## Контур с током в магнитном поле

Пусть дан замкнутый контур с током I в однородном магнитном поле  $\vec{B}=const.$ 

На каждый элемент контура  $d\vec{l}$  действует сила Ампера:

$$d\vec{F} = I[d\vec{l}; \vec{B}] \tag{1}$$

Сила, действующая на весь контур:

$$\vec{F} = \oint I[d\vec{l}; \vec{B}] \tag{2}$$

$$\vec{F} = I[\oint d\vec{l}; \vec{B}] \tag{3}$$

Но  $\oint d\vec{l} = 0$ , поэтому результирующая сила  $\vec{F} = 0$ . Это справедливо для контуров любой формы.

Момент силы  $\vec{F}$ , действующей на контур, относительно выбранной точки O' определяется выражением:

$$\vec{N} = \oint [\vec{r}; d\vec{F}] \tag{4}$$

Возьмем точку O', смещенную относительно O на отрезок  $\vec{b}$ . Тогда  $\vec{r}=\vec{r}'+\vec{b}$  и  $\vec{r}'=\vec{r}-\vec{b}$ . Момент относительно этой точки равен:

$$\vec{N}' = \int [\vec{r}'; d\vec{F}] = \int [(\vec{r} - \vec{b}), d\vec{F}] = \int [\vec{r}; d\vec{F}] - \int [\vec{b}; d\vec{F}] = \vec{N} - 0 = \vec{N}$$
 (5)

Таким образом, моменты силы  $\vec{F}$  относительно двух точек совпадают.

Представим плоский контур в однородном магнитном поле, направленном параллельно плоскости контура. Выделим в контуре тонкую полоску площади dS=xdy, параллельную  $\vec{B}$ . На края этой полоски действуют силы, модули которых равны  $F_1=F_2=IBdy$ .

Момент пары этих сил равен:

$$dN = IBxdy = IBdS \tag{6}$$

 $d\vec{N}$  перпендикулярен нормали к контуру и вектору  $\vec{B}$ , поэтому можно написать:

$$d\vec{N} = I[\vec{n}; \vec{B}]dS \tag{7}$$

Просуммировав выражение по всем полоскам, получим момент сил, действующих на контур с током со стороны магнитного поля, параллельного контуру:

$$\vec{N} = \int I[\vec{n}; \vec{B}] dS = I[\vec{n}; \vec{B}] \int dS = I[\vec{n}; \vec{B}] S = [IS\vec{n}; \vec{B}] = [I\vec{S}; \vec{B}]$$
 (8)

Перепишем через магнитный момент:

$$\vec{N} = [\vec{p}_m; \vec{B}] \tag{9}$$

Теперь представим, что поле  $\vec{B}$  совпадает с нормалью  $\vec{n}$ . Момент сил имеет вид:

$$\vec{N} = \int d\vec{N} = \int [\vec{r}; d\vec{F}] = I \oint [\vec{r}; [d\vec{l}; \vec{B}]]$$

$$\tag{10}$$

Отсюда по формуле "бац минус цаб":

$$\vec{N} = I(\oint(\vec{r}; \vec{B})d\vec{l} - \oint \vec{B}(\vec{r}; d\vec{l}))$$
(11)

 $\vec{r} \perp \vec{B}$ , поэтому первый интеграл равен нулю. Скалярное произведение под знаком второго интеграла равно  $rdr = \frac{1}{2}d(r^2)$ , т.е. второй интеграл равен:

$$\frac{1}{2}\vec{B}\oint d(r^2) \tag{12}$$

Он тоже равен нулю. Таким образом, при данном направлении  $\vec{B}$  момент сил равен нулю.

Наконец, пусть направления векторов  $\vec{p}_m$  и  $\vec{B}$  образуют угол  $\alpha$ . Видно, что вращающий момент создается только тангенциальной (параллельной контуру) составляющей  $B_{\perp}$ 

Таким образом, в самом общем случае момент магнитных сил, действующих на контур с током, равен:

$$\vec{N} = [\vec{p}_m; \vec{B}] \tag{13}$$

Чтобы увеличить угол между  $\vec{p_m}$  и  $\vec{B}$  на  $d\alpha$ , требуется совершить работу

$$dA = Nd\alpha = p_m B \sin \alpha d\alpha \tag{14}$$

Эта работа равна приращению механической потенциальной энергии контура:

$$dW_p = p_m B \sin \alpha d\alpha \tag{15}$$

Интегрируем:

$$W_p = -p_m B \cos \alpha + const \tag{16}$$

Отсюда (принято считать const = 0):

$$W_p = -p_m B \cos \alpha = -(\vec{p}_m; \vec{B}) \tag{17}$$

Если поле  $\vec{B}$  неоднородно, контур будет втягиваться в область с большим значением B. Силу такого "втягивания" можно найти как  $-\vec{\nabla}W_p$ .