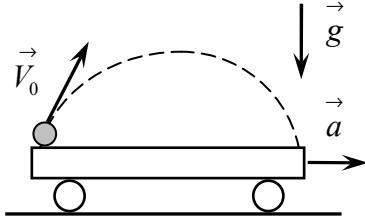
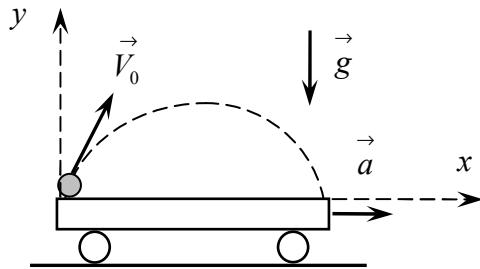


**11.1/1.** Массивная платформа длиной  $L = 9$  м разгоняется с постоянным горизонтальным ускорением  $a = 0,5 \text{ м/с}^2$ . С заднего края платформы бьют по мячу. Спустя время  $\tau = 2$  с мяч падает на передний край. Найдите начальную скорость  $V_0$  мяча относительно платформы. Ускорение свободного падения  $g = 10 \text{ м/с}^2$ , векторы  $\vec{a}$  и  $\vec{V}_0$  лежат в одной вертикальной плоскости. Сопротивление воздуха не учитывайте. Ответ выразите в м/с и округлите до десятых.



*Возможное решение*



Рассмотрим движение мяча в системе отсчёта, связанной с платформой. Обозначим через  $\vec{w}$  ускорение мяча в этой системе. По закону сложения ускорений:

$$\vec{g} = \vec{a} + \vec{w} \quad \rightarrow \quad \vec{w} = \vec{g} - \vec{a}$$

Выберем начало координат в той точке платформы, из которой мяч начал двигаться. Ось  $x$  направим вдоль вектора  $\vec{a}$ , ось  $y$  – вертикально вверх. Зависимость радиус-вектора мяча от времени определяется обычной формулой для равноускоренного движения:

$$\vec{r} = \vec{V}_0 t + \frac{\vec{w} t^2}{2} = \vec{V}_0 t + \frac{(\vec{g} - \vec{a}) t^2}{2}$$

В проекциях на координатные оси:

$$x = V_0 \cos \alpha \cdot t - \frac{a t^2}{2}$$

$$y = V_0 \sin \alpha \cdot t - \frac{g t^2}{2}$$

В момент времени  $t = \tau$  имеем:  $x = L$ ,  $y = 0$ . Получаем:

$$L = V_0 \cos \alpha \cdot \tau - \frac{a \tau^2}{2} \quad \rightarrow \quad V_0 \cos \alpha = \frac{2L + a\tau^2}{2\tau}$$

$$0 = V_0 \sin \alpha \cdot \tau - \frac{g \tau^2}{2} \quad \rightarrow \quad V_0 \sin \alpha = \frac{g\tau}{2}$$

Возводя получившиеся соотношения в квадрат и складывая их, находим  $V_0$ :

$$V_0 = \frac{1}{2\tau} \sqrt{(g\tau^2)^2 + (2L + a\tau^2)^2}$$

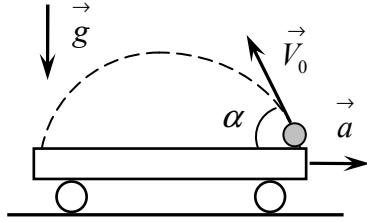
Подставим числовые значения:

$$V_0 = \frac{1}{4} \sqrt{40^2 + 20^2} = 5\sqrt{5} = 11,2 \text{ м/с}$$

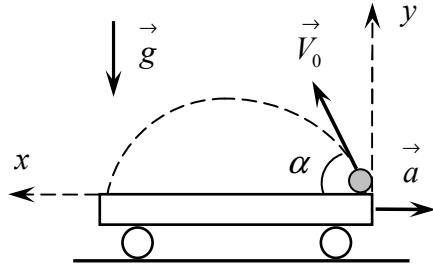
**Ответ:**

$$V_0 = \frac{1}{2\tau} \sqrt{(g\tau^2)^2 + (2L + a\tau^2)^2} = 11,2 \text{ м/с}$$

**11.1/2.** Массивная платформа длиной  $L = 13$  м разгоняется с постоянным горизонтальным ускорением  $a = 0,25 \text{ м/с}^2$ . С переднего края платформы бьют по мячу. Спустя время  $\tau = 2$  с мяч падает на задний край. Найдите, под каким углом  $\alpha$  к горизонту была направлена начальная скорость  $\vec{V}_0$  мяча относительно платформы. Ускорение свободного падения  $g = 10 \text{ м/с}^2$ , векторы  $\vec{a}$  и  $\vec{V}_0$  лежат в одной вертикальной плоскости. Сопротивление воздуха не учитывайте. Ответ выразите в градусах и округлите до целого значения.



*Возможное решение*



Рассмотрим движение мяча в системе отсчёта, связанной с платформой. Обозначим через  $\vec{w}$  ускорение мяча в этой системе. По закону сложения ускорений:

$$\vec{g} = \vec{a} + \vec{w} \rightarrow \vec{w} = \vec{g} - \vec{a}$$

Выберем начало координат в той точке платформы, из которой мяч начал двигатьсяся. Ось  $x$  направим против вектора  $\vec{a}$ , ось  $y$  – вертикально вверх. Зависимость радиус-вектора мяча от времени определяется обычной формулой для равноускоренного движения:

$$\vec{r} = \vec{V}_0 t + \frac{\vec{w} t^2}{2} = \vec{V}_0 t + \frac{(\vec{g} - \vec{a}) t^2}{2}$$

В проекциях на координатные оси:

$$x = V_0 \cos \alpha \cdot t + \frac{a t^2}{2}$$

$$y = V_0 \sin \alpha \cdot t - \frac{g t^2}{2}$$

В момент времени  $t = \tau$  имеем:  $x = L$ ,  $y = 0$ . Получаем:

$$L = V_0 \cos \alpha \cdot \tau + \frac{a \tau^2}{2} \rightarrow V_0 \cos \alpha = \frac{2L - a\tau^2}{2\tau}$$

$$0 = V_0 \sin \alpha \cdot \tau - \frac{g \tau^2}{2} \rightarrow V_0 \sin \alpha = \frac{g \tau^2}{2}$$

Поделив получившиеся соотношения друг на друга, находим угол  $\alpha$ :

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{g \tau^2}{2L - a\tau^2} \rightarrow \alpha = \operatorname{arctg} \left( \frac{g \tau^2}{2L - a\tau^2} \right)$$

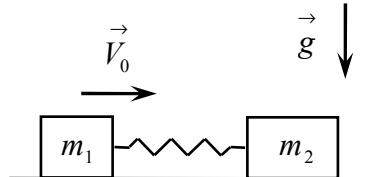
Подставим числовые значения:

$$\alpha = \operatorname{arctg} \frac{40}{25} = \operatorname{arctg} \frac{8}{5} = 58^\circ$$

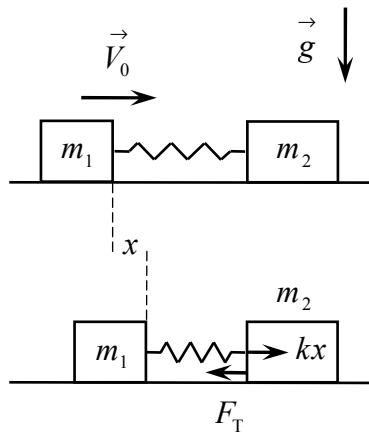
**Ответ:**

$$\alpha = \operatorname{arctg} \left( \frac{g \tau^2}{2L - a \tau^2} \right) = 58^\circ$$

**11.2/1.** На горизонтальном столе лежат бруски 1 и 2, соединённые невесомой недеформированной пружиной жёсткостью  $k = 90 \text{ Н/м}$ . Массы брусков  $m_1 = 0,15 \text{ кг}$  и  $m_2 = 0,4 \text{ кг}$ . Коэффициент трения скольжения брусков по столу  $\mu = 0,3$ . Коротким ударом бруску 1 сообщают скорость, направленную вдоль пружины к бруску 2. Найдите максимальное значение  $V_0$  этой скорости, при котором брусок 2 останется неподвижным. Ускорение свободного падения  $g = 10 \text{ м/с}^2$ . Ответ выразите в  $\text{м/с}$  и округлите до сотых.



*Возможное решение*



Рассмотрим случай, когда при движении бруска 1 брусок 2 остаётся неподвижным. Пусть брусок 1 сместился вправо на расстояние  $x$ . При этом сжатие пружины также равно  $x$ . На брусок 2 действует сила упругости  $kx$  и сила трения покоя  $F_T$ . Так как брусок 2 неподвижен, то

$$kx = F_T$$

Сила трения покоя не превосходит своего максимального значения, равного силе трения скольжения:

$$F_T \leq \mu m_2 g$$

Отсюда получаем ограничение на  $x$ :

$$kx \leq \mu m_2 g$$

Это неравенство должно выполняться и при максимальном сжатии пружины  $x_m$ :

$$kx_m \leq \mu m_2 g \rightarrow x_m \leq \frac{\mu m_2 g}{k}$$

Для того чтобы связать  $x_m$  с начальной скоростью  $V_0$ , запишем уравнение баланса энергии для бруска 1. Учитывая, что при максимальном сжатии пружины брусок 1 останавливается, имеем:

$$\frac{kx_m^2}{2} - \frac{m_1 V_0^2}{2} = -\mu m_1 g x_m$$

В левой части стоит приращение механической энергии бруска 1, в правой части — работа силы трения скольжения. Выразим из этого уравнения  $V_0^2$ :

$$\frac{m_1 V_0^2}{2} = \frac{k x_m^2}{2} + \mu m_1 g x_m = \frac{x_m}{2} (k x_m + 2\mu m_1 g) \rightarrow V_0^2 = \frac{x_m}{m_1} (k x_m + 2\mu m_1 g)$$

Используя найденное выше ограничение на  $x_m$ , получаем:

$$V_0^2 \leq \frac{\mu m_2 g}{k m_1} (\mu m_2 g + 2\mu m_1 g) \rightarrow V_0^2 \leq \frac{(\mu g)^2 m_2}{k} \left( \frac{m_2}{m_1} + 2 \right) \rightarrow V_0 \leq \mu g \sqrt{\frac{m_2}{k} \left( \frac{m_2}{m_1} + 2 \right)}$$

Как видно, значения начальной скорости, при которых брускок 2 остаётся неподвижным, ограничены сверху. Максимальное значение  $V_0$  равно:

$$V_0 = \mu g \sqrt{\frac{m_2}{k} \left( \frac{m_2}{m_1} + 2 \right)}$$

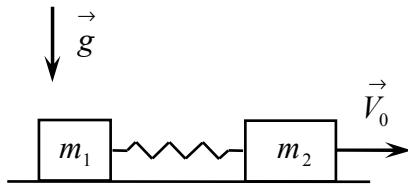
Подставим числовые значения:

$$V_0 = 3 \sqrt{\frac{0,4}{90} \left( \frac{0,4}{0,15} + 2 \right)} = \sqrt{0,04 \left( \frac{40}{15} + 2 \right)} = 0,2 \sqrt{\frac{14}{3}} = 0,43 \text{ м/с}$$

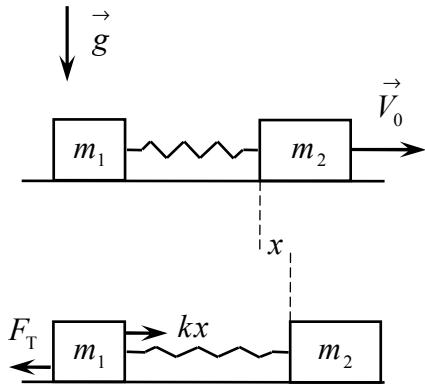
**Ответ:**

$$V_0 = \mu g \sqrt{\frac{m_2}{k} \left( \frac{m_2}{m_1} + 2 \right)} = 0,43 \text{ м/с}$$

**11.2/2.** На горизонтальном столе лежат бруски 1 и 2, соединённые невесомой недеформированной пружиной жёсткостью  $k = 60 \text{ н/м}$ . Массы брусков  $m_1 = 0,2 \text{ кг}$  и  $m_2 = 0,35 \text{ кг}$ . Коэффициент трения скольжения брусков по столу  $\mu = 0,4$ . Коротким ударом бруску 2 сообщают скорость, направленную вдоль пружины от бруска 1. Найдите минимальное значение  $V_0$  этой скорости, при котором бруск 1 начнёт двигаться. Ускорение свободного падения  $g = 10 \text{ м/с}^2$ . Ответ выразите в м/с и округлите до сотых.



*Возможное решение*



Рассмотрим случай, когда при движении бруска 2 бруск 1 остаётся неподвижным. Пусть бруск 2 сместился вправо на расстояние  $x$ . При этом удлинение пружины также равно  $x$ . На бруск 1 действует сила упругости  $kx$  и сила трения покоя  $F_T$ . Так как бруск 1 неподвижен, то

$$kx = F_T$$

Сила трения покоя не превосходит своего максимального значения, равного силе трения скольжения:

$$F_T \leq \mu m_1 g$$

Отсюда получаем ограничение на  $x$ :

$$kx \leq \mu m_1 g$$

Это неравенство должно выполняться и при максимальном удлинении пружины  $x_m$ :

$$kx_m \leq \mu m_1 g \quad \rightarrow \quad x_m \leq \frac{\mu m_1 g}{k}$$

Для того чтобы связать  $x_m$  с начальной скоростью  $V_0$ , запишем уравнение баланса энергии для бруска 2. Учитывая, что при максимальном удлинении пружины бруск 2 останавливается, имеем:

$$\frac{kx_m^2}{2} - \frac{m_2 V_0^2}{2} = -\mu m_2 g x_m$$

В левой части стоит приращение механической энергии бруска 2, в правой части — работа силы трения скольжения. Выразим из этого уравнения  $V_0^2$ :

$$\frac{m_2 V_0^2}{2} = \frac{kx_m^2}{2} + \mu m_2 g x_m = \frac{x_m}{2} (kx_m + 2\mu m_2 g) \quad \rightarrow \quad V_0^2 = \frac{x_m}{m_2} (kx_m + 2\mu m_2 g)$$

Используя найденное выше ограничение на  $x_m$ , получаем:

$$V_0^2 \leq \frac{\mu m_1 g}{k m_2} (\mu m_1 g + 2\mu m_2 g) \rightarrow V_0^2 \leq \frac{(\mu g)^2 m_1}{k} \left( \frac{m_1}{m_2} + 2 \right) \rightarrow V_0 \leq \mu g \sqrt{\frac{m_1}{k} \left( \frac{m_1}{m_2} + 2 \right)}$$

Как видно, значения начальной скорости, при которых бруск 1 остаётся неподвижным, ограничены сверху. Поэтому минимальное значение  $V_0$ , при котором бруск 1 начнёт двигаться, определяется правой частью последнего неравенства:

$$V_0 = \mu g \sqrt{\frac{m_1}{k} \left( \frac{m_1}{m_2} + 2 \right)}$$

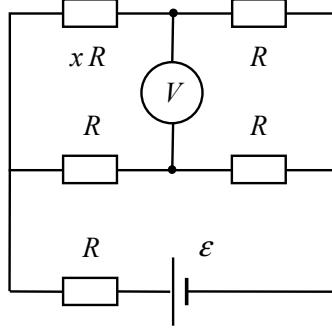
Подставим числовые значения:

$$V_0 = 4 \sqrt{\frac{0,2}{60} \left( \frac{0,2}{0,35} + 2 \right)} = 4 \sqrt{\frac{0,01}{3} \left( \frac{4}{7} + 2 \right)} = 0,4 \sqrt{\frac{1}{3} \cdot \frac{18}{7}} = 0,4 \sqrt{\frac{6}{7}} = 0,37 \text{ м/с}$$

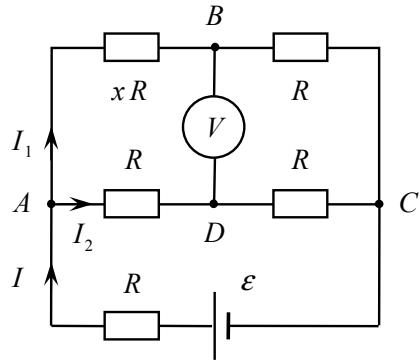
**Ответ:**

$$V_0 = \mu g \sqrt{\frac{m_1}{k} \left( \frac{m_1}{m_2} + 2 \right)} = 0,37 \text{ м/с}$$

**11.3/1.** Электрическая цепь состоит из батареи с эдс  $\varepsilon = 8$  В, идеального вольтметра, четырёх одинаковых сопротивлений  $R$  и переменного сопротивления  $xR$ . Множитель  $x$  подобран так, что тепловая мощность, выделяющаяся на сопротивлении  $xR$ , максимальна. Найдите напряжение  $V$ , которое в этом случае показывает вольтметр. Ответ выразите в вольтах и округлите до сотых. Внутреннее сопротивление батареи не учитывайте.



*Возможное решение*



Так как сопротивление вольтметра бесконечно велико, ток через него не идёт и при вычислении токов вольтметр можно не учитывать. Найдём сначала ток  $I$ , текущий через батарею. Общее сопротивление цепи равно:

$$R_0 = R + \frac{(x+1)R \cdot 2R}{(x+1)R + 2R} = R \left( 1 + \frac{2x+2}{x+3} \right) = \frac{R(3x+5)}{x+3}$$

Для тока получаем:

$$I = \frac{\varepsilon}{R_0} = \frac{\varepsilon(x+3)}{R(3x+5)}$$

Обозначим через  $I_1$  и  $I_2$  токи, текущие в ветвях  $ABC$  и  $ADC$ . В узле  $A$  имеем:

$$I_1 + I_2 = I$$

Приравнивая напряжения между точками  $A$  и  $C$ , получаем:

$$I_1(x+1)R = I_2 \cdot 2R \quad \rightarrow \quad I_2 = \frac{I_1(x+1)}{2}$$

Из полученных уравнений находим токи  $I_1$  и  $I_2$ :

$$I_1 + \frac{I_1(x+1)}{2} = I \quad \rightarrow \quad I_1 = \frac{2I}{x+3} = \frac{2\varepsilon}{R(3x+5)}, \quad I_2 = \frac{\varepsilon(x+1)}{R(3x+5)}$$

Тепловая мощность, выделяющаяся на сопротивлении  $xR$ , равна:

$$P = I_1^2 x R = \frac{4\varepsilon^2 x}{R(3x+5)^2}$$

Преобразуем это выражение:

$$P = \frac{4\varepsilon^2}{3R} \cdot \frac{3x+5-5}{(3x+5)^2} = \frac{4\varepsilon^2}{3R} \left( \frac{1}{3x+5} - \frac{5}{(3x+5)^2} \right)$$

Введём новую переменную  $y$ :

$$y = \frac{1}{3x+5}$$

Мощность представляется квадратным трёхчленом относительно этой переменной:

$$P = \frac{4\varepsilon^2}{3R} \cdot (y - 5y^2)$$

Максимум мощности достигается при  $y = 1/10$ . Найдём соответствующее значение  $x$ :

$$\frac{1}{3x+5} = \frac{1}{10} \rightarrow 3x+5 = 10 \rightarrow x = \frac{5}{3}$$

Вычислим токи  $I_1$  и  $I_2$  при этом значении  $x$ :

$$I_1 = \frac{\varepsilon}{5R}, \quad I_2 = \frac{4\varepsilon}{15R}$$

Напряжение на вольтметре выразим через потенциалы точек  $B$ ,  $C$  и  $D$ :

$$V = \varphi_D - \varphi_B = \varphi_D - \varphi_C + \varphi_C - \varphi_B$$

С учётом направлений токов имеем:

$$\varphi_D - \varphi_C = I_2 R, \quad \varphi_C - \varphi_B = -I_1 R$$

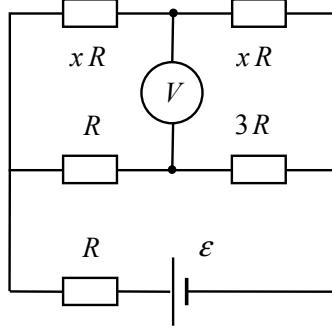
Окончательно получаем:

$$V = (I_2 - I_1) R = \frac{\varepsilon}{15} = 0,53 \text{ В}$$

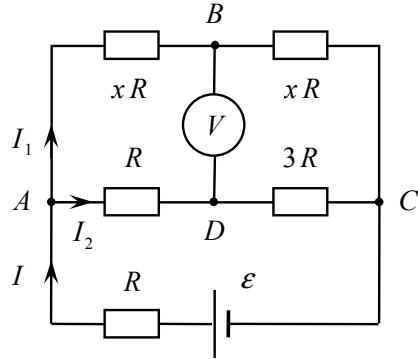
**Ответ:**

$$V = \frac{\varepsilon}{15} = 0,53 \text{ В}$$

**11.3/2.** Электрическая цепь состоит из батареи с эдс  $\varepsilon$ , идеального вольтметра, двух сопротивлений  $R$ , одного сопротивления  $3R$  и двух переменных сопротивлений  $xR$ . Множитель  $x$  подобран так, что напряжение на вольтметре  $V = \varepsilon/7$ . Найдите отношение  $k$  суммарной тепловой мощности  $P$ , выделяющейся на сопротивлениях  $xR$ , к максимальной величине этой мощности  $P_m$ :  $k = P/P_m$ . Ответ округлите до сотых. Внутреннее сопротивление батареи не учитывайте.



*Возможное решение*



Так как сопротивление вольтметра бесконечно велико, ток через него не идёт и при вычислении токов вольтметр можно не учитывать. Найдём сначала ток  $I$ , текущий через батарею. Общее сопротивление цепи равно:

$$R_0 = R + \frac{2xR \cdot 4R}{2xR + 4R} = R \left(1 + \frac{4x}{x+2}\right) = \frac{R(5x+2)}{x+2}$$

Для тока получаем:

$$I = \frac{\varepsilon}{R_0} = \frac{\varepsilon(x+2)}{R(5x+2)}$$

Обозначим через  $I_1$  и  $I_2$  токи, текущие в ветвях  $ABC$  и  $ADC$ . В узле  $A$  имеем:

$$I_1 + I_2 = I$$

Приравнивая напряжения между точками  $A$  и  $C$ , получаем:

$$I_1 \cdot 2xR = I_2 \cdot 4R \rightarrow I_2 = \frac{I_1 x}{2}$$

Из полученных уравнений находим токи  $I_1$  и  $I_2$ :

$$I_1 + \frac{I_1 x}{2} = I \rightarrow I_1 = \frac{2I}{x+2} = \frac{2\varepsilon}{R(5x+2)}, \quad I_2 = \frac{\varepsilon x}{R(5x+2)}$$

Суммарная тепловая мощность, выделяющаяся на сопротивлениях  $xR$ , равна:

$$P = 2 I_1^2 x R = \frac{8 \varepsilon^2 x}{R(5x+2)^2}$$

Преобразуем это выражение:

$$P = \frac{8 \varepsilon^2}{5R} \cdot \frac{5x+2-2}{(5x+2)^2} = \frac{8 \varepsilon^2}{5R} \left( \frac{1}{5x+2} - \frac{2}{(5x+2)^2} \right)$$

Введём новую переменную  $y$ :

$$y = \frac{1}{5x+2}$$

Мощность представляется квадратным трёхчленом относительно этой переменной:

$$P = \frac{8 \varepsilon^2}{5R} \cdot (y - 2y^2)$$

Максимум мощности достигается при  $y_m = 1/4$ . Максимальная мощность равна:

$$P_m = \frac{8 \varepsilon^2}{5R} \left( \frac{1}{4} - \frac{2}{16} \right) = \frac{\varepsilon^2}{5R}$$

Напряжение на вольтметре выразим через потенциалы точек  $A$ ,  $B$  и  $D$ :

$$V = \varphi_D - \varphi_B = \varphi_D - \varphi_A + \varphi_A - \varphi_B$$

С учётом направлений токов имеем:

$$\varphi_D - \varphi_A = -I_2 R, \quad \varphi_A - \varphi_B = I_1 \cdot x R$$

Получаем:

$$V = (I_1 x - I_2) R = \frac{\varepsilon x}{5x+2}$$

Найдём значение  $x$ , при котором  $V = \varepsilon/7$ :

$$\frac{\varepsilon x}{5x+2} = \frac{\varepsilon}{7} \quad \rightarrow \quad 7x = 5x+2 \quad \rightarrow \quad x = 1$$

Соответствующее значение мощности равно:

$$P = \frac{8 \varepsilon^2}{5R} \left( \frac{1}{7} - \frac{2}{49} \right) = \frac{8 \varepsilon^2}{49R}$$

Для отношения мощностей получаем:

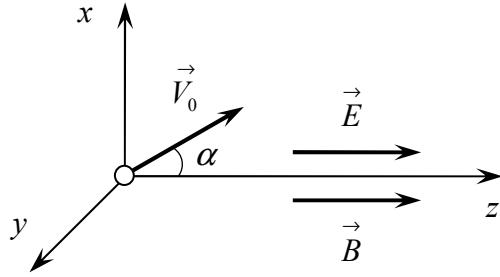
$$k = \frac{P}{P_m} = \frac{40}{49} = 0,82$$

**Ответ:**

$$k = \frac{40}{49} = 0,82$$

**11.4/1.** Отрицательно заряженная частица движется в постоянных и однородных электрическом и магнитном полях. Напряжённость электрического поля  $E = 20 \text{ кВ/м}$ , индукция магнитного поля  $B = 0,01 \text{ Тл}$ , векторы  $\vec{E}$  и  $\vec{B}$  сонаправлены. В начальном положении вектор скорости частицы составляет угол  $\alpha = 30^\circ$  с вектором  $\vec{E}$ . Найдите минимальное значение  $V_0$  этой скорости, при котором частица вернётся в начальное положение. Ответ выразите в виде безразмерного отношения  $V_0 / c$ , округлённого до тысячных;  $c = 3 \cdot 10^8 \text{ м/с}$  — скорость света в вакууме.

*Возможное решение*



Выберем начало координат в точке, из которой начала двигаться частица; ось  $z$  направим вдоль вектора  $\vec{E}$ . Движение в этом направлении определяется только электрическим полем:

$$m a_z = -qE \rightarrow a_z = -\frac{qE}{m} \rightarrow z = V_0 \cos \alpha \cdot t + \frac{a_z t^2}{2} = V_0 \cos \alpha \cdot t - \frac{qE t^2}{2m}$$

Здесь  $a_z$  —  $z$ -компоненты ускорения частицы,  $m$  и  $(-q)$  — её масса и заряд. Полагая  $z = 0$ , находим время  $\tau$ , за которое частица вернётся в плоскость  $xy$ :

$$0 = V_0 \cos \alpha \cdot \tau - \frac{qE \tau^2}{2m} \rightarrow \tau = \frac{2m V_0 \cos \alpha}{qE}$$

Движение в плоскости  $xy$ , перпендикулярной векторам  $\vec{E}$  и  $\vec{B}$ , происходит под действием силы Лоренца и представляет собой равномерное вращение по окружности. Найдём её радиус  $R$  и период обращения  $T$ . Учитывая, что сила Лоренца равна

$$F_L = qV_\perp B,$$

где  $V_\perp = V_0 \sin \alpha$  — составляющая скорости, перпендикулярная вектору индукции магнитного поля, получаем:

$$\frac{mV_\perp^2}{R} = qV_\perp B \rightarrow R = \frac{mV_\perp}{qB} \rightarrow T = \frac{2\pi R}{V_\perp} = \frac{2\pi m}{qB}$$

Частица вернётся в начальное положение, если за время  $\tau$  совершил целое число оборотов по окружности:

$$\frac{\tau}{T} = n,$$

$n=1, 2, \dots$  — число оборотов. Подставляя сюда значения  $\tau$  и  $T$ , находим возможные значения начальной скорости:

$$\tau = nT \rightarrow \frac{2m V_0 \cos \alpha}{qE} = \frac{2\pi m}{qB} \cdot n \rightarrow V_0 = \frac{\pi E n}{B \cos \alpha}$$

Минимальное значение получается при  $n = 1$  (один оборот за время  $\tau$ ):

$$V_0 = \frac{\pi E}{B \cos \alpha} \rightarrow \frac{V_0}{c} = \frac{\pi E}{c B \cos \alpha}$$

Подставим числовые значения:

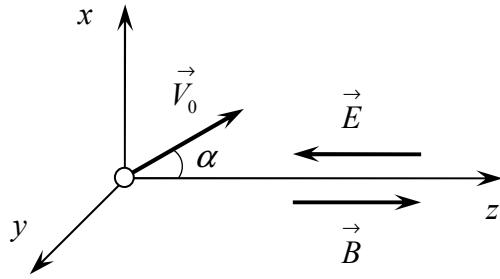
$$\frac{V_0}{c} = \frac{\pi \cdot 2 \cdot 10^4}{3 \cdot 10^8 \cdot 10^{-2} \cdot (\sqrt{3}/2)} = \frac{4\pi}{3\sqrt{3}} \cdot 10^{-2} = 0,024$$

Ответ:

$$\frac{V_0}{c} = \frac{\pi E}{c B \cos \alpha} = 0,024$$

**11.4/2.** Положительно заряженная частица движется в постоянных и однородных электрическом и магнитном полях. Напряжённость электрического поля  $E = 15 \text{ кВ/м}$ , вектор индукции магнитного поля  $\vec{B}$  направлен противоположно  $\vec{E}$ . В начальном положении скорость частицы  $V_0 = 5 \cdot 10^6 \text{ м/с}$  составляет угол  $\alpha = 45^\circ$  с вектором  $\vec{B}$ . Найдите минимальное значение индукции магнитного поля, при котором частица вернётся в начальное положение. Ответ выразите в единицах СИ и округлите до тысячных.

*Возможное решение*



Выберем начало координат в точке, из которой начала двигаться частица; ось  $z$  направим вдоль вектора  $\vec{B}$  (против  $\vec{E}$ ). Движение в этом направлении определяется только электрическим полем:

$$m a_z = -qE \rightarrow a_z = -\frac{qE}{m} \rightarrow z = V_0 \cos \alpha \cdot t + \frac{a_z t^2}{2} = V_0 \cos \alpha \cdot t - \frac{qE t^2}{2m}$$

Здесь  $a_z$  —  $z$ -компоненты ускорения частицы,  $m$  и  $q$  — её масса и заряд. Полагая  $z = 0$ , находим время  $\tau$ , за которое частица вернётся в плоскость  $xy$ :

$$0 = V_0 \cos \alpha \cdot \tau - \frac{qE \tau^2}{2m} \rightarrow \tau = \frac{2m V_0 \cos \alpha}{qE}$$

Движение в плоскости  $xy$ , перпендикулярной векторам  $\vec{E}$  и  $\vec{B}$ , происходит под действием силы Лоренца и представляет собой равномерное вращение по окружности. Найдём её радиус  $R$  и период обращения  $T$ . Учитывая, что сила Лоренца равна

$$F_L = qV_\perp B,$$

где  $V_\perp = V_0 \sin \alpha$  — составляющая скорости, перпендикулярная вектору индукции магнитного поля, получаем:

$$\frac{mV_\perp^2}{R} = qV_\perp B \rightarrow R = \frac{mV_\perp}{qB} \rightarrow T = \frac{2\pi R}{V_\perp} = \frac{2\pi m}{qB}$$

Частица вернётся в начальное положение, если за время  $\tau$  совершил целое число оборотов по окружности:

$$\frac{\tau}{T} = n,$$

$n=1, 2, \dots$  — число оборотов. Подставляя сюда значения  $\tau$  и  $T$ , находим возможные значения индукции магнитного поля:

$$\tau = nT \rightarrow \frac{2m V_0 \cos \alpha}{qE} = \frac{2\pi m}{qB} \cdot n \rightarrow B = \frac{\pi E n}{V_0 \cos \alpha}$$

Минимальное значение получается при  $n = 1$  (один оборот за время  $\tau$ ):

$$B = \frac{\pi E}{V_0 \cos \alpha}$$

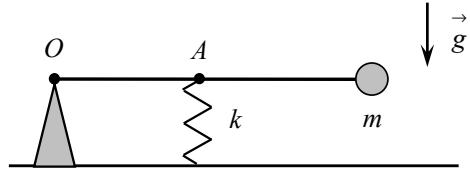
Подставим числовые значения:

$$B = \frac{\pi \cdot 15 \cdot 10^3}{5 \cdot 10^6 \cdot (1/\sqrt{2})} = 3\pi\sqrt{2} \cdot 10^{-3} = 0,013 \text{ Тл}$$

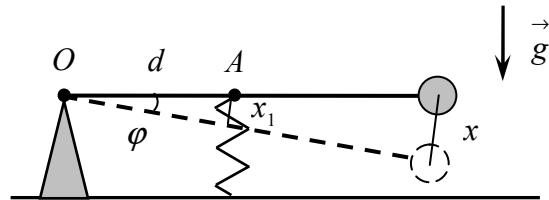
**Ответ:**

$$B = \frac{\pi E}{V_0 \cos \alpha} = 0,013 \text{ Тл}$$

**11.5/1.** На горизонтальном столе установлена неподвижная подставка, к вершине  $O$  которой прикреплён конец жёсткого стержня длины  $L = 30$  см. Стержень может свободно поворачиваться в вертикальной плоскости вокруг точки  $O$ . На другом конце стержня закреплён груз массой  $m = 0,2$  кг. В точке  $A$ , отстоящей от точки  $O$  на расстояние  $d = 10$  см, к стержню прикреплена вертикальная пружина жёсткостью  $k = 400$  н/м. Другой конец пружины закреплён на столе. В положении равновесия пружина сжата и стержень расположен горизонтально. Найдите период  $T$  малых вертикальных колебаний стержня с грузом около этого положения. Ответ выразите в секундах и округлите до сотых. Массы стержня и пружины не учитывайте, груз считайте материальной точкой.



*Возможное решение*



Найдём сначала величину  $x_0$  сжатия пружины в положении равновесия. Приравнивая моменты силы тяжести и силы упругости относительно точки  $O$ , получаем:

$$mgL = kx_0d \quad \rightarrow \quad x_0 = \frac{mgL}{kd}$$

Предположим, что стержень вывели из положения равновесия небольшим толчком вниз. При этом система получила некоторую энергию  $E$ , которая сохраняется при движении. Пусть в некоторый момент времени  $t$  стержень отклонился от начального положения на малый угол  $\varphi$ . При этом груз переместился вниз по дуге окружности радиуса  $L$ . Для малых углов отклонения эту дугу можно считать вертикальным отрезком. Обозначим его длину через  $x$ . Точно также точка  $A$  переместилась вниз на расстояние  $x_1$ . Найдём связь  $x$  и  $x_1$ , записав через них угол отклонения:

$$\varphi = \frac{x}{L}, \quad \varphi = \frac{x_1}{d} \quad \rightarrow \quad \frac{x}{L} = \frac{x_1}{d} \quad \rightarrow \quad x_1 = \frac{xd}{L}$$

Обозначим через  $V$  скорость груза в рассматриваемом положении. Для энергии имеем:

$$E = \frac{mV^2}{2} + \frac{k(x_0 + x_1)^2}{2} - mgx$$

Здесь потенциальная энергия груза в поле тяжести принята за нуль в положении равновесия. Раскрывая скобки и используя выражения для  $x_0$  и  $x_1$ , получаем:

$$E = \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + kx_0x_1 + \frac{kx_1^2}{2} - mgx = \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{k d^2 x^2}{2 L^2}$$

Линейные по  $x$  слагаемые в этом выражении выпали.

Пусть за малый промежуток времени  $\Delta t$  координата и скорость груза получили приращения  $\Delta x$  и  $\Delta V$ . Для энергии в момент  $t + \Delta t$  имеем:

$$E = \frac{m(V + \Delta V)^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{k d^2(x + \Delta x)^2}{2L^2}$$

Приравнивая выражения для энергии, получаем:

$$\begin{aligned} \frac{m(V + \Delta V)^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{k d^2(x + \Delta x)^2}{2L^2} &= \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{k d^2 x^2}{2L^2} \\ \frac{m}{2} \cdot (2V\Delta V + (\Delta V)^2) + \frac{k d^2}{2L^2} \cdot (2x\Delta x + (\Delta x)^2) &= 0 \\ mV\Delta V \left(1 + \frac{\Delta V}{2V}\right) + \frac{k d^2 x \Delta x}{L^2} \left(1 + \frac{\Delta x}{2x}\right) &= 0 \end{aligned}$$

Поделим обе части последнего уравнения на  $\Delta t$ :

$$mV \cdot \frac{\Delta V}{\Delta t} \cdot \left(1 + \frac{\Delta V}{2V}\right) + \frac{k d^2 x}{L^2} \cdot \frac{\Delta x}{\Delta t} \cdot \left(1 + \frac{\Delta x}{2x}\right) = 0$$

При  $\Delta t \rightarrow 0$  имеем:

$$\frac{\Delta V}{\Delta t} \rightarrow a, \quad \frac{\Delta x}{\Delta t} \rightarrow V, \quad \frac{\Delta V}{2V} \rightarrow 0, \quad \frac{\Delta x}{2x} \rightarrow 0$$

Здесь  $a$  — ускорение груза. Окончательно получаем уравнение движения груза при малых отклонениях от положения равновесия:

$$mVa + \frac{k d^2 x}{L^2} V = 0 \quad \rightarrow \quad a + \frac{k d^2}{m L^2} x = 0$$

Это уравнение гармонических колебаний. Круговая частота колебаний  $\omega$  равна:

$$\omega^2 = \frac{k d^2}{m L^2} \quad \rightarrow \quad \omega = \frac{d}{L} \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Период колебаний:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi L}{d} \sqrt{\frac{m}{k}}$$

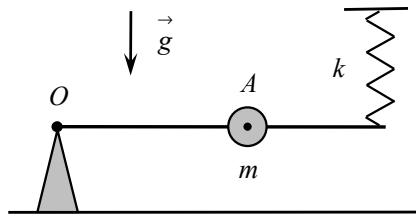
Подставим числовые значения:

$$T = \frac{2\pi \cdot 0,3}{0,1} \sqrt{\frac{0,2}{400}} = 0,42 \text{ с}$$

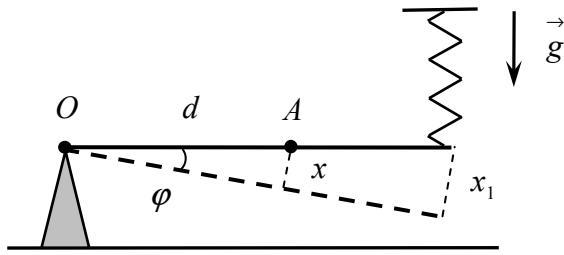
**Ответ:**

$$T = \frac{2\pi L}{d} \sqrt{\frac{m}{k}} = 0,42 \text{ с}$$

**11.5/2.** На горизонтальном полу установлена неподвижная подставка, к вершине  $O$  которой прикреплён конец жёсткого стержня длины  $L = 35$  см. Стержень может свободно поворачиваться в вертикальной плоскости вокруг точки  $O$ . Другой конец стержня прикреплён к потолку вертикальной пружиной жёсткостью  $k = 50$  Н/м. В точке  $A$ , отстоящей от точки  $O$  на расстояние  $d = 25$  см, к стержню прикреплен груз массой  $m = 0,3$  кг. В положении равновесия пружина растянута и стержень расположен горизонтально. Найдите период  $T$  малых вертикальных колебаний стержня с грузом около этого положения. Ответ выразите в секундах и округлите до сотых. Массы стержня и пружины не учитывайте, груз считайте материальной точкой.



*Возможное решение*



Найдём сначала величину  $x_0$  удлинения пружины в положении равновесия. Приравнивая моменты силы тяжести и силы упругости относительно точки  $O$ , получаем:

$$mgd = kx_0L \quad \rightarrow \quad x_0 = \frac{mgd}{kL}$$

Предположим, что стержень вывели из положения равновесия небольшим толчком вниз. При этом система получила некоторую энергию  $E$ , которая сохраняется при движении. Пусть в некоторый момент времени  $t$  стержень отклонился от начального положения на малый угол  $\varphi$ . При этом груз переместился вниз по дуге окружности радиуса  $d$ . Для малых углов отклонения эту дугу можно считать вертикальным отрезком. Обозначим его длину через  $x$ . Точно также правый конец стержня, к которому прикреплена пружина, переместился вниз на расстояние  $x_1$ . Найдём связь  $x$  и  $x_1$ , записав через них угол отклонения:

$$\varphi = \frac{x}{d}, \quad \varphi = \frac{x_1}{L} \quad \rightarrow \quad \frac{x}{d} = \frac{x_1}{L} \quad \rightarrow \quad x_1 = \frac{xL}{d}$$

Обозначим через  $V$  скорость груза в рассматриваемом положении. Для энергии имеем:

$$E = \frac{mV^2}{2} + \frac{k(x_0 + x_1)^2}{2} - mgx$$

Здесь потенциальная энергия груза в поле тяжести принята за нуль в положении равновесия. Раскрывая скобки и используя выражения для  $x_0$  и  $x_1$ , получаем:

$$E = \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + kx_0x_1 + \frac{kx_1^2}{2} - mgx = \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{kL^2x^2}{2d^2}$$

Линейные по  $x$  слагаемые в этом выражении выпали.

Пусть за малый промежуток времени  $\Delta t$  координата и скорость груза получили приращения  $\Delta x$  и  $\Delta V$ . Для энергии в момент  $t + \Delta t$  имеем:

$$E = \frac{m(V + \Delta V)^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{kL^2(x + \Delta x)^2}{2d^2}$$

Приравнивая выражения для энергии, получаем:

$$\begin{aligned} \frac{m(V + \Delta V)^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{kL^2(x + \Delta x)^2}{2d^2} &= \frac{mV^2}{2} + \frac{kx_0^2}{2} + \frac{kL^2x^2}{2d^2} \\ \frac{m}{2} \cdot (2V\Delta V + (\Delta V)^2) + \frac{kL^2}{2d^2} \cdot (2x\Delta x + (\Delta x)^2) &= 0 \\ mV\Delta V \left(1 + \frac{\Delta V}{2V}\right) + \frac{kL^2x\Delta x}{d^2} \left(1 + \frac{\Delta x}{2x}\right) &= 0 \end{aligned}$$

Поделим обе части последнего уравнения на  $\Delta t$ :

$$mV \cdot \frac{\Delta V}{\Delta t} \cdot \left(1 + \frac{\Delta V}{2V}\right) + \frac{kL^2x}{d^2} \cdot \frac{\Delta x}{\Delta t} \cdot \left(1 + \frac{\Delta x}{2x}\right) = 0$$

При  $\Delta t \rightarrow 0$  имеем:

$$\frac{\Delta V}{\Delta t} \rightarrow a, \quad \frac{\Delta x}{\Delta t} \rightarrow V, \quad \frac{\Delta V}{2V} \rightarrow 0, \quad \frac{\Delta x}{2x} \rightarrow 0$$

Здесь  $a$  — ускорение груза. Окончательно получаем уравнение движения груза при малых отклонениях от положения равновесия:

$$mVa + \frac{kL^2x}{d^2}V = 0 \quad \rightarrow \quad a + \frac{kL^2}{md^2}x = 0$$

Это уравнение гармонических колебаний. Круговая частота колебаний  $\omega$  равна:

$$\omega^2 = \frac{kL^2}{md^2} \quad \rightarrow \quad \omega = \frac{L}{d} \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Период колебаний:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2\pi d}{L} \sqrt{\frac{m}{k}}$$

Подставим числовые значения:

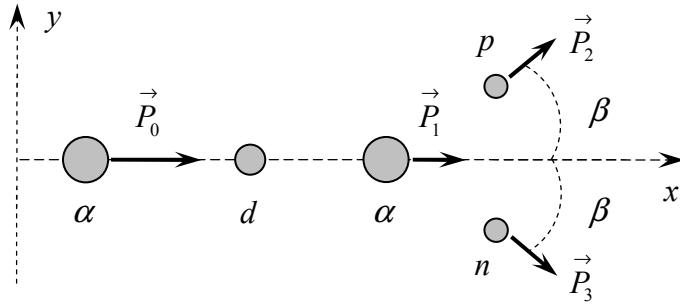
$$T = \frac{2\pi \cdot 0,25}{0,35} \sqrt{\frac{0,3}{50}} = 0,35 \text{ с}$$

**Ответ:**

$$T = \frac{2\pi d}{L} \sqrt{\frac{m}{k}} = 0,35 \text{ с}$$

**11.6/1.** Дейтрон представляет собой простейшее ядро, состоящее из протона и нейтрона. Пусть в результате неупругого столкновения  $\alpha$ -частицы с неподвижным дейтроном  $\alpha$ -частица продолжает двигаться в прежнем направлении, а протон и нейтрон, входившие в состав дейтрона, разлетаются симметрично относительно этого направления под углом  $\beta = 60^\circ$  к нему (каждая частица — протон и нейтрон — движется под углом  $\beta$  к направлению движения  $\alpha$ -частицы). Найдите минимальное значение  $K$  начальной кинетической энергии  $\alpha$ -частицы, при котором такой процесс разрешён законами сохранения энергии и импульса. Ответ выразите в виде отношения  $x = K/E$ , где  $E$  — энергия связи дейтрона (это минимальная энергия, которую необходимо затратить для того, чтобы разрушить дейтрон и высвободить протон и нейтрон). Считайте, что масса  $\alpha$ -частицы в 4 раза больше массы протона, а массы протона и нейтрона одинаковы.

*Возможное решение*



На рисунке буквами  $\alpha$ ,  $d$ ,  $p$  и  $n$  обозначены  $\alpha$ -частица, дейтрон, протон и нейтрон. Пусть  $\vec{P}_0$  и  $\vec{P}_1$  — начальный и конечный импульсы  $\alpha$ -частицы,  $\vec{P}_2$  и  $\vec{P}_3$  — импульсы протона и нейтрона. Массу протона обозначим через  $m$ ; масса  $\alpha$ -частицы равна  $4m$ . Запишем закон сохранения импульса:

$$\vec{P}_0 = \vec{P}_1 + \vec{P}_2 + \vec{P}_3$$

Направим ось  $x$  неподвижной системы координат вдоль вектора  $\vec{P}_0$ , ось  $y$  — в перпендикулярном направлении. В проекциях на оси имеем:

$$P_2 \sin \beta = P_3 \sin \beta \rightarrow P_2 = P_3,$$

$$P_0 = P_1 + P_2 \cos \beta + P_3 \cos \beta = P_1 + 2P_2 \cos \beta \rightarrow P_1 = P_0 - 2P_2 \cos \beta$$

Далее воспользуемся законом сохранения энергии:

$$\frac{P_0^2}{8m} = \frac{P_1^2}{8m} + 2 \cdot \frac{P_2^2}{2m} + E \rightarrow P_0^2 = P_1^2 + 8P_2^2 + 8mE$$

Подставляя сюда выражение для  $P_1$ , получаем квадратное уравнение для импульса  $P_2$ :

$$\begin{aligned} P_0^2 &= (P_0 - 2P_2 \cos \beta)^2 + 8P_2^2 + 8mE, \\ P_0^2 &= P_0^2 - 4P_0 P_2 \cos \beta + 4P_2^2 \cos^2 \beta + 8P_2^2 + 8mE, \\ (2 + \cos^2 \beta) P_2^2 - P_0 \cos \beta P_2 + 2mE &= 0 \end{aligned}$$

Дискриминант уравнения равен:

$$D = P_0^2 \cos^2 \beta - 4(2 + \cos^2 \beta) \cdot 2mE$$

Условие существования действительных корней уравнения:

$$D \geq 0 \rightarrow P_0^2 \geq \frac{8mE(2 + \cos^2 \beta)}{\cos^2 \beta}$$

Для начальной кинетической энергии  $\alpha$ -частицы получаем неравенство:

$$K = \frac{P_0^2}{8m} \geq \frac{E(2 + \cos^2 \beta)}{\cos^2 \beta}$$

Минимальное значение кинетической энергии:

$$K = \frac{E(2 + \cos^2 \beta)}{\cos^2 \beta}$$

Соответствующее значение отношения  $K/E$ :

$$x = \frac{K}{E} = \frac{2 + \cos^2 \beta}{\cos^2 \beta} = \frac{2}{\cos^2 \beta} + 1 = 2(\tan^2 \beta + 1) + 1 = 2 \tan^2 \beta + 3$$

При  $\beta = 60^\circ$  получаем:

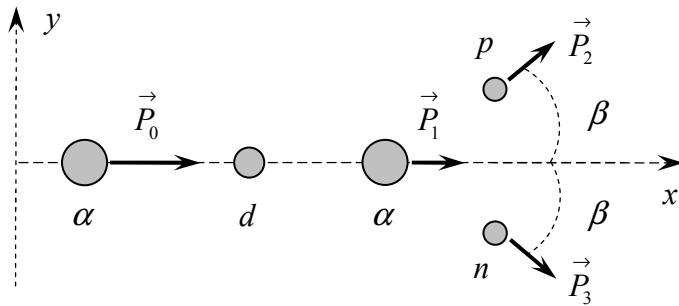
$$x = 2 \cdot 3 + 3 = 9$$

**Ответ:**

$$x = 2 \tan^2 \beta + 3 = 9$$

**11.6/2.** Дейтрон представляет собой простейшее ядро, состоящее из протона и нейтрона. Пусть в результате неупругого столкновения  $\alpha$ -частицы с неподвижным дейтроном  $\alpha$ -частица продолжает двигаться в прежнем направлении, а протон и нейтрон, входившие в состав дейтрона, разлетаются симметрично относительно этого направления под углом  $\beta$  к нему (каждая частица — протон и нейтрон — движется под углом  $\beta$  к направлению движения  $\alpha$ -частицы). Найдите максимально возможное значение угла  $\beta$ , совместимое с законами сохранения энергии и импульса. Известно отношение  $x$  начальной кинетической энергии  $K$   $\alpha$ -частицы к энергии связи дейтрона  $E$ :  $x = K/E = 4$  (энергия связи — это минимальная энергия, которую необходимо затратить для того, чтобы разрушить дейтрон и высвободить протон и нейтрон). Ответ выразите в градусах и округлите до целого значения. Считайте, что масса  $\alpha$ -частицы в 4 раза больше массы протона, а массы протона и нейтрона одинаковы.

*Возможное решение*



На рисунке буквами  $\alpha$ ,  $d$ ,  $p$  и  $n$  обозначены  $\alpha$ -частица, дейтрон, протон и нейтрон. Пусть  $\vec{P}_0$  и  $\vec{P}_1$  — начальный и конечный импульсы  $\alpha$ -частицы,  $\vec{P}_2$  и  $\vec{P}_3$  — импульсы протона и нейтрона. Массу протона обозначим через  $m$ ; масса  $\alpha$ -частицы равна  $4m$ . Запишем закон сохранения импульса:

$$\vec{P}_0 = \vec{P}_1 + \vec{P}_2 + \vec{P}_3$$

Направим ось  $x$  неподвижной системы координат вдоль вектора  $\vec{P}_0$ , ось  $y$  — в перпендикулярном направлении. В проекциях на оси имеем:

$$P_2 \sin \beta = P_3 \sin \beta \rightarrow P_2 = P_3,$$

$$P_0 = P_1 + P_2 \cos \beta + P_3 \cos \beta = P_1 + 2P_2 \cos \beta \rightarrow P_1 = P_0 - 2P_2 \cos \beta$$

Так как  $P_1 < P_0$ , из последнего соотношения следует, что  $\cos \beta > 0$ .

Далее воспользуемся законом сохранения энергии:

$$\frac{P_0^2}{8m} = \frac{P_1^2}{8m} + 2 \cdot \frac{P_2^2}{2m} + E \rightarrow P_0^2 = P_1^2 + 8P_2^2 + 8mE$$

Подставляя сюда выражение для  $P_1$ , получаем квадратное уравнение для импульса  $P_2$ :

$$P_0^2 = (P_0 - 2P_2 \cos \beta)^2 + 8P_2^2 + 8mE,$$

$$P_0^2 = P_0^2 - 4P_0P_2 \cos \beta + 4P_2^2 \cos^2 \beta + 8P_2^2 + 8mE,$$

$$(2 + \cos^2 \beta)P_2^2 - P_0 \cos \beta P_2 + 2mE = 0$$

Дискриминант уравнения равен:

$$D = P_0^2 \cos^2 \beta - 4(2 + \cos^2 \beta) \cdot 2mE$$

Перепишем это выражение через отношение  $x$ :

$$x = \frac{K}{E} = \frac{P_0^2}{8mE} \rightarrow D = 8mE((x-1)\cos^2 \beta - 2)$$

Из условия существования действительных корней уравнения получаем ограничение на угол  $\beta$ :

$$D \geq 0 \rightarrow (x - 1) \cos^2 \beta - 2 \geq 0 \rightarrow \cos^2 \beta \geq \frac{2}{x - 1}$$

Так как  $\cos \beta > 0$ , то:

$$\cos \beta \geq \sqrt{\frac{2}{x - 1}} \rightarrow \beta \leq \arccos \sqrt{\frac{2}{x - 1}}$$

Максимальное значение  $\beta$  равно:

$$\beta = \arccos \sqrt{\frac{2}{x - 1}}$$

При  $x = 4$  получаем:

$$\beta = \arccos \sqrt{\frac{2}{3}} = 35^\circ$$

**Ответ:**

$$\beta = \arccos \sqrt{\frac{2}{x - 1}} = 35^\circ$$