

FZM450 Elektro-Optik

3. Hafta

Işığın Elektromanyetik Tanımlanması-2:

Madde Ortamında Elektromanyetik Dalgalar

3. Hafta Ders İçeriği

- Madde içinde Maxwell Denklemleri
- Dielektrik Ortamda Maxwell denklemleri
- Metal Ortamda Maxwell Denklemleri
- Maddenin Optik Sabitleri Arasındaki İlişkiler

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga

Maxwell denklemleri

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \left[\epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \mathbf{J} \right]$$

Boşluk için yukardaki denklemi çözüp ve hem E hemde B alanının dalga denklemini sağladığını göstermiştik

Şimdi bu denklemleri maddesel bir ortam içinde çözmeye çalışalım

Birbirinden farklı iki tür ortamdan bahsedebiliriz. Bunlar;

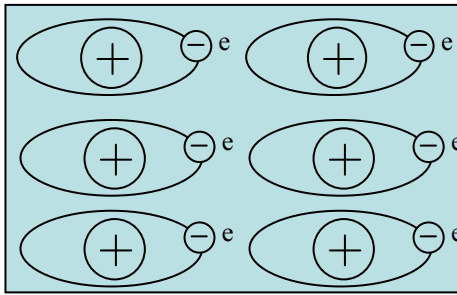
Durum I: $\mathbf{J}=0$ (Dielektrik ortam, veya yalıtkan ortam veya transparent ortam) $\rho_{\text{serbest}}=0$

Durum II: $\mathbf{J} \neq 0$ (İletken ortam veya metalik ortam veya yansıtıcı ortam) $\rho_{\text{serbest}}=0$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga

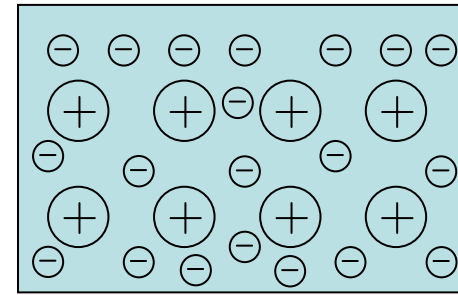
Dielektrik Ortam: $J=0$ (Dielektrik ortam, veya yalıtkan ortam veya transparent ortam) $\rho_{\text{serbest}}=0$

Metalik Ortam: $J \neq 0$ (İletken ortam veya metalik ortam veya yansıtıcı ortam) $\rho_{\text{serbest}}=0$



Dielektrik
 $\rho=0, J=0$

Net yük yoğunluğu sıfırdır ve serbest dolaşan yük bulunmaz



Metal
 $\rho=0, J \neq 0$

Net yük yoğunluğu sıfırdır Ancak serbest dolaşan yük(elektron) bulunur

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga

- Maddenin elektrik alan etkisine tepkisinin nasıldır?
- Bu elektrik alan elektromanyetik dalgayı oluşturan elektrik alan bileşeni olduğunda maddenin tepkisi nasıl olur?
- Bu tepkinin frekansa bağılılığı nasıldır?
- Malzemenin elektrik alana tepkisini karakterize eden nicelikler ile maddenin optik sabitleri arasındaki ilişki nasıldır?

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-1

Durum I: $J=0$ (Dielektrik ortam, veya yalıtkan ortam veya transparent ortam)
 $\rho_{\text{serbest}}=0$

Dielektrik malzemeleri (SiO_2 gibi) mükemmel yalıtkan olarak düşüneceğiz

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 0$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

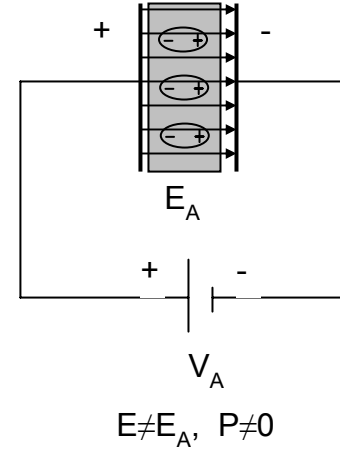
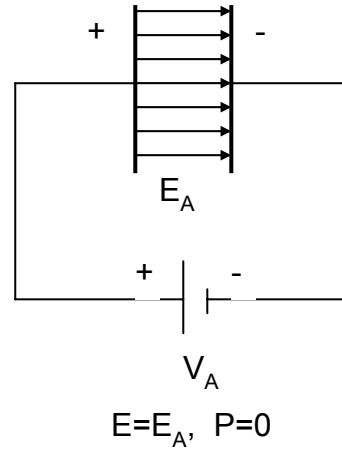
$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \left[\epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \right]$$

Dielektrik ortam olduğu için E alanını ortamın karakteristiğini yansıtacak şekilde yeniden ifade etmemiz gerekmektedir

Çünkü dış elektrik alan E, ortamdan dolayı değişikliğe uğrayacaktır

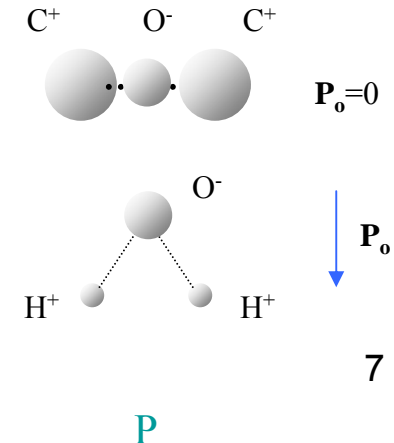
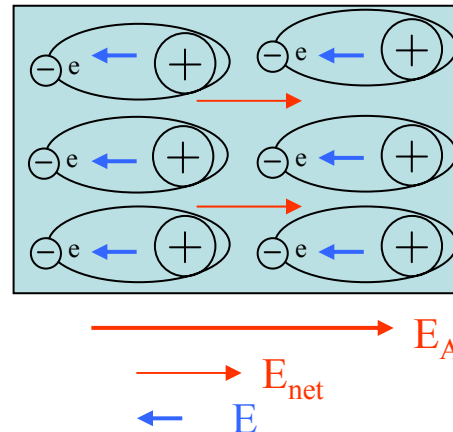
Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-1

Dış elektrik alanının malzeme üzerindeki toplam etkisi malzemenin **Polarizasyonu** olarak adlandırılır. Malzemenin elektriksel karakteristiği polarizasyonudur. Bunu ifade edebilmek için kutuplanma vektörü (Polarizasyon Vektörü) kullanırız



Uygulanan dış alan madde içinde:

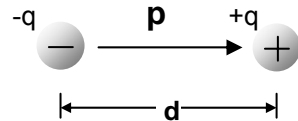
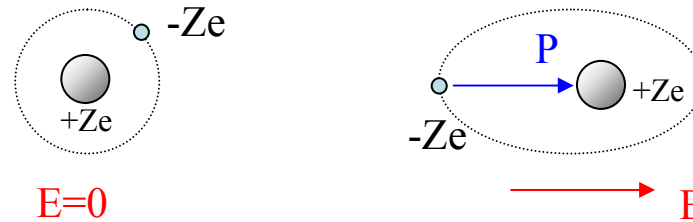
- İndüksiyon yolu ile elektrik dipoller oluşturur (önceden olmayan dipoller-atomun yük yoğ. değişmesi gibi)
- Var olan dipollerin (dış alan olmadan da var olan dipollerin, örneğin su molekülünde olduğu gibi) alan ile aynı doğrultuya getirilmesini sağlar



Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-2

Polarizasyona katkı, atom içinde var olan atom ve moleküllerden gelmektedir

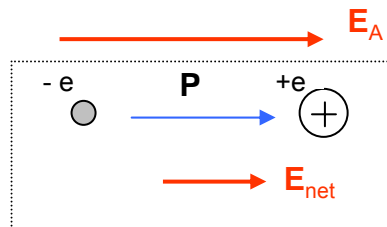
Malzemeyi oluşturan bir atomun polarizasyona katkısını düşünelim



Aralarındaki mesafe d olan iki zıt yükün dipol momenti (\mathbf{p})

μ_{atom} = Bir atomun dipol momentidir

$$\mu_{\text{atom}} = qd$$



Malzeme içindeki net elektrik alan

$$\mathbf{E}_{\text{net}} = \mathbf{E}_A - \mathbf{E}_{\text{ind}}$$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-2

Malzemenin elektriksel karakteristiği polarizasyonudur. Bunu ifade edebilmek için kutuplanma vektörü (Polarizasyon Vektörü) kullanırız. Buna göre Polarizasyon vektörü

\mathbf{P} = Polarizasyon vektörü

$$\mathbf{P} = \sum \mu / V$$

μ_{atom} = Bir atomun dipol momentidir
 V = Hacim

$$\mathbf{P} = \begin{cases} \text{Büyüklüğü } |\mathbf{P}| \text{ dipol moment/hacim} \\ \text{Yönü ise dipol momentin yönündedir} \end{cases}$$

Dipol momenti ise $\mathbf{p} = q\mathbf{d}$ şeklindedir. Burada q yük, \mathbf{d} ise yükler arasındaki uzaklıktır.

Yoğunluğu ρ , atomik kütlesi A olan bir maddenin hacim başına atom sayısı

Polarizasyon vektörü

$$|\mathbf{P}| = \left(\frac{N_A}{A} \rho \right) \mu_{\text{atom}}$$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-3

Uygulanan dış elektrik alan ile \mathbf{P} arasında nasıl bir ilişki vardır?

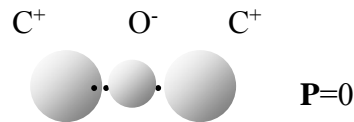
$$\mathbf{P}(\mathbf{E}_A) = \mathbf{P}_0 + \epsilon_0 \chi^{(1)} \mathbf{E}_A + (\chi^{(2)} \cdot \mathbf{E}_A) \cdot \mathbf{E}_A + \dots$$

Burada χ elektriksel alınganlıktır (electric susceptibility) ve madenin optik özelliklerini incelemeye oldukça önemli bir parametredir

$\chi^{(1)}$ = 1. dereceden elektriksel alınganlık

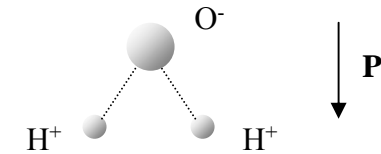
$\chi^{(2)}$ = 2. dereceden elektriksel alınganlık (doğrusal olmayan optik parametresi)

Birçok malzeme için \mathbf{P}_0 sıfırdır (Dış elektrik alan olmadan var olan polarizasyon, Örneğin H_2O)



Sadece birinci dereceden katkıyı göz önüne alırsak

$$\mathbf{P}(\mathbf{E}_A) = \epsilon_0 \chi^{(1)} \mathbf{E}_A$$



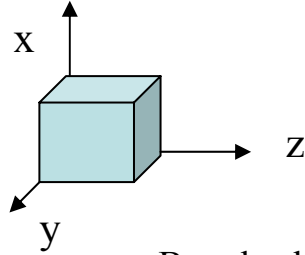
Burada $\chi^{(1)}$ skaler bir niceliktir. Fakat en genel olarak χ matris formundadır.

Çünkü malzemeler izotropik ve homojen olmayabilir. İzotropik ortamda (ve kübik kristallerde) ortamdaki yön önemli değildir. \mathbf{E} , \mathbf{D} ve \mathbf{P} vektörleri paralel ve ϵ , n ve χ skaler niceliklerdir.

Böyle bir ortamda elektromanyetik dalga hızının ilerleme yönünden bağımsız olacaktır.

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-4

İzotropik olmayan malzeme için \mathbf{P} vektörünü tanımlarsak:



$$P_x = \epsilon_0 \chi_x E_x$$

$$P_y = \epsilon_0 \chi_y E_y$$

$$P_z = \epsilon_0 \chi_z E_z$$

Burada elektriksel alınganlıklar farklı yönler için en genel olarak farklı olabilir $\chi_x \neq \chi_y \neq \chi_z$.

Örneğin izotropik olmayan bir malzemeye y doğrultusunda dış bir elektrik alan uygulandığında, malzemeyi oluşturan atom veya molekülleri E_y doğrultusunda hizaya getirmek E_x doğrultusunda hizaya getirmekten eğer $\chi_x > \chi_y$ ise daha kolaydır

Elektriksel yerdeğiştirme vektörü \mathbf{D} (malzeme içindeki alan)

uygulanan dış elektrik alan E_A , polarizasyondan dolayı madde içinde oluşan elektrik alan E_{ind} , net elektrik alan E_{net} arasındaki ilişki

$$\mathbf{E}_{net} = \mathbf{E}_A - \mathbf{E}_{ind}$$

şeklinde olacaktır. Yani madde içindeki elektrik alan her zaman uygulanan dış alandan daha küçüktür.

\mathbf{E}' 'yi \mathbf{P} cinsinden yazarsak yerdeğiştirme vektörü \mathbf{D}' 'yi

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 (\mathbf{E}_A + \mathbf{P})$$

şeklinde tanımlarız. \mathbf{P}' yi uygulanan alan cinsinden (1. dereceden katkı alınarak) ifade edersek

$$\mathbf{P}(\mathbf{E}_A) = \epsilon_0 \chi^{(1)} \mathbf{E}_A$$

\mathbf{E}_A cinsinden \mathbf{D} yerdeğiştirme vektörü

$$\mathbf{D} = \epsilon_0 (\mathbf{E}_A + \chi^{(1)} \mathbf{E}_A) \Rightarrow \mathbf{D} = (\epsilon_0 + \epsilon_0 \chi) \mathbf{E}_A \Rightarrow \mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E}_A$$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-5

$\epsilon \equiv \epsilon_0(1+\chi)$ kısaltması yapılırsa ϵ niceliğine maddenin elektriksel geçirgenliği

$$\mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E}_A \quad \epsilon = \text{maddenin geçirgenliği}$$

Burada \mathbf{D} kutuplanabilen madde içersindeki toplam (net) elektrik alandır
Dolayısı yük yoğunluğunu ve Maxwell denklemini \mathbf{D} cinsinden şu şekilde yazabiliriz

Elektrik Özellikler

$$\mathbf{E} \Rightarrow \mathbf{D} \quad (\mathbf{D} = \epsilon \mathbf{E})$$

Gauss yasasında $\epsilon_0 \Rightarrow \epsilon$

Manyetik Özellikler

$$\mathbf{B} \Rightarrow \mathbf{H} \quad (\mathbf{B} = \mu \mathbf{H})$$

$$\mu_0 \Rightarrow \mu$$

İki sabit μ ve ϵ , malzemenin özelliğini belirler. Optikde (yani EM dalgalarda) $\mu \approx \mu_0$ olarak alınabileceği için biz sadece ϵ 'nin özellikleri ile ilgileniriz. Dielektrik ortamda dalga denklemini

$$\nabla^2 \mathbf{E} = \mu \epsilon \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2}$$

$\mu \approx \mu_0$ olduğu için

$$\nabla^2 \mathbf{E} = \mu_0 \epsilon \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2}$$

yazabiliriz

Madde içinde Elektromanyetik dalganın(ışığın) hızı $v_{ortam} \equiv v_m = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon}} \cong \frac{1}{\sqrt{\mu_0\epsilon}} < c$

© 2008 HSarı 12

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-Dielektrik Ortam-6

Madde ortamındaki (Dielektrik) EM dalganın(ışığın) hızını boş uzay çözümleri ile karşılaştıralım

Boş uzaydaki EM'nin hızı $c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$ Madde ortamında EM'nin hızı $v_m = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon}}$

Kırılma indisi (n) tanımı

$$n \equiv \frac{c}{v_m} = \frac{\left(\frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}\right)}{\left(\frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon}}\right)} = \sqrt{\frac{\epsilon}{\epsilon_0}}$$

Kırılma indisi ışığın boşluktaki hızının (c), madde içindeki hızına (v_m) oranıdır

Dielektrik sabiti (κ) tanımı ise:

$$\kappa \equiv \frac{\epsilon}{\epsilon_0} = n^2 \quad (\kappa\text{-ksi okunur})$$

Gerçekte ϵ ve κ frekasına bağlıdır ama şimdilik incelemelerimize bunu dahil etmeyeceğiz

Yukarıda bulunan sonuçlar dielektrik ortam için geçerlidir

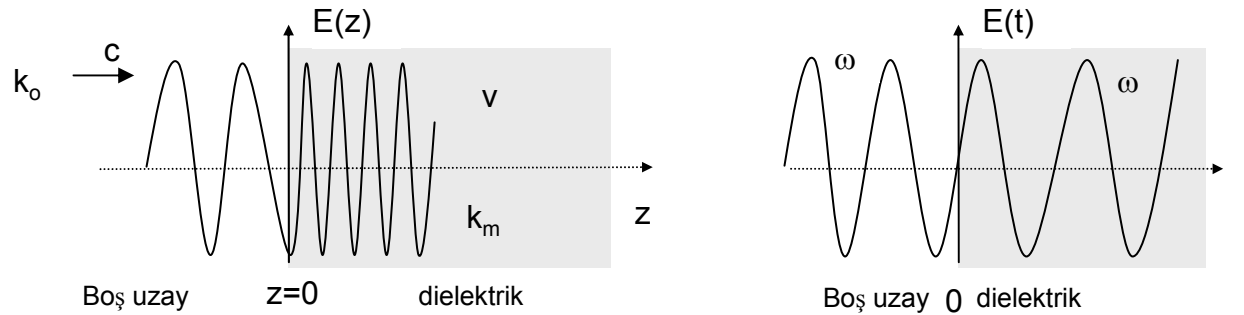
Dielektrik durum için dalga denkleminin çözümleri

$$\mathbf{E}(z,t)=\mathbf{E}_0\text{Sin}(k_m z-\omega t+\phi)$$

$$k_m=2\pi/\lambda_m \text{ (madde içindeki optik dalga'nın dalga sayısı)}$$

$$\omega=2\pi\nu \text{ (dalga'nın açısal frekansı, ki boş uzaydaki ile aynıdır)}$$

$$v_m=\omega/k_m \text{ veya } v_m=v\lambda_m \text{ (dalga'nın madde içindeki yayılma hızı)}$$



Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-İletken Ortam-1

Durum II: İletken Ortam

İletken ortamda $\rho_{\text{serbest}}=0$ ve $\mathbf{J} \neq 0$ (iletkenlerde serbest taşıyıcılar oldukça fazladır $>10^{26} \text{ m}^{-3}$)

Maxwell Denklemleri:

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = 0$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu \left[\epsilon \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \mathbf{J} \right]$$

Yukarıdaki Maxwell denklemlerini çözebilmek için \mathbf{J} ile uygulanan elektrik alan \mathbf{E} arasında bir ilişki türetmemiz gerekmektedir

Eğer işlemlerimizi doğrusal malzemelere, ki bu malzemeler Ohm yasasının geçerli olduğu malzemelerdir, sınırlandırırsak \mathbf{J} ile \mathbf{E} arasındaki bağıntıyı

$\mathbf{J} = \sigma \mathbf{E}$ (Doğrusal iletken için Ohm yasası) şeklinde yazarız. Burada σ =iletkenliktir ($\rho=1/\sigma$)

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu \left[\epsilon \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \sigma \mathbf{E} \right]$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-İletken Ortam-2

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu \left[\varepsilon \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \sigma \mathbf{E} \right] \quad \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

Bu iki denklemi çözmek yerine, dielektrik ortam için bulduğumuz çözümlere yeni terimler ekleyerek iletken ortam için optik sabitleri türetebiliriz

Dielektrik durum için dalga denkleminin çözümleri

$$\mathbf{E}(z,t) = \mathbf{E}_0 \sin(k_m z - \omega t + \phi)$$

$k_m = 2\pi/\lambda_m$ (madde içindeki optik dalganın dalga sayısı)

$\omega = 2\pi\nu$ (dalganın açısal frekansı, ki boş uzaydaki ile aynıdır)

$v_m = \omega/k_m$ veya $v_m = \nu\lambda_m$ (dalganın madde içindeki yayılma hızı)

Dalga denklemi için üstel gösterim kullanırsak

$$\mathbf{E}(z,t) = \mathbf{E}_0 e^{i(k_m z - \omega t + \phi)} \quad \mathbf{B}(z,t) = \mathbf{B}_0 e^{i(k_m z - \omega t + \phi)} \quad v_m = \frac{|\mathbf{E}_0|}{|\mathbf{B}_0|}$$

İletken

$$\nabla \times \mathbf{E} = +i\omega \mathbf{B}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_o [\sigma \mathbf{E} + \varepsilon(-i\omega) \mathbf{E}]$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_o [\sigma + \varepsilon(-i\omega)] \mathbf{E}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = (-i\omega) \mu_o \left[\frac{\sigma}{(-i\omega)} + \varepsilon \right] \mathbf{E}$$

Dielektrik

$$\nabla \times \mathbf{E} = +i\omega \mathbf{B}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_o \varepsilon(-i\omega) \mathbf{E}$$

Ödev 3.1:

İletken ortamda

$$\nabla^2 \mathbf{E} = \mu_o \varepsilon \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} + \mu_o \sigma \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$

ile verilen diferansiyel dalga denkleminin çözümünün

$$E(z, t) = E_o e^{i \left[\left(\frac{\omega}{c} n z + i \frac{\omega}{c} K z \right) - \omega t + \phi \right]}$$

olduğunu gösterin.

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-İletken Ortam-3

Dielektrik

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_o \varepsilon (-i\omega) \mathbf{E}$$

İletken

$$\nabla \times \mathbf{B} = (-i\omega) \mu_o \left[\frac{\sigma}{(-i\omega)} + \varepsilon \right] \mathbf{E}$$

Yukardaki iki ortam için $\nabla \times \mathbf{B}$ denklemlerini karşılaştırsak ε yerine $\hat{\varepsilon}$ gibi dielektrik sabit tanımı yapabiliriz

$$\hat{\varepsilon} \equiv \frac{\sigma}{-i\omega} + \varepsilon \quad \Rightarrow \quad \hat{\varepsilon} \equiv \varepsilon + i \frac{\sigma}{\omega}$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = -i\mu_o \hat{\varepsilon} \mathbf{E}$$

İletken durumunda yeni dalga denklemi

$$\nabla^2 \mathbf{E} = \mu_o \hat{\varepsilon} \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2}$$

ε iletken durumunda kompleks!

$$-k_m^2 \mathbf{E} = -\mu_o \hat{\varepsilon} \omega \mathbf{E}$$

Elektromanyetik dalganın iletken içinde ilerleme hızı

$$v = \frac{\omega}{k_m} = \frac{1}{\sqrt{\mu_o \hat{\varepsilon}}}$$

Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-İletken Ortam-4

Kompleks ε 'nin anlamı nedir? Dielektrik ($\sigma=0$) durumunda kırılma indisi

$$n = \frac{c}{v_m} = \sqrt{\frac{\varepsilon}{\varepsilon_0}} = \sqrt{\kappa}$$

Dielektrik sabiti gerçek iletken durumunda kırılma indisi

Dielektrik sabiti kompleks

$$\hat{n} = \frac{c}{v_m} = \sqrt{\frac{\hat{\varepsilon}}{\varepsilon_0}} = \sqrt{\hat{\kappa}}$$

Dolayısı ile en genel durumda n 'nin kompleks bir nicelik olduğunu söyleyebiliriz. Peki gerçekte kompleks n ne demektir?

$$\mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{i(k_m \cdot z - \omega t + \phi)}$$

Dielektrik durumunda

$$\frac{\omega}{k_m} = v_m = \frac{c}{n} \Rightarrow k_m = \frac{\omega}{c} n$$

Bunu iletken durumu için genelleştirirsek

$$\hat{n} = n + iK$$

$$k_m = \frac{\omega}{c} \hat{n} \quad \Rightarrow \quad \hat{k}_m = \frac{\omega}{c} (n + iK)$$

Burada

k_m = Madde içindeki dalga sayısı

K =Maddenin sönüm katsayısı (extinction coefficient of medium) (kırılma indisinin imajiner kısmı)

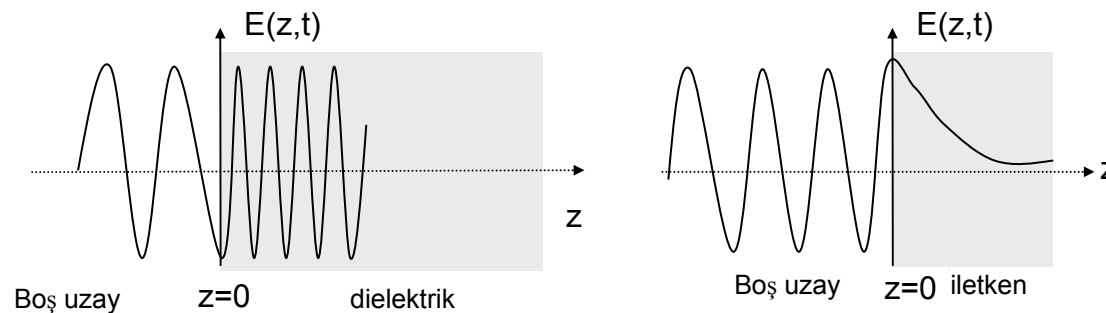
Madde İçinde Elektromanyetik Dalga-İletken Ortam-5

$$\hat{k}_m = \frac{\omega}{c}(n + iK) \quad \Rightarrow \quad \begin{aligned} \text{Re}(k_m) &= \frac{\omega}{c}n \\ \text{Im}(k_m) &= \frac{\omega}{c}K \end{aligned}$$

$$\mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{i\left[\left(\frac{\omega}{c}nz + i\frac{\omega}{c}Kz\right) - \omega t + \phi\right]} \quad \mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{-\frac{\omega}{c}Kz} e^{i\left[\frac{\omega}{c}nz - \omega t + \phi\right]}$$

$$\mathbf{E}(z, t) = \left[\mathbf{E}_0 e^{-\frac{\omega}{c}Kz} \right] \sin\left(\frac{\omega}{c}nz - \omega t + \phi\right)$$

Genlik z değişkenine yani yayılma doğrultusuna bağlı. $K > 0$ için genlikte azalma söz konusudur. Ortamın optik özelliği iki parametre ile verilir bunlar n ve K dır.



Maddenin Optik Sabitleri

$$k_m = \frac{\omega}{c} n \quad \Rightarrow \quad \mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{i\left(\frac{\omega}{c}nz - \omega t + \phi\right)}$$

$$\hat{k}_m = \frac{\omega}{c} (n + iK) \quad \Rightarrow \quad \mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{i\left[\left(\frac{\omega}{c}nz + i\frac{\omega}{c}Kz\right) - \omega t + \phi\right]}$$

Parlaklık

$$I = c\epsilon_0 \langle |\mathbf{E}|^2 \rangle$$

$$\mathbf{E}(z, t) = \mathbf{E}_0 e^{-\frac{\omega}{c}Kz} e^{i\left[\frac{\omega}{c}nz - \omega t + \phi\right]}$$

E alanını mutlak değerinin zaman ortalamasını alırsak

$$I = I_0 e^{-\alpha z}$$

Burada

$$\alpha = \frac{2\omega}{c} K$$

Maddenin soğurma katsayısı (boyutu=1/uzunluk)

Özet

Boş uzaydaki EM'nin hızı $c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$ Madde ortamında EM'nin hızı $v_m = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon}}$

Madde ortamında elektromanyetik dalganın hızı $v_m = c/n$

$$n \equiv \frac{c}{v_m} = \frac{\left(\frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}\right)}{\left(\frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon}}\right)} = \sqrt{\frac{\epsilon}{\epsilon_0}} \quad \text{Kırılma indisi}$$

kırılma indisi en genel durumda kompleks bir niceliktir

Maddenin optik sabitleri

Gerçek kısım $\Rightarrow n = \text{kırılma indisi}$,

Sanal kısım $\Rightarrow K = \text{yok etme (extinction) katsayısı}$

Özet

ϵ_0 : Boş uzayın elektrik geçirgenliği
 μ_0 : Boş uzayın manyetik geçirgenliği

χ Elektrik alınganlık
 P Kutuplanma (birim hacim başına dipol momenti)
 ϵ Maddenin elektrik geçirgenliği
 $\epsilon_r = \epsilon / \epsilon_0$ Nispi geçirgenlik
 $n = (\epsilon_r)^{1/2}$ Kırılma indisi

$\kappa = \epsilon / \epsilon_0$ Maddenin dielektrik sabiti
 $K = \sigma / \epsilon_0 \omega$ Yok etme (Extinction) katsayısı

$$\hat{n} = n + iK$$

Maddenin optik sabitleri

n =Kırılma indisi

K = Yoketme indisi (Extinction katsayısı)