

ИЗГИБ ФИЗИЧЕСКИ НЕЛИНЕЙНОЙ ТРЁХСЛОЙНОЙ ПЛАСТИНЫ

Захарук Ю.В.

Белорусский государственный университет транспорта, Гомель, Республика Беларусь

Современные композитные материалы, имеющие слоистую структуру, обладают высокими удельными характеристиками жесткости и прочности, создаются с заданной ориентацией свойств. Это позволило им выйти на первый план среди конструкционных материалов и получить широкое распространение во многих отраслях техники. Деформирование трёхслойных круговых пластин в случае несжимаемого заполнителя в настоящее время изучено достаточно хорошо. Постановки и методы решения соответствующих краевых и начально-краевых задач приведены в монографии [1]. Деформирование упругих трёхслойных пластин со сжимаемым заполнителем исследовалось в работах [2, 3].

Здесь приведены постановки краевой задачи в усилиях и перемещениях о симметричном изгибе упругопластической круговой трёхслойной пластины со сжимаемым заполнителем. В тонких несущих слоях с толщинами h_1, h_2 приняты гипотезы Кирхгофа. Жесткий сжимаемый заполнитель воспринимает нагрузку в тангенциальном и вертикальном направлениях, нормаль остается прямолинейной и поворачивается на некоторый дополнительный угол $\psi(r)$, деформируемость по толщине принимается линейной.

Постановка задачи и ее решение проводятся в цилиндрической системе координат r, φ, z . Систему координат свяжем со срединной плоскостью заполнителя. Внешняя вертикальная нагрузка не зависит от координаты φ : $q=q(r)$. На контуре пластины предполагается наличие жесткой диафрагмы, препятствующей относительному сдвигу слоев и обжатию заполнителя. Через $w(r)$ и $u(r)$ обозначены прогиб и продольное перемещение срединной плоскости заполнителя, $v(r)$ – функция обжатия заполнителя. Обозначим через h_k толщину k -го слоя ($k=1, 2, 3$ – номер слоя), при этом $h_3=2c$.

Продольные и поперечные (прогибы) перемещения в слоях $u^{(k)}(r, z)$ и $w^{(k)}(r, z)$ можно выразить через искомые функции соотношениями:

$$u_r^{(1)} = u + c\psi - z(w_{,r} + v_{,r}), \quad w^{(1)}(r, z) = w(r) + v(r),$$

$$(c \leq z \leq c + h);$$

$$u_r^{(2)} = u - c\psi - zw_{,r}, \quad w^{(2)}(r, z) = w(r),$$

$$(-c - h \leq z \leq -c);$$

$$u_r^{(3)} = u + z\psi - z\left[w_{,r} + \frac{v_{,r}}{2c}(z+c)\right],$$

$$w^{(3)}(r, z) = w(r) + \frac{v(r)}{2c}(z+c), \quad (-c \leq z \leq c);$$

где z – расстояние от рассматриваемого волокна до срединной поверхности заполнителя; запятая в нижнем индексе обозначает операцию дифференцирования по следующей за ней координате.

Деформации в слоях будут

$$\varepsilon_r^{(1)} = u_{,r} + c\psi_{,r} - z(w_{,rr} + v_{,rr}),$$

$$\varepsilon_\varphi^{(1)} = \frac{1}{r}(u + c\psi - z(w_{,r} + v_{,r})), \quad \varepsilon_{rz}^{(1)} = 0,$$

$$\varepsilon_r^{(2)} = u_{,r} - c\psi_{,r} - zw_{,rr}, \quad \varepsilon_\varphi^{(2)} = \frac{1}{r}(u - c\psi - zw_{,r}),$$

$$\varepsilon_{rz}^{(2)} = 0, \quad \varepsilon_r^{(3)} = u_{,r} + z\psi_{,r} - z\left[w_{,rr} + \frac{v_{,r}}{2c}(z+c)\right],$$

$$\varepsilon_\varphi^{(3)} = \frac{1}{r}\left\{u + z\psi - z\left[w_{,r} + \frac{v_{,r}}{2c}(z+c)\right]\right\},$$

$$\varepsilon_{rz}^{(3)} = \frac{1}{2}\left(\psi - \frac{z}{2c}v_{,r}\right), \quad \varepsilon_z^{(3)} = \frac{v}{2c}.$$

Предположим, что материалы несущих слоев в процессе деформирования могут проявлять упругопластические свойства, заполнитель – нелинейно упругие. Для их описания используем соотношения теории малых упругопластических деформаций:

$$s_\alpha^{(k)} = 2G_k(1 - \omega_k(\varepsilon_u^{(k)}))\varepsilon_\alpha^{(k)}, \quad \sigma^{(k)} = 3K_k\varepsilon^{(k)},$$

$$s_{rz}^{(3)} = 2G_3\varepsilon_{rz}^{(3)}(1 - \omega_3(\varepsilon_u^{(3)})), \quad (k=1, 2, 3, \alpha=r, \varphi),$$

где $s_\alpha^{(k)}, \varepsilon_\alpha^{(k)}, \sigma^{(k)}, \varepsilon^{(k)}$ – девиаторные и шаровые части тензоров напряжений и деформаций; G_k, K_k – модули сдвиговой и объёмной деформации k -го слоя; $\omega_k(\varepsilon_u^{(k)})$ – функции пластичности материалов несущих слоев, которые в случае $\varepsilon_u^{(k)} \leq \varepsilon_y^{(k)}$ следует положить равными нулю; $\varepsilon_u^{(k)}$ – интенсивность деформаций в k -м слое ($k=1, 2$), $\varepsilon_y^{(k)}$ – деформационный предел текучести материалов несущих слоёв; $s_{rz}^{(3)}, \varepsilon_{rz}^{(3)}$ – касательное напряжение и угловая деформация в заполнителе; $\omega_3(\varepsilon_u^{(3)})$ – универсальная функция, описывающая физическую нелинейность заполнителя, причём $\omega_3 \equiv 0$ при $\varepsilon_u^{(3)} \leq \varepsilon_s^{(3)}$; $\varepsilon_s^{(3)}$ – предел физической нелинейности материала заполнителя.

Используя компоненты тензора напряжений $\sigma_\alpha^{(k)}(\alpha=r, \varphi)$, введем обобщенные внутренние силы и моменты в пластине:

$$T_\alpha \equiv \sum_{k=1}^3 T_\alpha^{(k)} = \sum_{k=1}^3 \int_{h_k} \sigma_\alpha^{(k)} dz, \quad M_\alpha \equiv \sum_{k=1}^3 M_\alpha^{(k)} = \sum_{k=1}^3 \int_{h_k} \sigma_\alpha^{(k)} z dz$$

$$, H_\alpha = M_\alpha^{(3)} + c(T_\alpha^{(1)} - T_\alpha^{(2)}),$$

$$D_\alpha = S_\alpha^{(3)} + c(M_\alpha^{(1)} + M_\alpha^{(2)}), \quad S_\alpha^{(3)} = \int_{h_3} \sigma_\alpha^{(3)} z^2 dz.$$

Компоненты тензора напряжений в слоях представим через девиаторную и шаровую части тензора деформаций, выделив упругие (индекс «e») и неупругие (индекс «w») слагаемые:

$$\sigma_\alpha^{(k)} = \sigma_{ae}^{(k)} - \sigma_{aw}^{(k)}, \quad (\alpha = r, \varphi; k = 1, 2, 3),$$

$$\sigma_z^{(3)} = \sigma_{ze}^{(3)} - \sigma_{zw}^{(3)}, \quad \sigma_{rz}^{(3)} = \sigma_{rze}^{(3)} - \sigma_{rzw}^{(3)},$$

где

$$\sigma_{ae}^{(k)} = 2G_k \varepsilon_\alpha^{(k)} + K_k \theta^{(k)}, \quad \sigma_{aw}^{(k)} = 2G_k \omega_k \varepsilon_\alpha^{(k)},$$

$$\sigma_z^{(3)} = 2G_3 \varepsilon_z^{(3)} + K_3 \theta^{(3)}, \quad \sigma_{z\omega}^{(3)} = 2G_3 \omega_3 \varepsilon_z^{(3)},$$

$$\sigma_{rze}^{(3)} = 2G_3 \varepsilon_{rz}^{(3)}, \quad \sigma_{rzw}^{(3)} = 2G_3 \omega_3 \varepsilon_{rz}^{(3)}.$$

Обобщённые внутренние усилия, с учётом замены напряжения $\sigma_\alpha^{(k)}$, $\sigma_z^{(3)}$, $\sigma_{rz}^{(3)}$ соответственно на $\sigma_{ae}^{(k)}$, $\sigma_{aw}^{(k)}$, $\sigma_{ze}^{(3)}$, $\sigma_{z\omega}^{(3)}$, $\sigma_{rze}^{(3)}$, $\sigma_{rzw}^{(3)}$ будут следующими:

$$T_\alpha = T_{ae} - T_{aw} \equiv \sum_{k=1}^3 T_{ae}^{(k)} - \sum_{k=1}^3 T_{aw}^{(k)},$$

$$M_\alpha = M_{ae} - M_{aw} \equiv \sum_{k=1}^3 M_{ae}^{(k)} - \sum_{k=1}^3 M_{aw}^{(k)},$$

$$H_\alpha = H_{ae} - H_{aw}, \quad H_{ae} = M_{ae}^{(3)} + c(T_{ae}^{(1)} - T_{ae}^{(2)}),$$

$$H_{aw} = M_{aw}^{(3)} + c(T_{aw}^{(1)} - T_{aw}^{(2)}),$$

$$D_\alpha = D_{ae} - D_{aw}, \quad D_{ae} = M_{ae}^{(1)} + \frac{1}{2} M_{ae}^{(3)} + \frac{1}{2c} S_{ae}^{(3)},$$

$$D_{aw} = M_{aw}^{(1)} + \frac{1}{2} M_{aw}^{(3)} + \frac{1}{2c} S_{aw}^{(3)}.$$

Система дифференциальных уравнений равновесия в усилиях, описывающая деформирование круговой упругой трехслойной пластины с жестким сжимаемым наполнителем, была получена с помощью принципа Лагранжа в [2]. Ее можно применить здесь как исходную. Выделяя в обобщенных внутренних усилиях линейные и нелинейные составляющие, получим:

$$T_{r,r} + \frac{1}{r}(T_r - T_\varphi) = p_\omega,$$

$$H_{r,r} + \frac{1}{r}(H_r - H_\varphi) - Q^{(3)} = h_\omega,$$

$$M_{r,rr} + \frac{1}{r}(2M_{r,r} - M_{\varphi,r}) = -q + q_\omega,$$

$$D_{r,rr} + \frac{1}{r}\left(2D_{r,r} - D_{\varphi,r} - \frac{1}{2c} M_{rz}^{(3)}\right) -$$

$$-\frac{1}{2c} T_z^{(3)} - \frac{1}{2c} M_{rz}^{(3)},r = -q + g_\omega.$$

Здесь в левой части уравнений собраны линейные составляющие обобщенных внутренних усилий, причем нижний индекс «e» в дальнейшем опущен для удобства. Нелинейные добавки сосредоточены справа и включены в слагаемое с нижним индексом «w»:

$$p_\omega = T_{r\omega,r} + \frac{1}{r}(T_{r\omega} - T_{\varphi\omega}),$$

$$h_\omega = H_{r\omega,r} + \frac{1}{r}(H_{r\omega} - H_{\varphi\omega}) - Q_\omega^{(3)},$$

$$q_\omega = M_{r\omega,rr} + \frac{1}{r}(2M_{r\omega,r} - M_{\varphi\omega,r}),$$

$$g_\omega = D_{r\omega,rr} + \frac{1}{r}\left(2D_{r\omega,r} - D_{\varphi\omega,r} - \frac{1}{2c} M_{rz\omega}^{(3)}\right) -$$

$$-\frac{1}{2c} T_{z\omega}^{(3)} - \frac{1}{2c} M_{rz\omega}^{(3)}.$$

Граничные условия в усилиях:

$$T_r = T_r^0 + T_{r\omega}, \quad H_r = H_r^0 + H_{r\omega}, \quad M_r = M_r^0 + M_{r\omega},$$

$$M_{r,r} + \frac{1}{r}(M_r - M_\varphi) = Q^0 + M_{r\omega,r} + \frac{1}{r}(M_{r\omega} - M_{\varphi\omega}),$$

$$D_r = D_r^0 + D_{r\omega}, \quad D_{r,r} + \frac{1}{r}(D_r - D_\varphi) - M_{rz}^{(3)} =$$

$$= M_{rz}^0 + D_{r\omega,r} + \frac{1}{r}(D_{r\omega} - D_\varphi) - M_{rz\omega}^{(3)}.$$

Линейные (упругие) составляющие обобщенных внутренних усилий по-прежнему выражаются через перемещения по формулам, приведенным в [2], поэтому система дифференциальных уравнений равновесия будет иметь вид:

$$L_2(a_1 u + a_2 \psi - a_3 w_{,r} - a_4 v_{,r}) + K_3^- v_{,r} = p_\omega,$$

$$L_2(a_2 u + a_5 \psi - a_6 w_{,r} - a_7 v_{,r}) - 2c G_3 \psi = h_\omega,$$

$$L_3(a_4 u + a_7 \psi - a_9 w_{,r} - a_{10} v_{,r}) - K_3^- \left(u_{,r} + \frac{u}{r}\right) +$$

$$+ \frac{c}{6} \left(2K_3 - \frac{1}{3} G_3\right) \left(v_{,rr} + \frac{v_{,r}}{r}\right) - \frac{1}{2c} K_3^+ v = -q + g_\omega,$$

a_i – коэффициенты, учитывающие упругие и геометрические параметры слоев, L_k – линейные дифференциальные операторы [2].

Краевая задача по определению прогиба круглой упругопластической пластины со сжимаемым наполнителем замыкается присоединением граничных условий.

Работа выполнена при финансовой поддержке БР ФФИ (проект № T18P-090).

Литература

1. Плескачевский, Ю.М. Деформирование металлполимерных систем / Ю.М. Плескачевский, Э.И. Старовойтов, А.В. Яровая – Минск : Бел. наука, 2004. – 342 с.
2. Захарчук, Ю.В. Перемещения в круговой трехслойной пластине со сжимаемым наполнителем / Ю. В. Захарчук // Механика. Исследования и инновации, 2017. – Вып. 10. – С. 55–66.
3. Захарчук, Ю.В. Деформирование круговой трехслойной пластины с легким сжимаемым наполнителем / Ю.В. Захарчук // Теоретическая и прикладная механика, Минск : БНТУ. – 2018. – № 33. – С. 363–369.