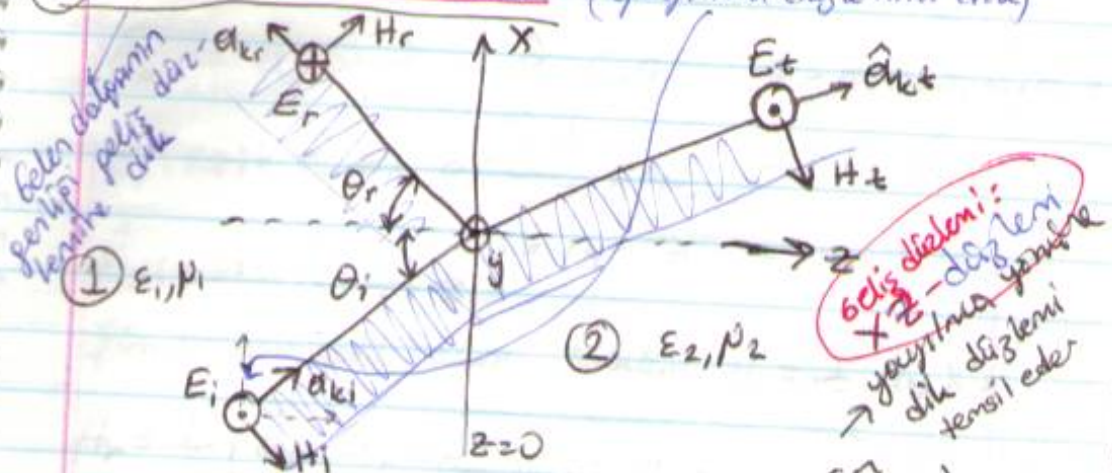


Birinci polarize dalga yayilma belizi (yayilma dalgelerine dik) (63)



Birinci polarizasyon: E_i \hat{a}_{ki} beliz dalgelerine dik E_i 'nin polarizasyonu H_i 'nininki z ve x 'de bileşeni var

$$\hat{a}_{ki} = \hat{a}_x \sin \theta_i + \hat{a}_z \cos \theta_i$$

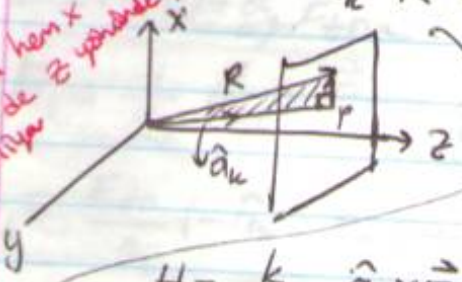
Dikkat E_i y -yönünde değişiyor

$$\vec{E}_i(x, z) = \hat{a}_y E_{i0} e^{-j\beta_1(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

$$\vec{E} = \hat{a}_y E_{i0} e^{-j\vec{k} \cdot \vec{R}} = \hat{a}_y E_{i0} e^{-j\vec{k} \cdot \hat{a}_{ki} \cdot \vec{R}}$$

hatırlayalım: $\hat{a}_{ki} \cdot \vec{R} = \text{subit}$ dalgeler denklemleri

k dalgeler hem x hem de z yönünde ilerliyor



$$\vec{R} = \hat{a}_x x + \hat{a}_y y + \hat{a}_z z$$

$$\hat{a}_{ki} \cdot \vec{R} = x \sin \theta_i + z \cos \theta_i$$

$$H_i = \frac{k}{\omega \mu} \hat{a}_{ki} \times \vec{E} = \frac{1}{\eta} \hat{a}_{ki} \times \vec{E}$$

hatırlayalım

$$H_i(x, z) = \frac{1}{\eta_1} (\hat{a}_x \sin \theta_i + \hat{a}_z \cos \theta_i) \times \hat{a}_y E_{i0} e^{-j\beta_1(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

niye η_1 : çünkü hala 1. ortamdayız

« Brewster açısı polarizasyon açısı olarak da bilinir, neden? » 77

64

Yarıyın elektirik alanı yazalım:

$$\hat{a}_{kr} = \hat{a}_x \sin \theta_r - \hat{a}_z \cos \theta_r \quad \vec{R} = \hat{a}_x x + \hat{a}_y y + \hat{a}_z z$$

$$E_r(x, z) = \hat{a}_y E_{r0} e^{-jk \cdot \vec{R}} = \hat{a}_y E_{r0} e^{-jk \hat{a}_k \cdot \vec{R}}$$

$$\vec{E}_r(x, z) = \hat{a}_y E_{r0} e^{-j\beta_1 (x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

Şimdi manyetik alanı bulalım: $H_r = \frac{1}{\eta_1} \hat{a}_k \times \vec{E}$

$$H_r = \frac{1}{\eta_1} (\hat{a}_x \sin \theta_r - \hat{a}_z \cos \theta_r) \times \hat{a}_y E_{r0} e^{-j\beta_1 (x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

$$H_r = \frac{E_{r0}}{\eta_1} (\hat{a}_x \cos \theta_r + \hat{a}_z \sin \theta_r) e^{-j\beta_1 (x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

Evet şimdi periyde bir tele geçen dalga bileşenleri kaldı.

$$\hat{R} = \hat{a}_x x + \hat{a}_y y + \hat{a}_z z$$

Geçen dalga için birim vektörü $\hat{a}_{kt} = \hat{a}_x \sin \theta_t + \hat{a}_z \cos \theta_t$

$$E_t(x, z) = \hat{a}_y E_{t0} e^{-j\beta_2 \hat{a}_{kt} \cdot \hat{R}} = \hat{a}_y E_{t0} e^{-j\beta_2 (x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

$$H_t = \frac{1}{\eta_2} \hat{a}_{kt} \times \vec{E}_t = \frac{1}{\eta_2} (\hat{a}_x \sin \theta_t + \hat{a}_z \cos \theta_t) \times \hat{a}_y E_{t0} e^{-j\beta_2 (x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

$$H_t = \frac{E_{t0}}{\eta_2} (-\hat{a}_x \cos \theta_t + \hat{a}_z \sin \theta_t) e^{-j\beta_2 (x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

Evet bütün alanların analitik ifadelerini yazdık

iyide bittimi?

E_{i0} bilmiyoruz, θ_i 'yi bilmiş olalım

(65)

E_{r0} , E_{t0} , θ_t ve θ_r bilinmiyor.

Hatırlayalım "alanların paralel bileşenleri arayüzde süreklidir" Buradan: $z=0$ noktasında

Paralel bileşenler şebekle balarsak y ve x yönlerinde neydena bulunulacaktır.

$$E_{iy}(x,0) + E_{ry}(x,0) = E_{ty}(x,0)$$

$$E_i(x,z) = a_y E_{i0} e^{-j\beta_1(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

$$E_r(x,z) = a_y E_{r0} e^{-j\beta_1(x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

$$E_t(x,z) = a_y E_{t0} e^{-j\beta_2(x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

$$E_{i0} e^{j\beta_1 x \sin \theta_i} + E_{r0} e^{-j\beta_1 x \sin \theta_r} = E_{t0} e^{-j\beta_2 x \sin \theta_t}$$

ve yine $H_{ix}(x,0) + H_{rx}(x,0) = H_{tx}(x,0)$

$$H_i(x,z) = \frac{E_{i0}}{\eta_1} (-\hat{a}_x \cos \theta_i + \hat{a}_z \sin \theta_i) e^{-j\beta_1(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

$$H_r(x,z) = \frac{E_{r0}}{\eta_1} (\hat{a}_x \cos \theta_r + \hat{a}_z \sin \theta_r) e^{-j\beta_1(x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

$$H_t(x,z) = \frac{E_{t0}}{\eta_2} (-\hat{a}_x \cos \theta_t + \hat{a}_z \sin \theta_t) e^{-j\beta_2(x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

$$\frac{1}{\eta_1} (-E_{i0} \cos \theta_i e^{-j\beta_1 x \sin \theta_i} + E_{r0} \cos \theta_r e^{-j\beta_1 x \sin \theta_r}) = -\frac{E_{t0}}{\eta_2} \cos \theta_t e^{-j\beta_2 x \sin \theta_t}$$

Şimdi ne yapacağız?

Bunun for ayarı da denir.

66

Sınır denklemleri bütün x ler için sağlanması gerekir \therefore ortak ifadeler eşit olmalı

$$\beta_1 \times \sin \theta_i = \beta_1 \times \sin \theta_r = \beta_2 \times \sin \theta_t$$

Bu Snell yasasına gider: $\theta_r = \theta_i$ yansıma

$$\frac{\sin \theta_t}{\sin \theta_i} = \frac{\beta_1}{\beta_2} = \frac{n_1}{n_2} \quad \text{Kırılma}$$

Meden?
Ortak bileşenler için
kaynakta eşitlikte

$$\therefore E_{i0} + E_{r0} = E_{t0}$$

Difer denklemleri yazalım

$$\frac{1}{n_1} (E_{i0} \cos \theta_i + E_{r0} \cos \theta_r) = \frac{E_{t0} \cos \theta_t}{n_2}$$

$$\frac{1}{n_1} (E_{i0} - E_{r0}) \cos \theta_i = \frac{E_{t0} \cos \theta_t}{n_2}$$

hatırlayalım E_{i0} 'ı biliyoruz $\therefore E_{r0}$ ve E_{t0} bulunabilir.

Şimdi yansıma katsayısına bakalım:

$$\Gamma_1 = \frac{E_{r0}}{E_{i0}} = ? \quad \left. \begin{array}{l} E_{i0} + E_{r0} = E_{t0} \\ E_{i0} - E_{r0} = \frac{n_1}{n_2} E_{t0} \frac{\cos \theta_t}{\cos \theta_i} \end{array} \right\} \begin{array}{l} \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} \\ - \end{array}$$

$$\begin{aligned} (E_{i0} + E_{r0}) \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} &= E_{t0} \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} \\ -E_{i0} + E_{r0} &= -E_{t0} \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} E_{i0} \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} + E_{r0} \frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} \\ -E_{i0} + E_{r0} = 0 \end{array} \right\}$$

$$E_{r0} \left(\frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} + 1 \right) + E_{i0} \left(\frac{n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i} - 1 \right) = 0$$

$$\Gamma_1 = \frac{E_{r0}}{E_{i0}} = \frac{n_2 \cos \theta_i - n_1 \cos \theta_t}{n_2 \cos \theta_i + n_1 \cos \theta_t} \quad \text{Fresnel denklemleri}$$

Şimdi ise geçiş katsayısını bulalım:

$$E_{i0} + E_{r0} = E_{t0} \text{ ve } \frac{1}{2} (E_{i0} - E_{r0}) \cos \theta_i = \frac{E_{t0}}{2} \cos \theta_t$$

burun bulunmasını da size bırakıyorum:

$$\tau_{\perp} = \frac{E_{t0}}{E_{i0}} = \frac{2n_2 \cos \theta_i}{n_2 \cos \theta_i + n_1 \cos \theta_t}$$

Fresnel denklemleri

Şimdi bu sonuçları biraz irdeleyelim

Eğer geliş açısı sıfır ise (yani dalgeler)

$$\theta_i = 0 \quad \therefore \theta_r = \theta_t = 0$$

yuvarlakla bapıntılar dalgelere karşılık gelir.

$$\text{Yani } \Gamma_{\perp} = \frac{n_2 - n_1}{n_2 + n_1} \quad \tau_{\perp} = \frac{2n_2}{n_2 + n_1} \Rightarrow 1 + \Gamma_{\perp} = \tau_{\perp}$$

Eğer ortam 2 mükemmel iletken ise $n_2 = 0$

$$\therefore \Gamma_{\perp} = -1 \quad \text{yani } E_{r0} = -E_{i0}$$

$$\tau_{\perp} = 0 \quad (E_{t0} = 0)$$

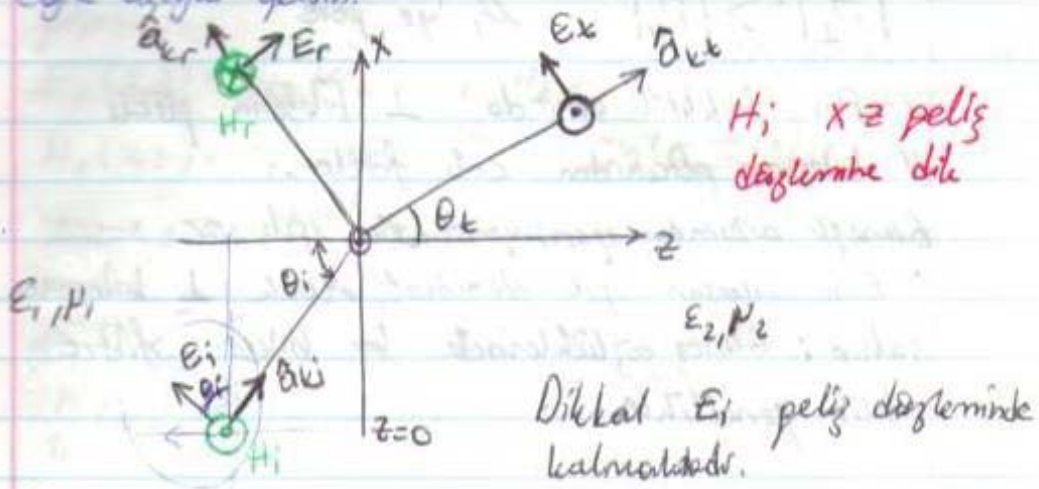
Elektirik alanın paralel bileşeni yüzeyde sıfırlanır ve mükemmel iletken sınırda her hangi bir enerji iletilemez olmaz.



E_i xz düzleminde 68

Paralel Kutuplanma: xz pelis düzlemine paralel.

Paralel kutuplanmaya sahip düzlem dalgası sınıra eğik açıyla gelsin.



fazörlerimizi yazalım:

$$E_i(x, z) = E_{i0} (\hat{a}_x \cos \theta_i - \hat{a}_z \sin \theta_i) e^{-jk(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

nasıl yazdık bunu: tabii $\hat{a}_{k_i} = \hat{a}_x \sin \theta_i + \hat{a}_z \cos \theta_i$

$$e^{-jk \cdot \hat{R}} = e^{-jk \hat{a}_{k_i} \cdot \hat{R}} \quad \text{ve } \hat{R} = x \hat{a}_x + y \hat{a}_y + z \hat{a}_z$$

evet işimize dönelim:

$$H_i(x, z) = \frac{1}{\eta_1} \hat{a}_{k_i} \times E_i = \frac{1}{\eta_1} (\hat{a}_x \sin \theta_i + \hat{a}_z \cos \theta_i) \times$$

$$E_{i0} (\hat{a}_x \cos \theta_i - \hat{a}_z \sin \theta_i) e^{-jk(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

hatırla xyz, yzx, zxy permutasyon

$$H_i(x, z) = \hat{a}_y \frac{E_{i0}}{\eta_1} e^{-jk(x \sin \theta_i + z \cos \theta_i)}$$

Şimdi yansıyan dalgaya bakalım:

Yansıyan:

$$E_r(x, z) = E_{r0} (\hat{a}_x \cos \theta_r + \hat{a}_z \sin \theta_r) e^{-j\beta_1(x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)} \quad (69)$$

$$H_r(x, z) = -\hat{a}_y \frac{E_{r0}}{\eta_1} e^{-j\beta_1(x \sin \theta_r - z \cos \theta_r)}$$

Geçen:

$$E_t(x, z) = E_{t0} (\hat{a}_x \cos \theta_t - \hat{a}_z \sin \theta_t) e^{-j\beta_2(x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

$$H_t(x, z) = \hat{a}_y \frac{E_{t0}}{\eta_2} e^{-j\beta_2(x \sin \theta_t + z \cos \theta_t)}$$

İki süreklilik şartından - balıncak olursak
paralel bileşenler sürekli

$$(E_{i0} + E_{r0}) \cos \theta_i = E_{t0} \cos \theta_t$$

$$\frac{1}{\eta_1} (E_{i0} - E_{r0}) = \frac{1}{\eta_2} E_{t0}$$

İki hatırlayalım E_{i0} 'tan itibaren E_{r0} ve E_{t0} 'ı
buna göre ifade edebiliriz.

$$\text{Yansıma } \Gamma_{||} = \frac{E_{r0}}{E_{i0}} = \frac{\eta_2 \cos \theta_t - \eta_1 \cos \theta_i}{\eta_2 \cos \theta_t + \eta_1 \cos \theta_i}$$

$$\text{Geçiş } \tau_{||} = \frac{E_{t0}}{E_{i0}} = \frac{2 \eta_2 \cos \theta_i}{\eta_2 \cos \theta_t + \eta_1 \cos \theta_i}$$

Örneğin $1 + \Gamma_{||} = \tau_{||} \left(\frac{\cos \theta_t}{\cos \theta_i} \right)$ olduğumu gösteriniz.

Bu denklem $1 + \Gamma_{\perp} = \tau_{\perp}$ den farklı gibi

sadece $\theta_i = \theta_t = 0$ için herşeyde aynı sonucu verir.

Eğer ortam 2 nihai iletken ise $\eta_2 = 0$

$\Gamma_{||} = -1$, $\tau_{||} = 0$ E^1 alanının paralel bileşenleri sıfırdır.

Şimdi mühendislik uygulamasına bakalım.

Maier diolite uygulaması:

Yansıma katsayılarını karşılaştırarak $\theta_i = 0$
kavis (budurunda birbirine eşit)

$$|\Gamma_{\perp}|^2 > |\Gamma_{\parallel}|^2 \rightarrow \theta_i \text{ ye göre}$$

Örneğin dielektrik sınırda \perp bileşenin püçü

\parallel bileşenin püçüden çok fazla.

Güneşli ortamda yansıyan çok ışık var.

\therefore Göze ulaşan ışık dominant olarak \perp bileşene

sahip. \therefore Güneş pozisyonlarında bu bileşen filtre edilir genellikle.