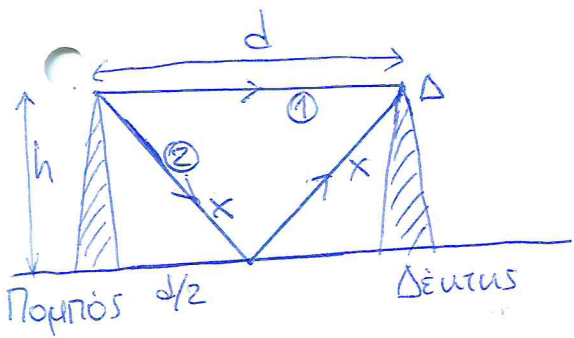


# ΑΣΚΗΣΕΙΣ ΚΕΦΑΛΑΙΟΥ 03.

**1.** Στην εικόνα φαίνονται ένας πομπός & ένας δέκτης ραδιοκυμάτων, οι οποίοι χωρίζονται από απόσταση  $d$  και βρίσκονται σε ύψος  $h$  από το έδαφος. Ο δέκτης μπορεί να λαμβάνει τα σήματα απευθείας από τον πομπό ή μέσω ανάκλασης στο έδαφος. Υποθέτουμε ότι το έδαφος ανάμεσα στον πομπό & στο δέκτη είναι επίπεδο & ότι κατά την ανάκλαση παρατηρείται αλλαγή φάσης  $180^\circ$ . Βρείτε ποια είναι τα μεγαλύτερα μήκη κύματος που συμβάλλουν α) ενισχυτικά και β) κατασφραγιστικά.



## ΛΥΣΗ

Οι κύματα 1 & 2 ευδερπώνονται με τον ίδια φάση, αλλά όταν φτάσουν στο δέκτη έχουν διαφορά φάσης, έστω  $\varphi_{\Delta L}$ , τόσο λόγω ανάκλασης της ακτίνας 2 στο έδαφος

(κατά  $\pi$ ) όσο & λόγω διαφοράς στον οπτικό δρόμο των δύο ακτίνων,  $\varphi_{\Delta L}$ . Η διαφορά στον οπτικό δρόμο των δύο ακτίνων είναι:

$$\Delta L = 2x - d = 2\sqrt{h^2 + (d/2)^2} - d = \sqrt{4h^2 + d^2} - d \quad (1)$$

Ισχύουν:  $\varphi_{\text{ολ}} = \pi + \varphi_{\Delta L}$ , όπου  $\varphi_{\Delta L} = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L$ . Οπότε:

α) Ενισχυτική συμβαλή θα έχουμε όταν:  $\varphi_{\text{ολ}} = 2\pi m$ ,  $m=1,2,\dots$ , άρα:

$$\pi + \varphi_{\Delta L} = 2\pi m \Rightarrow \varphi_{\Delta L} = 2\pi(m - 1/2) \Rightarrow \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L = 2\pi(m - 1/2) \Rightarrow \lambda_{\text{ενισχ}} = \frac{\Delta L}{(m - 1/2)}, m=1,2,\dots$$

Το μεγαλύτερο μήκος κύματος που συμβάλλει ενισχυτικά θα είναι αυτό για  $m=1$ , άρα:  $\lambda_{\text{max, ενισχ}} = 2\Delta L \Rightarrow$

$$\lambda_{\text{max, ενισχ}} = 2[\sqrt{4h^2 + d^2} - d]$$

β) κατασφραγιστική συμβαλή έχουμε όταν:  $\varphi_{\text{ολ}} = 2\pi(m + 1/2)$ ,  $m=1,2,\dots$ , άρα:

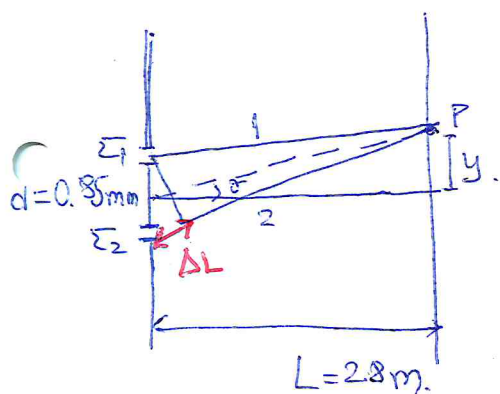
$$\pi + \varphi_{\Delta L} = 2\pi(m + 1/2) \Rightarrow \varphi_{\Delta L} = 2\pi m \Rightarrow \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L = 2\pi m \Rightarrow \lambda_{\text{κατ}} = \frac{\Delta L}{m}, m=1,2,\dots$$

Το μεγαλύτερο μήκος κύματος που συμβάλλει κατασφραγιστικά θα είναι αυτό για  $m=1$ , άρα:

$$\lambda_{\text{max, κατ}} = \Delta L \Rightarrow \lambda_{\text{max, κατ}} = \sqrt{4h^2 + d^2} - d$$

**2** Δύο στενές, παράλληλες σχισμές σε απόσταση  $0.85 \text{ mm}$  μεταξύ τους φωτίζονται από φως μήκους κύματος  $600 \text{ nm}$ . Η οθόνη απέχει  $2.8 \text{ m}$  από τις σχισμές. (α) Ποια είναι η διαφορά φάσης μεταξύ των δύο κυμάτων που συμβάλλουν επάνω στην οθόνη, σε ένα σημείο που απέχει  $2.5 \text{ mm}$  από τον κεντρικό φωτεινό κροσσό; (β) Ποιος είναι ο λόγος της έντασης σε αυτό το σημείο προς την ένταση στο κέντρο ενός φωτεινού κροσσού;

**ΛΥΣΗ**



(α) Η διαφορά δρόμου  $\Delta L (= d \sin \theta)$  θα προκαλέσει διαφορά φάσης,  $\phi$ , μεταξύ των δύο κυμάτων που συμβάλλουν στο σημείο P.

Ισχύει:  $\phi = \frac{2\pi \Delta L}{\lambda} = \frac{2\pi d \sin \theta}{\lambda}$ , όπου:

$\sin \theta = \frac{y}{\sqrt{y^2 + L^2}}$ . Δεδομένου ότι  $y \ll L$ ,

θα ισχύει:  $\sin \theta \approx \frac{y}{L}$ , άρα:

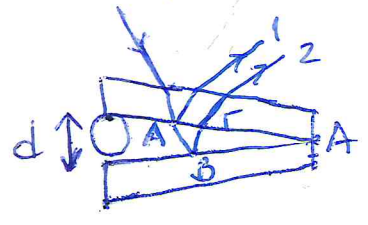
$$\phi = \frac{2\pi d}{\lambda} \frac{y}{L} = \frac{2\pi (0.85 \times 10^{-3} \text{ m}) (0.0025 \text{ m})}{(600 \times 10^{-9} \text{ m}) (2.8 \text{ m})} = 7.95 \text{ rad} = 2\pi + 1.66 \text{ rad} \Rightarrow \phi = 95.1^\circ$$

(β) Ισχύει:  $I(\theta) = I_{\text{max}} \cos^2 \left[ \frac{\phi(\theta)}{2} \right] \Rightarrow$

$$\frac{I(\theta)}{I_{\text{max}}} = \cos^2 \left( \frac{\phi}{2} \right) = \cos^2 \left( \frac{95.1}{2} \right) \Rightarrow \frac{I(\theta)}{I_{\text{max}}} \approx 0.46$$

Από ότι φαίνεται, στο σημείο P οι αυτές συμβάλλουν εν μέρει ενισχυτικά, ή η ένταση του φωτός είναι περίπου το μισό από την ένταση στο κέντρο του κροσσού.

**3** Μεταξύ δύο παράλληλων πλακών οι οποίες διαχωρίζονται από ένα αέριο τους από ένα πολύ λεπτό σύρμα με κυκλική διατομή, σχηματίζεται ένα τριγωνικό ημίσημα από αέρα. Φωτίστε το ημίσημα από πάνω με φως των 600nm και καθώς το παρατηρείτε από γωνία, βλέπετε 30 σωματιώδη υφασίδια. Υπολογίστε τη διάμετρο  $d$  του σύρματος. **ΛΥΣΗ**



Την πάνω επιφάνεια της πρώτης παράλληλης πλάκας θα τη βλέπουμε (εξ αναγκάστως) πάντα, στην κάτω επιφάνεια της πρώτης πλάκας θα εμφανίζονται οι σωματιώδη υφασίδια.

Φωτεινά αυτίνα που προσπίπτει στο Α στην κάτω επιφάνεια της πρώτης πλάκας ανακλάται, χωρίς διαφορά φάσης ( $n_{\text{αέρα}} < n_{\text{πλάκας}}$ ). Μέρος της αυτίνας διαθλάται και ανακλάται στην πάνω επιφάνεια της δεύτερης πλάκας (σημείο Β). Επιστρέφει ξανά στην πάνω πλάκα, ή στο τέλος στο μάτι του παρατηρητή (αυτίνα 2). Στο σημείο Β η αυτίνα 2 εμφανίζει φάσης,  $\pi$ , λόγω ανάκλασης. Επίσης, η 2 έχει διαφορά φάσης με την 1 και επειδή θα πρέπει να διανύσει απόσταση  $\approx 2t$  ( $t$  το πάχος του ημίσηματος στο σημείο της δεύτερης ανάκλασης). Άρα, για να έχουμε κατασκευαστική συμβαχή, θα πρέπει:

$$2t = m\lambda \quad (m = 0, 1, 2, \dots)$$

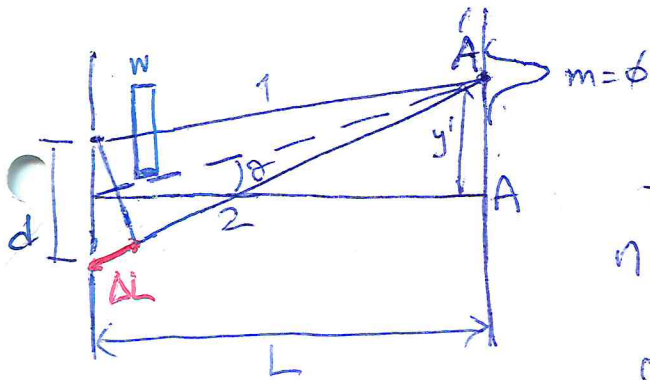
Το  $m = 0$  αντιστοιχεί στο σημείο Α όπου ενώνονται οι δύο πλάκες. Υποθέτουμε ότι ο 30<sup>ος</sup> σωματιώδης υφασίδια αντιστοιχεί στο άλλο άκρο, στο οποίο υπάρχει το πολύ λεπτό σύρμα, ή όπου  $2d = 2t = 29\lambda \Rightarrow$

$$d = 14.5\lambda \Rightarrow d = 14.5 (600 \times 10^{-9} \text{ m}) = 8.7 \mu\text{m} \text{ (πολύ μικρότερο σε μέγεθος ή από ανθρώπινη τρίχα).}$$

**4**

Θεωρήστε τη διάταξη διπλής σχισμής που φαίνεται στην εικόνα, όπου η απόσταση των σχισμών είναι  $d$  και η απόσταση της διάταξης από την οθόνη είναι  $L$ . Επάνω από την άνω σχισμή τοποθετείται ένα ελάσμα από διαφανές υλικό με δεύτερη διάθλαση  $n$  και πάχος  $w$ . Το αποτέλεσμα είναι ότι το υπεριομό μέρος της εικόνας συμβαίνει μετατοπίζεται προς τα πάνω κατά απόσταση  $y'$ . Βρείτε την απόσταση  $y'$ .

**ΛΥΣΗ**



Η ύπαρξη του ελασματος αλλάζει κατά κάποιον τρόπο, το μήκος της διαδρομής που θα ακολουθήσει η οπτική αυτίνα καθώς διακρίνεται μέσα από αυτό. Οπότε το σημείο στο οποίο οι αυτίνες 1 και 2 θα

συμβάλλουν ενισχυτικά (για  $m = \phi$ ) δεν θα είναι πια το σημείο A, αλλά το A', για το οποίο η διαφορά διαδρομής για των αυτίνα 2,  $\Delta L$ , είναι ίδια με αυτή που προκύπτει για την 1 μέσω του ημισυμμετρικού ελασματος. Ισχύει:  $\phi_2 = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L (1)$   
Για το  $\phi_1$ , ισχύει:  $\Delta t_{\text{αέρα}} = \frac{w}{c}$  και  $\Delta t_{\text{η}}$  =  $\frac{w}{v}$ , άρα:

$$\Delta t_{\text{η}} - \Delta t_{\text{αέρα}} = w \left( \frac{1}{v} - \frac{1}{c} \right). \text{ Όμως, } v = \frac{c}{n}, \text{ άρα:}$$

$$\Delta t_{\text{η}} - \Delta t_{\text{αέρα}} = w \left( \frac{n}{c} - \frac{1}{c} \right) = \frac{w}{c} (n-1) = \frac{w}{f \lambda} (n-1). \text{ Για την}$$

αυτή 1, η διαφορά φάσης προκύπτει από το γεγονός ότι:  $\Delta t_{\text{αέρα}} \neq \Delta t_{\text{η}}$ . Η  $\phi_1$ , θα είναι ανάλογη του ποσοστού της  $(\Delta t_{\text{η}} - \Delta t_{\text{αέρα}})$  ως προς την περίοδο  $T = \frac{1}{f}$ , της αλληλοβροχίας. Άρα:  $\phi_1 = 2\pi \frac{\Delta t_{\text{η}} - \Delta t_{\text{αέρα}}}{T} = 2\pi f \cdot \frac{w}{f \lambda} (n-1) \Rightarrow$

$$\phi_1 = \frac{2\pi w}{\lambda} (n-1) \quad (2).$$

Από (1) & (2), η σχέση:  $\phi_1 = \phi_2$ , γράφεται:

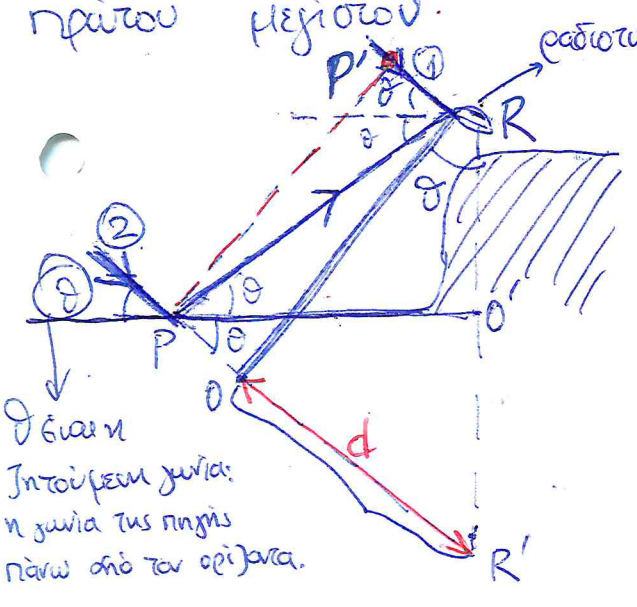
$$\frac{2\pi w}{\lambda} (n-1) = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L \Rightarrow \Delta L = w (n-1). \text{ Θεωρώντας ότι: } \Delta L \approx d \sin \theta,$$

και  $\sin \theta = \frac{y'}{L}$ , έχουμε:  $d \frac{y'}{L} = w (n-1) \Rightarrow$

$$y' = \frac{w (n-1) L}{d}$$

**5** Ραδιοκύματα συχνότητας 60 MHz που εκπέμπει κάποιος σταθμός φτάνουν σ' ένα ραδιοτηλεόμοιο μέσω δύο διαφορετικών διαδρομών. Η πρώτη είναι μια απ' ευθείας διαδρομή προς το δέκτη, ο οποίος βρίσκεται στην άκρη ενός υψοῦ γυφτού μήκους στον ωκεανό, ενώ η δεύτερη είναι μια διαδρομή μέσω ανάκλασης των ραδιοκυμάτων στο νερό. Αν το κέλυφος λήψης βρίσκεται σε ύψος 20 m από το επίπεδο της θάλασσας, ποια είναι η γωνία της ραδιοκύμας πάνω από τον οριζόντιο στη θέση του πρώτου μεγίστου.

**ΛΥΣΗ**



Έστω κύματα 1 που προσπίπτει απ' ευθείας στο δέκτη, και κύματα 2 που προσπίπτει εφ' ανάκλασης στο σημείο R. Οι αυτές αλληλοδρών διαφορετική διαδρομή για να φτάσουν στο R. Σύμφωνα με τον νόμο της ανάκλασης, η γωνία  $R\hat{P}O'$  είναι ίση με  $\theta$ , όπως βέβαια & η  $R'\hat{P}O'$ . Άρα το τρίγωνο  $PRR'$  είναι ισοσκελές, και άρα  $PR = PR'$ . Η διαφορά των μήκους της διαδρομής των κυμάτων (1) & (2) είναι ίση με:

$$\Delta L = PR - P'R = PR' - P'R = d \text{ (στο σχήμα), και: } d = \sin\theta(2 \cdot 20)$$

Αυτή η διαφορά στον οπτικό δρόμο θα προκαλέσει διαφορά φάσης:  $\phi = \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \Delta L$ . Υπάρχει ήδη μια διαφορά φάσης ανάμεσα στις αυτές (1) & (2) λόγω ανάκλασης στο P. Αρα, για να έχουμε την πρώτη ενισχυτική συμβαχή, θα πρέπει:  $\phi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L = \pi$ .

Άρα:  $\frac{2\pi}{\lambda} \Delta L = \pi \Rightarrow 2d = \lambda \Rightarrow 2(20) \sin\theta = \lambda$ . (για  $f = 60 \text{ MHz}$ ,  $\lambda = 5 \text{ m}$ ). Άρα:  $4 \times 20 \text{ m} \sin\theta = 5 \text{ m} \Rightarrow \sin\theta = \frac{5}{80} \Rightarrow$

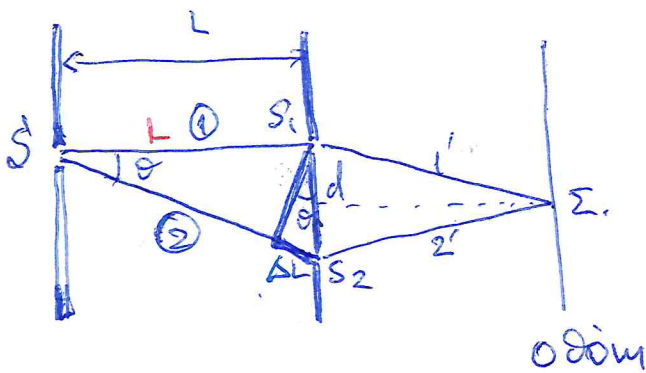
$\theta = 3.58^\circ$

$\phi_{\text{πρ}} = \phi_{\Delta L} + \pi$ .

$\phi_{\text{πρ}} = 2\pi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L + \pi \Rightarrow \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L = \pi$ .

6 Από μια πηγή σταθμίσιας  $\lambda$  διαέρχεται μονοχρωματικό φως με μήκος κύματος  $620\text{nm}$ , που στη συνέχεια προσπίπτει σε μία οδόντων οποία υπάρχουν οι δύο παράλληλες σχισμές  $S_1$  και  $S_2$  που φαίνονται στην εικόνα. Η σχισμή  $S_1$  είναι ευθυγραμμισμένη με την  $\lambda$  και βρίσκεται σε απόσταση  $L=1.2\text{m}$  από αυτή, ενώ η  $S_2$  είναι μετατοπισμένη κατά απόσταση  $d$  προς τα κάτω. Το φως ανιχνεύεται στο σημείο  $\Sigma$  επάνω σε μία δεύτερη οδόντων η οποία ισοπέχει από τις  $S_1$  και  $S_2$ . Όταν είναι ανοικτή είτε η  $S_1$  είτε η  $S_2$ , στο σημείο  $\Sigma$  καταγράφεται ίση ένταση φωτός. Όταν είναι ανοικτές και οι δύο σχισμές, η ένταση είναι τριπλάσια. Βρείτε την ελάχιστη δυνατή τιμή για την απόσταση  $d$  μεταξύ των σχισμών.

**ΛΥΣΗ**



Όταν οι ακτίνες 1 και 2 ξεκινούν από την σχισμή  $\lambda$  είναι ισοφασικές (υπόδοξη). Όμως, φτάνουν στα  $S_1$  και  $S_2$  με διαφορά φάσης, λόγω διαφοράς στο μήκος της διαδρομής που ακολουθούν:

$$\phi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L$$

Η διαφορά μήκους,  $\Delta L$ , είναι ίση με:  $\Delta L = (\overbrace{L^2 + d^2}^{\sqrt{\quad}})^{1/2} - L$ ,

λόγω της διαφοράς φάσης,

για τα κύματα που

επιπέμπονται από τα  $S_1$  και  $S_2$  ισχύει:

$$E_1 = E_0 \sin \omega t, \text{ και } E_2 = E_0 \sin(\omega t + \phi).$$

Η (μέση) ένταση στο σημείο  $\Sigma$  είναι ανάλογη του  $\langle E^2 \rangle$ . Άρα, όταν είναι ανοικτή είτε η  $S_1$  είτε η  $S_2$ , στο σημείο  $\Sigma$  θα καταγράφεται ένταση φωτός  $\propto \frac{E_0^2}{2}$ .

Όταν είναι ανοικτές και οι δύο σχισμές, το μήκος της διαδρομής των ακτίνων 1' και 2' από τα  $S_1$  και  $S_2$  στο  $\Sigma$  είναι το ίδιο, άρα, δεν προστίθεται σε αυτά επιπλέον φάση. Οπότε:

$$E_{\Sigma} = E_1 + E_2 = E_0 [\sin \omega t + \sin(\omega t + \phi)] \Rightarrow$$

$$E_{\Sigma} = 2E_0 \cos\left(\frac{\phi}{2}\right) \sin(\omega t + \phi/2).$$

6

Τότε,  $I_{\Sigma} \propto \langle E_{\Sigma} \rangle^2$ , και:

$$\langle E_{\Sigma} \rangle^2 = 4 E_0^2 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right) \langle \sin^2\left(\omega t + \frac{\phi}{2}\right) \rangle, \text{ όπου } I_{\Sigma}$$

είναι η εγκατά ακτινοβολίας στο  $\Sigma$ . Επειδή  $\langle \sin^2\left(\omega t + \frac{\phi}{2}\right) \rangle = \frac{1}{2}$ ,

θα έχουμε:  $\langle E_{\Sigma} \rangle^2 = 2 E_0^2 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right)$ . Άρα:

$$I_{\Sigma, S_1} = \frac{E_0^2/2}{c\mu_0}, \quad I_{\Sigma, S_2} = \frac{E_0^2/2}{c\mu_0}, \quad \text{και} \quad I_{\Sigma, S_1+S_2} = \frac{2 E_0^2 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right)}{c\mu_0},$$

και:  $\frac{I_{\Sigma, S_1+S_2}}{I_{\Sigma, S_1}} = \frac{I_{\Sigma, S_1+S_2}}{I_{\Sigma, S_2}} = 3$  (αυτό είναι δεδομένο της άσκησης).

Άρα:

$$\frac{2 E_0^2 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right) / c\mu_0}{E_0^2 / (2 c\mu_0)} = 3 \Rightarrow 4 \cos^2\left(\frac{\phi}{2}\right) = 3 \Rightarrow$$

$$\cos\left(\frac{\phi}{2}\right) = \sqrt{\frac{3}{4}} \Rightarrow \phi = \frac{2\pi}{6} \quad \text{και, } \phi = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta L, \text{ άρα:}$$

$$\frac{\lambda}{6} = \left(L^2 + d^2\right)^{1/2} - L \Rightarrow d = 0.498 \text{ mm.}$$

$$\rightarrow (\lambda = 620 \text{ nm}, L = 1.2 \text{ m})$$