

УПРУГИЙ СПИН ДЛЯ УПРУГОПЛАСТИЧЕСКОЙ СРЕДЫ

О.Л. Швед

Объединенный институт проблем информатики НАН Беларуси, Сурганова 6, 220012 Минск, Беларусь
`swed@newman.bas-net.by`

В геометрически нелинейных моделях среды, испытывающей пластические деформации, обычно упругая деформация вводится упрощенно и упругий поворот игнорируется. Это приводит, например, к существенному расхождению в определении разгрузочной конфигурации

при простом сдвиге с альтернативной моделью среды, в которой строго соблюдаются требования нелинейной упругости. Предполагается справедливой декомпозиция Крёнера—Ли транспонированного градиента общей деформации $\overset{0}{\nabla} \mathbf{R}^T = \mathbf{F}_e \cdot \mathbf{F}_p$ на упругую $\mathbf{F}_e$ и пластическую $\mathbf{F}_p$ составляющие. Согласно полярному разложению выполняется $\mathbf{F}_e = \mathbf{V} \cdot \mathbf{O}^T = \mathbf{O}^T \cdot \mathbf{U}$. Элемент среды может находиться либо в упругом (тогда выполняются соотношения нелинейной упругости), либо в пластическом, несжимаемом состояниях.

Определение 1. Упругим спином называется кососимметричный тензор угловой скорости $\mathbf{\Omega} = \dot{\mathbf{O}}^T \cdot \mathbf{O} = -\mathbf{O}^T \cdot \dot{\mathbf{O}}$ собственно ортогонального тензора $\mathbf{O}$ (упругого поворота), сопровождающего упругую деформацию (точка сверху означает материальную производную).

Теорема 1. Пусть $\mathbf{W}$ — тензор вихря, $\mathbf{D}$ — тензор деформации вектора скорости, L_i — i -тый инвариант мер $\mathbf{U}$ и $\mathbf{V}$ ($\mathbf{F} = \mathbf{V}^2$). В упругом состоянии тензор $\mathbf{\Omega}$ определяется соотношением

$$\mathbf{\Omega} = \mathbf{W} - (L_1 L_2 - L_3)^{-1} (\mathbf{F} \cdot \mathbf{D} \cdot \mathbf{V} - \mathbf{V} \cdot \mathbf{D} \cdot \mathbf{F} + L_1 L_3 (\mathbf{D} \cdot \mathbf{V}^{-1} - \mathbf{V}^{-1} \cdot \mathbf{D})). \quad (1)$$

Обозначим $\mathbf{T}$ — тензор напряжений Коши, $\text{dev} \mathbf{T}$ — его девиатор, $\mathbf{e}_1, \mathbf{e}_2, \mathbf{e}_3$ — ортонормированные собственные векторы $\mathbf{T}$, скаляр φ — потенциал напряжений (тензор Пиола $\mathbf{P} = \frac{\partial \varphi}{\partial \mathbf{F}_e} = 2 \frac{\partial \varphi}{\partial \mathbf{G}} \cdot \mathbf{F}_e^T$, $\mathbf{G} = \mathbf{U}^2$), который образован добавлением к изотропному потенциалу Мурнагана анизотропных структур первой и второй степени. Определяющее уравнение для тензора $\mathbf{T} = L_3^{-1} \mathbf{F}_e \cdot \mathbf{P}$ получается в виде $\mathbf{T} = 2 L_3^{-1} \mathbf{F}_e \cdot \frac{\partial \varphi}{\partial \mathbf{G}} \cdot \mathbf{F}_e^T$.

Теорема 2. Пусть справедливы два условия: величина спина $\mathbf{\Omega}$ в пластическом состоянии максимально близка к его величине в упругом состоянии и существует $\varphi = \varphi(\mathbf{D})$ — потенциал девиатора $(\mathbf{W} - \mathbf{\Omega}) \cdot \mathbf{T} - \mathbf{T} \cdot (\mathbf{W} - \mathbf{\Omega}) = \frac{\partial \varphi}{\partial \mathbf{D}}$. Тогда, если выполняется второе условие, когда $\mathbf{\Omega}$ вычисляется по (1), то его значение не изменяется, в противном случае тензор $\mathbf{\Omega}$ в пластическом состоянии определяется соотношениями

$$\mathbf{\Omega} = \mathbf{W} + (L_1 L_2 - L_3)^{-1} (a d_4 (\mathbf{e}_1 \mathbf{e}_2 - \mathbf{e}_2 \mathbf{e}_1) + b d_5 (\mathbf{e}_1 \mathbf{e}_3 - \mathbf{e}_3 \mathbf{e}_1) + c d_6 (\mathbf{e}_2 \mathbf{e}_3 - \mathbf{e}_3 \mathbf{e}_2)),$$

$$a = V_4^2 (V_1 - V_2) + V_5^2 (V_1 + V_3) - V_6^2 (V_2 + V_3) - (V_1 - V_2)(V_1 + V_3)(V_2 + V_3),$$

$$b = V_4^2 (V_1 + V_2) + V_5^2 (V_1 - V_3) - V_6^2 (V_2 + V_3) - (V_1 + V_2)(V_1 - V_3)(V_2 + V_3),$$

$$c = -V_4^2 (V_1 + V_2) + V_5^2 (V_1 + V_3) + V_6^2 (V_3 - V_2) - (V_1 + V_2)(V_1 + V_3)(V_3 - V_2),$$

$$d_4 = \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{D} \cdot \mathbf{e}_2, \quad d_5 = \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{D} \cdot \mathbf{e}_3, \quad d_6 = \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{D} \cdot \mathbf{e}_3,$$

$$V_4 = \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{V} \cdot \mathbf{e}_2, \quad V_5 = \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{V} \cdot \mathbf{e}_3, \quad V_6 = \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{V} \cdot \mathbf{e}_3, \quad \mathbf{e}_i \cdot \mathbf{V} \cdot \mathbf{e}_i = V_i, \quad (i = 1, 2, 3). \quad (2)$$

Следствие 1. Теоремы 1, 2 дают возможность вычислять упругий поворот: $\dot{\mathbf{O}} = -\mathbf{O} \cdot \mathbf{\Omega}$. Выражения (1), (2) для тензора $\mathbf{\Omega}$ совпадают, если тензоры $\mathbf{T}$ и $\mathbf{V}$ соосны.

Литература

1. Лурье А.И. Нелинейная теория упругости. М.: Наука, 1980.
2. Швед О.Л. Двойственное описание упругопластического процесса // Вестник БГУ. Сер. 1. 2007. № 2. С. 88–93.