

условию диаметр дырки во много раз меньше диаметра поршня). Вода движется быстро только в отверстии, а во всех других местах ее скорость мала. На воду со стороны поршня действует вниз сила  $F = Mg - F_A = Mg - \rho Shg$ , которая за малый интервал времени  $\tau$  придает большую скорость массе воды  $m = \rho S v \tau$ :

$$F\tau = \frac{mvD^2}{d^2} = \frac{\rho S v^2 \tau D^2}{d^2}.$$

Отсюда мы выразим скорость движения поршня:

$$v = \frac{d}{D} \sqrt{\frac{Mg - \rho Shg}{\rho S}} = \frac{d}{D} \sqrt{gh \left( \frac{\rho_n}{\rho} - 1 \right)},$$

где  $\rho_n/\rho$  – отношение плотности материала поршня к плотности воды. Ответ можно записать и по-другому – через непосредственно заданные в условии задачи величины:

$$v = \frac{d}{D} \sqrt{gh \left( \frac{4M}{\rho \pi D^2 h} - 1 \right)}.$$

Характер движения жидкости сильно зависит от формы «входа» отверстия и от вязкости жидкости, поэтому приведенное решение носит очень приблизительный характер.

А.Зильберман

**Ф1736.** Две тележки, массы которых  $M$  и  $3M$ , соединены легкой пружинкой жесткостью  $k$ . Они находятся на гладком горизонтальном столе. Толкнем легкую тележку в направлении более тяжелой, вдоль соединяющей их пружинки, сообщив ей скорость  $v_0$ . Через какое время скорость легкой тележки снова станет равной начальному значению? Найдите ее смещение за этот интервал времени.

Скорость центра масс системы равна  $v_0/4$ . Относительно центра масс тележки будут колебаться в противофазе. Скорость легкой тележки станет равной своему начальному значению ровно через один период этих колебаний. Длина пружинки от легкой тележки до центра масс составляет  $3/4$  полной длины пружинки, следовательно, период колебаний равен

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{M}{4/3k}} = \pi \sqrt{\frac{3M}{k}}.$$

В тот момент, когда скорость легкой тележки равна  $v_0$ , она находится на таком же расстоянии от центра масс, как и в первый момент, значит, смещение тележки равно смещению центра масс:

$$l = \frac{v_0}{4} \pi \sqrt{\frac{3M}{k}}.$$

Р.Александров

**Ф1737.** На диаграмме  $V-T$  процесс, который проводят с моле разреженного гелия, представляет отрезок прямой  $V = V_0 + aT$ , причем температура газа в процессе увеличивается от  $T_0$  до  $3T_0$  (постоянные  $V_0$ ,  $T_0$  и  $a$  считаются известными). Найдите максимальную и минимальную теплоемкости газа в этом процессе.

Теплоемкость в таком процессе не остается постоянной (впрочем, выбором констант можно это «поправить»: при

$a = 0$  получится  $V = \text{const}$ , а при  $V_0 = 0$  будет постоянным давление – в таких процессах  $C = \text{const}$ ).

Передадим системе очень малое количество теплоты  $Q$ , приращение температуры обозначим  $\Delta T$ . Тогда

$$Q = A + \Delta U = p\Delta V + \frac{3}{2}R\Delta T = \frac{RT}{V}a\Delta T + \frac{3}{2}R\Delta T.$$

Теплоемкость равна

$$C = \frac{Q}{\Delta T} = R \left( \frac{aT}{V} + \frac{3}{2} \right) = R \left( \frac{aT}{V_0 + aT} + \frac{3}{2} \right) = R \left( \frac{5}{2} - \frac{1}{1 + aT/V_0} \right).$$

Видно, что мы получили монотонную функцию температуры, причем в зависимости от знака константы  $a$  эта функция с ростом температуры  $T$  или возрастает, или убывает. Нужно отметить, что отрицательным может быть и  $V_0$  – при разумном выборе константы  $a$  объем на заданном интервале  $(T_0, 3T_0)$  вполне может оказаться положительным.

Итак, максимальная и минимальная теплоемкости получаются на краях диапазона  $(T_0, 3T_0)$ :

$$C_1 = R \left( \frac{5}{2} - \frac{1}{1 + aT_0/V_0} \right),$$

$$C_2 = R \left( \frac{5}{2} - \frac{1}{1 + 3aT_0/V_0} \right).$$

Какая из них максимальная, а какая минимальная, зависит от знака  $a$ .

А.Простов

**Ф1738.** Большой уединенный проводник при помощи резистора сопротивлением  $R$  все время поочередно подключают на время  $\tau_1$  к проводнику, потенциал которого поддерживается равным  $\varphi_1$ , и на время  $\tau_2$  – к другому проводнику, потенциал которого поддерживается равным  $\varphi_2$ . Считая  $\tau_1$  и  $\tau_2$  малыми, определите тепловую мощность, рассеиваемую в резисторе.

Будем считать, что потенциал большого проводника  $\Phi$  мало изменяется за промежутки  $\tau_1$  и  $\tau_2$ . Тогда

$$\frac{\varphi_1 - \Phi}{R} \tau_1 = \frac{\Phi - \varphi_2}{R} \tau_2,$$

откуда

$$\Phi = \frac{\varphi_1 \tau_1 + \varphi_2 \tau_2}{\tau_1 + \tau_2}.$$

За полный период  $(\tau_1 + \tau_2)$  выделяется количество теплоты

$$Q = \frac{(\varphi_1 - \Phi)^2}{R} \tau_1 + \frac{(\Phi - \varphi_2)^2}{R} \tau_2.$$

Средняя мощность равна

$$P_{\text{cp}} = \frac{Q}{\tau_1 + \tau_2} = \frac{(\varphi_1 - \varphi_2)^2}{R} \frac{\tau_1 \tau_2}{(\tau_1 + \tau_2)^2}.$$

А.Повторов