

О ВЗАИМОДЕЙСТВИИ ЦИЛИНДРИЧЕСКОЙ ВСТАВКИ И ТРУБЫ С ВНУТРЕННИМ СИЛЬНО НЕОДНОРОДНЫМ ПОКРЫТИЕМ

Казаков К.Е.

Институт проблем механики им. А.Ю. Ишлинского РАН, г.Москва

Ключевые слова: механика контактного взаимодействия, неоднородное покрытие, смешанное интегральное уравнение, быстро изменяющиеся функции.

Аннотация. Статья посвящена нахождению аналитического решения задачи взаимодействия вязкоупругой стареющей трубы с внутренним неоднородным покрытием и цилиндрической вставки, помещенной с натягом внутрь трубы. Для такой задачи выписана математическая модель, представляющая из себя смешанное интегральное уравнение. Аналитическое решение уравнения получено в виде ряда и выделенной отдельным сомножителем функции, описывающей неоднородность покрытия. Это позволяет производить эффективные вычисления, когда покрытие сильно неоднородно.

INTERACTION BETWEEN A CYLINDRICAL INSERT AND A PIPE WITH A HIGHLY NONUNIFORM INNER COATING

Kazakov K.E.

Ishlinsky Institute for problems in mechanics RAS, Moscow

Keywords: contact mechanics, nonuniform coating, mixed integral equations, rapidly changing functions.

Abstract. The article is devoted to finding an analytical solution to the problem of interaction of a viscoelastic aging pipe with an internal nonuniform coating and a cylindrical insert placed with an interference fit inside the pipe. For such a problem, a mathematical model has been written out. It is a mixed integral equation. The analytical solution of the equation is obtained in the form of a series. A function which describes the nonuniformity of the coating distinguished by a separate factor. This allows efficient calculations when the coverage is highly heterogeneous.

Рассмотрим длинную трубу, состоящую из двух слоев. Внешний слой такой трубы изготовлен в момент времени τ_{out} из вязкоупругого стареющего материала. Его внешний радиус равен r_{out} , а толщина – h_{out} . Внутренний слой выполнен из упругого материала. Его внешний радиус равен $r_{in} = r_{out} - h_{out}$, а его толщина – h_{in} . Предполагается, что упругие свойства внутреннего слоя зависят от продольной координаты z и внутренний упругий слой мягче, чем внешний вязкоупругий слой. Между описанными слоями осуществляется глакий контакт. В такую трубу в момент времени $\tau_0 \geq \tau_{out}$ помещается жесткая цилиндрическая вставка. Предполагается, что на границе внутреннего слоя и вставки осуществляется гладкий контакт. Внешний радиус g вставки больше внутреннего радиуса ($r_{in} - h_{in}$) трубы в недеформированном состоянии на величину δ (т.е. $\delta = g - (r_{in} - h_{in}) \geq 0$ – натяг). Из-за этого труба деформируется и в ней возникают напряжения. Предполагается, что 1) вставка расположена на достаточном расстоянии от концов трубы; 2) толщина покрытия (внутреннего слоя) на порядок меньше длины вставки $2a$ или внутреннего радиуса трубы ($r_{in} - h_{in}$), т.е. $h_{in} \ll \{2a, r_{in} - h_{in}\}$. Задача состоит в том, чтобы найти распределение контактных напряжений в

трубе вокруг вставки (в области $[-a, a]$ на внутренней границе двухслойной трубы).

Для постановки краевой задачи заменим действие жесткой вставки на действие распределенной нагрузки $q(z, t)$ на области $[-a, a]$. Используя подход, описанный в [1] для задачи трубы с однородным покрытием, можно получить следующее соотношение для радиального смещения внутренней поверхности трубы в случае, когда покрытие неоднородно

$$u_r(r_{in} - h_{in}, z, t) = \frac{1 - \nu_{in}^2(z)}{E_{in}(z)} h_{in} q(z, t) + \frac{2(1 - \nu_{out}^2)}{\pi} \left[\frac{1}{E_{out}(t - \tau_{out})} \int_{-a}^a k_c \left(\frac{z - \zeta}{r_{in}} \right) q(\zeta, t) d\zeta - \int_{\tau_0}^t \frac{K(t, \tau)}{E_{out}(\tau - \tau_{out})} \int_{-a}^a k_c \left(\frac{z - \zeta}{r_{in}} \right) q(\zeta, \tau) d\zeta d\tau \right],$$

где $\nu_{in}(z)$, $E_{in}(z)$ – коэффициент Пуассона и модуль Юнга покрытия (внутреннего слоя), ν_{out} , $E_{out}(t)$ – коэффициент Пуассона и модуль Юнга внешнего слоя; $K(t, \tau)$ – ядро ползучести (см., например, [2])

$$K(t, \tau) = E_{out}(\tau) \frac{\partial}{\partial \tau} \left[\frac{1}{E_{out}(\tau)} + C_{out}(t, \tau) \right],$$

$C_{out}(t, \tau)$ – мера ползучести; $k_c(s)$ – известное ядро цилиндрической контактной задачи (с внутренним нагружением), имеющее вид

$$k_c(s) = \int_0^\infty \frac{L(u)}{u} \cos(su) du, \quad (1)$$

$$L(u) = \frac{u[f(k_r, u)D_1^2(u) + k_r^{-1} - k_r u^2 C_1^2(u)]}{S(u)}, \quad f(r, u) = \frac{2(1 - \nu_{in})}{r} + u^2 r, \quad k_r = \frac{r_{out}}{r_{in}},$$

$$S(u) = \frac{f(1, u)}{k_r} + f(k_r, u) + k_r u^4 A_1^2(u) - u^2 f(k_r, u) B_1^2(u) - k_r u^2 f(1, u) C_1^2(u) + f(1, u) f(k_r, u) D_1^2(u), \quad (2)$$

$$A_1(u) = I_0(u) K_0(k_r u) - I_0(k_r u) K_0(u), \quad B_1(u) = I_0(u) K_1(k_r u) + I_1(k_r u) K_0(u),$$

$$C_1(u) = I_0(k_r u) K_1(u) + I_1(u) K_0(k_r u), \quad D_1(u) = I_1(u) K_1(k_r u) - I_1(k_r u) K_1(u).$$

Здесь $I_0(u)$, $I_1(u)$, $K_0(u)$, $K_1(u)$ – функции Бесселя.

С другой стороны, смещение внутренней поверхности трубы задано и равно натяжению δ . As a result, we get a mixed integral equation

$$\frac{1 - \nu_{in}^2(z)}{E_{in}(z)} h_{in} q(z, t) + \frac{2(1 - \nu_{out}^2)}{\pi} \left[\frac{1}{E_{out}(t - \tau_{out})} \int_{-a}^a k_c \left(\frac{z - \zeta}{r_{in}} \right) q(\zeta, t) d\zeta - \int_{\tau_0}^t \frac{K(t, \tau)}{E_{out}(\tau - \tau_{out})} \int_{-a}^a k_c \left(\frac{z - \zeta}{r_{in}} \right) q(\zeta, \tau) d\zeta d\tau \right] = \delta, \quad (3)$$

из которого необходимо найти контактные давления $q(z, t)$ на отрезке $[-a, a]$.

Переходя в (3) к безразмерным переменным и функциям по формулам

$$z^* = \frac{z}{a}, \quad \zeta^* = \frac{\zeta}{a}, \quad \tau_{out}^* = \frac{\tau_{out}}{\tau_0}, \quad t^* = \frac{t}{\tau_0}, \quad \delta^* = \frac{\delta}{a}, \quad c^*(t^*) = \frac{E_{out}(t - \tau_{out})}{E_0},$$

$$m^*(z^*) = \frac{E_0}{2(1-\nu_{out}^2)a} \frac{1-\nu_{in}^2(z)}{E_{in}(z)} h_{in}, \quad q^*(z^*, t^*) = \frac{2(1-\nu_{out}^2)q(z, t)}{E_{out}(t-\tau_{out})}, \quad (4)$$

$$\mathbf{V}^* f(t^*) = \int_1^{t^*} K(t^*, \tau^*) f(\tau^*) d\tau^*, \quad \mathbf{F}^* f(z^*) = \int_{-1}^1 k^*(z^*, \zeta^*) f(\zeta^*) d\zeta^*,$$

$$k^*(z^*, \zeta^*) = \frac{1}{\pi} k_c \left(\frac{z-\zeta}{r_{in}} \right), \quad K^*(t^*, \tau^*) = K(t-\tau_{out}, \tau-\tau_{out}) \tau_0,$$

получим смешанное интегральное уравнение в безразмерном виде

$$c^*(t^*) m^*(z^*) q^*(z^*, t^*) + (\mathbf{I} - \mathbf{V}^*) \mathbf{F}^* q^*(z^*, t^*) = \delta^*. \quad (5)$$

Здесь E_0 – некоторая размерная постоянная, а \mathbf{I} – тождественный оператор. Легко показать, что ядро $k_c(s)$ и функция $L(u)$ из формул (1), (2), имеют те же свойства и асимптотику, что и функции $k_{pl}(s)$ и $L(u)$ для плоской задачи из [3, 4] или функции $k_{cyl}(s)$ и $L(u)$ для цилиндрической задачи из [5].

Основное интегральное уравнение (5) практически полностью совпадает с уравнением (5), решение которого построено в статье [6] в части IV для плоской контактной задачи: отличие состоит в том, что в нашем уравнении (5) нет первого интегрального оператора по времени, а в правой части отсутствует слагаемое $\alpha(t)x$. Оно также полностью совпадает с уравнением с уравнением (2) из статьи [5] для трубы с внешним покрытием. Тогда метод решения аналогичен, а окончательные формулы в безразмерных переменных имеют вид:

$$q^*(z^*, t^*) = \frac{1}{m^*(z^*)} \sum_{k=0}^{\infty} f_k^*(t^*) \sum_{m=0}^{\infty} \psi_{km} p_m(z^*), \quad z^* \in [-1, 1], \quad t^* \geq 1, \quad (6)$$

$$f_k^*(t^*) = \sqrt{J_0} \psi_{k0} \delta^* (\mathbf{I} + \mathbf{W}_k) \frac{1}{c^*(t^*) + \gamma_k}, \quad J_k = \int_{-1}^1 \frac{(\zeta^*)^k d\zeta^*}{m^*(\zeta^*)},$$

$$p_k(z^*) = \frac{1}{\sqrt{d_{k-1} d_k}} \begin{vmatrix} J_0 & J_1 & \dots & J_k \\ J_1 & J_2 & \dots & J_{k+1} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 1 & z^* & \dots & (z^*)^k \end{vmatrix}, \quad d_{-1} = 1, \quad d_k = \begin{vmatrix} J_0 & \dots & J_k \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ J_k & \dots & J_{2k} \end{vmatrix},$$

$$\mathbf{W}_k f(t^*) = \int_1^{t^*} R_k(t^*, \tau^*) f(\tau^*) d\tau^*, \quad k = 0, 1, 2, \dots,$$

где переменные γ_k и ψ_{km} определяются из решения задачи

$$\sum_{l=0}^{\infty} K_{ml} \psi_{kl} = \gamma_k \psi_{km}, \quad K_{ml} = \int_{-1}^1 \int_{-1}^1 \frac{k^*(z^*, \zeta^*) p_m(z^*) p_l(\zeta^*)}{m^*(z^*) m^*(\zeta^*)} dz^* d\zeta^*, \quad k, m = 0, 1, 2, \dots,$$

а ядро $R_k(t^*, \tau^*)$ — это резольвента ядра $K_k(t^*, \tau^*) = \gamma_k K^*(t^*, \tau^*) / [c^*(t^*) + \gamma_k]$.

Можно записать выражение для контактных напряжений в размерной форме, используя обратную замену переменной (4) в выражении (6)

$$q(z, t) = \frac{E_{in}(z)}{1-\nu_{in}^2(z)} \sum_{k=0}^{\infty} f_k(t) \sum_{m=0}^{\infty} \psi_{km} p_m \left(\frac{z}{a} \right), \quad z \in [-a, a], \quad t \geq \tau_0,$$

$$f_k(t) = \frac{a}{h_{in}} \frac{E_{out}(t-\tau_{out})}{E_0} f_k^* \left(\frac{t}{\tau_0} \right).$$

В полученном представлении следует обратить внимание на то, что функции, описывающие свойства покрытия, выделяются отдельным сомножителем. Этот факт позволяет проводить качественные расчеты в случаях, когда свойства покрытия описываются быстро изменяющимися функциями. Таких результатов не удастся добиться другими известными методами.

Исследование выполнено в рамках государственного задания (номер госрегистрации АААА-А20-120011690132-4).

Список литературы

1. Манжиров А.В., Черныш В.А. Контактная задача для слоистого неоднородного стареющего цилиндра, подкрепленного жестким кольцом // Прикладная механика и техническая физика. 1990. № 6. С. 101-109.
2. Арутюнян Н.Х., Колмановский В.Б. Теория ползучести неоднородных тел. М.: Наука, 1983. 336 с.
3. Казаков К.Е., Манжиров А.В. О конформном контакте слоистых оснований и штампов // Известия Российской академии наук. Механика твердого тела. 2008. № 3. С. 227-240.
4. Kazakov K.E., Kurdina S.P. Contact problems for bodies with complex coatings // Mathematical Methods in the Applied Sciences. 2020. Vol. 43. Iss. 13. P. 7692-7705.
5. Kazakov K.E. On the interaction of rigid bush and pipe with nonuniform coating // AIP Conference Proceedings. 2020.
6. Manzhirou A.V., Kazakov K.E. Contact problem for a foundation with a rough coating // Lecture Notes in Engineering and Computer Science. 2016. Vol. 2224. P. 877-882.

Сведения об авторе:

Казаков Кирилл Евгеньевич – к.ф.-м.н., доцент, с.н.с., ИПМех РАН, г.Москва.