Скатывание двух цилиндров

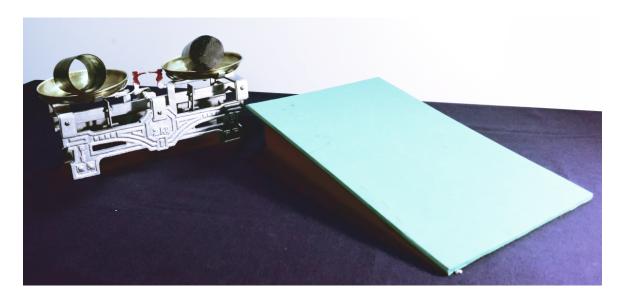


Рис. 1: Демонстрация зависимости инертных свойств тел от распределения массы в этих телах на примере скатывания сплошного и полого цилиндров равной массы и одинакового размера с наклонной плоскости

Оборудование:

- 1. Два цилиндра одинаковой массы
- 2. Весы.
- 3. Наклонная плоскость.
- 4. Линейка или указка.

Краткое описание:

На наклонную плоскость кладут два цилиндра одинаковой массы и радиуса. Цилиндры располагают так, чтобы их оси были находились одна на продолжении другой и удерживают в равновесии.

После отпускания цилиндров они скатываться одновременно с наклонной плоскости, при этом один обгоняет другой. Оказывается, что цилиндр, масса которого сосредоточена ближе к центру, движется с большим ускорением. Это объясняется тем, что его момент инерции оказывается меньше, чем у полого цилиндра, вся масса которого находится на значительном расстоянии от оси вращения.

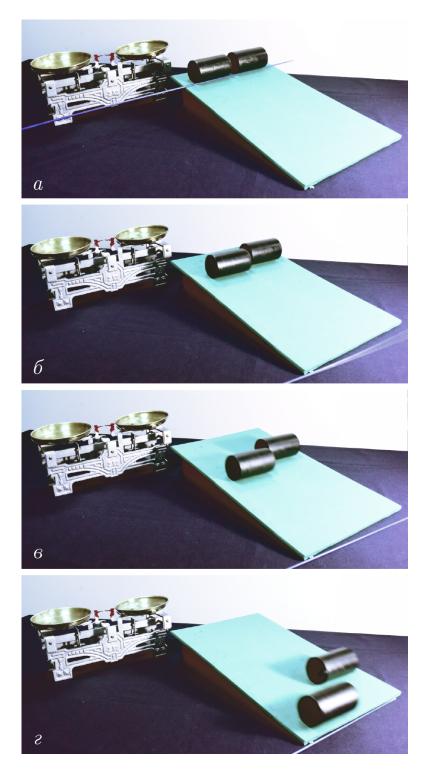


Рис. 2: При одновременном отпускании цилиндров быстрее будет скатываться тот, чей момент инерции окажется меньше. При одинаковых размерах и массе моменты инерции двух цилиндров (сплошной и полый) будут отличаться вдвое

Опыт позволяет наглядно продемонстрировать, что чем больше момент инерции, тем медленнее изменяется линейная скорость тел при одинаковом размере и равной массе.

Теория:

При описании движения цилиндрического тела с наклонной плоскости воспользуемся уравнением движения центра масс, а также основным законом динамики вращательного движения.

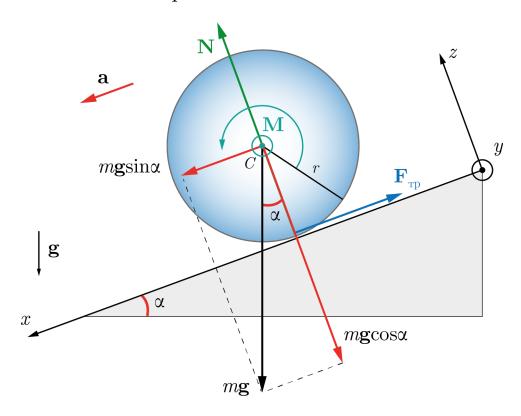


Рис. 3: Схематичное изображение сил, действующих на цилиндр при его движении с наклонной плоскости. Сила трения создает вращательный момент, поэтому скатывающийся ускоренно цилиндр начинает закручиваться. Согласно основному закону динамики вращательного движения угловое ускорение точек цилиндра, а следовательно, и линейное ускорение его центра масс, оказывается тем больше, чем меньше его момент инерции

В векторной форме уравнение поступательного движения центра масс цилиндра запишется следующим образом:

$$m\mathbf{g} + \mathbf{N} + \mathbf{F}_{\mathsf{Tp}} = m\mathbf{a}. \tag{1}$$

В выбранной системе координат после проектирования всех векторов можно записать уравнение движения в скалярном виде. В проекции на ось x это уравнение примет вид:

$$mg\sin\alpha - F_{\rm TP} = ma,$$
 (2)

в проекции на ось z:

$$N - mg\cos\alpha = 0. (3)$$

Составим основное уравнение вращательного движения относительно оси, проходящей через центр масс цилиндра. Моменты силы тяжести $m\mathbf{g}$ и реакции опоры \mathbf{N} относительно этой оси равны нулю. Угловое ускорение $\mathbf{\varepsilon}$ определяется только моментом силы трения F_{Tp} и моментом инерции I:

$$I\mathbf{\varepsilon} = \mathbf{M} \tag{4}$$

где I — момент инерции цилиндра относительно оси вращения, $\mathbf{M} = \mathbf{F}_{\mathrm{Tp}} \times \mathbf{r}$ — момент силы трения, определяемый через векторное про-изведение силы трения на радиус-вектор.

В проекции на ось y уравнение вращательного движения (4) примет вид:

$$I\varepsilon = F_{\text{TD}}r.$$
 (5)

Пользуясь известным соотношением между линейным и угловым ускорениями при движении без проскальзывания $a=r\varepsilon$, выразим силу трения:

$$F_{\rm Tp} = \frac{Ia}{r^2}. (6)$$

Подставляя найденную силу трения в уравнение движения (2), получим:

$$mg\sin\alpha - \frac{Ia}{r^2} = ma. (7)$$

Отсюда можно выразить линейное ускорение a центра масс скатывающегося цилиндра

$$a = \frac{mg\sin\alpha}{I/r^2 + m} = \frac{g\sin\alpha}{1 + I/mr^2}.$$
 (8)

Из полученного выражения следует, что изменение скорости твердого тела при движении по наклонной плоскости зависит от его момента инерции. Увеличение момента инерции твердого тела приводит к уменьшению ускорения центра масс тела. Таким образом, сплошной цилиндр, обладающий меньшим моментом инерции (вся его масса распределена вблизи оси вращения и момент инерции равен $I_1 = mr^2/2$), скатывается быстрее, по сравнению с тонкостенным полым цилиндром, у которого масса в основном находится на периферии ($I_2 = mr^2$).