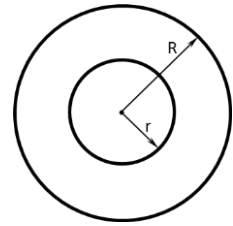


Время выполнения задания – 180 минут. Максимальное количество баллов – 100

**Задание 1.** (20 баллов) Пусть существует круглый остров радиуса  $r$ . Вокруг острова находится вода, в диапазоне расстояний от  $r$  до  $R$  от его центра, и эта вода движется с угловой скоростью  $\omega$ . Скорость лодки в стоячей воде  $U$ . Найти расстояние  $L$ , на которое переместится лодка при переплывании на остров, если её собственная скорость будет направлена по радиусу к центру острова.



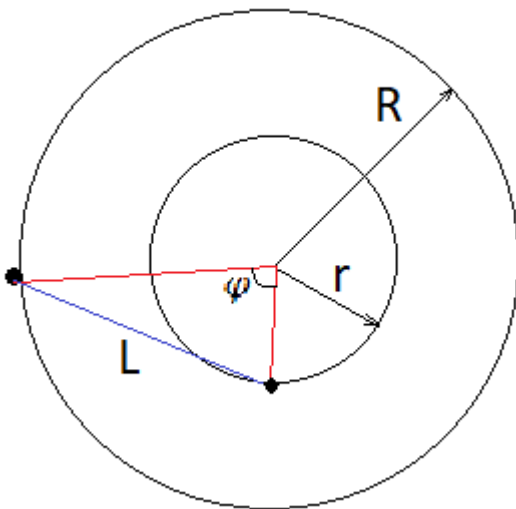
**Решение**

Время, которое лодка будет двигаться:

$$t = \frac{R-r}{U}$$

Угол, на который «повернётся» лодка:

$$\varphi = \omega t = \frac{\omega}{U} (R - r)$$

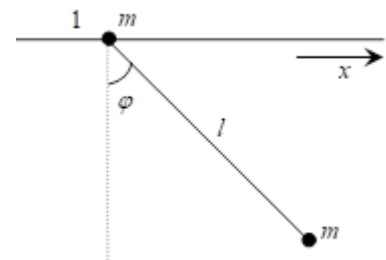


По теореме косинусов найдём  $L$ :

$$L^2 = R^2 + r^2 - 2Rr \cos \varphi$$

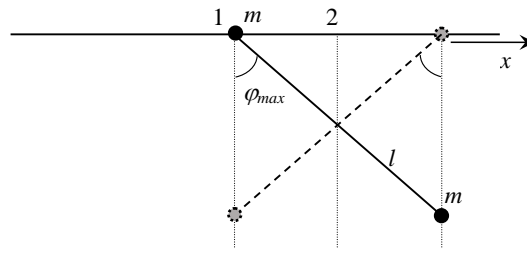
$$L = \sqrt{R^2 + r^2 - 2Rr \cos \left( \frac{\omega}{U} (R - r) \right)}$$

**Задание 2.** (20 баллов) На рисунке изображен плоский маятник, в точке крепления которого (1 на Рисунке) находится масса  $m_1$ , свободно перемещающаяся вдоль оси  $x$ . Эта масса соединена с грузом такой же массы невесомым стержнем длины  $l$ . В начале движения маятник отклонен на угол  $\varphi$  от вертикали, начальные скорости обеих масс равны нулю. Найти амплитуду колебаний точки крепления маятника вдоль  $x$ .



**Решение**

На рисунке ниже показаны крайние положения маятника. Положение оси симметрии 2 в ходе колебаний не изменяется, поскольку совпадает с  $x$ -координатой центра инерции маятника, а внешних сил, направленных вдоль оси  $x$ , нет.



Примем крайнее положение точки 1 за нулевую координату вдоль оси  $x$ . Тогда, координата центра инерции  $x_C$  даётся формулой

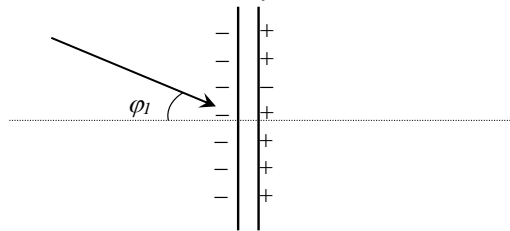
$$x_C = \frac{m \cdot l \sin(\varphi)}{m + m} = \frac{1}{2} \cdot l \cdot \sin(\varphi).$$

Из рисунка видно, что искомая амплитуда колебаний точки 1

$$x_{1,\max} - x_{1,\min} = 2 \cdot x_C = l \cdot \sin(\varphi)$$

**Ответ:** амплитуда колебаний точки 1 равна  $l \cdot \sin(\varphi)$ .

**Задание 3.** (20 баллов) Частица, имеющая массу  $m$  и заряд  $q$ , движется сквозь плоский конденсатор, прозрачный для этой частицы, под углом  $\varphi_1$  к оси, перпендикулярной его пластинам, с начальной скоростью  $v_1$ . На пластинах есть заряд  $\pm q$ . Известна также емкость конденсатора  $C$ . Как изменится направление вектора скорости частицы после прохождения сквозь конденсатор?



**Решение**

Между пластинами конденсатора существует разность потенциалов

$$\Delta U = \frac{q}{C} \tag{1}$$

Пусть  $\varphi_2$  – угол движения частицы после прохождения пластин конденсатора. В плоскости, параллельной пластинам, на частицу никаких сил не действует, так что компонента скорости, параллельная пластинам, не изменится, а модули скоростей «до» и «после» конденсатора ( $v_1$  и  $v_2$ ) будут связаны соотношением

$$v_1 \sin(\varphi_1) = v_2 \sin(\varphi_2) \tag{2}$$

С учетом прохождения разности потенциалов между пластинами, закон сохранения энергии, задающий новую скорость частицы  $v_2$ , будет иметь вид

$$m \frac{v_2^2}{2} + \Delta U \cdot q = m \frac{v_1^2}{2} \tag{3}$$

С учетом (1), соотношение (3) преобразуется к виду

$$m \frac{v_1^2}{2} \cdot \left( \frac{\sin(\varphi_1)}{\sin(\varphi_2)} \right)^2 + \Delta U \cdot q = m \frac{v_1^2}{2} \Rightarrow$$

$$\frac{\sin(\varphi_1)}{\sin(\varphi_2)} = \sqrt{1 - \frac{2}{mv_1^2} \cdot \Delta U \cdot q} \quad (4)$$

Полученный результат можно считать ответом задачи. Приемлемы также любые способы получения угла  $\varphi_2$  либо его синуса из формулы (4). В частности,

$$\sin(\varphi_2) = \sin(\varphi_1) \cdot \left( 1 - \frac{2}{mv_1^2} \cdot \Delta U \cdot q \right)^{-1/2} \quad (5)$$

Отметим, что формулировка задачи позволяет считать заряд частицы  $q$  и модуль заряда на пластинах конденсатора, обозначенный через  $\pm q$ , одинаковыми. Соответственно, допустимо представление ответа в форме

$$\sin(\varphi_2) = \sin(\varphi_1) \cdot \left( 1 - \frac{2}{mv_1^2} \cdot \frac{q^2}{C} \right)^{-1/2} \quad (5)$$

**Ответ:**  $\sin(\varphi_2) = \sin(\varphi_1) \cdot \left( 1 - \frac{2}{mv_1^2} \cdot \Delta U \cdot q \right)^{-1/2}$  (см. формулы выше).

**Задание 4.** (20 баллов) В теплоизолированном сосуде с площадью дна  $S$  находится вода массой  $m_w$  при температуре  $t_1$ . В воду положили кубик льда массой  $m_l$  при температуре  $t_2$ . Плотность воды равна  $\rho_0$ , удельные теплоёмкости воды и льда равны соответственно  $c_w$  и  $c_l$ , удельная теплота плавления льда равна  $\lambda_l$ . Известно, что лёд растаял не до конца. Найти массу льда, перешедшего в жидкое состояние ( $\Delta m$ ). Может ли  $\Delta m$  быть меньше нуля? Если да, то при каких условиях?

**Решение**

$$|Q| = -c_A m_A t_2 + \lambda_1 \Delta m \quad (1)$$

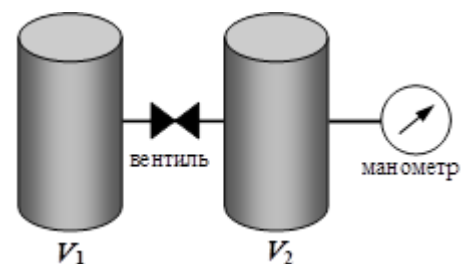
$$|Q| = c_B m_B t_1 \quad (2)$$

Из (1) и (2)  $\Rightarrow \Delta m = \frac{c_B m_B t_1 + c_A m_A t_2}{\lambda_A}$ .

Если  $\Delta m < 0$ , часть воды, которая изначально была в сосуде, кристаллизуется.

Это возможно, если модуль величины теплоты, необходимой для изменения температуры льда до 0 больше, чем модуль теплоты, необходимой для изменения температуры воды до нуля.

**Задание 5.** (20 баллов) На рисунке изображены два объема, соединенные вентилем. Величины объемов известны, внутри находится воздух. Манометр измеряет давление в объеме  $V_2$  относительно окружающей среды (то есть, разность между давлением  $P(V_2)$  и атмосферным давлением). В начале процесса вентиль открыт, манометр показывает давление  $P_0$ . Затем вентиль закрыли, а воздуха в объем  $V_1$  добавили, без изменения температуры. В дальнейшем вентиль был немного приоткрыт, так что давление в объеме  $V_2$  увеличивалось постепенно, и зависимость показаний манометра от времени  $P_{V2}(t)$  была записана (считать её известной). В конце концов, вентиль открыли полностью, после чего измерили манометром полученное давление  $P_1$ . Какова была зависимость от времени разности давлений в объемах  $V_2$  и  $V_1$ ?



**Решение**

Будем считать, что все значения давлений  $P$ , используемые ниже, заранее пересчитаны от фактических показаний манометра  $P^*$  к абсолютному давлению, суммированием с атмосферным давлением  $P_A$ :

$$P = P^* + P_A.$$

Согласно закону Менделеева-Клайперона,

$$P_0 \cdot (V_1 + V_2) = \nu_0 RT, \quad (1)$$

где  $R$  – универсальная газовая постоянная,  $T$  – абсолютная температура,  $\nu_0$  – исходное количество молей газа во всей системе. Аналогично,

$$P_1 \cdot (V_1 + V_2) = \nu_1 RT - \quad (2)$$

уравнение, связывающее конечное давление  $P_1$  с конечным количеством молей  $\nu_1$ .

Из формул (1-2) получается, что количество молей, добавленных в объём  $V_1$  после перекрывания вентиля ( $\Delta \nu$ ), даётся соотношением

$$\Delta \nu \cdot RT = (P_1 - P_0)(V_1 + V_2) \quad (3)$$

В процессе перетекания газа из объёма 1 в объём 2, изменение количества молей и давления в объёме 2 связаны следующим образом:

$$\nu_2(t) \cdot RT = P_{V_2}(t) \cdot V_2 = P_0 V_2 + \Delta \nu_2(t) \cdot RT \quad (4)$$

Отсюда,

$$\Delta \nu_2(t) \cdot RT = (P_{V_2}(t) - P_0) \cdot V_2$$

В объёме  $V_1$  давление будет постепенно уменьшаться:

$$P_{V_1}(t) \cdot V_1 = P_0 V_1 + (\Delta \nu - \Delta \nu_2(t)) \cdot RT = P_0 V_1 + (P_1 - P_0) \cdot (V_1 + V_2) - \Delta \nu_2(t) \cdot RT \quad (5)$$

Из формул (4) и (5) получаем искомую разность давлений в объёмах 1 и 2:

$$\begin{aligned} (P_{V_2}(t) - P_{V_1}(t)) &= \Delta \nu_2(t) \cdot RT \cdot \left( \frac{1}{V_2} + \frac{1}{V_1} \right) - (P_1 - P_0) \cdot \frac{(V_1 + V_2)}{V_1} = \\ &= (P_{V_2}(t) - P_0) \cdot \frac{(V_1 + V_2)}{V_1} - (P_1 - P_0) \cdot \frac{(V_1 + V_2)}{V_1} = \\ &= (P_{V_2}(t) - P_1) \cdot \frac{(V_1 + V_2)}{V_1} = (P_{V_2}(t) - P_1) \cdot \left( 1 + \frac{V_2}{V_1} \right). \end{aligned} \quad (6)$$

Отметим, что в результирующей формуле присутствует только разность показаний манометра, так что знать атмосферное давление для её применения не нужно, при условии его постоянства.

**Ответ:**  $(P_{V_2}(t) - P_{V_1}(t)) = (P_{V_2}(t) - P_1) \cdot \frac{(V_1 + V_2)}{V_1} = (P_{V_2}(t) - P_1) \cdot \left( 1 + \frac{V_2}{V_1} \right).$