

# Физика атомного ядра и элементарных частиц

---

УДК 539.3

В. Б. РЫСТЫГУЛОВА, Ф. Б. БЕЛИСАРОВА

## ДЕФОРМАЦИЯ ПЛАСТИНЫ С ПРОИЗВОЛЬНЫМИ МЕХАНИЧЕСКИМИ ХАРАКТЕРИСТИКАМИ

КазНПУ им. Абая, КазНУ им. аль-Фараби

В работе получено аналитическое решение изгиба тонкой осесимметричной пластины в общем случае с произвольными механическими характеристиками методом частичной дискретизации нелинейных дифференциальных уравнений.

Рассматривается круглая пластина, на которой действует равномерно распределенная нормальная нагрузка  $q_z$ . Пластина нагрета неравномерно по радиусу и равномерно – по толщине. Контуру пластины предполагаем свободно защемленным.

В работе получено аналитическое решение изгиба тонкой осесимметричной пластины в общем случае с произвольными механическими характеристиками [1]:

$$\frac{d}{dr}(\nabla^2 \Phi) = \frac{1}{D_0} \frac{dD_0}{dr} \left( \frac{d^2 \Phi}{dr^2} - \frac{\mu}{r^3} \frac{d\Phi}{dr} \right) + \frac{1}{D_0} \frac{dD_0}{dr} (1-\mu) N_T - (1-\mu) \frac{dN_T}{dr}, \quad (1)$$

$$D_2 \nabla^2 \nabla^2 \omega = q_z(r) - \nabla^2 M_T - 2 \frac{dD_2}{dr} \frac{d^3 \omega}{dr^3} - \left[ \nabla^2 D_2 + \frac{1}{r} \frac{dD_2}{dr} + \frac{\mu}{r} \frac{dD_2}{dr} \right] \frac{d^2 \omega}{dr^2} - \left[ \frac{\mu}{r} \frac{d^2 D_2}{dr^2} - \frac{1}{r^2} \frac{dD_2}{dr} \right] \frac{d\omega}{dr}, \quad (2)$$

где

$$\nabla^2 = \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{d}{dr} \right) = \frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d}{dr};$$

$$\nabla^2 \nabla^2 = \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left\{ r \frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{d}{dr} \right) \right] \right\} = \frac{d^4}{dr^4} + \frac{2}{r} \frac{d^3}{dr^3} - \frac{1}{r^2} \frac{d^2}{dr^2} + \frac{1}{r^3} \frac{d}{dr};$$

$$D_0(r) = \frac{1}{1-\mu^2} \int_{-h/2}^{h/2} E(r, z) dz;$$

$$N_T(r) = \frac{1}{1-\mu} \int_{-h/2}^{h/2} E(r, z) \alpha(r, z) T(r, z) dz;$$

$$D_2(r) = \frac{1}{1-\mu^2} \int_{-h/2}^{h/2} E(r, z) z^2 dz;$$

$$M_T(r) = \frac{1}{1-\mu} \int_{-h/2}^{h/2} E(r, z) \alpha(r, z) T(r, z) z dz;$$

$\Phi$  – функция напряжения;  $\mu$  – коэффициент Пуассона;  $q_z$  – поперечная нагрузка;  $\omega$  – прогиб произвольной точки срединной поверхности.

Двум дифференциальным уравнениям третьего, четвертого порядка должны соответствовать семь граничных условий. Однако число условий может быть сокращено, так как сама по себе  $\Phi$  нас не интересует: достаточно определить ее первую производную по  $r$ .

Границные условия для  $\Phi$ :

$$\left. \frac{d\Phi}{dr} \right|_{r=0} = 0, \quad \left. \frac{1}{r} \cdot \frac{d\Phi}{dr} \right|_{r=R} = 0.$$

Границные условия для  $\omega$ :

$$\begin{aligned} \omega \Big|_{r=R} &= 0, \quad -\left. \frac{d\omega}{dr} \right|_{r=R} = 0, \quad \left. \frac{d\omega}{dr} \right|_{r=0} = 0, \\ M_r \Big|_{r=R} &= D_2 \left( \left. \frac{d^2\omega}{dr^2} + \frac{\mu}{r} \frac{d\omega}{dr} \right) \right|_{r=R} = 0. \end{aligned}$$

Общий вид решения уравнения (1), (2) методом частичной дискретизации профессора А. Н. Тюреходжаева [2] имеет следующий вид:

$$\begin{aligned} \theta &= \int \Psi(r, r_k) e^{\int \alpha(r) dr} dr \cdot \int e^{-\int \alpha(r) dr} dr - \int \Psi(r, r_k) e^{\int \alpha(r) dr} \int e^{-\int \alpha(r) dr} dr dr + C_1 \int e^{-\int \alpha(r) dr} dr + C_2; \\ \omega &= \iint \int e^{-\int \alpha_2(r) dr} \int \Psi_2(r, r_k) e^{\int \alpha_2(r) dr} dr dr dr + B_1 \iint \int e^{-\int \alpha_2(r) dr} dr dr dr + B_2 \frac{r^2}{2} + B_3 r + B_4, \end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned} \theta &= \frac{d\Phi}{dr}, \quad \alpha(r) = \frac{1}{r} - \frac{1}{D_0} \frac{dD_0}{dr}, \quad \beta(r) = \frac{\mu}{r^3} \frac{1}{D_0} \frac{dD_0}{dr} - \frac{1}{r^2}, \\ \Psi(r, r_k) &= \frac{1}{D_0} \frac{dD_0}{dr} (1 - \mu) N_T - (1 - \mu) \frac{dN_T}{dr} - \frac{1}{2} \sum (r_k + r_{k+1}) [\beta(r_k) \theta(r_k) \delta(r - r_k) - \\ &\quad - \beta(r_{k+1}) \theta(r_{k+1}) \delta(r - r_{k+1})], \\ \alpha_2(r) &= 2 \left( \frac{1}{r} + \frac{1}{D_2} \frac{dD_2}{dr} \right), \\ \beta_2(r) &= \frac{1}{D_2} \frac{d^2 D_2}{dr^2} + \frac{2 + \mu}{r} \frac{1}{D_2} \frac{dD_2}{dr} - \frac{1}{r^2}, \\ \gamma_2(r) &= \frac{\mu}{r} \frac{1}{D_2} \frac{d^2 D_2}{dr^2} - \frac{1}{r^2} \frac{1}{D_2} \frac{dD_2}{dr} + \frac{1}{r^3}, \quad v = \frac{d\omega}{dr}, \\ \Psi_2(r, r_k) &= \frac{1}{D_2} \left( q_z(r) - \frac{d^2 M_T}{dr^2} - \frac{1}{r} \frac{dM_T}{dr} \right) - \frac{1}{2} \sum (r_k + r_{k+1}) \left[ \beta_2(r_k) \frac{dv(r_k)}{dr} \delta(r - r_k) - \right. \\ &\quad \left. - \beta_2(r_{k+1}) \frac{dv(r_{k+1})}{dr} \delta(r - r_{k+1}) \right] - \frac{1}{2} \sum (r_k + r_{k+1}) [\gamma_2(r_k) v(r_k) \delta(r - r_k) - \\ &\quad - \gamma_2(r_{k+1}) v(r_{k+1}) \delta(r - r_{k+1})]. \end{aligned}$$

Получено решение для конкретного значения жесткости пластины. Построены кривые изгиба и напряжения.

#### ЛИТЕРАТУРА

- 1 Гольденблат И.И. Расчет конструкций на тепловые воздействия. – М.: Машиностроение, 1969. – 600 с.
- 2 Тюреходжаев А.Н., Рыстыгулова В.Б. Исследование осесимметрично нагруженной цилиндрической оболочки // Журнал научных публикаций «Актуальные проблемы гуманитарных и естественных наук». – М., 2012. – № 2(37). – С. 29–36. – ISSN 2073 – 0071

*B. Б. Рыстыгулова, Ф. Б. Белисарова*

ПЛАСТИНАНЫҢ ЕРКІН МЕХАНИКАЛЫҚ СИПАТТАМАЛАРЫ  
ЕСКЕРІЛГЕН ДЕФОРМАЦИЯСЫ

Сызықты емес дифференциальдық теңдеулерді бөліктеп дискретизациялау әдісімен жұқа механикалық сипаттамалары еркін таңдалған есі симметриялы пластина иілуінің аналитикалық шешімі жалпы жағдай үшін алынған.

*V. B. Rystygulova, F. B. Belisarova*

DEFORMATION PLATE  
WITH ARBITRARY MECHANICAL CHARACTERISTICS

In the paper received an analytic solution axisymmetric bending of a thin plate in the general case of arbitrary mechanical characteristics by partial discretization of nonlinear differential equations.