

## Дивергенция и ротор магнитного поля

Отсутствие "магнитных зарядов" означает то, что линии вектора  $\vec{B}$  замкнуты – нигде не начинаются и не заканчиваются. Отсюда следует, что поток  $\vec{B}$  через замкнутую поверхность равен нулю:

$$\oint_S \vec{B} d\vec{S} = 0 \quad (1)$$

По теореме Остроградского-Гаусса получаем:

$$\oint_V \vec{\nabla} \cdot \vec{B} dV = 0 \quad (2)$$

$$(\vec{\nabla} \cdot \vec{B}) = 0 \quad (3)$$

Теперь вычислим циркуляцию  $\vec{B}$  по замкнутому контуру  $l$ , охватывающему прямой ток  $I$ , создающий магнитное поле:

$$\oint \vec{B} d\vec{l} \quad (4)$$

Известно, что поле прямого тока равно:

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \quad (5)$$

Здесь  $\vec{r} \perp \vec{j}$ . Модуль приращения  $d\vec{l}$  вектора  $\vec{r}$  можно представить как  $r d\alpha$ . Получаем:

$$\oint \vec{B} d\vec{l} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} r \oint d\alpha \quad (6)$$

Если контур охватывает ток  $I$ , то  $\oint d\alpha = 2\pi$ . В противном случае,  $\oint d\alpha = 0$ .

Пользуясь принципом суперпозиции, можно утверждать, что циркуляция  $\vec{B}$  по замкнутому контуру равна сумме токов, охватываемых этим контуром, помноженной на  $\mu_0$ :

$$\oint \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 I \quad (7)$$

Отсюда по теореме Стокса получаем выражение для ротора  $\vec{B}$ :

$$\int_S [\vec{\nabla}; \vec{B}] d\vec{S} = \mu_0 \int \vec{j} d\vec{S} \quad (8)$$

$$[\vec{\nabla}; \vec{B}] = \mu_0 \vec{j} \quad (9)$$