

УДК 539.376

© 2000 г. С.Е. АЛЕКСАНДРОВ, В.Л. ДАНИЛОВ, Н.Н. ЧИКАНОВА

**О ЗОНЕ ТОРМОЖЕНИЯ ПРИ МОДЕЛИРОВАНИИ  
ОСЕСИММЕТРИЧНЫХ ПРОЦЕССОВ ОБРАБОТКИ МЕТАЛЛОВ  
ДАВЛЕНИЕМ В УСЛОВИЯХ ПОЛЗУЧЕСТИ**

При моделировании технологических процессов обработки металлов давлением при высоких температурах обычно используется одна из теорий ползучести [1]. Важным условием, влияющим как на технологический процесс, так и на его моделирование, является условие внешнего трения. При моделировании технологических процессов в условиях пластичности обычно используются законы трения Кулона и Прандтля [2–4]. Причем, применение закона трения Кулона ограничено, что связано с существованием поверхности текучести [5–7], а применение закона трения Прандтля в случае идеальнопластического материала приводит к сингулярным полям скоростей вблизи поверхности трения, а также вблизи поверхности разрыва скорости (условия на таких поверхностях одинаковы с математической точки зрения) [6–10]. При решении задач в рамках теории ползучести также используются закон трения Кулона и предложенная в [11] модификация закона трения Прандтля. Зона, в которой действует этот закон, называется зоной торможения [1]. В связи с отмеченными особенностями поведения поля скоростей вблизи поверхности трения Прандтля в пластических задачах, интересно выяснить к каким последствиям приводит применение закона трения [11] в случае ползучести.

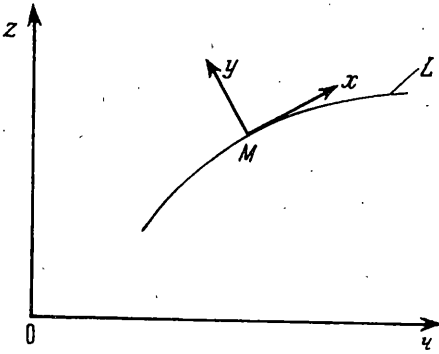
В публикуемой работе рассматривается осесимметричное течение без вращения. Показано, что при применении рассматриваемого закона трения отсутствует относительное скольжение материала по поверхности инструмента, т.е. зона торможения является и зоной прилипания. Таким образом, краевое условие в напряжениях – условие трения – может быть заменено кинематическим краевым условием. В этом проявляется существенное различие с пластической моделью материала, в рамках которой при применении закона трения Прандтля имеет место проскальзывание. С другой стороны, найденное поведение поля скорости вблизи поверхности трения может привести к появлению пограничного слоя, теория которого разработана в гидродинамике, например, [12]. Это позволит развить перспективный метод расчета технологических процессов в рамках теории ползучести. Кроме того, условие в скоростях имеет преимущества при применении численных методов и экстремальных принципов.

При использовании теории течения связь между напряжениями и скоростями деформаций определяется уравнениями [1]:

$$\xi_{ij} = (3/2)\xi_e(\sigma_{ij} - \delta_{ij}\sigma_0) / \sigma_e, \quad \xi_e = (2\xi_{ij}\xi_{ij} / 3)^{1/2}, \quad \sigma_0 = \sigma_{ii} / 3 \quad (1)$$

$$\xi_e = \psi(\sigma_e, t), \quad \sigma_e = [(3/2)(\sigma_{ij} - \delta_{ij}\sigma_0)(\sigma_{ij} - \delta_{ij}\sigma_0)]^{1/2} \quad (2)$$

Здесь  $\xi_{ij}$  – компоненты тензора скоростей деформаций ползучести,  $\xi_e$  – интенсивность скоростей деформаций ползучести,  $\sigma_{ij}$  – компоненты тензора напряжений,  $\sigma_0$  – среднее нормальное напряжение,  $\sigma_e$  – интенсивность напряжений,  $\delta_{ij}$  – символ Кронекера,  $\psi$  – функция своих аргументов, определяемая из экспериментальных данных,  $t$  – время.



Фиг. 1

Закон трения, предложенный в [11], имеет вид

$$\tau_f = \tau_m \quad (3)$$

Здесь  $\tau_f$  – удельные силы трения,  $\tau_m$  – максимально возможное касательное напряжение при данных условиях. В пластических материалах ограничения на величину  $\tau_m$  следуют из условия текучести. В рассматриваемом случае условие текучести не существует, поэтому ограничения на  $\tau_m$  могут быть получены из общей теории напряжений. Максимальное главное касательное

напряжение  $\tau_{\max}$  подчиняется неравенствам  $\sigma_e / \sqrt{3} \geq \tau_{\max} \geq \sigma_e / 2$ .

Таким образом, исходя из физического смысла рассматриваемого закона трения, что касательное напряжение на поверхности трения принимает максимально возможное значение, необходимо положить  $\tau_m = \sigma_e / \sqrt{3}$ . Тогда закон трения (3) преобразуется к виду

$$\tau_f = \sigma_e / \sqrt{3} \quad (4)$$

Пусть линия  $L$  является пересечением поверхности инструмента, который без потери общности может считаться неподвижным, с меридиональной плоскостью (фиг.). Поскольку рассматриваются осесимметричные течения без вращения, то максимальное касательное напряжение действует в этой плоскости. Выберем произвольную точку  $M$  на линии  $L$  и введем локальную систему координат  $xu$  с началом в этой точке. В этой системе координат интенсивность напряжений может быть записана в виде

$$\sigma_e = [(\sigma_{xx} - \sigma_{yy})^2 + (\sigma_{yy} - \sigma_{\theta\theta})^2 + (\sigma_{xx} - \sigma_{\theta\theta})^2 + 6(\sigma_{xy}^2 + \sigma_{y\theta}^2 + \sigma_{x\theta}^2)]^{1/2} / \sqrt{2} \quad (5)$$

где  $\theta$  – полярный угол цилиндрической системы координат. В случае осесимметричных течений без вращения  $\sigma_{y\theta} = \sigma_{x\theta} = 0$ . Из закона трения (4) следует, что  $|\sigma_{xy}| = \sigma_e / \sqrt{3}$  в точке  $M$ . Тогда из (5) получим

$$\sigma_{xx} = \sigma_{yy} = \sigma_{\theta\theta} = \sigma_0 \quad (6)$$

Уравнения закона течения (1) в локальной системе координат имеют вид

$$\begin{aligned} \xi_{xx} &= (3/2)(\sigma_{xx} - \sigma_0)\xi_e / \sigma_e, & \xi_{yy} &= (3/2)(\sigma_{yy} - \sigma_0)\xi_e / \sigma_e \\ \xi_{\theta\theta} &= (3/2)(\sigma_{\theta\theta} - \sigma_0)\xi_e / \sigma_e, & \xi_{xy} &= (3/2)\sigma_{xy}\xi_e / \sigma_e \end{aligned} \quad (7)$$

Тогда, поскольку функция  $\psi$  в (2) ограниченная и в точке  $M$  выполняются равенства (6), из закона течения (7) следует, что

$$\xi_{xx} = \xi_{yy} = \xi_{\theta\theta} = 0 \quad (8)$$

В случае осесимметричного течения без вращения скорость деформации  $\xi_{\theta\theta} = v_r / r$  ( $v_r$  – радиальная скорость,  $r$  – полярный радиус). Тогда из (8) следует, что в точке  $M$ :

$$v_r = 0 \quad (9)$$

С другой стороны, на линии  $L$  должно выполняться условие непроникания, которое может быть записано в виде

$$v_y = 0 \quad (10)$$

Из (9) и (10) следует, что за исключением случая, когда ось  $r$  совпадает с осью  $y$ , скорость материальной частицы на поверхности инструмента будет равна нулю. Таким образом, отсутствует относительное скольжение материала по инструменту, то есть имеет место прилипание.

Отметим, что отдельные решения, в которых точно удовлетворяются все уравнения, также показывают, что при использовании закона трения (4) отсутствует скольжение материала по инструменту [1, 13]. Следовательно, для решения задач технологической ползучести вместо закона трения (4) может использоваться кинематическое граничное условие прилипания.

Существенное различие в поведении поля скоростей при применении моделей пластичности и ползучести связано с тем, что коэффициент при девиаторе напряжений в пластическом законе течения может стремиться к бесконечности. Поэтому, несмотря на то, что равенства (6) также имеют силу, нормальные скорости деформаций в локальной системе координат  $xu$  не обязательно должны быть равны нулю. Более того, некоторые компоненты тензора скоростей деформаций могут неограниченно возрастать.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Малинин Н.Н.* Ползучесть в обработке металлов. М.: Машиностроение, 1986. 216 с.
2. *Хилл Р.* Математическая теория пластичности. М.: Гостехиздат, 1956. 407 с.
3. *Avitzur B.* Metal forming: The application of limit analysis. New York, Basel: Marcel Dekker, 1980. 208 p.
4. *Hosford W.F., Caddel R.M.* Metal forming: Mechanics and metallurgy. New York: Prentice-Hall, 1983. 330 p.
5. *Ерхов М.И., Пелевин А.В.* О несущей способности идеально-пластического полупространства при действии круглого шероховатого штампа / Исследования по строительной механике. М.: 1985. С. 51–61.
6. *Александров С.Е., Друянов Б.А.* Об условиях трения пластических тел // Изв. РАН. МТТ. 1992. № 4. С. 116–122.
7. *Друянов В., Alexandrov S.* Laws of external friction of plastic bodies // Intern. J. Plasticity. 1992. V. 8. № 7. P. 819–826.
8. *Соколовский В.В.* Об уравнениях пластического течения в пограничном слое // ПММ. 1956. Т. 20. Вып. 3. С. 328–334.
9. *Александров С.Е.* О разрывных полях скоростей при произвольной деформации идеального жесткопластического тела // Докл. РАН. 1992. Т. 324. № 4. С. 769–771.
10. *Александров С.Е.* Поле скорости вблизи поверхности их разрыва при произвольном течении идеального жесткопластического материала // Изв. РАН. МТТ. 1995. № 5. С. 116–122.
11. *Малинин Н.Н.* Приближенные решения некоторых технологических задач // Изв. ВУЗов. Машиностроение. 1977. № 12. С. 119–122.
12. *Шлихтинг Г.* Теория пограничного слоя. М.: Наука, 1974.
13. *Durban D., Rand O.* Singular fields in plane-strain penetration // Trans. ASME. J. Appl. Mech. 1991. V. 58. № 4. P. 910–915.

Москва

Поступила в редакцию  
14.05.1997