

$$\begin{cases} x_0 = a + C_0 \cos a, \\ v_0 = b\omega - C_0(\gamma \cos a + \omega_1 \sin a). \end{cases} \quad (8)$$

Из этой системы уравнений можно определить  $C_0$  и  $a$ . Таким образом, (7) есть общее решение задачи о колебаниях тела под действием упругой силы и периодической внешней силы. Это общее решение подтверждает сделанное в начале предположение о том, что при длительном воздействии внешней силы с частотой  $\omega$  тело будет колебаться с той же частотой  $\omega$ . В самом деле, каковы бы ни были начальные условия, они влияют только на значения  $C_0$  и  $a$ , т. е. только на последнее слагаемое решения (7). Однако с течением времени это слагаемое, имеющее частоту  $\omega_0$ , становится сколь угодно близким к нулю за счет множителя  $e^{-\gamma t}$ , и им можно пренебречь при больших  $t$ . Оставшиеся слагаемые описывают колебания с частотой  $\omega$ , которые не затухают с течением времени, потому что поддерживаются действием внешней силы.

**А. В. ЗАРЕЦКИЙ, Н. Н. СЕНДЕР**

Беларусь, Брест, УО «БрГУ имени А. С. Пушкина»

### **ДВИЖЕНИЕ ТЕЛА В СРЕДЕ, ОКАЗЫВАЮЩЕЙ СОПРОТИВЛЕНИЕ ДВИЖЕНИЮ**

Всякое тело испытывает при движении противодействие со стороны той среды, в которой происходит движение. Если сопротивление невелико, то задачу его можно не принимать во внимание. Однако в ряде случаев такой подход неудовлетворителен, с сопротивлением среды приходится считаться. Установлено, что если тело движется в жидкости или газе, скорость движения невелика и тело имеет малые размеры, то сила сопротивления пропорциональна скорости движения:

$$F(t) = -kv(t). \quad (1)$$

Здесь коэффициент пропорциональности  $k > 0$ , а знак минус в (1) показывает, что сила сопротивления направлена противоположно скорости движения тела. Число  $k$  зависит от свойств среды, оно пропорционально вязкости среды. Кроме того,  $k$  зависит от формы и размеров тела. Например, для случая шара радиуса  $R$  формула (1) принимает вид

$$F = -6\pi R\eta v(t), \quad (2)$$

где  $\eta$  – вязкость среды. Для воздуха  $\eta = 1,8 \cdot 10^{-4}$ , для воды  $\eta = 0,01$  (при  $20^\circ\text{C}$ ),  $[\eta] = \text{г}/(\text{см}\cdot\text{с})$ . Формула (2) справедлива при  $\frac{vR\rho}{\eta} < 5$ , где  $\rho$  – плотность среды. Эта величина называется числом Рейнольдса.

Рассмотрим задачу о торможении тела. Пусть некоторая сила сообщила телу скорость, а затем в момент времени  $t=t_0$  перестала действовать. Тело продолжает двигаться, и на него действует только сила сопротивления. Из второго закона Ньютона  $\frac{dv}{dt} = -\alpha v$ .

Разделив обе части на  $m$  и обозначив  $\frac{k}{m} = \alpha$  ( $\alpha > 0$ ), получим  $\frac{dv}{dt} = -\alpha v$ .

Решение этого уравнения есть

$$v(t) = v_0 e^{-\alpha(t-t_0)}. \quad (3)$$

Здесь  $v_0$  есть значение скорости в момент  $t=t_0$ . Так как  $\alpha > 0$ , то при  $t > t_0$  показатель степени в (3) отрицательный,  $e^{-\alpha(t-t_0)} < 1$  и, следовательно,  $v(t) < v_0$ , т. е. скорость убывает с течением времени. Среда тормозит движение тела.

Найдем выражение для пути, пройденного телом. Из (3) получаем  $\frac{dx}{dt} = v_0 e^{-\alpha(t-t_0)}$ , или

$$dx = v_0 e^{-\alpha(t-t_0)} dt. \quad (4)$$

Пусть в начальный момент времени (при  $t=t_0$ ) тело находилось в начале координат:  $x(t_0) = 0$ . Интегрируя (4), получим  $x(t) = v_0 \int_{t_0}^t e^{-\alpha(t-t_0)} dt$ , откуда

$$x(t) = \frac{v_0}{\alpha} [1 - e^{-\alpha(t-t_0)}]. \quad (5)$$

Пользуясь формулой (5), можно получить весь путь, который пройдет тело после момента  $t_0$ , т. е. после того, как сила перестала действовать на тело. Для этого заметим, что при очень больших  $t$  величина  $e^{-\alpha(t-t_0)}$  весьма мала, и ею можно пренебречь по сравнению с единицей. Поэтому весь путь, который пройдет тело, есть  $\frac{v_0}{\alpha}$ .

**Е. В. ЗУБЕЙ**

Беларусь, Брест, УО «БрГУ имени А. С. Пушкина»

### **НЕКОТОРЫЕ СВОЙСТВА OS-ПРОПЕРЕСТАНОВОЧНЫХ ПОДГРУПП КОНЕЧНЫХ ГРУПП**

Используемые обозначения и определения стандартны, их можно найти в [1].

Подгруппа  $A$  группы  $G$  называется OS-проперестановочной в  $G$ , если существует подгруппа  $B$  такая, что  $AB$  – подгруппа группы  $G$ ,  $G = N_G(A)B$  и подгруппа  $A$  перестановочна со всеми подгруппами Шмидта из  $B$ . В этой ситуации подгруппу  $B$  будем называть OS-продобавлением.