

Физика, теоретический тур

Задача 1

Один из концов однородного массивного стержня длины L шарнирно прикреплен к вертикальной оси. Шарнир устроен так, что в системе отсчета, связанной с осью, стержень может совершать колебания в одной из вертикальных плоскостей. Трение в шарнире отсутствует. Ось вращается с угловой скоростью ω , ускорение свободного падения - g (Рис.1.1)

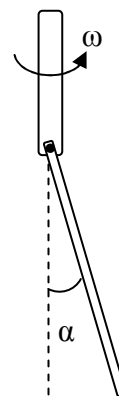


Рис.1.1

- Вычислите значения угла α , при которых этот угол не меняется со временем;
- Проанализируйте устойчивость системы для каждого равновесного состояния.

Пусть в некоторый момент времени стержень получает небольшое отклонение от устойчивого положения равновесия в разрешенной плоскости.

- Вычислите период этих колебаний.

Решение

Задачу удобно решать в системе связанной с вращающейся осью. В этой неинерциальной системе отсчета стержень находится в равновесии под действием сил, включающих центробежные силы инерции. Пусть в результате вращения оси, стержень отклонился на угол α от вертикали. Выделим на расстоянии ℓ от точки O , элемент стержня $d\ell$ с массой dm . Если масса всего стержня m , тогда $dm = (m/L) \cdot d\ell$. Центробежная сила и сила тяжести действующие на этот элемент определяются следующим образом (Рис.1.2)

$$dF_{ц.б.} = \omega^2 \ell \sin \alpha \cdot dm = (m/L) \omega^2 \sin \alpha \cdot \ell \cdot d\ell \quad (1.1) \quad (0,5 \text{ балла})$$

$$dF_{тяж} = g \cdot dm = (mg/L) d\ell \quad (1.2) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Моменты этих сил относительно точки O

$$dM_{ц.б.} = \ell \cos \alpha \cdot dF_{ц.б.} \quad \text{и}$$

$$dM_{тяж} = \ell \sin \alpha \cdot dF_{тяж}$$

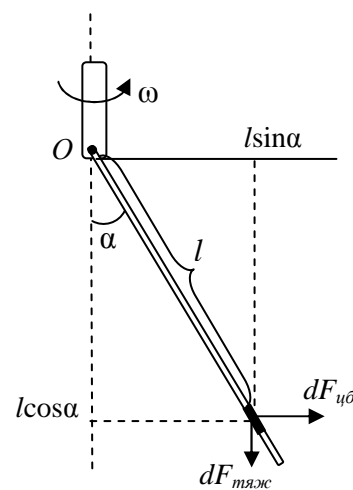


Рис.1.2

Тогда момент силы тяжести действующий на стержень равен

$$M_{тяж} = -(mgL/2) \sin \alpha \quad (1.3) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Соответственно момент центробежной силы

$$M_{ц.б.} = (m\omega^2 L^2 / 3) \cos \alpha \cdot \sin \alpha \quad (1.4) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Условие равновесия системы $\sum_i \vec{M}_i = 0$. Откуда получаем $\left(\frac{m\omega^2 L^2}{3} \cos \alpha - \frac{mgL}{2} \right) \sin \alpha = 0$,

$$a1) \sin \alpha = 0, \text{ следовательно } \alpha = 0 \text{ и } \alpha = \pi; \quad (1.0 \text{ балл})$$

$$a2) \cos \alpha = \omega_0^2 / \omega^2, \text{ где } \omega_0^2 \equiv 3g/(2L). \text{ Следовательно } \alpha = \arccos(\omega_0^2 / \omega^2)$$

$$\text{причем } \omega^2 > \omega_0^2. \quad (1.0 \text{ балл})$$

Скорость изменение полного момента

$$\frac{\partial M}{\partial \alpha} = -\frac{mgL}{2} \cos \alpha + \frac{m\omega^2 L^2}{3} (\cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha) \quad (1.5)$$

Устойчивость системы относительно равновесного положения определяется из условия $(\partial M / \partial \alpha) < 0$.

Тогда

- Для $\alpha = 0$ производная момента равна

$$\partial M / \partial \alpha = (mL^2 / 3) \cdot (\omega^2 - \omega_0^2), \quad (1.6)$$

следовательно положение устойчиво при $\omega^2 < \omega_0^2$; (1.0 балл)

Для $\alpha = \pi$ производная момента равна $\partial M / \partial \alpha = (mL^2 / 3) \cdot (\omega^2 + \omega_0^2)$, это выражение всегда положительно, следовательно, положение всегда неустойчиво. (1.0 балл)

b2) При $\cos \alpha = \omega_0^2 / \omega^2$ производная момента равна

$$\partial M / \partial \alpha = (mL^2 / 3) \cdot (\omega_0^2 - \omega^2)(\omega_0^2 + \omega^2) / \omega^2, \quad (1.7) \quad (1.0 \text{ балл})$$

следовательно положение устойчиво при всех $\omega^2 > \omega_0^2$.

Значит, в зависимости от параметров системы колебания возможны при $\alpha = 0$ и $\alpha = \arccos(\omega_0^2 / \omega^2)$.

Уравнение колебательного движения

$$I \cdot (\Delta \alpha)'' = \Delta M \quad (1.6) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Момент инерции стержня относительно точки O равен

$$I = mL^2 / 3. \quad (0,5 \text{ балла})$$

При малых $\Delta \alpha$ возвращающий момент можно представить в виде $\Delta M = (\partial M / \partial \alpha) \cdot \Delta \alpha$. Тогда период колебаний определяется следующим образом

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{-\partial M / \partial \alpha}} \quad (1.8) \quad (1.0 \text{ балл})$$

Из 1.6 и 1.8 для $\alpha = 0$ (при $\omega^2 < \omega_0^2$) получаем для периода колебаний

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \omega^2}}. \quad (1.9) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Для $\alpha = \arccos(\omega_0^2 / \omega^2)$ (при $\omega^2 > \omega_0^2$) из 1.7 и 1.8 период колебаний равен

$$T = \frac{2\pi\omega}{\sqrt{\omega^4 - \omega_0^4}} \quad (1.10) \quad (0,5 \text{ балла})$$

Задача 2 (8 баллов)

Для отопления комнаты используется горелка, при этом в комнате устанавливается температура $t_1 = 17^\circ\text{C}$, в то время как на улице температура $t_0 = 7^\circ\text{C}$. Для отопления комнаты предлагается использовать идеальный тепловой насос, работающий по обратному циклу Карно. КПД двигателя, совершающего работу в цикле, равен $\eta = 60\%$. Считая, что теплообмен между комнатой и улицей пропорционален разности температур и двигатель потребляет то же количество топлива, что и горелка, вычислить установившуюся температуру в комнате, если:

- a) двигатель расположен вне комнаты;
- b) двигатель расположен внутри комнаты.

Решение

Пусть коэффициент теплообмена k , тогда потери энергии для горелки равны

$$A = k(T_1 - T_0), \quad (1.0 \text{ балл})$$

где A – энергия, выделяемая горелкой в единицу времени, $T = t^\circ\text{C} + 273$. Тепловой насос работает по обратному циклу Карно, при этом его максимальная температура равна температуре в комнате, а минимальная – на улице.

Если температура в комнате равна T , КПД прямого цикла Карно $(T - T_0)/T$, в обратном цикле выполняется соотношение

$$\frac{A_{\text{Карно}}}{Q_2} = \frac{T - T_0}{T}, \quad (2.0 \text{ балла})$$

где Q_2 – количество теплоты, отводимое в комнату в единицу времени.

$$A_{\text{Карно}} = \eta A, \quad (1.0 \text{ балл})$$

где A – работа, совершаемая двигателем в единицу времени. Уравнение теплового баланса (когда двигатель снаружи)

$$k(T - T_0) = Q_2 = \frac{TA_{\text{Карно}}}{T - T_0} = \frac{\eta T}{T - T_0} k(T_1 - T_0), \quad (1.5 \text{ балла})$$

$$T - T_0 = \frac{T}{T - T_0} \eta (T_1 - T_0),$$

откуда

$$(T - T_0)^2 - \eta(T_1 - T_0)(T - T_0) - \eta T_0(T_1 - T_0) = 0.$$

Решая последнее уравнение, получаем $T - T_0 = 44.1^\circ$, следовательно, в комнате установится температура $t_2 = 54.1^\circ\text{C}$. (1.0 балл)

Когда двигатель внутри, в комнате дополнительно рассеивается мощность $(1 - \eta)A$, которую двигатель не превращает в работу, то есть условие

$$k(T - T_0) = \frac{T\eta}{T - T_0} k(T_1 - T_0) + (1 - \eta)(T_1 - T_0)k, \quad (1.0 \text{ балл})$$

откуда

$$(T - T_0)^2 - \eta(T_1 - T_0)(T - T_0) - T_0(T_1 - T_0) = 0.$$

Решение полученного уравнения $T - T_0 = 56^\circ$ и температура в комнате будет $t_3 = 66^\circ\text{C}$ (0.5 балла)

Задача 3(12 баллов)

Имеется кольцо радиуса R , по которому течет ток I .

- а) Вычислите магнитное поле в точке O_1 на оси кольца. Кольцо видно из точки O_1 под углом 2α . (см. Рис.3.1)

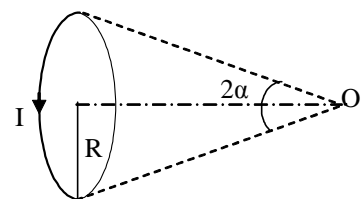


Рис.3.1

Соленоид с радиусом R состоит из N витков, равномерно намотанных на длине ℓ . По соленоиду течет ток I .

- б) Найдите индукцию магнитного поля на оси соленоида в точке, из которой диаметры торцов видны под углами 2α и 2β . (см. Рис.3.2)

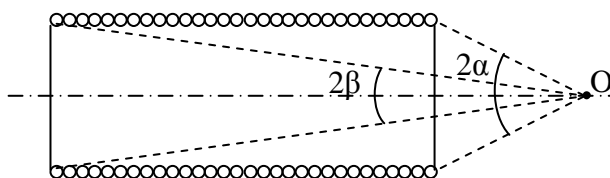


Рис.3.2

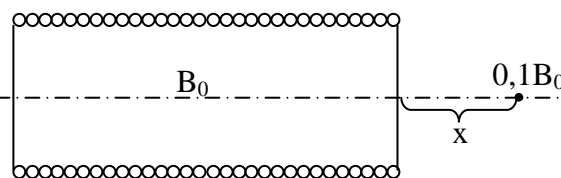


Рис.3.3

В дальнейшем полагаем, что $\ell \gg R$.

- с) Вычислите поле B_0 внутри соленоида на его оси вдали от торцов;
д) Найдите расстояние x , при котором $B = 0.1 \cdot B_0$ (см. Рис.3.3);
е) Вычислите индуктивность катушки L , считая поле внутри катушки вдали от торцов однородным по всему сечению.

Намагниченная пуля пролетает вдоль оси соленоида, подключенного к конденсатору C . Магнитный момент пули M параллелен оси соленоида. Будем пренебрегать изменением скорости пули в процессе пролета.

- Напишите условие того, что время пролета пулей области неоднородности магнитного поля значительно меньше периода колебаний в LC контуре. Считайте в дальнейшем, что это условие всегда выполнено;
- При какой скорости v пули амплитуда колебаний тока в контуре после пролета пули максимальна?
- Чему при этом равна амплитуда тока I_{\max} ? Нарисуйте график зависимости $I(t)$ для этого случая: $t=0$ - момент пролета пули точки на расстоянии x (см. пункт d);
- Докажите, что сила, действующая на пулю со стороны магнитного поля, равна $M \frac{\partial B}{\partial x}$ и направлена параллельно оси.

Примечание:

Пулю можно рассматривать как кольцо малой площади S_0 , по которому течет ток I_0 , причем $M=S_0 I_0$.

В теории магнетизма доказывается следующая теорема взаимности: Если поток магнитного поля первого контура через второй обозначить $L_{12}I_1$, а поток поля второго контура через первый обозначить $L_{21}I_2$, то $L_{12}=L_{21}$. При этом предполагается, что знаки потоков согласованы с положительными направлениями обхода контуров.

Решение

а) Из симметрии следует, что полное поле направлено по оси. Поле малого элемента тока $R \cdot d\phi$ направлено под углом $\pi/2 - \alpha$ к оси и из закона Био-Савара равно

$$\frac{\mu_0 I d\phi}{4\pi R} \sin^2 \alpha \quad (2.1)$$

Проектируя на ось и интегрируя от 0 до 2π , имеем

$$B = \frac{\mu_0 I}{2R} \sin^3 \alpha \quad (2.2) \quad (1.0 \text{ балл})$$

б) Так как $x = R \cot \theta$ (см. рис.3.4), то полоска, заключенная между углами θ и $\theta+d\theta$, имеет ширину

$$dx = \frac{R}{\sin^2 \theta} d\theta \quad (2.3)$$

Используя это и результат предыдущего пункта, имеем

$$B = \int \frac{\mu_0 NI}{2lR} \sin^3 \theta dx = \frac{\mu_0 NI}{2l} \int_{\alpha}^{\beta} \sin \theta d\theta = \frac{\mu_0 NI}{2l} (\cos \beta - \cos \alpha). \quad (2.4) \quad (2.0 \text{ балла})$$

в) В формуле (2.4) $\cos \beta \approx 1$ и $\cos \alpha \approx -1$, поэтому

$$B_0 = \frac{\mu_0 NI}{l} \quad (2.5) \quad (0.5 \text{ балла})$$

д) В формуле (2.4) $\cos \beta \approx 1$, поэтому получаем для $\cos \alpha$ уравнение

$$1 - \cos \alpha = 0,2 \quad (2.6)$$

откуда

$$x = 4R/3 \quad (2.7) \quad (1.0 \text{ балл})$$

е) Полный поток через катушку равен

$$\Phi = B_0 S N = \mu_0 \frac{\pi R^2 N^2}{l} I \quad (2.9)$$

откуда

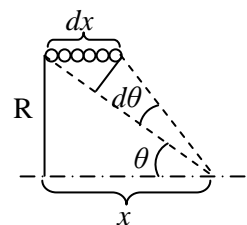


Рис.3.4

$$L = \mu_0 \frac{\pi R^2 N^2}{l} \quad (2.10) \quad (0.5 \text{ балла})$$

f)
$$\frac{v \cdot \sqrt{LC}}{R} \gg 1 \quad (2.11) \quad (1.0 \text{ балл})$$

g) Рассмотрим, как меняется поток поля пули через катушку в процессе полета. Используем теорему взаимности

$$\Phi = L_{12} I_0 = \frac{B(x, I) S_0}{I} I_0 = \frac{B(x, I)}{I} M \quad (2.12) \quad (1.0 \text{ балл})$$

где $B(x, I)$ – поле катушки, I – ток в катушке. Так как $B(x, I)/I$ от I не зависит, то поток поля пули через катушку меняется тогда, когда пуля пролетает область неоднородности. В силу (2.11) полный поток через катушку за это время не успевает измениться, поэтому из сохранения потока в катушке появится ток I_1 , определяемый из

$$L I_1 = M \frac{\mu_0 N}{l} \quad (2.13) \quad (1.0 \text{ балл})$$

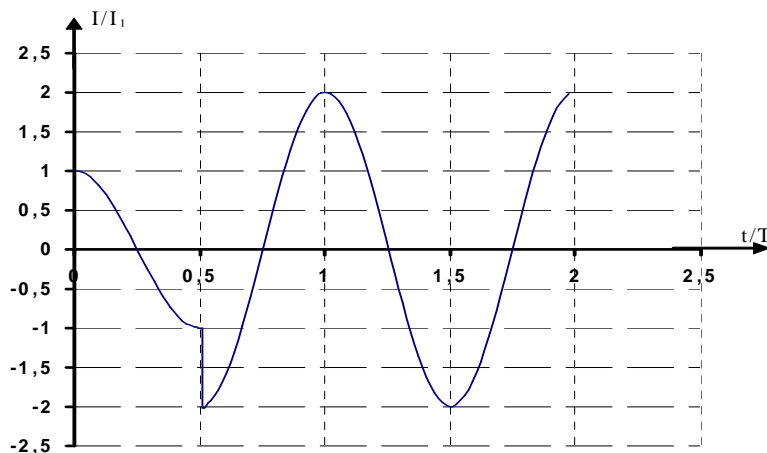
Подставляя сюда значение L из (2.10), получим

$$I_1 = \frac{M}{\pi R^2 N} \quad (2.14)$$

После пролета области неоднородности поток поля пули через катушку не меняется, в катушке происходят гармонические колебания тока. Когда пуля пролетает второй конец катушки, происходит еще один скачок силы тока, противоположный по знаку первоначальному. Поэтому для того, чтобы в итоге амплитуда получилась максимальной, время пролета катушки должно равняться нечетному количеству полупериодов колебаний контура

$$v = \frac{l}{(2n-1)\pi\sqrt{LC}}, \text{ где } n=1, 2, 3, \dots \quad (2.15) \quad (1.0 \text{ балл})$$

h)
$$I_{\max} = 2I_1 = \frac{2M}{\pi N R^2} \quad (2.16) \quad (0.5 \text{ балла})$$



Р и с . 3 . 5

(1.0 балл)

i) Сила Ампера действующая на пулю, равна $2\pi B_{\perp} I_0 R$. Выразим B_{\perp} через $B(x)$, используя замкнутость линий магнитного поля

$$-(B_x - B_{x+dx})\pi R^2 = B_{\perp} 2\pi R dx, \quad (0.5 \text{ балла})$$

$$B_{\perp} 2\pi R I_0 = -\frac{B_x - B_{x+dx}}{dx} \pi R^2 I_0, \quad (0.5 \text{ балла})$$

$$F = M \frac{\partial B}{\partial x}. \quad (0.5 \text{ балла})$$