoelastic Elements in Thin-Walled Constructions with Variable Rigidity // 2010 SSA Annual Meeting, USA, March/April 2010, Seismological Research Letters. Vol. 81, N.2, pp.343.
- Bykovtsev A. S., Abdikarimov R. A., Bobanazarov Sh.P., Khodzhaev D.A. Nonlinear Vibration and Dynamic Stability of High-Rise Special Structure // 2010 SCEC Annual Meeting, USA, September 11-15, 2010, Proceedings and Abstracts. Volume XX, pp.199-200.

\* Рустамхан Алимханович Абдикаримов, г. Ташкет, Узбекистан

Тел. раб.: (+99371)234-66-41; эл. почта: rabdikarimov@mail.ru