

представляющей ее в Украине, создан научно – инновационный центр по разработке и исследованию адаптивных систем управления. Кроме этого на базе центра производится изучение процессов технологического программирования фрезерной и токарной 3, 4, 5-осевой обработки деталей на станках с современными системами ЧПУ, а также изучение наладки, настройки, диагностики систем ЧПУ с системами измерения.

УДК 539.374.001.8

Чигиринский В.В., Бень А.Н.

*(Запорожский национальный технический университет,
Запорожье, Украина)*

РАЗРАБОТКА МАТЕМАТИЧЕСКОЙ МОДЕЛИ ИНФОРМАЦИОННОЙ ЗАДАЧИ ТЕОРИИ ПЛАСТИЧНОСТИ С ИСПОЛЬЗОВАНИЕМ ВЛОЖЕННЫХ ГАРМОНИЧЕСКИХ ФУНКЦИЙ

Основное количество известных решений в механике деформированного тела не позволяют рассматривать комплексное решение, связанного с определением одновременно как напряженного, так и деформированного состояния металла. Рассматриваются решения только для определения напряженного или деформированного состояния и при этом поля напряжений и деформаций чаще всего не связаны друг с другом. Это не позволяет получать аналитическим путем математическую модель пластической среды. Возникают проблемы, которые не позволяют получить однозначную связь полей напряжений и деформаций.

В этом плане ценным является то, что предложенные решения расширяют возможность удовлетворения граничных и очевидных условий, как по напряжениям, так и по деформациям в очаге деформации.

Вложенные гармонические функции определяют более общее решение задачи теории пластичности в напряжениях и в деформациях. Решая замкнутую плоскую задачу теории пластичности, имеем два уравнения равновесия, условие пластичности, условие несжимаемости, условие неразрывности скоростей деформаций, уравнения связи и граничные условия в напряжениях или в деформациях.

Представляет интерес решение задачи с вложенными гармоническими функциями для скоростей деформаций. Для этого используются условия непрерывности скоростей деформаций и условия несжимаемости.

$$\frac{\partial^2 \xi_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi_y}{\partial x^2} = 2 \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} (\gamma'_{xy}) \quad (1)$$

$$\xi_x + \xi_y = 0$$

Используя подстановку вида

$$\gamma'_{xy} = C_\xi \cdot \exp \theta \cdot \sin B\Phi,$$

где θ – показатель экспоненциальной функции, определяющий поле скоростей деформаций, $B\Phi$ – аргумент тригонометрической функции, определяющий поле скоростей деформаций.

получаем
$$\frac{\partial^2 \xi_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi_y}{\partial x^2} = 2 \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} (\xi_x \cdot (gB\Phi)),$$

где
$$\xi_x = C_\xi \cdot \exp \theta \cdot \cos B\Phi.$$

Подставляя последние соотношения в уравнения непрерывности скоростей деформаций и деформаций (1) получаем

$$\begin{aligned} & \cos B\Phi \cdot \left[-(\theta_x + B\Phi_y)^2 + (\theta_y - B\Phi_x)^2 + \theta_{yy} - \theta_{xx} - 2 \cdot B\Phi_{xy} \right] + \\ & + \sin B\Phi \cdot \left[2 \cdot (B\Phi_y + \theta_x) \cdot \right. \\ & \left. \cdot (B\Phi_x - \theta_y) + B\Phi_{xx} - B\Phi_{yy} - 2 \cdot \theta_{xy} \right] = 0 \end{aligned} \quad (2)$$

Используя гармонические функции, появляется два условия Коши-Римана $\theta_{xx} + \theta_{yy} = 0$, $B\Phi_{xx} + B\Phi_{yy} = 0$, которые превращают обобщенное уравнение непрерывности скоростей деформаций в тождество.

Результат можно обобщить, рассматривая решения дифференциального уравнения (2) в более общем виде

$$\begin{aligned} \theta &= \left[C_1 \cdot \exp \theta' - C_2 \cdot \exp(-\theta') \right] \cdot \left[C_3 \cdot \cos B\Phi' - C_4 \cdot \sin B\Phi' \right] \\ B\Phi &= \left[C_1 \cdot \exp \theta' + C_2 \cdot \exp(-\theta') \right] \cdot \left[C_3 \cdot \cos B\Phi' + C_4 \cdot \sin B\Phi' \right] \end{aligned}$$

После подстановки производных функций $B\Phi$ и θ по x и y дифференциальное уравнение (2) принимает вид:

$$\begin{aligned}
& \cos B\Phi \cdot \left\{ -\left[L_1 \cdot R_2 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) + L_2 \cdot R_1 \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) \right]^2 + \left[L_1 \cdot R_2 \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) - \right. \right. \\
& - L_2 \cdot R_1 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) \left. \right]^2 + L_2 \cdot R_2 \cdot \left[(\theta'_y - B\Phi'_x)^2 - (\theta'_x + B\Phi'_y)^2 \right] - 2 \cdot L_1 \cdot R_1 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) \cdot \\
& \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) + L_1 \cdot R_2 \cdot (\theta'_{yy} - \theta'_{xx} - 2 \cdot B\Phi'_{xy}) + L_2 \cdot R_1 \cdot (B\Phi'_{xx} - B\Phi'_{yy} - 2 \cdot \theta'_{xy}) \left. \right\} + \\
& + \sin B\Phi \cdot \left\{ 2 \cdot \left[L_2 \cdot R_1 \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) + L_1 \cdot R_2 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) \right] \left[L_2 \cdot R_1 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) - \right. \right. \\
& - L_1 \cdot R_2 \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) \left. \right] + L_1 \cdot R_1 \cdot \left[(\theta'_x + B\Phi'_y)^2 - (\theta'_y - B\Phi'_x)^2 \right] - 2 \cdot L_2 \cdot R_2 \cdot (\theta'_x + B\Phi'_y) \cdot \\
& \cdot (\theta'_y - B\Phi'_x) + L_1 \cdot R_2 \cdot (B\Phi'_{xx} - B\Phi'_{yy} - 2 \cdot \theta'_{xy}) + \\
& \left. + L_2 \cdot R_1 \cdot (\theta'_{xx} - \theta'_{yy} + 2 \cdot B\Phi'_{xy}) \right\} = 0, \quad (3)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\text{где } L_1 &= C_1 \cdot \exp \theta' + C_2 \cdot \exp(-\theta') & L_2 &= C_1 \cdot \exp \theta' - C_2 \cdot \exp(-\theta') \\
R_1 &= C_3 \cdot \cos B\Phi' + C_4 \cdot \sin B\Phi' & R_2 &= C_3 \cdot \cos B\Phi' - C_4 \cdot \sin B\Phi'
\end{aligned}$$

Преобразованное обобщенное уравнение равновесия (3) удовлетворяется при условии:

$$\begin{aligned}
\theta'_x &= -B\Phi'_y & \theta'_y &= B\Phi'_x \\
\theta'_{xx} &= -B\Phi'_{xy} & \theta'_{yy} &= B\Phi'_{xy}
\end{aligned} \quad (4)$$

Соотношения (4) превращают операторы в круглых скобках в выражении (3) равными нулю, т.е. уравнение равновесия тождественно удовлетворено.

В случае использования вложенных гармонических функций расширяется диапазон применения аналитических решений при удовлетворении граничных и очевидных условий в очаге деформации.

Таким образом, получено частное решение плоской задачи теории пластичности в деформациях, которые находятся в соответствии с решениями в напряжениях за счет использования вложенных гармонических функций. Результат в этом случае является более приемлемым для удовлетворения граничных и очевидных условий очага деформации различных процессов ОМД. Аргументы экспоненциальной и тригонометрической функций θ и $A\Phi$ могут использовать построения вида $\exp \theta' \cdot \cos A\Phi'$ и $\exp \theta' \cdot \sin A\Phi'$.