

НАУЧНЫЕ ЗАМЕТКИ

А. Г. НАЗАРОВ

УПРОЩЕННОЕ ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ОСНОВНОЙ ТЕОРЕМЫ  
 РАСШИРЕННОГО ПОДОБИЯ ТВЕРДЫХ ДЕФОРМИРУЕМЫХ ТЕЛ

Здесь мы приводим другое доказательство основной теоремы подобия, рассмотренной в [1]. В соответствии с определением расширенного подобия твердых тел имеем следующие соотношения между напряжением  $\sigma$  и деформацией  $\varepsilon$  для тела  $A$  и, соответственно, между  $\sigma'$  и  $\varepsilon'$  для подобного тела  $A'$ :

$$\sigma = F(\varepsilon, x, y, z, t),$$

$$\frac{\sigma'}{\sigma} = F\left(\frac{\varepsilon'}{\varepsilon}, \frac{x'}{x}, \frac{y'}{y}, \frac{z'}{z}, \frac{t'}{t}\right).$$

Статическое состояние тела  $A$  можно характеризовать условиями равновесия, условиями совместности Сен-Венана, зависимостью между напряжением и деформацией и граничными условиями.

Для краткости будем выписывать по одному уравнению каждого типа:

$$\frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{xz}}{\partial z} + K_x = 0, \quad (1)$$

$$\frac{\partial^2 \varepsilon_x}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varepsilon_y}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 \gamma_{xy}}{\partial x \partial y}, \quad (2)$$

$$\frac{\partial^2 \varepsilon_x}{\partial y \partial z} = \frac{\partial}{\partial x} \left( -\frac{\partial \gamma_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \gamma_{xz}}{\partial y} + \frac{\partial \gamma_{xy}}{\partial z} \right), \quad (3)$$

$$\sigma = F(\varepsilon, x, y, z, t), \quad (4)$$

$$\sigma_x \cos(n, x) + \tau_{xy} \cos(n, y) + \tau_{xz} \cos(n, z) = F_{nx}; \quad (5)$$

Здесь

$\sigma_x, \tau_{xy}, \tau_{xz}$  — компоненты напряжения  $\sigma$ ;

$\varepsilon_x, \varepsilon_y, \gamma_{xy}, \gamma_{xz}$  — компоненты деформации  $\varepsilon$ ;

$K_x$  — компонент объемных сил  $\bar{K}$  вдоль оси  $x$ ;

$F_{nx}$  — компонент поверхностных сил  $\bar{F}_n$  вдоль оси  $x$ ;

$\cos(n, x), \cos(n, y), \cos(n, z)$  — косинусы углов между нормалью и поверхностью тела  $A$  и осями координат  $x, y, z$ .

Для тела  $A'$ , подобного телу  $A$ , соответственно имеют место следующие зависимости:

$$\frac{\partial \sigma_{x'}}{\partial x'} + \frac{\partial \tau_{x'y'}}{\partial y'} + \frac{\partial \tau_{x'z'}}{\partial z'} + K_{x'} = 0, \quad (1')$$

$$\frac{\partial^2 \varepsilon_{x'x'}}{\partial y'^2} + \frac{\partial^2 \varepsilon_{y'y'}}{\partial x'^2} = \frac{\partial^2 \gamma_{x'y'}}{\partial x' \partial y'}, \quad (2')$$

$$\frac{\partial^2 \varepsilon_{x'x'}}{\partial y' \partial z'} = \frac{\partial}{\partial x'} \left( -\frac{\partial \gamma_{y'z'}}{\partial x'} + \frac{\partial \gamma_{x'z'}}{\partial y'} + \frac{\partial \gamma_{x'y'}}{\partial z'} \right), \quad (3')$$

$$\frac{\sigma'}{\beta} = f \left( \frac{\varepsilon'}{\gamma}, \frac{x'}{a}, \frac{y'}{a}, \frac{z'}{a}, \frac{t'}{\eta} \right), \quad (4')$$

$$\tau_{x'x'} \cos(n', x) + \tau_{x'y'} \cos(n', y) + \tau_{x'z'} \cos(n', z) = F_{x'x'}. \quad (5')$$

Принятые здесь обозначения не требуют пояснения.

Попарное сопоставление уравнений (1) и (1'), (2) и (2') и т. д. приводит к следующим условиям инвариантности:

$$\sigma' = \beta \sigma, \quad \kappa' = \frac{\beta}{\alpha} \kappa, \quad \varepsilon' = \gamma \varepsilon, \quad F' = \beta F, \quad t' = \gamma t \quad (6)$$

поскольку по условию геометрического подобия

$$x' = \alpha x, \quad y' = \alpha y, \quad z' = \alpha z, \quad \cos(n', x') = \cos(n, x),$$

$$\cos(n', y') = \cos(n, y), \quad \cos(n', z') = \cos(n, z).$$

Итак, можно сформулировать следующую основную теорему о подобии механических состояний подобных тел  $A$  и  $A'$ :

Подобные тела  $A$  и  $A'$ , при условии малых деформаций, находятся в подобном состоянии в сходственные моменты времени  $t$  и  $t' = \gamma t$ , причем напряжения равны соответственно  $\sigma$  и  $\sigma' = \beta \sigma$ , деформации равны  $\varepsilon$  и  $\varepsilon' = \gamma \varepsilon$  при условии, что в моменты времени  $t$  и  $t' = \gamma t$  напряженности поверхностных сил в сходственных точках равны  $\bar{F}$  и  $\bar{F}' = \beta \bar{F}$  и интенсивности объемных сил в сходственных точках равны  $\bar{K}$  и  $\bar{K}' = \frac{\beta}{\alpha} \bar{K}$ .

Как следует из приведенного, здесь не дается доказательство взаимной однозначности состояний тел  $A$  и  $A'$ , которое нами было получено в [1] из других соображений.

Институт стройматериалов и сооружений  
Министерства строительства Армянской ССР

#### ЛИТЕРАТУРА

Назаров А. Г. Известия АН Армянской ССР (серия технических наук), т. X, 5, 1957.