

УДК 539.3.

## РАЗЛИЧНЫЕ ФОРМЫ ЗАПИСИ УРАВНЕНИЙ ДВИЖЕНИЯ И ГРАНИЧНЫХ УСЛОВИЙ НОВОЙ ТЕОРИИ ОБОЛОЧЕК

М.У. Никабадзе (Москва)

### Abstract

*Some various forms of writing of the motion's equations and boundary conditions of the new shells' theory are presented in this work.*

Уравнения движения новой теории оболочек (НТО) для любой среды, как известно [1], имеют вид

$$\overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{M} \bar{k} + \overset{\circ}{T} \bar{3k} + \overset{(-)}{X} \bar{k} = \overset{(-)}{W} \bar{k}, \quad (1)$$

$$\overset{(+)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(+)}{M} \bar{k} - \overset{\circ}{T} \bar{3k} + \overset{(+)}{X} \bar{k} = \overset{(+)}{W} \bar{k}.$$

Здесь  $\overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} = \overset{(-)}{\sigma}_{\bar{I}}^{\bar{g}}$  - оператор ковариантной производной [2].

Легко усмотреть, что компоненты тензоров внутренних усилий [1] представляются следующим образом:

$$\begin{aligned} \overset{(-)}{M} \bar{k} &= \int_0^1 \eta \bar{g}^I \bar{g}_J \bar{P} \bar{J} \bar{k} (1-x^3) dx^3 = \\ &= \overset{\circ}{h} \int_0^1 \left[ (1-x^3) \bar{g}^{\bar{I}} + x^3 \left( \bar{g}^{\bar{I}} \bar{g}_M^{\bar{M}} - \bar{g}_J^{\bar{I}} \right) \right] \bar{P} \bar{J} \bar{k} (1-x^3) dx^3, \end{aligned} \quad (2)$$

$$\overset{(+)}{M} \bar{k} = \int_0^1 \eta \bar{g}^I \bar{g}_J \bar{P} \bar{J} \bar{k} x^3 dx^3 = \overset{\circ}{h} \int_0^1 \left[ (1-x^3) \bar{g}^{\bar{I}} + x^3 \left( \bar{g}^{\bar{I}} \bar{g}_M^{\bar{M}} - \bar{g}_J^{\bar{I}} \right) \right] \bar{P} \bar{J} \bar{k} x^3 dx^3,$$

$$\overset{\circ}{T} \bar{3k} = \int_0^1 \eta \bar{g}^3 \bar{g}_N \bar{P} \bar{n} \bar{k} = \overset{\circ}{Q} \bar{3k} - \overset{\circ}{g}_M^{\bar{3}} \overset{(+)}{M} \bar{M} \bar{k}; \quad \overset{\circ}{Q} \bar{3k} = \int_0^1 \eta \bar{P} \bar{3k} dx^3 = \overset{\circ}{h} \int_0^1 \bar{g} \bar{P} \bar{3k} dx^3,$$

где

$$\eta = \sqrt{\bar{g}^{\bar{I}} \bar{g}_I \bar{g}^{\bar{3}} \bar{g}_3} = \overset{\circ}{h} \bar{g}, \quad \bar{g} = \sqrt{\bar{g}^{\bar{I}} \bar{g}_I} = \frac{1}{2} \epsilon^{IJ} \epsilon_{KL} \bar{g}_I^{\bar{K}} \bar{g}_J^{\bar{L}} = (1-x^3)^2 + x^3 (1-x^3) \bar{g}_I^{\bar{I}} + (x^3)^2 \bar{g}^{\bar{3}} \bar{g}_3,$$

$$\bar{g}_M^{\bar{3}} = \partial_M \ln \overset{\circ}{h}, \quad \bar{g}^{\bar{3}} = \frac{1}{2} \epsilon^{IJ} \epsilon_{KL} \bar{g}_I^{\bar{K}} \bar{g}_J^{\bar{L}},$$

$$\bar{g}_J^{\bar{I}} = \bar{g} \epsilon^{IM} \epsilon_{JP} \bar{g}_M^{\bar{P}} = \bar{g}^{-1} \left[ (1-x^3) \bar{g}^{\bar{I}} + x^3 \left( \bar{g}^{\bar{I}} \bar{g}_M^{\bar{M}} - \bar{g}_J^{\bar{I}} \right) \right],$$

$$\bar{g}_N^{\bar{3}} = -\bar{g}_M^{\bar{3}} \bar{g}_N^{\bar{M}} = -x^3 \bar{g}_M^{\bar{3}} \bar{g}_N^{\bar{M}} = -x^3 \bar{g}_M^{\bar{3}} \bar{g}^{-1} \left[ (1-x^3) \bar{g}_N^{\bar{M}} + x^3 \left( \bar{g}_N^{\bar{M}} \bar{g}_Q^{\bar{Q}} - \bar{g}_N^{\bar{M}} \right) \right].$$

Заметим, что  $\overset{(-)}{X} \bar{k}$  и  $\overset{(+)}{X} \bar{k}$  представляют собой компоненты внешних сил,  $\overset{(-)}{W} \bar{k}$  и  $\overset{(+)}{W} \bar{k}$  -

компоненты инерционных сил, а  $\overset{\circ}{P}^{\bar{n}\bar{k}} - \overset{\circ}{\sigma}_{\bar{g}}$  -компоненты тензора напряжений Пиола.

Соответствующие уравнениям (1) граничные условия, например, имеют следующий вид [1]:

$$\overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} \overset{\circ}{v}_{\bar{i}} = \overset{\circ}{S}^{\bar{k}} \text{ на } \gamma_1^{(-)}; \mathbf{u} = \mathbf{u}_0 \text{ на } \gamma_1^{(-)}, \quad (3)$$

$$\overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} \overset{\circ}{v}_{\bar{i}} = \overset{\circ}{S}^{\bar{k}} \text{ на } \gamma_1^{(+)}; \mathbf{u} = \mathbf{u}_0 \text{ на } \gamma_1^{(+)},$$

где  $\gamma^{(-)} = \gamma_1^{(-)} \cup \gamma_2^{(-)}$  и  $\gamma^{(+)} = \gamma_1^{(+)} \cup \gamma_2^{(+)}$  – граничные контуры внутренней  $\overset{\circ}{\sigma}_o$  и внешней  $\overset{\circ}{\sigma}_1$  базовых поверхностей соответственно.<sup>1</sup>

Следует заметить, что уравнения (1) и соответствующие граничные условия можно записать и в более краткой форме. В самом деле, умножая первое соотношение (1) на  $(1-x^3)$ , а второе на  $x^3$ , и потом, складывая полученные таким образом соотношения, будем иметь

$$\overset{\circ}{\nabla}_{\bar{i}} \overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} + (1-2x^3) \overset{\circ}{T}^{\bar{3}\bar{k}} + \overset{\circ}{X}^{\bar{k}} = \overset{\circ}{W}^{\bar{k}}, \quad \forall x^3 \in [0,1], \quad (4)$$

где введены следующие обозначения

$$\overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} \equiv (1-x^3) \overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} + x^3 \overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}}, \quad \overset{\circ}{X}^{\bar{k}} \equiv (1-x^3) \overset{\circ}{X}^{\bar{k}} + x^3 \overset{\circ}{X}^{\bar{k}}, \quad (5)$$

$$\overset{\circ}{W}^{\bar{k}} \equiv (1-x^3) \overset{\circ}{W}^{\bar{k}} + x^3 \overset{\circ}{W}^{\bar{k}}.$$

Проводя совершенно аналогичную процедуру, из (3) с учётом (5) получаем

$$\overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} \overset{\circ}{v}_{\bar{i}} = \overset{\circ}{S}^{\bar{k}} \text{ на } \gamma_1^o; \mathbf{u} = \mathbf{u}_0 \text{ на } \gamma_2^o, \quad \forall x^3 \in [0,1],$$

где

$$\overset{\circ}{S}^{\bar{k}} = (1-x^3) \overset{\circ}{S}^{\bar{k}} + x^3 \overset{\circ}{S}^{\bar{k}}, \quad \mathbf{u} = (1-x^3) \mathbf{u} + x^3 \mathbf{u}, \quad \mathbf{u}_0 = (1-x^3) \mathbf{u}_0 + x^3 \mathbf{u}_0,$$

$$\gamma_1^o = (1-x^3) \gamma_1^{(-)} + x^3 \gamma_1^{(+)}, \quad \gamma_2^o = (1-x^3) \gamma_2^{(-)} + x^3 \gamma_2^{(+)}. \quad (6)$$

Заметим ещё, что при жёстком защемлении краёв будем иметь

$$\mathbf{u} = 0 \text{ на } \gamma^o, \quad \forall x^3 \in [0,1],$$

а при свободных краях

$$\overset{\circ}{M}^{\bar{i}\bar{k}} \overset{\circ}{v}_{\bar{i}} = 0 \text{ на } \gamma^o, \quad \forall x^3 \in [0,1],$$

где

$$\gamma^o = (1-x^3) \gamma^{(-)} + x^3 \gamma^{(+)}. \quad (7)$$

Представляя уравнения (1) в более развёрнутом виде, будем иметь

<sup>1</sup> Применяются обычные правила тензорного исчисления [3,4,5]. В основном, остаются в силе обозначения и соглашения, принятые в ранее опубликованных работах. В частности, употребляемые прописные и строчные латинские индексы принимают значения 1,2 и 1,2,3 соответственно.

$$\begin{aligned} \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{J} + \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} + \overset{(-)}{T}^{\bar{3} \bar{J}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{J}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{J}}, \\ \overset{(+)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(+)}{o} \bar{I} \bar{J} + \left( \overset{(+)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} - \overset{(+)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} \right) \overset{(+)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} - \overset{(+)}{T}^{\bar{3} \bar{J}} + \overset{(+)}{X}^{\bar{J}} &= \overset{(+)}{W}^{\bar{J}}, \\ \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{3} - \overset{(-)}{h}^{-2} \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{K}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{K}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{K}} + \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{3}} \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} + \overset{(-)}{T}^{\bar{3} \bar{3}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{3}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{3}}, \\ \overset{(+)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(+)}{o} \bar{I} \bar{3} - \overset{(+)}{h}^{-2} \left( \overset{(+)}{g}_{\bar{I} \bar{K}}^{\bar{J}} - \overset{(+)}{g}_{\bar{I} \bar{K}}^{\bar{J}} \right) \overset{(+)}{M}^{\bar{I} \bar{K}} + \overset{(+)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{3}} \overset{(+)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} - \overset{(+)}{T}^{\bar{3} \bar{3}} + \overset{(+)}{X}^{\bar{3}} &= \overset{(+)}{W}^{\bar{3}}, \end{aligned}$$

где  $\overset{(+)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} - \overset{(-)}{\sigma}_o$  - оператор ковариантной производной.

Аналогично из (4) получаем

$$\begin{aligned} \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{J} + \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} + (1 - 2 x^3) \overset{(-)}{T}^{\bar{3} \bar{J}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{J}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{J}}, \\ \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{3} - \overset{(-)}{h}^{-2} \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{J}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{J}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{J}} + \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{3}} \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} + (1 - 2 x^3) \overset{(-)}{T}^{\bar{3} \bar{3}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{3}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{3}}. \end{aligned} \tag{6}$$

Следует отметить, что в случае оболочек постоянной толщины  $\overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{3}} = \partial \ln \overset{(-)}{h} = 0$  и, например, из (6) получаем

$$\begin{aligned} \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{J} + \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{3}} + (1 - 2 x^3) \overset{(-)}{Q}^{\bar{3} \bar{J}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{J}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{J}}, \\ \overset{(-)}{\nabla}_{\bar{I}} \overset{(-)}{o} \bar{I} \bar{3} - \overset{(-)}{h}^{-2} \left( \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{J}}^{\bar{J}} - \overset{(-)}{g}_{\bar{I} \bar{J}}^{\bar{J}} \right) \overset{(-)}{M}^{\bar{I} \bar{J}} + (1 - 2 x^3) \overset{(-)}{Q}^{\bar{3} \bar{3}} + \overset{(-)}{X}^{\bar{3}} &= \overset{(-)}{W}^{\bar{3}}. \end{aligned}$$

### Библиографический список

1. Никабадзе М.У. Новая кинематическая гипотеза и новые уравнения движения и равновесия теории оболочек и плоских криволинейных стержней //Вестник Моск. ун-та. Сер. Матем. Механ. - 1991. - №6. С. - 54-61.
2. Никабадзе М.У. Параметризация оболочек на основе двух базовых поверхностей. Деп. в ВИНТИ АН СССР от 12.07.1988. №5588-В88. - 30 с.
3. Векуа И.Н. Основы тензорного анализа и теории ковариантов.-М.: Наука, 1978.- 96с.
4. Лурье А.И. Нелинейная теория упругости. - М.: Наука, 1980. 521 с.
5. Победря Б.Е. Лекции по тензорному анализу. - М.: Изд-во МГУ, 1986. 264 с.

Получено 28.04.99.