

### Задание 3. Диск на рельсах. Решение.

#### Часть 1. Динамика вращательного движения.

1.1 Уравнение (1) можно получить различными способами. Например, рассмотрим малый промежуток времени  $\Delta t$ . Изменение кинетической энергии диска равно работе силы трения, поэтому

$$\Delta\left(\frac{mv^2}{4}\right) = -2F_{mp.}v\Delta t. \quad (1)$$

Изменение кинетической энергии за малый промежуток времени преобразуем следующим образом

$$\Delta\left(\frac{mv^2}{4}\right) = \frac{m}{4}((v + \Delta v)^2 - v^2) = \frac{m}{2}v\Delta v, \quad (2)$$

мы пренебрегли малым слагаемым  $(\Delta v)^2$ . Подстановка этого выражения в уравнение (1) приводит к требуемому результату

$$\frac{\Delta v}{\Delta t} = -4 \frac{F_{mp.}}{m}. \quad (3)$$

1.2 В рассматриваемом случае

$$F_{mp.} = \frac{1}{2} \mu mg \quad (4)$$

Поэтому

$$R \frac{\Delta \omega}{\Delta t} = -2 \mu g. \quad (5)$$

Так как угловое ускорение постоянно, то угловая скорость изменяется по закону

$$\omega = \omega_0 - 2 \frac{\mu g}{R} t. \quad (6)$$

Из этой функции находим время, за которое угловая скорость уменьшается вдвое:

$$\frac{\omega_0}{2} = \omega_0 - 2 \frac{\mu g}{R} t \Rightarrow t_{1/2} = \frac{\omega_0 R}{4 \mu g}. \quad (7)$$

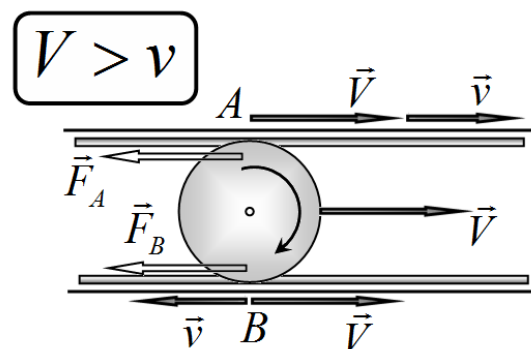
1.3 Полное число оборотов до остановки проще выразить из уравнения (1):

$$\frac{mR^2 \omega_0^2}{4} = \mu mg \cdot (2\pi RN) \Rightarrow N = \frac{R \omega_0^2}{8 \mu g}. \quad (8)$$

#### Часть 2. Движение диска по рельсам.

2.1 Сила трения направлена в сторону противоположную относительной скорости точек соприкосновения тел. Поэтому направления сил трения, действующих на диск со стороны разных рельсов, зависят от соотношения между скоростями поступательного  $V$  и вращательного  $v$  движения крайних точек диска.

Если  $V > v$ , то эти крайние точки движутся в одну



Теоретический тур.

Решения задач. Бланк для жюри.

сторону, поэтому обе силы трения направлены в сторону, противоположную вектору  $V$ . В этом случае скорость поступательного движения будет уменьшаться по закону

$$V = V_0 - a_1 t = V_0 - \mu g t, \quad (9)$$

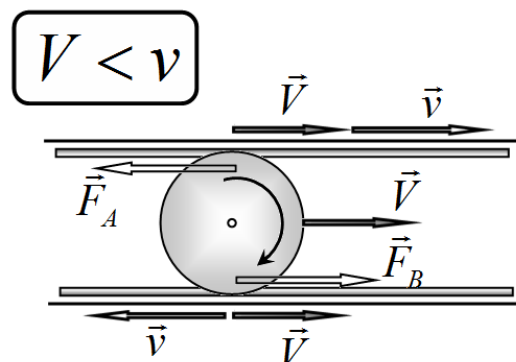
Здесь обозначено  $a_1 = \mu g$  - модуль ускорения для поступательного движения.

Так как силы трения направлены в одну сторону, то суммарный момент силы трения равен нулю, поэтому **угловая скорость вращения изменяться не будет**.

Иная ситуация реализуется при  $V < v$ .

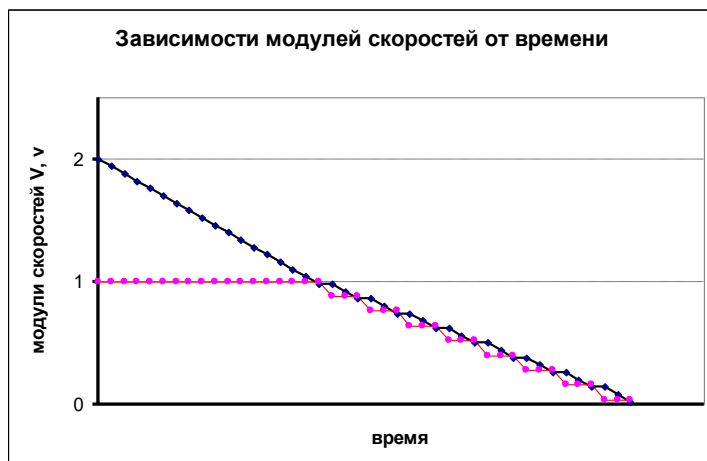
В этом случае силы трения, действующие на крайние точки диска, будут направлены в противоположные стороны. Тогда **скорость поступательного движения изменяться не будет**, а скорость вращательного движения будет изменяться в соответствии с формулой (6):

$$\begin{aligned} \omega &= \omega_0 - 2 \frac{\mu g}{R} t \Rightarrow \\ v &= \omega_0 R - a_2 t = \omega_0 R - 2 \mu g t \end{aligned} \quad (10)$$



Здесь  $a_2 = 2\mu g$  - модуль ускорения вращательного движения. Движение с точным совпадением скоростей  $V = v$  невозможно. Поэтому при  $V \approx v$  движение диска будет носить более сложный характер, в какие малые промежутки времени при  $V > v$  будет уменьшаться скорость поступательного движения (а вращательного сохраняться), в другие промежутки времени при  $V < v$  будет сохраняться скорость поступательного движения, а скорость вращательного движения уменьшаться. Такое попеременное движение усреднено можно представить, как движение с некоторым средним ускорением.

На основании проведенных рассуждений графики зависимости скоростей от времени будет иметь вид: в течение некоторого промежутка времени  $t_1$  скорость поступательного движения будет уменьшаться, а скорость вращательного движения оставаться неизменной, после того, как эти скорости выравниваются, обе скорости будут уменьшаться с одинаковым средним значением.



**2.2** Время выравнивания скоростей легко определить из закона изменения скорости поступательного движения (9):

$$\begin{aligned} \omega_0 R &= V_0 - \mu g t_1 \Rightarrow \\ t_1 &= \frac{V_0 - \omega_0 R}{\mu g}, \end{aligned} \quad (11)$$

**2.3** Для расчета среднего ускорения при  $V \approx v$  примем следующую модель: пусть скорость поступательного движения превышает скорость вращательного движения на малую величину  $\Delta V$ , тогда эта скорость уменьшается с ускорением  $a_0$  и достигает некоторого

значения  $v - \Delta v$  (на этом этапе скорость вращательного движения остается неизменной  $v$ ) – длительность этого этапа

$$\tau_1 = \frac{\Delta V + \Delta v}{a_1}. \quad (12)$$

Скорость вращательного движения превысила скорость поступательного на величину  $\Delta v$ , поэтому она начнет уменьшаться с ускорением  $a_1$  и достигнет значения  $V - \Delta V$ , что произойдет за время

$$\tau_2 = \frac{\Delta v + \Delta V}{a_2}. \quad (13)$$

Таким образом, за время  $(\tau_1 + \tau_2)$  обе скорости уменьшились на величину  $(\Delta V + \Delta v)$ . Поэтому средние ускорения оказываются одинаковыми и равными

$$\langle a \rangle = \frac{\Delta V + \Delta v}{\tau_1 + \tau_2} = \frac{\Delta V + \Delta v}{\frac{\Delta v + \Delta V}{a_1} + \frac{\Delta v + \Delta V}{a_2}} = \frac{a_1 a_2}{a_1 + a_2} = \frac{2}{3} \mu g. \quad (14)$$

**2.4** Теперь путь, который пройдет диск до остановки, легко рассчитать по известной кинематической формуле

$$S = \frac{V_0^2 - \left(\frac{V_0}{2}\right)^2}{2\mu g} + \frac{\left(\frac{V_0}{2}\right)^2}{2 \cdot \frac{2}{3}\mu g} = \frac{9}{16} \frac{V_0^2}{\mu g}. \quad (15)$$