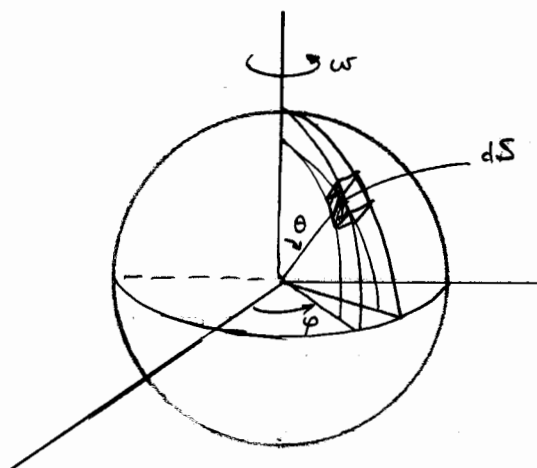


ΑΣΚΗΣΗ 1:

(α)



Έστω στοιχειώδης όγκος dV στο εσωτερικό της σφαίρας. Λόγω της περιστροφής της σφαίρας με γωνιακή ταχύτητα ω έχουμε το στοιχειώδες

$$\text{ρεύμα } dI = \frac{dQ}{dt} = \frac{\rho dV}{dt} \Rightarrow$$

$$dI = \rho \frac{r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi}{dt} \Rightarrow$$

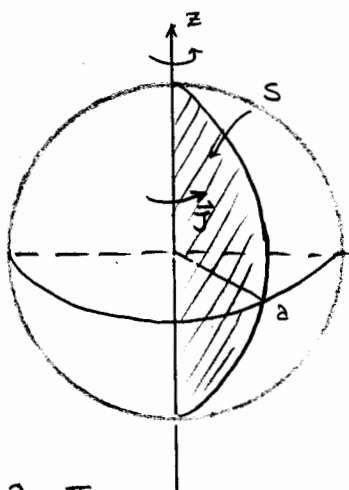
$$dI = \rho r^2 \sin\theta dr d\theta \left(\frac{d\phi}{dt}\right) = \rho r^2 \sin\theta dr d\theta \omega \text{ αφού } \frac{d\phi}{dt} = \omega.$$

Η χωρική πυκνότητα ρεύματος στο σημείο του στοιχειώδους όγκου dV

$$\text{είναι } \vec{J} = \frac{dI}{dS} \hat{\phi} = \frac{\omega \rho r^2 \sin\theta dr d\theta}{r d\theta dr} \hat{\phi} = \omega \rho r \sin\theta \hat{\phi}$$

$$\text{Όμως } \rho = \frac{Q}{V_{\text{σφαίρας}}} = \frac{Q}{\frac{4\pi}{3} a^3} = \frac{3Q}{4\pi a^3}$$

$$\text{Επομένως } \vec{J}(r, \theta) = \omega \frac{3Q}{4\pi a^3} r \sin\theta \hat{\phi}$$



Το συνολικό ρεύμα από ένα σταθερό ημισφαίριο ακτίνας a μπορεί να βρεθεί ως εξής:

$$I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

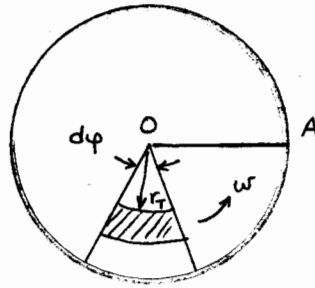
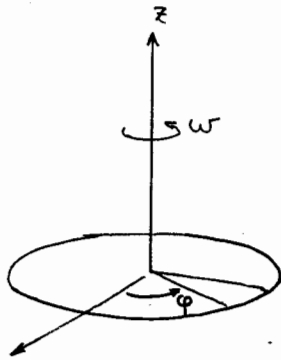
$$d\vec{S} = r d\theta dr \hat{\phi}$$

Επομένως

$$I = \int_{r=0}^a \int_{\theta=0}^{\pi} \omega \frac{3Q}{4\pi a^3} r \sin\theta (\hat{\phi} \cdot \hat{\phi}) r d\theta dr = \frac{3Q\omega}{4\pi a^2} \int_0^a r^2 dr \int_0^{\pi} \sin\theta d\theta$$

$$= \frac{Q\omega}{2\pi}$$

(β)



Έστω στοιχειώδης επιφάνεια dS με φορτίο $dQ = \sigma dS$. Το παραχόμενο ρεύμα λόγω της περιστροφής είναι:

$$dI = \frac{dQ}{dt} = \frac{\sigma dS}{dt} = \frac{\sigma r_T d\varphi dr_T}{dt} = \sigma r_T dr_T \left(\frac{d\varphi}{dt} \right) = \sigma r_T dr_T \omega$$

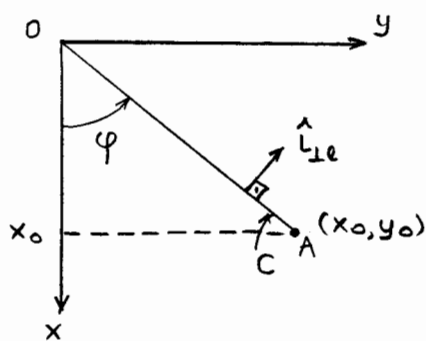
Η αντίστοιχη επιφανειακή πυκνότητα ρεύματος είναι:

$$K = \frac{dI}{dr_T} = \sigma \omega r_T \Rightarrow \vec{K} = \sigma \omega r_T \hat{i}_\varphi \quad \left. \begin{array}{l} \sigma = Q/\pi a^2 \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{K} = \frac{Q}{\pi a^2} r_T \omega \hat{i}_\varphi$$

Το συνολικό ρεύμα από το ευθύγραμμο τμήμα OA είναι

$$I = \int_0^a \vec{K} \cdot \hat{i}_{(OA)} dr_T = \int_0^a \frac{Q}{\pi a^2} \omega r_T (\hat{i}_\varphi \cdot \hat{i}_\varphi) dr_T = \frac{Q\omega}{\pi a^2} \left. \frac{r_T^2}{2} \right|_0^a = \\ = \frac{Q\omega}{\pi a^2} \frac{a^2}{2} = \frac{Q\omega}{2\pi}$$

ΑΣΚΗΣΗ 2:



$$(a) \quad \vec{K} = a x \hat{i}_x + b x y \hat{i}_y$$

Εφόσον η επιφανειακή πυκνότητα ρεύματος εκφράζεται σε A/m οι διαστάσεις και αντίστοιχες μονάδες των σταθερών a και b είναι

$$a : A/m^2$$

$$b : A/m^3$$

$$(β) \quad I = \int \vec{K} \cdot \hat{l}_{le} dl$$

$$\hat{l}_{le} = -\sin\varphi \hat{i}_x + \cos\varphi \hat{i}_y$$

$$\cos\varphi = x_0 / \sqrt{x_0^2 + y_0^2}, \quad \sin\varphi = y_0 / \sqrt{x_0^2 + y_0^2}$$

$$\text{Τμήμα C: } \frac{y-0}{y_0-0} = \frac{x-0}{x_0-0} \Rightarrow \frac{y}{y_0} = \frac{x}{x_0} \Rightarrow y = \frac{y_0}{x_0} x = \tan\varphi x$$

$$\text{Επομένως } I = \int_{x=0} \left(a x \hat{i}_x + b x y \hat{i}_y \right) \cdot \left(-\sin\varphi \hat{i}_x + \cos\varphi \hat{i}_y \right) dx$$

$$dl = dx / \cos\varphi$$

$$I = \int_0^{x_0} \left(-a \sin\varphi x + b x y(x) \cos\varphi \right) \frac{dx}{\cos\varphi} =$$

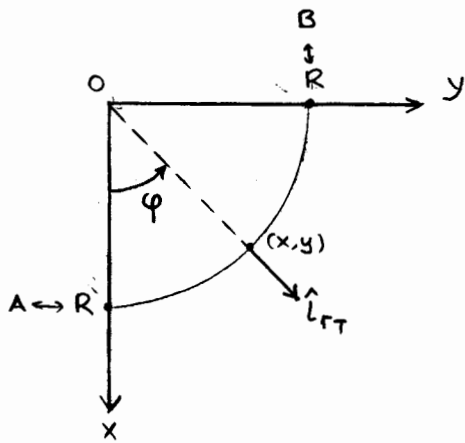
$$= \int_0^{x_0} \left(-a \tan\varphi x + b x \tan\varphi x \right) dx = -a \tan\varphi \frac{x_0^2}{2} + b \tan\varphi \frac{x_0^3}{3}$$

Επομένως το συνολικό ρεύμα που διέρχεται από το τμήμα OA είναι

$$I = \left(-a \frac{x_0^2}{2} + b \frac{x_0^3}{3} \right) \frac{y_0}{x_0} = \left(-a \frac{x_0}{2} + b \frac{x_0^2}{3} \right) y_0$$

Το ρεύμα είναι υπολογισμένο κατά την διεύθυνση \hat{l}_{le} . Αν είναι αρνητικό τότε ρέει προς την διεύθυνση $-\hat{l}_{le}$.

(γ)



Το συνολικό ρεύμα που διέρχεται

από το τμήμα AB είναι :

$$I = \int_A^B \vec{K} \cdot \hat{r}_T d\tau$$

$$d\tau = R d\varphi$$

$$\hat{r}_T = \cos\varphi \hat{i}_x + \sin\varphi \hat{i}_y$$

Επομένως
$$I = \int_{\varphi=0}^{\pi/2} (ax\hat{i}_x + by\hat{i}_y) \cdot (\cos\varphi \hat{i}_x + \sin\varphi \hat{i}_y) R d\varphi \Rightarrow$$

$$\Rightarrow I = \int_{\varphi=0}^{\pi/2} (ax \cos\varphi + by \sin\varphi) R d\varphi$$

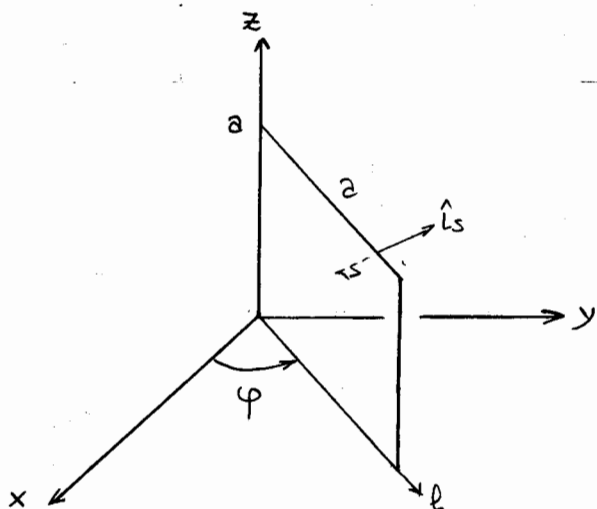
$$x = R \cos\varphi, \quad y = R \sin\varphi \quad \text{και} \quad I = \int_{\varphi=0}^{\pi/2} (aR \cos^2\varphi + bR^2 \cos\varphi \sin^2\varphi) R d\varphi$$

$$\begin{aligned} \sim I &= aR^2 \int_0^{\pi/2} \cos^2\varphi d\varphi + bR^3 \int_0^{\pi/2} \sin^2\varphi \cos\varphi d\varphi = \\ &= aR^2 (\pi/4) + bR^3 (1/3) \end{aligned}$$

Άρα το συνολικό ρεύμα που ρέει κατά την διεύθυνση \hat{r}_T στο τμήμα AB

είναι $I = aR^2 (\pi/4) + bR^3 (1/3)$.

ΑΣΚΗΣΗ 3:



$$\vec{J} = A(x^3 \hat{i}_x + y^3 \hat{i}_y + z^3 \hat{i}_z)$$

(α) Εφόσον \vec{J} μετράται σε A/m^2

$$[A]m^3 = A/m^2 \Rightarrow [A] = A/m^5$$

(β) Από το ΝΔΦ σε σημειακή μορφή

$$\text{έχουμε } \vec{\nabla} \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \Rightarrow$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{J}$$

$$\text{Αλλά } \vec{\nabla} \cdot \vec{J} = \frac{\partial J_x}{\partial x} + \frac{\partial J_y}{\partial y} + \frac{\partial J_z}{\partial z} = A3x^2 + A3y^2 + A3z^2 = 3A(x^2 + y^2 + z^2) = 3Ar^2$$

$$\text{Επομένως, } \frac{\partial \rho(x, y, z, t)}{\partial t} = -3Ar^2 \Rightarrow \frac{\partial \rho(a, a, a, t)}{\partial t} = -3A3a^2 = -9Aa^2$$

$$\begin{aligned} (\gamma) \frac{dQ}{dt} &= \frac{d}{dt} \left(\int_V \rho dV \right) = \int_V \frac{d\rho}{dt} dV = \iiint \frac{d\rho}{dt} r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi = \\ &= \int_0^a \frac{d\rho}{dt} r^2 dr \int_0^\pi \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi = \int_0^a (-3Ar^2) r^2 dr 4\pi = \\ &= -12\pi A \int_0^a r^4 dr = -12\pi A \frac{a^5}{5} \end{aligned}$$

Εφόσον $A > 0 \Rightarrow \frac{dQ}{dt} < 0$ άρα το φορτίο μειώνεται με τον χρόνο.

(δ) Το συνολικό ρεύμα δίδεται από την σχέση:

$$\left. \begin{aligned} I &= \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = \int_S \vec{J} \cdot \hat{i}_s dS \\ \hat{i}_s &= -\sin\varphi \hat{i}_x + \cos\varphi \hat{i}_y \\ dS &= dl dz \end{aligned} \right\} \Rightarrow I = \iint A(x^3 \hat{i}_x + y^3 \hat{i}_y + z^3 \hat{i}_z) \cdot (-\sin\varphi \hat{i}_x + \cos\varphi \hat{i}_y) dl dz$$

$$= I = \iint (-A \sin\varphi x^3 + A \cos\varphi y^3) dz dl$$

$$l = x / \cos\varphi \Rightarrow dl = \frac{dx}{\cos\varphi} \quad y = \tan\varphi x$$

Επομένως το ευνοϊκό ρεύμα κατά την διεύθυνση \hat{r} που διέρχεται από το τετράγωνο πλευράς a είναι:

$$\begin{aligned}
 I &= \int_{x=0}^{a \cos \varphi} \int_{z=0}^a (-A \sin \varphi x^3 + A \cos \varphi \tan^3 \varphi x^3) \frac{dx}{\cos \varphi} dz = \\
 &= a (-A \sin \varphi / \cos \varphi + A \tan^3 \varphi) \int_0^{a \cos \varphi} x^3 dx = a A [-\tan \varphi + \tan^3 \varphi] \frac{a^4 \cos^4 \varphi}{4} \\
 &= a^5 A \frac{\cos^4 \varphi}{4} \tan \varphi (\tan^2 \varphi - 1)
 \end{aligned}$$

(γ) Το ερώτημα αυτό μπορεί να απαντηθεί και ως εξής:

$$\frac{dQ}{dt} = - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} \quad \text{όπου } S \text{ η σφαίρα ακτίνας } a.$$

$$\vec{J} = A(x^3 \hat{i}_x + y^3 \hat{i}_y + z^3 \hat{i}_z)$$

$$x = a \sin \theta \cos \varphi, \quad y = a \sin \theta \sin \varphi, \quad z = a \cos \theta$$

$$d\vec{S} = \hat{i}_r a^2 \sin \theta d\theta d\varphi \quad \text{και} \quad \hat{i}_x \cdot \hat{i}_r = \sin \theta \cos \varphi, \quad \hat{i}_y \cdot \hat{i}_r = \sin \theta \sin \varphi,$$

$$\hat{i}_z \cdot \hat{i}_r = \cos \theta$$

$$\text{Επομένως,} \quad \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} A [x^3 \hat{i}_x \cdot \hat{i}_r + y^3 \hat{i}_y \cdot \hat{i}_r + z^3 \hat{i}_z \cdot \hat{i}_r] a^2 \sin \theta d\theta d\varphi$$

$$= \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} A [a^3 \sin^3 \theta \cos^3 \varphi \sin \theta \cos \varphi + a^3 \sin^3 \theta \sin^3 \varphi \sin \theta \sin \varphi + a^3 \cos^3 \theta \cos \theta] a^2 \sin \theta d\theta d\varphi$$

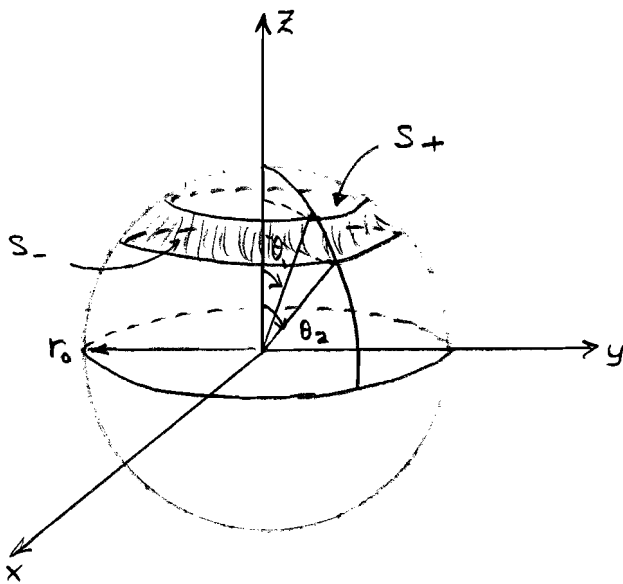
$$= \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} A a^5 [\sin^5 \theta \cos^4 \varphi + \sin^5 \theta \sin^4 \varphi + \cos^4 \theta \sin \theta] d\theta d\varphi$$

$$\text{Όμως} \quad \int_0^{\pi} \sin^5 \theta d\theta \int_0^{2\pi} \cos^4 \varphi d\varphi = \frac{16}{15} \cdot \frac{3\pi}{4},$$

$$\int_0^{\pi} \sin^5 \theta d\theta \int_0^{2\pi} \sin^4 \varphi d\varphi = \frac{16}{15} \cdot \frac{3\pi}{4}, \quad \int_0^{\pi} \cos^4 \theta \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi = \frac{2}{5} 2\pi$$

$$\begin{aligned}
 \text{Επομένως} \quad \frac{dQ}{dt} &= - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = -A a^5 \left[2 \frac{16}{15} \frac{3\pi}{4} + \frac{2 \cdot 2\pi}{5} \right] = -A a^5 \left[\frac{8\pi}{5} + \frac{4\pi}{5} \right] \\
 &= -A a^5 (12\pi/5) \quad \text{όπως και προηγουμένως.}
 \end{aligned}$$

ΑΣΚΗΣΗ 4:



$$\vec{J} = \frac{400 \sin \theta}{r^2 + 4} \hat{r} \quad \left(\frac{A}{m^2} \right)$$

$$\theta_1 = 0.1\pi, \quad \theta_2 = 0.3\pi$$

(α) $I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$ όπου S' η γραμμικοποιημένη επιφάνεια πάνω στην σφαίρα αυτών $r_0 = 0.8 \text{ m}$.

$$d\vec{S} = \hat{r} r_0 d\theta r_0 \sin \theta d\phi = \hat{r} r_0^2 \sin \theta d\theta d\phi$$

$$I = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=\theta_1}^{\theta_2} \frac{400 \sin \theta}{r_0^2 + 4} \underbrace{\hat{r} \cdot \hat{r}}_1 r_0^2 \sin \theta d\theta d\phi = \frac{400 \cdot 2\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \sin^2 \theta d\theta$$

$$= \frac{800\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \left[\frac{\theta}{2} - \frac{1}{4} \sin 2\theta \right]_{\theta_1}^{\theta_2} = \frac{800\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \left[\frac{1}{2}(\theta_2 - \theta_1) - \frac{1}{4}(\sin 2\theta_2 - \sin 2\theta_1) \right]$$

$$= 77.4232 \text{ A}$$

(β) Αρκεί να βρούμε την συνολική επιφάνεια της γραμμικοποιημένης περιφέρειας. Τότε $\vec{J}_{avg} = \frac{I}{S} \hat{r}$

$$S = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=\theta_1}^{\theta_2} dS = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\theta=\theta_1}^{\theta_2} r_0^2 \sin \theta d\theta d\phi = r_0^2 2\pi [-\cos \theta]_{\theta_1}^{\theta_2} =$$

$$= 2\pi r_0^2 [\cos \theta_1 - \cos \theta_2] = 1.4608 \text{ m}^2$$

Επομένως $|\vec{J}_{avg}| = \frac{77.4232}{1.4608} \left(\frac{A}{m^2} \right) = 53.0005 \left(\frac{A}{m^2} \right)$

Ένας ορθότερος ορισμός του μέγους τιμής είναι ο εξής.

$$\vec{J}_{avg} = \frac{\int_S \vec{J} dS}{\int dS}$$

$$S = \int dS = \int_0^{2\pi} \int_{\theta_1}^{\theta_2} r_0^2 \sin\theta d\theta d\phi = 2\pi r_0^2 [\cos\theta_1 - \cos\theta_2] = 1.4608 m^2$$

$$\int \vec{J} dS = \int_0^{2\pi} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \frac{400 \sin\theta}{r_0^2 + 4} [\sin\theta \cos\phi \hat{x} + \sin\theta \sin\phi \hat{y} + \cos\theta \hat{z}] r_0^2 \sin\theta d\theta d\phi$$

$$= \hat{z} \frac{800\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \int_{\theta_1}^{\theta_2} \cos\theta \sin^2\theta d\theta =$$

$$= \frac{800\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \left[\frac{\sin^3\theta}{3} \right]_{\theta_1}^{\theta_2} = \frac{800\pi r_0^2}{r_0^2 + 4} \frac{1}{3} [\sin^3\theta_2 - \sin^3\theta_1]$$

Επομένως,

$$\vec{J}_{avg} = \hat{z} \frac{800\pi \cdot 0.8^2}{0.8^2 + 4} \frac{1}{3} [\sin^3(0.3\pi) - \sin^3(0.1\pi)] \frac{1}{S}$$

$$= 57.7764 \hat{z} \frac{1}{1.4608} \frac{A}{m^2} = 39.5512 \hat{z} (A/m^2).$$

$$(γ) \quad \frac{dQ}{dt} = - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} \quad \text{για την μεταβολή του ηλεκτρισμού}$$

φορτίου στον όγκο που περιλαμβάνεται από την γραμμοσφαιρική επιφάνεια και τα επίπεδα $z = r_0 \cos \theta_2$ και $z = r_0 \cos \theta_1$.

$$\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} + \int_{S_+} \vec{J} \cdot d\vec{S} + \int_{S_-} \vec{J} \cdot d\vec{S} = I + \int_{S_+} \vec{J} \cdot d\vec{S} + \int_{S_-} \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

όπου S_+ και S_- η άνω και κάτω επιφάνεια του όγκου.

$$\int_{S_+} \vec{J} \cdot d\vec{S} = ?$$

$$\vec{J} = \frac{400 \sin \theta}{r^2 + 4} \hat{r}$$

$$d\vec{S} = \hat{z} dS = \hat{z} r_T d\phi dr_T$$

$$\hat{r} \cdot \hat{z} = (\sin \theta \cos \phi \hat{x} + \sin \theta \sin \phi \hat{y} + \cos \theta \hat{z}) \cdot \hat{z} = \cos \theta$$

$$r^2 = r_T^2 + z_i^2 = r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_i \quad (i=1,2)$$

r_T μεταβάλλεται από $0 \rightarrow r_0 \sin \theta$

$$\text{Επομένως, } I_+ = \int_{S_+} \vec{J} \cdot d\vec{S} =$$

$$= \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{r_T=0}^{r_0 \sin \theta_1} \frac{400 \sin \theta}{r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1 + 4} \cos \theta r_T dr_T d\phi$$

$$\sin \theta = \frac{r_T}{r} = \frac{r_T}{[r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1]^{1/2}}$$

$$\cos \theta = \frac{z}{r} = \frac{r_0 \cos \theta_1}{[r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1]^{1/2}}$$

$$I_+ = \int_0^{2\pi} \int_0^{r_0 \sin \theta_1} \frac{400 r_T^2 r_0 \cos \theta_1}{[r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1 + 4][r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1]} dr_T d\phi =$$

$$= 800\pi r_0 \cos \theta_1 \int_0^{r_0 \sin \theta_1} \frac{r_T^2}{[r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1 + 4][r_T^2 + r_0^2 \cos^2 \theta_1]} dr_T$$

$$\int \frac{x^2}{(x^2+a^2)(x^2+b^2)} dx = \frac{1}{a^2-b^2} \left[a \tan^{-1}\left(\frac{x}{a}\right) - b \tan^{-1}\left(\frac{x}{b}\right) \right]$$

$$a^2 = r_0^2 \cos^2 \theta_1 + 4, \quad b^2 = r_0^2 \cos^2 \theta_1$$

$$I_+ = 800\pi r_0 \cos \theta_1 \left[\frac{1}{4} \right] \left[a \tan^{-1}\left(\frac{r_T}{a}\right) - b \tan^{-1}\left(\frac{r_T}{b}\right) \right]_0^{r_0 \sin \theta_1} =$$

$$= 200\pi r_0 \cos \theta_1 \left[a \tan^{-1}\left[\frac{r_0 \sin \theta_1}{a}\right] - b \tan^{-1}\left[\frac{r_0 \sin \theta_1}{b}\right] \right]$$

$$I_- = -200\pi r_0 \cos \theta_2 \left[a' \tan^{-1}\left(\frac{r_0 \sin \theta_2}{a'}\right) - b' \tan^{-1}\left(\frac{r_0 \sin \theta_2}{b'}\right) \right]$$

$$a' = [r_0^2 \cos^2 \theta_2 + 4]^{1/2}, \quad b' = r_0 \cos \theta_2 \quad (\text{το ' ' για } d\vec{S} = -\hat{k} dS)$$

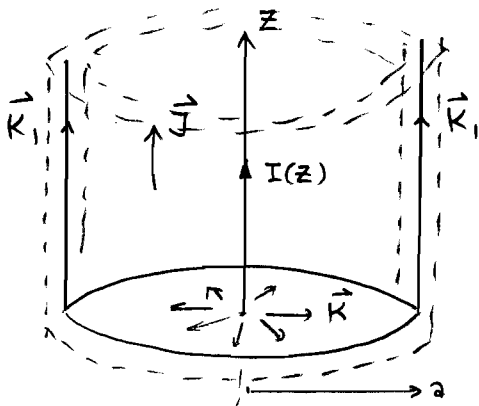
Εφαρμόζοντας τις παραπάνω εξισώσεις για τις δοθείσες τιμές παίρνουμε :

$$I_+ = 3.3922 \text{ A} \quad \text{και} \quad I_- = -54.3090 \text{ A}$$

$$\text{Επομένως, } \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = I + I_+ + I_- = 77.4232 + 3.3922 - 54.3090 \\ = +26.5065 \text{ A}$$

$$\text{και συνεπώς } \frac{dQ}{dt} = -26.5065 \text{ A}$$

ΑΣΚΗΣΗ 5:

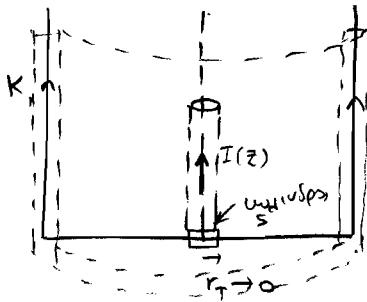


$$\vec{K}_1 = \hat{r}_T K_0 \left(\frac{a}{r_T} \right) \cos \left(\frac{2\pi r_T}{a} \right)$$

$$\vec{K}_2 = \hat{z} K_1(z)$$

$$\vec{J} = \hat{z} J(r_T, z)$$

(α)



ΝΔΦ: Κλίμακας αμελητέα όταν $r_T \rightarrow 0$

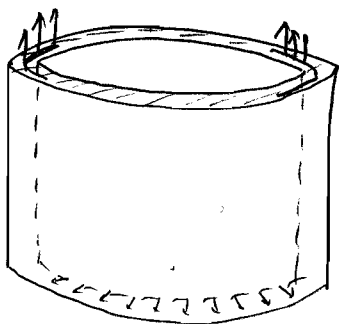
$$\int \vec{K} \cdot \hat{z} l e \, dl + I(z) + \int \vec{J} \cdot \hat{z} r_T' d\varphi dr_T' = 0$$

$$\text{όταν } r_T \rightarrow 0 \int_0^{2\pi} \int_0^{r_T} \vec{J} \cdot \hat{z} r_T' d\varphi dr_T' \rightarrow 0$$

$$\text{οπότε } \int_0^{2\pi} \hat{r}_T K_0 \left(\frac{a}{r_T} \right) \cos \left(\frac{2\pi r_T}{a} \right) \cdot \hat{r}_T r_T d\varphi + I(z) = 0$$

$$\Rightarrow I(z) = -K_0 a \int_0^{2\pi} \cos \left(\frac{2\pi r_T}{a} \right) d\varphi = -2\pi a K_0$$

Τώρα αν χρησιμοποιήσουμε σαν κλειστή επιφάνεια S το κυλινδρικό υέδωρο εσωτερικής αυτιάς $a - \epsilon$ και εξωτερικής αυτιάς $a + \epsilon$ όπου $\epsilon \rightarrow 0$.

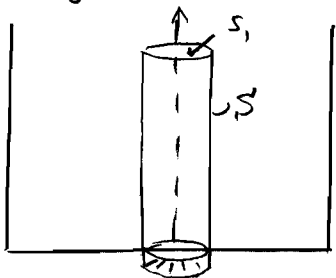


$$\text{Από ΝΔΦ } \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow$$

$$2\pi r_T K_1(z) - 2\pi r_T K_0 \left(\frac{a}{a} \right) \cos \left(\frac{2\pi a}{a} \right) = 0$$

$$K_1(z) = K_0$$

Τέλος για το \vec{J} παίρνουμε κυλινδρική επιφάνεια αυτιάς $r_T < a$



$$\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow$$

$$I(z) + \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} + 2\pi r_T K_0 \frac{a}{r_T} \cos \left(\frac{2\pi r_T}{a} \right) = 0$$

$$2\pi \int_0^r J(r'_T, z) r'_T dr'_T + I(z) + 2\pi r_T K_0 \left(\frac{a}{r_T}\right) \cos\left(\frac{2\pi r_T}{a}\right) = 0 \Rightarrow$$

$$2\pi \int_0^r J(r'_T, z) r'_T dr'_T - K_0 2\pi a + 2\pi K_0 a \cos\left(\frac{2\pi r_T}{a}\right) = 0$$

Παραγωγίζοντας ως προς r_T (Leibnitz rule) έχουμε:

$$J(r_T, z) r_T + K_0 a \left(-\frac{2\pi}{a} \sin\left(\frac{2\pi r_T}{a}\right)\right) = 0 \Rightarrow$$

$$J(r_T, z) = \frac{K_0 2\pi}{r_T} \sin\left(\frac{2\pi r_T}{a}\right)$$

Επομένως όλες οι άγνωστες συνιστώσες ρεύματος υπολογίζονται χρησιμοποιώντας τον ΝΔΦ.

$$I(z) = \begin{cases} -2\pi a K_0 & z > 0 \\ 0 & z < 0 \end{cases}$$

$$\vec{J}(r_T, z) = \hat{z} \begin{cases} \frac{K_0 2\pi}{r_T} \sin\left(\frac{2\pi r_T}{a}\right) & z > 0 \\ 0 & z < 0 \end{cases}$$

$$\vec{K}_1 = K_0 \hat{z} \quad (z > 0)$$