



Ηλεκτρομαγνητισμός (Math) – Διάλεξη 1^η (15/Φεβ./2024)

Κοσμάς Λ. Τσακμακίδης
Επικ. Καθηγητής
(<http://www.ktsakmakidis.com/>)

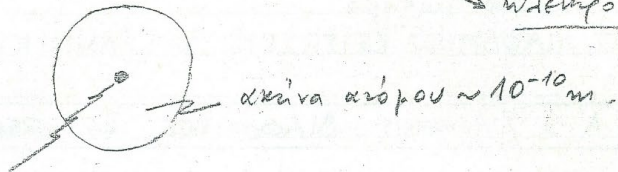
1837
2017
ΧΡΟΝΙΑ



ΕΛΛΗΝΙΚΗ ΔΗΜΟΚΡΑΤΙΑ
Εθνικόν και Καποδιστριακόν
Πανεπιστήμιον Αθηνών

Ηλεκτρική Δύναμη - Ηλεκτρικό φορτίο

- ▷ Η ύλη αποτελείται από άτομα → νήκηνα
→ ηλεκτρόνια



Διάμετρος νήκηνα
 $\sim 6 \times 10^{-15}$ m

- ▷ Άτομο ↔ "μικρό κύμα"

↓
Δύναμη που κρατά τους ηλεκτρόνια

Κοντά στον ήλιο: βηρυλλική δύναμη

- ▷ Στα άτομα: η δύναμη που κρατά τα ηλεκτρόνια
κοντά στον νήκηνα: ηλεκτρική δύναμη

- ▷ Η ηλεκτρική δύναμη ↔ φορτία

∴ φορτία εδάφια (ή κινούμενα πολύ αργά)

↓
ηλεκτροστατικές δυνάμεις

∴ φορτία κινούμενα π.ε. ελασ. (ή σχεδόν ελασ.) ταχέως

↓
παγνυμικές δυνάμεις

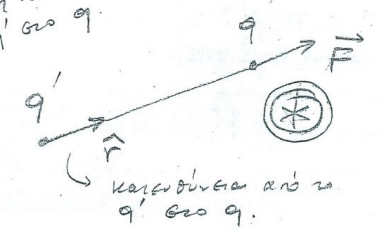
∴ Συνδυασμός ηδ/κιν/παγν. δυνάμεων

↓
Ηλεκτρομαγνητικές δυνάμεις

Νόμος Coulomb

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq'}{r^2} \hat{r}$$

Δύναμη που ασκεί το q' στο q.



κατεύθυνση από το q' στο q.

q, q' : ποσότητες των φορτίων μετρημένες
 $e = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$

⇒ Το μ. φορτίο είναι κβαντισμένο
 και έχει η αρχή διατήρησης του φορτίου

Ε₀: Συντελεστής ελασθερά.

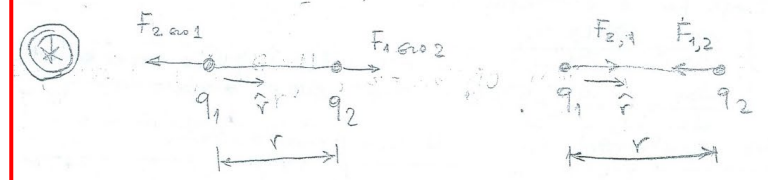
$$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \frac{\text{C}^2}{\text{N}\cdot\text{m}^2} = \frac{1}{36\pi} \times 10^{-9} \frac{\text{F}}{\text{m}}$$

Συνδέονται με m $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \frac{\text{H}}{\text{m}}$ και με c $c = 3 \times 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}$

$$\frac{1}{\epsilon_0 \mu_0} = \frac{36\pi \times 10^9 \frac{\text{m}^2}{\text{N}\cdot\text{s}^2}}{4\pi \times 10^{-7} \frac{\text{H}}{\text{m}}} = 9 \times 10^{16} \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2} = c^2 \Rightarrow \boxed{c^2 = \frac{1}{\epsilon_0 \mu_0}}$$

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = \left[\frac{1}{4\pi \cdot \frac{1}{36\pi} \times 10^{-9}} \right] \approx 9 \times 10^9 \frac{\text{N}\cdot\text{m}^2}{\text{C}^2}$$

Δύναμη Coulomb → ελκυστική: $qq' < 0 \Rightarrow \vec{F} \parallel (-\hat{r})$
 → απωστική: $qq' > 0 \Rightarrow \vec{F} \parallel \hat{r}$



Στα άτομα του υδρογόνου

δύο φορτί ηλεκτρονίου/πρωτονίου $\begin{cases} \rightarrow \text{βαρυτική} \\ \rightarrow \text{ηλεκτρική} \end{cases}$

Βαρυτική:
$$F_G = G \frac{mM}{r^2}$$

$G = 6.67 \times 10^{-11} \frac{\text{N} \cdot \text{m}^2}{\text{kg}^2}$; $r = 0.53 \times 10^{-10} \text{ m}$ } \Rightarrow

$M = 1.67 \times 10^{-27} \text{ kg}$, $m_e = 9.11 \times 10^{-31} \text{ kg}$

$F_G = 3.6 \times 10^{-47} \text{ N}$

Ηλεκτρική:
$$F_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{r^2}$$

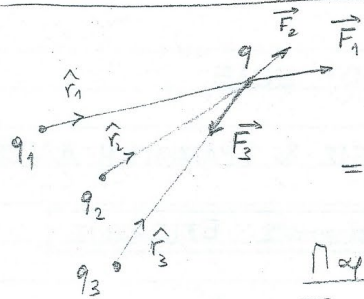
$e = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$; $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \approx 9 \times 10^9 \frac{\text{N} \cdot \text{m}^2}{\text{C}^2}$ } \Rightarrow

$F_e = 8.2 \times 10^{-8} \text{ N}$

δωλ. 39 φορές μεγαλύτερο ισχύει από τη βαρυτική!

Επιπτώσεις μη/κιν δυνάμεων

Σχόλια για το νόμο υπερθέσεως πεδίων

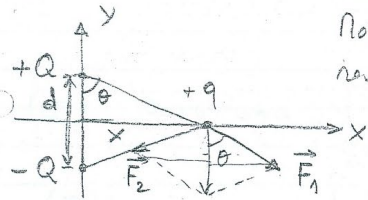


$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 + \dots$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q}{r_1^2} \hat{r}_1 + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_2 q}{r_2^2} \hat{r}_2 + \dots$$

Παράδειγμα

Τα φορτία $Q, -Q$ απέχουν d μεταξύ τους. Ποιά η κίνηση δυνάμεων του ακέραιου q που βρίσκεται σε απόσταση x από το κέντρο με εστίαση του άξονα x από τα $Q, -Q$?



$$\therefore F_1 = F_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{x^2 + (d/2)^2} \quad [\text{ίσα μέτρα}]$$

∴ Οι x-επιρροές αλληλοακυρώνονται...

∴ Οι y-επιρροές:

$$F_y = - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{x^2 + d^2/4} \cos\theta - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{x^2 + d^2/4} \cos\theta$$

και $\cos\theta = \frac{d/2}{(x^2 + d^2/4)^{1/2}}$ οπότε $F_y = - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQd}{(x^2 + d^2/4)^{3/2}}$

∴ Αν το q κινηθεί ταχύ από $Q, -Q$: $d^2 \ll x^2$ και

$$(x^2 + d^2/4)^{3/2} \approx x^3 \Rightarrow F \sim \frac{1}{x^3}$$

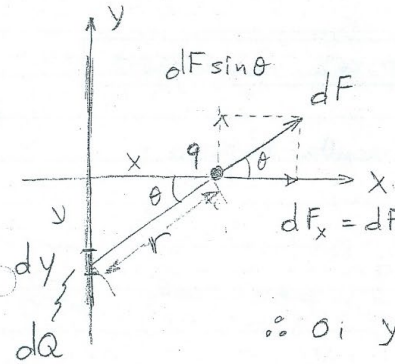
δηλ. παρά το ότι η δύναμη

από κάθε $\pm Q \sim$ {αντίρροπος} η συνισταμένη είναι διαφορετική
 {επιρροή} [η δύναμη από τα δύο είναι να έσο
 διαφορετική από το $d^2 \ll x^2$]

Φορτίο είναι καταμετρημένο κατά μήκος μιας γραμμής.

πυκνότητα ρ.

Πόση η ηλ. δύναμη που ασκείται σε φορτίο κορδέλα
εν γραμμή?



$$dF = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \cdot dq}{r^2}$$

$$dq = \rho dy$$

$$dF = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \rho dy}{r^2}$$

∴ οι y-συμμετρίες από ευθεία ± dq
αναιρούνται

∴ υπάρχει μόνο x-συμμετρία.

$$dF_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \rho dy}{r^2} \cos \theta \Rightarrow F_x = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \rho \cos \theta}{r^2} dy$$

Το ολοκλήρωμα από -∞ ως +∞ θ.

Είχαν $y = x \tan \theta \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{dy}{d\theta} = \frac{x}{\cos^2 \theta} \Rightarrow dy = \frac{x}{\cos^2 \theta} d\theta$$

Επίσης: $x = r \cos \theta \Rightarrow r = \frac{x}{\cos \theta}$

$$\text{Άρα: } F_x = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \rho \cos \theta}{r^2} dy = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} q \rho \int \frac{\cos \theta}{\left(\frac{x}{\cos \theta}\right)^2} \cdot \frac{x}{\cos^2 \theta} d\theta$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \rho}{x} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \theta d\theta \Rightarrow \boxed{F_x = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{q \rho}{x}}$$

Το ηλεκτρικό πεδίο

▷ Ένα φορτισμένο σφαιρικό A "φοροποιεί", (λόγω του φορτίου του) τον περιβάλλοντα χώρο, έτσι ώστε: ένα φορτισμένο σφαιρικό B (λόγω του φορτίου του) "αισθάνεται", πως έχει φοροποιηθεί ο χώρος στη θέση που βρίσκεται \Rightarrow απόκριση: "αισθάνεται", τη δύναμη Coulomb.


▷ Αν ένα "δοκιμαστικό" φορτίο ^{τοποθετηθεί σε ένα σημείο και υποστεί ηλ. δύναμη} \Rightarrow \exists ηλ. πεδίο στο σημείο αυτό.

▷ Δύναμη: διάνυσμα \Rightarrow ηλ. πεδίο: διάνυσμα.

▷ Ορισμός ηλ. πεδίου: $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q} \quad (*) \rightarrow [E] = \frac{N}{C}$

▷ Αν ξέρουμε το $\vec{E} \Rightarrow$ βρίσκουμε το \vec{F}

▷ $(*)$ Από τον ορισμό: $\boxed{\text{ηλ. πεδίο} = \frac{\text{δύναμη}}{\text{θετικό φορτίο}}}$



Ηλ. δύναμη: ίδια κατεύθυνση με το ηλ. πεδίο

Ηλ. δύναμη: αντίθετη κατεύθυνση με το ηλ. πεδίο

$\Leftrightarrow \vec{E} = \frac{\vec{F}}{q}$ θυμίζει την $\vec{g} = \frac{\vec{F}}{m}$

Βαρυνική δύναμη / μονάδα μάζας

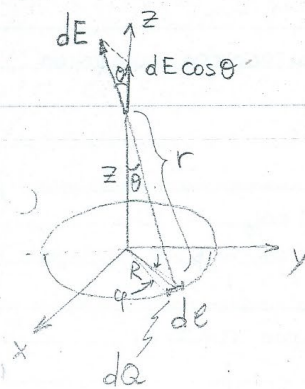
• Δύναμη από μλ. φορτίο q στο μλ. φορτίο q' :

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qq'}{r^2} \hat{r}$$

⇒ Ηλ. πεδίο που δημιουργείται από το q σε απόσταση r :

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q'} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} \rightarrow \text{Πεδίο σφαιρικού φορτίου}$$

• Παράδειγμα [Οθωνίου, p.23]: Συνολική ρεώματα φορτίου Q είναι ομοιόμορφα κατανομημένα σε ^{ακτίνα} δακτύλιο ακτίνας R . Ποιο είναι το ηλ. πεδίο στον άξονα του δακτυλίου?



▷ Φορτίο / μονάδα μήκους = $\frac{Q}{2\pi R} = \text{χρ. πυκνότητα}$

▷ Φορτίο στο γύρο dl : $dQ = \frac{Q}{2\pi R} dl$

▷ $dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q dl}{2\pi R} \frac{1}{z^2 + R^2}$

Κατακόρυφη συνιστώσα του dE :

$$\left. \begin{aligned} dE_z &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q dl}{2\pi R} \frac{\cos\theta}{z^2 + R^2} \\ dl &= R d\phi; \cos\theta = \frac{z}{\sqrt{z^2 + R^2}} \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow E_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{2\pi R} \frac{z}{(z^2 + R^2)^{3/2}} \int_0^{2\pi} R d\phi$$

$$\left[\begin{aligned} \frac{2\pi R}{dl} &= \frac{Q}{dQ} \rightarrow \\ \Rightarrow dQ &= \frac{Q}{2\pi R} dl \end{aligned} \right]$$

$$\Rightarrow E_z = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qz}{(z^2 + R^2)^{3/2}}$$

Διανυσματικά: $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qz}{(z^2 + R^2)^{3/2}} \hat{z}$

▷ Στο όριο $z=0 \Rightarrow \vec{E}=0$

▷ Στο όριο $z \gg R \Rightarrow \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{z^2} \hat{z}$

ηλ. πεδίο σημειακού φορτίου

Go to p. 8a

1) Γραφές ηλ. πεδίου (δυναμικές γραφές)

▷ Το ηλ. πεδίο αναπαρίστανται ως διάνυσμα \rightarrow

δυναμική γραφή: σε οποιοδήποτε σημείο της, η εφαπτομένη στη γραφή δείχνει τη διεύθυνση του ηλ. πεδίου

Επίσης: η πυκνότητα των γραμμών \sim μέτρο του πεδίου

▷ Οι δυο γραφές ξεκινούν από θετικό φορτίο

και καταλήγουν σε αρνητικό, ή συνεχίζουν ως $z \rightarrow \infty$.

[όπως η δύναμη που θα ασκούνταν σε θετικά φορτισμένα σωματίδια]

