

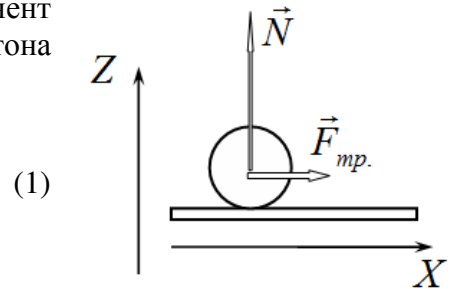
Задание 2. Удар и трение.

В 9 классе в курсе физики вы изучали две простейших модели удара: абсолютно упругий и абсолютно неупругий. В этом задании вам предстоит рассмотреть более сложные модели ударов, в ходе которых существенную роль играет сила трения, действующая во время удара.

Часть 1. Равны ли угол падения и угол отражения?

1.1 Во время удара на шарик постоянно действует сила трения. Для вертикальной и горизонтальной компонент вектора скорости на основании второго закона Ньютона можно записать уравнения

$$\begin{aligned} m \frac{\Delta v_z}{\Delta t} &= N \\ m \frac{\Delta v_x}{\Delta t} &= \mu N \end{aligned} \quad (1)$$



Из этих уравнений следует, что

$$\Delta v_x = \mu \Delta v_z \quad (2)$$

Так как вертикальная компонента только изменяется свой знак, то $\Delta v_z = 2v_0$, следовательно, шарик приобретет в горизонтальном направлении скорость $v_x = 2\mu v_0$.

Следовательно, шарик отпрыгнет под углом

$$\alpha = \arctg(2\mu) \quad (3)$$

к вертикали. Кажущееся увеличение кинетической энергии шарика связано с замедлением его вращения вокруг собственной оси.

1.2. Аналогично предыдущему пункту запишем уравнения для изменения вертикальной и горизонтальной компонент скорости шарика

$$\begin{aligned} m \frac{\Delta v_z}{\Delta t} &= N \\ m \frac{\Delta v_x}{\Delta t} &= -\mu N \end{aligned} \quad (4)$$

Или в данном случае

$$\Delta v_x = -\mu \Delta v_z \quad (5)$$

Учитывая начальные и конечные значения компонент скорости шайбы, получим

$$v_{x1} - v_0 \cos \alpha = -2\mu v_0 \sin \alpha \quad (6)$$

Откуда следует, что горизонтальная компонента скорости станет равной

$$v_{x1} = v_0 \cos \alpha - 2\mu v_0 \sin \alpha \quad (7)$$

Поэтому шайба отпрыгнет под углом

$$\beta = \arctg \frac{v_z}{v_{x1}} = \arctg \frac{v_0 \sin \alpha}{v_0 (\cos \alpha - \mu \sin \alpha)} = \arctg \frac{\sin \alpha}{(\cos \alpha - \mu \sin \alpha)} \approx 31,5^\circ \quad (8)$$

Часть 2. Неупругий удар.

Законы изменения компонент скорости шайбы в этом случае имеют вид

$$\begin{aligned} m \frac{\Delta v_z}{\Delta t} &= N - mg \\ m \frac{\Delta v_x}{\Delta t} &= -\mu N \end{aligned} \quad (9)$$

Проводя суммирование по малым промежуткам времени Δt_i , на которые разбивается время удара, получим

$$\begin{aligned} m\Delta v_z &= \sum_i N_i \Delta t_i - mg\tau \\ m\Delta v_x &= -\mu \sum_i N_i \Delta t_i \end{aligned} \quad (10)$$

Где τ - полное время удара.

Учитывая, что в данной модели $\Delta v_z = v_0 \sin \alpha$, получим выражение для горизонтальной компоненты скорости шайбы после окончания удара (то есть после того как прекратилось вертикальное движение центра масс шайбы):

$$v_{x1} = v_0 \cos \alpha - \mu v_0 \sin \alpha - \mu g \tau. \quad (11)$$

В дальнейшем шайба скользит с постоянным ускорением $a = -\mu g$, поэтому закон изменения ее скорости имеет вид

$$\begin{aligned} v_x(t) &= v_0 \cos \alpha - \mu v_0 \sin \alpha - \mu g \tau - \mu g(t - \tau) = \\ &= v_0 \cos \alpha - \mu v_0 \sin \alpha - \mu g t \end{aligned} \quad (12)$$

Откуда следует, что время движения шайбы до остановки равно

$$t = \frac{v_0 \cos \alpha - \mu v_0 \sin \alpha}{\mu g} \approx 8,2 \text{ с}. \quad (13)$$