

па Тимошенко многослойных анизотропных оболочек. — Механика композитных материалов, 1979, № 3.

7. Па й м у ш и н В. Н. Соотношения теории тонких оболочек типа Тимошенко в криволинейных координатах поверхности отсчета. — "Прикладная математика и механика", 1978, 42, № 4.

8. Теория оболочек с учетом поперечного сдвига. Научный ред. К.З. Галимов. Казань, Изд-во Казан. ун-та, 1977.

### ВЫРАЖЕНИЕ ПОТЕНЦИАЛЬНОЙ ЭНЕРГИИ ДЕФОРМАЦИИ УТОЧНЕННОЙ НЕЛИНЕЙНОЙ ТЕОРИИ ПОЛОГИХ ОБОЛОЧЕК

А.М. Зайнашев

Основные разрешающие уравнения уточненной нелинейной теории пологих оболочек [1] сложные. При рассмотрении частных задач в некоторых случаях может оказаться предпочтительным использование энергетического метода, чем решение этих уравнений приближенными методами. Определим здесь уточненное выражение потенциальной энергии деформации.

Потенциальная энергия деформации произвольного тела, следующего закону Гука, представляется в виде [2]

$$V = \frac{1}{2} \iiint_V (G_{11}^z \varepsilon_{11}^z + G_{22}^z \varepsilon_{22}^z + G_{33}^z \varepsilon_{33}^z + \tau_{12}^z \gamma_{12}^z + \tau_{13}^z \gamma_{13}^z + \tau_{23}^z \gamma_{23}^z) dV, \quad (1)$$

где  $G_{11}^z, G_{22}^z, G_{33}^z$  и  $\varepsilon_{11}^z, \varepsilon_{22}^z, \varepsilon_{33}^z$  — нормальные напряжения, действующие на элемент на уровне  $z$  и соответствующие им относительные удлинения;  $\tau_{12}^z, \tau_{13}^z, \tau_{23}^z$  и  $\gamma_{12}^z, \gamma_{13}^z, \gamma_{23}^z$  — касательные напряжения на том же уровне и соответствующие им деформации сдвига;  $dV$  — объем выделенного элемента.

Следуя гипотезе прямых нормалей, принимая  $\gamma_{13}^z = \gamma_{23}^z = 0$ , в декартовой прямоугольной системе координат имеем

$$V = \frac{1}{2} \iint_S \left[ \int_{-h_z/2}^{h_z/2} (G_{11}^z \varepsilon_{11}^z + G_{22}^z \varepsilon_{22}^z + \tau_{12}^z \gamma_{12}^z) dz \right] dx dy. \quad (2)$$

Здесь первое интегрирование выполняется в пределах "толщины" деформированной оболочки в направлении оси  $z$   $h_z$ , т.е. в пределах  $w-h_z/2 \leq z(x,y) \leq w+h_z/2$ , а интегрирование двух остальных интегралов - по всей ее срединной поверхности.

Подставим в выражение потенциальной энергии (2) вместо компонентов деформаций  $\epsilon_{11}^z$ ,  $\epsilon_{22}^z$ ,  $\gamma_{12}^z$  и напряжений  $\sigma_{11}^z$ ,  $\sigma_{22}^z$ ,  $\tau_{12}^z$  их выражения [I] в декартовых координатах, связанных со срединной поверхностью недеформированной оболочки :

$$\begin{aligned} \epsilon_{11}^z &= \epsilon_{11} + (w-z) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial}{\partial x} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial x}, \\ \epsilon_{22}^z &= \epsilon_{22} + (w-z) \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \frac{\partial}{\partial y} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial y}, \\ \gamma_{12}^z &= \gamma_{12} + 2(w-z) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial}{\partial y} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial y}, \\ \sigma_{11}^z &= \sigma_{11} + \frac{E}{1-\mu^2} \left\{ (w-z) \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \mu \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) + \frac{\partial}{\partial x} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial x} + \mu \frac{\partial}{\partial y} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial y} \right\}, \\ \sigma_{22}^z &= \sigma_{22} + \frac{E}{1-\mu^2} \left\{ (w-z) \left( \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \mu \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right) + \frac{\partial}{\partial y} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial y} + \mu \frac{\partial}{\partial x} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial x} \right\}, \\ \tau_{12}^z &= \tau_{12} + \frac{E}{2(1+\mu)} \left\{ 2(w-z) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial}{\partial y} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial x} [(w-z)F] \frac{\partial w}{\partial y} \right\}. \end{aligned} \quad (4)$$

Приходим

$$\begin{aligned} V &= \frac{1}{2} \iint_S \left\{ \int_{w-h_z/2}^{w+h_z/2} \left[ Q_0 + Q_1(w-z) + Q_2 \frac{\partial}{\partial x} (w-z) + Q_3 \frac{\partial}{\partial y} (w-z) \right] dz + \right. \\ &\quad \left. + \frac{E}{1-\mu^2} \int_{w-h_z/2}^{w+h_z/2} \left\{ Q_4 (w-z)^2 + Q_5 (w-z) \frac{\partial}{\partial x} (w-z) + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + Q_6 (w-z) \frac{\partial}{\partial y} (w-z) + Q_7 \left[ \frac{\partial}{\partial x} (w-z) \right]^2 + Q_8 \frac{\partial}{\partial x} (w-z) \frac{\partial}{\partial y} (w-z) + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. + Q_9 \left[ \frac{\partial}{\partial y} (w-z) \right]^2 \right\} dz \right\} dx dy, \end{aligned} \quad (5)$$

где  $F = \sqrt{1 + \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2}$ ,  $h_z = F h$ ;

$$\begin{aligned} Q_0 &= \sigma_{11} \epsilon_{11} + \sigma_{22} \epsilon_{22} + \tau_{12} \gamma_{12}, \quad Q_2 = 2F \left( \sigma_{11} \frac{\partial w}{\partial x} + \tau_{12} \frac{\partial w}{\partial y} \right), \quad Q_3 = 2F \left( \sigma_{22} \frac{\partial w}{\partial y} + \tau_{12} \frac{\partial w}{\partial x} \right), \\ Q_4 &= \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right]^2 + \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right]^2 + \\ &\quad + 2\mu \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right] \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] + \end{aligned} \quad (6-7)$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{1}{2}(1-\mu) \left( 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right)^2, \\
Q_5 = & F \left\{ \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right] \frac{\partial w}{\partial x} + \mu \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] \frac{\partial w}{\partial x} \right. \\
& \left. + \frac{1}{2}(1-\mu) \left( 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right) \frac{\partial w}{\partial y} \right\}, \\
Q_6 = & F \left\{ \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] \frac{\partial w}{\partial y} + \mu \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right] \frac{\partial w}{\partial y} \right. \\
& \left. + \frac{1}{2}(1-\mu) \left( 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right) \frac{\partial w}{\partial x} \right\}, \\
Q_7 = & F^2 \left[ \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 + \frac{1}{2}(1-\mu) \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 \right], \quad Q_8 = (1+\mu) F^2 \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y}, \quad Q_9 = F^2 \left[ \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 + \frac{1}{2}(1-\mu) \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 \right].
\end{aligned}$$

Значение  $Q_1$  для нас безразлично, поскольку

$$\int_{w-h_z/2}^{w+h_z/2} Q_1 (w-z) dz = Q_1 \int_{w-h_z/2}^{w+h_z/2} (w-z) dz = 0. \quad (8)$$

Пользуясь соотношениями

$$\begin{aligned}
\int \frac{dz}{dx} dz &= \int \frac{d}{dz} \left( z \frac{dz}{dx} \right) dz = z \frac{\partial z}{\partial x}, \quad \int \frac{\partial z}{\partial y} dz = z \frac{\partial z}{\partial y}, \\
\int \frac{\partial z}{\partial x} z dz &= \int \frac{d}{dz} \left( \frac{1}{2} z^2 \frac{dz}{dx} \right) dz = \frac{1}{2} z^2 \frac{\partial z}{\partial x}, \quad \int \frac{\partial z}{\partial y} z dz = \frac{1}{2} z^2 \frac{\partial z}{\partial y}, \\
\int \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 dz &= \int \frac{d}{dz} \left[ z \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 \right] dz = z \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2, \quad \int \left( \frac{\partial z}{\partial y} \right)^2 dz = z \left( \frac{\partial z}{\partial y} \right)^2, \\
\int \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y} dz &= \int \frac{d}{dz} \left( z \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y} \right) dz = z \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y},
\end{aligned} \quad (9)$$

выполним интегрирование по  $z$  и заменим в полученных выражениях напряжения срединной поверхности по закону Гука деформациями. Приходим к следующему выражению для потенциальной энергии:

$$\begin{aligned}
V = & \frac{K}{2} \iint_S \left\{ (\epsilon_{11} + \epsilon_{22})^2 - 2(1-\mu)(\epsilon_{11}\epsilon_{22} - \frac{1}{4}\gamma_{12}^2) - 2w \left[ (\epsilon_{11} + \mu\epsilon_{22}) \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} + \right. \right. \\
& \left. \left. + \frac{1}{2}(1-\mu)\gamma_{12} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right) + (\epsilon_{22} + \mu\epsilon_{11}) \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] \right\} F dx dy + \\
& + \frac{D}{2} \iint_S F^3 \left\{ \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right]^2 + \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right]^2 + \right.
\end{aligned} \quad (10)$$

$$\begin{aligned}
& + 2\mu \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right] \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] + \\
& + \frac{1}{2} (1-\mu) \left( 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right)^2 + 3 \left[ \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right)^2 + \right. \\
& + \left. \frac{1}{2} (1-\mu) \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} \right)^2 + \frac{1}{2} (1-\mu) \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right)^2 + (1+\mu) \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} \cdot \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right] + \\
& + 3 \left( 1 - 2 \frac{1}{F^2} \frac{w^2}{h^2} \right) \left[ \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - \frac{1}{R_x} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right) \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} + \mu \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right) + \right. \\
& + \left. 3 \left( 1 - 2 \frac{1}{F^2} \frac{w^2}{h^2} \right) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \frac{1}{R_y} (F-1) + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} \right] \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial y} + \mu \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial x} \right) + \right. \\
& + \left. \frac{3}{2} (1-\mu) \left( 1 - 2 \frac{1}{F^2} \frac{w^2}{h^2} \right) \left( 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right) \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial F}{\partial y} + \right. \right. \\
& \left. \left. + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial F}{\partial x} \right) \right] \} dx dy.
\end{aligned}$$

Следует отметить, что в этом выражении пока сохранены малые члены. Отбрасывание их до процедуры дифференцирования не всегда оправдано. Оно может привести к ошибочным результатам, так как после дифференцирования второстепенные члены в некоторых случаях могут оказаться сравнимыми с главными.

После выполнения процедуры дифференцирования, с учетом выражения для  $F$  (6), примем  $F = 1$  и отбросим малые члены. Получим

$$\begin{aligned}
V = & \frac{K}{2} \iint_S \left\{ (\epsilon_{11} + \epsilon_{22})^2 - 2(1-\mu)(\epsilon_{11}\epsilon_{22} - \frac{1}{4}\gamma_{12}^2) - 2w \left[ (\epsilon_{11} + \mu\epsilon_{22}) \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \right. \right. \\
& + \left. \frac{1}{2} (1-\mu)\gamma_{12} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial x} \right) + (\epsilon_{22} + \mu\epsilon_{11}) \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right] \} dx dy + \quad (II) \\
& + \frac{D}{2} \iint_S \left\{ (\nabla^2 w)^2 - 2(1-\mu) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] - 6 \frac{w^2}{h^2} \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \right. \right. \right. \\
& + \left. \left. \mu \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right) + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} + \mu \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} \right) + (1-\mu) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial x} \right) \right] \} dx dy.
\end{aligned}$$

Здесь

$$K = \frac{Eh}{1-\mu^2}, \quad \frac{\partial L}{\partial x} = \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y},$$

(I2)

$$D = \frac{E h^3}{12(1-\mu^2)}, \quad \frac{\partial L}{\partial y} = \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y}$$

Выражение (II) допускает дальнейшее упрощение. В самом деле, выражая в первом подынтегральном выражении деформации  $\epsilon_{11}$ ,  $\epsilon_{12}$  и  $\gamma_{12}$  через перемещения убеждаемся, что подчеркнутые члены пренебрежимо малы по сравнению с остальными. Следовательно, их можно отбросить. Таким образом, приходим окончательно к следующему выражению для потенциальной энергии деформации:

$$V = \frac{K}{2} \iint_S [(\epsilon_{11} + \epsilon_{22})^2 - 2(1-\mu)(\epsilon_{11}\epsilon_{22} - \frac{1}{4}\gamma_{12}^2)] dx dy + \frac{D}{2} \iint_S \{(\nabla^2 w)^2 - 2(1-\mu) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] - 6 \frac{w^2}{h^2} \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \mu \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right) + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} + \mu \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} \right) \right] + (1-\mu) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial x} \right) \} dx dy \quad (I3)$$

Потенциальную энергию деформации можно записать как в функции компонентов перемещений, так и в функции усилий  $\Phi$  и прогиб  $w$ . Запишем ее сначала через перемещения срединной поверхности. Подставляя в (I3) вместо деформаций их выражения через перемещения, получаем

$$V = \frac{K}{2} \iint_S \left\{ \left[ \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{w}{R_x} + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{w}{R_y} + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 \right]^2 - 2(1-\mu) \left[ \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{w}{R_x} + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 \right] \times \left[ \frac{\partial v}{\partial y} - \frac{w}{R_y} + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 \right] + \frac{1}{2} (1-\mu) \left( \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 \right\} dx dy + \frac{D}{2} \iint_S \left\{ (\nabla^2 w)^2 - 2(1-\mu) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] - 6 \frac{w^2}{h^2} \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \mu \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right) + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} + \mu \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} \right) \right] + (1-\mu) \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial x} \right) \right\} dx dy \quad (I4)$$

Определим теперь выражение потенциальной энергии деформации через функцию усилий и прогиба. Используя соотношения закона Гука, имеем

$$\frac{K}{2} \iint_S [(\epsilon_{11} + \epsilon_{22})^2 - 2(1-\mu)(\epsilon_{11}\epsilon_{22} - \frac{1}{4}\gamma_{12}^2)] dx dy = \frac{1}{2} \frac{h}{E} \iint_S [(\sigma_{11} + \sigma_{22})^2 - 2(1-\mu)(\sigma_{11}\sigma_{22} - \tau_{12}^2)] dx dy \quad (I5)$$

Подставим сюда вместо напряжений по формулам [I]

$$\epsilon_{11} = \frac{1}{h} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2}, \quad \epsilon_{22} = \frac{1}{h} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2}, \quad \tau_{12} = -\frac{1}{h} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y} \quad (I6)$$

их выражения через функцию усилий  $\Phi$ . Приходим

$$\begin{aligned} & \frac{K}{2} \iint_S [(\epsilon_{11} + \epsilon_{22})^2 - 2(1-\mu)(\epsilon_{11}\epsilon_{22} - \frac{1}{4}\gamma_{12}^2)] dx dy = \\ & = \frac{1}{2Eh} \iint_S \left\{ (\nabla^2 \Phi)^2 - 2(1+\mu) \left[ \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] \right\} dx dy. \end{aligned} \quad (I7)$$

Учитывая это, приходим окончательно к следующему выражению потенциальной энергии деформации в усилиях:

$$\begin{aligned} V = & \frac{1}{2Eh} \iint_S \left\{ (\nabla^2 \Phi)^2 - 2(1+\mu) \left[ \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] \right\} dx dy + \frac{D}{2} \iint_S \left\{ (\nabla^2 w)^2 - \right. \\ & - 2(1-\mu) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] - 6 \frac{w^2}{h^2} \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \mu \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right] + \\ & \left. + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} + \mu \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} \right) + (1-\mu) \left[ \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial L}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial L}{\partial y} \right) \right] \right\} dx dy. \end{aligned} \quad (I8)$$

Выражения потенциальной энергии деформации (I3), (I4) и (I8) отличаются от аналогичных выражений существующей теории пологих оболочек дополнительными членами порядка

$$6 \frac{w^2}{h^2} \left( \frac{\partial w}{\partial x} \right)^2, \quad 6 \frac{w^2}{h^2} \left( \frac{\partial w}{\partial y} \right)^2, \quad 6 \frac{w^2}{h^2} \left| \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial y} \right|$$

по сравнению с единицей.

Отметим, что выражения (I4) и (I8) потенциальной энергии деформации, дополненные работой внешних сил, могут быть использованы при исследовании изгиба и устойчивости пологих оболочек энергетическим методом по уточненной нелинейной теории.

### Л и т е р а т у р а

1. З а й н а ш е в А. М. Основные соотношения и уравнения уточненной нелинейной теории тонких пластин и оболочек. - В сб.: Исследование, расчет и испытание металлических конструкций. Л., Изд-во ЛМСИ, 1982.

2. Н о в о ж и л о в В. В. Теория тонких оболочек. Л., Судпромгиз, 1962.