

## Решения задач (10 класс)

### Задача 1. «Транспортер»

**1.1** После контакта детали с направляющей на деталь в горизонтальной плоскости будут действовать две силы трения:  $\vec{F}_{mp1}$  (со стороны ленты транспортера) и  $\vec{F}_{mp2}$  (со стороны направляющей), а также сила реакции  $\vec{N}$  со стороны направляющей.

Будем считать, что движение деталей носит поступательный характер, т.е. они не вращаются при трении о направляющую.

Для снятия (соскальзывания) детали с транспортера необходимо, чтобы проекция силы трения  $F_{mp1} = \mu_1 mg$  на направляющую была больше силы трения  $F_{mp2} = \mu_2 N$  о направляющую (рис. 1):

$$\mu_1 mg \sin \alpha > \mu_2 N.$$

С учетом того, что сила реакции

$$N = \mu_1 mg \cos \alpha,$$

получаем

$$\operatorname{tg} \alpha \geq \mu_2$$

Соответственно, для минимального угла  $\alpha_{min}$  выбираем случай равенства

$$\operatorname{tg} \alpha_{min} = \mu_2. \quad (1)$$

Обратите внимание, что (1) не зависит от значения коэффициента трения  $\mu_1$ , главное — чтобы он был отличен от нуля, иначе детали не смогут двигаться по транспортеру.

**1.2** Таким образом, при выполнении условия  $\alpha > \alpha_{min}$  детали будут скользить вдоль направляющей. Заметим, что по мере роста скорости  $\vec{u}$  движения деталей вдоль направляющей вектор  $\vec{u}$  скорости их проскальзывания относительно транспортера будет поворачиваться, «прижимаясь» к нормали  $AD$ . Вследствие этого будет поворачиваться и вектор силы трения  $\vec{F}_{mp1}$  из начального положения «вдоль транспортера» до установившегося положения, при котором он будет составлять некоторый угол  $\beta$  с нормалью  $AD$  к направляющей (рис.2). Следовательно, в установившемся режиме

$$F_{mp1} \sin \beta = \mu_2 N = \mu_2 F_{mp1} \cos \beta \Rightarrow \operatorname{tg} \beta = \mu_2. \quad (2)$$

С другой стороны из треугольника скоростей  $ABC$  (см. рис. 2) по теореме синусов имеем

$$\frac{u}{\sin(\alpha - \beta)} = \frac{V}{\sin \xi}, \quad (3)$$

где  $\xi = \frac{\pi}{2} + \beta$ .

Выделяя из (3)  $\operatorname{tg} \beta$  с учетом (2) получаем

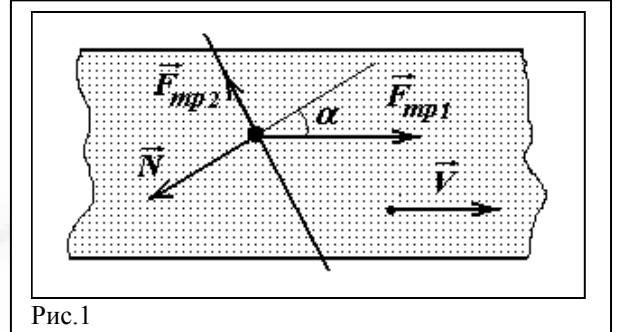


Рис.1

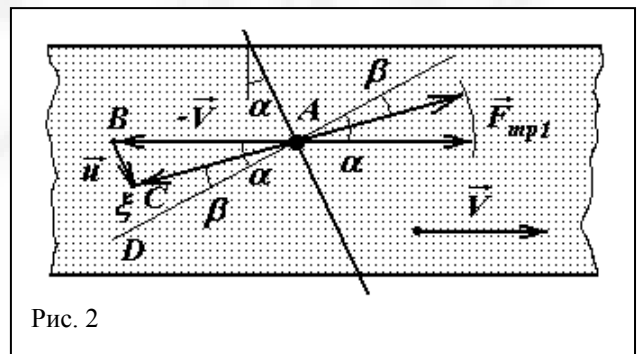


Рис. 2

$$\operatorname{tg} \beta = \frac{V \sin \alpha - u}{V \cos \alpha} = \mu_2.$$

Окончательно для установившейся скорости  $u$  поступательного движения деталей вдоль направляющей получаем

$$u = V(\sin \alpha - \mu_2 \cos \alpha). \quad (4)$$

Как видим из (4) выражение имеет смысл только при выполнении условия

$$\operatorname{tg} \alpha \geq \mu_2,$$

в противном случае после упора в направляющую детали будут покоиться, т.е.  $u = 0$ .

## Задача 2. «Кипение»

**2.1** Рассмотрим пузырек пара радиуса  $r$  (рис. 3), образовавшийся внутри кипящей жидкости. Пузырек увеличивает свой радиус вследствие испарения жидкости внутрь его.

Согласно условию за время  $\Delta t$  с поверхности жидкости  $S$  (поверхности пузырька) испарится объем воды  $\Delta V$ :

$$\Delta V = NDS\Delta t, \quad (1)$$

где  $D$  — «эффективный диаметр» молекулы воды. Соответственно, объем пузырька также должен увеличиться на  $\Delta V$ . С другой стороны  $\Delta V$  можно представить как объем тонкой сферы радиусом  $r$  и толщиной  $\Delta r$  (см. рис.3):

$$\Delta V = S\Delta r = 4\pi r^2 \Delta r. \quad (2)$$

Из (1) и (2) находим приращение радиуса пузырька пара  $\Delta r$  за время  $\Delta t$

$$\Delta r = ND\Delta t = \{\beta = ND\} = \beta \Delta t. \quad (3)$$

Как следует из (3), приращение радиуса  $\Delta r$  пузырька пара за время  $\Delta t$  не зависит от его радиуса  $r$ , т.е. радиус пузырька равномерно увеличивается со временем

$$r = \beta \cdot t. \quad (4)$$

**2.2** Поскольку плотность пара гораздо меньше плотности воды, то силой тяжести пузырька пара по сравнению с действующей на него силой Архимеда можно пренебречь.

Скорость пузырька  $v$  будет расти до тех пор, пока сила Архимеда не уравнивается силой сопротивления со стороны воды (см. рис.3)

$$F_A = F_C,$$

$$\rho_0 g \frac{4}{3} \pi r^3 = C_x \frac{1}{2} \rho_0 v^2 \pi r^2,$$

$$v^2 = \frac{8}{3} \cdot \frac{g}{C_x} r = \{(4)\} = \frac{8}{3} \cdot \frac{g}{C_x} \cdot \beta t = \left\{ \gamma = \frac{8}{3} \cdot \frac{g}{C_x} \cdot \beta \right\} = \gamma \cdot t.$$

Подобные приближения, при которых считается, что в каждый момент времени система находится в равновесном (стационарном) состоянии, называются *квазистационарными* (или как модно говорить сегодня «как бы» стационарными). Соответственно в нашем случае

$$v(t) = \sqrt{\gamma t}. \quad (5)$$

График зависимости (5) представлен на рисунке.

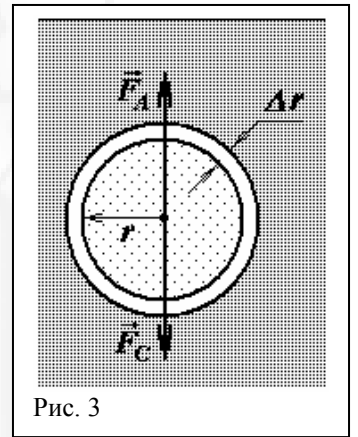


Рис. 3

