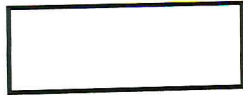


ля

**ОТКРЫТАЯ РЕГИОНАЛЬНАЯ МЕЖВУЗОВСКАЯ ОЛИМПИАДА
ВУЗОВ ТОМСКОЙ ОБЛАСТИ «ОРМО»**



Шифр

**ТИТУЛЬНЫЙ ЛИСТ
заключительного этапа**

1.	Предмет	Физика																					
2.	Вариант	3																					
3.	Класс	9																					
4.	Фамилия	Г	О	Л	У	Б	Е	В															
	Имя	А	Л	Е	К	С	А	Н	Д	Р													
	Отчество	Е	В	Г	Е	Н	Ь	Е	В	И	Ч												
5.	Дата рождения	1	5			0	2			2	0	0	5										
		Число		Месяц		Год																	
6.	Страна	РФ																					
7.	Регион (пр: Томская обл., Алтайский край)	Волгоградская область																					
8.	Вид муниципального образования (пр: село, город, пгт, деревня)	город																					
9.	Населенный пункт (пр: Томск, Кемерово, Псков)	Волжск																					
10.	Полное наименование образовательного учреждения, в котором Вы обучаетесь	МОУ «Лицей №1»																					

Даю согласие на обработку моих персональных данных и информирование меня посредством sms и e-mail о моих результатах и всех дальнейших мероприятиях, связанных с олимпиадой

Личная подпись _____



Место для скобы

Шифр

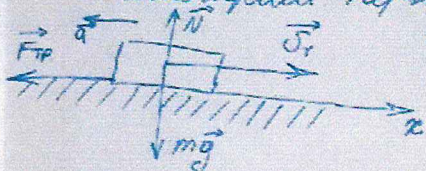
Открытая региональная межвузовская олимпиада вузов Томской области (ОРМО)

Общий балл	Дата	Ф.И.О. членов жюри	Подписи членов жюри
98	21.04.21	Ежов Д.М.	

Задача 5

1	2	3	4	5	Σ
20	20	20	20	20	98

Рассмотрим первый случай. Но брусок будет действовать следующие силы:



Запишем второй закон Ньютона на ось перпендикулярную поверхности Земли и получим:

$$N - mg \cos \alpha = 0$$

$$N = mg \cos \alpha$$

Запишем второй закон Ньютона на ось параллельную поверхности Земли

$$F_{тр} = ma$$

По формуле Кулона-Ампера:

$$F_{тр} = \mu N = \mu mg \cos \alpha$$

$$\mu mg \cos \alpha = ma$$

$$a = \mu g$$

Запишем зависимость скорости от времени:

$$v(t) = v_0 - at = v_0 - \mu g t$$

В момент остановки T скорость равна нулю ($v(T) = 0$), значит

$$v_0 - \mu g T = 0$$

$$v_0 = \mu g T$$

$$T = \frac{v_0}{\mu g}$$

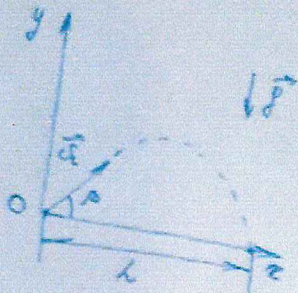
Когда найдем зависимость координаты тела x от времени:

$$x(t) = v_0 t - \frac{at^2}{2} = v_0 t - \frac{\mu g t^2}{2}$$

Значит в момент времени T координата тела будет равна пути h ($x(T) = h$)

$$h = \sigma_1 T - \frac{gT^2}{2} = \frac{\sigma_1^2}{2g} - \frac{\sigma_1^2}{2g} = \frac{\sigma_1^2}{2g}$$

Рассмотрим второй случай



Так сказано, что дальность полета и приращение по пути равно нулю, то дальность полета также равна h

Напишем зависимости координат тела от времени:

$$\begin{cases} x(t) = (\sigma_2 \cos \beta) t \\ y(t) = (\sigma_2 \sin \beta) t - \frac{gt^2}{2} \end{cases}$$

В момент времени τ координата y равна нулю ($y(\tau) = 0$)

$$(\sigma_2 \sin \beta) \tau - \frac{g\tau^2}{2} = 0$$

($\tau = 0$ соответствует моменту броска, значит, можем сократить на τ)

$$\sigma_2 \sin \beta - \frac{g\tau}{2} = 0$$

$$\tau = \frac{2\sigma_2 \sin \beta}{g}$$

Но дальность полета выражается по формуле

$$h = x(\tau) = \sigma_2 \cos \beta \cdot \frac{2\sigma_2 \sin \beta}{g} = \frac{\sigma_2^2 \sin 2\beta}{g}$$

Но также $h = \frac{\sigma_1^2}{2g}$

Значит получаем следующее соотношение

$$\frac{\sigma_1^2}{2g} = \frac{\sigma_2^2 \sin 2\beta}{g}$$

$$\frac{\sigma_1^2}{2g} = \sigma_2^2 \sin 2\beta$$

$$\frac{\sigma_1^2}{\sigma_2^2} = 2 \sin 2\beta$$

$$\frac{\sigma_1}{\sigma_2} = \sqrt{2 \sin 2\beta} \quad \text{т.к. } \sqrt{2 \sin 2\beta} < 1, \text{ то } \sigma_2 > \sigma_1 \text{ и}$$

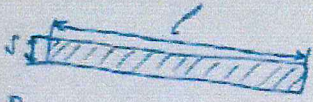
$$\frac{\sigma_2}{\sigma_1} = \frac{1}{\sqrt{2 \sin 2\beta}} \approx 4,21$$

Ответ: скорости σ_2 в 4,21 раз больше скорости σ_1

~~##~~ 20

Задача 4

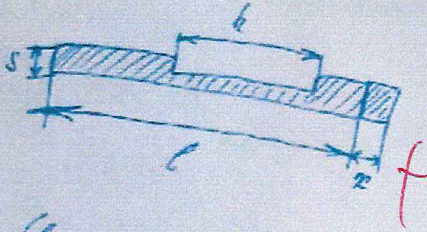
Рассмотрим первый случай



Объём провода: $V = Sl$

Сопротивление провода: $R_0 = \frac{\rho l}{S}$

Рассмотрим второй случай



Пусть в углублении шириной \$h\$ площадь поперечного сечения уменьшилась на \$\Delta S\$.
Зная, что объём не изменился запишем уравнение:

$$(l+x-h)S + k(S-\Delta S) = V$$

$$(l+x-h)S + k(S-\Delta S) = Sl$$

$$Sl + Sx - hS + kS - k\Delta S = Sl$$

$$Sx - k\Delta S = 0$$

$$\Delta S = \frac{Sx}{h} \quad (1)$$

$(l+x-h)S$ - объём без углубления по центру провода;
 $k(S-\Delta S)$ - объём части с углублением

Сопротивление проводника в данном случае эквивалентно сопротивлению однородного проводника длиной \$(l+x-h)\$ и площадью поперечного сечения \$S\$ + проводника длиной \$k\$ и площадью поперечного сечения \$(S-\Delta S)\$. Т.е. сопротивление \$R\$ выражается по формуле:

$$R = \frac{\rho(l+x-h)}{S} + \frac{\rho k}{S-\Delta S}$$

Найдём чему равно \$S-\Delta S\$, используя (1):

$$S-\Delta S = S - S\frac{x}{h} = S(1-\frac{x}{h})$$

Тогда:

$$R = \frac{\rho}{S}(l+x-h) + \frac{\rho}{S} \frac{k}{1-\frac{x}{h}} = \frac{\rho}{S} \left(l+x-h + \frac{k}{1-\frac{x}{h}} \right) = \frac{\rho}{S} \left(l + \frac{x(1-\frac{x}{h}) - h(1-\frac{x}{h}) + k}{1-\frac{x}{h}} \right) = \frac{\rho}{S} \left(l + \frac{x - \frac{x^2}{h} - h + x + h}{1-\frac{x}{h}} \right) = \frac{\rho}{S} \left(l + \frac{2x - \frac{x^2}{h}}{1-\frac{x}{h}} \right)$$

Место для скобы

Место для скобы

Шифр

Empty box for the student's ID number.

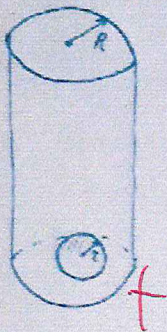
Тогда изменение сопротивления:

$$\frac{R}{R_0} = \frac{\frac{\rho}{S} \left(l + x \frac{2 - \frac{x}{R}}{1 - \frac{x}{R}} \right)}{\frac{\rho}{S} l} = 1 + \frac{x}{l} \cdot \frac{2 - \frac{x}{R}}{1 - \frac{x}{R}} = 1 + \frac{x(2 - \frac{x}{R})}{l(1 - \frac{x}{R})}$$

Ответ: сопротивление изменилось в

$$\left(1 + \frac{x(2 - \frac{x}{R})}{l(1 - \frac{x}{R})} \right) \text{ раз}$$

Задача 3



П.к. $\tau < R$, то получаем следующую картинку:

На шарик в воде будут действовать две равные по модулю, но противоположные по направлению силы: тяжести и Архимеда. т.е. когда сила реакции опоры равна нулю, т.е. равновесие, то

$$mg = \rho g V'$$

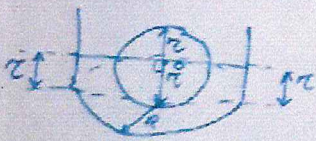
$$m = \rho V'$$

$$\frac{4}{3} \pi \tau^3 \cdot \frac{1}{2} \rho = \rho V'$$

$$\frac{2}{3} \pi \tau^3 = V'$$

где m - масса шарика
 ρ - плотность жидкости
 V' - объем погруженной в жидкость части шара
т.к. плотность шара в 2 раза меньше плотности жидкости.

Значит в момент отрыва от дна шара шарик будет находиться в ~~воде~~ ^{жидкости} с некоторой скоростью, значит мы имеем следующую картинку.

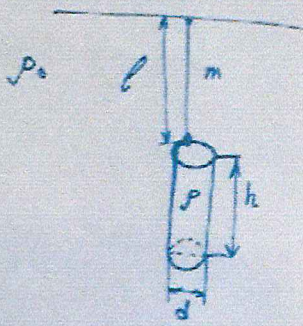


П.к. шарик погружен ровно на половину, то расстояние от уровня ~~воды~~ ^{жидкости} до дна равно радиусу шара τ . Тогда объем жидкой широкости будет равен разнице между объемом цилиндра с основанием площадью πR^2 и высотой τ и объемом погруженной части шара $\frac{2}{3} \pi \tau^3$.

$$V = \pi R^2 \tau - \frac{2}{3} \pi \tau^3 = \pi \tau (R^2 - \frac{2}{3} \tau^2)$$

Ответ: $\pi \tau (R^2 - \frac{2}{3} \tau^2)$

Задача 1



На шнур действует сила Архимеда, действующая на металлический цилиндр (действует на проволоку пренебрежимо, т.к. она тонкая), сила тяжести, действующая на проволоку, и на цилиндр. Разобьем цилиндр на две части: сила Архимеда действует в связи с тем, что цилиндр полностью погружен в воду; сила Архимеда непостоянна, т.к. цилиндр стал вынимать из воды.

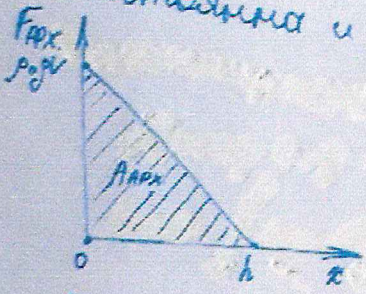
Рассмотрим первый случай. Работа будет минимальна тогда, когда систему вынимают без ускорения. Тогда второй закон Ньютона даст:

$$F + \rho_0 g V - mg - Mg = 0$$

где F - сила, с которой мы вынимаем систему
 V - объем цилиндра
 M - масса цилиндра

$F = mg + Mg - \rho_0 g V$
 А работа будет равна: $A_1 = Fl = gl(m + M - \rho_0 V)$, т.к. именно на протяжении этой длины сила Архимеда постоянна.

Рассмотрим второй случай. Запишем аналогичное выражение, но зная, что сила Архимеда непостоянна и зависит от объема погруженной части цилиндра.



Сила Архимеда можно выразить как $F_A = \rho_0 g V' = \rho_0 g (V - \Delta V)$
 $= \rho_0 g V - \rho_0 g \Delta V = \rho_0 g V - \rho_0 g x$. Тогда зависимость имеет вид:
 Площадь под графиком и есть работа силы Архимеда $A_{Arch} = \frac{1}{2} \rho_0 g V h$ (как площадь прямоугольного треугольника).

Работа будет складываться из работы против сил тяжести при погружении и работы силы Архимеда, действующей вверх.

$$A_2 = gh(m + M) - \frac{\rho_0 g V h}{2} = gh(m + M - \frac{\rho_0 V}{2})$$

Тогда общая работа:

$$A = A_1 + A_2 = gl(m + M - \rho_0 V) + gh(m + M - \frac{\rho_0 V}{2}) = g(lm + lM - \rho_0 V l + hm + hM - \frac{\rho_0 V h}{2}) = g(m(l+h) + M(l+h) - \rho_0 V(l + \frac{h}{2}))$$

Теперь заметим массу и объем цилиндра

$$V = Sh = \pi R^2 h = \pi \left(\frac{d}{2}\right)^2 h = \frac{\pi d^2 h}{4}$$

$$M = \rho V = \frac{\rho \pi d^2 h}{4}$$

Получаем:

$$A = g(m(l+h) + \frac{\rho \pi d^2 h}{4}(l+h) - \frac{\rho_0 \pi d^2 h}{4}(l + \frac{h}{2})) = g(m(l+h) + \frac{\pi d^2 h}{4}(\rho(l+h) - \rho_0(l + \frac{h}{2})))$$

Ответ:

$$A = g(m(l+h) + \frac{\pi d^2 h}{4}(\rho(l+h) - \rho_0(l + \frac{h}{2})))$$

Задача 2

$$l(g + \rho g) - \rho_0 l - \rho_0 \frac{h}{2} = l(g - \rho_0) + h(\rho - 0,5\rho_0)$$

$Q_{п.1}$ и $Q_{п.2}$ - количество переданного тепла

$Q_{тр.1}$ или $Q_{тр.2}$ - количество требуемого тепла.

Рассмотрим случай со льдом:
Из условия мы знаем как зависит поверхностное количество переданного тепла, т.к. при фазовом переходе температура постоянна.

$$\frac{Q_{п.2}}{t_c} = k(t_0 - t_1), \text{ где } k - \text{коэффициент пропорциональности}$$

Но так как постоянства температуры при фазовом переходе следует, что:

$$\frac{Q_{п.2}}{t_c} = \frac{Q_{тр.2}}{T_2}, \text{ а } Q_{тр.2} = \lambda m_2, \text{ откуда получаем:}$$

$$k(t_0 - t_1) = \frac{\lambda m_2}{T_2} \quad \text{и} \quad \frac{Q_2}{t_2} = \frac{\lambda m_2}{t_2} = k(t_0 - t_1)$$

$$k = \frac{\lambda m_2}{T_2(t_0 - t_1)} \quad (1)$$

Рассмотрим случай с азотом:

$$\frac{Q_{п.1}}{t_c} = k(t_0 - t_1), \text{ т.к. температура постоянна}$$

Но и ввиду постоянства температуры:

$$\frac{Q_{п.1}}{t_c} = \frac{Q_{тр.1}}{T_1}$$