

КИНЕМАТИЧЕСКИ ВОЗМОЖНЫЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ О РАСТЯЖЕНИИ ПЛОСКОГО ОБРАЗЦА С ИСПОЛЬЗОВАНИЕМ ДЕФОРМАЦИОННО-ЭНЕРГЕТИЧЕСКОГО УСЛОВИЯ ПЛАСТИЧНОСТИ.

Рассмотрим растяжение полосы с непрерывным полем скоростей перемещений. Также предположим, что захваты, обеспечивающие перемещение верхнего и нижнего концов образца не препятствуют движению материала вдоль ось их.

Граничные условия:

$$\text{при } y=1 \quad \sigma_{yy} = 2k, \text{ при } y=-1 \quad \sigma_{yy} = 2k, \sigma_{xx} = \sigma_{xy} = 0,$$

Данные граничные условия приводят к предположению, что весь образец находится в пластическом состоянии с однородным полем напряжений и прямолинейному полю линий скольжения, наклоненных к оси x под углом .

Поле скоростей при плоской деформации с учетом условия текучести, связанного с линиями уровня поверхности деформаций [1] ,

$(3(\sigma_1 - \sigma_2)^2 \sigma_2 - 2\sigma_2^3 + 3\sigma_2^2(\sigma_1 - \sigma_2) - 2(\sigma_1 - \sigma_2)^3)\sqrt{3} + ((\sigma_1 - \sigma_2)\sigma_2 - \sigma_2^2 - (\sigma_1 - \sigma_2)^2)h'H = 9h'^3(\sqrt{27} - H^3)$ определяется системой уравнений [2]:

$$2 \frac{\partial V_x}{\partial x} + 3 \frac{V_y}{\partial y} = 0 \quad (I), \quad \frac{\partial V_x}{\partial y} + \frac{\partial V_y}{\partial x} = 0 \quad (II), \quad (1)$$

Преобразуя (1) по законам $\frac{\partial}{\partial x}(I) - 3 \frac{\partial}{\partial y}(II)$ и $\frac{\partial}{\partial y}(I) - 2 \frac{\partial}{\partial x}(II)$, получаем волновые уравнения:

$$2 \frac{\partial^2 V_x}{\partial x^2} - 3 \frac{\partial^2 V_x}{\partial y^2} = 0, \quad 3 \frac{\partial^2 V_y}{\partial y^2} - 2 \frac{\partial^2 V_y}{\partial x^2} = 0. \quad (2)$$

Общее решение системы (2) имеет вид:

$$\begin{cases} V_x = \theta_1 \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y - \frac{1}{\sqrt{2}} x \right) + \theta_2 \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y + \frac{1}{\sqrt{2}} x \right), \\ V_y = \psi_1 \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y - \frac{1}{\sqrt{2}} x \right) + \psi_2 \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y + \frac{1}{\sqrt{2}} x \right) \end{cases} \quad (3)$$

где $\theta_1, \theta_2, \psi_1, \psi_2$ произвольные дважды дифференцируемые функции.

Будем рассматривать симметричное пластическое течение с двумя осями симметрии x и y . Граничные условия для скоростей перемещений:

$$\text{при } x=0 \quad V_x = 0, \text{ при } y=0 \quad V_y = 0, \text{ при } x=a \quad V_x = const, \text{ при } y=1 \quad V_y = V. \quad (4)$$

Общее решение системы уравнений (2) при данных граничных условиях имеет вид:

$$\begin{cases} V_x(x, y) = A \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y - \frac{1}{\sqrt{2}} x \right) - A \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y + \frac{1}{\sqrt{2}} x \right), \\ V_y(x, y) = A \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y - \frac{1}{\sqrt{2}} x \right) + A \left(\frac{1}{\sqrt{3}} y + \frac{1}{\sqrt{2}} x \right), \end{cases} \quad (9)$$

где $A(t)$ - нечетная дифференцируемая функция, удовлетворяющая граничным условиям.

Найдем связь между относительным удлинением образца и главными инвариантами тензора E :

$$e = 0,$$

$$g = k^2 \left(8 \left(1 + \frac{(\sqrt{3} - \sqrt{2}) \ln|1 + \varepsilon|}{2\sqrt{6}k} \right)^2 - 1 \right), \quad (19)$$

$$f = \sqrt{3}k^3 \left(1 + \frac{(\sqrt{3} - \sqrt{2}) \ln|1 + \varepsilon|}{2\sqrt{6}k} \right) \cdot \left(4 \left(1 + \frac{(\sqrt{3} - \sqrt{2}) \ln|1 + \varepsilon|}{2\sqrt{6}k} \right)^2 - 1 \right).$$

Изменение ширины полосы a с течением времени определяется выражением:

$$a(t) = \frac{a_0 l_0^{\sqrt{3/2}}}{(l_0 + Vt)^{\sqrt{3/2}}}.$$

где l_0 начальная длина плоского образца.

Усилие, необходимое для растяжения полосы:

$$P = 2a\sigma_{22} = 4k \frac{a_0 l_0^{\sqrt{3/2}}}{(l_0 + Vt)^{\sqrt{3/2}}} = \frac{4ka_0}{(1 + \bar{\varepsilon})^{\sqrt{3/2}}}, \quad \frac{P}{4a_0 k} = \frac{1}{(1 + \bar{\varepsilon})^{\sqrt{3/2}}}. \quad (21)$$

Изменение толщины пластины с течением времени $f(t) = \frac{f_0 \sqrt{l_0}^{3/2}}{\sqrt{(l_0 + Vt)}^{3/2}}.$

Была рассмотрена задача по растяжению полосы при новом условии пластичности, связанном с линиями уровня поверхности деформаций и получено решение.

При условии текучести Мизеса решение подобной задачи имеет вид:

$$\frac{P}{4ka_0} = \frac{1}{(1 + \bar{\varepsilon})^2},$$

На рис. 1 представлены зависимости усилий при различных условиях текучести от

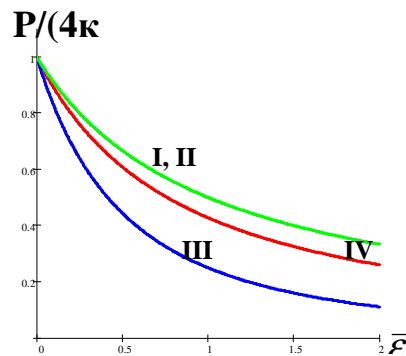


Рис.1

деформаций $\bar{\varepsilon}$. Под цифрой (1) на графике изображена зависимость для условия текучести Мизеса, под цифрой (2) зависимость для нового условия. Коэффициенты описывающие изменение геометрии пластин задаются формулами:

$$\frac{a(t)}{f(t)} = \frac{a_0}{f_0} \frac{1}{1+t/l_0} \quad \text{для условия пластичности Мизеса,}$$

$$\frac{a(t)}{f(t)} = \frac{a_0}{f_0} \frac{1}{(\sqrt{1+t/l_0})^{\sqrt{3/2}+1}} \quad \text{для нового условия пластичности.}$$

При условии пластичности Треска изменяется лишь один линейный размер: либо a , либо f . Данные коэффициенты позволяют экспериментально определить выбор условия текучести для конкретного конструкционного материала.

Список литературы

1. А.И. Хромов, А.Л. Григорьева, Е.П.Кочеров Деформационно-энергетический критерий растяжения жесткопластических тел. Доклады Российской Академии Наук, 2007, том 413, №4, с. 1-5
2. А.Л. Григорьева Поверхность нагружения, связанная с линиями уровня поверхности деформационных состояний несжимаемого жесткопластического тела. Вестник ЧГПУ им. Яковлева серия: механика предельного состояния №1 . Периодическое издание, журнал, г.Чебоксары: ЧПУ, 2007. 33-36с.