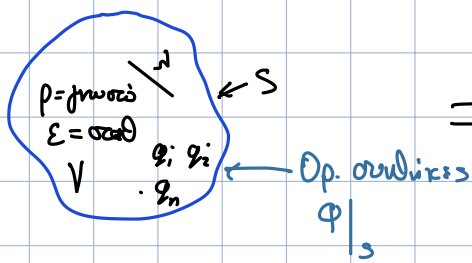


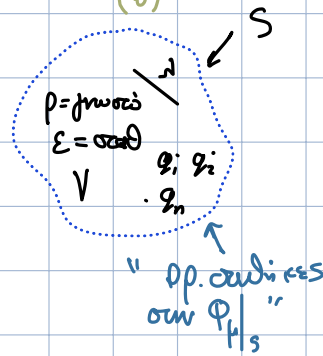
Προβλήματα με οριακές συνθήκες

(α)



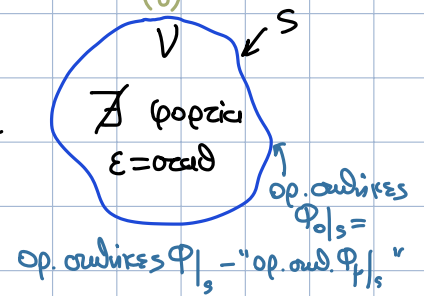
Αγνωστα φορτία

(β)



Δ Φορτία ή κατανομή
γνωστικής πυκνότητας φορτίου

(γ)



Αγνωστα φορτία =
Αγνωστα φορτία του (α) -
γνωστά φορτία του (β)

$$\nabla^2 \Phi = -\frac{\rho}{\epsilon} \quad (\text{Εξίσωση Poisson})$$

$$\Phi = \Phi_M + \Phi_0$$

↑
μερική
πλάση
(δεξιά πλευρά)

↑
απόκριση
(Laplace)

$$\Phi_M = \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_V \frac{dq}{R}$$

$$\nabla^2 \Phi_f = -\frac{\rho}{\epsilon}$$

$$\Phi_f = \frac{1}{4\pi\epsilon} \int_{\text{σε όλη τη φορτία}} dq \left(\frac{1}{R} - \frac{1}{R_0} \right)$$

$$\nabla^2 \Phi_0 = 0$$

Θεώρημα μοναδικότητας

Η εξίσωση Poisson (Laplace) έχει μοναδική λύση στα σημεία του όγκου V σε όσα τα σημεία της επιφάνειας Σ δίνεται:

1) Η τιμή του δυναμικού Φ (συνθήκη Dirichlet)

2) Η τιμή της $\frac{\partial \Phi}{\partial n}$ (συνθήκη Neumann)
 (καθετή παραγώγου στο Φ)

3) Η τιμή του Φ σε τμήμα S' της S και η τιμή της $\frac{\partial \Phi}{\partial n}$ στο υπολοίπο τμήμα S''
 (Μικτές συνθήκες)

Απόδειξη:

1^η ταυτότητα Green $\int_V (u \nabla^2 v + \nabla u \nabla v) dV = \oint_S u \frac{\partial v}{\partial n} dS$ (1)

Έστω ότι υπάρχουν 2 λύσεις η Φ^I η Φ^{II} , ισχύει ότι $\nabla^2 \Phi^I = -\frac{\rho}{\epsilon}$
ή $\nabla^2 \Phi^{II} = -\frac{\rho}{\epsilon}$

Έστω $\Phi_\delta = \nabla^2 \Phi^I - \nabla^2 \Phi^{II} = 0$ (2) όπου ικανοποιείται η εξίσωση Laplace
 (Διαφορά)

(1) \Rightarrow Θέτουμε $u=v=\Phi_\delta$ (3)

$$\int_V (\cancel{\Phi_\delta \nabla^2 \Phi_\delta} + (\nabla \Phi_\delta)^2) dV = \oint_S \Phi_\delta \frac{\partial \Phi_\delta}{\partial n} dS \quad (4)$$

$$(4) \Rightarrow \int_V |\nabla \Phi_\delta|^2 dV = \oint_S \underbrace{\Phi_\delta \frac{\partial \Phi_\delta}{\partial n}}_{\substack{\text{όποια συνθήκη και να ισχύει} \\ \text{ή το } \Phi_\delta = 0 \text{ ή } \frac{\partial \Phi_\delta}{\partial n} = 0}} dS = 0 \quad \Rightarrow \nabla \Phi_\delta = 0 \Rightarrow \Phi_\delta = \text{σταθ.}$$

$$\Rightarrow \Phi^I - \Phi^{II} = \text{σταθ.}$$

$\Phi^I = \Phi^{II}$
(συνθήκη Dirichlet)
(μικτές συνθήκες)

$\Phi^I = \Phi^{II} + \text{σταθ.}$
(συνθήκη Neumann)

Δίνοντας πεδίο E που ορίζεται από $E = -\nabla \Phi$, όπου Φ ο δυναμικός

Οριακές συνθήκες για το Φ σε διαχωριστικές επιφάνειες

$\hat{n} \cdot (\vec{E}_2 - \vec{E}_1) = 0 \Leftrightarrow E_{z2} = E_{z1}$
 $\hat{n} \cdot (\vec{D}_2 - \vec{D}_1) = \hat{n} \cdot (\epsilon_2 \vec{E}_2 - \epsilon_1 \vec{E}_1) = \hat{n} \cdot (-\epsilon_2 \nabla \Phi_2 + \epsilon_1 \nabla \Phi_1) = -\epsilon_2 \frac{d\Phi_2}{dn} + \epsilon_1 \frac{d\Phi_1}{dn} = \sigma$

$$\Phi_{A1} - \Phi_{B1} = \int_{A1}^{B1} \vec{E} \cdot d\vec{n} \rightarrow 0 \quad (\text{αφού } d\vec{n} \rightarrow 0, \text{ αν δίνουμε στήλη στο } \vec{E}, \text{ τότε είναι } 0) \Leftrightarrow \Phi_{A1} = \Phi_{B1} \quad (1)$$

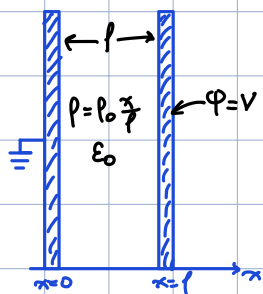
$$\Phi_{A1} = \Phi_{B1}, \text{ όμοιο προκύπτει ότι } \Phi_{A2} = \Phi_{B2} \quad (2)$$

$$(1), (2) \Rightarrow \Phi_{A1} - \Phi_{A2} = \Phi_{B1} - \Phi_{B2} \Leftrightarrow \int_{A1}^{A2} \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} = \int_{B1}^{B2} \vec{E}_2 \cdot d\vec{l}$$

$$\Rightarrow \int_{A1}^{A2} E_{z1} dl = \int_{B1}^{B2} E_{z2} dl \stackrel{\text{όρα}}{\Leftrightarrow} E_{z1} = E_{z2}$$

(Συνέχεια Εφαρμογών στην συνέχεια διαφάνειας)

Παράδειγμα 1 (σελίδα 45)

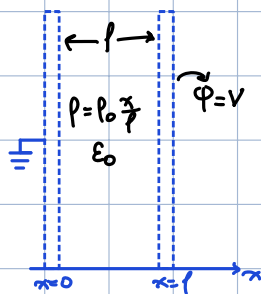


$$\nabla^2 \Phi = -\frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\Phi(x=0) = 0 \text{ (γείωση)}$$

$$\Phi(x=l) = V \text{ (ωροσημείο)}$$

$$\text{γενικά } \Phi = \Phi_p + \Phi_o$$



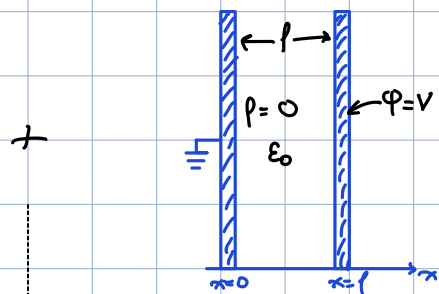
Μερική λύση από εδώ

$$\nabla^2 \Phi_p = -\frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\text{από εξάρτηση } \left\{ \begin{array}{l} \text{μόνο από } x \\ \frac{d^2 \Phi_p}{dx^2} = -\frac{\rho_0}{\epsilon_0} \cdot x \end{array} \right.$$

$$\Phi_p = -\frac{\rho_0 x^3}{6\epsilon_0 l} \quad \text{(1) (δεν βάζω σταθερές γιατί ψάχνω μερική λύση)}$$

$$\Phi_p(x=0) = 0 \quad \Phi_p(x=l) = -\frac{\rho_0 l^2}{6\epsilon_0}$$



ομογενής από Laplace

$$\nabla^2 \Phi_o = 0$$

$$\Phi_o = C_1 x + C_2 \text{ (εδώ βάζω σταθ)}$$

$$\text{Για } x=0 \quad \Phi_o = 0, \quad C_2 = 0$$

$$\text{Για } x=l \quad \Phi_o = C_1 l = V + \frac{\rho_0 l^2}{6\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \Phi_o = \left(\frac{V}{l} + \frac{\rho_0 l}{6\epsilon_0} \right) x \quad \text{(2)}$$

$$\Phi_o(x=0) = 0 \quad \Phi_o(x=l) = V + \frac{\rho_0 l^2}{6\epsilon_0}$$

(αυτά στο $\Phi = \Phi_p + \Phi_o$)

$$\Phi = \left(\frac{V}{l} + \frac{\rho_0 l}{6\epsilon_0} \right) x - \frac{\rho_0 x^3}{6\epsilon_0 l}$$

Απευθείας λύση (αφού είναι μονοδιάστατο x)

$$\nabla^2 \Phi = -\frac{\rho}{\epsilon_0} = -\frac{\rho_0}{\epsilon_0} \frac{x}{l}, \quad \frac{d^2 \Phi}{dx^2} = -\frac{\rho_0}{\epsilon_0 l} \cdot x$$

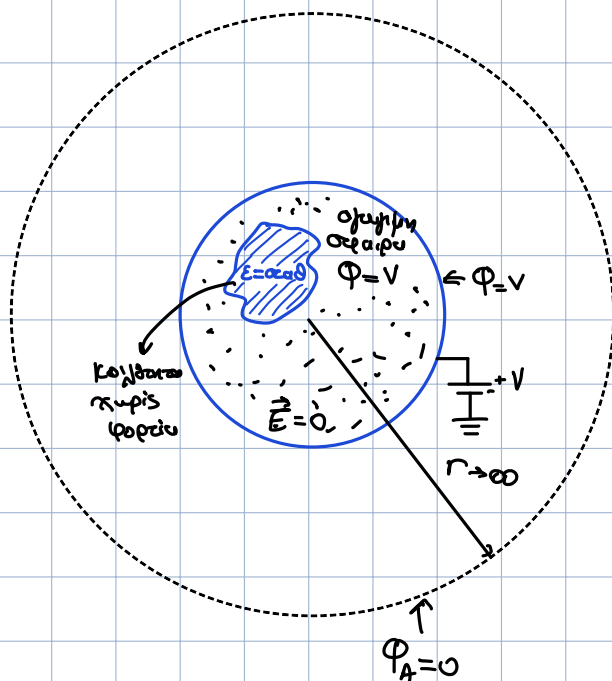
$$\Rightarrow \frac{d\Phi}{dx} = -\frac{\rho_0 x^2}{2\epsilon_0 l} + C_1 \Rightarrow \Phi = -\frac{\rho_0 x^3}{6\epsilon_0 l} + C_1 x + C_2 \quad \text{(3)}$$

οριστικές συνθήκες

$$\begin{array}{ll} x=0 & x=l \\ \Phi(x=0)=0 & \Phi(x=l)=V \\ C_2=0 & C_1 = \left(\frac{V}{l} + \frac{\rho_0 l}{6\epsilon_0} \right) \end{array}$$

$$\text{άρα } \Phi = -\frac{\rho_0 x^3}{6\epsilon_0 l} + \left(\frac{V}{l} + \frac{\rho_0 l}{6\epsilon_0} \right) x$$

Παράδειγμα 2



Άρα:

$$\Phi = V \frac{a}{r} \quad (r > a)$$

$$\vec{E} = -\nabla\Phi = -\hat{r} \frac{d\Phi}{dr} = V \frac{a}{r^2} \quad (r > a)$$

Στο εσωτερικό της κοιλότητας

$$\nabla^2 \Phi_k = 0, \text{ έστω } \Phi_k = V$$

$$\nabla^2 V = 0$$

Στα τοιχώματα:

$\Phi_k = V$, άρα μονοδική λύση (Dirichlet)

Για $r > a$ (ακτίνα σφαίρας)

$$\nabla^2 \Phi = 0 \Rightarrow \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{d\Phi}{dr} \right) = 0$$

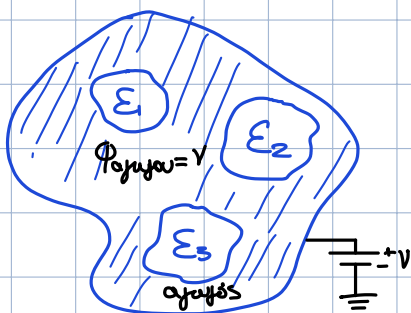
$$r^2 \frac{d\Phi}{dr} = C_1$$

$$\Phi = -\frac{C_1}{r} + C_2 \quad (a \leq r < \infty)$$

$$\text{Για } r \rightarrow \infty \quad C_2 = 0, \quad r = a \quad \Phi = -\frac{C_1}{a} = V$$

$$C_1 = -aV$$

Παράδειγμα 3



Οι κοιλότητες δεν περιέχουν φορτίο, $\Phi_k = 0$; $\vec{E}_k = 0$

Στο εσωτερικό των κοιλοτήτων $\nabla^2 \Phi_k = 0 \Rightarrow \Phi_k = 0$
 $\vec{E}_k = -\nabla \Phi_k = 0$

Κηλός Faraday