

лора в окрестности любой точки области V . Тогда из интегрального представления (3) несложно получить представление в виде ряда по производным от \vec{v}

$$u^*(x) = \sum_{q=0}^{\infty} \sum_{p=0}^{\infty} \omega^p N_{i_1 \dots i_q}^{*(q,p)} v_{i_1 \dots i_q}. \quad (4)$$

Функции $N_{i_1 \dots i_q}^{*(q,p)}$ (x_1, x_2, x_3) не зависят от ω и удовлетворяют системе рекуррентных дифференциальных уравнений в частных производных

$$[C_{kl} N_{i_1 \dots i_q, l}^{*(q,p)} + C_{ki_q} N_{i_1 \dots i_{q-1}}^{*(q-1,p)}]_{,k} + C_{i_q l} N_{i_1 \dots i_{q-1}, l}^{*(q,p)} + C_{i_q i_{q-1}} N_{i_1 \dots i_{q-2}}^{*(q-1,p)} + i\mu N_{i_1 \dots i_q}^{*(q,p-1)} + \rho N_{i_1 \dots i_q}^{*(q,p-2)} = \delta_{i_1 \dots i_q}^{(q,p)}, \quad (q \geq 0, p \geq 0),$$

где $\delta_{i_1 i_2}^{(2,0)} = C_{i_2 i_1}^o$, $\delta^{(0,1)} = i\mu^o$, $\delta^{(0,2)} = \rho^o$, а все остальные константы $\delta_{i_1 \dots i_q}^{(q,p)} = 0$.

3. Неустановившийся процесс

Если процесс не установившийся, то интегральная формула представления решения исходной задачи через решение сопутствующей задачи имеет вид:

$$\begin{aligned} u(x, t) = & v(x, t) + \int_0^t d\tau \int_V G_{ij}(\xi, x, t - \tau) [C_{ij}^o - C_{ij}(\xi)] v_j(\xi, \tau) dV_\xi + \\ & + \int_0^t d\tau \int_V G(\xi, x, t - \tau) [\mu^o - \mu(\xi)] \dot{v}(\xi, \tau) dV_\xi + \\ & + \int_0^t d\tau \int_V G(\xi, x, t - \tau) [\rho^o - \rho(\xi)] \ddot{v}(\xi, \tau) dV_\xi. \end{aligned} \quad (6)$$

Здесь $G(\xi, x, t - \tau)$ — функция Грина исходной начально-краевой задачи.

Работа выполнена в рамках федеральной целевой программы «Интеграция», а также гранта РФФИ № 99-0100124.

Физически предельные состояния материала характеризуются появлением заданной объемной концентрации субмикроскопических, микроскопических или коротких трещин, макрогрешин в условиях ограниченной усталости и выносливости (предельные процессы нагрузления), микро и макрогрешин в условиях малодинамической усталости (предельные процессы деформирования).

Приложкая уравнения равновесия для координатного тетраэдра, выделяют трехмерное подпространство пятимерного пространства напряжений А. А. Ильюшина, координаты которого являются функциями от координат вектора напряжений и углов Эйлера [3].

Б. И. Задойчинский¹, Э. Б. Задойчинская²

¹ МИНЭНЕРГО, Москва, Россия
² Московский государственный университет, Москва, Россия

В развитие постулатов теории длительной прочности А. А. Ильюшина сформулирован и обоснован вариационный принцип описания предельных процессов нагружения.

Following to Ilyushin's long term strength theory there is formulated and justified the approach to description of failure processes of leading

полупространства деформаций А. А. Ильюшина, координаты которого являются функциями координат вектора деформаций и углов Эйлера.

Рассматривают линейный интегральный оператор на процессе нагружения (деформирования), который отображает трехмерное подпространство нагрузки (деформации) в трехмерное пространство повреждений. Предполагают независимое действие этого оператора на три координаты вектора напряжений (деформаций) трехмерного подпространства и на среднее напряжение (среднюю деформацию), при этом оператор содержит четыре симметричных ядра для отображения вектора и для учета действия шарового тензора [2].

С целью учета закономерностей различных стадий развития трещин в материалах вводят два класса и две группы материалов. Для определения координат вектора повреждения используют два вида соотношений между повреждением и процессом нагрузки (две группы), а для определения длины вектора повреждений — две нормы в пространстве повреждений (два класса).

В предлагаемом подходе принимают следующий основной по-

стулат [2, 3]: предельный процесс нагружения реализует максимум нормы вектора повреждений по времени и углам Эйлера.

Для нахождения собственных значений ядер линейного интегрального оператора используют результаты экспериментов при постоянном и симметричном одномерном, равномерном двумерном нагружении и сдвиге, при сложном симметричном одномерном нагружении и сдвиге с различными фазами между ними [3].

Обсуждают теоретические взаимосвязи параметров нагрузкений, наиболее широко реализуемых в эксперименте, и проводят их сопоставление с аппроксимационными зависимостями отечественных и зарубежных исследователей. Расхождение по нагрузкению не превышает 7% [4].

Траектория процесса асимметричного одночастотного несинхронного нагружения в пространстве А. А. Ильюшина является эллипсом. Циклические асимметричные процессы двухчастотного синхронного нагружения происходят по фигурам Лессажу. Для рассмотренных нагрузкений предлагаемые соотношения выражаются линейной или квадратичной формами инвариантов относительно ортогональных преобразований пространства А. А. Ильюшина [5].

Литература

1. Ильюшин А.А. Пластичность. Основы общей математической теории. М.: Изд. Академии наук. 1963. 271 с.

2. Задойчинский Б.И. Долговечность магистральных и технологических трубопроводов. Теория, методы расчета, проектирование. М.: Недра. 1992. 271 с.
3. Задойчинская Э.Б., Салтиков А.Г. Взаимосвязь параметров асимметричного сложного нагружения при разрушении. Механика твердого тела. 1. 1997. С. 122–129.
4. Задойчинская Э.Б., Задойчинский Б.И. Теоретические основы и практические подходы анализа безопасности конструкций трубопроводов. Справочник. Инженерный журнал. Ч. 1. 1998. № 5. С. 48–52; ч. 2. 1998. № 6. С. 41–47; ч. 3. 1999. № 1. С. 31–41; ч. 4. 1999. № 3. С. 35–45.
5. Задойчинская Э.Б. Представление процессов несинхронного нагружения в пространстве напряжений // Вестн. Моск. ун-та. Сер. 1. Математика, механика. 1989. № 4. С. 99–102.