10-3. Поле точечного заряда помещенного в центре проводящей сферы некоторой толщины, отличается от поля точечного заряда только в областях нахождения проводника: там оно «съедено» (вспомните принцип электростатической защиты). Таким образом, энергия полей в двух случаях отличаются только на энергию указанной области.

В условии задачи даны достаточно тонкие сферы — поэтому можно упростить расчет, считая плотность энергии поля постоянной по всему объему. В нашем случае:

$$\begin{split} \Delta W &= \frac{\varepsilon_0 E^2}{2} V = \frac{\varepsilon_0}{2} \Bigg[\frac{Q}{4\pi \, \varepsilon_0 R^2} \Bigg]^2 4\pi \, R^2 \Delta \, R. \\ W_{_{HAH}} &= W_Q + W_{_{2Q}} - \frac{\varepsilon_0}{2} \Bigg[\frac{Q}{4\pi \, \varepsilon_0 R^2} \Bigg]^2 4\pi \, R^2 \cdot \Delta \, R - \frac{\varepsilon_0}{2} \Bigg[\frac{2Q}{4\pi \, \varepsilon_0 \, 9 \, R^2} \Bigg]^2 4\pi 9 \, R^2 \Delta \, R. \\ W_{_{KOH}} &= W_Q + W_{_{2Q}} - \frac{\varepsilon_0}{2} \Bigg[\frac{2Q}{4\pi \, \varepsilon_0 R^2} \Bigg] 4\pi \, R^2 \Delta \, R - \frac{\varepsilon_0}{2} \Bigg[\frac{Q}{4\pi \, \varepsilon_0 \, 9 \, R^2} \Bigg]^2 4\pi 9 \, R^2 \Delta \, R, \end{split}$$

где ΔW — величина «съеденной» энергии поля, $W_{_{\!H\!A\!H}}$ и $W_{_{\!K\!O\!H}}$ соответственно начальное и конечное значение энергии системы. Согласно закону сохранения энергии:

$$W_{_{KOH}}=W_{_{HAH}}+A,$$

где A — искомое значение зарядов минимальной работы по перестановке местами.

В нашем случае:

$$A = -\frac{Q^2}{60 \,\pi \,\varepsilon_0 R}.$$

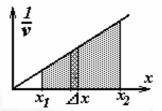
10-4. Данный вид движения не является ни равномерным, ни равноускоренным. Прямой ход решения содержит операцию интегрирования -материал, прием недоступный десятикласникам:

$$t = \int_{t_{I}}^{t_{2}} dt = \begin{cases} dt = \frac{dx}{v} = \frac{xdx}{b} \\ v = \frac{b}{x} \end{cases} = \int_{x_{I}}^{x_{2}} \frac{xdx}{b} = \frac{1}{b} \left. \frac{x^{2}}{2} \right|_{x_{I}}^{x_{2}} = \frac{x_{2}^{2} - x_{I}^{2}}{2b}. \tag{1}$$

Для решения задачи без применения интегрирования, необходимо построить график зависимости величины, обратной скорости, от

расстояния, т.е. зависимость $\frac{1}{v}(x)$:

$$\frac{1}{v}(x) = \frac{x}{h}$$



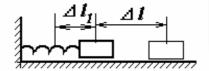
Рассматривая отмеченный на рисунке элементарный столбик, видим, что его площадь численно равна времени, которое требуется, чтобы преодолеть участок пути Δx_i

$$\Delta t_i = \Delta x_i \cdot \frac{1}{v_i} = \Delta x_i \cdot \left(\frac{x_i}{b}\right);$$

Таким образом, площадь трапеции, затонированной на рисунке, и даст нам искомое время движения тела:

$$t = \sum_{i} \Delta t_{i} = \sum \Delta S_{i} = (x_{2} - x_{1}) \frac{1}{2} \left(\frac{x_{2} + x_{1}}{b} \right) = \frac{x_{2}^{2} - x_{1}^{2}}{2b}.$$

10-5. Для решения задачи воспользуемся законом сохранения энергии с учетом отрицательной работы силы трения. Предположим, что, миновав положение



равновесия, груз остановился на расстоянии Δl_{I} от него. Понятно, что $\Delta l_{I} < \Delta l$, т.к. работа силы трения уменьшила механическую энергию системы пружина — брусок (пружинного маятника). Работа силы трения при таком перемещении:

$$A_{mp} = -\mu mg(\Delta l + \Delta l_1)$$

Она же равна изменению механической энергии системы:

$$A_{mp} = \Delta E^{\text{mex}} = E_2^{\text{mex}} - E_1^{\text{mex}} \Rightarrow E_1^{\text{mex}} = E_2^{\text{mex}} - A_{mp}.$$

Раскрывая выражение для механической энергии получаем:

$$\frac{k\Delta l^2}{2} = \frac{k\Delta l_I^2}{2} + \mu mg(\Delta l + \Delta l_I). \tag{1}$$

Преобразовав (1) к виду: