

1 Магнитное поле с поперечным градиентом.

Представим себе неоднородное магнитное поле следующей конфигурации. Вектор поля направлен вдоль оси x , величина поля меняется вдоль оси y - градиент поля $\vec{\nabla}H$ направлен вдоль y и постоянен, т.е. величина поля растет с ростом y . Обозначим единичные вектора, направленные вдоль осей x, y, z буквами $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$, соответственно. Требуется найти силу, действующую на заряженную частицу, движущуюся в плоскости поперечной к полю.

Рассмотрим движение частицы в таком поле. Если поле постоянно во времени и однородно в пространстве, как известно, частица в плоскости перпендикулярной полю движется по окружности радиуса $\rho = \frac{mv_{\perp}c}{eH}$. Сила, действующая на частицу со стороны поля $\vec{F}(\vec{r}) = \frac{e}{c}[\vec{v}; \vec{H}(\vec{r})]$.

Приближенно можно вычислить искомую силу, как среднее значение ларморовских сил "вверху" и "внизу" траектории, т.е. там, где поле сильнее и слабее соответственно. Пусть \vec{r}_0 - радиус-вектор частицы в начальный момент времени, а $\vec{r}_0 + \vec{\rho}$ - радиус-вектор после половины оборота по ларморовскому кружку. Тогда

$$\langle \vec{F} \rangle = \frac{\vec{F}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) + \vec{F}(\vec{r}_0)}{2},$$

$$\vec{F}(\vec{r}_0) = \frac{e}{c}[\vec{v}(r_0); \vec{H}(\vec{r}_0)].$$

Пусть $\vec{v}(\vec{r}_0) = vk\vec{i}$, тогда

$$\vec{F}(\vec{r}_0) = \frac{e}{c}[vk\vec{i}; H\vec{i}] = j\frac{e}{c}vH.$$

Для нахождения $\vec{F}(\vec{r}_0 + \vec{\rho})$ необходимо сначала найти $\vec{H}(\vec{r}_0 + \vec{\rho})$.

Воспользуемся разложением Тейлора

$$\vec{H}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = \vec{H}(\vec{r}_0) + (\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H}(\vec{r}_0) + \frac{1}{2!}(\vec{\rho}\vec{\nabla})^2\vec{H}(\vec{r}_0) + \dots + \frac{1}{n!}(\vec{\rho}\vec{\nabla})^n\vec{H}(\vec{r}_0) + \dots$$

оборвав эту сумму на втором слагаемом, что возможно при $(\vec{\rho}\vec{\nabla})^2\vec{H}(\vec{r}_0) \ll (\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H}(\vec{r}_0)$, получим

$$\vec{H}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = \vec{H}(\vec{r}_0) + (\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H}(\vec{r}_0).$$

Вычислим это выражение. Для этого вначале запишем все вектора в декартовой системе координат.

$$\vec{\rho} = \{\rho_x; \rho_y; \rho_z\},$$

$$\vec{\nabla} = \left\{ \frac{\partial}{\partial x}; \frac{\partial}{\partial y}; \frac{\partial}{\partial z} \right\},$$

$$\vec{H} = \{H_x; H_y; H_z\}.$$

Тогда получим, что

$$(\vec{\rho}\vec{\nabla}) = \rho_x \frac{\partial}{\partial x} + \rho_y \frac{\partial}{\partial y} + \rho_z \frac{\partial}{\partial z}.$$

Отсюда следует, что

$$\begin{aligned}
(\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H} &= (\rho_x \frac{\partial}{\partial x} + \rho_y \frac{\partial}{\partial y} + \rho_z \frac{\partial}{\partial z}) * (H_x \vec{i} + H_y \vec{j} + H_z \vec{k}) = \\
&= (\rho_x \frac{\partial H_x}{\partial x} + \rho_y \frac{\partial H_x}{\partial y} + \rho_z \frac{\partial H_x}{\partial z}) \vec{i} + \\
&+ (\rho_x \frac{\partial H_y}{\partial x} + \rho_y \frac{\partial H_y}{\partial y} + \rho_z \frac{\partial H_y}{\partial z}) \vec{j} + \\
&+ (\rho_x \frac{\partial H_z}{\partial x} + \rho_y \frac{\partial H_z}{\partial y} + \rho_z \frac{\partial H_z}{\partial z}) \vec{k} = \\
&= (\vec{\rho}\vec{\nabla} H_x) \vec{i} + (\vec{\rho}\vec{\nabla} H_y) \vec{j} + (\vec{\rho}\vec{\nabla} H_z) \vec{k}
\end{aligned}$$

Поскольку у нас по условию задачи существует только компонента $H_x = H$, то

$$\begin{aligned}
(\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H} &= (\vec{\rho}\vec{\nabla} H) \vec{i}, \\
\vec{\nabla} H &= \frac{\partial H_x}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial H}{\partial z} \vec{k} = \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j},
\end{aligned}$$

то есть

$$(\vec{\rho}\vec{\nabla})\vec{H} = (\vec{\rho}\vec{\nabla} H) \vec{i} = \rho \vec{j} \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j} = \rho \frac{\partial H}{\partial y}.$$

Получается, что

$$\vec{H}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = (H + \rho \frac{\partial H}{\partial y}) \vec{i}.$$

Тогда

$$\vec{F}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = \frac{e}{c} [\vec{v}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}); \vec{H}(\vec{r}_0 + \vec{\rho})],$$

где $\vec{v}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = -\vec{v}(\vec{r}_0) = -v \vec{k}$.

Подставив, все необходимые выражения, получим, что

$$\vec{F}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) = \frac{e}{c} [-v \vec{k}; (H + \rho \frac{\partial H}{\partial y}) \vec{i}] = -v \frac{e}{c} (H + \rho \frac{\partial H}{\partial y}) [\vec{k}; \vec{i}] = -\frac{e}{c} v (H + \rho \frac{\partial H}{\partial y}) \vec{j}.$$

Теперь можно подсчитать среднюю силу:

$$\langle \vec{F} \rangle = \frac{\vec{F}(\vec{r}_0 + \vec{\rho}) + \vec{F}(\vec{r}_0)}{2} = \frac{1}{2} (-\frac{e}{c} (H + \rho \frac{\partial H}{\partial y}) v + \frac{e}{c} H v) \vec{j} = -\frac{1}{2} \frac{e}{c} v \rho \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j}.$$

Подставив значение ларморовского радиуса в последнее выражение, получим

$$\langle \vec{F} \rangle = -\frac{1}{2} \frac{e}{c} v \frac{m v c}{e H} \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j} = -\frac{m v^2}{2} \frac{1}{H} \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j}.$$

Обозначив $\frac{m v^2}{2} = E_{кин}$, получим

$$\langle \vec{F} \rangle = -E_{кин} \frac{1}{H} \frac{\partial H}{\partial y} \vec{j}.$$

Отсюда следуют такие выводы:

- 1) При наличии градиента магнитного поля дрейф происходит в том направлении, в котором изменяется поле, в данном случае в направлении y , поскольку $\frac{\partial H}{\partial y} \neq 0$.
- 2) Дрейф происходит в сторону уменьшения поля, например, если $\frac{\partial H}{\partial y} < 0$, то $\langle \vec{F} \rangle >> 0$.
- 3) Скорость дрейфа пропорциональна энергии частицы $E_{кин}$.
- 4) Скорость дрейфа пропорциональна градиенту поля $\frac{\partial H}{\partial y}$.
- 5) Скорость дрейфа обратно пропорциональна величине поля H .