



МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ
имени М.В.ЛОМОНОСОВА

Вариант 4

Место проведения Москва
город

ПИСЬМЕННАЯ РАБОТА

Олимпиада школьников Покори Воробьёва гора!
наименование олимпиады

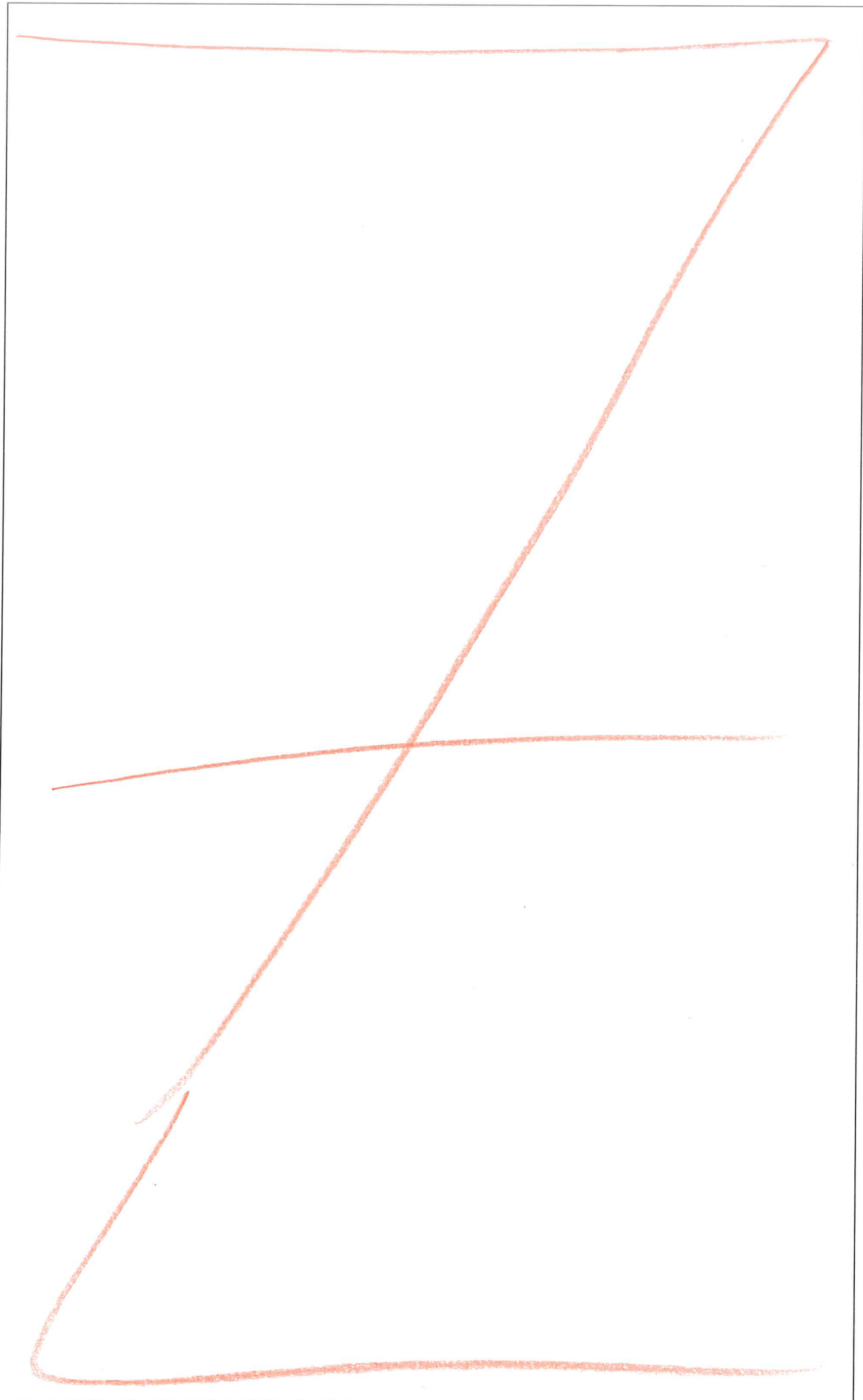
по физике
профиль олимпиады

Арутюкяна Григория Армановича
фамилия, имя, отчество участника (в родительном падеже)

Сдал 15:57, Вершино

Дата
«4» апреля 2025 года

Подпись участника
[Подпись]



33-06-91-80
(113.2)

(сто)

| | | | | | |
|---|---|----|----|----|-----|
| 1 | 2 | 3 | 4 | 5 | 100 |
| 7 | 5 | 20 | 20 | 20 | 20 |

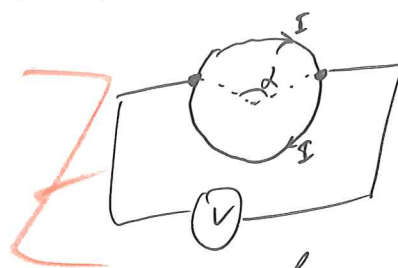
1. Тестовик

Задача 31:

магнитного потока Φ через кольцо, возникает индукционный ток. Закон циркуляции вектора магнитного вл. поля:

$$\oint E \cdot dl = - \frac{d\Phi}{dt} \cdot S \quad E \cdot 2\pi R = -\beta \cdot \pi R^2 \rightarrow E = -\frac{\beta R}{2}$$

Пусть λ — удельное сопротивление кольца A , тогда $I = \frac{E \cdot 2\pi R}{\lambda \cdot 2\pi R} = \frac{E}{\lambda}$
Рассмотрим полярность вольтметра: сопротивление λ кольца с углом d



$$E \cdot R_d = U_v + I \cdot R_d \lambda$$

$$E R_d - \frac{E}{\lambda} R_d \lambda = U_v = 0 \text{ В}$$

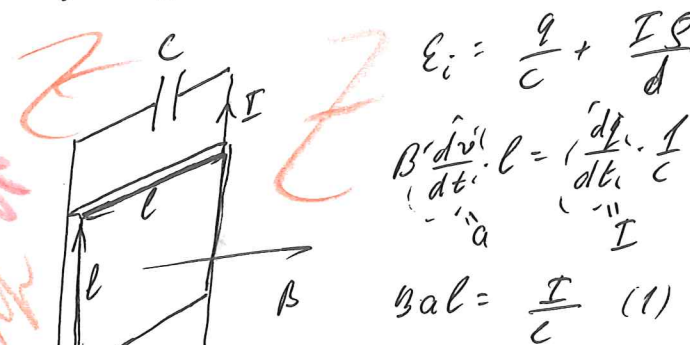
Итак образ, показывающий от полярности вольтметр будет показывать 0 В.

Решение задачи:

$\mathcal{E}_i = \beta v l$ — ЭДС индукции, которая возникает в замкнутом контуре

q — заряд конденсатора, C — ёмкость конденсатора
 $S = l \cdot d$

$$\mathcal{E}_i = \frac{q}{C} + I \cdot \frac{l}{S} = \frac{q}{C} + I \beta \frac{l}{d}$$



$$\mathcal{E}_i = \frac{q}{C} + \frac{I l}{d}$$

$$\beta \frac{d v}{dt} \cdot l = \frac{d q}{dt} \cdot \frac{1}{C}$$

$$\beta a l = \frac{I}{C} \quad (1)$$

проинтегрируем по времени полученное выражение, не забывая, что $I = \text{const} = \frac{\sigma l d}{2B} g$

Каждый элемент замкнутой цепи ускорение a — токна ускорений высотой dx , таме ускорения можно представить как пробег.
Через каждый такой пробег течёт ток $I' = I \frac{dx}{l} = I \frac{dx}{l}$

На каждый пробег действует сила Ампера со стороны магнитного поля:

$$dF_A = B I' l = B l \cdot I \frac{dx}{l} = B I dx = B I l$$

2-й закон Ньютона для замкнутой цепи:

$$-F_A + m g = m a$$

$$-B I l + \sigma l^2 d g = \sigma l^2 d a \rightarrow a = -\frac{B I l}{\sigma l^2 d} + g \quad (2)$$

Подставим (2) в (1):

Шмтовик

$$\frac{I}{c} = \text{rot} \left(-\frac{B\mathbf{l}}{c} + \mathbf{g} \right), \text{ пострелим значение } I$$

$$\frac{1}{c} \frac{\partial l d g}{\partial z} = -\frac{B^2 \partial l d}{\partial z} g + B l g = B l g - \frac{B l g}{2} = \frac{B l g}{2}$$

Тогда $C = \frac{\epsilon d}{B^2}$ ✓

Найдём закон движения груза

из (2) следует, что $a = \text{const}$

Пусть в координатной плоскости координата верхнего края груза O (координату z груза будем отсчитывать по координате верхнего края), тогда

$$x = \frac{a t^2}{2} \leftarrow \text{время от начала движения}$$

$$a = g - \frac{B I d}{\epsilon} = g - \frac{B l d g}{2 B l d \epsilon} = \frac{g}{2}$$

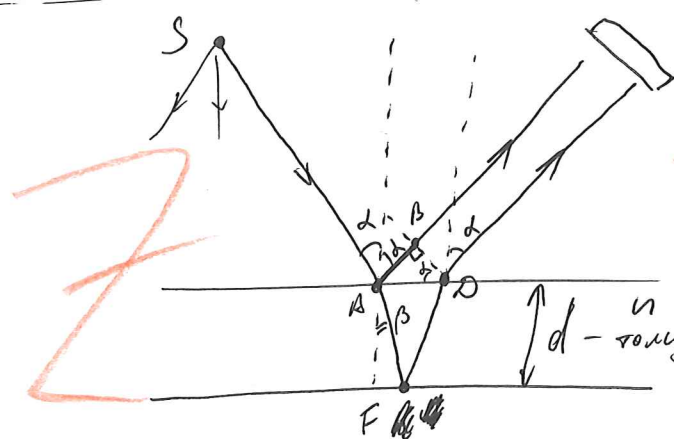
$$x(t) = \frac{g t^2}{4} \quad \text{Ответ: } C = \frac{\epsilon d}{B^2}; \quad x(t) = \frac{g t^2}{4}$$

Задача 4

Ответ на вопрос: чтобы в некоторой точке экрана наблюдать максимум интерференции, световые волны должны быть когерентными (длиновой гаммой (это выполняется по условию) и с постоянной во времени разностью фаз) также разность раз хода должна быть кратна нечётному числу половин длины волны.

$$\left((2n+1) \frac{\lambda}{2} \right).$$

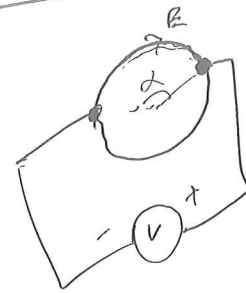
Решение задачи: Происходит интерференция в тонкой плёнке.



Входной луч датчика
по закону преломления $\frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = n$

d - толщина плёнки масла

Чертовик



$$E \cdot dl = \Phi$$

$$E dl = \beta \cdot \pi R^2$$

$$E = \frac{\beta \pi R^2}{2 \pi R} = \frac{\beta R}{2}$$

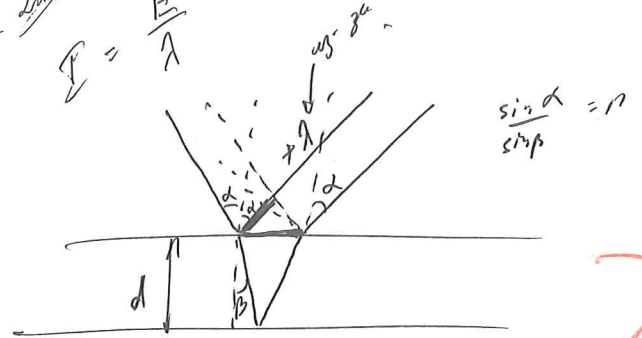
$$E \cdot R d = U_0 + \int I R d$$

$$E R (2a-d) = U_0 + I A R (2a-d)$$

$$E 2aR = I A 2aR$$

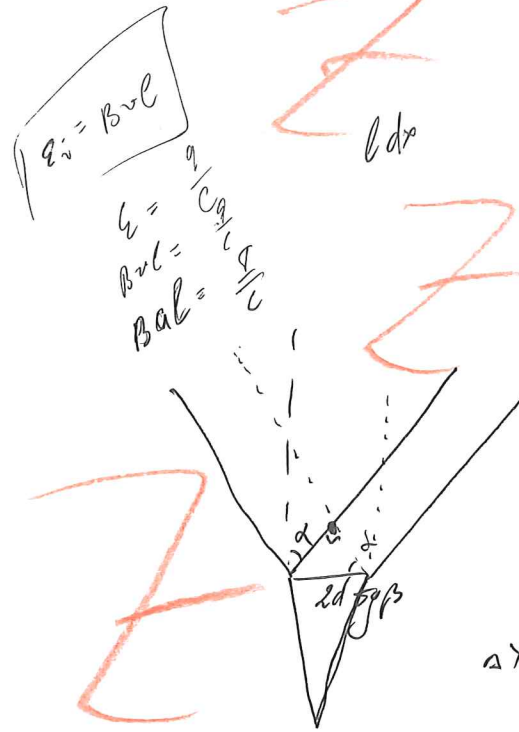
$$I = \frac{E}{A}$$

отрицательная сторона



$$x_1 = \frac{2d}{\cos \beta}$$

$$x_2 = \frac{225}{150} = 1.5$$



$$2d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = 1.5 \pi \lambda$$

$$2d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = \pi \lambda$$

$$\Delta x = \frac{2d n}{\cos \beta} = 2d \tan \beta \sin \alpha$$

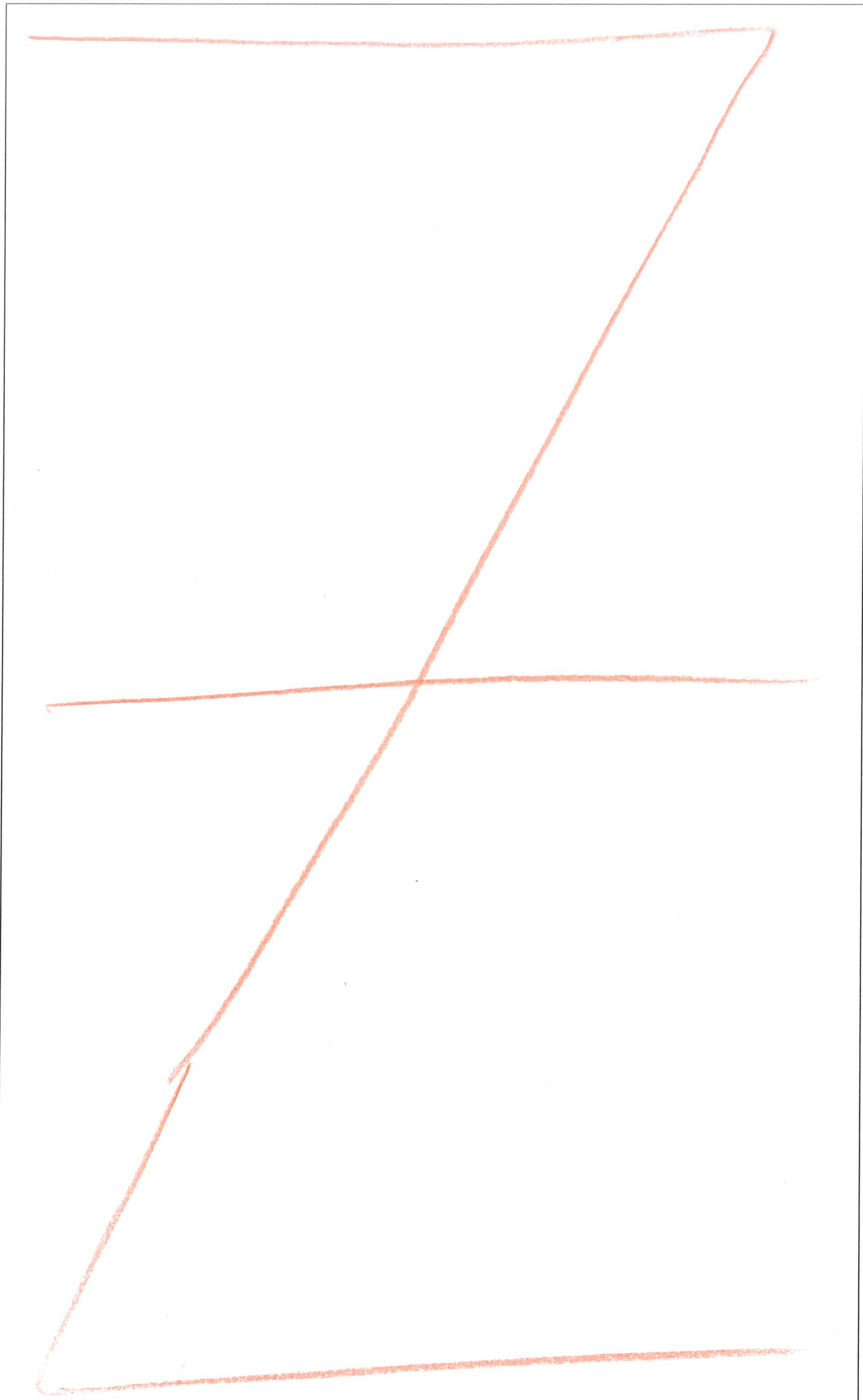


$$\sigma \frac{2}{R} = \rho g H$$

$$H = \frac{2\sigma}{\rho g R}$$

$$2 \pi R \sigma = \rho g H \cdot \pi R^2$$

$$h = \frac{2\sigma}{\rho g R} = \frac{4\sigma}{\rho g R}$$



луч волны, которая отражается от массы: Условие
 $X_1 = AB + \lambda/2$ с.к. произошло отражение от более плотной среды.

луч волны, прошедшей через массу:

$$X_2 = (AF + FD) \cdot n$$

$$\Delta X = \frac{2dn}{\cos \beta} - 2d \cdot \text{tg} \beta \cdot \sin \alpha = \lambda$$

$$X_1 = 2d \cdot \text{tg} \beta \cdot \sin \alpha + \lambda/2$$

$$X_2 = \frac{2d}{\cos \beta} \cdot n$$

$$\text{tg} \beta = \frac{\sin \beta}{\cos \beta} = \frac{\sin \alpha \cdot n}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}} = \frac{\sin \alpha}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}$$

$$\Delta X = \frac{2dn^2}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}} - \frac{2d \sin^2 \alpha}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}} - \lambda = 2d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} - \lambda/2$$

Условие интерференции максимума: $\Delta X = m \cdot \lambda, m \in \mathbb{Z}$

$$2d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} - \lambda = m \lambda \rightarrow 2d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = (m+1) \lambda$$

За один период интерференционная картина смещается на 1 порядок интерференции.

$$d \downarrow, \text{zn } (m+1) \downarrow$$

$$2d_0 \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = (m+1) \lambda$$

$$2d' \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = (m-1+1) \lambda$$

$$2 \Delta d \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} = \lambda$$

$$\Delta d = \frac{\lambda}{2 \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}$$

$$v = \frac{\Delta d}{T} = \frac{\lambda}{2T \sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha}}$$

$$v = \frac{500 \cdot 10^{-9} \text{ м}}{2 \cdot (15 \cdot 60) \text{ с} \cdot \sqrt{2,25 - 0,75}} = \frac{500 \cdot 10^{-9} \text{ м}}{17 \cdot 100 \text{ с} \cdot \sqrt{1,5}} = \frac{5 \sqrt{1,5} \cdot 10^{-9} \text{ м}}{17 \cdot 1,5 \text{ с}} =$$

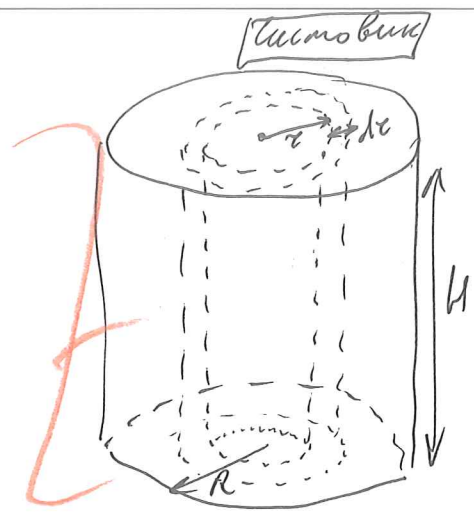
$$= \frac{\sqrt{1,5} \cdot 10^{-5} \text{ мм}}{54 \text{ с}} \quad \left. \vphantom{\frac{\sqrt{1,5} \cdot 10^{-5} \text{ мм}}{54 \text{ с}}} \right\} \text{ Ответ: } v = \frac{\sqrt{1,5}}{54} \cdot 10^{-5} \frac{\text{мм}}{\text{с}}$$

Задача 1

Ответ на вопрос: При скатывании по инерции энергии переходит в кинетическую энергию движения центра масс цилиндра и энергию вращения вокруг центра масс:

$$MgH = \frac{Mv^2}{2} + \frac{J\omega^2}{2}, \text{ где } J - \text{момент инерции цилиндра, } \omega - \text{угловая скорость}$$

Рассчитаем момент инерции однородного цилиндра относительно оси симметрии:



Пусть плотность цилиндра ρ .

$$dm = 2\pi r dr H \rho; \quad M = \pi R^2 H \rho$$

$$J = \int_0^R 2\pi r dr H \rho r^2 = 2\pi H \rho \frac{r^4}{4} \Big|_0^R = \frac{\pi H \rho R^4}{2} = \frac{\pi R^2 H \rho R^2}{2} = \frac{MR^2}{2}$$

При движении без проскальзывания точка касания — мгновенной центр вращения, тогда скорость центра в любой момент ωR



Верхняя к з.с.т.:

$$MgR = \frac{Mv^2}{2} + \frac{MR^2 \cdot \omega^2}{2}$$

$$MgR = \frac{3}{4} Mv^2 \rightarrow \omega = 2\sqrt{\frac{gH}{3}}$$

Ответ: $v = 2\sqrt{\frac{gH}{3}}$

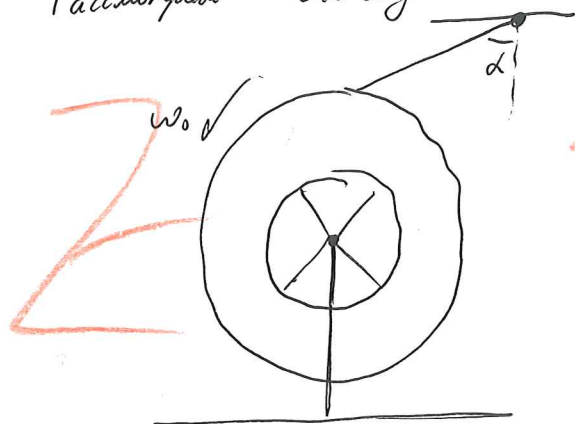
Решение задачи:

Момент инерции полого цилиндра с внешним радиусом R и внутренним радиусом $\frac{R}{2}$:

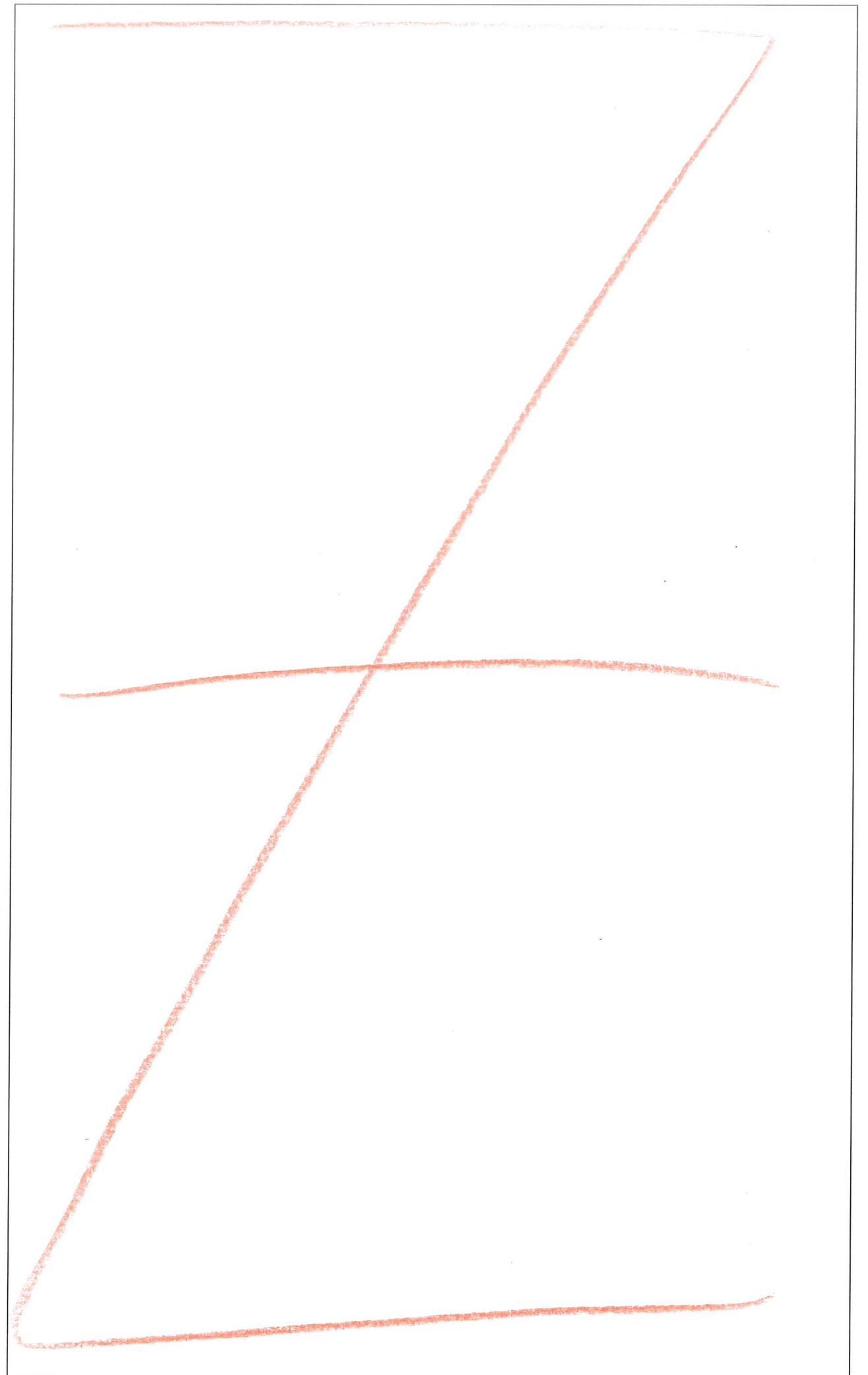
$$J = \int_0^R 2\pi H \rho r^3 dr = 2\pi H \rho \left(\frac{R^4}{4} - \frac{R^4}{4 \cdot 16} \right) = \frac{\pi H \rho \cdot 15 R^4}{32} = \frac{3}{4} \pi H \rho R^2 \cdot 5R^2 = \frac{5MR^2}{8}$$

$$M = (\pi R^2 - \pi \frac{R^2}{4}) H \rho = \frac{3}{4} \pi H \rho R^2 \quad \left. \vphantom{M} \right\} = \frac{5MR^2}{8}$$

Рассмотрим систему:



или действующее на цилиндр:



Лапласово давление: $p_1 = \sigma \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right)$ в.к. ~~у~~
 в одной из плоскостей ~~ли~~ касаясь поверхность
 плоской, то ~~то~~ $R_2 \rightarrow \infty$, т.к. $p_1 = \frac{\sigma}{R_1}$

$R_1 = x \cdot \tan \frac{\alpha}{2} \approx x \frac{\alpha}{2}$ из условия малости угла α

$|p_1 = \rho g h|$ — условие равновесия участка выжаты
 h — высота над уровнем остальной
 жидкости в резервуаре

$\frac{2\sigma}{x\alpha} = \rho g h \rightarrow h = \frac{2\sigma}{\rho g x \alpha}$

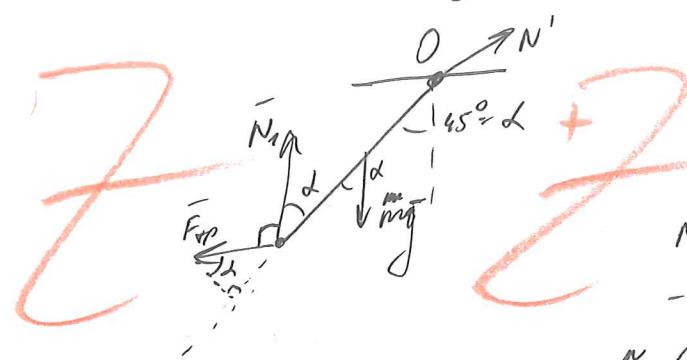
Ответ: $h(x) = \frac{2\sigma}{\rho g x \alpha}$

Рассмотрим ~~уравнение~~ основное уравнение вращательного
 движения относительно центра цилиндра:

$R \mu N_1 = J \dot{\epsilon} = J \frac{d\omega}{dt}$ (1), т.к. $\mu, N, R = const$, то и $\frac{d\omega}{dt} = const$

$65 \cdot 2\pi = \frac{\omega_0^2}{2\epsilon}$ ← условие
 остановки цилиндра
 после 65 оборотов
 $\omega_0 t - \frac{\epsilon t^2}{2} = 65 \cdot 2\pi$

Рассмотрим силы действующие на сферу:



Рассмотрим правило
 моментов относительно
 центра в равновесии, т.к.
 $\sum M_i = 0$

$N_1 \sin d \cdot l + N_1 \mu \cos d \cdot l - mg \sin \frac{\alpha}{2} = 0$
 $N_1 (\sin d + \mu \cos d) = mg \frac{\sin \alpha}{2}$

Для упрощения дальнейших расчетов используем

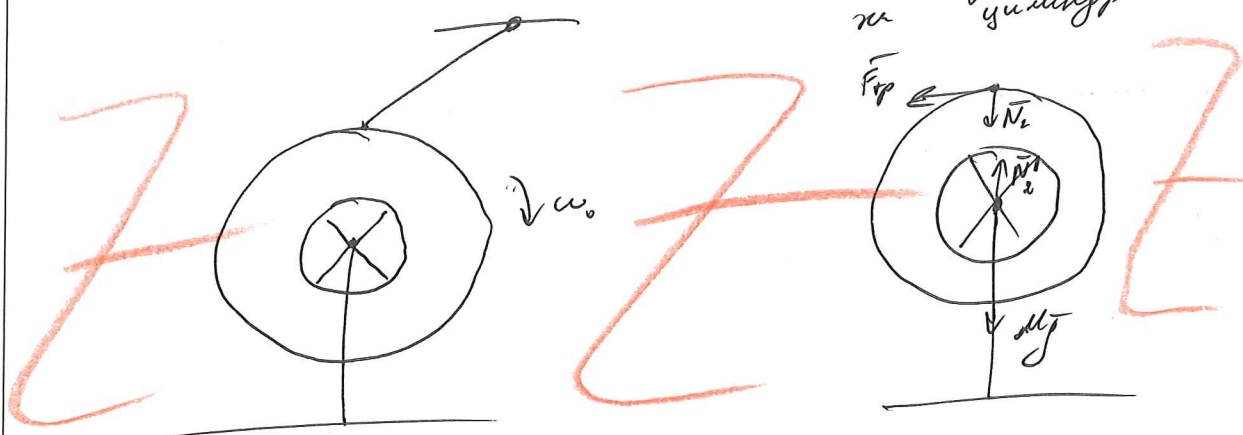
$\sin d = \sin 45^\circ = \cos 45^\circ = \frac{\sqrt{2}}{2}$

$N_1 (1 + \mu) = \frac{mg}{2} \rightarrow N_1 = \frac{mg}{2(1 + \mu)}$

Подставим в (1): $R \mu \frac{mg}{2(1 + \mu)} = \frac{5 \mu R^2}{8} \cdot \epsilon$

$\epsilon = \frac{R \mu mg \cdot 8}{2(1 + \mu) \cdot 5 \mu R^2} = \frac{4}{5} \cdot \frac{\mu}{1 + \mu} \cdot \frac{m}{M} \cdot \frac{g}{R}$ (2)

Рассмотрим ситуацию с вращением цилиндра в
 обратную сторону:

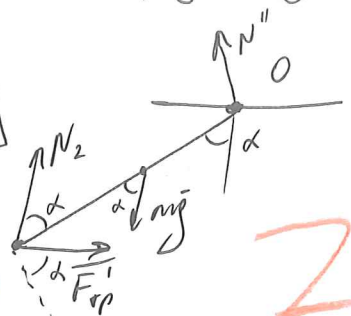


или действующие
 на цилиндр

Основное уравнение вращательного
 движения относительно центра цилиндра:
 $R \mu N_2 = J \cdot \epsilon_2$ (3); $n \cdot 2\pi = \frac{\omega_0^2}{2\epsilon_2}$ (4)

Рассмотрим силы, действующие на стержень в этой ситуации:

Штировик



Рассмотрим правило моментов относительно точки O:

стержень в равновесии, т.е.

$$\sum M = 0$$

$$N_2 \sin \alpha \cdot l - mg \frac{l}{2} \sin \alpha - \mu N_2 \cos \alpha l = 0$$

$$N_2 \sin \alpha - \mu N_2 \cos \alpha = \frac{mg}{2}$$

можно воспользоваться тем, что

$$\sin \alpha = \sin 45^\circ = \cos 45^\circ = \frac{\sqrt{2}}{2}$$

$$N_2 (1 - \mu) = \frac{mg}{2} \Rightarrow N_2 = \frac{mg}{2(1 - \mu)}$$

$$R \mu \frac{mg}{2(1 - \mu)} = \frac{5 \mu R^2}{8} \cdot \epsilon_2 \Rightarrow \epsilon_2 = \frac{R \mu mg \cdot 8}{2(1 - \mu) 5 \mu R^2}$$

$$\epsilon_2 = \frac{4}{5} \cdot \frac{\mu}{1 - \mu} \cdot \frac{m}{M} \cdot \frac{g}{R}$$

$$65 \cdot 2\pi = \frac{\omega_0^2}{2\epsilon}$$

$$n \cdot 2\pi = \frac{\omega_0^2}{2\epsilon_1}$$

$$\frac{n}{65} = \frac{\epsilon}{\epsilon_1}$$

$$= \frac{\mu}{1 + \mu} \cdot \frac{1 - \mu}{\mu} = \frac{1 - \mu}{1 + \mu}$$

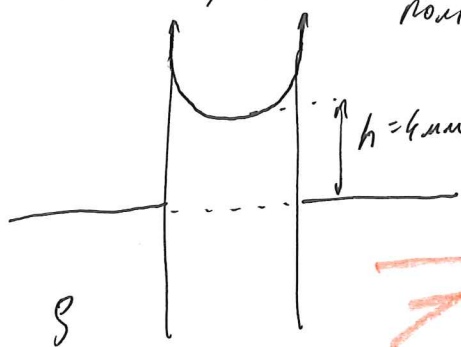
$$n = 65 \cdot \frac{1 - \mu}{1 + \mu} = 65 \cdot \frac{1 - 0,3}{1 + 0,3} = 65 \cdot \frac{0,7}{1,3} = 35$$

Ответ: 35 оборотов

Задача 2

Ответ на вопрос:

Рассмотрим капиллярное



Пусть σ - упервой жидкости, ρ - коор. пов. капилляра, h - второй жидкости

в первом резервуаре:

Условие равновесия жидкости в капилляре, которая выше остальной жидкости в сосуде:

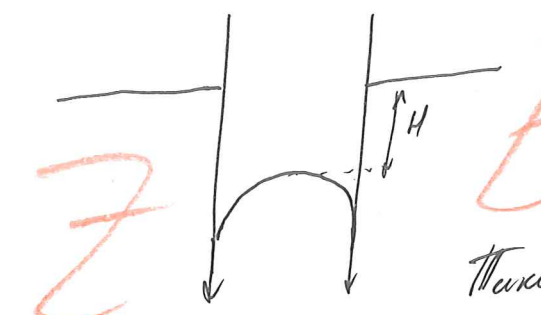
Пусть ρ - плотность первой жидкости, ρ_r - плотность второй жидкости

Сила пов. натяжения, сила тяжести, действующая на эту часть жидкости

$$2\pi R \sigma - \pi R^2 \rho g = 0 \rightarrow h = \frac{2\sigma}{\rho g R} \rightarrow \frac{\sigma}{\rho g R} = \frac{h}{2}$$

Штировик

Рассмотрим капилляр во втором резервуаре: т.к. жидкость не смещивается ($\theta = 180^\circ$) наблюдается такая картина:



Условие равновесия:

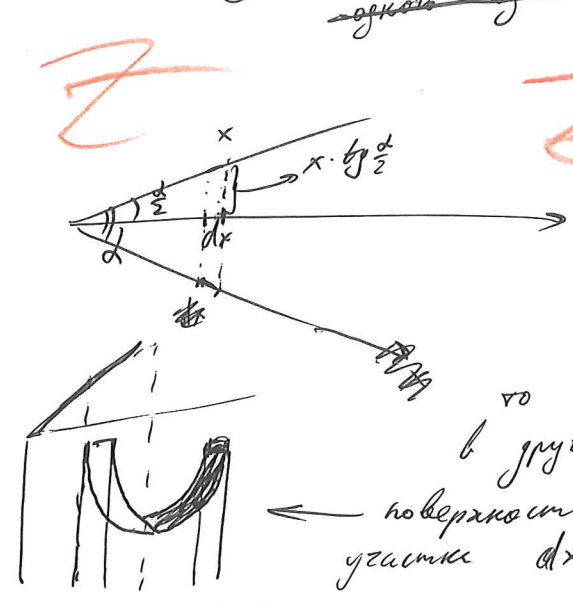
$$2\pi R \cdot (4\sigma) = \pi R^2 (\rho_r) g H$$

$$H = \frac{2(4\sigma)}{\rho_r g R} = \frac{\sigma}{\rho_r g R} = \frac{h}{2} = 2 \text{ мм}$$

Таким образом, во втором резервуаре уровень жидкости в капилляре будет на 2 мм ниже, чем в остальной части резервуара.

Решение задачи: ~~Уровень жидкости в двух резервуарах будет одинаковым, так как капилляры соединены в одну систему.~~

~~Рассмотрим бесконечно маленький участок dx по оси x. Этот участок будет изобер двугранного угла:~~



в плоскости, перпендикулярной оси x этот участок - дуга окружности (по условию), а т.к. участок имеет толщину dx, то можно считать его плоским в другой плоскости: