

Δύναμη Coulomb

Ηλεκτροστατική Δύναμη.

Γενικά χαρακτηριστικά.

Νόμος Coulomb

$$F = k \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

$$\epsilon_0 = 8.854 \times 10^{-12} \text{ F / m}$$

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2}$$

Διανυσματική Μορφή

$$\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}_{12}}{|\vec{r}_{12}|} = \frac{\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1}{|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1|}$$

Δράση αντίδραση

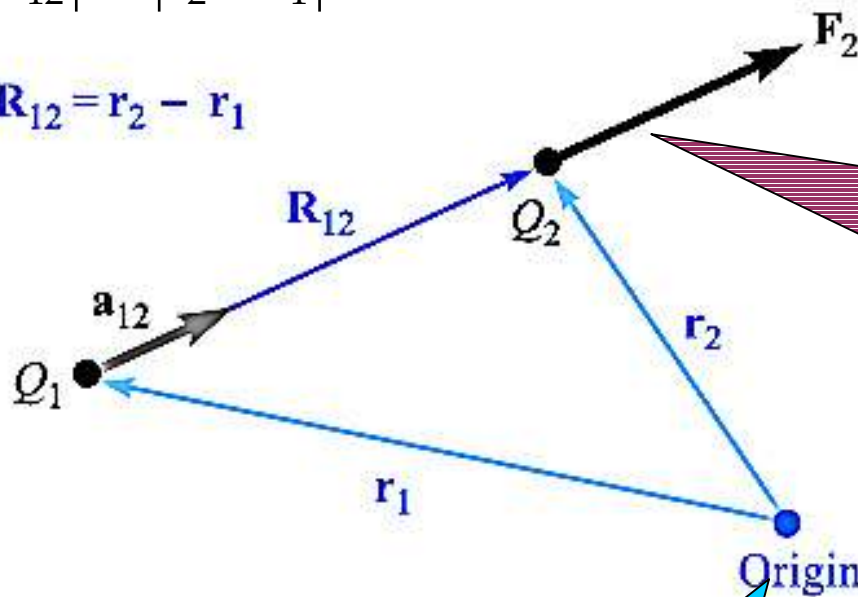
$$\vec{F}_1 = -\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{21}^2} \hat{r}_{21}$$

Διάνυσμα Δύναμης

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}_{12}}{|\vec{r}_{12}|} = \frac{\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1}{|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1|}$$

$$\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

$$\mathbf{R}_{12} = \mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1$$



το πρόσημο του γινομένου, προσδιορίζει τη φορά σε σχέση με το μοναδιαίο διάνυσμα πάνω στο \mathbf{R}_{12}

Αρχή Αξόνων

Ένταση Ηλεκτρικού Πεδίου.

Δύναμη σε δοκιμαστικό φορτίο

$$\vec{F}_t = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_t}{\vec{r}_{1t}^2} \hat{r}_{1t}$$

Ορισμός Έντασης

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}_t}{q_t} \quad \vec{E} = \frac{\vec{F}_t}{q_t} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1}{\vec{r}_{1t}^2} \hat{r}_{1t}$$

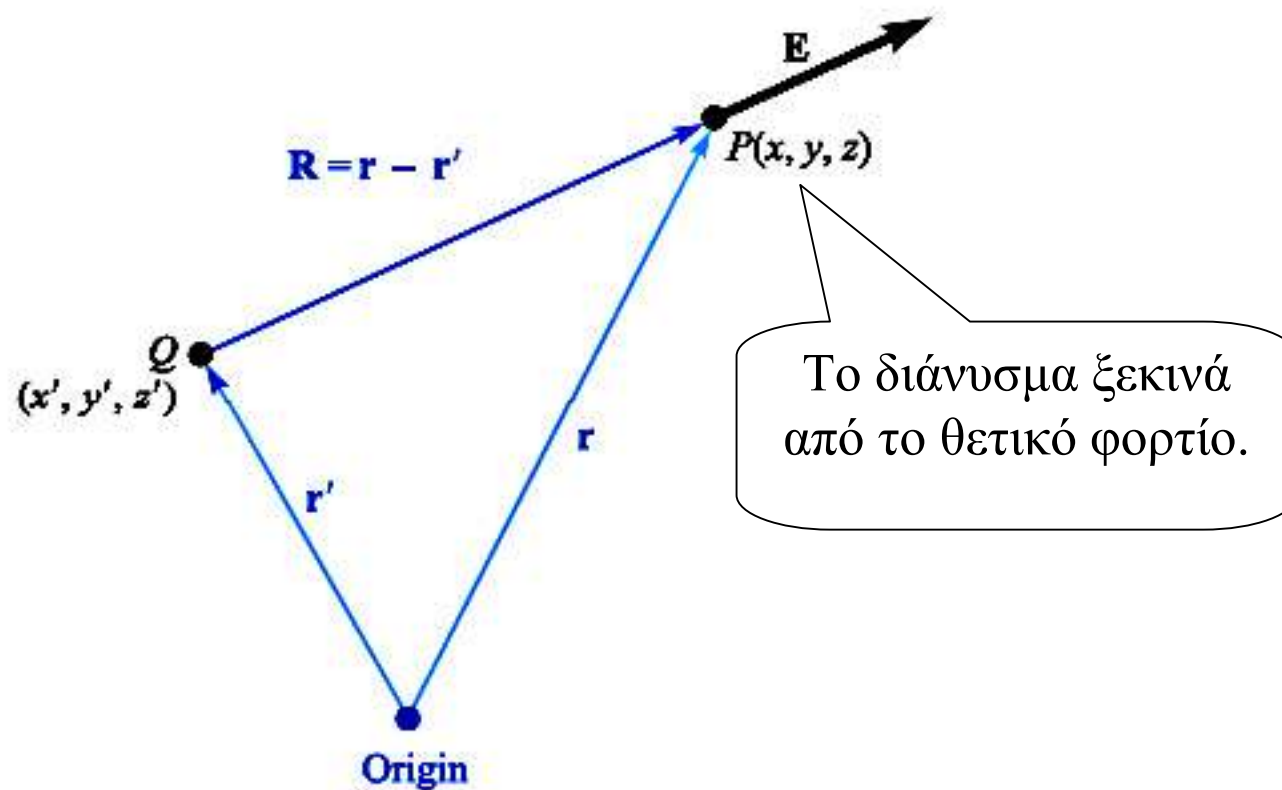
Το \vec{r}' είναι η θέση του φορτίου που δημιουργεί το πεδίο.

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{|\vec{r} - \vec{r}'|^2} \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q(\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3}$$

Συνήθως τοποθετούμε το φορτίο «πηγή» στην αρχή των αξόνων

$$\vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{(x^2 + y^2 + z^2)} \left(\frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \hat{i} + \frac{y}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \hat{j} + \frac{z}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \hat{k} \right)$$

Διάνυσμα έντασης.



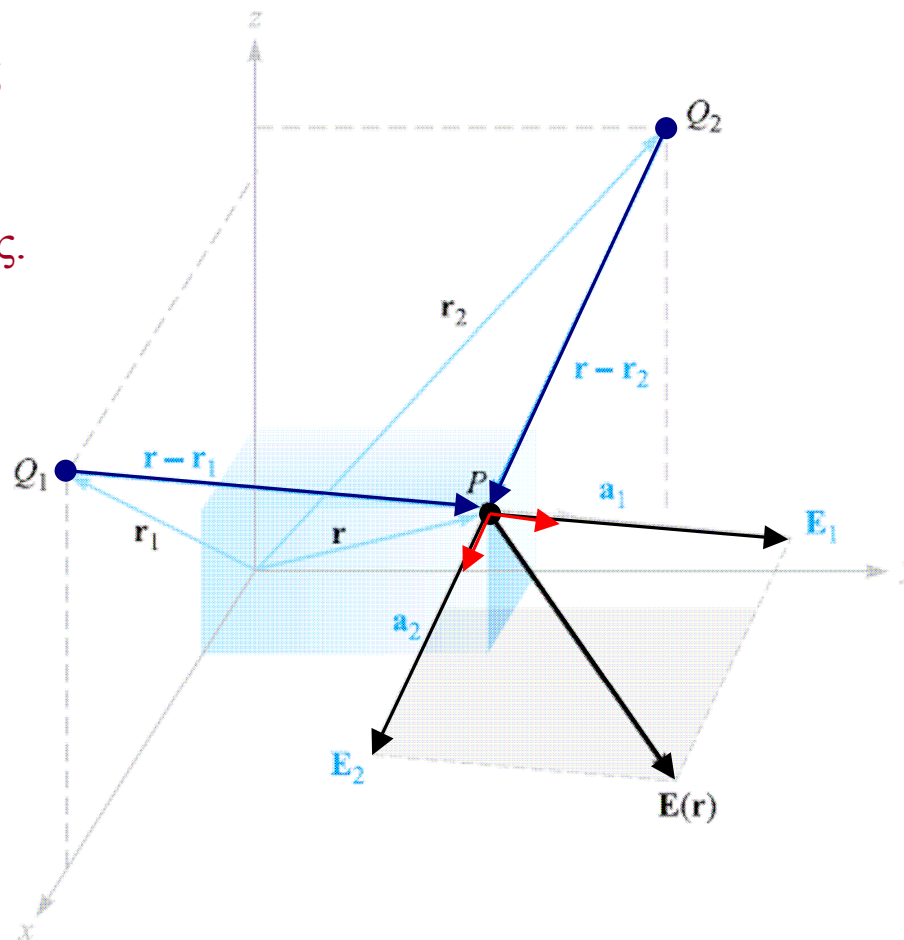
Επαλληλία δυνάμεων

$$\vec{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1(\vec{r} - \vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2(\vec{r} - \vec{r}_2)}{|\vec{r} - \vec{r}_2|^3} + \dots + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_m(\vec{r} - \vec{r}_m)}{|\vec{r} - \vec{r}_m|^3}$$

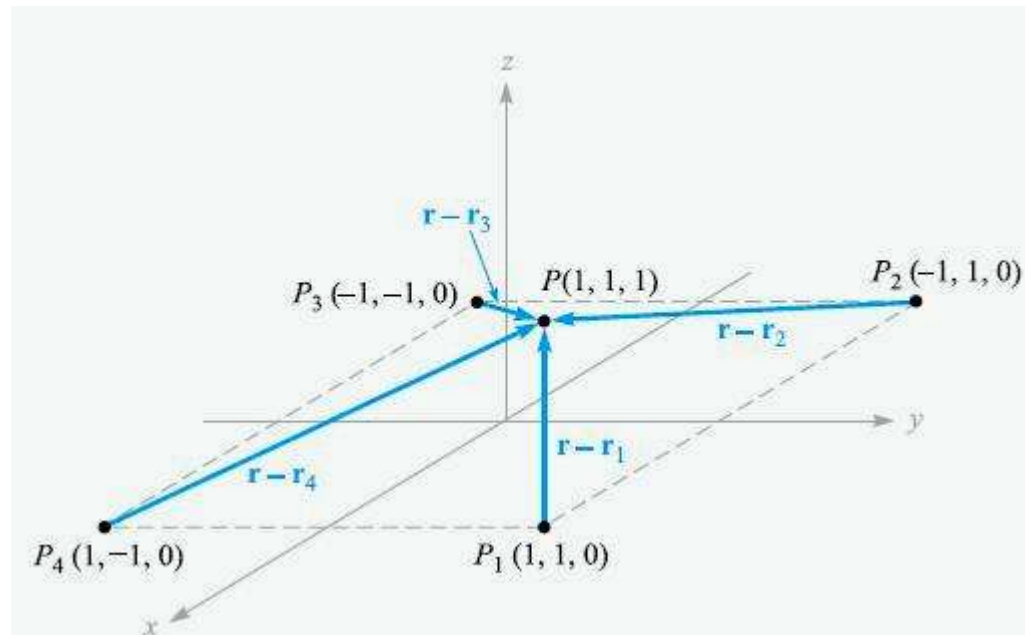
$$\vec{E}(\mathbf{r}) = \sum_{m=1}^n \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_m(\vec{r} - \vec{r}_m)}{|\vec{r} - \vec{r}_m|^3}$$

Παράδειγμα

Λόγω της γραμμικότητας του νόμου Coulomb, μπορώ να προσθέσω διανυσματικά τις εντάσεις.



Παράδειγμα



Στα σημεία P_1 μέχρι P_4 βρίσκεται φορτίο 3 nC .
Υπολογίζουμε την ένταση στο σημείο P .

Συνεχής Κατανομή Φορτίων

Ορίζουμε πυκνότητα φορτίου

$$\rho_v = \lim_{\Delta v \rightarrow 0} \frac{\Delta q}{\Delta v}$$

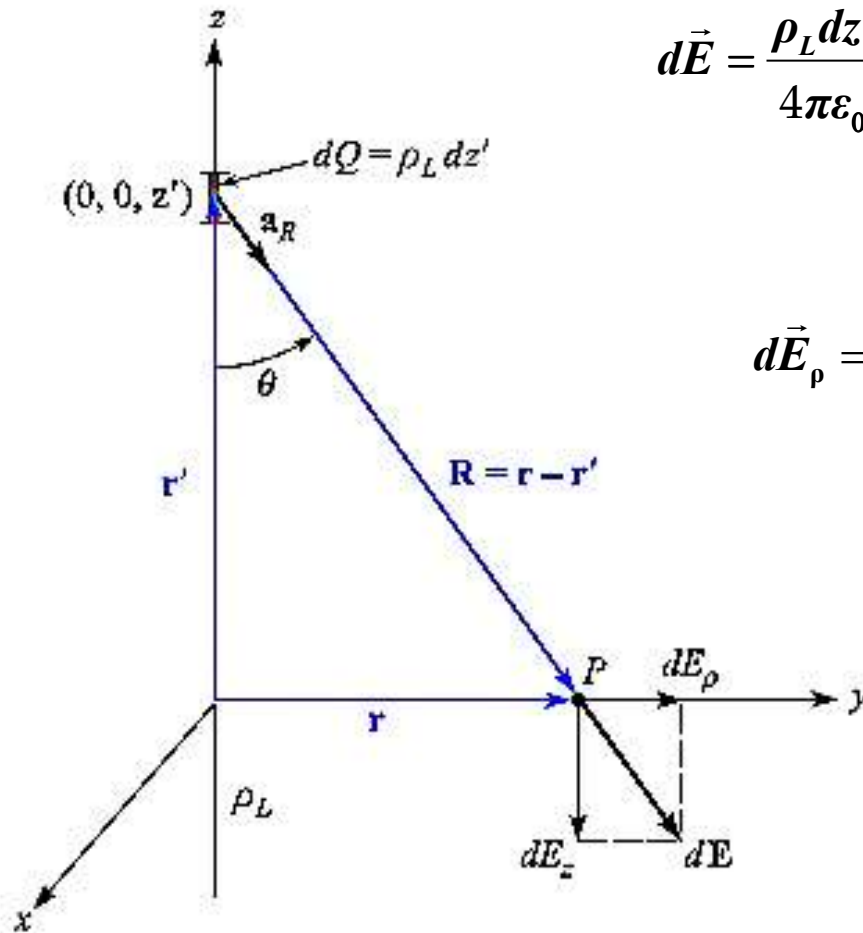
Κάθε ποσότητα Δq ,
δημιουργεί ένταση $\Delta \vec{E}$

$$\Delta \vec{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\Delta q}{|\vec{r} - \vec{r}'|^2} \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

Το άθροισμα των συνεισφορών, αντικαθίσταται από το ολοκλήρωμα πάνω στον όγκο που καταλαμβάνουν τα φορτία.

$$\vec{E}(\mathbf{r}) = \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_v(\vec{r}') d\mathbf{v}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^2} \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

Γραμμικό φορτίο



$$d\vec{E} = \frac{\rho_L dz' (\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r} - \vec{r}'|^3}$$

$$\vec{r} = y\hat{j} = r\hat{r}$$

$$\vec{z}' = z'\hat{k}$$

$$\vec{r} - \vec{r}' = r\hat{r} - z'\hat{k}$$

$$|\vec{r} - \vec{r}'| = \sqrt{z'^2 + r^2}$$

$$d\vec{E}_\rho = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_L (r\hat{r} - z'\hat{k})}{(z'^2 + r^2)^{3/2}} dz'$$

Λόγω συμμετρίας οι z συνιστώσες δίνουν άθροισμα μηδέν:

$$dE_\rho = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho_L r}{(z'^2 + r^2)^{3/2}} dz'$$

$$E_\rho = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{r dz'}{(z'^2 + r^2)^{3/2}}$$

Αν το νήμα z έχει άπειρο μήκος:

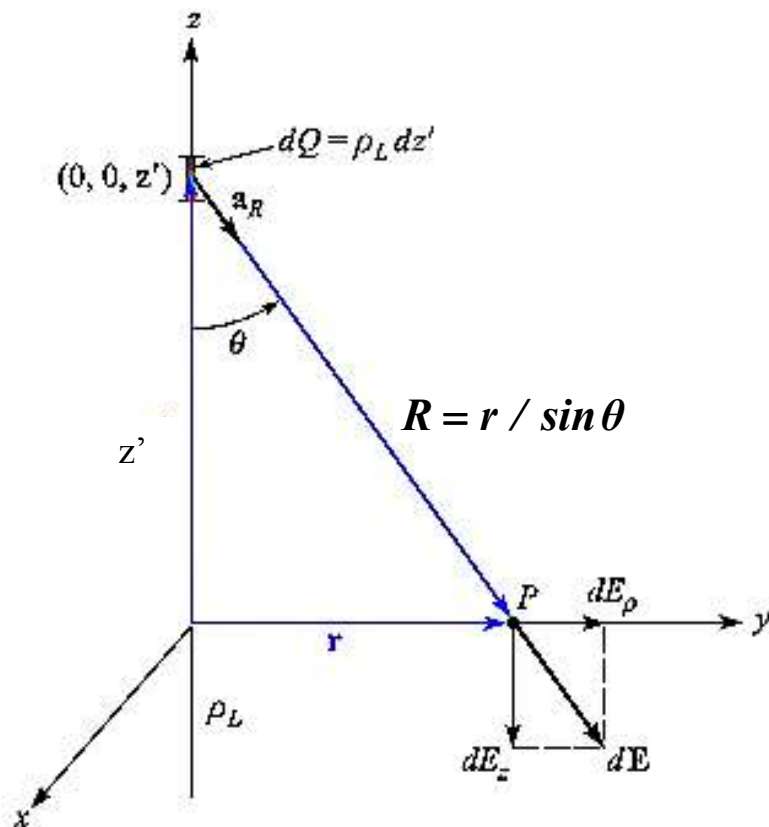
$$E_{\rho} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{r dz'}{(z'^2 + r^2)^{3/2}} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} r \left(\frac{1}{r^2} \frac{z'}{\sqrt{z'^2 + r^2}} \right)_{-\infty}^{+\infty}$$

$$E_{\rho} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Βλέπουμε ότι η κατανομή πρέπει να έχει πεπερασμένο πάχος.

Εκμεταλλευόμαστε αυτή την ιδιότητα για να δημιουργήσουμε ισχυρό Ηλεκτρικό Πεδίο. Στον ανιχνευτή Geiger –Muller.

Απλούστερος υπολογισμός



$$z' = r \cot \theta \quad dz' = -\frac{r}{\sin^2 \theta} d\theta$$

$$R = r / \sin \theta$$

$$dE_r = \frac{\rho_L dz'}{4\pi\epsilon_0 R^2} \sin \theta = -\frac{\rho_L \sin \theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 r}$$

$$E_r = -\frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0 r} \int_{\pi}^0 \sin \theta d\theta = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0 r} \cos \theta \Big|_{\pi}^0$$

$$E_r = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0 r}$$

Επιφανειακό φορτίο

$\sum E_y = 0$

$$dE_x = \frac{\rho_s dy'}{2\pi\epsilon_0 \sqrt{x^2 + y'^2}} \cos\theta = \frac{\rho_s}{2\pi\epsilon_0} \frac{xdy'}{(x^2 + y'^2)}$$

$$E_x = \frac{\rho_s}{2\pi\epsilon_0} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{xdy'}{(x^2 + y'^2)} = \frac{\rho_s}{2\pi\epsilon_0} \left[\tan^{-1} \frac{y'}{x} \right]_{-\infty}^{+\infty}$$

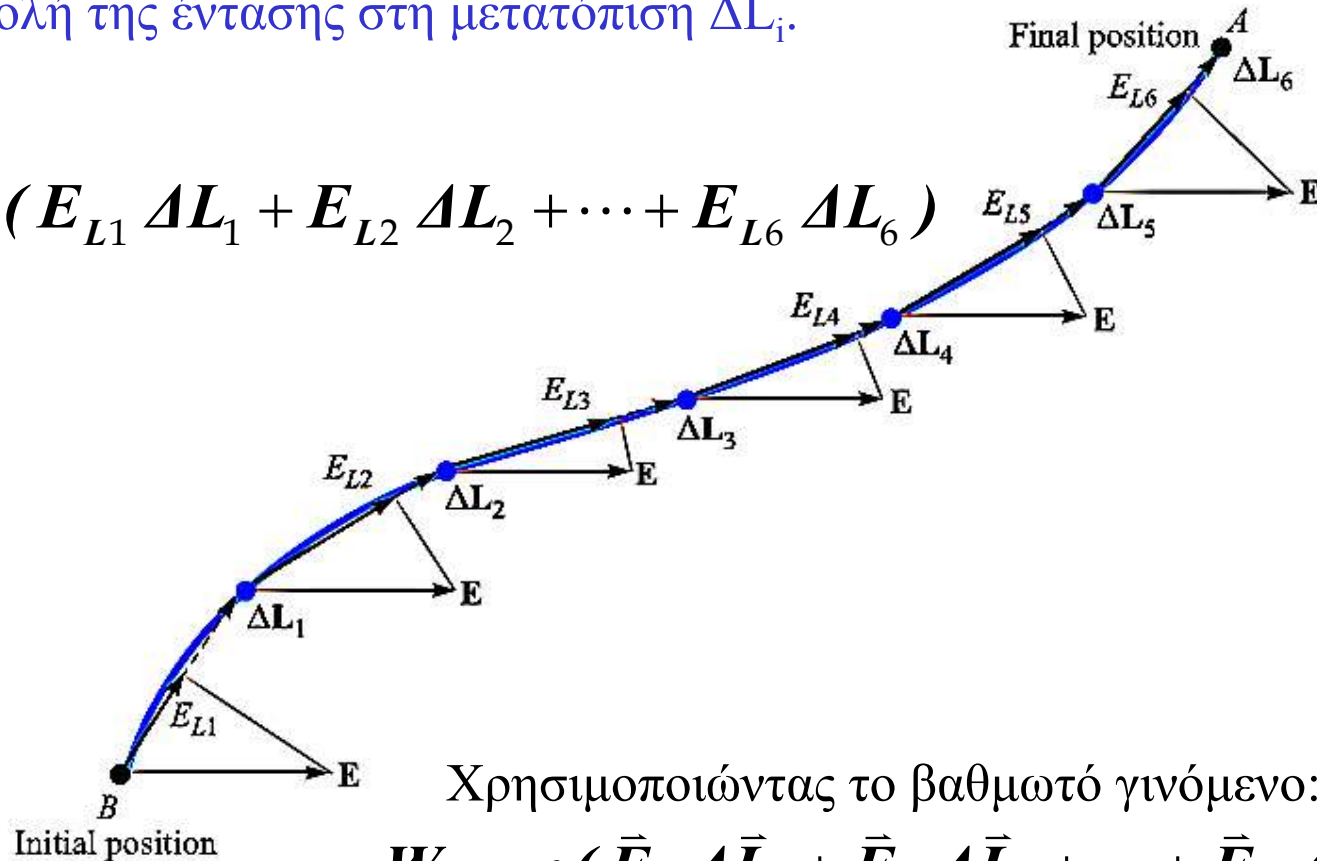
$$= \frac{\rho_s}{2\epsilon_0}$$

$$\vec{E} = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} \hat{n}$$

Υπολογισμός έργου

Η ένταση E είναι σταθερή σε όλο το χώρο. Το έργο υπολογίζεται από την προβολή της έντασης στη μετατόπιση ΔL_i .

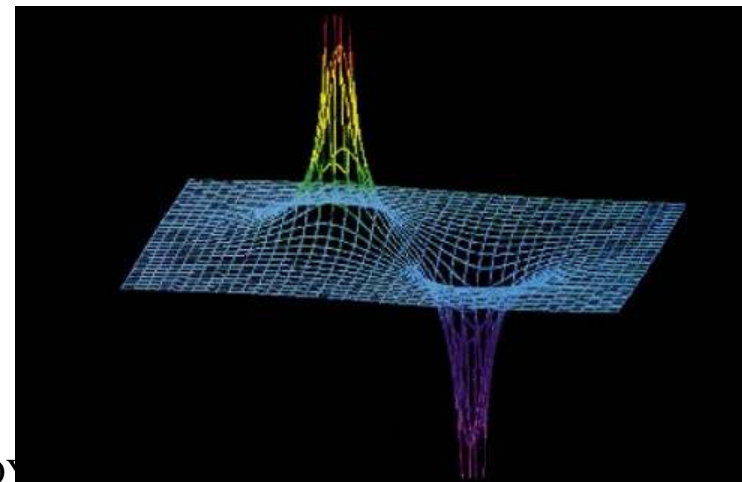
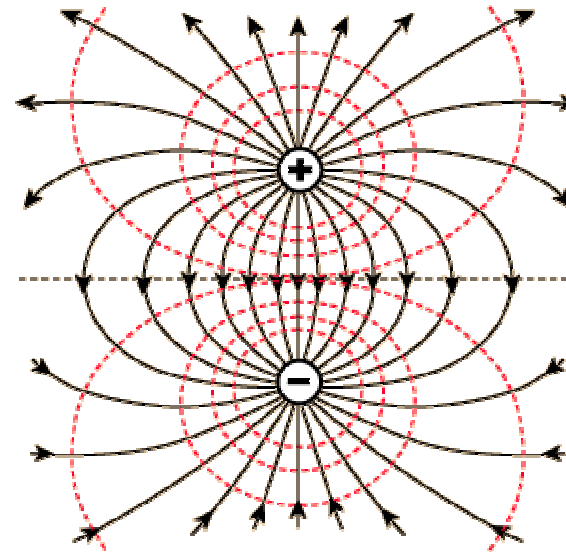
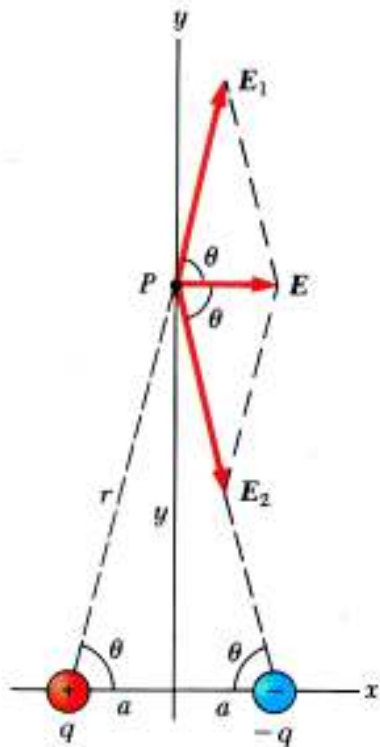
$$W = -q (E_{L1} \Delta L_1 + E_{L2} \Delta L_2 + \dots + E_{L6} \Delta L_6)$$



Χρησιμοποιώντας το βαθμωτό γινόμενο:

$$W = -q (\vec{E} \cdot \Delta \vec{L}_1 + \vec{E} \cdot \Delta \vec{L}_2 + \dots + \vec{E} \cdot \Delta \vec{L}_6)$$

Ηλεκτρικό Δίπολο



Υπολογισμός Έντασης Πεδίου που δημιουργείται στους άξονες ηλεκτρικού διπόλου

Υπολογίζουμε το πεδίο στο σημείο P που βρίσκεται στον άξονα Z.

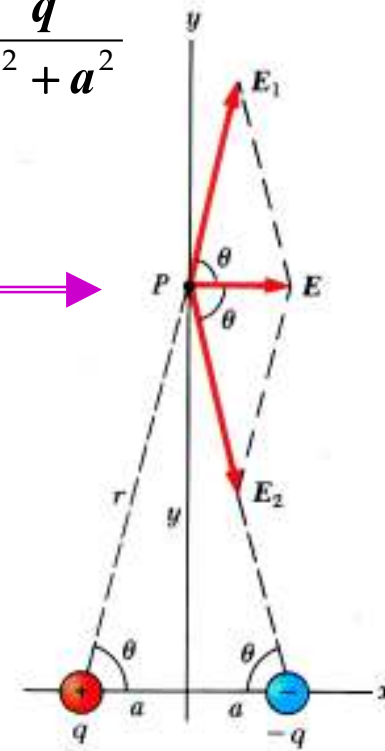
$$E_1 = E_2 = k \frac{q}{r^2} = k \frac{q}{y^2 + a^2}$$

$$E_{1y} = -E_{2y} \Rightarrow E_{1y} + E_{2y} = 0$$

$$\vec{E} = 2E_1 \cos \theta \hat{i}$$

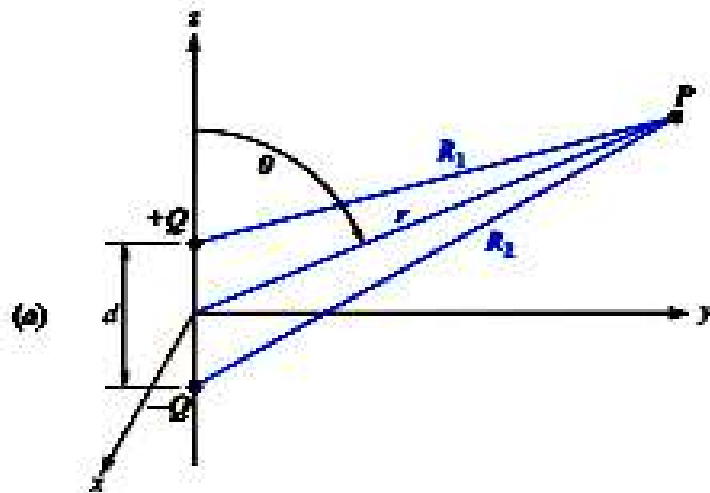
$$\cos \theta = \frac{a}{r} = a(y^2 + a^2)^{-\frac{1}{2}}$$

$$\vec{E} = 2k \frac{qa \hat{i}}{(y^2 + a^2)(y^2 + a^2)^{\frac{1}{2}}} = k \frac{2qa \hat{i}}{(y^2 + a^2)^{\frac{3}{2}}}$$



Av $y \gg a$ $E = k \frac{2qa}{y^3}$

Ηλεκτρικό δίπολο



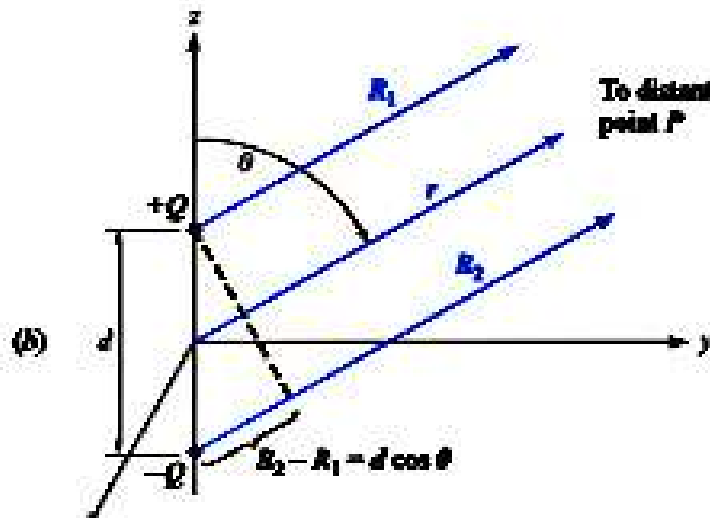
$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{R_2 - R_1}{R_1 R_2}$$

$$R_2 - R_1 = d \cos \theta$$

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \frac{d \cos \theta}{R_1 R_2}$$

$$\vec{E} = -\vec{\nabla}V = \left(\frac{\partial V}{\partial r} \hat{r} + \frac{1}{r} \left(\frac{\partial V}{\partial \theta} \right) \hat{\theta} + \frac{1}{r \sin \theta} \left(\frac{\partial V}{\partial \phi} \right) \hat{\phi} \right)$$

$$\vec{E} = - \left(-\frac{Qd \cos \theta}{2\pi\epsilon_0 r^3} \hat{r} - \frac{Qd \sin \theta}{4\pi\epsilon_0 r^3} \hat{\theta} \right)$$



$$\vec{E} = \frac{Qd}{4\pi\epsilon_0 r^3} \left(2 \cos \theta \hat{r} + \sin \theta \hat{\theta} \right)$$