

№4

n, R, η, m, N — известные η_0 и m_0 I_{max} .

Решение:

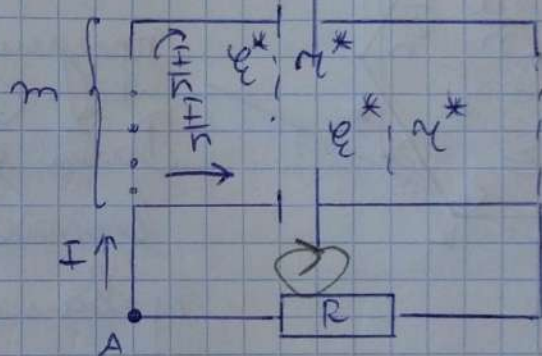
Рассмотрим одну "ветвь" из n батареек.

П.к. они соединены последовательно, их можно заменить одним эквивалентным источником $\mathcal{E}^* = n\mathcal{E}$; $\mathcal{U}^* = n\mathcal{U}$.

Пусть через одну из ветвей протекает ток $\frac{I}{m}$. П.к. другие ветви такие же, то через каждую из ветвей течёт ток $\frac{I}{m}$.

Запишем 2-ое

правило Кирхгофа для контура, обозначенного стрелкой (см. рис. А)



$$\mathcal{E}^* - \mathcal{U}^* \frac{I}{m} - RI = 0.$$

$$n\mathcal{E} - n\mathcal{U} \frac{I}{m} - RI = 0 \Rightarrow I = \frac{n\mathcal{E}}{R + n\mathcal{U} \frac{n}{m}} \Rightarrow I = \frac{\mathcal{E}}{\frac{\mathcal{U}}{m} + \frac{R}{n}}.$$

П.к. всего батареек N , то $N = m \cdot n \Rightarrow n = \frac{N}{m}$

Значит $I = \frac{\mathcal{E}}{\frac{\mathcal{U}}{m} + \frac{Rm}{N}}$ Рассмотрим выражение

$$\frac{\mathcal{U}}{m} + \frac{Rm}{N}. \text{ Приравняв его производную к 0, получим}$$

$$\text{значение } m_0 \left(\frac{\mathcal{U}}{m} + \frac{Rm}{N} \right)' = -\frac{\mathcal{U}}{m^2} + \frac{R}{N} \stackrel{!}{=} -\frac{\mathcal{U}}{m_0^2} + \frac{R}{N} \stackrel{!}{=} 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow m_0 = \sqrt{N \frac{R}{\mathcal{U}}}$$

$$\text{Зная } m_0, n_0 = \frac{N}{m_0} \Rightarrow n_0 = \sqrt{N \frac{\mathcal{U}}{R}}$$

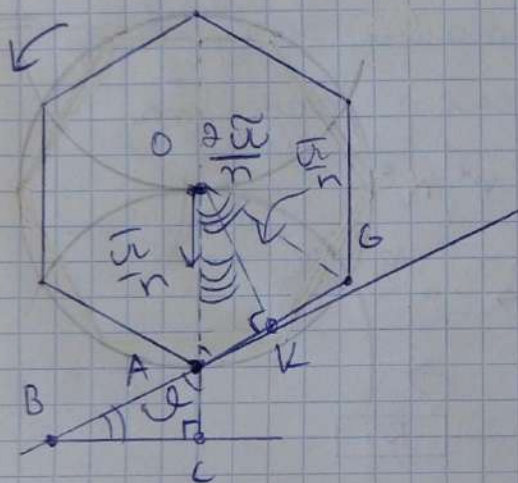
$$\text{Ответ: } m_0 = \sqrt{N \frac{R}{\mathcal{U}}}; n_0 = \sqrt{N \frac{\mathcal{U}}{R}}$$

№.

φ ; n ; 1. n - ? 2. μ - ?

Решение:

Рассмотрим случай, когда протирания нет. Чтобы призма находилась в движении, её центр тяжести должен находиться за вертикальной линией, проходящей через точку (так, как показано на рисунке), т.е.



В данном случае момент силы тяжести относительно точки A будет вращать призму влево.

Для данного условия выталкивание должно превышать определенное критическое значение, n_0

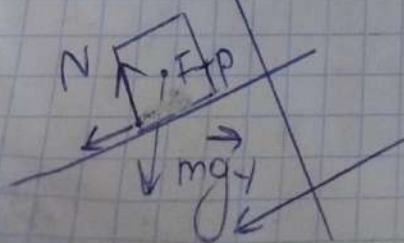
которое находится из геометрии рисунка.

$\angle BAC = \angle OAK$, при этом $\angle AOG = \frac{\partial \mu}{\partial n}$; $\angle OKA = 90^\circ$.

Отсюда $\angle ABC = \angle AOK$, т.е. $\varphi = \frac{\mu}{n_0} \Rightarrow$

$\Rightarrow n > \frac{\mu}{\varphi}$

Рассмотрим силы, действующие на призму (N ; $F_{тр}$; mg) ($F_{тр}$ - сила трения покоя)



Запишем 2-ой и 3-ий законы на

$$OX: N = mg \cos \alpha$$

$$OY: F_{тр} = mg \sin \alpha$$

При этом $F_{TP} < \mu N$, откуда.

$$mg \sin \vartheta < \mu mg \cos \vartheta \Rightarrow \mu > \operatorname{tg} \vartheta \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \mu > \operatorname{tg} \left(\frac{\alpha}{n} \right).$$

Невредно, что $n \geq 3$, $n \in \mathbb{N}$, т.к. при $n=2$ и $n=g$ тело перестает быть пружиной.

Невредно, что при $n_{\min} = 3$ μ будет достаточно для любой другой пружины.

$$\mu > \operatorname{tg} \left(\frac{\alpha}{3} \right) \Rightarrow \mu > \sqrt{3}.$$

$$\text{Ответ: } n > \frac{\alpha}{\vartheta}, \mu > \sqrt{3}.$$

$$m a_{\text{центр}} = m b \sin \left(\ell - \frac{r}{2} \right) \sin \alpha$$

$$\left(\frac{2R}{r} - 2 \right) mg \cdot \mu$$

N5

$$R \gg d; R \gg a; H \gg R \gg d;$$

Решение:

П.к. $H \gg R \gg d$, то $m \approx 2\pi R d H \cdot \rho$, где m — масса пробирки, т.е. $m = 2\pi R d H$.

Если сила тяжести пробирки больше Архимедовой силы, действующей на пробирку при погружении, то она не всплывет.

$$\text{Значит } mg < \rho V g$$

$$2\pi R d H g < \rho \pi R^2 d g$$

$20d < R$. (данное условие справедливо для шероховатой поверхности.)

Полноты погружения. В данном случае вода под пробирку не подтекает.

При погружении пробирки на h см, которая ей действует, сила тяжести

поднимает $F = \rho g h \pi R^2$. Она равна силе

тяжести $F_A = \rho g h \pi R^2$. Это значит, что

уравновешивающая сила в таком случае равна 0.

П.е. пробирка не всплывет.

Отметим, что т.к. $R \gg d$, то $20d < R$ всегда выполняется, а значит пробирка всегда всплывет.

Значит в 1-ом случае пробирка всплывет всегда, во 2-ом никогда.

Ответ: 1) всплывет при $R > 20d$ (всегда) 2) не всплывет никогда.