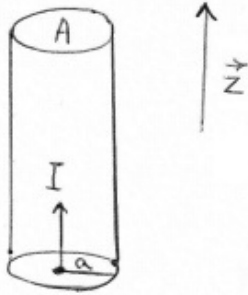


۴.۱۶ يك سیم مستقیم فلزی با رسانندگی  $g$  و سطح مقطع  $A$  حامل جریان پایای  $I$  است. اندازه و جهت بردار پوئینتینگ را در روی سطح این سیم به دست آورید. از مؤلفه عمودی بردار پوئینتینگ در روی قسمتی از سطح سیم به طول  $L$  انتگرال بگیرید و نتیجه را با گرمای ژولی که در این قسمت تولید می شود، مقایسه کنید.



$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$

$$\vec{J} = g\vec{E} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{J}}{g} \Rightarrow E = \frac{J}{g}$$

$$J = \frac{I}{A} \Rightarrow E = \frac{I}{gA}, \quad \vec{E} = \frac{I}{gA} \hat{k}$$

$$\left. \begin{aligned} \nabla \times \vec{H} &= \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{J} \\ \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} &= \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = 0 \end{aligned} \right\} \Rightarrow \nabla \times \vec{H} = \vec{J} \Rightarrow \oint_C \vec{H} \cdot d\vec{l} = I$$

$$\Rightarrow H(2\pi a) = I \Rightarrow H = \frac{I}{2\pi a}, \quad \vec{H} = \frac{I}{2\pi a} \hat{\phi}$$

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \left(\frac{I}{gA}\right) \left(\frac{I}{2\pi a}\right) \hat{k} \times \hat{\phi} = -\frac{I^2}{2\pi a gA} \hat{\rho} \quad \hat{n} = \hat{\rho}$$

$$\int \vec{S} \cdot \hat{n} da = -\frac{I^2}{2\pi a gA} \int da = -\frac{I^2}{2\pi a gA} (\underbrace{2\pi a L}_{\text{مساحت سطح پیرامونی استوانه}}) = -\frac{I^2 L}{Ag}$$

$$R = \rho \frac{L}{A} = \frac{L}{Ag} \Rightarrow \int \vec{S} \cdot \hat{n} da = -I^2 R$$

۱۰.۱۶ نشان دهید در خلا با  $\rho = 0$  و  $\mathbf{J} = 0$ ، معادلات ماکسول به طور صریحی تنها از یک تابع برداری  $\mathbf{A}$  که در معادلات زیر صدق کند، به دست می آیند

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = 0, \quad \nabla^2 \mathbf{A} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = 0$$

پیمانه‌ای که در آن  $\nabla \cdot \mathbf{A} = 0$  باشد پیمانه کولن نامیده می شود.

$$\rho = 0 \quad \mathbf{J} = 0$$

$$\textcircled{1} \nabla \cdot \mathbf{A} = 0 \quad \textcircled{2} \nabla^2 \mathbf{A} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \mathbf{A}}{\partial t^2} = 0$$

$$\textcircled{3} \text{سویا لورنس} \quad \nabla \cdot \mathbf{A} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \phi}{\partial t} = 0 \quad \xrightarrow{\nabla \cdot \mathbf{A} = 0} \frac{\partial \phi}{\partial t} = 0$$

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}, \quad \vec{E} = -\nabla \phi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \vec{B} = \nabla \cdot \nabla \times \vec{A} = 0 \quad \checkmark$$

- حال به سراغ معادلات ماکسول می رویم.

$$\nabla \cdot \vec{D} = \epsilon_0 \nabla \cdot \vec{E} = \epsilon_0 \nabla \cdot \left( -\nabla \phi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \right) = -\epsilon_0 \nabla^2 \phi - \epsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \nabla \cdot \vec{A} \xrightarrow{\textcircled{1} \text{باز هم}}$$

$$\Rightarrow \nabla \cdot \vec{D} = -\epsilon_0 \nabla^2 \phi$$

$$\nabla^2 \phi - \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \phi}{\partial t^2} = -\frac{\rho}{\epsilon_0} \xrightarrow{\text{باز هم } \textcircled{3} \frac{\partial \phi}{\partial t} = 0, \rho = 0} \nabla^2 \phi = 0$$

- از طرف با توجه به معادله صوح برای  $\phi$  داریم:

$$\nabla \cdot \vec{D} = 0 \quad \checkmark \quad (\text{باز هم فرض مساوی } \rho = 0)$$

- بنابراین

$$\nabla \times \vec{E} = \nabla \times \left( -\nabla \phi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \right) \xrightarrow{\nabla \times \nabla \phi = 0} \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial}{\partial t} \nabla \times \vec{A} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad \checkmark$$

$$\nabla \times \vec{H} = \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \vec{B} = \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \nabla \times \vec{A} = \frac{1}{\mu_0} \left[ \nabla (\nabla \cdot \vec{A}) - \nabla^2 \vec{A} \right]$$

$$\xrightarrow{\nabla \cdot \vec{A} = 0} \nabla \times \vec{H} = -\frac{1}{\mu_0} \nabla^2 \vec{A} \quad \left\{ \begin{array}{l} \nabla \times \vec{H} = -\frac{1}{\mu_0 c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} \\ \nabla^2 \vec{A} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} \end{array} \right. \quad \left\{ \begin{array}{l} \nabla \times \vec{H} = \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ \Rightarrow \nabla \times \vec{H} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \quad \checkmark \end{array} \right.$$

$$\vec{E} = -\nabla \phi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \Rightarrow \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = -\nabla \frac{\partial \phi}{\partial t} - \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} \quad \text{باز هم } \textcircled{3} \quad \text{J} = 0 \text{ (طبق فرض مساوی)}$$

۵.۱۷ زمین تقریباً  $1300 \text{ W/m}^2$  انرژی تابشی از خورشید دریافت می کند. با فرض آنکه این انرژی به صورت موج تکفامی با قطبش تخت است و با فرض فرود عمودی، اندازه بردارهای میدان الکتریکی و مغناطیسی خورشید را محاسبه کنید.

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$

$$S = |\vec{S}| = 1300 \frac{\text{W}}{\text{m}^2}$$

$$\vec{B} = \frac{n}{c} \vec{U} \times \vec{E} \Rightarrow \vec{H} = \frac{n}{\mu_0 c} \vec{U} \times \vec{E}$$

$$\vec{S} = \frac{n}{\mu_0 c} (\vec{E} \times \vec{U} \times \vec{E}) = \frac{n}{\mu_0 c} (\vec{U} (\vec{E} \cdot \vec{E}) - \vec{E} (\vec{E} \cdot \vec{U}))$$

چون موج عرضی است

$$\vec{S} = \frac{n}{\mu_0 c} E^2 \vec{U}$$

$$S = \frac{n}{\mu_0 c} E^2 \Rightarrow E^2 = \left( \frac{\mu_0 c}{n} S \right) \xrightarrow{n=1}$$

$$\Rightarrow E = \left( \mu_0 c S \right)^{1/2} = \left( 4\pi \times 10^{-7} \times 3 \times 10^8 \times 1300 \right)^{1/2} = 700.104 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

$$B = \frac{E}{c} = 2.33 \times 10^{-4} \text{ T}$$

۹.۱۷ برای موجی تخت در محیطی رسانا، داریم  $\mathbf{B} = \frac{\hat{n}}{c} \mathbf{u} \times \mathbf{E}$

فرض کنید  $\mathbf{E}$  قطبش بیضوی دارد و  $\hat{\mathbf{E}} = E_p e^{i\phi} \hat{\mathbf{p}} + E_s \hat{\mathbf{s}}$ . ثابت کنید در هر لحظه از زمان

$$\text{Re } \mathbf{E} \cdot \text{Re } \mathbf{B} = -\frac{k}{c} E_p E_s \sin \phi$$

$$\vec{E} = E_p e^{i\phi} \vec{p} + E_s \vec{s}$$

$$E_p = \hat{E}_p e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$

$$E_s = \hat{E}_s e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}$$

$$\vec{E} = E_p e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi)} \vec{p} + E_s e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} \vec{s}$$

$$\text{Re } \vec{E} = E_p \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi) \vec{p} + E_s \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \vec{s}$$

$$\vec{B} = \frac{\hat{n}}{c} \vec{u} \times \vec{E}$$

$$\vec{B} = \left( \frac{n + ik}{c} \right) \vec{u} \times \vec{E}$$

$$\vec{B} = \left( \frac{n + ik}{c} \right) \left[ (-E_s e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})}) \vec{p} - (-E_p e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi)}) \vec{s} \right]$$

$$i = e^{i\frac{\pi}{2}}$$

$$\vec{B} = \left( -\frac{n}{c} E_s e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} - \frac{k E_s}{c} e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \frac{\pi}{2})} \right) \vec{p}$$

$$+ \left( \frac{n}{c} E_p e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi)} + \frac{k E_p}{c} e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi - \frac{\pi}{2})} \right) \vec{s}$$

$$\text{Re } \vec{B} = \left( -\frac{n}{c} E_s \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) - \frac{k E_s}{c} \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \right) \vec{p}$$

$$+ \left( \frac{n}{c} E_p \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi) + \frac{k E_p}{c} \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \phi) \right) \vec{s}$$

$$\operatorname{Re} \vec{E} \cdot \operatorname{Re} \vec{B}$$

$$= -\frac{\eta}{c} E_p E_s \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \Phi) - \frac{k E_s E_p}{c} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \Phi) \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})$$

$$+ \frac{\eta}{c} E_s E_p \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \Phi) + \frac{k E_s E_p}{c} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} - \Phi)$$

$$\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} = A \Rightarrow \operatorname{Re} \vec{E} \cdot \operatorname{Re} \vec{B} = \frac{E_p E_s}{c} \left( -k \cos(A - \Phi) \sin A + k \cos(A) \sin(A - \Phi) \right)$$

$$\Rightarrow \operatorname{Re} \vec{E} \cdot \operatorname{Re} \vec{B} = -\frac{k E_s E_p}{c} \sin \Phi$$

$$\sin(\Phi + A - A) = \sin(A + (\Phi - A)) = \sin A \cos(\Phi - A) + \cos A \sin(\Phi - A)$$

$$= \sin A \cos(A - \Phi) - \cos A \sin(A - \Phi)$$

۵.۱۸. يك موج نوری باقطبش  $p$  در هوا از يك سطح فلزی منعكس می‌شود. بافرض آنكه  $\cos \theta_r \cong 1$  (فرضی كه غالباً صحیح است)  $R_p$  را محاسبه كنید. مقدار  $\theta_1$  را كه در آن  $R_p$  مینیمم می‌شود پیدا كنید. این مقدار  $\theta_1$  و  $R_p$  مربوط را به ازای  $n=1$ ،  $k=6$  (مقادیر مناسب برای آلومینیم) محاسبه كنید.

$$R_p = \left| \hat{r}_{1rP} \right|^2 = \hat{r}_{1rP} \hat{r}_{1rP}^*$$

$$\hat{r}_{1rP} = \frac{\hat{n}_r \cos \theta_1 - n_1 \cos \hat{\theta}_r}{\hat{n}_r \cos \theta_1 + n_1 \cos \hat{\theta}_r}$$

$$n_1 = 1$$

$$\hat{n}_r = n + ik \quad \left\{ \begin{array}{l} \Rightarrow \hat{r}_{1rP} = \frac{(n+ik) \cos \theta_1 - 1}{(n+ik) \cos \theta_1 + 1} = \frac{(n \cos \theta_1 - 1) + ik \cos \theta_1}{(n \cos \theta_1 + 1) + ik \cos \theta_1} \\ \cos \hat{\theta}_r = 1 \end{array} \right.$$

$$R_p = \frac{(n \cos \theta_1 - 1)^2 + k^2 \cos^2 \theta_1}{(n \cos \theta_1 + 1)^2 + k^2 \cos^2 \theta_1}$$

$$x = \cos \theta_1 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow R_p = \frac{(nx-1)^2 + k^2 x^2}{(nx+1)^2 + k^2 x^2}$$

$$\frac{dR_p}{dx} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{[x(nx-1)n + xk^2] [(nx+1)^2 + k^2 x^2] - [x(nx+1)n + xk^2 x] [(nx-1)^2 + k^2 x^2]}{x^2} = 0$$

(جمله منفرجه)

$$nx-1 = A \quad kx^2 = B$$

$$\frac{-}{\text{جمله منفرجه}} = 0 \Rightarrow [xnA + x\frac{B}{x}] [(A+x)^2 + B] = [x(A+x)n + x\frac{B}{x}] [A^2 + B]$$

$$(nA + \frac{B}{x}) (A^2 + xA + x + B) = (An + xn + \frac{B}{x}) (A^2 + B)$$

$$\Rightarrow \cancel{nA^2} + \cancel{xnA^2} + \cancel{xnA} + \cancel{nAB} + \frac{A^2 B}{x} + \frac{xAB}{x} + \frac{xB}{x} + \cancel{\frac{B^2}{x}}$$

$$= \cancel{nA^2} + \cancel{nAB} + \cancel{xnA^2} + \cancel{xnB} + \frac{A^2 B}{x} + \frac{B^2}{x}$$

$$xnA^2 + xnA + \frac{xAB}{x} + \frac{xB}{x} = xnB$$

$$r_n(n\alpha - 1)^r + r_n(n\alpha - 1) + r(n\alpha - 1)(k^r \alpha) + r k^r \alpha = r n k^r \alpha^r$$

$$r_n(n^r \alpha^r - r n \alpha + 1) + r n^r \alpha - r n + r n k^r \alpha^r - r k^r \alpha + r k^r \alpha = r n k^r \alpha^r$$

$$r n^r \alpha^r - r n^r \alpha + r n + r n^r \alpha - r n + r n k^r \alpha^r = 0$$

$$n^r \alpha^r - n + n k^r \alpha^r = 0$$

$$\alpha^r (n^r + n k^r) = n \quad \Rightarrow \quad \alpha^r = \frac{n}{n^r + n k^r}$$

$$\Rightarrow \cos^r \theta_1 = \frac{1}{n^r + k^r} \quad \Rightarrow \quad \cos \theta_1 = \frac{1}{\sqrt{n^r + k^r}}$$

$$A_s = \frac{2 \cos \theta_1}{k}, \quad A_p = \frac{2}{k \cos \theta_1}$$

۷.۱۸ موجی با فرکانسی در گستره اعتبار رابطه هاگن - رابنتر در هوا به طور مایل با زاویه  $\theta_1$  بر روی سطح رسانایی فرود می آید. نشان دهید به جای معادله (۶۰.۱۸) روابط زیر را خواهیم داشت

$$\vec{k} = k_r \hat{i} + i k_i \hat{k} \quad (1)$$

$$\vec{k} = \hat{k} \sin \hat{\theta} \hat{i} + \hat{k} \cos \hat{\theta} \hat{k} \quad (2)$$

$$\vec{k} \times \vec{n} \Rightarrow k_r \sin \hat{\theta} = k_i \sin \theta_1 \quad (3)$$

$$k_i \times \vec{n} = 0 \Rightarrow \vec{n} = k_i \hat{k} \quad (4)$$

زاویه حقیقی بین  $\vec{k}_r$  و  $\vec{n}$  است.

$$\vec{k} = k_r \sin \hat{\theta} \hat{i} + k_r \cos \hat{\theta} \hat{k} + i k_i \hat{k} \quad (5)$$

$$\vec{k} = k_i \sin \theta_1 \hat{i} + (k_r \cos \hat{\theta} + i k_i) \hat{k} \quad (6)$$

با مقایسه معادله ۵ و ۶ داریم:

$$k_i \sin \theta_1 = \hat{k} \sin \hat{\theta} \quad (7)$$

$$k_r \cos \hat{\theta} + i k_i = \hat{k} \cos \hat{\theta} \quad (8)$$

انتخاب  $P, Q$ :

$$\hat{k} \cos \hat{\theta} = (P + iQ) \frac{\omega}{c} \quad (9)$$

$$\hat{n} \cos \hat{\theta} = P + iQ \quad (10)$$

$$P \frac{\omega}{c} = k_r \cos \hat{\theta} \quad Q \frac{\omega}{c} = k_i$$

$$k_r \sin \hat{\theta} = k_i \sin \theta_1 \Rightarrow k_r (1 - \cos \hat{\theta}) = k_i \sin \theta_1 \quad (11)$$

$$k_r - \frac{P \omega}{c} = \frac{n_1 \omega}{c} \sin \theta_1 \Rightarrow k_r = \frac{\omega}{c} \sqrt{P^2 + n_1^2 \sin^2 \theta_1} \quad (12)$$

$$k_r \sin \hat{\theta} = k_i \sin \theta_1 \Rightarrow \frac{\omega}{c} \sqrt{P^2 + n_1^2 \sin^2 \theta_1} \sin \hat{\theta} = \frac{n_1 \omega}{c} \sin \theta_1$$

$$\Rightarrow n_1 \sin \theta_1 = \left( \sqrt{P^2 + n_1^2 \sin^2 \theta_1} \right) \sin \hat{\theta} \quad (13)$$

در حالتی که  $n \approx k \gg 1$  - رویه میزنیم - داریم:

$$P \approx n \approx q \approx k \gg 1$$

در گذردهای هالز پروب (  $P \gg 1$  ) تقریباً  $\theta \approx 0$  صفر است.

$$\textcircled{1} \text{ : } \Rightarrow \sin \theta = \frac{n_1 \sin \theta_1}{\sqrt{P^2 + n_1^2 \sin^2 \theta_1}} \xrightarrow[\text{تقریب } \theta_1]{\text{چون } n_1 \text{ بزرگ است}}$$

$$\textcircled{4} \text{ : } \Rightarrow k_1 \sin \theta_1 = k \sin \hat{\theta} \Rightarrow k_r \sin \theta = k \sin \hat{\theta}$$

$$\textcircled{5} \text{ : } \Rightarrow k_1 \sin \theta_1 = k_r \sin \theta$$

$$\frac{\hat{k} \neq 0}{\theta \approx 0} \rightarrow \sin \hat{\theta} \approx 0 \Rightarrow \cos \hat{\theta} \approx \sqrt{1 - \sin^2 \hat{\theta}} \approx 1$$

$$A_p = 1 - R_p \quad R_p = |\hat{r}_{1p}|^2$$

$$A_s = 1 - R_s \quad R_s = |\hat{r}_{1s}|^2$$

$$\hat{r}_{1p} = \frac{\hat{n}_y \cos \theta_1 - n_1 \cos \hat{\theta}_r}{\hat{n}_y \cos \theta_1 + n_1 \cos \hat{\theta}_r} \quad , \quad \hat{r}_{1s} = \frac{n_1 \cos \theta_1 - \hat{n}_y \cos \hat{\theta}_r}{n_1 \cos \theta_1 + \hat{n}_y \cos \hat{\theta}_r}$$

$$\frac{n_r = n + ik}{\cos \hat{\theta}_r \approx 1} \rightarrow \hat{r}_{1p} = \frac{(n + ik) \cos \theta_1 - 1}{(n + ik) \cos \theta_1 + 1} = \frac{(n \cos \theta_1 - 1) + ik \cos \theta_1}{(n \cos \theta_1 + 1) + ik \cos \theta_1}$$

$$R_p = |\hat{r}_{1p}|^2 = \hat{r}_{1p} \hat{r}_{1p}^* = \frac{(n \cos \theta_1 - 1)^2 + k^2 \cos^2 \theta_1}{(n \cos \theta_1 + 1)^2 + k^2 \cos^2 \theta_1}$$

$$A_p = 1 - R_p = \frac{4n \cos \theta_1}{(n \cos \theta_1 + 1)^2 + k^2 \cos^2 \theta_1}$$

$$\text{چون } n = k \gg 1 \Rightarrow A_p = \frac{4n \cos \theta_1}{4n^2 \cos^2 \theta_1} = \frac{1}{n \cos \theta_1} \quad \text{یا} \quad A_p = \frac{1}{k \cos \theta_1}$$

همین ترتیب  $A_s$  را میتوان بدست آورد.