5

УДК 539.55

ТЕОРИЯ УПРУГОСТИ

Академик АН Армянской ССР Н. Х. Арутюнян, Б. А. Шойхет

О наращивании вязкоупругого полого шара, подверженного старению

(Представлено 3/IV 1981)

Рассматривается полый шар, находящийся под действием переменного во времени внутреннего давления и непрерывно наращиваемый снаружи стареющим вязкоупругим материалом. Очевидно, что такое тело является неоднородно стареющим, так как процесс его наращивания происходит элементами материала различного возраста. Напряжения и деформации в неоднородно вязкоупругом растущем шаре выражаются через одну функцию времени, которая определяется из интегрального уравнения Вольтерра второго рода. Ядро и правая часть этого уравнения выражаются в замкнутой форме через упругие и реологические характеристики материала и закона движения внешней границы полого шара.

Задача наращивания с учетом ползучести рассматривалась в $(^{1,2})$, а ее общая постановка для неоднородно стареющих вязкоупругих тел предложена в $(^3)$.

Пусть r—координата, отсчитываемая от центра шара, a_0 —внутренний постоянный радиус, a(t)—внешний радиус, являющийся заданной функцией времени t. В момент t=0 имеет место $a(t)=a_0$.

Обозначим через x(r) функцию, обратную a(t), т. е. x(r)—момент времени, в который граница движущейся области достигает радиуса r.

Уравнения задачи имеют вид:

$$a_r(r,t) = \frac{\partial v_r(r,t)}{\partial r}, \quad a_\theta(r,t) = \frac{v_r(r,t)}{r}, \quad a_0 \leqslant r \leqslant a(t); \tag{1}$$

$$\varepsilon_r(r,t) = \int_{z(r)}^{t} \alpha_r(r,\tau) d\tau, \quad \varepsilon_{\theta}(r,t) = \int_{z(r)}^{t} \alpha_{\theta}(r,\tau) d\tau, \quad t \ge z(r); \quad (2)$$

$$a_r(r,t) + 2a_0(r,t) = 0, \quad a_0 \le r \le a(t);$$
 (3)

$$r\frac{\partial \sigma_r(r,t)}{\partial r} + 2(\sigma_r(r,t) - \sigma_\theta(rt)) = 0, \quad a_0 \leqslant r \leqslant a(t); \tag{4}$$

$$\sigma_r(r, t) = q(t)$$
 при $r = a_0$, $\sigma_r(r, t) = 0$ при $r = a(t)$; (5)

$$\sigma_{\tau}(r,t) = S_{\tau}(r,t) + P(r,t), \quad \tau = r, \theta;$$
 (6)

$$\frac{S_{\gamma}(r,t)}{2G(t-x(r))} = \varepsilon_{\gamma}(r,t) - \int_{x(r)}^{t} R(t-x(r), \tau-x(r))\varepsilon_{\gamma}(r,\tau)d\tau, \ \gamma = r, \theta. \tag{7}$$

Здесь α_r , α_0 —скорости деформаций ϵ_r и ϵ_0 соответственно, v_r —скорость радиального перемещения, σ_r , σ_0 —компоненты напряжений, q(t)—заданное внутреннее давление, S_r , S_0 —компоненты девиатора напряжений, P—шаровая часть тензора напряжений, G(t)—упругомгновенный модуль сдвига, $R(t,\tau)$ —ядро релаксации стареющего материала. Отличные от нуля компоненты ϵ_p , деформаций и напряжений равны соответственно ϵ_0 , σ_0 .

Подставив выражения (1) в условия несжимаемости (3), получим $\partial v_r/\partial r + 2v_r/r = 0$, откуда

$$v_r(r,t) = c(t)/r^2$$
, $\alpha_r(r,t) = -2c(t)/r^3$, $\alpha_\theta(r,t) = c(t)/r^3$ (8)

где c(t) — неизвестная функция.

Подставляя (8) в (2), получим

$$\varepsilon_r(r,t) = -2[F(t) - F(\mathbf{x}(r))]/r_3, \quad \varepsilon_{\theta}(r,t) = [F(t) - F(\mathbf{x}(r))]/r^3, \tag{9}$$

$$F(t) \equiv \int_0^t -c(\tau)d\tau.$$

Из закона ползучести (7) и выражений (9) следует

$$S_{r}(r,t) = \frac{-4G(t-x(r))}{r^{3}} (F(t)-F(x(r))-\int_{(r)}^{t} R(t-x(r), t-x(r))(F(t)-F(x(r))) dt -F(x(r))dt;$$
(10)

 $S_r(r, t) = -2S_{\theta}(r, t).$

Из (4) с учетом (6) и (10) получим

$$\frac{\partial \sigma_r}{\partial r} = -\frac{3S_r}{r}.\tag{11}$$

Интегрируя (11) по r в промежутке $[a_0, a(t)]$ и используя краевые условия (5), получим уравнение

$$\int_{a_{0}}^{a(t)} \frac{3S_{r}(r,t)}{r} dr = q(t). \tag{12}$$

Подставим (10) в (12):

$$\int_{a_0}^{a(t)} \frac{G(t-x(r))}{r^4} (F(t)-F(x(r))) - \int_{x(r)}^{t} R(t-x(r), \tau-x(r)) (F(\tau)-F(x(r))) d\tau d\tau =$$

$$= -\frac{q(t)}{r^4}$$
(13)

Сделаем в (13) замену переменной $\xi = x(r)$, тогда $r = a(\xi)$ и (13) преобразуется к виду

$$\int_{0}^{t} \frac{G(t-\xi)}{a^{4}(\xi)} \left(F(t) - F(\xi) - \int_{\xi}^{t} R(t-\xi, \tau-\xi) \left(F(\tau) - F(\xi) \right) d\tau \right) a'(\xi) d\xi =$$

$$= -\frac{q(t)}{12}. \tag{14}$$

Изменив порядок интегрирования в левой части (14), получим разрешающее уравнение Вольтерра второго рода относительно функции F(t)

$$A(t)F(t) - \int_{0}^{t} Q(t,\xi)F(\xi)d\xi = -\frac{q(t)}{12}.$$
 (15)

Здесь

$$A(t) = \int_{0}^{t} f(t,\xi)d\xi, \quad f(t,\xi) = \frac{G(t-\xi)a'(\xi)}{a^{4}(\xi)}, \quad (16)$$

$$Q(t,\xi) \equiv f(t,\xi) \left[1 - \int_{\xi}^{t} R(t-\xi, \tau-\xi) d\tau \right] + \int_{0}^{\xi} R(t-\tau, \xi-\tau) f(t,\tau) d\tau.$$

Замечание. Так как A(0)=0, для существования ограниченного решения (15) необходимо, чтобы был конечен предел отношения q(t)/A(t) при $t\to 0$. Механически это условие означает, что в начальный момент времени (когда полый шар имеет нулевую толщину) давление должно равняться нулю и скорость его нарастания должна быть согласована со скоростью роста толщины.

Институт механики Академии наук Армянской ССР Институт проблем механики АН СССР Всесоюзный научно-исследовательский институт гидротехники им. Б. Е. Веденеева

Հայկական ՍՍՀ ԳԱ ակադեմիկոս Ն. Խ. ՀԱՐՈՒԹՅՈՒՆՅԱՆ, Բ. Ա. ՇՈՑԽԵՏ

Ծեռացման ենթակա առաձգամածուցիկ սնամեջ գնդի մականեցման մասին

Դիտարկվում է սնամեջ գունդ, որը գտնվում է ժամանակից կախված ներջին ճնշման ազդեցության տակ և արտաջին կողմից անընդհատ մականեցվում է ծերացող առաձգամածուցիկ նյութով։ Ակնհայտ է, որ այդպիսի մարմինը հանդիսանում է անհամասեռ ծերացող, քանի որ նրա մականեցանան ընթացքը կատարվում է տարբեր հասակ ունեցող նյութերի տարրերով։ Անհամասեռ առաձգամածուցիկ աճող դնդի լարումները և դեֆորմացիաները

արտահայտվում են ժամանակից կախված մի ֆունկցիայի միջոցով, որը ոգրալ հավասարման աջ մասը և կորիզը փակ ձևով արտահայտվում են նյութի ռեոլոգիական և առաձգական արտահայտիչներով և սնամեջ գնդի արտաբին սահմանի շարժման օրենքով։

ЛИТЕРАТУРА — ԳՐԱԿԱՆՈՒԹՅՈՒՆ

1 В. Д. Харлаб, Тр. Ленинградского инж.-строит. ин-та, вып. 49 (1966). Д. И. Дятловицкий, А. И. Вайнберг, Формирование напряжений в гравитационных плотинах, Наукова думка, Киев. 1975. В Н. Х. Арутюнян, ПММ, т. 41, № 5 (1977).