

УДК 539.376

## ПРИБЛИЖЕННЫЙ МЕТОД И ОЦЕНКА ПОГРЕШНОСТИ РАСЧЕТА НАПРЯЖЕННО-ДЕФОРМИРОВАННОГО СОСТОЯНИЯ ВЯЗКОУПРУГИХ ТЕЛ

© 2011 г.

А.А. Светашков, Н.А. Курьянов

Томский политехнический университет

kupr88@gmail.com

Поступила в редакцию 15.06.2011

Приведен приближенный метод расчета напряженно-деформированного состояния линейных и нелинейных вязкоупругих тел на основе эффективных по времени модулей. Даны оценки погрешности.

*Ключевые слова:* эффективные по времени модули, напряжения, деформации, перемещения, энергетическая эквивалентность, удельная потенциальная энергия, скалярное произведение, неравенство.

### 1. Преобразование свертки напряжений и деформаций к положительно-определенному виду

Рассмотрим определяющие уравнения линейно вязкоупругого (ЛВУ) тела

$$\begin{aligned} \sigma_{ij}(t) &= C_{ijkl}^* \varepsilon_{kl}; & C_{ijkl}^* &= \int_0^t R_{ijkl}(t-\tau) d\varepsilon_{kl}(\tau); \\ \varepsilon_{ij}(t) &= S_{ijkl}^* \sigma_{kl}; & S_{ijkl}^* &= \int_0^t \Pi_{ijkl}(t-\tau) d\sigma_{kl}(\tau) \end{aligned} \quad (1)$$

( $i, j = 1, 2, 3$ ).

Здесь  $R_{ijkl}$ ,  $\Pi_{ijkl}$  – тензоры функций релаксации и ползучести,  $\sigma_{ij}(t)$ ,  $\varepsilon_{ij}(t)$  – тензоры напряжений и деформаций. Рассмотрим представление свертки напряжений и деформаций

$$\tilde{W} = \sigma_{ij} \varepsilon_{ij} = \int_0^t \sigma_{ij} d\varepsilon_{ij} + \int_0^t \varepsilon_{ij} d\sigma_{ij} = W + \Psi. \quad (2)$$

Здесь  $W$ ,  $\Psi$  – функционалы удельных потенциальных энергий напряжений и деформаций, которые приводимы к положительно-определенному виду путем симметричного продолжения функций памяти в область  $t < 0$ . Доказывается, что свертку  $\tilde{W}$  напряжений и деформаций также можно представить в положительно-определенном виде

$$\begin{aligned} \sigma_{ij} \varepsilon_{ij} &= \frac{1}{2} \int_0^t \int_0^t [R_{ijkl}(t-\tau) + \\ &+ R_{ijkl}(t-s)] d\varepsilon_{ij}(\tau) d\varepsilon_{kl}(s) \quad (i, j = 1, 2, 3). \end{aligned}$$

Пользуясь свойством функций релаксации

$$R_{ijkl}(t) \geq R_{ijkl}(\infty) > 0,$$

можно доказать условие эллиптичности [1] ЛВУ тел:

$$\sigma_{ij}(t) \varepsilon_{ij}(t) \geq \alpha \varepsilon_{ij}(t) \varepsilon_{ij}(t) \quad (i, j = 1, 2, 3), \quad \alpha > 0.$$

### 2. Эффективные по времени модули ЛВУ тел

Рассмотрим случай изотропии, задав определяющие уравнения в виде:

$$\sigma_{ij}(t) = \Lambda^* \theta \delta_{ij}(t) + 2G^* \varepsilon_{ij},$$

$\Lambda^*$ ,  $G^*$  – вязкоупругие операторы, аналогичные (1). Введем среду сравнения с определяющими уравнениями и сверткой вида

$$\begin{aligned} \sigma_{ij}^0(t) &= \lambda(t) \theta \delta_{ij} + 2g(t) \varepsilon_{ij}, & W_0 &= \sigma_{ij}^0 \varepsilon_{ij} \\ & & (i, j = 1, 2, 3), \end{aligned} \quad (3)$$

где  $\lambda(t)$ ,  $g(t)$  – искомые эффективные по времени характеристики. В силу положительной определенности  $\tilde{W}$ ,  $\tilde{W}_0$ , справедливы неравенства

$$m \tilde{W}_0 \leq W \leq M \tilde{W}_0.$$

Константы  $m$ ,  $M$  можно найти из решения вариационных задач вида

$$\begin{aligned} m &= \min \tilde{W}(\varepsilon_{ij}), & M &= \max \tilde{W}(\varepsilon_{ij}), \\ \tilde{W}_0(\varepsilon_{ij}) &= 1, & \tilde{W}_0(\varepsilon_{ij}) &= 1. \end{aligned} \quad (4)$$

Составим функционал  $W_1(\varepsilon_{ij}) = \tilde{W}(\varepsilon_{ij}) - \mu \tilde{W}_0(\varepsilon_{ij})$  и потребуем выполнения необходимого условия экстремума  $\delta W_1(\varepsilon_{ij}) = 0$ . Тогда получим

$$\sigma_{ij} - \sigma_{ij}^0 = 0 \quad (i, j = 1, 2, 3), \quad (5)$$

Система шести уравнений (5) относительно шести компонент тензора деформаций  $\varepsilon_{ij}$  имеет два независимых решения

$$\varepsilon = \varepsilon_{ii} \quad (i = 1, 2, 3), \quad e = \varepsilon_{ij} \quad (i \neq j). \quad (6)$$

К уравнениям (5) необходимо добавить еще условие нормировки:

$$\sigma_{ij}^0 \varepsilon_{ij} = 1 \quad (i, j = 1, 2, 3).$$

Последнее уравнение с учетом (3), (6) преобразуется к виду

$$9k(t) \varepsilon^2(t) + 12g(t) e^2(t) = 1. \quad (7)$$

Уравнения системы (5) с учетом (6) дают два уравнения относительно  $\varepsilon(t)$ ,  $e(t)$ :

$$(K^* - \mu k(t))\varepsilon = 0, \quad (G^* - \mu g(t))e = 0, \quad (8)$$

$$K^* = \Lambda^* + \frac{2}{3}G^*, \quad k(t) = \lambda(t) + \frac{2}{3}g(t). \quad (9)$$

Поскольку уравнения (8), (9) не могут выполняться одновременно, то, полагая поочередно  $\varepsilon = 0$ ,  $e = 0$ , получим

$$\begin{aligned} \mu_1 &= K^* \varepsilon / (k(t)\varepsilon(t)); & 9k(t)\varepsilon^2(t) &= 1; \\ \mu_2 &= G^* e / (g(t)e(t)); & 12g(t)e^2(t) &= 1. \end{aligned} \quad (10)$$

Принимая  $\mu_1 = \mu_2 = 1$ , будем иметь

$$\begin{aligned} \varepsilon(t)K^* \varepsilon &= 1; & k(t) &= 1/\varepsilon^2(t); \\ e(t)G^* e &= 1; & g(t) &= 1/e^2(t). \end{aligned} \quad (11)$$

Найденные таким способом функции времени  $g(t)$ ,  $k(t)$  названы оптимальными эффективными по времени модулями (ОЭМ).

Процедура вывода ОЭМ обобщена на случай анизотропных и нелинейных вязкоупругих сред. Тестовые расчеты с ОЭМ показали более точное совпадение с аналитическими решениями по сравнению с приближенными решениями, полученными с помощью эффективных по времени модулей других типов [2, 3].

### 3. Оценки для функционалов удельных потенциальных энергий

Рассмотрим неравенства вида

$$m \int_0^t \sigma_{ij}^0 d\varepsilon_{ij}(t) \leq \int_0^t \sigma_{ij} d\varepsilon_{ij}(t) \leq M \int_0^t \sigma_{ij}^0 d\varepsilon_{ij}(t) \quad (12)$$

при  $i, j = 1, 2, 3$ .

При заданных  $g(t)$ ,  $k(t)$ , определенных по (11), найдем константы  $m$ ,  $M$ . Решая вариационную задачу на условный экстремум, аналогичную (4), получим

$$\begin{aligned} \mu_1 &= \frac{1}{\sqrt{g(t)}} G^* \frac{1}{\sqrt{g}}, & \mu_2 &= \frac{1}{\sqrt{k(t)}} K^* \frac{1}{\sqrt{k}}, \\ m &= \min_t (\mu_1, \mu_2), & M &= \max_t (\mu_1, \mu_2). \end{aligned} \quad (13)$$

Интегрируя (12) по объему  $V$ , занимаемому телом, можно найти оценки, связывающие вектор перемещений  $\bar{u}^*$ , соответствующий точному решению краевой задачи ЛВУ, с вектором перемещений  $\bar{u}^1$ , рассчитанным с помощью ОЭМ:

$$\|\bar{u}^1 - \bar{u}^*\|_0 \leq q \|\bar{u}^*\|_0; \quad q = \frac{M - m}{M + m}. \quad (14)$$

Нормы, входящие в (14), соответствуют скалярному произведению, образованному по типу

$$(\bar{u}, \bar{v}) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} [\sigma_{ij}^0(\bar{u}) \dot{\varepsilon}_{ij}(\bar{v}) + \sigma_{ij}^0(\bar{v}) \dot{\varepsilon}_{ij}(\bar{u})] d\Omega \quad (i, j = 1, 2, 3).$$

Здесь  $\Omega = V [0, T]$ , где  $T$  – интервал времени, на котором рассматривается решение.

#### Список литературы

1. Дюво Г., Лионс Ж.-Л. Неравенства в механике и физике. М.: Наука, 1980. 384 с.
2. Светашков А.А. // Вычислительные технологии. 2001. Т. 6, №1. С. 52–64.
3. Светашков А.А., Куприянов Н.А. // Физическая мезомеханика. 2010. Т. 13, №3. С. 69–73.

### THE APPROACHED METHOD AND ESTIMATION OF THE CALCULATION ERROR FOR STRESS-STRAIN STATE OF VISCOELASTIC SOLIDS

A.A. Svetashkov, N.A. Kupriyanov

The approached method of the calculation of stress-strain state for linear and nonlinear viscoelastic solids on the basis of time-effective modules is presented. Estimations of an error are given.

*Keywords:* time-effective modules, stress, strain, displacements, energy equivalence, specific potential energy, scalar product, inequality.