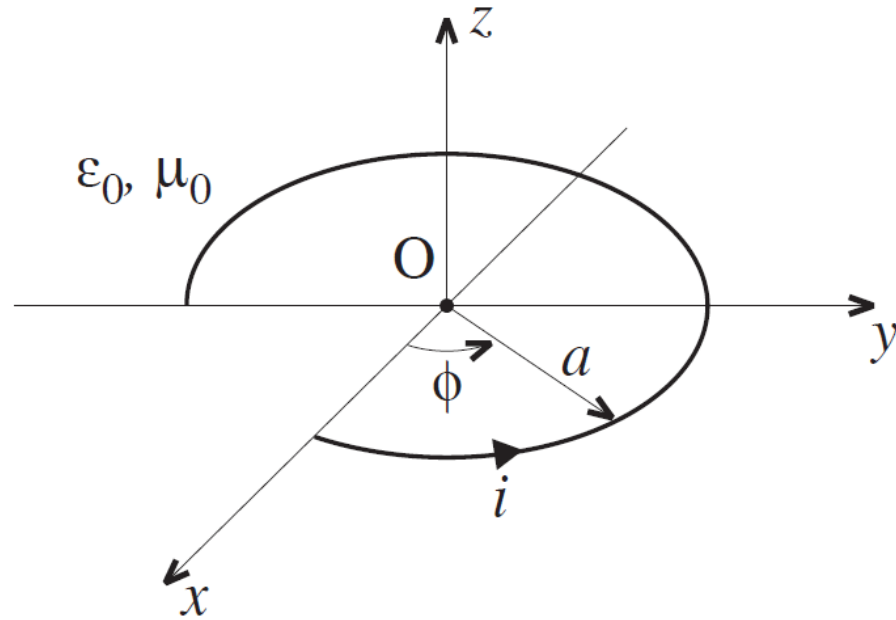


**298.** Tanka žičana kontura je savijena u obliku kružnog luka poluprečnika  $a$  i čini deo jedne složene žičane antene (slika 298.1). U konturi postoji prostoperiodična struja visoke ugaone učestanosti  $\omega$ ,

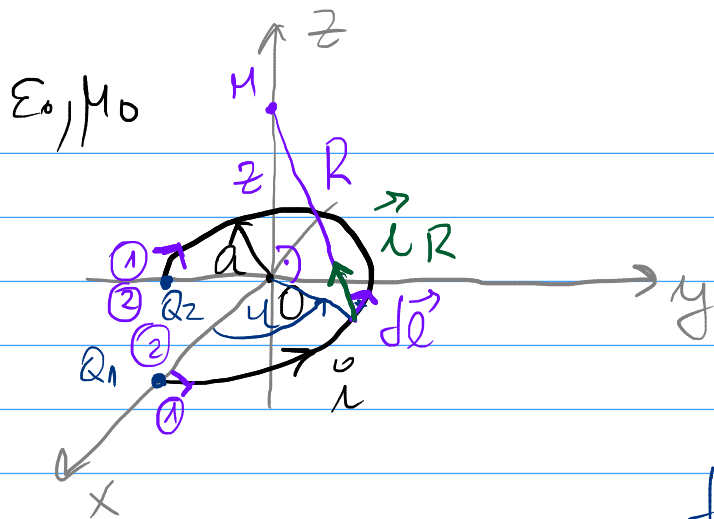


Slika 298.1.

$$i(\phi, t) = \sqrt{2}I_0 \sin \phi \cos(\omega t) , \quad (298.1) \\ (0 \leq \phi \leq 3\pi/2) .$$

(a) Odrediti raspodelu **linijskih** naelektrisanja na konturi. U tačkama  $z$ -ose odrediti: (b) zakasneli magnetski vektor-potencijal, (c) zakasneli električni skalar-potencijal **koji potiče od naelektrisanja određenih pod (a)** i (d) vektor jačine magnetskog polja. (Z970731)

298



$$\vec{r} = \sqrt{z^2 + a^2} \sin \varphi \cos \omega t, \quad \varphi \in [0, \frac{3\pi}{2}] \quad \underline{Q}' = ?, \underline{Q} = ?$$

$$\vec{A}(0,0,z) = ?, \quad \underline{V}(0,0,z) = ?, \quad \vec{H}(0,0,z) = ?$$

$$\underline{I} = I_0 \sin \varphi$$

$$\frac{d\underline{I}}{d\varphi} = -j\omega \underline{Q}'$$

$$\frac{d\underline{I}}{a d\varphi} = -j\omega \underline{Q}$$

$$\underline{Q}' = \frac{1}{-j\omega a} \frac{d}{d\varphi} (I_0 \sin \varphi)$$

$$\underline{Q}' = \frac{1}{\omega a} I_0 \cos \varphi$$

$$\underline{I}_1 - \underline{I}_2 = -j\omega \underline{Q} \quad \underline{I}_2 = 0 \quad \underline{I}_1 = -j\omega \underline{Q} \quad \underline{Q} = \frac{1}{\omega} \underline{I}_1$$

$$\underline{Q}_1 = \underline{Q}(\varphi=0) = \frac{1}{\omega} \underline{I}(\varphi=0) = \boxed{0} \quad \underline{Q}_2 = \underline{Q}(\varphi=\frac{3\pi}{2}) = \frac{1}{\omega} (-\underline{I}(\varphi=\frac{3\pi}{2})) = \boxed{\frac{jI_0}{\omega}}$$

$$\underline{\vec{A}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_L \frac{I d\vec{\ell} e^{-j\beta R}}{R}$$

$$), \quad \boxed{R = \sqrt{a^2 + z^2}} = \text{const.}$$

$$d\vec{\ell} = a d\varphi \vec{\ell}_\varphi = a d\varphi (-\sin\varphi \vec{\ell}_x + \cos\varphi \vec{\ell}_y)$$

$$\underline{\vec{A}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^{-j\beta R}}{R} I_0 a \int_{\varphi=0}^{\varphi=\frac{3\pi}{2}} \sin\varphi (-\sin\varphi \vec{\ell}_x + \cos\varphi \vec{\ell}_y) d\varphi$$

$$\underline{\vec{A}} = \frac{\mu_0 I_0 a e^{-j\beta R}}{4\pi R} \left( \vec{\ell}_x \int_0^{\frac{3\pi}{2}} -\sin^2\varphi d\varphi + \vec{\ell}_y \int_0^{\frac{3\pi}{2}} \sin\varphi \cos\varphi d\varphi \right)$$

$$\text{Int}_1 = \int_0^{\frac{3\pi}{2}} \sin^2\varphi d\varphi = \int_0^{\frac{3\pi}{2}} \frac{1 - \cos 2\varphi}{2} d\varphi = \frac{\varphi}{2} \Big|_0^{\frac{3\pi}{2}} - \frac{1}{2} \int_0^{\frac{3\pi}{2}} \cos 2\varphi d\varphi$$

$$\text{Int}_1 = \left( \frac{\varphi}{2} - \frac{\sin 2\varphi}{4} \right) \Big|_0^{\frac{3\pi}{2}} = \frac{3\pi}{4}$$

$$\text{Int}_2 = \int_0^{3\pi/2} \sin\psi \cos\psi d\psi = \int_0^{-1} t dt = \frac{t^2}{2} \Big|_0^{-1} = \frac{1}{2}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0 I_0 a e^{-\gamma \beta R}}{4\pi R} \left( -\frac{3\pi}{4} \vec{i}_x + \frac{1}{2} \vec{i}_y \right)$$

$$\underline{V} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\underline{Q}' e^{-\gamma \beta R}}{R} dl + \frac{Q_2 e^{-\gamma \beta R}}{4\pi\epsilon_0 R} \quad , \quad R = \sqrt{a^2 + z^2}$$

$$dl = a d\psi$$

$$\underline{V} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 R} e^{-\gamma \beta R} \times \frac{\gamma I_0}{\omega} \int_0^{3\pi/2} \cos\psi d\psi + \frac{\gamma I_0 e^{-\gamma \beta R}}{\omega 4\pi\epsilon_0 R}$$

$$\underline{V} = - \frac{\gamma I_0 e^{-\gamma \beta R}}{\omega 4\pi\epsilon_0 R} + \frac{\gamma I_0 e^{-\gamma \beta R}}{\omega 4\pi\epsilon_0 R} = \underline{[0]}$$

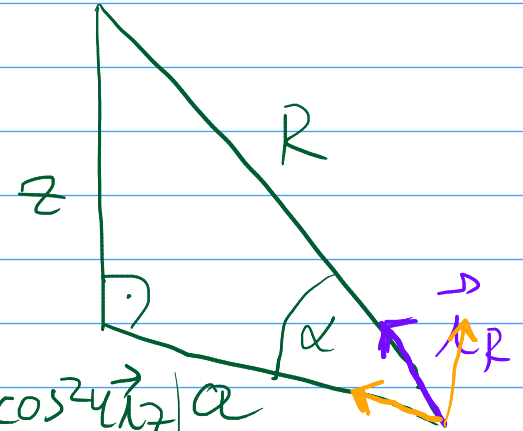
$$\underline{\underline{\vec{H}}} = \frac{1}{4\pi} \int \frac{\underline{\underline{I}} d\vec{\ell} (1 + j\beta R) e^{-j\beta R} \times \vec{\lambda}_R}{R^2}$$

$$d\vec{\ell} = a d\psi \vec{\lambda}_\psi = a d\psi (-\sin\psi \vec{\lambda}_x + \cos\psi \vec{\lambda}_y)$$

$$\vec{\lambda}_R = -\frac{a}{R} \vec{\lambda}_x + \frac{z}{R} \vec{\lambda}_z$$

$$\vec{\lambda}_R = \frac{z}{R} \vec{\lambda}_z - \frac{a}{R} (\cos\psi \vec{\lambda}_x + \sin\psi \vec{\lambda}_y)$$

$$\vec{\lambda}_\psi \times \vec{\lambda}_R = \frac{z}{R} \sin\psi \vec{\lambda}_y + \frac{a}{R} \sin^2\psi \vec{\lambda}_z + \frac{z}{R} \cos\psi \vec{\lambda}_x + \frac{a}{R} \cos^2\psi \vec{\lambda}_z$$



$$\vec{\lambda}_\psi \times \vec{\lambda}_R = \frac{z}{R} \cos\psi \vec{\lambda}_x + \frac{z}{R} \sin\psi \vec{\lambda}_y + \frac{a}{R} \vec{\lambda}_z$$

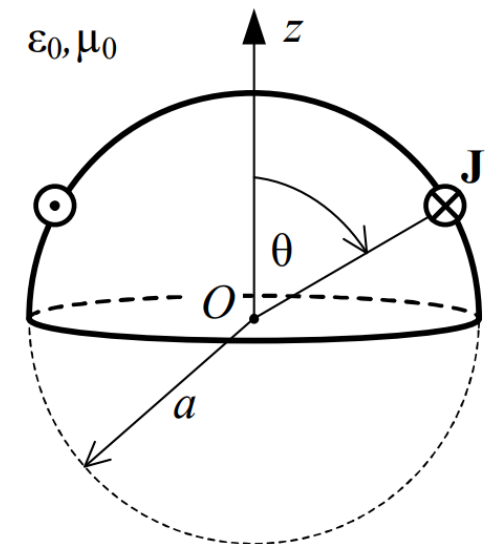
$$\underline{\underline{\vec{H}}} = \frac{\underline{\underline{I}}_0 (1 + j\beta R) e^{-j\beta R}}{4\pi R^2} a \int_0^{3\pi/2} \sin\psi \left( \frac{z}{R} \cos\psi \vec{\lambda}_x + \frac{z}{R} \sin\psi \vec{\lambda}_y + \frac{a}{R} \vec{\lambda}_z \right) d\psi$$

$$\vec{H} = \frac{I_0 (1 + j\beta R) e^{-j\beta R} a}{4\pi R^3} \left( \frac{2}{2} \vec{r}_x + 2 \frac{3\pi}{4} \vec{r}_y + a \vec{r}_z \right)$$

# ИСПИТ ИЗ ЕЛЕКТРОМАГНЕТИКЕ (ОГ)

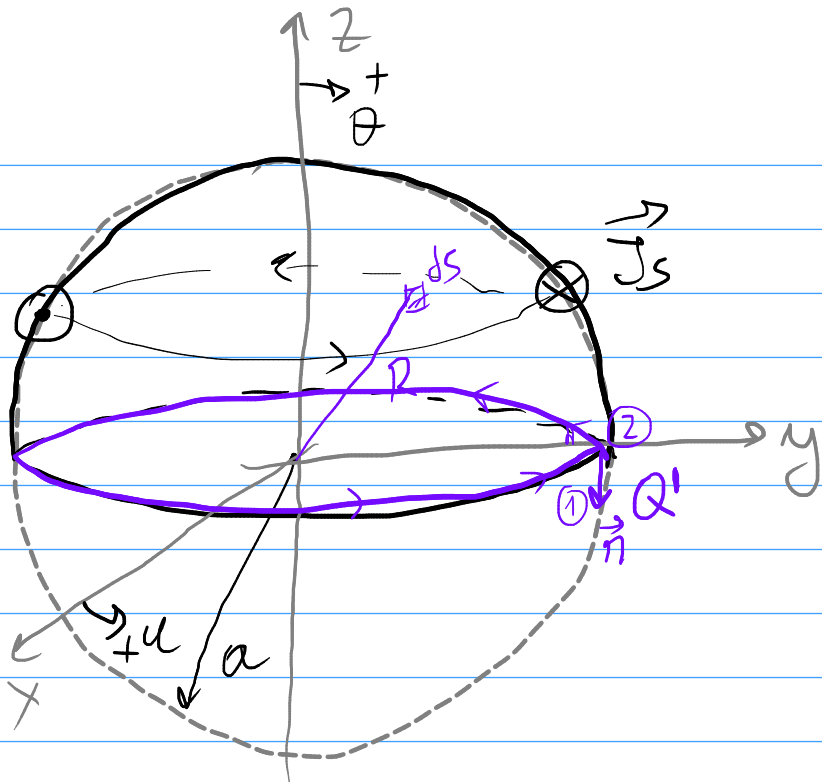
8. фебруар 2021.

1. У вакууму постоје брзо променљиве простопериодичне струје само по површи полусфере, која је приказана на слици. Полупречник сфере је  $a$ , а део на коме постоје струје дефинисан је сферним координатама  $0 \leq \theta \leq \pi/2$ ,  $0 \leq \phi \leq 2\pi$ . Површинска густина струје је позната и дата је изразом  $\mathbf{J}_s = \sqrt{2}J_{s0} \sin \theta \sin \phi \cos \omega t \mathbf{i}_\phi$ . Одредити изразе за: (а) комплексни вектор густине површинских струја, (б) комплексне представнике расподеле површинског и линијског наелектрисања и (в) комплексни вектор индукованог електричног поља у тачки  $O$ .



①

$\epsilon_0 \mu_0$



$$a, \theta \in [0, \frac{\pi}{2}], \varphi \in [0, 2\pi],$$

$$\vec{J}_s = \sqrt{2} J_{s0} \sin\theta \sin\varphi \cos\omega t \hat{u},$$

$$\vec{J}_s = ?, \quad \underline{S}_s = ?, \quad \underline{Q}' = ?, \quad \vec{E}_{ind} = ?$$

$$\vec{J}_s = J_{s0} \sin\theta \sin\varphi \hat{u}$$

$$\text{div}_s \vec{J}_s = -j\omega \underline{S}_s$$

$$\frac{1}{r \sin\theta} \frac{\partial J_{s\varphi}}{\partial \varphi} = -j\omega \underline{S}_s$$

$$\frac{1}{a \sin\theta} J_{s0} \sin\theta \cos\varphi = -j\omega \underline{S}_s$$

$$\underline{S}_s = \frac{-J_{s0} \cos\varphi}{j\omega a}$$

$$\vec{n} \cdot (\vec{J}_{s1} - \vec{J}_{s2}) = -j\omega \underline{Q}'$$

$$\underline{Q}' = 0$$

$$\underline{\vec{E}}_{ind} = -j\omega \underline{\vec{A}} = \frac{-j\omega \mu_0}{4\pi} \int_S \frac{\underline{\vec{J}}_s e^{-j\beta R}}{R} dS$$

$$dS = a^2 \sin\theta d\theta d\phi$$

$$R = a$$

$$\underline{\vec{E}}_{ind} = - \frac{j\omega \mu_0}{4\pi} \int_{\theta=0}^{\pi/2} \int_{\phi=0}^{2\pi} \frac{J_{s0} \sin\theta \sin\phi \underline{\vec{r}}_\phi e^{-j\beta a}}{a} a^2 \sin\theta d\theta d\phi$$

$$\underline{\vec{r}}_\phi = -\sin\phi \underline{\vec{r}}_x + \cos\phi \underline{\vec{r}}_y$$

$$\underline{\vec{E}}_{ind} = - \frac{j\omega \mu_0}{4\pi} J_{s0} a e^{-j\beta a} \int_{\theta=0}^{\pi/2} \int_{\phi=0}^{2\pi} \sin^2\theta \sin\phi (-\sin\phi \underline{\vec{r}}_x + \cos\phi \underline{\vec{r}}_y) d\phi d\theta$$

$$\underline{\vec{E}}_{ind} = - \frac{j\omega \mu_0 J_{s0} a e^{-j\beta a}}{4\pi} \int_0^{\pi/2} \sin^2\theta d\theta \left( \int_{\phi=0}^{2\pi} -\sin^2\phi \underline{\vec{r}}_x d\phi + \int_{\phi=0}^{2\pi} \sin\phi \cos\phi \underline{\vec{r}}_y d\phi \right)$$

$$\int_0^{2\pi} \sin\phi \cos\phi d\phi = \int_0^0 t dt = 0$$

$$\vec{E}_{\text{ind}} = - \frac{j\omega\mu_0 I_{\text{so}} a e^{-j\beta z}}{4\pi} (-\vec{u}_x) \int_0^{\pi/2} \sin^2\theta d\theta \int_0^{2\pi} \sin^2\phi d\phi$$

$$\int \sin^2 x dx = \int \frac{1 - \cos 2x}{2} dx = \frac{x - \frac{\sin 2x}{2}}{2} = \frac{x}{2} - \frac{\sin 2x}{4}$$

$$\int_0^{\pi/2} \sin^2\theta d\theta = \left( \frac{\theta}{2} - \frac{\sin 2\theta}{4} \right) \bigg|_0^{\pi/2} = \frac{\pi}{4}$$

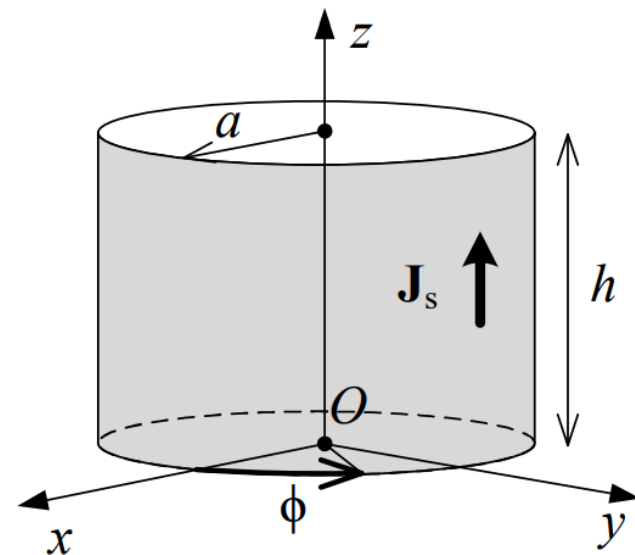
$$\int_0^{2\pi} \sin^2\phi d\phi = \left( \frac{\phi}{2} - \frac{\sin 2\phi}{4} \right) \bigg|_0^{2\pi} = \pi$$

$$\vec{E}_{\text{ind}} = \frac{j\omega\mu_0 I_{\text{so}} a e^{-j\beta z}}{4\pi} \cdot \frac{\pi}{4} \cdot \pi \vec{u}_x = \boxed{\frac{j\omega\mu_0 I_{\text{so}} \pi a e^{-j\beta z}}{16} \vec{u}_x}$$

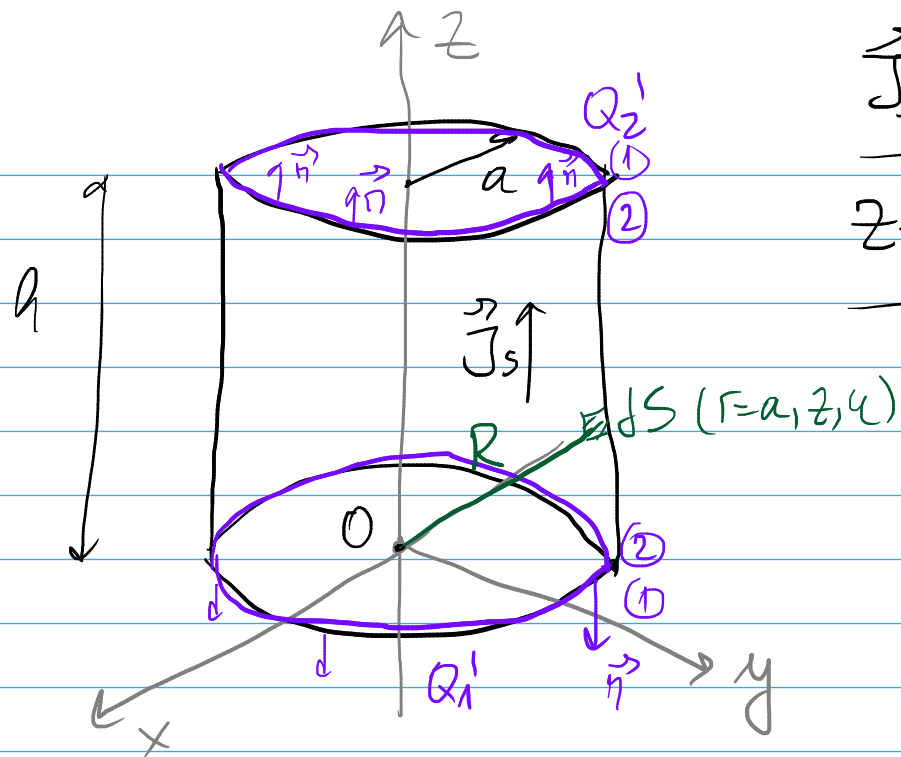
# ИСПИТ ИЗ ЕЛЕКТРОМАГНЕТИКЕ (ОГ)

26. јун 2023.

1. У вакууму постоји простопериодична струја, високе кружне учестаности  $\omega$ , само по омотачу цилиндра полупречника  $a$  и висине  $h$ , као на слици. Вектор густине струје дат је изразом  $\mathbf{J}_s = \sqrt{2}J_{s0}(z/a) \cdot \sin(\phi/2) \cos \omega t \mathbf{i}_z$ , где је  $J_{s0}$  константа,  $\beta = \omega\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$ ,  $0 \leq z \leq h$  и  $0 \leq \phi \leq 2\pi$ . (а) Одредити расподелу површинског и линијског наелектрисања на омотачу цилиндра. (б) Одредити комплексни вектор јачине индукованог електричног поља у тачки  $O$ .



①



$$\vec{J}_s = \sqrt{2} J_{s0} \frac{z}{a} \sin \frac{\phi}{2} \cos \omega t \vec{\lambda}_z, \quad \beta = \omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0}$$

$$z \in [0, h], \quad \phi \in [0, 2\pi], \quad \underline{S}_s = ?, \quad Q' = ?, \quad \underline{E}_{ind} = ?$$

$$\vec{J}_s = J_{s0} \frac{z}{a} \sin \frac{\phi}{2} \vec{\lambda}_z$$

$$\text{div}_s \vec{J}_s = -j\omega \underline{S}_s$$

$$\frac{\partial}{\partial s} \left( J_{s0} \frac{z}{a} \sin \frac{\phi}{2} \right) = -j\omega \underline{S}_s$$

$$\vec{n} \cdot (\vec{J}_{s1} - \vec{J}_{s2}) = -j\omega \underline{Q}'$$

$$\vec{J}_s(z=0) = 0 \Rightarrow \underline{Q}'_1 = 0$$

$$\underline{S}_s = \frac{1}{\omega} \frac{J_{s0} \sin \frac{\phi}{2}}{a}$$

$$\vec{n} \cdot (\vec{J}_s(z=h)) = J_{s0} Q_2'$$

$$J_{s0} \frac{h}{a} \sin \frac{\varphi}{2} = J_{s0} Q_2'$$

$$Q_2' = \frac{-J_{s0} h}{\omega a} \sin \frac{\varphi}{2}$$

$$\vec{E}_{ind} = -j\omega \vec{A} = -\frac{j\omega\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}_s e^{-j\beta R}}{R} ds, \quad ds = a dz d\varphi$$

$$R = \sqrt{a^2 + z^2}$$

$$\vec{E}_{ind} = -\frac{j\omega\mu_0}{4\pi} \frac{J_{s0} \vec{\lambda} z}{a} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \int_{z=0}^h z \cdot \sin \frac{\varphi}{2} \frac{e^{-j\beta \sqrt{a^2+z^2}}}{\sqrt{a^2+z^2}} a dz d\varphi$$

$$\vec{E}_{ind} = -\frac{j\omega\mu_0 J_{s0} \vec{\lambda} z}{4\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \sin \frac{\varphi}{2} d\varphi \int_{z=0}^h \frac{z e^{-j\beta \sqrt{a^2+z^2}}}{\sqrt{a^2+z^2}} dz$$

$$\int_{\varphi=0}^{2\pi} \sin \frac{\varphi}{2} d\varphi = -2 \cos \frac{\varphi}{2} \Big|_0^{2\pi} = \underline{4}$$

$$\underline{\vec{E}_{ind}} = - \frac{\mu_0 J_{so} \vec{r}_z}{\pi} \int_{z=0}^h \frac{z e^{-\gamma \beta \sqrt{a^2+z^2}}}{\sqrt{a^2+z^2}} dz$$

$$\left. \begin{aligned} t &= \sqrt{a^2+z^2} \\ dt &= \frac{2z dz}{2\sqrt{a^2+z^2}} \end{aligned} \right\}$$

$$\underline{\vec{E}_{ind}} = - \frac{\mu_0 J_{so} \vec{r}_z}{\pi} \int_a^{\sqrt{a^2+h^2}} e^{-\gamma \beta t} dt$$

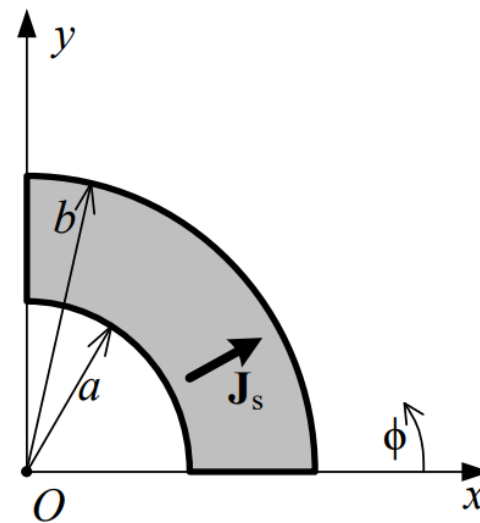
$$\underline{\vec{E}_{int}} = \cancel{\frac{\mu_0 J_{so} \vec{r}_z}{\pi}} \left( \cancel{\frac{1}{\gamma \beta}} \right) e^{-\gamma \beta t} \Big|_a^{\sqrt{a^2+h^2}}$$

$$\vec{E}_{\text{ind}} = \frac{\omega \mu_0 J_{\text{so}}}{\beta \hbar} \left( e^{-\beta \sqrt{a^2 + \hbar^2}} - e^{-\beta a} \right) \vec{e}_z$$

# ИСПИТ ИЗ ЕЛЕКТРОМАГНЕТИКЕ (ОГ)

7. септембар 2017.

1. У вакууму постоји простопериодична струја, високе кружне учестаности  $\omega$ , само по површи исечка кружног прстена полупречника  $a$  и  $b$ , као на слици. Вектор површинске густине струје дат је изразом у цилиндричном координатном систему  $\mathbf{J}_s = \sqrt{2}J_{s0} \cos(\omega t) \mathbf{i}_r$ , где је  $J_{s0}$  константа,  $a < r < b$  и  $0 < \phi < \pi/2$ . Одредити (а) расподелу наелектрисања исечка, (б) комплексни вектор јачине индукованог електричног поља у тачки  $O$  и (в) комплексни вектор јачине магнетског поља у тачки  $O$ .



# ИСПИТ ИЗ ЕЛЕКТРОМАГНЕТИКЕ (ОГ)

1. фебруар 2024.

1. У вакууму постоји брзопроменљива простопериодична струја, кружне учестаности  $\omega$ , по површи у облику четвртине кружног прстена, полупречника  $a$  и  $b$ , као на слици. Вектор густине површинске струје дат је изразом у цилиндричном координатном систему,  $\mathbf{J}_s = \sqrt{2}J_{s0} \sin(2\phi) \cos(\omega t + \beta r) \mathbf{i}_\phi$ ,  $a \leq r \leq b$ ,  $0 \leq \phi \leq \pi/2$ , где је  $J_{s0}$  константа и  $\beta = \omega\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$ . Одредити у комплексном облику изразе за (а) расподелу површинског и подужног наелектрисања прстена и (б) магнетски вектор потенцијал у тачки  $O$ .

