

Решения задач

Для нахождения максимальной скорости воспользуемся законом сохранения энергии. Выберем точку A за точку отсчета потенциальной энергии. Тогда

$$\frac{mv_{\max}^2}{2} = qEx_0 + mgv_0, \quad \text{где } x_0 = R + r \sin \alpha, \quad y_0 = R - r(1 - \cos \alpha).$$

Отсюда $v_{\max} = \sqrt{\frac{2}{m} \sqrt{mg(R - r(1 - \cos \alpha)) + qE(R + r \sin \alpha)}}$. Подставляя в эту формулу найденное выше значение α , получаем ответ:

$$v_{\max} = \sqrt{\frac{2}{m} \sqrt{qER + mg(R - r) + r \sqrt{(qE)^2 + (mg)^2}} = 4,7 \text{ м/с.}$$

4. Поместим начало координат в центр кольца, а координатную ось Ox направим по оси стержня (рис. 34). Легко показать, что напряженность \vec{E} электрического поля, создаваемого кольцом на оси Ox , направлена вдоль этой оси, а модуль напряженности в точке с координатой x равен $E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)^{3/2}} x$, где

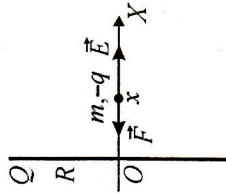


Рис. 34

$\epsilon_0 = 8,85 \cdot 10^{-12} \text{ Ф/м}$ – электрическая постоянная. Подробный вывод этой формулы приведен, например, в учебнике: Мякишев Г.Я., Сивяков А.З., Слободсков Г.А. Физика: Электродинамика. 10–11 кл.: Учебник для углубленного изучения физики. – М.: Дрофа, 2001, §1.16. Поскольку по условию $x \ll R$, величиной x^2 по сравнению с R^2 в знаменателе формулы для E можно пренебречь. Тогда эта формула примет приближенный вид:

$$E \approx \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^3} x.$$

Таким образом, на бусинку, смещенную на малое расстояние от положения равновесия ($x = 0$), действует сила \vec{F} , проекция которой на ось Ox равна:

$$F_x \approx -\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R^3} x.$$

Уравнение движения бусинки под действием этой силы имеет вид:

$$m\ddot{x} = -\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 R^3} x.$$

Отсюда следует, что круговая частота малых колебаний бусинки $\omega = \sqrt{\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 m R^3}}$. Учитывая, что период колебаний $T = 2\pi/\omega$, получаем

$$\text{ответ: } T = 2\pi \sqrt{\frac{4\pi\epsilon_0 m R^3}{Qq}} \approx 2,1 \text{ с.}$$

5. Размер освещенной области на экране ограничивает либо луч 1 , отраженный от плоского зеркала, либо луч 2 , отраженный от края сферического выступа (см. рис. 35). Для луча 1 имеем:

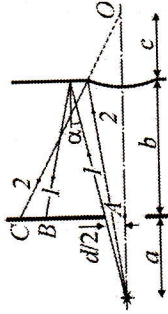


Рис. 35

$AB = \frac{d}{2} + 2b \operatorname{tg} \alpha$, где $\operatorname{tg} \alpha = \frac{d}{2a}$. Таким образом, радиус пятна, ограниченного лучом

1 , $r_1 = AB = \left(\frac{1}{2} + \frac{b}{a}\right) d = 7,5 \text{ см}$. Пусть точка O – мнимое изображение

источника в сферическом зеркале. По формуле зеркала: $\frac{1}{a+b} - \frac{1}{c} = \frac{1}{f}$,

где $f = \frac{R}{2}$, получаем: $c = \frac{R(a+b)}{R + 2(a+b)}$. Из рисунка видно, что

$AC = \frac{D}{2} \cdot \frac{b+c}{c}$. Следовательно, радиус пятна, ограниченного лучом 2 ,

$r_2 = AC = \frac{D}{2} \left(1 + b \frac{R + 2(a+b)}{R(a+b)}\right) = 8 \text{ см}$. Поскольку $r_2 > r_1$, условию зада-

чи удовлетворяет $r = r_2$. Ответ: $r = 8 \text{ см}$.