

МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ
имени М.В.ЛОМОНОСОВА

Вариант 04

Место проведения Москва
город

ПИСЬМЕННАЯ РАБОТА

Олимпиада школьников Покори Воробьёвы горы!
наименование олимпиады

по Физике
профиль олимпиады

Тыванюка Михаила Константиновича
фамилия, имя, отчество участника (в родительном падеже)

15:52 Сдал, Вуденко

Дата
« 4 » апреля 2025 года

Подпись участника
М.Тыванюка

14-28-98-86
(113.4)

4
3
2
1
B
3
 (сумма делител 79)
 (сумма A.B) 5
 (сумма A.B) 3

Задача 1

числовые

Вопрос:

Найдем момент инерции цилиндра, разбив его на элементарные кольца, ~~пред~~ осью малой толщины dr .



$$dI_k = \sigma \pi (r+dr)^2 - r^2 \cdot r^2 =$$

$$= \sigma \pi \cdot 2r dr \cdot r^2 = 2\pi \sigma r^3 dr,$$

- момент инерции тонкого диска, где $\sigma \equiv \frac{m}{\pi R^2}$, m - масса цилиндра, R - его радиус.

$$I = \sum_k dI_k = \int_0^R 2\pi \sigma r^3 dr = \frac{2\pi m}{\pi R^2} \frac{R^4}{4} = \frac{mR^2}{2}$$

Если цилиндр поворачивается без проскальзывания, то $\omega R = v_0$ - скорость центра

$$ЗСЭ: m g h = \frac{m v_0^2}{2} + \frac{m R^2 (\frac{v_0}{R})^2}{2} = \frac{3}{2} m v_0^2$$

$$\Rightarrow v_0 = \sqrt{\frac{4}{3} g h}$$

мог. к-та вращ. з-ва представлено в виде суммарной пот. и вращ. энергии к-т в форме з-ва. тогда v_0 - скорость

Задача 2:

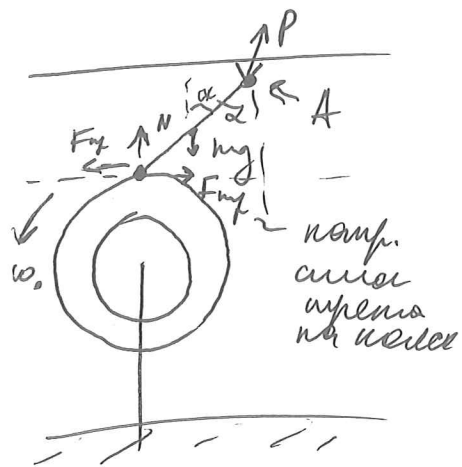
Можно считать моменты инерции этого цилиндра, как и для сплошного цилиндра, так и для цилиндра радиуса $\frac{R}{2}$ со ср. толщиной $\frac{R}{2}$.

~~Или можно считать, что цилиндр состоит из двух цилиндров радиусом $\frac{R}{2}$ и толщиной $\frac{R}{2}$.~~

но можно и просто интегрировать или, аналогично вопросу: $I = \int_0^R 2\pi \sigma r^3 dr = 2\pi \sigma \frac{r^4}{4} \Big|_0^R =$

$$= \frac{2\pi \sigma}{2} \left(R^4 - \frac{R^4}{8} \right) = \frac{\pi \sigma}{32} 15 R^4, \text{ где } \sigma = \frac{m}{\pi (R^2 - \frac{R^2}{4})} =$$

$$= \frac{M \cdot 4}{3R^2} \Rightarrow I = \frac{MR^2 \cdot 4 \cdot 15^5}{32 \cdot 8} = \frac{5}{8} MR^2 \quad (\text{Числовик})$$



Красношершавые между стержнем и колесом есть $\Rightarrow F_{fr} = \mu N$
 Стержень не брешь $\Rightarrow \sum \vec{M} = 0$
 Заняем сумму моментов отн. к А (ши оси, \perp плоск. проекции сержа)

I закон: $mg \frac{l}{2} \frac{\sqrt{2}}{2} = \mu N l \frac{\sqrt{2}}{2} = N l \frac{\sqrt{2}}{2}$, где l - радиус стержня
 (согласно) \Downarrow

II закон: $mg \frac{l}{2} \frac{\sqrt{2}}{2} = N l \frac{\sqrt{2}}{2} + \mu N l \frac{\sqrt{2}}{2} \Rightarrow N = \frac{mg}{2(1+\mu)}$
 $\Rightarrow N_1 = \frac{mg}{2(1+\mu)}$ (сила трения на колесе \uparrow сила трения колеса)

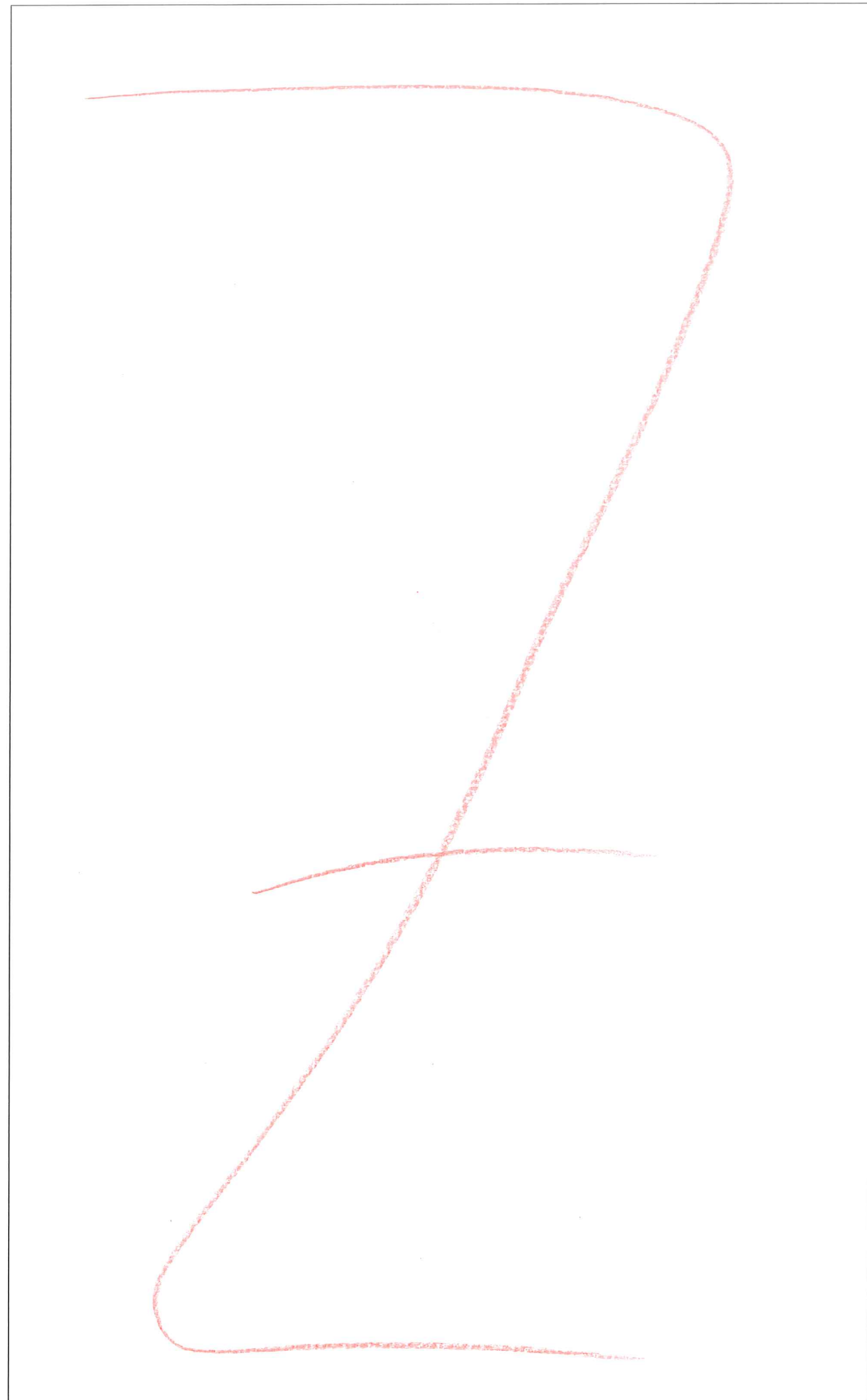
Тогда з. работа сил трения $\delta A_{tr} = \mu N R d\alpha$
 (здесь $d\alpha$ - угол поворота колеса)

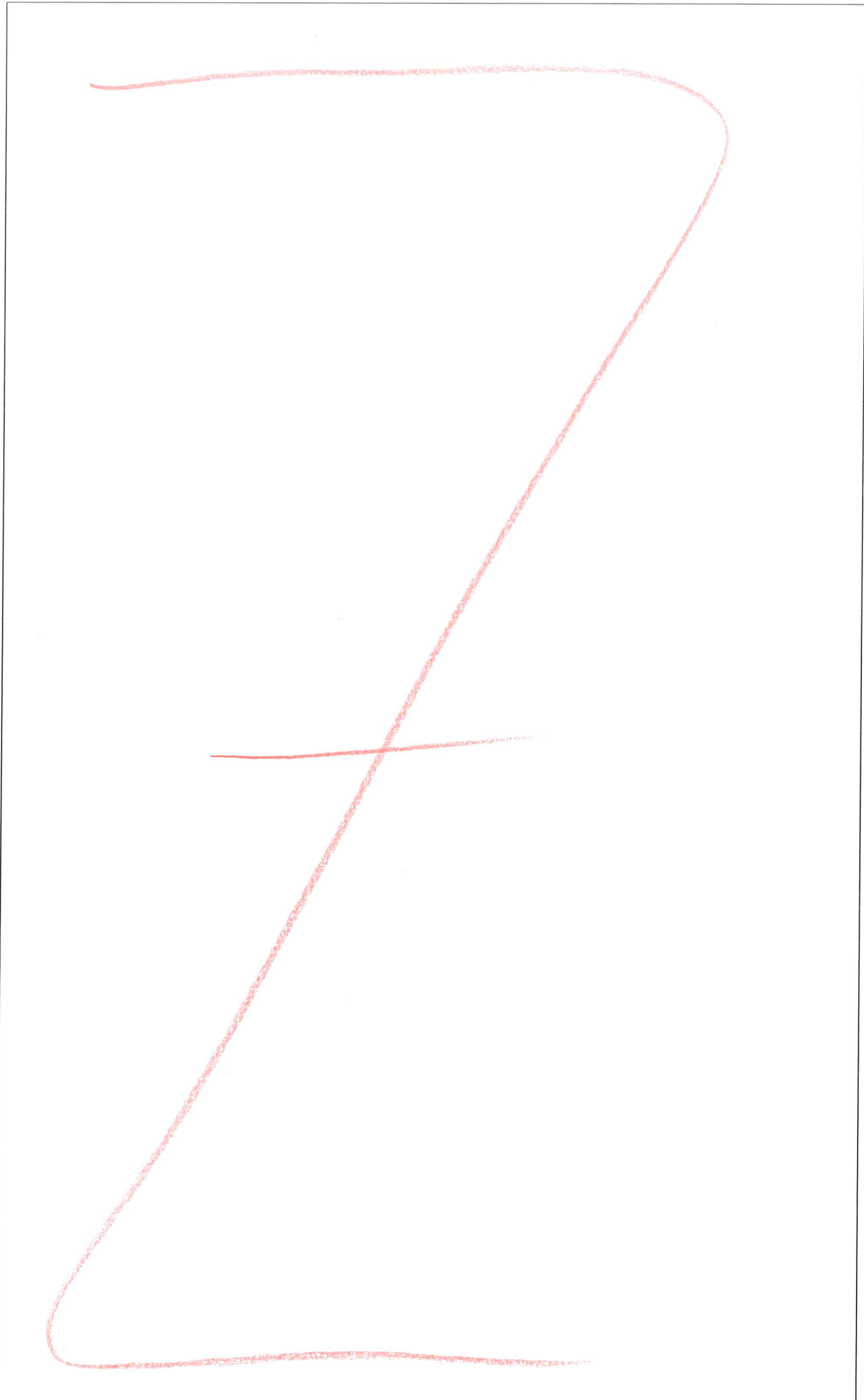
ЗС \Rightarrow : $\frac{5}{8} MR^2 \frac{\omega_0^2}{2} = \mu \frac{mg}{2(1+\mu)} \cdot 2\pi R \cdot 65 \quad (1)$

$\frac{5}{8} Mv^2 \frac{\omega_0^2}{2} = \mu \frac{mg}{2(1+\mu)} \cdot 2\pi R \cdot x \quad (2)$

(2) / (1): $1 = \frac{x}{65} \frac{(1-\mu)}{(1+\mu)} \Rightarrow x = 65 \cdot \frac{1+\mu}{1-\mu} = 65 \cdot \frac{1+0.1}{1-0.1} = 65 \cdot \frac{1.1}{0.9} = 65 \cdot \frac{11}{9} = \frac{65 \cdot 13}{9} = \frac{845}{9} \approx 93.89$

~~13~~
 Ответ: 35 \checkmark





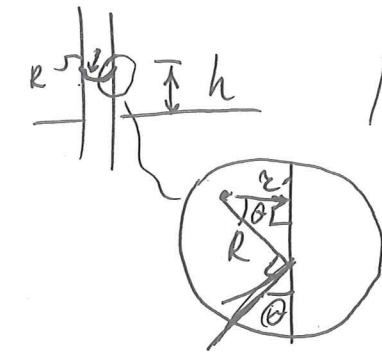
14-28-98-86
(113.4)

Задача 2

Чистовик

Пример

$\Delta h = 4 \text{ мм}$



$\rho g h = 2 \frac{\sigma}{R}$ — баланс сил
↑ увеличение силы снизу

$\alpha = \arcsin \frac{\sigma}{\rho g R h}$

↑ угол сжатия

$\rho g h = 2 \frac{\sigma}{r}$



поверхность полностью смочена
→ $\theta = 0$ ✓



поверхность полностью не смочена
→ $\theta = 180^\circ$ ✓

В I случае

(считаем, что в критическом состоянии, размер мениска $\ll 4 \text{ мм}$)



$\rho g \Delta h = 2 \cdot \frac{\sigma}{r} \Rightarrow 2 \rho g \Delta h = 2 \frac{\sigma}{r} = \rho g \Delta h$
→ $\Delta h = 2 \text{ мм}$ ✓

то важно отметить, что в этом случае уровень мениска будет ниже, чем во всей трубе. ✓

Задача



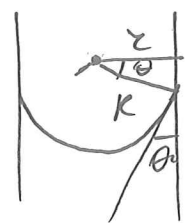
биссектриса

— тиски, биссектриса

на биссектрисе, ⊥ радиусу

на расстоянии x , b — расстояние между краями угла
 $\tan \frac{\alpha}{2} = \frac{b}{2 \cdot x} \Rightarrow b = 2x \tan \frac{\alpha}{2}$ ✓

R/α такое сечение на расстоянии x .



$z = R \cos \theta = R$, где $z = \frac{b}{2}$

по условию ≈ 1 (полностью смачивает)

$$h(x) / \rho g = \frac{2}{2x \tan \frac{\alpha}{2}} = \frac{2}{x \tan \frac{\alpha}{2}} = \frac{2b}{\alpha x}$$

исполная высота $\Rightarrow h(x) = \frac{2b}{\alpha x \rho g}$

Восемь в формуле (*) кем 2 в логическом законе?

Решим это в формуле логика

$\Delta p = b \left(\frac{1}{R_x} + \frac{1}{R_y} \right)$, где x и y , перп. направлений в данном случае

R_x - радиус кривизны в н-н-и рисунка,
и R_y - радиус кривизны в н-н-и, \perp плоск. рисунка (и содержащей ребро ушка)

$R_y \rightarrow \infty$

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

Задача 3

вопрос:

$B \odot$

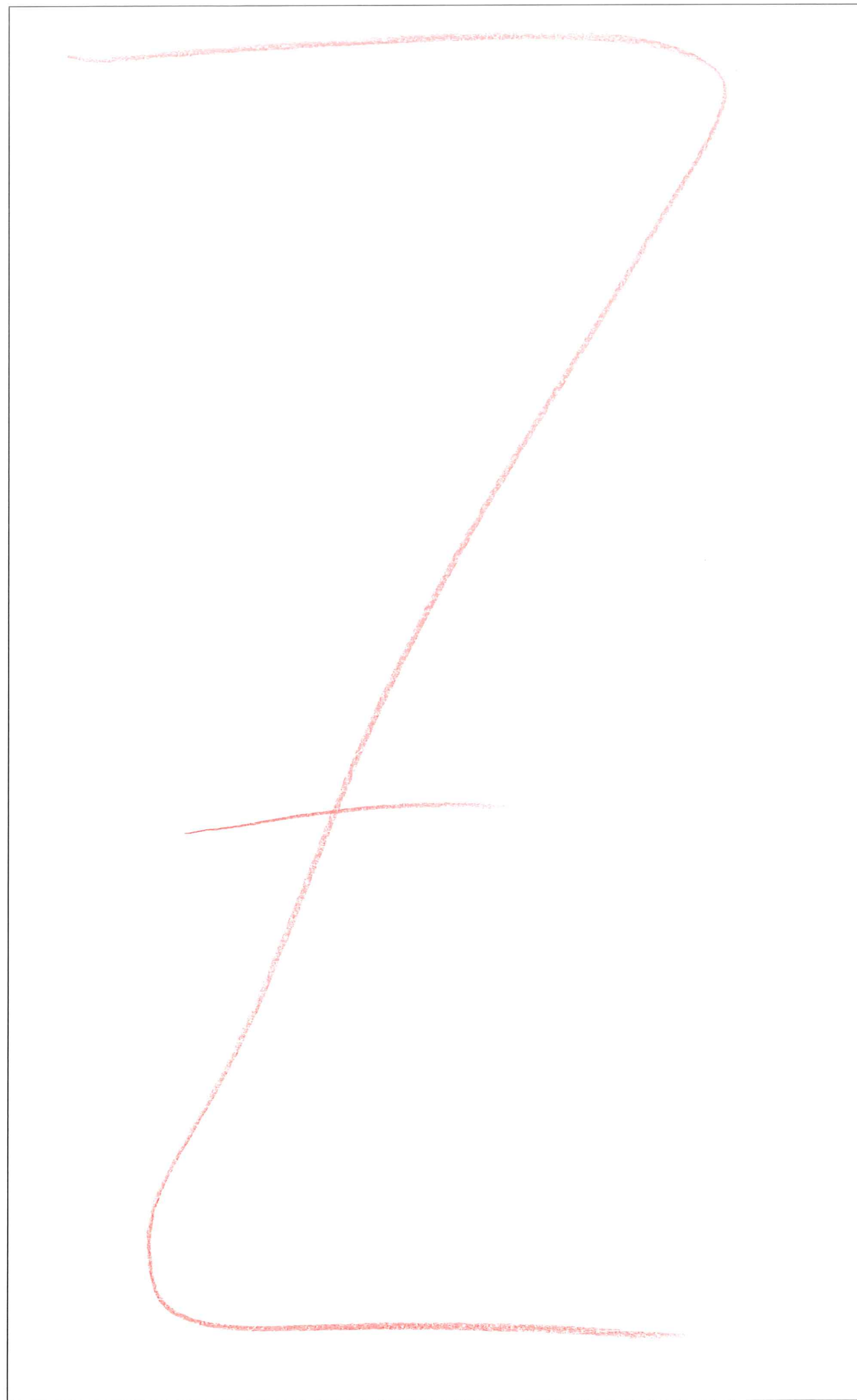


$|B| = \beta I + B_0$

3 эл. магн. индукции

$\int \vec{E} d\vec{l} = \mathcal{E} = - \frac{\partial (\int B ds)}{\partial t} \approx \varphi$

$\int \vec{E} d\vec{l}$ индукция φ поток через кольцо



Т.е. рассеянный свет ^(чистовик) подрагивает, то свет распространяется по всем направлениям одинаково, но интенсивность зависит от угла падения света, т.е. интенсивность будет больше всего, если луч падает прямо на датчик (угол падения = 0) бесконечно лучи направлены по радиусу, но наибольший вклад в интенсивность дают только прямые лучи, если $\theta \ll$ максимум их интенсивности будет на датчике, а т.к. максимум интенсивности ≈ 15 мик, то максимум прямого луча на датчике ≈ 15 мик

(только парами и интенсивности не меняем потр. перед луча)

Интенс. $v = \frac{\sqrt{6} \cdot \lambda}{9T} = \frac{\sqrt{6} \cdot 50 \text{ нм}}{9 \cdot 15 \cdot 6 \text{ фс}} =$

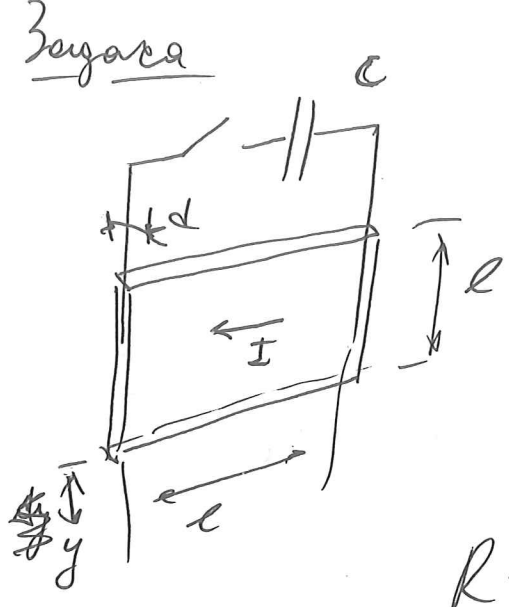
$= \frac{\sqrt{6} \cdot 10^5}{54 \cdot 3} \frac{\text{км}}{\text{с}} = \frac{\sqrt{6} \cdot 5}{27 \cdot 3} \frac{\text{км}}{\text{с}} = \frac{5\sqrt{6}}{81} \frac{\text{км}}{\text{с}}$

Когда отменишь то, что наблюдается максимум будет меньше, т.к. много разнок банк будет отражено, скорее всего 15 мик ~~будет~~ на датчике будет еще всего, но $\theta \ll$ кружок на полке на нем не будет, как баваем от того что неослепим, Хотя луч отразится от пленки сначала и промидный через нее, а потом отразится - два вошедших луча.

14-28-98-86 (113.4)

поле однородно $\Rightarrow \Phi = B(\pi R^2) = \text{const} \cdot t$
 $\Rightarrow \mathcal{E} = -\pi R \cdot \frac{\partial B}{\partial t} = -\pi R^2 \beta$

А значит, попарная величина $\pm \pi R^2 \beta$ (по от однородности подмагнивания и постр. маг. поля)



$m = \tau l d = \tau l^2 d$
 масса пластины ток через пластины течет с одной стороны, но можно усреднить и считать по направлению попарными на рис

$R = \frac{\rho l}{S} = \frac{\rho l}{l d} = \frac{\rho}{d}$

Выраж. перемещение пластины y , тогда $\frac{\partial \Phi}{\partial t} = l \frac{\partial B}{\partial t} \frac{\partial y}{\partial t} = |\mathcal{E}| = \frac{q}{C} \frac{\partial y}{\partial t}$ (1)

~~Уравнение движения (I=q): I = q~~

$C \frac{dy}{dt} = q + I R C = q + q R C \quad | \frac{d}{dt}$

Уравнение движения по времени: $C \frac{dy}{dt} = I + I R C$

но по условию $I = \frac{\tau l d}{2B} q = \text{const} \Rightarrow \dot{I} = 0$
 $\Rightarrow \ddot{y} = \frac{I}{C l B} = \frac{\tau l d q}{2B \cdot C l B} = \frac{\tau d q}{2B^2 C} \Rightarrow y(t) = \frac{\tau d q}{2B^2 C} t^2$

$I = \text{const} \Rightarrow q(t) = I t + q_0$
 $y(0) = 0$, отсюда

Разделим в формулу (1): Числовик

$$\frac{\tau d g t}{2B^2 c} = \frac{\tau d g t}{2B c} + \frac{\rho \tau d g t}{2B^2}$$

$$= \frac{\tau d g t}{2B c} + \frac{\rho \tau d g t}{2B^2}$$

Разделим в (1): $\frac{\tau d g}{2B^2 c} t = \frac{\tau d g}{2B c} t + \frac{q_0}{c} + \frac{\tau d}{2B^2} g R$

$$\Rightarrow \frac{q_0}{c} = \frac{\tau d g}{2B} \frac{\rho}{\downarrow} = \frac{\tau d g}{2B}$$

← сила Ампера

Итак для расчёта: $-I B l + m g = m j$
(на ось $\uparrow \vec{j}$) ↑ правило Ленца

$$\frac{\tau d^2 g}{2B^2 c} - \tau d^2 g = -\frac{\tau d d}{2B} g \cdot B l$$

$$\frac{\tau d}{2B^2 c} = 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \Rightarrow C = \frac{\tau d}{B^2}$$

$$j(t) = \frac{\tau d g t}{2B^2 \cdot \frac{\tau d}{B^2}} = \frac{g}{2} t \Rightarrow y(t) = y_0 + \frac{g t^2}{4}$$

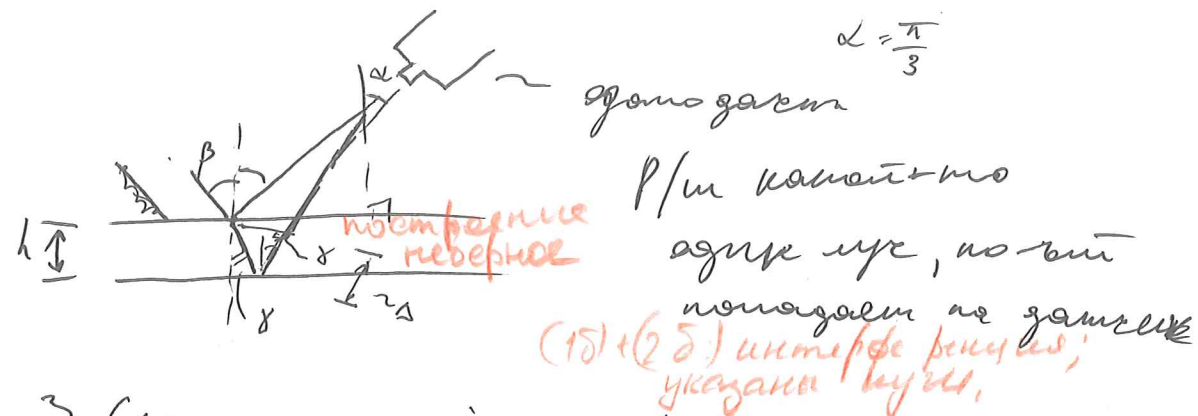
Ответ: $\frac{\tau d}{B^2} = C; y(t) = y_0 + \frac{g t^2}{4}$

j - векторная \uparrow на \vec{j} координата

Задача 4

Числовик

Вопрос: 1) можно, если волны были когерентными
2) ^{или м.} Разность хода этих волн в этой точке равна полному числу волн, т.е. $\frac{\Delta}{\lambda} = n$, где $n \in \mathbb{Z}$
(неверное упр. $\frac{\Delta}{\lambda} = 2n$, где $n \in \mathbb{Z}$)



3. Снелиуса: $\sin \beta = n \sin \delta$
т.к. плотная среда тогда снелиуса, это картина отражения $\Delta =$ разности хода в плёнке!
 $n \frac{\Delta}{2} \cos \delta = h \Rightarrow \Delta = \frac{2h n}{\cos \delta}$
(1\delta) он же разность хода

Менее фраза $\rho = \arcsin \frac{h}{r}$

$$r_{max} = \arcsin \frac{2}{3}$$

$$\Delta = \frac{2h n}{\sqrt{1 - \frac{\sin^2 \rho}{n^2}}} = \lambda k, k \in \mathbb{Z}$$

разности хода интерференция

в этом случае попробуем макс. интенс. на границе

Но максимальная интенсивность будет, если $\beta = \alpha$?

$$h = \frac{2k \lambda}{2h} \sqrt{1 - \frac{3 \cdot 4}{4 \cdot 9}} = \frac{2k \lambda \sqrt{2} \cdot 2}{2 \cdot \sqrt{3} \cdot 3}$$

$$\frac{2k \lambda}{2h} = 2 \sqrt{\frac{2}{3}} \Rightarrow \frac{2k \lambda}{2h} = 2 \sqrt{\frac{2}{3}} \Rightarrow v = \frac{\sqrt{3} \lambda}{3t}$$