

Рис. 6

\vec{F}_2 (рис.6), причем

$$F_1 = F_2 = IaB.$$

В общем случае при увеличении тока через рамку возможны два варианта: либо рамка начнет приподниматься относительно стороны 2, либо она начнет скользить без отрыва от стола.

Предположим, что коэффициент трения скольжения таков, что рамка может приподниматься раньше, чем наступит скольжение. Запишем условие подъема стороны 1:

$$F_1 a \frac{\sqrt{3}}{2} - mg \frac{a}{2} \geq 0.$$

Отсюда следует, что ток, при котором происходит подъем, подчиняется условию

$$I_{\text{п}} \geq \frac{mg}{\sqrt{3}aB}.$$

Теперь рассмотрим случай, когда раньше наступит скольжение рамки. Результирующая сила вдоль горизонтальной оси равна

$$F_2 \cos \alpha + F_1 \cos \alpha = IaB \cdot 2 \cos \alpha.$$

Реакция опоры равна весу рамки mg . Запишем условие скольжения:

$$2IaB \cos \alpha \geq \mu mg.$$

Отсюда для тока, соответствующего скольжению, получаем

$$I_{\text{ск}} \geq \frac{\mu mg}{aB} = \frac{mg}{3aB}.$$

Сравнивая токи $I_{\text{п}}$ и $I_{\text{ск}}$, мы убеждаемся, что скольжение рамки наступит раньше при токах

$$I_{\text{ск}} \geq \frac{\mu mg}{aB}.$$

Задача 4. В сверхпроводящем тонком кольце радиусом R , индуктивностью L и массой m течет наведенный

ток I_0 . Кольцо, подвешенное на тонкой неупругой нити, опускают в область горизонтального однородного магнитного поля с индукцией \vec{B} . В устойчивом положении равновесия угол между вектором \vec{B} и его проекцией на плоскость кольца равен α .

Определите зависимость угла α от начального тока I_0 в кольце и постройте график $\alpha = \alpha(I_0)$. Найдите также зависимость установившегося тока $I_{\text{уст}}$ в кольце от величины начального тока I_0 и постройте график $I_{\text{уст}} = I_{\text{уст}}(I_0)$.

Если кольцо находится в однородном магнитном поле \vec{B} и в нем течет ток $I_{\text{уст}}$, то единственным положением устойчивого равновесия является положение, когда $\alpha = \pi/2$ и вектор индукции собственного магнитного поля кольца в его центре направлен вдоль вектора \vec{B} . Тогда, согласно закону сохранения магнитного потока через сверхпроводящее кольцо,

$$LI_0 = LI_{\text{уст}} + B\pi R^2.$$

Отсюда

$$I_{\text{уст}} = I_0 - \frac{B\pi R^2}{L}.$$

Из условия $I_{\text{уст}} > 0$ следует, что $I_0 > \pi R^2 B/L$, при этом $\alpha = \pi/2$. Если $I_0 < \pi R^2 B/L$, то устойчивого положения с током $I_{\text{уст}} \neq 0$ нет, поэтому устойчивое положение равновесия в этом случае будет при $I_{\text{уст}} = 0$; в этом случае $\alpha \neq \pi/2$. По закону сохранения

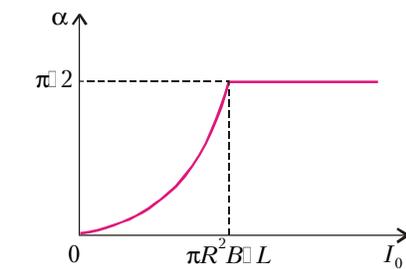


Рис. 7

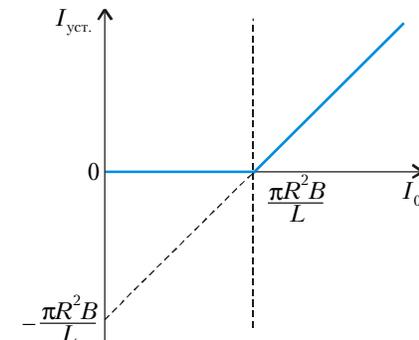


Рис. 8

магнитного потока,

$$LI_0 = \pi R^2 B \sin \alpha.$$

Отсюда

$$\alpha = \arcsin\left(\frac{LI_0}{\pi R^2 B}\right).$$

Графики зависимостей $\alpha(I_0)$ и $I_{\text{уст}}(I_0)$ приведены на рисунках 7 и 8.

Задача 5*. По оси длинного полого диэлектрического ($\epsilon = 3$) цилиндра натянута заряженная нить, на единицу длины которой приходится заряд $q = 10^{-7}$ Кл/м (рис.9). Цилиндр вращается вокруг своей оси с угловой скоростью $\omega = 10^3$ с $^{-1}$.

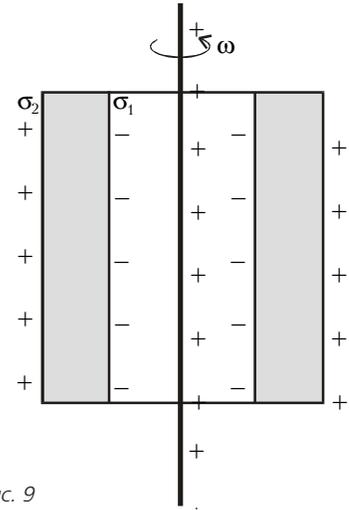


Рис. 9

Определите индукцию магнитного поля внутри диэлектрика, в полости цилиндра и во внешнем пространстве вдали от торцов цилиндра. Центробежными эффектами пренебречь.

Указание. Используйте формулу для индукции в соленоиде: $B = \mu_0 NI/L$, где N – число витков соленоида, L – длина соленоида, I – ток в соленоиде.

Под действием электрического поля зарядов нити происходит поляризация диэлектрического цилиндра: на внутренней поверхности цилиндра появляются отрицательные поляризационные заряды с поверхностной плотностью σ_1 , а на внешней стороне цилиндра – положительные заряды с плотностью σ_2 . Напряженность электрического поля вблизи заряженной нити в вакууме, на расстоянии много меньше длины нити, равна (см. указание к задаче 1)

$$E = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 r}.$$

Очевидно, что внутри диэлектрика напряженность электрического поля