

Θεωρήστε ένα στάσιμο κύμα με ένταση ηλεκτρικού πεδίου $E_x(z,t) = A \cos(\omega t) \cos(kz)$. Να υπολογιστεί το B , η πυκνότητα ενέργειας του ηλεκτρικού και μαγνητικού πεδίου, η συνολική πυκνότητα ενέργειας και το διάνυσμα Poynting ως συνάρτηση της θέσης και του χρόνου. Να γίνουν οι σχετικές γραφικές παραστάσεις συναρτήσει του z για $t=0$, $t=T/8$, $t=T/4$ και $t=T/2$. Να προσδιοριστεί η διεύθυνση του διανύσματος Poynting για αυτές τις χρονικές στιγμές.

- Σύμφωνα με την 3^η εξίσωση του Maxwell (νόμος Faraday)

$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \Rightarrow \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ E_x & 0 & 0 \end{vmatrix} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \Rightarrow \hat{y} \frac{\partial E_x}{\partial z} - \hat{z} \frac{\partial E_x}{\partial y} = -\frac{\partial B_x}{\partial t} \hat{x} - \frac{\partial B_y}{\partial t} \hat{y} - \frac{\partial B_z}{\partial t} \hat{z} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\partial E_x}{\partial z} = -\frac{\partial B_y}{\partial t} \Rightarrow -kA \cos(\omega t) \sin(kz) = -\frac{\partial B_y}{\partial t} \Rightarrow B = kA \int \cos(\omega t) \sin(kz) dt \Rightarrow$$

$$\Rightarrow B = \frac{kA}{\omega} \sin(\omega t) \sin(kz)$$

$$\text{Άρα } \vec{B} = \hat{y} \frac{A}{c} \sin(\omega t) \sin(kz) \quad (1)$$

Παρατηρούμε ότι σε αντιστοιχία με τα στάσιμα κύματα που δημιουργούνται σε μία χορδή με οριακές συνθήκες (π.χ. πακτωμένο άκρο) υπάρχουν σημεία στο χώρο που είναι κόμβοι ή κοιλίες. Ωστόσο τα σημεία τα οποία είναι κόμβοι για το ηλεκτρικό πεδίο είναι κοιλίες για το μαγνητικό καθώς σε αντίθεση με τα οδεύοντα κύματα τα E και B μεταβάλλονται με διαφορά φάσης $\pi/2$.

* Κατά την ανάκλαση ενός οδεύοντος κύματος σε μια επιφάνεια διηλεκτρικού ή μετάλλου υπάρχουν οριακές συνθήκες που καθορίζουν την τιμή του E και του B στη διαχωριστική επιφάνεια αέρα-υλικού (βλ. <http://www.youtube.com/watch?v=rXSgXuzm4Pk>, <http://www.youtube.com/watch?v=kC61AdUHwhw>, <http://mysite.du.edu/~etuttle/optics/xwave.htm> κ.α.)

- Πυκνότητα ενέργειας ηλεκτρικού πεδίου: $u_E = \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D} \stackrel{D=\epsilon_0 E}{=} \frac{1}{2} \epsilon_0 \vec{E} \cdot \vec{E}$ δηλαδή

$$u_E = \frac{1}{2} \epsilon_0 A^2 \cos^2(\omega t) \cos^2(kz) \quad (2)$$

- Πυκνότητα ενέργειας μαγνητικού πεδίου:

$$u_B = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H} \stackrel{B=\mu_0 H}{=} \frac{1}{2} \frac{1}{\mu_0} \vec{B} \cdot \vec{B} = \frac{1}{2} \frac{1}{\mu_0} \left(\frac{A}{c} \right)^2 \sin^2(\omega t) \sin^2(kz) \text{ δηλαδή}$$

$$u_B = \frac{1}{2} \epsilon_0 A^2 \sin^2(\omega t) \sin^2(kz) \quad (3)$$

- Ολική πυκνότητα ενέργειας πεδίου:

$$u = u_E + u_B = \frac{1}{2} \varepsilon_0 A^2 [\cos^2(\omega t) \cos^2(kz) + \sin^2(\omega t) \sin^2(kz)] =$$

$$= \frac{1}{8} \varepsilon_0 A^2 [(1 - \cos 2\omega t)(1 - \cos 2kz) + (1 + \cos 2\omega t)(1 + \cos 2kz)]$$

$$\text{δηλαδή } \boxed{u = \frac{1}{4} \varepsilon_0 A^2 [1 + \cos(2\omega t) \cos(2kz)]} \quad (4)$$

• Διάνυσμα Poynting:

$$\bar{S} = \bar{E} \times \bar{H} = \frac{1}{\mu_0} \bar{E} \times \bar{B} = \varepsilon_0 c^2 (\bar{E} \times \bar{B}) = \varepsilon_0 c^2 \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ E_x & 0 & 0 \\ 0 & B_y & 0 \end{vmatrix} = \hat{z} \varepsilon_0 c^2 E_x B_y \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \bar{S} = \hat{z} \varepsilon_0 c^2 \left[A \cos(\omega t) \cos(kz) \cdot \frac{A}{c} \sin(\omega t) \sin(kz) \right]$$

$$\text{δηλαδή } \boxed{\bar{S} = \hat{z} \varepsilon_0 c A^2 [\cos(\omega t) \cos(kz) \sin(\omega t) \sin(kz)]} \quad (5)$$

• Μέσες τιμές σε διάστημα $t=T$:

$$\langle \cos^2(\omega t) \rangle = \frac{\int_{t=0}^T \cos^2(\omega t) dt}{T} = \frac{1}{\omega} \frac{\int_{\omega t=0}^{\omega t=2\pi} [1 + \cos(2\omega t)] d(\omega t)}{2T} = \frac{1}{2\omega T} \int_{\omega t=0}^{\omega t=2\pi} d(\omega t) + \frac{1}{2\omega T} \int_{\omega t=0}^{\omega t=2\pi} [\cos(2\omega t)] d(\omega t) =$$

$$= \frac{2\pi}{2\omega T} = \frac{2\pi}{2 \frac{2\pi}{T} T} = \frac{1}{2}$$

$$\text{Ομοίως } \langle \sin^2(\omega t) \rangle = \frac{1}{2}, \quad \langle \sin(\omega t) \rangle = \langle \cos(\omega t) \rangle = \langle \sin(2\omega t) \rangle = \langle \cos(2\omega t) \rangle = 0$$

Συνεπώς:

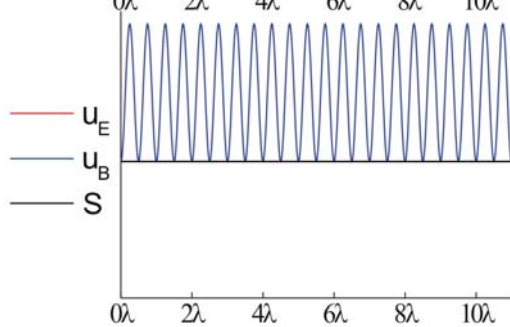
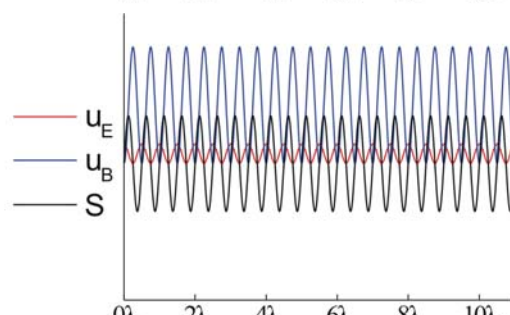
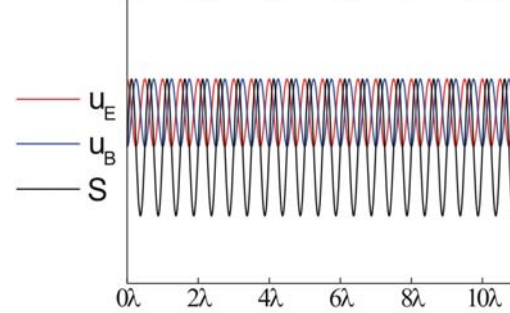
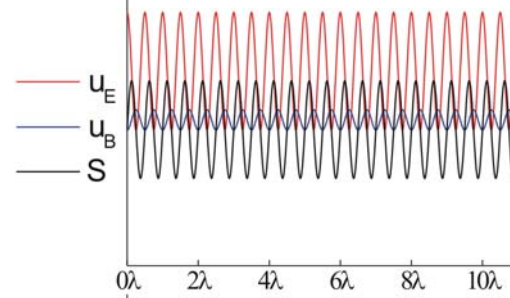
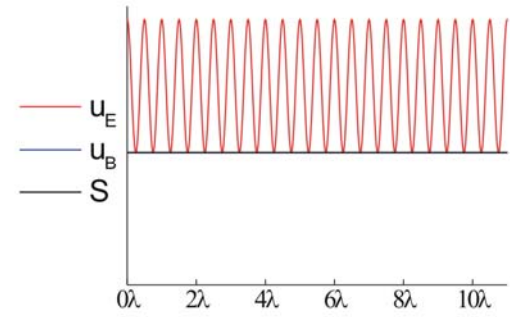
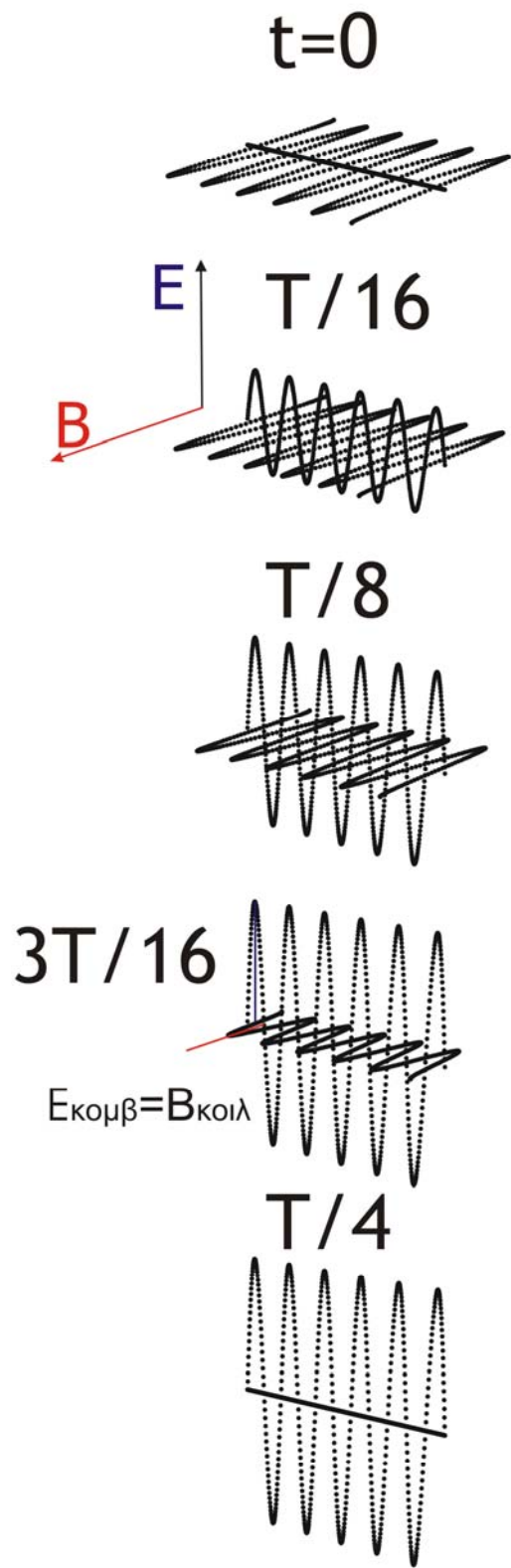
$$(2) \rightarrow \langle u_E \rangle = \frac{1}{4} \varepsilon_0 A^2 \cos^2(kz)$$

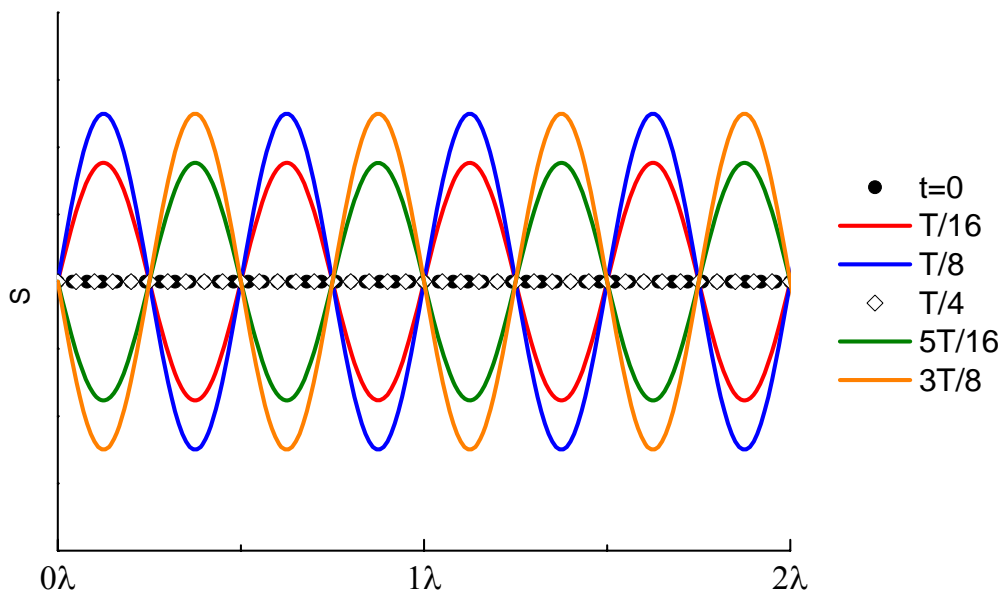
$$(3) \rightarrow \langle u_B \rangle = \frac{1}{4} \varepsilon_0 A^2 \sin^2(kz)$$

$$(4) \rightarrow \langle u \rangle = \frac{1}{4} \varepsilon_0 A^2$$

$$(5) \rightarrow \langle S \rangle = \varepsilon_0 c A^2 [\cos(\omega t) \cos(kz) \sin(\omega t) \sin(kz)] = 0$$

Δηλαδή σε αντίθεση με τα οδεύοντα κύματα στα οποία η ένταση της ακτινοβολίας I ταυτίζεται με τη μέση τιμή του διανύσματος Poynting και ισούται με $I=cu$, στα στάσιμα κύματα δεν υπάρχει σταθερή ροή ενέργειας προς μια διεύθυνση και γενικά η εξίσωση $I=cu$ δεν μπορεί να χρησιμοποιηθεί. Η ενέργεια μετατρέπεται, τοπικά και εναλλάξ, σε ενέργεια μαγνητικού και ηλεκτρικού πεδίου όπως στα στάσιμα κύματα σε πακτωμένη χορδή στα δύο άκρα η ενέργεια μετατρέπεται από κινητική και δυναμική και αντίστροφα (για t στα οποία η χορδή είναι οριζόντια και μη-παραμορφωμένη τα σημεία που αντιστοιχούν σε κοιλίες έχουν τη μέγιστη κινητική ενέργεια και για t στα οποία η χορδή είναι πλήρως παραμορφωμένη σε κοιλίες η κινητική ενέργεια είναι μηδέν αλλά σε κόμβους η δυναμική ενέργεια είναι μέγιστη).





Το διάνυσμα Poynting μηδενίζεται σε κόμβους του E (που είναι κοιλίες του B) και σε κόμβους του B (που είναι κοιλίες του E). Σε ενδιάμεσα σημεία αλλάζει πρόσημο κάθε $T/4$, δηλαδή εκφράζει τον τοπικό εγκλωβισμό της ενέργειας του πεδίου μεταξύ διαδοχικών κόμβων.