

Ηλεκτρικό ρεύμα = (φορτίο που διέρχεται από μια επιφάνεια ανά μονάδα χρόνου)

$$I = \frac{\Delta q}{\Delta t}$$

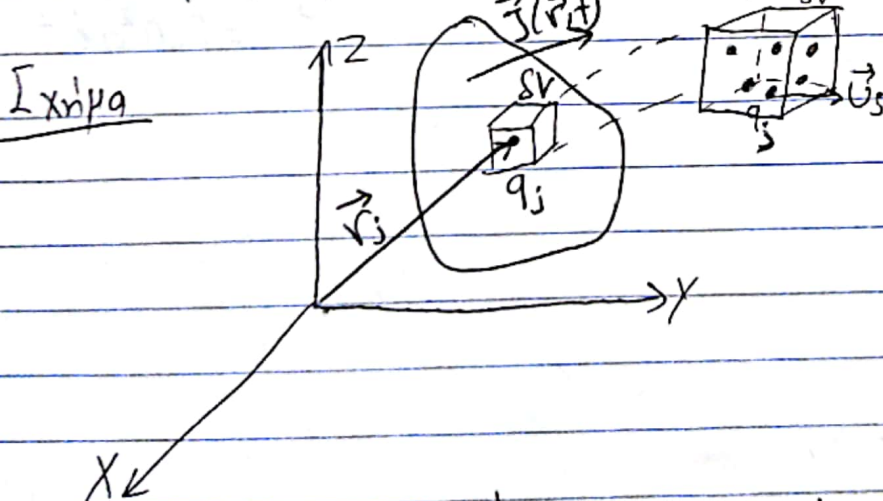
$$\Delta I = \frac{\Delta q}{\Delta t} = \frac{\rho \Delta V}{\Delta t} = \frac{\rho \Delta S \Delta x}{\Delta t} = \rho \Delta S u_x \Rightarrow \boxed{I_x = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\Delta I}{\Delta S} = \rho u_x}$$

Χωρική πυκνότητα ηλ. ρεύματος

$$\vec{J}(\vec{r}, t) = \lim_{\delta V \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{\delta V} \sum_{q_j \in \delta V} q_j \vec{v}_j \right\} = \vec{v} \lim_{\delta V \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{\delta V} \sum_{q_j \in \delta V} q_j \right\} = \rho \vec{v}$$

$$\boxed{\vec{J} = \rho \vec{v}} \quad (\text{A/m}^2)$$

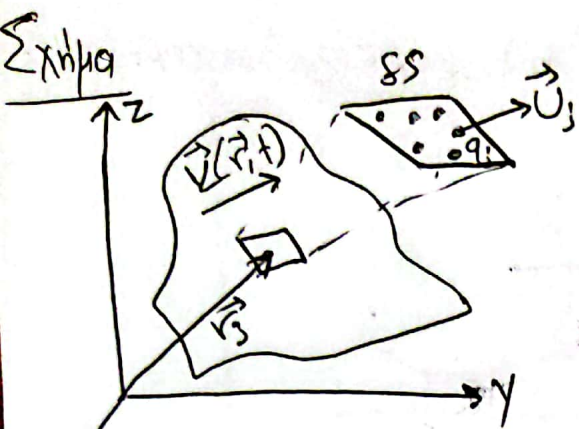
Ο  $\delta V$  μικρός μακροσκοπικός αλλά μεγάλος μικροσκοπικός



$$\Delta q = \rho \Delta V = \rho (\Delta S \hat{n}) \vec{v} \Delta t = \rho \vec{v} \Delta S \Delta t \Rightarrow \frac{\Delta q}{\Delta t} = \vec{J} \Delta \vec{S} \Rightarrow$$

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

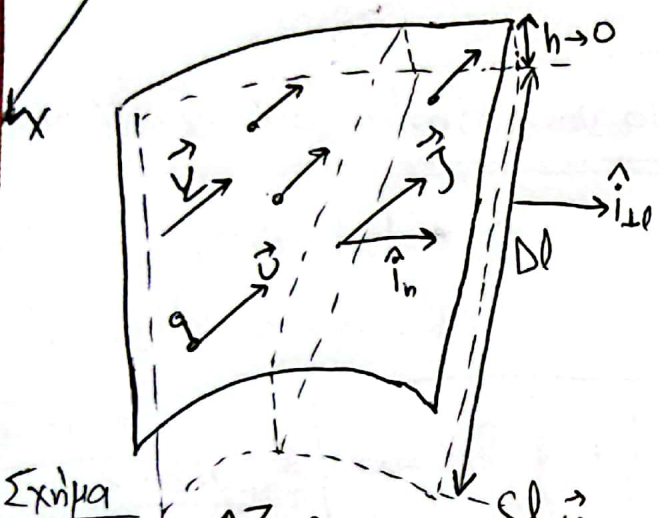
# Επιφανειακή πυκνότητα ηλ. ρεύματος



$$\vec{V}(\vec{r}, t) = \lim_{SS \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{SS} \sum_{q_i \in SS} q_i \vec{U}_i \right\}$$

$$\vec{V}(\vec{r}, t) = \vec{U} \lim_{SS \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{SS} \sum_{q_i \in SS} q_i \right\} = \sigma \vec{U}$$

$$\vec{V} = \sigma \vec{U} \text{ (A/m)}$$



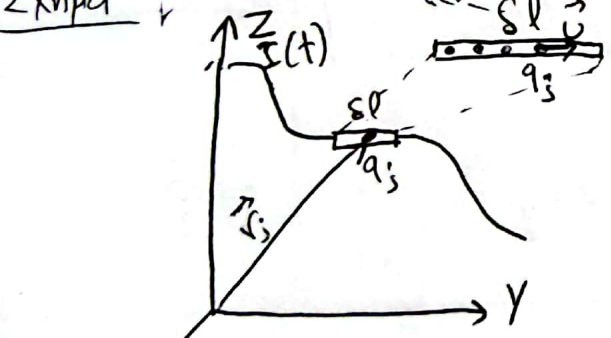
$$\Delta I = \vec{J} \cdot \hat{n} \Delta S = \vec{J} \cdot \hat{n} (\Delta l h) = (\vec{J} h) \cdot \hat{n} \Delta l = \vec{V} \cdot \hat{n} \Delta l = \vec{V} \cdot \hat{i}_{\perp} \Delta l \Rightarrow$$

$$I = \int \vec{V} \cdot \hat{i}_{\perp} dl \quad \vec{V} = \lim_{\substack{h \rightarrow 0 \\ \vec{J} \rightarrow \infty}} \{ \vec{J} h \}$$

## Νηματοειδής πυκνότητα Ηλ. Ρεύματος

$$I(t) = \lim_{sl \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{sl} \sum_{q_i \in sl} q_i U_i \right\} = U \lim_{sl \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{sl} \sum_{q_i \in sl} q_i \right\}$$

$$I(t) = \lambda U \text{ (A)}$$

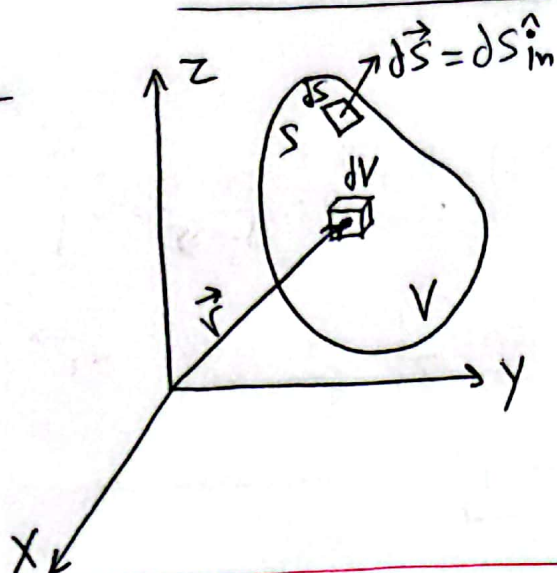


## Στοιχειώδες ηλ. ρεύμα

$$dI = \{ \vec{J} \cdot d\vec{S}, \vec{V} \cdot \hat{i}_{\perp} dl, I \}$$



Σχήμα



Το ηλ. φορτίο διατηρείται:

Αίτηση φορτίου σε μια περιοχή = - φορτία που εξήλθαν από την περιοχή

$$\frac{dQ}{dt} = -I = - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

$$\frac{dQ}{dt} = -I = - \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} \Rightarrow \left[ \frac{d}{dt} \left\{ \int_V \rho dV \right\} + \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \right] \text{Θ. Leibniz}$$

$$\int_V \frac{\partial}{\partial t} \rho dV + \oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow \int_V \frac{\partial \rho}{\partial t} dV + \int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{J} dV = 0 \Rightarrow \left[ \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{J} = 0 \right]$$

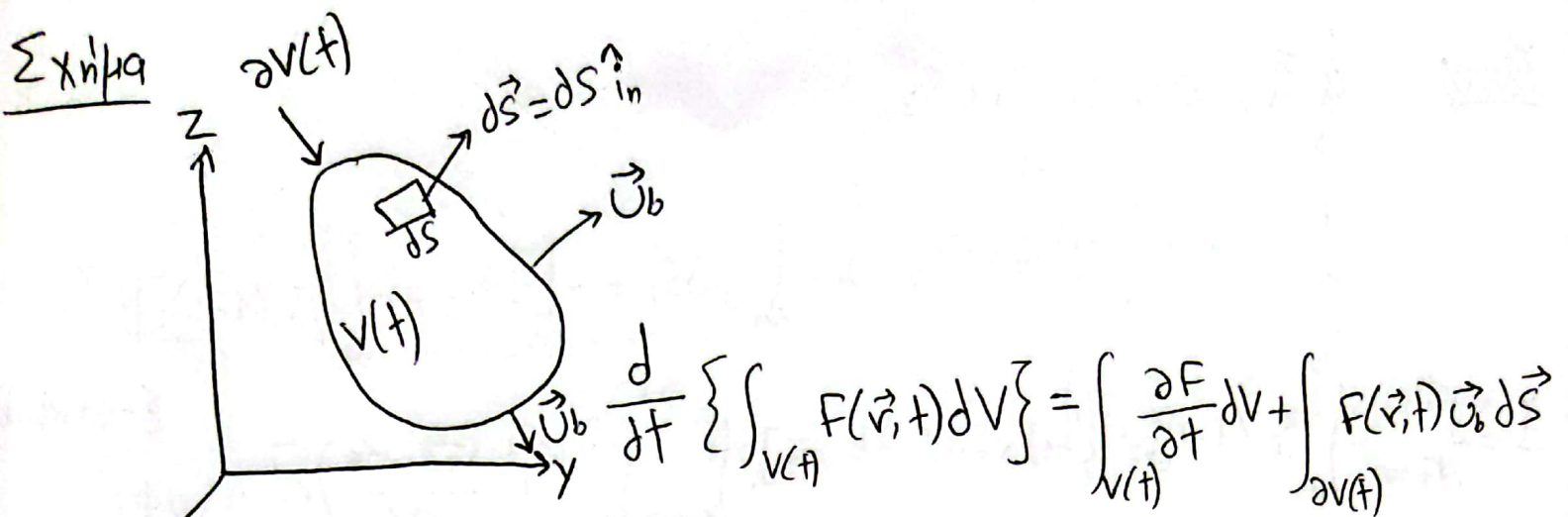
Ο κανόνας του Leibniz

Έστω  $F(x) = \int_{A(x)}^{B(x)} f(x,t) dt$  όπου  $A(x), B(x)$  παραγωγίσιμες ως προς  $x$  και  $f(x,t), \partial f(x,t)/\partial x$  είναι συνεχείς ως προς  $x$  &  $t$ .

$$\frac{dF}{dx} = \int_{A(x)}^{B(x)} \frac{\partial f(x,t)}{\partial x} dt + f(x, B(x)) \frac{dB}{dx} - f(x, A(x)) \frac{dA}{dx}$$

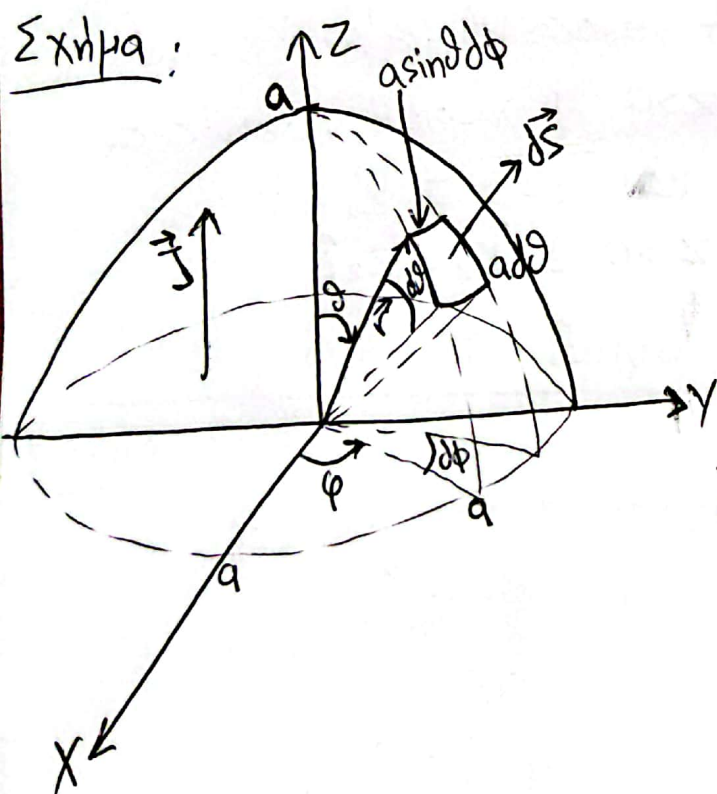
# Ο κανόνας του Leibnitz (3D)

(10)



Χωρική πυκνότητα ρεύματος & νόμος διατήρησης ηλ. φορτίου - παράδειγμα

Στην περιοχή  $|x| < a$  ∃ χωρική πυκνότητα ρεύμ.  $\vec{J} = \hat{i}_z J_0 \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right)$   
 Να βρεθεί το ολ. ρεύμα που διέρχεται από την ημισφαιρική επιφάνεια  $r=a$



$$\begin{aligned} I &= \int_S \vec{J} d\vec{S} \\ d\vec{S} &= \hat{i}_r dS = \hat{i}_r a^2 \sin \theta d\theta d\phi \\ \hat{i}_r &= \sin \theta \cos \phi \hat{i}_x + \sin \theta \sin \phi \hat{i}_y + \cos \theta \hat{i}_z \\ \vec{J} d\vec{S} &= J_0 \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) (\hat{i}_z \cdot \hat{i}_r) a^2 \sin \theta d\theta d\phi \\ &= J_0 \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) \cos \theta a^2 \sin \theta d\theta d\phi \\ I &= \int_{\theta=0}^{\pi/2} \int_{\phi=0}^{2\pi} J_0 a^2 \left(1 - \frac{x^2}{a^2}\right) \cos \theta \sin \theta d\theta d\phi \\ &= J_0 a^2 \int_{\theta=0}^{\pi/2} \left(1 - \frac{a^2 \sin^2 \theta \cos^2 \phi}{a^2}\right) \cos \theta \sin \theta d\theta d\phi \\ &\Rightarrow \boxed{I = \frac{3}{4} \pi J_0 a^2} \end{aligned}$$



$$\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0, \quad S = S_1 \cup S_2$$

$$\int_{S_1} \vec{J} \cdot d\vec{S}_1 + \int_{S_2} \vec{J} \cdot d\vec{S}_2 = 0, \quad I = \int_{S_1} \vec{J} \cdot d\vec{S}_1 = - \int_{S_2} \vec{J} \cdot d\vec{S}_2 = - \int_{S_2} \left\{ J_0 \left( 1 - \frac{x^2}{a^2} \right) \hat{z} \right\} \cdot (-\hat{z} r_T dr_T d\phi)$$

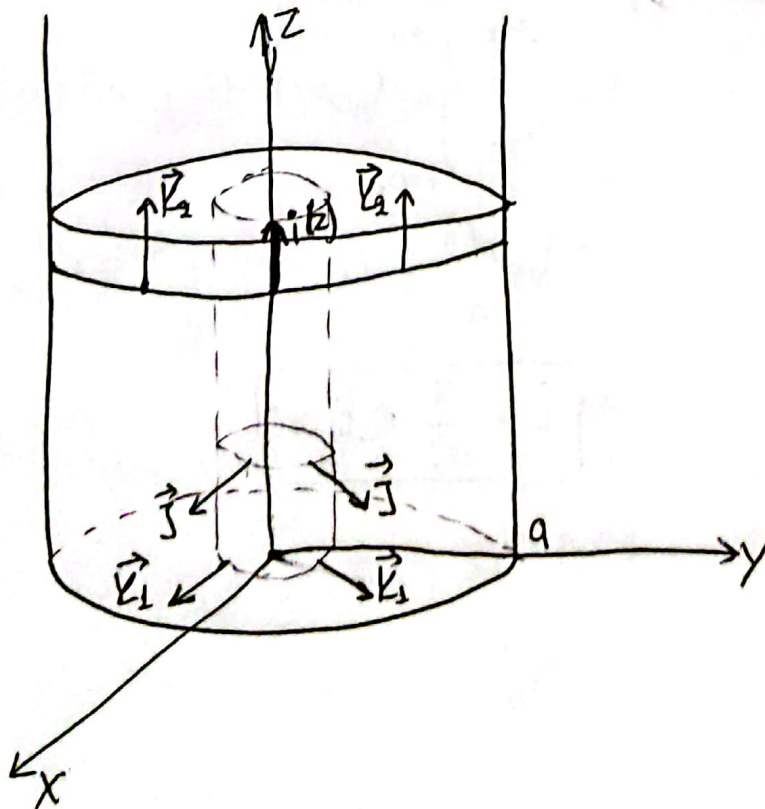
$$I = - \int_{r_T=0}^a \int_{\phi=0}^{2\pi} J_0 \left( 1 - \frac{x^2}{a^2} \right) (-1) r_T dr_T d\phi = \int_0^a \int_{\phi=0}^{2\pi} \left( 1 - \frac{r_T^2 \cos^2 \phi}{a^2} \right) r_T dr_T d\phi$$

$$= \int_0^a \int_{\phi=0}^{2\pi} r_T dr_T d\phi - \frac{J_0}{a^2} \int_{r_T=0}^a \int_{\phi=0}^{2\pi} r_T^3 \cos^2 \phi d\phi = \int_0^a a^2 d\phi - \frac{J_0}{a^2} \frac{a^4}{4} \pi = \frac{3}{4} \pi J_0 a^2$$

### Παράδειγμα

Σε κυλινδρικό σύστημα με άξονα  $z$   $\exists$  νημαειδές ρεύμα  $i(z) = i_0 e^{-z/h}$  για  $r_T = 0$  και  $z > 0$  για  $r_T < a$  και  $z > 0$   $\exists$  χωρική πυκνότητα  $\vec{J} = J_T \hat{r}_T$ . Στην επιφάνεια δίσκου  $r_T < a$  και  $z = 0$   $\exists$   $\vec{E}_1 = E_1 \hat{r}_T$ . Στην κυλινδρική επιφάνεια  $r_T = a$  και  $z > 0$   $\exists$   $\vec{E}_2 = E_2 \hat{z}$

### Σχήμα



Με χρήση ΝΔΦ:  $\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow i(z) - i(z_0) + \int_{z_0}^z \int_{\phi=0}^{2\pi} J_T(r_T, z') r_T d\phi dz' = 0$  (2)

$$i(z) - i(z_0) + 2\pi r_T \int_{z_0}^z J_T(r_T, z') dz' = 0 \Rightarrow \frac{di}{dz} + 2\pi r_T J_T(r_T, z) = 0$$

$$J_T(r_T, z) = -\frac{1}{2\pi r_T} \frac{di}{dz} = \frac{i_0}{h} \frac{1}{2\pi r_T} e^{-z/h}$$

$$\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow i(z) + \int_0^z \int_{\phi=0}^{2\pi} J_T(r_T, z') r_T d\phi dz' + \int_l K_1 \hat{r}_T \cdot \hat{l}_{\perp} dl = 0 \Rightarrow$$

$$i(z) + 2\pi r_T \int_0^z \frac{i_0}{h} \frac{1}{2\pi r_T} e^{-z'/h} dz' + K_1 2\pi r_T = 0 \Rightarrow$$

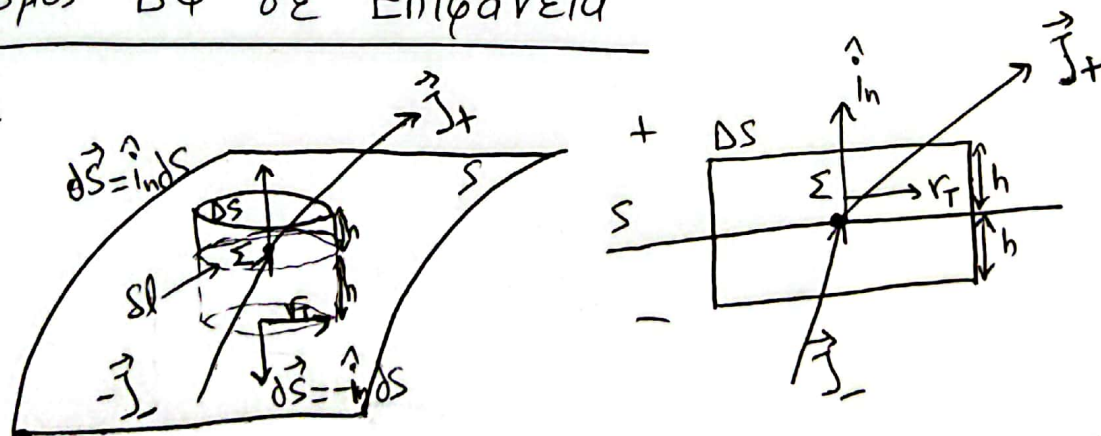
$$i_0 e^{-z/h} + i_0 (1 - e^{-z/h}) + K_1 2\pi r_T = 0 \Rightarrow K_1(r_T) = -\frac{i_0}{2\pi r_T}$$

$$\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = 0 \Rightarrow i(z) + \int_l K_2 \hat{z} \cdot \hat{l}_{\perp} dl = 0 \Rightarrow i(z) + 2\pi a K_2 = 0 \Rightarrow$$

$$K_2 = -\frac{i_0}{2\pi a} e^{-z/h}$$

Νόμος ΔΦ σε Επιφάνεια

Σχήμα



ΝΔΦ  $\oint_S \vec{J} \cdot d\vec{S} + \frac{d\Phi}{dt} = 0 \Rightarrow \hat{n} \cdot \vec{J}_+ \Delta S - \hat{n} \cdot \vec{J}_- \Delta S + \vec{J}_+ \cdot \hat{r}_T (2\pi r_T h) + \vec{J}_- \cdot \hat{r}_T (2\pi r_T h)$

$$+ \int_{sp} \vec{E} \cdot \hat{l}_{\perp} dl + \frac{\partial}{\partial t} \{ \rho_+ \Delta S h + \rho_- \Delta S h + \sigma \Delta S \} = 0 \Rightarrow$$

$$\hat{n} \cdot (\vec{J}_+ - \vec{J}_-) + \frac{1}{\Delta S} \int_{sp} \vec{E} \cdot \hat{l}_{\perp} dl + \frac{\partial \sigma}{\partial t} = 0 \Rightarrow \hat{n} \cdot (\vec{J}_+ - \vec{J}_-) = -\vec{\nabla}_z \cdot \vec{E} - \frac{\partial \sigma}{\partial t}$$



# Διοδιδοταση απόκλιση

(13)

Διοδιδοταση απόκλιση  $\nabla \cdot \mathbf{v}$  εφαπτομενικά διανύσματος  $\mathbf{v} = i_1 v_1(s_1, s_2) + i_2 v_2(s_1, s_2)$

Καρτεσιανές	Κυλινδρικές	Σφαιρικές
Επίπεδο $x = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{\partial}{\partial y} v_y + \frac{\partial}{\partial z} v_z$	Κυλινδρος $r_T = \sigma \tau \vartheta = a$ $\frac{1}{a} \frac{\partial v_\phi}{\partial \phi} + \frac{\partial v_z}{\partial z}$	Σφαίρα $r = \sigma \tau \vartheta = a$ $\frac{1}{a \sin \vartheta} \left( \frac{\partial}{\partial \vartheta} (v \sin \vartheta) \right) + \frac{\partial v_\phi}{\partial \phi}$
Επίπεδο $y = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{\partial}{\partial z} v_z + \frac{\partial}{\partial x} v_x$	Ημικύβος $\phi = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{\partial}{\partial z} v_z + \frac{\partial}{\partial r_T} v_T$	Κώνος $\vartheta = \sigma \tau \vartheta = \vartheta_0$ $\frac{1}{r \sin \vartheta_0} \frac{\partial}{\partial \phi} v_\phi + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r v_r)$
Επίπεδο $z = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{\partial}{\partial x} v_x + \frac{\partial}{\partial y} v_y$	Επίπεδο $z = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{1}{r_T} \left( \frac{\partial}{\partial r_T} (r_T v_T) \right) + \frac{\partial v_\phi}{\partial \phi}$	Ημικύβος $\phi = \sigma \tau \vartheta$ $\frac{1}{r} \left( \frac{\partial}{\partial r} (r v_r) \right) + \frac{\partial v_\vartheta}{\partial \vartheta}$