




## Вывод основных формул используемых в расчетах магнитных полей и потоков кругового витка и соленоида

Система единиц – «СИ»

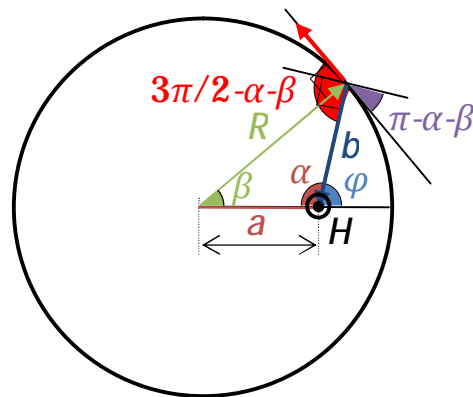
Хорошо известные формулы

В центре кругового витка с током радиуса $R$		$H = \frac{I}{2R}$
На расстоянии $R$ от бесконечного провода		$H = \frac{I}{2\pi R}$
В центре квадратной рамки со стороной $R$		$H = \frac{2\sqrt{2}I}{\pi R}$

Закон Био-Савара-Лапласа

$$dH = \frac{I}{4\pi} \frac{[d\mathbf{l} \times \mathbf{r}]}{r^3}$$

### Формула для магнитного поля кругового витка с током в плоскости витка



$$dl = \frac{bd\phi}{\cos(\pi - \alpha - \beta)} = -\frac{bd\phi}{\cos(\alpha + \beta)}$$

$$[d\mathbf{l} \times \mathbf{r}] = dlb \sin(3\pi/2 - \alpha - \beta) = -dlb \cos(\alpha + \beta)$$

$$R^2 = a^2 + r^2 - 2ar \cos \alpha \quad \cos \alpha = \cos(\pi - \phi) = -\cos \phi$$

$$r^2 - (2a \cos \phi)r - R^2 + a^2 = 0$$

$$r = \frac{-2a \cos \phi \pm \sqrt{(2a \cos \phi)^2 + 4R^2 - 4a^2}}{2} = -a \cos \phi \pm \sqrt{R^2 - a^2 \sin^2 \phi}$$

Оставляем +, т.к.  $r > 0$ :  $r = R \left( \sqrt{1 - \left(\frac{a}{R}\right)^2 \sin^2 \phi} - \frac{a}{R} \cos \phi \right)$

Итак

$$dH = \frac{I}{4\pi r^3} (-dlr \cos(\alpha + \beta)) = \frac{I}{4\pi r^3} \frac{rd\phi}{\cos(\alpha + \beta)} r \cos(\alpha + \beta) = \frac{I}{4\pi} \frac{d\phi}{r}$$

$$H = \frac{I}{4\pi R} \int_0^{2\pi} \frac{d\phi}{\left( \sqrt{1 - (a/R)^2 \sin^2 \phi} - (a/R) \cos \phi \right)}$$

Сделаем замену  $a/R \equiv k$  и преобразуем интеграл:

$$\int_0^{2\pi} \dots = \int_0^{2\pi} \frac{\left( \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \phi} + k \cos \phi \right)}{\left( 1 - k^2 \sin^2 \phi - k^2 \cos^2 \phi \right)} d\phi = \frac{1}{1 - k^2} \int_0^{2\pi} \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \phi} d\phi = \frac{4}{1 - k^2} E(\pi/2, k).$$

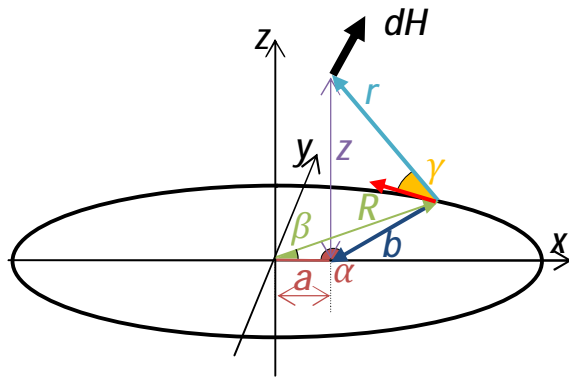
Окончательно в виде для Mathad: 
$$H = \frac{I}{\pi R(1 - (a/R)^2)} \int_0^{2\pi} \sqrt{1 - (a/R)^2 \sin^2 \phi} d\phi$$

Найдем магнитный поток через виток с током:

$$\Phi_{\circ} = \int_0^R \mu\mu_0 \frac{I}{\pi R} \frac{E(\pi/2, k)}{1 - k^2} 2\pi a da = 2\mu\mu_0 IR \int_0^1 \frac{kE(\pi/2, k)}{1 - k^2} dk$$

Поскольку  $\int_0^1 \frac{kE(\pi/2, k)}{1 - k^2} dk < \int_0^1 \frac{k}{1 - k^2} dk = \infty$ , то  $\Phi_{\circ} = \infty$

### Формула для магнитного поля витка с током



### Вывод из геометрических соображений

$$dH = \frac{I}{4\pi r^3}(-dl r \cos(\gamma)) = \frac{I}{4\pi r^3} \frac{bd\phi}{\cos(\alpha + \beta)} r \cos(\gamma)$$

$$dH_z = dH \frac{b}{r} = \frac{I}{4\pi r^3} \frac{b^2 d\phi}{\cos(\alpha + \beta)} \cos(\gamma)$$

$\gamma = \alpha + \beta$  поскольку, как показано ниже,  $[\mathbf{dl} \times \mathbf{r}]_z$  - не зависит от  $r$  и  $h$  и, следовательно, равно  $[\mathbf{dl} \times \mathbf{r}]_z$  при  $h = 0$ .

$$\text{Окончательно } H_z = \frac{I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{b^2}{(b^2 + h^2)^{3/2}} d\phi$$

### Вывод с использованием аналитической геометрии

$$d\mathbf{l} = (-dl \sin \beta \quad dl \cos \beta \quad 0)$$

$$\mathbf{r} = (-b \cos \phi \quad -b \sin \phi \quad z)$$

$$[\mathbf{dl} \times \mathbf{r}] = \begin{pmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ -dl \sin \beta & dl \cos \beta & 0 \\ -b \cos \phi & -b \sin \phi & z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} z dl \cos \beta & & \\ z dl \sin \beta & & \\ b dl (\cos \phi \cos \beta + \sin \phi \sin \beta) & & \end{pmatrix}$$

т.к.  $\phi = \pi - \alpha$ , то  $[\mathbf{dl} \times \mathbf{r}]_z = b dl (\cos \phi \cos \beta + \sin \phi \sin \beta) = b dl (\sin \alpha \sin \beta - \cos \alpha \cos \beta)$  - не зависит от  $r$  и  $h$

Выразим  $\alpha$  через  $\beta$ .

Теорема синусов и косинусов:

$$\frac{a}{\sin \alpha} = \frac{b}{\sin \beta} = \frac{c}{\sin \gamma} = \frac{2R}{\sin 2\beta}$$

$$\sin \alpha \sin \beta - \cos \alpha \cos \beta = \frac{R}{b} \sin \beta \sin \beta - \frac{a^2 + b^2 - R^2}{2ab} \cos \beta = \frac{R}{b} \sin^2 \beta - \frac{a^2 + (R^2 + a^2 - 2aR \cos \beta) - R^2}{2ab} \cos \beta =$$

$$\frac{R}{b} \sin^2 \beta - \frac{a \cos \beta - R \cos^2 \beta}{b} = \frac{R}{b} - \frac{a \cos \beta}{b}$$

Следовательно  $[d\mathbf{l} \times \mathbf{r}] = Rd\beta \begin{pmatrix} z \cos \beta \\ z \sin \beta \\ R - a \cos \beta \end{pmatrix}$

Итак  $d\mathbf{H} = \frac{I}{4\pi} \frac{Rd\beta}{r^3} \begin{pmatrix} z \cos \beta \\ z \sin \beta \\ R - a \cos \beta \end{pmatrix}$  и тогда  $\mathbf{H} = \frac{IR}{4\pi} \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} z \cos \beta \\ z \sin \beta \\ R - a \cos \beta \end{pmatrix} \frac{d\beta}{r^3}$ , где  $r = \sqrt{z^2 + R^2 + a^2 - 2Ra \cos \beta}$

### Формула для магнитного поля кольца (соленоида с бесконечно тонкой толщиной стенки) с током

(Если ось кольца совпадает с осью  $z$  и кольцо ограничено плоскостями  $z = h_1$  и  $h_2$ , то для нахождения поля в точке  $(x, y, z)$  в приведенных выше формулах надо сделать замену  $z \rightarrow (z - h)$  и проинтегрировать по  $h$ )

$$H_x(a, z) = \frac{j}{4\pi} \int_{h_1}^{h_2} \int_0^{2\pi} \frac{(z - h) \cos \beta}{\left( (h - z)^2 + R^2 + a^2 - 2Ra \cos \beta \right)^{3/2}} d\phi dh$$

$$H_y(a, z) = \frac{j}{4\pi} \int_{h_1}^{h_2} \int_0^{2\pi} \frac{(z - h) \sin \beta}{\left( (h - z)^2 + R^2 + a^2 - 2Ra \cos \beta \right)^{3/2}} d\phi dh$$

$$H_z(a, z) = \frac{j}{4\pi} \int_{h_1}^{h_2} \int_0^{2\pi} \frac{R - a \cos \beta}{\left( (h - z)^2 + R^2 + a^2 - 2Ra \cos \beta \right)^{3/2}} d\phi dh$$