

# Решение функционального уравнения для систем с медленно движущимися границами

В. Л. Литвинов

Самарский государственный технический университет

Пусть движение системы описывается волновым уравнением

$$U_{\tau\tau}(\xi, \tau) - U_{\xi\xi}(\xi, \tau) = 0 \quad (1)$$

при граничных условиях

$$\begin{aligned} U(0, \tau) &= 0 \\ U(l(\tau), \tau) &= F(\tau) \\ l(0) &= 1. \end{aligned} \quad (2)$$

Здесь  $\tau, \xi$  – безразмерное время ( $\tau \geq 0$ ) и безразмерная пространственная координата,  $l(\tau)$  – закон движения правой границы (левая граница неподвижна, но это не отменяет общности задачи),  $F(\tau)$  – заданная функция класса  $C^1$ .

В работе [1] в результате решения исходной задачи (1) с помощью представления Даламбера получено функциональное уравнение

$$\varphi(\tau + l(\tau)) = \varphi(\tau - l(\tau)) + 1. \quad (3)$$

Для решения (3) А.И. Весницким [2] был использован обратный метод, т.е. по заданным находились законы движения границ. В данной статье для решения уравнения (3) предлагается использовать асимптотический метод.

При неподвижных границах ( $l(\tau) = l$ ) решением уравнения (3) является линейная функция

$$\varphi_s(z) = \frac{z}{2l} + \text{const.} \quad (4)$$

В случае медленного движения границы  $l(\tau)$ , «фаза» волны  $\varphi(z)$  за время ее пробега через систему изменяется незначительно относительно  $\varphi_s(z)$ . Предполагается, что  $\varphi(z)$  имеет производные любого порядка, и записывая  $\varphi(\tau + l(\tau))$  в виде степенных рядов по  $l(\tau)$ , после их подстановки в (3) получим дифференциальное уравнение для медленно изменяющейся «фазы»  $\varphi(\tau)$

$$\sum_{k=0}^{\infty} \frac{l^{k+1}}{(k+1)!} \frac{d^{k+1}\varphi}{d\tau^{k+1}} = 1. \quad (5)$$

Так как  $\varphi(\tau)$  мало отклоняется от линейного закона  $\varphi_s(z = \tau)$  за время пробега волны через резонатор, то каждый следующий член в левой части уравнения (4) много меньше предыдущего и его решение нужно искать в виде ряда

$$\varphi(\tau) = \sum_{n=0}^{\infty} \varphi_n(\tau). \quad (6)$$

Подставляя (5) в (4) и приравнивая члены одинакового порядка малости по отдельности к нулю, получим для нулевого приближения

$$\frac{d\varphi_0}{d\tau}(\tau) = \frac{1}{l(\tau)}.$$

Отсюда

$$\varphi_0(\tau) = \int_0^\tau \frac{1}{l(t)} dt.$$

Обозначим  $z_+ := \tau + \xi$ ,  $z_- := \tau - \xi$ .

В случае линейного закона движения границы  $l(\tau) = 1 + \nu\tau$  фаза динамических собственных колебаний равна

$$\varphi_0(z_\pm) = \frac{1}{\nu} \ln(l(\tau) \pm \nu\xi).$$

При этом точное решение выглядит следующим образом [1]:

$$\varphi(z_\pm) = \left( \ln \frac{1+\nu}{1-\nu} \right)^{-1} \ln \frac{l(\tau \pm \nu\xi)}{1+\nu}.$$

Таким образом, асимптотический метод уже в нулевом приближении дает качественно совпадающие с точными результатами.

## Список литературы

- [1] В. Н. Анисимов, В. Л. Литвинов, *Резонансные свойства механических объектов с движущимися границами*, монография, Самар. гос. техн. ун-т, Самара, 2009, 131 с.
- [2] А. И. Весницкий, *Волны в системах с движущимися границами и нагрузками*, Физматлит, М., 2001, 320 с.