

применять формулу (2) или найти потенциал центра – аналогично задаче 1). Потенциал внешней сферы равен

$$\varphi'(3R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{q'}{3R} + \frac{q}{3R} + \frac{q'}{3R} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{3R}.$$

Приравнявая потенциалы, находим

$$q' = \frac{q}{4}.$$

Именно такой заряд и пройдет по проволоке с внутренней сферы на внешнюю.

Для ответа на второй вопрос воспользуемся законом сохранения энергии. Начальная энергия системы равна просто энергии средней сферы, т.е.

$$W = \frac{1}{2} q\varphi(2R) = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{2R}.$$

Конечная энергия системы равна

$$W' = -\frac{1}{2} q' \varphi'(R) + \frac{1}{2} q \varphi'(2R) + \frac{1}{2} q' \varphi'(3R) = \frac{1}{2} q \varphi'(2R)$$

(мы учли, что потенциалы внешней и внутренней сфер равны друг другу). Для конечного потенциала средней сферы запишем

$$\varphi'(2R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{q'}{2R} + \frac{q}{2R} + \frac{q'}{3R} \right) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{11q}{24R}$$

(для вклада внутренней сферы применяем формулу (1), а для вклада внешней – формулу (2)). Окончательно, выделившееся количество теплоты будет равно

$$Q = W - W' = \frac{1}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{q^2}{2R} - \frac{11q^2}{24R} \right) = \frac{1}{192\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{R}.$$

В следующей задаче выясним, как изменяется потенциал проводящей сферы в присутствии точечного заряда.

Задача 5. Проводящая сфера радиусом R заряжена зарядом Q . Каким станет потенциал сферы, если на расстоянии l от ее центра поместить точечный заряд q ? Разобрать случаи $l > R$ и $l < R$.

На первый взгляд, эта задача гораздо труднее предыдущей, поскольку присутствие точечного заряда нарушает сферическую симметрию, и распределение заряда по поверхности сферы становится неравномерным. Действительно, получить полное описание, т.е.

найти распределение зарядов на сфере и поле вокруг нее, совсем не просто, хотя и возможно. Это можно сделать, например, с помощью метода электростатических изображений, неоднократно описанного на страницах «Кванта» (последний раз – в №1 за 1996 г.). Однако ответить на поставленный в задаче вопрос можно довольно просто, опираясь на симметрию сферы и теорему единственности.

Начнем со случая $l > R$ (рис. 5). В этом случае потенциалы всех точек сферы одинаковые, и достаточно найти потенциал какой-нибудь одной точки.

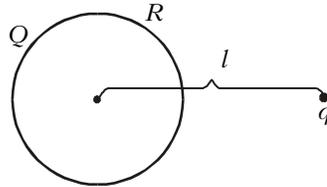


Рис. 5

Ясно, что мы выберем центр сферы. Вклад зарядов, распределенных по поверхности сферы, вычисляется так же, как в задаче 1 (см. формулу (3)), и составляет $\sum \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\Delta Q_i}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sum \Delta Q_i}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}$ (поскольку в этом вычислении никак не используется равномерность распределения заряда – ответ зависит только от полного заряда сферы). Остается учесть вклад точечного заряда и записать

$$\varphi(R) = \varphi(0) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{l}. \quad (6)$$

Видно, что потенциал сферы при помещении рядом с ней точечного заряда изменился на величину потенциала, создаваемого этим зарядом в центре сферы. Во избежание недоразумений отметим, что существует *единственное* распределение зарядов по поверхности сферы, при котором потенциал *всех внутренних точек* сферы равен полученному значению.

Перейдем к случаю $l < R$ (рис. 6). Так как теперь заряд находится внутри сферы, напряженность поля внутри сферы не равна нулю и потенциалы различных точек не равны друг другу. Однако и в этом случае несложно определить потенциал сферы, только надо обратить внимание не на внутреннюю часть сферы, а на окружающее ее внешнее пространство. Оказывается, поле во внешнем пространстве не зависит от положения заряда q внутри сферы, т.е. при перемещении заряда по внутренней области поле во внешней области не меняется.

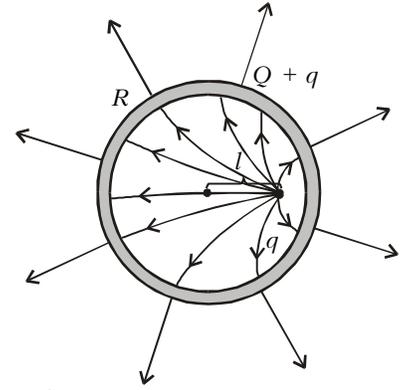


Рис. 6

Это утверждение верно для полого проводника любой формы, и следует оно из теоремы единственности. Поле во внешнем пустом пространстве однозначно определяется следующими условиями: 1) потенциал на бесконечности равен нулю; 2) потенциал на поверхности проводника принимает некоторое постоянное значение; 3) полный заряд внутри этой поверхности известен, т.е. известно полное число силовых линий, начинающихся на поверхности проводника. Существует единственное поле, удовлетворяющее этим условиям.

Для сферического проводника поле во внешней области совпадает с полем точечного заряда $Q + q$. При этом заряд на сфере распределится следующим образом: на внутренней поверхности сферы будет находиться заряд $-q$, поскольку здесь заканчиваются все силовые линии, начинающиеся на заряде q , а на внешней поверхности сферы равномерно распределится заряд $Q + q$. Следовательно, потенциал сферы в этом случае равен

$$\varphi(R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{R} \quad (7)$$

и не зависит от расстояния l .

А теперь попробуем ответить на такой вопрос: *чему будет равен потенциал проводящей сферы, несущей заряд Q , в присутствии двух точечных зарядов q_1 и q_2 , расположенных на расстояниях l_1 и l_2 от центра сферы ($l_1 < R < l_2$)?* Может показаться, что здесь нельзя применить ни одно из рассуждений, использованных в случае только одного заряда. Действительно, для первой части задачи было важно, что напряженность поля внутри сферы равна нулю, а для второй – что вне сферы нет зарядов. Но теорема единственности позволяет ответить на поставленный вопрос с помощью суперпозиции рассмотренных выше двух случаев расположения заряда относительно сферы.