

$$dB_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dl \sin \alpha}{r^2}$$

$$z = \frac{b}{\sin(\frac{\pi}{2} - \alpha)} = \frac{b}{\sin \alpha}$$

$$dl = AC = \frac{BC}{\cos(\alpha - \frac{\pi}{2})} = \frac{z d\beta}{\sin \alpha}$$

$$\alpha - \beta = \frac{\pi}{2}, \quad \beta = \alpha - \frac{\pi}{2}$$

$$d\alpha = d\beta$$

$$dl = \frac{z d\alpha}{\sin \alpha} = \frac{b d\alpha}{\sin^2 \alpha}$$

$$dB_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{b d\alpha \sin^2 \alpha}{\sin^2 \alpha b^2} \sin \alpha$$

$$B_z = \int dB_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi b} \int_{\alpha_1}^{\alpha_2} \sin \alpha d\alpha =$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi b} (\cos \alpha_1 - \cos \alpha_2)$$

$$\alpha_1 = \frac{\pi}{2}, \quad \alpha_2 = \frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{4}$$

$$B_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi b} \frac{\sqrt{2}}{2}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left(\frac{\sqrt{2}}{a} - \frac{\sqrt{2}}{2a} + \frac{\sqrt{2}}{2b} \right) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left(\frac{3\sqrt{2}}{4a} + \frac{\sqrt{2}}{b} \right)$$

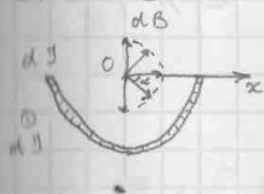
3.227

Полосат. трубку із роздвоєного мінного
полюса вивантажи еквівалентного до повної
трубки і струмки, в якій струмки тече у
протилежному напрямі.

$$B = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{\frac{y}{2\pi R} h}{r} = \frac{\mu_0 y h}{4\pi^2 R^2}, \text{ де } R -$$

вигиналь big мінного.

3.228



$$\vec{B} = \int d\vec{B}$$

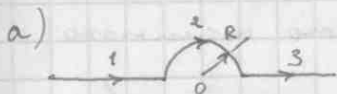
$$|d\vec{B}| = \frac{\mu_0 dJ}{2\pi R}$$

$$B = B_x = \int dB_x = \frac{\mu_0}{2\pi R} \int dJ \sin \alpha$$

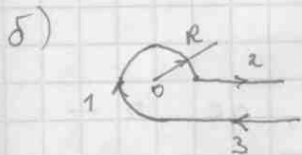
$$\frac{dJ}{J} = \frac{d\alpha}{\pi}$$

$$B = \frac{2\mu_0 J}{2\pi R} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin \alpha d\alpha = \frac{\mu_0 J}{\pi^2 R}$$

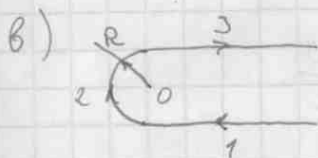
3. 2289



$$\begin{aligned}
 B &= B_1 + B_2 + B_3 = \\
 &= 0 + \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \underbrace{\int dl}_{\pi R} + 0 = \\
 &= \frac{\mu_0 I}{4 R}
 \end{aligned}$$

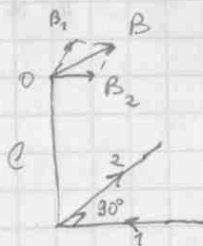


$$\begin{aligned}
 B &= B_1 + B_2 + B_3 = \\
 &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \underbrace{\int dl}_{(2\pi - \frac{\pi}{2})R} + \frac{\mu_0 I}{4\pi R} = \\
 &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R} \left(1 + \frac{3\pi}{2} \right)
 \end{aligned}$$



$$\begin{aligned}
 B &= B_1 + B_2 + B_3 = \\
 &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R} + \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \pi R + \frac{\mu_0 I}{4\pi R} = \\
 &= \frac{\mu_0 I}{4\pi R} (2 + \pi)
 \end{aligned}$$

3. 230



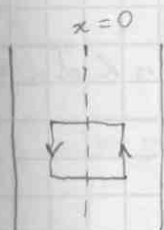
$$B_1 = \frac{\mu_0 I}{4\pi l} (\cos \varphi_1 - \cos \varphi_2) = \frac{\mu_0 I}{4\pi l}$$

$\varphi_1 = 0 \quad \varphi_2 = \pi$

$$B_2 = B_1$$

$$B = \sqrt{B_1^2 + B_2^2} = \frac{\mu_0 I}{4\pi l} \sqrt{2}$$

3. 2 3 3



За м. про напрямлений \vec{B} :

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

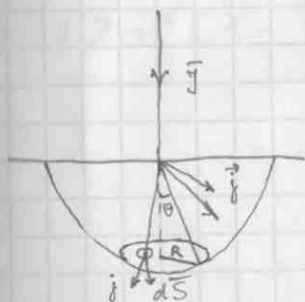
$$2 B dl = \mu_0 (2x dl) j$$

$$B = \mu_0 x j, \quad |x| \leq d$$

Назовни, $2 B dl = \mu_0 (2d dl) j$

$$B = \mu_0 d j, \quad |x| \geq d$$

3. 2 3 5



$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = B \oint_L |d\vec{l}| = B \cdot 2\pi R =$$

$$= B 2\pi r \sin \theta$$

$$\sum j_i = \iint_S (\vec{j} d\vec{S}) = \iint_S |\vec{j}| dS \cos 0^\circ = j \cdot S_{\text{сфер.с.}}$$

сферический
элемент

$\iint_S (\vec{j} d\vec{S})$ — поток в-ра \vec{j} . Численно равен числу линий в-ра \vec{j} , проходящих через поверхность S .

$$j = |\vec{j}| = \frac{y}{\frac{1}{2} 4\pi r^2}$$



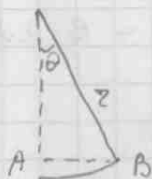
$$S = \int dS = \int AB \cdot 2\pi r \sin \alpha d\alpha = \int_0^\theta r d\alpha 2\pi r \sin \alpha =$$

$$= 2\pi r^2 (-\cos \alpha) \Big|_0^\theta = 2\pi r^2 (1 - \cos \theta)$$

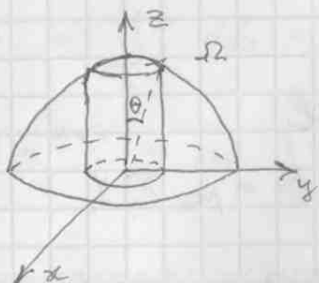
$$B \cdot 2\pi r^2 \sin \theta = \frac{\mu_0 I 2\pi r^2 (1 - \cos \theta)}{2\pi r^2}$$

$$B = \frac{\mu_0 I (1 - \cos \theta)}{2\pi r \sin \theta} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \frac{2 \sin^2 \frac{\theta}{2}}{2 \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2}} = \frac{\mu_0 I \sin \frac{\theta}{2}}{2\pi r \cos \frac{\theta}{2}}$$

або



$$AB : r \sin \theta$$



Поверхность $\Omega: x^2 + y^2 + z^2 = R^2$ ограничена
 горизонтом $S: x^2 + y^2 = (R \sin \theta)^2$

$$S_{\text{нов}} = \iint_S dS, \quad dS = \sqrt{1 + z_x'^2 + z_y'^2} dx dy$$

$$z'_x = -\frac{x}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}}, \quad z'_y = -\frac{y}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}}$$

$$dS = \frac{R dx dy}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}}$$

$$S_{\text{нов}} = \iint_{\Omega} \frac{R dx dy}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}} = R \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\sin \theta} \frac{\rho d\rho}{\sqrt{R^2 - \rho^2}} =$$

$$= 2\pi R (-\sqrt{R^2 - \rho^2}) \Big|_0^{\sin \theta} =$$

$$= 2\pi R (-\sqrt{R^2 - R^2 \sin^2 \theta} + \sqrt{R^2}) =$$

$$= 2\pi R^2 (1 - \sqrt{1 - \sin^2 \theta}) = 2\pi R^2 (1 - \cos \theta).$$

3.237



1) $z \leq R$

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \sum I_i$$

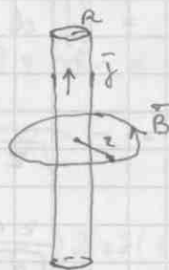
$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = \oint_L |\vec{B}| |d\vec{l}| \cos \alpha =$$

$$= B \oint_L |d\vec{l}| = B \cdot 2\pi z$$

$$\sum I_i = j \pi z^2$$

$$B = \mu_0 j \frac{z}{2}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{2} [\vec{j} \times \vec{z}]$$



2) $z \geq R$

$$B \cdot 2\pi z = \mu_0 j \pi R^2$$

$$B = \frac{\mu_0 j \pi R^2}{2\pi z} = \frac{\mu_0 R^2 [\vec{j} \times \vec{z}]}{2 z^2}$$

3.239

Визначимо контур, перпендикулярний
потоку, радіуса z з центром в центрі
потоку, тоді за т. про циркуляцію

$$\oint_L \vec{B} d\vec{l} = B \cdot 2\pi z = 2\pi b z^k z = 2\pi b z^{k+1}$$

(за умовою $B = b z^k$)

$$\sum J_i = \iint_S \vec{j} \, dS = \int_0^z j(z) 2\pi r \, dz$$

$$2\pi b z^{L+1} = \mu_0 \int_0^z 2\pi r j(z) \, dz$$

Продиференціюємо ліву і праву частину

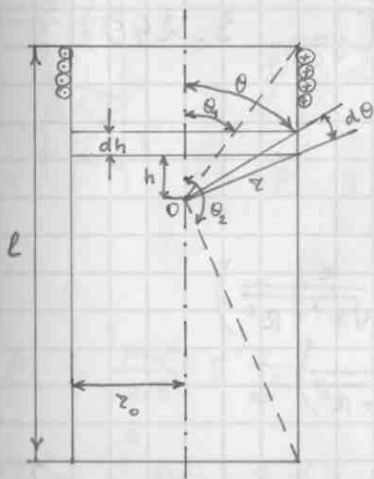
$$b(L+1) z^L = \mu_0 r j(z)$$

$$j(z) = \frac{b}{\mu_0} z^{L-1}$$

3.240, 3.241

Соленоїд можна вважати сукупністю
шматків зі струмом і тоді для обчислення
індукції магн. поле в дов. точці його осі
можна скорист. ф. зг. 3.222(б).

$$B_k = \frac{\mu_0 J R^2}{2(R^2 + z^2)^{3/2}} \quad \text{де } N \text{ витків } B = B_k \cdot N$$



Визначимо визначу струм
витків соленоїда завдовжки
 dh , розміщену на відстані
 h від початку осі. О радіус-
сам R , які утвор. з
вісью соленоїда кутом θ
і $\theta + d\theta$

Dobracina wieci cmygn $dh = \frac{r d\theta}{\sin\theta}$.

K-cm bunnib N , mo ymagynose tra
buniesis cmygi,

$$dN = n dh = n \frac{r d\theta}{\sin\theta}$$

Eu. integrare dB, cymop. b m. O bunnib dN

$$dB = \frac{\mu_0 I n^2}{2(r_0^2 + h^2)^{3/2}} n \frac{r d\theta}{\sin\theta}$$

Ocuinome $(r_0^2 + h^2)^{3/2} = r^3$, a $r = \frac{r_0}{\sin\theta}$, mo

$$dB = \frac{\mu_0 I n}{2} \sin\theta d\theta$$

$$B_0 = \frac{\mu_0 I n}{2} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin\theta d\theta = \frac{\mu_0 I n}{2} (\cos\theta_1 - \cos\theta_2)$$

Kom m. O ymagynose b kexmipi, mo

$$\cos\theta_1 = -\cos\theta_2 = \frac{e/2}{\sqrt{R_{r_0}^2 + \frac{e^2}{4}}}$$

$$B_0 = \frac{\mu_0 I n}{2} \frac{e}{\sqrt{r_0^2 + \frac{e^2}{4}}} \quad (\text{zag. 3.240})$$

3.241

a)

$$B(x) = \frac{\mu_0 n I}{2} \left(1 - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right)$$

$$\left(\theta_1 = 0, \theta_2 = \pi - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right)$$

$$\delta) \quad \frac{B_0 - \delta B}{B_0} = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{x_0}{\sqrt{R^2 + x_0^2}} \right) = 1 - \eta$$

$$- \frac{x_0}{\sqrt{R^2 + x_0^2}} = 1 - 2\eta$$

Orbital η max, no x max Symm
big' enough. Many $x_0 = -|x_0|$

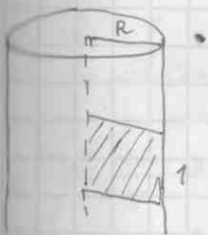
$$\frac{|x_0|}{\sqrt{R^2 + x_0^2}} = 1 - 2\eta$$

$$x_0^2 = (1 - 4\eta + 4\eta^2)(R^2 + x_0^2)$$

$$0 = (1 - 2\eta)^2 R^2 - 4\eta(1 - \eta)x_0^2$$

$$|x_0| = \frac{(1 - 2\eta)R}{2\sqrt{\eta(1 - \eta)}}$$

3.244



$$\Phi = \iint_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \sum I_i$$

$$B \cdot 2\pi z = \mu_0 j \pi z^2$$

$$j = \frac{I}{\pi R^2}$$

$$B = \frac{\mu_0}{2\pi} j \frac{z}{R^2}$$

$$\Phi = \int_0^R B(r) 1 \cdot dz = \int_0^R \frac{\mu_0 j}{2\pi} \frac{z}{r^2} dz = \frac{\mu_0 j}{4\pi}$$