

ΔΙΑΜΗΚΕΙΣ ΤΡΟΦΙ ΚΟΙΛΟΤΗΤΑΣ

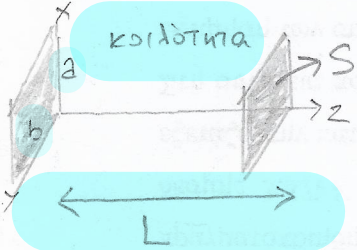
ΕΝΩΣ

ΕΥΡΟΥΣ ΓΡΑΜΜΗΣ

(ΕΞΑΝΑΓΚΑΣΜΕΝΗΣ) ΕΚΠΟΜΠΗΣ

ΚΟΙΛΟΤΗΤΑ

Έτσι τις κοιλότητες υποσχηματίζονται ΗΜ τρόποι m : ή κυκλική τους συχνότητα να είναι



$\omega_m = \frac{m\pi c}{L}, m \in \mathbb{N}^* \Rightarrow$

$\nu_m = \frac{mc}{2L}, m \in \mathbb{N}^*$ συχνότητα $\frac{c}{\lambda_m} = \frac{m c}{2L} \Rightarrow$

$L = m \cdot \frac{\lambda_m}{2}, m \in \mathbb{N}^*$ (στάσιμα κύματα...)

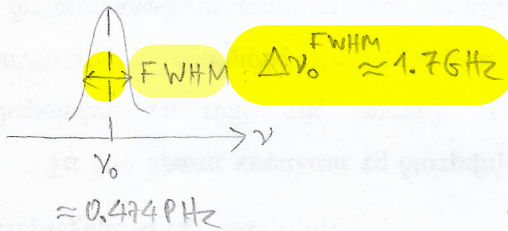
$V = L \cdot S$

Έπειδή οι διαστάσεις $a, b \ll L$ και οι τρόποι αυτοί εξηχθούν

θέτουμε κυρίαρχες συνθήκες κατά μήκος του άξονα z που συνδέεται δύο κόντες υποσχηματίζονται διαμήκεις τρόποι (longitudinal modes)

Εύρος γραμμής (εξαναχυσμένης) έκπομπης

π.χ. ζυδρή γραμμή @ laser He-Ne, έχει κεντρικό μήκος κύματος



$\lambda_0 = 632.8 \text{ nm} \Rightarrow$

$\nu_0 = 0.474 \times 10^{15} \text{ Hz} = 0.474 \text{ PHz}$

ενώ το FWHM της είναι $\Delta \nu_0^{\text{FWHM}} \approx 1.7 \text{ GHz} = 1.7 \times 10^9 \text{ Hz}$

$\frac{\Delta \nu_0^{\text{FWHM}}}{\nu_0} \approx \frac{1.7 \text{ GHz}}{0.474 \text{ PHz}} \approx 3.6 \times 10^{-6}$

δηλαδή η ζυδρή γραμμή είναι αρκετά λεπτή

ΕΡΩΤΗΜΑ

Ε υποσχηματίζονται από την κοιλότητα διαμήκεις ΗΜ τρόποι m , οι οποίοι να χρησιμοποιούν στη συχνότητα περιοχή της ν_0 , & ποια έχει

εύρος $\Delta \nu_0^{\text{FWHM}}$;

$\nu_m = \frac{mc}{2L}, m \in \mathbb{N}^* \Rightarrow \Delta \nu_{m, m+1} = \frac{c}{2L}$

συχνότητα απόσταση διαδοχικών διαμήκων ΗΜ τρόπων $m, m+1$

π.χ. για $L = 0.4 \text{ m}$ $\frac{c}{2L} = \frac{3 \cdot 10^8}{0.8} \text{ Hz} = \frac{3}{8} \cdot 10^9 \text{ Hz} = 0.375 \text{ GHz} = 375 \text{ MHz}$

Άρα μέσα στο FWHM της γ_0 , $\Delta \nu_0^{FWHM}$, χωράνε

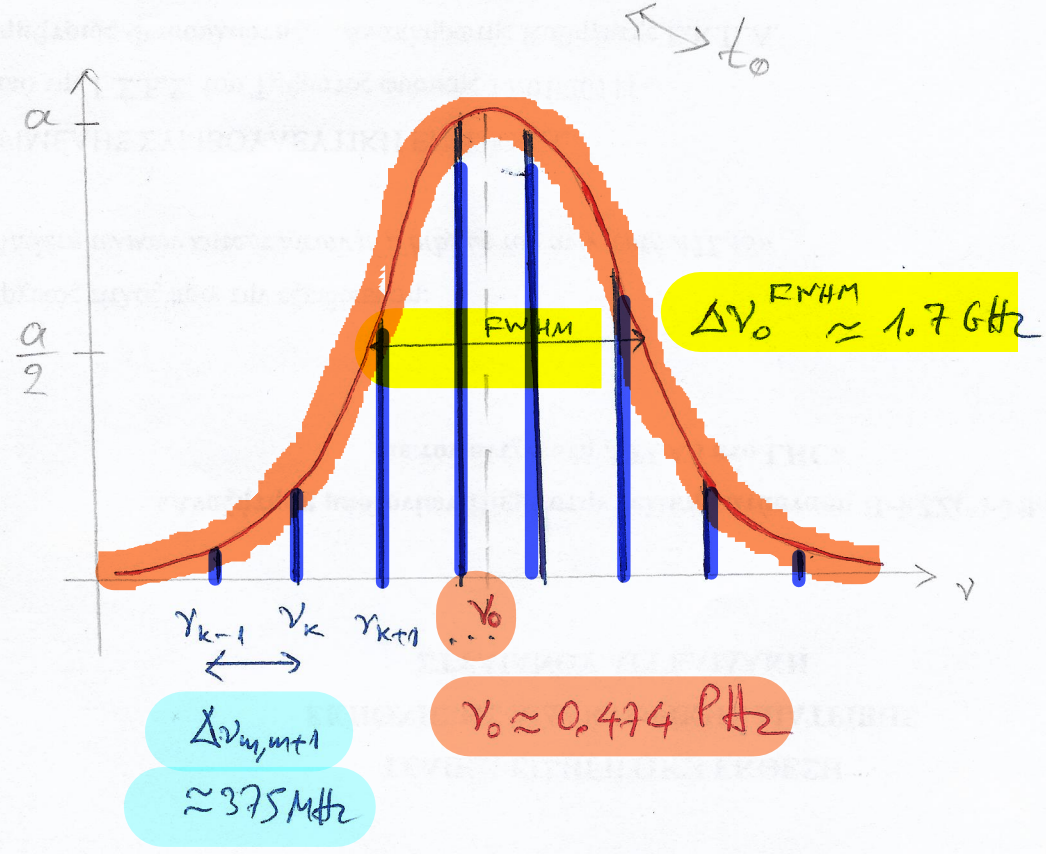
$$\frac{\Delta \nu_0^{FWHM}}{\Delta \nu_{m,m+1}} = \frac{1.7 \text{ GHz}}{375 \text{ MHz}} = 4.533 \approx 4$$

↓
άκεραιο μέτρο

Δηλαδή βλέπουμε ότι μέσα στο εύρος της γραμμής (εναρμονισμένη) έννοια

έκπληκτων άρκεσι διαγώνισι γόσι (έλλα και εχέρσιου...)

Το εύρος κάθε διαγώνισι (έλλα και εχέρσιου...) ΗΜ γόσι είναι $\Delta \nu_m^{FWHM} \approx 1 \text{ MHz}$ γι 10 MHz



ΣΤΑΣΙΜΑ ΗΜ ΚΥΜΑΤΑ ΣΕ 3Δ ΚΟΙΛΟΤΗΤΑ

standing EM waves in a 3D cavity

ΔΙΑΜΗΚΕΙΣ ΤΡΟΠΟΙ

longitudinal modes

ΕΓΚΑΡΣΙΟΙ ΤΡΟΠΟΙ

transverse modes

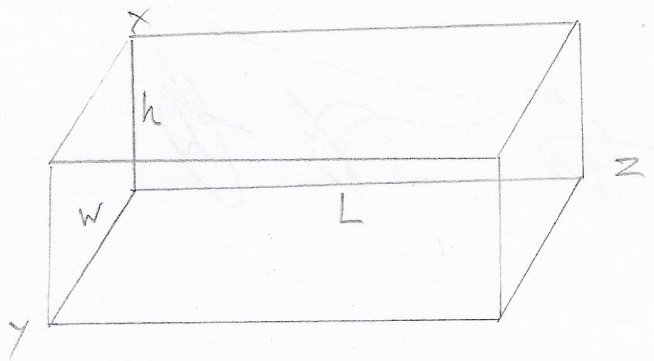
TE (transverse electric) mode εγκάρσιος ηλεκτρικός τρόπος
 $\nabla \cdot \vec{E} \parallel \vec{k}$ (διεύθυνση διαδόσεως)

TM (transverse magnetic) mode εγκάρσιος μαγνητικός τρόπος
 $\nabla \cdot \vec{B} \parallel \vec{k}$ (διεύθυνση διαδόσεως)

TEM (transverse electromagnetic) mode εγκάρσιος ηλεκτρομαγνητικός τρόπος
 $\nabla \cdot \vec{E}, \nabla \cdot \vec{B} \parallel \vec{k}$ (διεύθυνση διαδόσεως)

Ή ΕΣΩ ΉΧΟΥΜΕ TEM (λογίζονται ως διεύθυνση διαδόσεως
 την παράλληλη στη μακρὰ διάσταση τῆς κοιλότητας,
 δηλ. τον ἄξονα z, λεγόμενα και ὀπτικοὶ ἄξονες)

Είχαμε εξετάσει την δρδωμένα κοιλότητα



$E_x = E_{x0} \cos(k_x x) \sin(k_y y) \sin(k_z z) \hat{x}$

$E_y = E_{y0} \sin(k_x x) \cos(k_y y) \sin(k_z z) \hat{y}$

$E_z = E_{z0} \sin(k_x x) \sin(k_y y) \cos(k_z z) \hat{z}$

$B_x = \frac{i}{\omega} (E_{y0} k_z - E_{z0} k_y) \sin(k_x x) \cos(k_y y) \cos(k_z z) \hat{x}$

$B_y = \frac{i}{\omega} (E_{z0} k_x - E_{x0} k_z) \cos(k_x x) \sin(k_y y) \cos(k_z z) \hat{y}$

$B_z = \frac{i}{\omega} (E_{x0} k_y - E_{y0} k_x) \cos(k_x x) \cos(k_y y) \sin(k_z z) \hat{z}$

$k_x^2 + k_y^2 + k_z^2 = \frac{\omega^2}{c^2}$ $k_x = \frac{m_x \pi}{a_x}$ $k_y = \frac{m_y \pi}{a_y}$ $k_z = \frac{m_z \pi}{a_z}$

$m_x, m_y, m_z \in \mathbb{Z}$
 $m_x, m_y, m_z \in \mathbb{N}$ ἀνεξαρτητές των άλλων προτιγών στα E_{x0}, E_{y0}, E_{z0}

$m_x := p$ $m_y := q$ $m_z := m$ ἀριθμοί προτύπων node numbers

• Όχι ένα του ενός να μηδενίζεται ταυτόχρονα (αλλιώς δίνεται) με βάση τις άνωθεν εξισώσεις

$\omega_{pqm} = \pi c \sqrt{\left(\frac{p}{h}\right)^2 + \left(\frac{q}{w}\right)^2 + \left(\frac{m}{L}\right)^2}$

$\gamma_{pqm} = \frac{c}{2} \sqrt{\left(\frac{p}{h}\right)^2 + \left(\frac{q}{w}\right)^2 + \left(\frac{m}{L}\right)^2}$

δρδωμένα κοιλότητα

$$\omega_{pqm} = \pi c \sqrt{\frac{p^2 + q^2}{a^2} + \frac{m^2}{L^2}}$$

$$\nu_{pqm} = \frac{c}{2} \sqrt{\frac{p^2 + q^2}{a^2} + \frac{m^2}{L^2}}$$

Τετραγωνική κοιλότητα

$$a = w = h$$

$$\omega_{pqm} = \frac{\pi c}{a} \sqrt{p^2 + q^2 + m^2}$$

$$\nu_{pqm} = \frac{c}{2a} \sqrt{p^2 + q^2 + m^2}$$

Κυβική κοιλότητα

$$a = w = h = L$$

p	q	m	$\frac{2a\nu}{c}$	HM πεδίο
0	0	0	0	0
0	0	1	1	0
0	1	1	$\sqrt{2}$	$\neq 0$
1	1	1	$\sqrt{3}$	$\neq 0$
2	0	0	2	0
2	1	0	$\sqrt{5}$	$\neq 0$

Τετραγωνική κοιλότητα

$$\begin{aligned} \gamma_{pgm} &= \frac{c}{2} \sqrt{\frac{p^2+q^2}{a^2} + \frac{m^2}{L^2}} = \frac{c}{2} \frac{m}{L} \sqrt{1 + \frac{p^2+q^2}{a^2} \cdot \frac{L^2}{m^2}} \\ &= \frac{c}{2} \frac{m}{L} \sqrt{1 + \frac{p^2+q^2}{m^2} \cdot \frac{L^2}{a^2}} \\ &= \frac{c}{2} \frac{m}{L} \sqrt{1+x} \end{aligned}$$

όπου

$$x = \frac{p^2+q^2}{m^2} \left(\frac{L}{a}\right)^2$$

π.χ. Laser He-Ne

$$\lambda_0 = 632.8 \text{ nm} \quad \gamma_0 = 0.474 \text{ PHz}$$

$$L = 0.4 \text{ m}$$

Αν προσπαθήσουμε να κλείσουμε για έκτιση της ταχύτητας με λ_0 .

Αν είχαμε μόνο διαγώνιους πόλους (1 Δ περίπλευρη)

$$\omega_m = \frac{m\pi c}{L} \quad \gamma_m = \frac{m c}{2L} \quad \frac{1}{\lambda_m} = \frac{m}{2L} \Leftrightarrow L = m \frac{\lambda_m}{2}$$

ΘΕΛΟΥΜΕ

$$\gamma_m \sim \gamma_0$$

$$\frac{m c}{2L} \sim 0.474 \text{ PHz}$$

$$m \sim \frac{2L \cdot 0.474 \text{ PHz}}{c} = \frac{2 \cdot 0.4 \text{ m} \cdot 0.474 \text{ PHz}}{3 \cdot 10^8 \text{ m/s}}$$

$$m \sim \frac{0.8 \cdot 0.474}{3} \cdot 10^7 = 0.1264 \cdot 10^7 \Rightarrow$$

$$m \approx 1.264 \cdot 10^6$$

$$m^2 \approx 1.6 \cdot 10^{12}$$

για $a = 1 \text{ mm}$ $\left(\frac{L}{a}\right)^2 = \left(\frac{4 \cdot 10^{-1}}{10^{-3}}\right)^2 = 160000$

για $a = 2 \text{ mm}$ $\left(\frac{L}{a}\right)^2 = \left(\frac{4 \cdot 10^{-1}}{2 \cdot 10^{-3}}\right)^2 = 40000$

για $a = 4 \text{ mm}$ $\left(\frac{L}{a}\right)^2 = \left(\frac{4 \cdot 10^{-1}}{4 \cdot 10^{-3}}\right)^2 = 10000$

για $a = 10 \text{ mm}$ $\left(\frac{L}{a}\right)^2 = \left(\frac{4 \cdot 10^{-1}}{10^{-2}}\right)^2 = 1600$

• Άρα, για μικρά $p, q \approx 0, 1, 2, \dots \Rightarrow \times$ μικρό

οπότε, μπορούμε να κάνουμε ένα άνοιγμα Taylor

$$\sqrt{1+x} = 1 + \frac{x}{2} - \frac{x^2}{8} + \dots \approx 1 + \frac{x}{2}$$

Οπότε

$$\gamma_{pqm} \approx \frac{c}{2} \frac{m}{L} \left(1 + \frac{x}{2}\right)$$

$$\gamma_{pqm} \approx \frac{c}{2} \frac{m}{L} + \frac{c}{2} \frac{m}{L} \frac{1}{2} \cdot \frac{p^2 + q^2}{m^2} \left(\frac{L}{a}\right)^2$$

$$\gamma_{pqm} \approx \frac{mc}{2L} + \frac{cL}{4a^2} \frac{p^2 + q^2}{m}$$



$$\gamma_{00m} \approx \frac{mc}{2L} = \gamma_m$$

οι διαφορές είναι οι συχνότητες των διαγικών τρόπων στο 1Δ πρόβλημα

Βεβαίως, στο 3Δ πρόβλημα, αν δύο από τους αριθμούς τρόπων μηδενιστούν έχουμε μηδενισμό ως ΗΜ πεδίου στην κοιλότητα.

Οι τρόποι με $p \neq 0$ ή $q \neq 0$ λέγονται εγκάρσιοι τρόποι (transverse modes)

Η συχνότητα απόσταση μεταξύ δύο διαδοχικών εγκεντρικών τριώνων η.κ. μεταβάλλονται γύρω στο p , με συγκεκριμένα q, m , είναι λοιπόν

$$\Delta\nu_{p,p+1} \approx \frac{cL}{4a^2} \frac{(p+1)^2 - p^2}{m} = \frac{cL}{4a^2} \frac{2p+1}{m}$$

π.χ. για $L=0.4\text{ m}$ και $a=4\text{ mm}$

$$\Delta\nu_{p,p+1} = \frac{3 \cdot 10^8 \cdot 4 \cdot 10^{-1}}{4 \cdot 16 \cdot 10^{-6}} \frac{2p+1}{m} = \frac{3 \cdot 10^{13}}{16m} (2p+1)$$

$$m \approx 1.264 \cdot 10^6$$

$$\Delta\nu_{p,p+1} \approx 0.148 \cdot \frac{10^{13}}{10^6} (2p+1) = 1.5 \cdot 10^6 (2p+1) \text{ Hz}$$

$$= 1.5 (2p+1) \text{ MHz}$$

$$\Delta\nu_{p,p+1} \approx 1.5 (2p+1) \text{ MHz}$$

$$\Delta\nu_{m,m+1} = \frac{c}{2L} = 375 \text{ MHz}$$

$$\Delta\nu_{m,m+1} \gg \Delta\nu_{p,p+1}$$

Η συχνότητα απόσταση των διαγώνιων τριώνων είναι άρτια μεγαλύτερη από τη συχνότητα απόσταση των εγκεντρικών τριώνων.

για $p=1$

$$\Delta\nu_{p,p+1} \approx 4.5 \text{ MHz}$$

