ЛЕКЦИЯ № 7

5. Движение заряженных частиц в магнитном поле. Сила Лоренца

На частицу с электрическим зарядом q, движущуюся в магнитном поле со скоростью \vec{v} , направленной произвольным образом по отношению к вектору магнитной индукции \vec{B} , действует *сила Лоренца*:

$$\vec{F}_{\text{II}} = q \left[\vec{v} \vec{B} \right]. \tag{7-1}$$

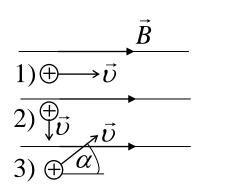
Направление $\vec{F}_{\rm J}$ определяется правилом векторного произведения или <u>«правилом</u> <u>левой руки»</u>: левую руку нужно расположить так, чтобы вектор \vec{B} входил в ладонь, четыре вытянутых пальца направить по скорости \vec{v} частицы, и тогда отогнутый на 90° большой палец укажет направление $\vec{F}_{\rm J}$ для q>0 (для q<0 направление $\vec{F}_{\rm J}$ нужно изменить на 180°).

Сила Лоренца всегда направлена перпендикулярно к скорости свободно движущейся заряженной частицы и сообщает ей нормальное ускорение. Не изменяя модуля скорости частицы, а лишь изменяя ее направление, сила Лоренца не совершает механической работы (не изменяет кинетической энергии частицы).

Модуль силы Лоренца определяется по уравнению:

$$F_{\rm II} = q \upsilon B \sin \alpha \,, \tag{7-1a}$$

где α – угол между векторами \vec{v} и \vec{B} .



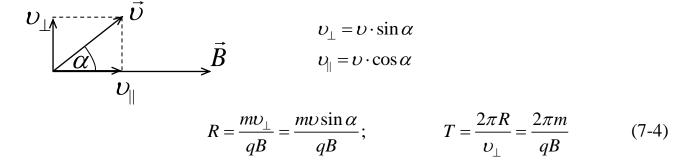
- 1) если $\alpha=0$, тогда $F_{\!\scriptscriptstyle
 m I}=0$
- 2) если $\alpha=90^\circ$, тогда $F_{\rm JI}=F_{\rm JI\,max}=q\cdot\upsilon_\perp\cdot B$ $ma_n=\frac{m{\upsilon_\perp}^2}{R}=q{\upsilon_\perp} B \to R=\frac{m{\upsilon_\perp}}{aR} \eqno(7-2)$

где R — радиус окружности.

Период обращения заряженной частицы вокруг линий магнитной индукции:

$$T = \frac{2\pi R}{\upsilon_{\perp}} = \frac{2\pi m}{qB} \tag{7-3}$$

3) если $\alpha \neq 0$, $\alpha \neq 90^{\circ}$, тогда $F_{\mathrm{JI}} = q \cdot \upsilon \cdot B \cdot \sin \alpha$



$$\overrightarrow{B} \qquad h = v_{\parallel} T = \frac{2\pi m \upsilon \cdot \cos \alpha}{qB}$$
 (7-5)

Магнетрон. Масс-спектрометр. Циклотрон

Из формулы (7-1a) следует определение магнитной индукции: магнитная индукция численно равна отношению максимальной силы Лоренца, действующей со стороны магнитного поля на положительно заряженную частицу, движущуюся перпендикулярно магнитному полю, к произведению величины заряда и скорости частицы, т. е.

$$B = \frac{F_{\text{max}}}{qv}$$
 при $\alpha = 90^{\circ}$. (7-6)

(7-7)

Для q=1 Кл, $\upsilon=1$ м/с и $\alpha=90^\circ$ получается: $B=F_{\rm max}$:

магнитная индукция численно равна максимальной силе Лоренца, действующей со стороны магнитного поля на единичный положительный заряд, движущийся с единичной скоростью перпендикулярно магнитному полю, поэтому магнитная индукция является силовой характеристикой магнитного поля.

6. Эффект Холла

Американский физик Холл поместил металлическую пластинку, по которой протекал электрический ток, в перпендикулярное магнитное поле и обнаружил, что на боковых гранях пластинки возникает разность потенциалов (Холловское напряжение).

$$\Delta \varphi = U_x = R_x \frac{IB}{d}$$
 где R_x — постоянная Холла.

Объяснить эффект Холла можно с помощью силы Лоренца:

$$F_{\mathrm{JI}} = q \cdot \upsilon \cdot B \qquad F_{e} = qE \qquad F_{\mathrm{JI}} = F_{e}$$

$$\upsilon B = E = \frac{U}{b}$$

$$j = qn < \upsilon > = \frac{I}{S} \quad = 1$$

$$U = \upsilon \cdot B \cdot b = \frac{I}{qndb} B \cdot b = \frac{1}{qn} \frac{IB}{d}$$

Сравнивая полученный результат с (7-7), можно записать:

$$R_{x} = \frac{1}{qn} \tag{7-8}$$

С учетом распределения Максвелла частиц по скоростям получается

$$R_{x} = \frac{3\pi}{8} \frac{1}{an} \tag{7-8a}$$

6. Проводник с током в магнитном поле. Сила Ампера

На проводник с электрическим током, находящийся в магнитном поле, действует сила, называемая \underline{cunou} \underline{Amnepa} . Сила Ампера, действующая на малый элемент проводника с током $I d \vec{\ell}$ со стороны магнитного поля, рассчитывается по формуле:

$$d\vec{F}_{A} = \left[I \, d\vec{\ell} \vec{B} \right], \tag{7-9}$$

где $I\,d^{\,\vec{\ell}}$ — элемент тока, равный произведению силы тока в проводнике на бесконечно малый участок проводника длиной $d\ell$ и направленный в сторону протекания тока в проводнике.

Направление $d\vec{F}_{\rm A}$ определяется правилом векторного произведения или «правилом левой руки»: левую руку нужно расположить так, чтобы вектор \vec{B} входил в ладонь, четыре вытянутых пальца направить по направлению тока в проводнике, и тогда отогнутый на 90° большой палец укажет направление $d\vec{F}_{\rm A}$.

Модуль силы Ампера вычисляется по уравнению:

$$dF_{\rm A} = Id\ell B \sin \alpha \,. \tag{7-9a}$$

где α – угол между направлением тока I в проводнике и вектором \vec{B} .

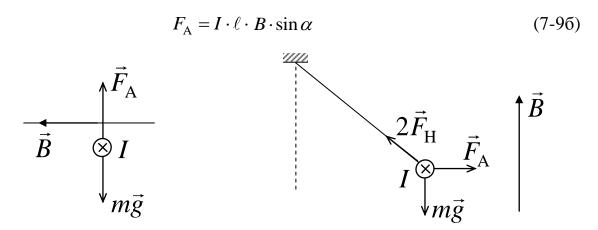
Из формулы (7-9a) следует определение магнитной индукции: магнитная индукция численно равна отношению максимальной силы Ампера, действующей со стороны магнитного поля на элемент тока проводника, расположенный перпендикулярно магнитному полю, к величине элемента тока, т. е.

$$B = \frac{dF_{\text{A max}}}{Id\ell}$$
 при $\alpha = 90^{\circ}$. (7-10)

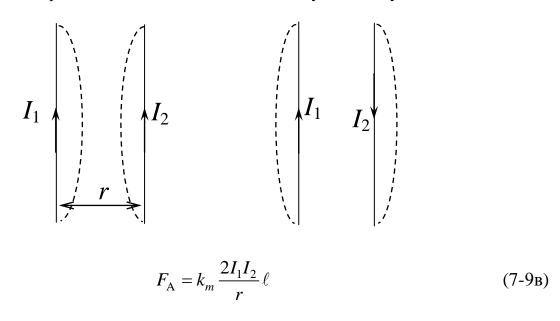
Для I=1 A, dl=1 м и $\alpha=90^\circ$ получается: $B=F_{\rm max}$:

магнитная индукция численно равна максимальной силе Ампера, действующей со стороны магнитного поля на проводник единичной длины, по которому протекает перпендикулярно магнитному полю ток единичной силы, поэтому магнитная индукция является силовой характеристикой магнитного поля.

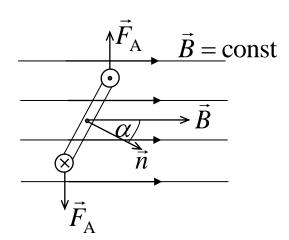
Для прямолинейного проводника $\alpha = \mathrm{const}, \ \vec{B} = \mathrm{const}, \ I = \mathrm{const}$ можно записать:



Два параллельных проводника с током взаимодействуют между собой:



8. Рамка с током в магнитном поле



Замкнутый проводящий контур с током произвольной геометрической формы, помещенный в магнитное поле, испытывает действие вращающего момента сил \vec{M} ,

$$\vec{M} = \left[\vec{p}_m \vec{B} \right], \tag{44}$$

где $\vec{p}_m = IS\vec{n}$ — вектор магнитного момента контура с током;

I – сила тока в контуре;

S — площадь замкнутого контура;

 \vec{n} — единичный вектор правовинтовой нормали к плоскости контура с током ($|\vec{n}| = 1$).

Вращающий момент сил \vec{M} направлен перпендикулярно к плоскости, образованной векторами \vec{p}_m и \vec{B} , в соответствии с правилом векторного произведения. Вращающий момент стремится привести контур в положение устойчивого равновесия, при котором вектор \vec{p}_m совпадает по направлению с вектором \vec{B} .

Модуль момента силы рассчитывается по формуле:

$$M = p_m B \sin \alpha \,, \tag{7-11a}$$

где lpha — угол между векторами $ec{p}_{\scriptscriptstyle m}$ и $ec{B}$.

Вращающий момент максимален, если контур ориентирован в поле так, что его магнитный момент \vec{p}_m перпендикулярен \vec{B} ($\alpha = 90^\circ$).

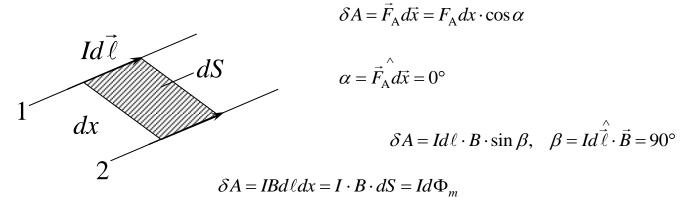
Действие магнитного поля на помещенный в него небольшой виток с током (в пределах достаточно малого витка магнитное поле можно считать однородным, $\vec{B}={\rm const}$) часто используют в качестве основы для определения основной характеристики магнитного поля — магнитной индукции.

Магнитная индукция численно равна отношению максимального вращающего момента сил, действующего в магнитном поле на небольшую рамку с током, расположенную перпендикулярно магнитному полю, к магнитному моменту этой рамки:

$$B = \frac{M_{\text{max}}}{p_m} \,. \tag{7-12}$$

9. Работа магнитного поля по перемещению проводника и контура с током

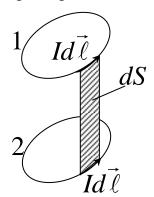
При перемещении элемента тока:



При перемещении проводника конечных размеров:

$$A_{\text{np}} = I\Phi_m \tag{7-13}$$

При перемещении элемента тока:



$$\delta A_{_{\! K}} = Id\Phi_m$$

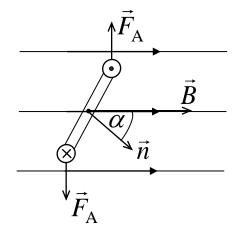
Согласно теореме Гаусса для магнитного поля:

$$\oint_{S} \vec{B} d\vec{S} = \Phi_{m_1} - \Phi_{m_2} + \Phi_{m_{\delta ok}} = 0$$

$$\Phi_{m_{\text{fork}}} = \Phi_{m_2} - \Phi_{m_1}$$

Тогда для замкнутого контура:

$$A_{\kappa} = \int \delta A_{\kappa} = I \Delta \Phi_m = I \left(\Phi_{m_2} - \Phi_{m_1} \right) \tag{7-14}$$



При повороте замкнутого контура магнитным полем совершается работа:

$$A_{\kappa} = I(\Phi_{m_2} - \Phi_{m_1}) = IBS(\cos\alpha_2 - \cos\alpha_1)$$