

ΗΛΕΚΤΡΟΜΑΓΝΗΤΙΚΑ ΚΥΜΑΤΑ

ΗΜΜ κύματα δημιουργούνται από επιταχυνόμενα ηλεκτρικά φορτία και διαδίδονται σε όλα τα υλικά μέσα (ακόμη και στο κενό). Πρόκειται περί ταλαντώσεων του ηλεκτρικού και του μαγνητικού πεδίου.

- Οι εξισώσεις Maxwell (στο κενό)

1. Ο νόμος του Gauss για το ηλ. πεδίο

Η ολική ροή του ηλ. πεδίου που διαπερνά μια κλειστή επιφάνεια A ισούται με το πηλίκο του ολικού φορτίου q που περικλείεται από την επιφάνεια A δια της διαπερατότητας του κενού ϵ_0 . Η μαθηματική έκφραση του νόμου είναι $\oint_A \vec{E} \cdot d\vec{A} = q/\epsilon_0$ (1α)

2. Ο νόμος του Gauss για το μαγν. πεδίο

Η ολική ροή του μαγν. πεδίου που διαπερνά μια κλειστή επιφάνεια A ισούται με μηδέν. Η μαθηματική του έκφραση είναι $\oint_A \vec{B} \cdot d\vec{A} = 0$ (1β)

3. Ο νόμος του Faraday

Το επικαμπύλιο ολοκλήρωμα του ηλ. πεδίου (ή η κυκλοφορία του ηλ. πεδίου) υπολογιζόμενο κατά μήκος μιας κλειστής διαδρομής C ισούται με τον ρυθμό μεταβολής της μαγνητικής ροής Φ_m που διαπερνά την επιφάνεια A η οποία περικλείεται από την καμπύλη C . Η μαθηματική έκφραση του νόμου είναι

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\Phi_m}{dt} \quad (1\gamma)$$

Ισοδύναμα, ο νόμος Faraday (έχουμε δει) μπορεί να γραφεί σε διαφορική μορφή

$$\vec{\nabla} \otimes \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (1\gamma^*)$$

4. Ο νόμος των Ampere-Maxwell

Το επικαμπύλιο ολοκλήρωμα του μαγν. πεδίου (ή η κυκλοφορία του μαγν. πεδίου) υπολογιζόμενο κατά μήκος μιας κλειστής διαδρομής C ισούται με το άθροισμα του ολικού **ρεύματος αγωγιμότητας**, I_C , το οποίο διαπερνά μέσα από την καμπύλη C συν το **ρεύμα μετατόπισης**, $\epsilon_0 d\Phi_E/dt$. Η μαθηματική του νόμου έκφραση είναι

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \left(I_C + \epsilon_0 \frac{d\Phi_E}{dt} \right), \quad (1\delta)$$

όπου μ_0 είναι η διαπερατότητα του κενού και Φ_E είναι η ηλεκτρ. ροή που διαπερνά την επιφάνεια A η οποία περικλείεται από την καμπύλη C .

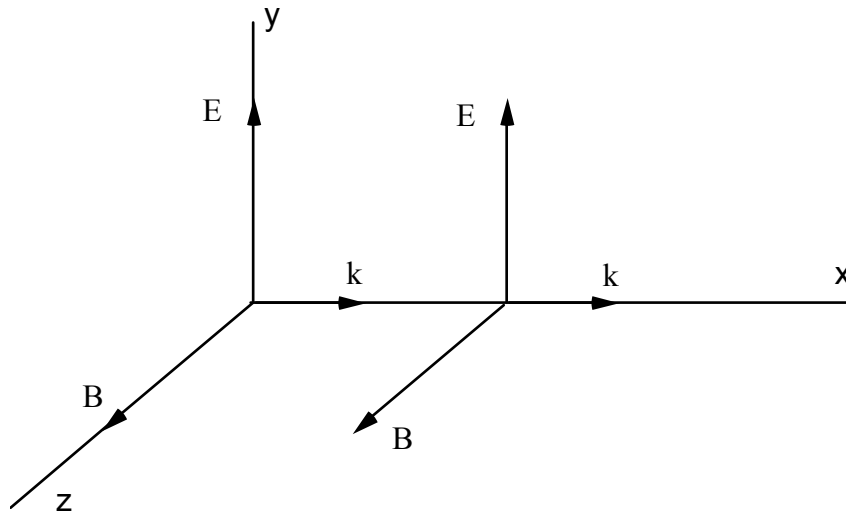
Ισοδύναμα, ο νόμος Ampere-Maxwell (έχουμε δει) μπορεί να γραφεί σε διαφορική μορφή $\vec{\nabla} \otimes \vec{B} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$ (1δ*)

Από τους δύο τελευταίους νόμους είναι εμφανές ότι χρονο-εξαρτώμενα ηλεκτρικά πεδία οδηγούν στην ύπαρξη χρονο-εξαρτώμενων μαγνητικών πεδίων, και αντίστροφα. Ένα δεύτερο σημείο που πρέπει να τονιστεί είναι οι εξισώσεις Maxwell επιδέχονται κυματικές λύσεις, άρα προβλέπουν την κυματική φύση του ΗΜΜ πεδίου.

Στο κενό, $q=0$ και $I_C=0$.

● ΕΠΙΠΕΔΑ ΗΜΜ ΚΥΜΑΤΑ

Για ευκολία μας, υποθέτουμε ότι τα πεδία είναι γραμμικώς πολωμένα, δηλ. τα διανύσματα \vec{E} και \vec{B} είναι παράλληλα προς συγκεκριμένες διευθύνσεις, π.χ. παράλληλα προς τους άξονες y και z του σχήματος, αντίστοιχα



που σημαίνει ότι τα μέτρα των πεδίων εξαρτώνται μόνο από τη συντεταγμένη x , δηλ. $\vec{E} = E(x,t)\hat{y}$ και $\vec{B} = B(x,t)\hat{z}$.

Οπότε σε καρτεσιανές συντεταγμένες, οι σχέσεις (1γ*) και (1δ*) γράφονται,

$$\begin{aligned}\frac{\partial E}{\partial x} &= -\frac{\partial B}{\partial t}, \\ \frac{\partial B}{\partial x} &= -\epsilon_0\mu_0 \frac{\partial E}{\partial t}.\end{aligned}$$

Παραγωγίζοντας τη πρώτη ως προς x και συνδυάζοντας το αποτέλεσμα με τη δεύτερη παίρνουμε,

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = -\frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial B}{\partial t} = -\frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial B}{\partial x} = \epsilon_0\mu_0 \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial E}{\partial t} = \epsilon_0\mu_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2}$$

ή

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x^2} = \epsilon_0\mu_0 \frac{\partial^2 E}{\partial t^2} \quad (2a)$$

Παρομοίως παραγωγίζοντας τη δεύτερη ως προς x και συνδυάζοντας το αποτέλεσμα με τη πρώτη παίρνουμε,

$$\frac{\partial^2 B}{\partial x^2} = -\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial E}{\partial t} = -\epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial E}{\partial x} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial B}{\partial t} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 B}{\partial t^2}$$

ή

$$\frac{\partial^2 B}{\partial x^2} = \epsilon_0 \mu_0 \frac{\partial^2 B}{\partial t^2} \quad (2\beta)$$

δηλ. και το ηλεκτρικό και το μαγνητικό πεδίο πληρούν την εξίσωση κύματος

$$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

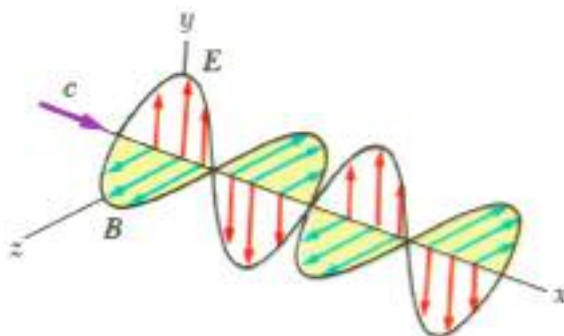
όπου c είναι η ταχύτητα διάδοσης του κύματος και $y(x,t)$ το πλάτος της κυματικής διαταραχής.

Παρατηρούμε συνεπώς ότι οι εξισώσεις (2α) και (2β) έχουν τη μορφή της εξίσωσης κύματος που διαδίδεται με ταχύτητα:

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = \frac{1}{\sqrt{8.85 \times 10^{-12} \text{ Cb}^2 / \text{Nt} \cdot \text{m}^2 \cdot 4\pi \times 10^{-7} \text{ Wb} / \text{A} \cdot \text{m}}} = 2.99 \times 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

Οι λύσεις των διαφορικών εξισώσεων (2α) και (2β) είναι:

$$E = E_0 \cos(kx - \omega t) \quad \text{και} \quad B = B_0 \cos(kx - \omega t)$$



Ενδιαφέρουσες σχέσεις:

$$\omega / k = c$$

$$E_0 / B_0 = c$$

$$E / B = c$$

- **Διάνυσμα Poynting:** $\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \otimes \vec{B}$

παριστάνει την ΗΜΜ ενέργεια ανά μονάδα χρόνου που διαπερνά την μονάδα επιφανείας κάθετα προς την διεύθυνση διάδοσης του κύματος (μονάδες: $Watt/m^2$)

(επειδή ο επεξεργαστής κειμένου που χρησιμοποιώ δεν μου βράζει στον pdf-file το σύμβολο του εξωτερικού γινομένου \times , γι'αυτό χρησιμοποιώ το σύμβολο \otimes)

Για επίπεδο ΗΜΜ κύμα: $S = \frac{1}{\mu_0 c} E^2 = \frac{c}{\mu_0} B^2$

Ως ένταση του ΗΜΜ κύματος ορίζεται η μέση τιμή ως προς χρόνο του διανύσματος Poynting, δηλ.

$$I = \langle S \rangle = \frac{E_o B_o}{2\mu_o} = \frac{E_o^2}{2\mu_o c} = \frac{c B_o^2}{2\mu_o}$$

Απόδειξη:

$$\begin{aligned} \langle S \rangle &= \frac{1}{T} \int_0^T S dt = \frac{1}{\mu_o c T} E_o^2 \int_0^T \cos^2(kx - \omega t) dt = \frac{E_o^2}{\mu_o c T} \int_0^T \frac{1 + \cos 2(kx - \omega t)}{2} dt \\ &= \frac{E_o^2}{\mu_o c T} \left(\frac{T}{2} + \frac{\sin 2(kx - \omega t)}{-2\omega} \Big|_0^T \right) = \frac{1}{2} \frac{E_o^2}{\mu_o c} \end{aligned}$$

Πυκνότης ενέργειας ηλεκτρ. πεδίου: $u_E = \epsilon_o E^2 / 2$

Πυκνότης ενέργειας μαγν. πεδίου: $u_B = B^2 / 2\mu_o$

$$\text{άρα} \quad u_E = u_B$$

Πυκνότητα ενέργειας ΗΜΜ κύματος: $u = u_E + u_B$

$$\text{άρα} \quad \langle n \rangle = \epsilon_o E^2 = B^2 / \mu_o$$

ΗΜΜ κύμα που προσπίπτει πάνω σε μια επιφάνεια:

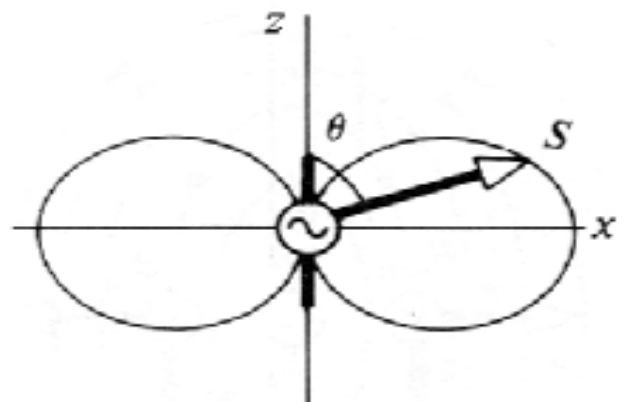
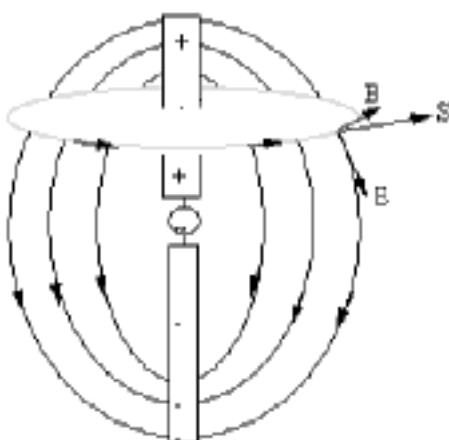
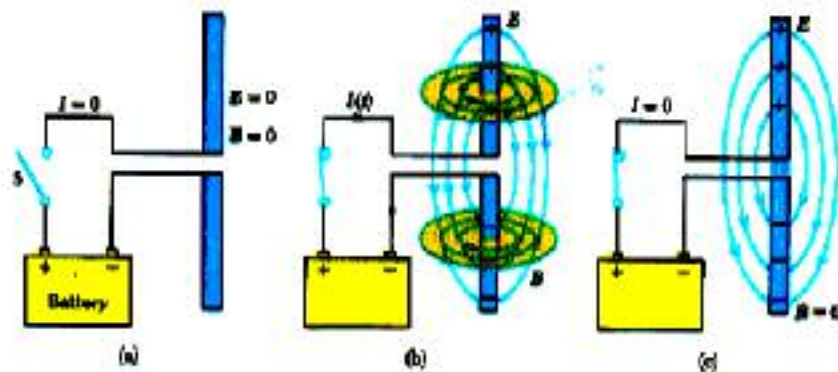
Ορμή ΗΜΜ κύματος: $p = \frac{U}{c}$ (για ολική απορρόφηση)

όπου U είναι η συνολική ενέργεια που μεταφέρει το ΗΜΜ κύμα πάνω στην επιφάνεια μέσα σε χρόνο t .

Πίεση ΗΜΜ κύματος: $P = \frac{S}{c}$ (για ολική απορρόφηση)
που ασκεί πάνω στην επιφάνεια

Άσκηση: Θεωρούμε ευθύγραμμο σύρμα ακτίνας a , μήκους l , και αντιστάσεως R . Αν το σύρμα διαρρέεται από ρεύμα I , να υπολογιστεί το διάνυσμα Poynting κατά μέτρο και διεύθυνση. (παράδειγμα 34.4 Serway)

Κεραία εκπομπής Hertz ή $\lambda/2$



κατανομή donut