

ПЛОСКАЯ ДЕФОРМАЦИЯ ПЛАСТИЧЕСКИ-НЕОДНОРОДНЫХ
 УПРОЧНЯЮЩИХСЯ ТЕЛ ПРИ ВНЕЗАПНЫХ
 ВОЗДЕЙСТВИЯХ

СЛАФАРЯН Н. Б.

Пластически-неоднородные тела при динамическом воздействии впервые исследованы в работах Х. А. Рахматулина [1, 2], где предел текучести принимается переменным по длине рассматриваемого стержня. Этому вопросу посвящены также работы [3—9]. Подробный анализ исследований по динамическим задачам пластически-неоднородных тел приведен в обзорных статьях Х. А. Рахматулина и Г. С. Шапиро [10], Н. Кристеску [11] и в монографии В. Ольшака, Я. Рыхлеяского, В. Урбановского [12].

В вышеуказанных работах исследования проводились, в основном, для случая идеально-пластической среды или случая линейного упрочнения.

В этой работе рассматриваются некоторые динамические задачи плоской деформации для несжимаемых двумерно-неоднородных тел со степенным упрочнением.

1. Соотношения деформационной теории пластичности при плоской деформации, несжимаемости материала и степенном упрочнении в случае двумерной неоднородности можно представить в виде:

дифференциальные уравнения движения

$$\begin{aligned} \frac{\partial \sigma_r}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial \tau_{r\theta}}{\partial \theta} + \frac{\sigma_r - \tau_{\theta\theta}}{r} &= \rho \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \\ \frac{\partial \tau_{r\theta}}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial \sigma_\theta}{\partial \theta} + \frac{2}{r} \tau_{r\theta} &= \rho \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} \end{aligned} \quad (1.1)$$

закон упрочнения

$$\sigma_0 = k(r, \theta) \varepsilon_0^m$$

$$\sigma_0 = \sqrt{\left(\frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{2}\right)^2 + \tau_{r\theta}^2}, \quad \varepsilon_0 = \sqrt{(\varepsilon_r - \varepsilon_\theta)^2 + 4\gamma_{r\theta}^2} \quad (1.2)$$

где $k(r, \theta)$ — известная из эксперимента функция, характеризующая неоднородность материала; m — показатель упрочнения материала; соотношения между компонентами деформации, перемещения и напряжения

$$\varepsilon_r = \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{2} K(r, \theta) \varepsilon_0^{2-m} (\varepsilon_r - \varepsilon_\theta)$$

$$\begin{aligned} \tau_{\theta} &= \frac{\sigma}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial \sigma}{\partial \theta} = \frac{1}{2} K(r, \theta) \varepsilon_0^{-1} (\varepsilon_{\theta} - \varepsilon) \\ \tau_{r\theta} &= \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial r} - \frac{v}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) = \frac{1}{2} K(r, \theta) \varepsilon_0^{-1} \tau_{\theta} \end{aligned} \quad (1.3)$$

здесь

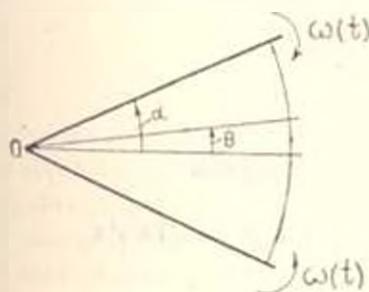
$$\mu = \frac{1}{m}, \quad K(r, \theta) = k^{-1} (r, \theta), \quad \varepsilon = \frac{\varepsilon_1 + \varepsilon_2}{2}$$

В данной работе полагаем, что закон неоднородности задан в виде

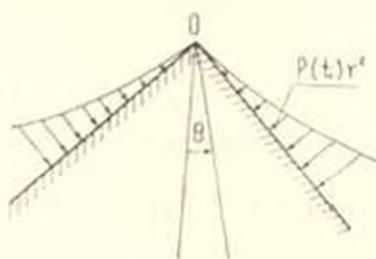
$$k(r, \theta) = kr^{-\mu} \cos \lambda \theta \quad (1.4)$$

где k, μ, λ — постоянные параметры материала.

2. Внезапно сжатие пластически-неоднородного клина между шероховатыми жесткими плитами (фиг. 1). Принимаем, что пластически-неодно-



Фиг. 1.



Фиг. 2.

родный клин с раствором 2α в момент $t = 0$ внезапно сжимается шероховатыми жесткими плитами, вращающимися вокруг оси $r = 0$ по закону

$$v = \pm \omega(t)r, \quad \theta = \pm \alpha, \quad \text{где } \omega(0) = 0 \quad (2.1)$$

Проекция на ось $\theta = 0$ равнодействующей напряжений, вычисленная на боковой поверхности цилиндра $r = \text{const}$, равна нулю

$$\int_0^{\alpha} (\tau_{\theta} \cos \theta - \tau_{r\theta} \sin \theta) d\theta = 0 \quad (2.2)$$

Здесь учтена симметричность относительно оси $\theta = 0$.

Компоненты перемещения, удовлетворяющие условию несжимаемости, вщем в виде

$$\begin{aligned} u &= -\nu r^{-1-\lambda} f(t) \cos \lambda \theta + N(t) \cos \theta \\ v &= -\nu r^{-1-\lambda} f(t) \sin \lambda \theta - N(t) \sin \theta \end{aligned} \quad (2.3)$$

где $N(t)$ — произвольная функция от t .

Выражения компонентов напряжений

$$\sigma_r, \sigma_{\theta} = H(t) + \nu r^{-2} f(t) \cos \lambda \theta + \nu N(t) r \cos \theta +$$

$$+ k\lambda [2\lambda(\lambda+1)]^{m-1} r^{-2\lambda-2} f^m(t) [\lambda \cos 2\lambda\theta - 2[\lambda + (\lambda+1)] \cos^2\lambda\theta]$$

$$\tau_{r\theta} = k\lambda(\lambda+1) [2\lambda(\lambda+1)]^{m-1} r^{-2\lambda-2} f^m(t) \sin 2\lambda\theta \quad (2.4)$$

Здесь функция $H(t)$ получается при интегрировании уравнения (1.1) $\lambda = \frac{2m-2+\mu}{2-m}$.

В нашем случае, полагая $\mu = -2$, то есть при законе неоднородности $k(r, \theta) = kr^2 \cos 2\theta$ и $N(t) = 0$ будем иметь

$$\sigma_r, \sigma_\theta = H(t) + r^2 [p f''(t) \cos 2\theta - k 4^m f^m(t) (1 \mp \cos^2 2\theta)] \quad (2.5)$$

$$\tau_{r\theta} = -k 4^m f^m(t) r^2 \sin 2\theta \cos 2\theta$$

Для компонентов перемещений находим

$$u = 2f(t) r \cos 2\theta, \quad v = -2f(t) r \sin 2\theta \quad (2.6)$$

Из граничных условий (2.1) определяем

$$f(t) = \frac{\omega(t)}{2 \sin 2\alpha} \quad (2.7)$$

Далее, подставляя σ_r и $\tau_{r\theta}$ из (2.5) в (2.2), получим

$$H(t) = R^2 p f''(t) \left| \frac{2}{3} \sin^2 \alpha - 1 \right| + \frac{2}{3} k 4^m R^2 f^m(t) \sin^2 \alpha \quad (2.8)$$

где R — фиксированное значение r .

Сила давления на клин будет

$$P(t) = - \int_0^R \sigma_r(r, \alpha, t) dr =$$

$$= -H(t) R - [p f''(t) \cos 2\alpha - k 4^m f^m(t) (1 + \cos^2 2\alpha)] \frac{R^3}{3} \quad (2.9)$$

3. Внезапное воздействие нормального давления на неоднородной четверть-плоскости (фиг. 2). Положим, что на гранях четверть-плоскости, неоднородность которой определяется законом $k(r, \theta) = kr^2 \cos 2\theta$, в момент $t = 0$ приложено давление, меняющееся по длине по параболическому закону

$$\sigma_\theta = -P(t) r^2 \quad \theta = \pm \frac{\pi}{4} \quad (3.1)$$

Полагая в соотношениях компонентов напряжений и перемещений $\mu = -2$, ($\lambda = -2$), $H(t) = 0$, получим

$$\sigma_r, \sigma_\theta = [p f''(t) \cos 2\theta - k 4^m f^m(t) (1 \mp \cos^2 2\theta)] r^2$$

$$\tau_{r\theta} = -k 4^m f^m(t) r^2 \sin 2\theta \cos 2\theta \quad (3.2)$$

$$u = 2f(t) r \cos 2\theta, \quad v = -2f(t) r \sin 2\theta$$

Из граничных условий (3.1) определяем

$$f(t) = \frac{1}{4} \left(\frac{P(t)}{k} \right)^n$$

Перемещения на границах будут

$$u = 0 \quad \sigma = \tau \frac{1}{2} \left(\frac{P(t)}{k} \right)^n \quad r = 0 = \pm \frac{\pi}{4}$$

Этап разгрузки можно рассматривать обычным способом.

ՊԼԱՍՏԻՈՐԻՆ ԱՆՆԱՄԱՍԵՌ ԱՄՐԱՊՆԳՎՈՂ ՄԱՐԻՆՆԵՐԻ ՀԱՐՔ
ԴԵՅՈՐՄԱՑԻԱՆ ՀԱՆԿԱՐՄԱԿԻ ԱԶԴԵՅՈՒԹՅՈՒՆՆԵՐԻ ԳԵՊՔՈՒՄ

Ն. Բ. ՍԱԳԱՐԻԱՆ

Ա մ փ ո փ ո ս ւ մ

Ուսումնասիրվում է աստիճանային ամրապնդվող երկչափ անհամասեռ և անսեղմելի մարմինների հարթ դեֆորմացիոն զիճակը նանկարծակի ազդեցությունների դեպքում:

Օգտագործելով անսեղմելիության պայմանը դիտարկվող երկու խնդիրներում անդափստությունները փնտրվում են որոշակի անստիչ կենսամասնաթյան $k \cdot r^2 \cos 2\theta$ օրենքի դեպքում բազարարելով շարժման հալասարումներին ու եզրային պայմաններին, յարումների և անդափոխությունների համար ստացվում են պարզ անալիտիկ արտահայտություններ:

THE PLANE DEFORMATION OF THE PLASTIC NONHOMOGENEOUS STRENGTHING BODIES BY SUDDEN ACTION

N. B. SAFARIAN

S u m m a r y

The plane deformation state of two-dimensional nonhomogeneous, incompressible bodies with power strengthening by sudden action is considered. Assuming the incompressible condition in the two considered problems, the displacements are determined in a definite form.

Satisfying the motion equations and boundary conditions, by means of nonhomogeneous rule $k \cdot r^2 \cos 2\theta$ for the stresses and for the displacements the simple analytic expressions are obtained.

ЛИТЕРАТУРА

1. Рахматулин Х. А. О распространении волны разгрузки вдоль стержня переменного предела упругости — ПИММ, 1946, т. 10, № 3.
2. Рахматулин Х. А. Исследование законов распространения плоских упруго-пластических волн в среде с переменным пределом упругости.— ПИММ, 1950, т. 14, № 1.

3. Ленский В. С. Задача распространения упруго-пластических волн.— Вестник МГУ, 1949, № 3.
4. Мочалов С. Д. К вопросу о распространении упруго-пластических волн вдоль стержня переменной предела упругости.— Уч. запис. Томск. Ун-та, 1955, № 25.
5. Peshina P. Propagation of elastic-plastic Waves in a non-homogeneous medium. Arch. Mech. Stos 1959, № 5.
6. Пешина П. Основные вопросы вязкопластичности. М.: Изд-во Мир, 1968.
7. Gutowski R., Koltski S., Ostecki J. Propagation of the unloading plane wave in a non-homogeneous soil. Biuletyn WAT, 1959, № 2.
8. Кукуджанов В. Н., Никитин А. В. Распространение волн в стержнях из неоднородного упруго-вязко-пластического материала.— Изв. АН СССР, отд. мех. и мат., 1960, № 4.
9. Зидоян М. А. Распространение пластической зоны в неоднородной трубе при динамическом воздействии давления.— Изв. АН Арм. ССР, сер. физ. мат. н., 1964, т.13, № 3.
10. Рахматуллин Х. А., Шапиро Г. С. Распространение возмущений в нелинейно-упругой и неупругой среде.— Изв. АН СССР, ОТН, 1955, № 2.
11. Cristescu N. "Proc. Soc. Symposium", Pergamon Press, New-York, 1960.
12. Ольшак В., Рыхлевский Я., Урбановский В. Теория пластичности неоднородных тел. М.: Изд-во Мир, 1964.

Институт механики АН Армянской ССР

Поступила в редакцию
5. II. 1982