

Άσκηση 1

Θεωρούμε το πρόβλημα της σκεδάσεως επιπέδου ηλεκτρομαγνητικού κύματος από διηλεκτρικό κύλινδρο στην περίπτωση πολώσεως TE (δηλ. ένταση μαγνητικού πεδίου \underline{H} παράλληλη προς τον άξονα του κυλίνδρου). Υποθέτουμε ακόμη ότι το προσπίπτον ΗΜ κύμα μεταβάλλεται αρμονικά με τον χρόνο (χρονική εξάρτηση $e^{j\omega t}$). Το προσπίπτον πεδίο H_z^i (i =προσπίπτον) αναπτύσσεται ως εξής:

$$H_z^i = H_0 e^{-jk_0 x} = H_0 \sum_{n=-\infty}^{\infty} (j)^{-n} J_n(k_0 \rho) e^{jn\phi}$$

- α) Αναπτύσσοντας κατάλληλα το πεδίο σκεδάσεως και το εσωτερικό πεδίο, και εφαρμόζοντας ακολούθως τις κατάλληλες οριακές συνθήκες, να υπολογισθούν τα ακόλουθα πεδία:

$$H_z^s, E_\rho^s, E_\phi^s \quad (\text{πεδία σκεδάσεως}) \text{ και}$$

$$H_z, E_\rho, E_\phi \quad (\text{πεδία εσωτερικά του κυλίνδρου}).$$

- β) Να υπολογισθεί η διαφορική ενεργός διατομή σκεδάσεως $\sigma = \sigma(\phi)$ για αγωγίμο $(\epsilon + j\omega)$ κύλινδρο στο όριο $k_0 a \ll 1$, όπου a η ακτίνα του κυλίνδρου, και να σχεδιαστεί σαν συνάρτηση της γωνίας ϕ .

(Υπόδειξη: $\sigma = \sigma(\phi) = \rho \left| \frac{H_z^s}{H_z^i} \right|^2$. Να εξετασθούν οι όροι $n=0, \pm 1, \pm 2$. Ποιούς από αυ-

τούς χρειάζεστε; Να γίνει χρήση ασυμπτωτικών εκφράσεων των συναρτήσεων Bessel και Hankel για μικρό όρισμα).

- γ) Να υπολογισθεί η συνολική ενεργός διατομή σκεδάσεως σ_{sc} .

(Υπόδειξη: να ολοκληρωθεί η έκφραση του προηγούμενου ερωτήματος ως προς την γωνία ϕ).

Άσκηση 2

Στο διπλανό σχήμα θεωρούμε την πρόσπτωση επιπέδου ΗΜ κύματος οριζόντια πολωμένου (πόλωση TM) επί μεταλλικής ταινίας πλάτους w , απείρου μήκους και άπειρης αγωγιμότητας.

α) Γράψτε τις εκφράσεις για το προσπίπτον ΗΜ πεδίο (διανύσματα \underline{E}^i και \underline{H}^i), όπως επίσης και για το ανακλώμενο (διανύσματα \underline{E}^r και \underline{H}^r) χρησιμοποιώντας γεωμετρική οπτική και λαμβάνοντας του συντελεστή ανάκλασης $\Gamma = -1$.

β) Υπολογίστε το επιφανειακό ρεύμα \underline{J}_s σαν συνάρτηση της κατεύθυνσης x χρησιμοποιώντας την προσέγγιση φυσικής οπτικής.

γ) Χρησιμοποιώντας το ολοκλήρωμα

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-ja\sqrt{x^2+t^2}}}{\sqrt{x^2+t^2}} dt = -j\pi H_0^{(2)}(ax)$$

αποδείξτε ότι το διανυσματικό δυναμικό \underline{A} δίδεται από την σχέση:

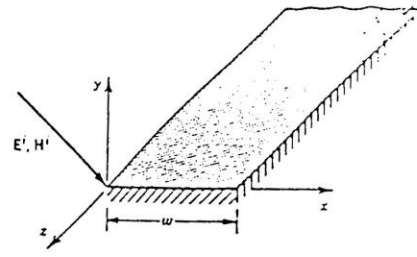
$$\underline{A} = -\hat{a}_z j \frac{\mu E_0}{2\eta} \sin\phi_i \int_0^w H_0^{(2)}(\beta|e-e'|) e^{j\beta x' \cos\phi_i} dx' \quad (2)$$

δ) Εάν $\rho \gg w$ (παρατήρηση στο μακράν πεδίο) χρησιμοποιώντας την σχέση:

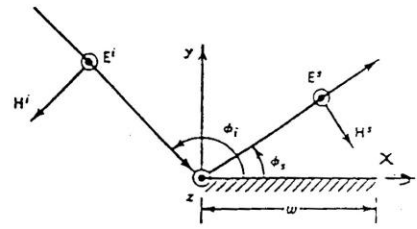
$$H_0^{(2)}(\beta|e-e'|) \cong \sqrt{\frac{2j}{\pi\beta}} \cdot \frac{e^{-j\beta\rho}}{\sqrt{\rho}} e^{j\beta x' \cos\phi_s} \quad (3)$$

αποδείξτε ότι

$$\underline{A} \cong \hat{a}_z j \frac{\mu E_0}{\eta} \sqrt{\frac{j}{2\pi\beta}} e^{j(\beta w/2)} (\cos\phi_s + \cos\phi_i) \cdot \left\{ \sin\phi_i \left[\frac{\sin\left[\frac{\beta w}{2}(\cos\phi_s + \cos\phi_i)\right]}{\frac{\beta w}{2}(\cos\phi_s + \cos\phi_i)} \right] \frac{e^{-j\beta\rho}}{\sqrt{\rho}} \right\} \quad (4)$$



(a)



(b)

ε) Χρησιμοποιώντας τις σχέσεις

$$\underline{E} \cong -j\omega \underline{A}, \quad \underline{H} \cong \frac{1}{\eta} \hat{\alpha}_r \times \underline{E} = -j \frac{\omega}{\eta} \hat{\alpha}_r \times \underline{A} \quad (5)$$

(μακράν πεδίο), υπολογίστε τα E_{θ}^S , H_{ϕ}^S (σχεδιαζόμενο πεδίο) σαν συνάρτηση των μεγεθών ρ , θ_S , ϕ_S , ϕ_i .

στ) Από την σχέση:

$$\sigma_{2-D} = \lim_{\rho \rightarrow \infty} \left[2\pi\rho \frac{|\underline{E}^S|^2}{|\underline{E}^i|^2} \right] \quad (6)$$

υπολογίστε την ενεργό διατομή σκέδασης σ_{2-D} για $\theta_S = 90^\circ$ σαν συνάρτηση των παραμέτρων ϕ_S , ϕ_i , w και σχεδιάστε την σε λογαριθμική κλίμακα (dB) για $\phi_i = 120^\circ$, $w = 2\lambda$ και $0 \leq \phi_S \leq 180^\circ$.

ζ) Υπολογίστε τον συντελεστή σ_{2-D} για $\phi_S = \phi_i$ (μονοστατική περίπτωση) και σχεδιάστε σε λογαριθμική κλίμακα για $w = 2\lambda$ και $0^\circ \leq \phi_i \leq 180^\circ$.