

지난 시간, simple Lorentz model 에 대해 배웠다.

$$\frac{\epsilon}{\epsilon_0} = 1 + \chi_e = 1 + \frac{Ne^2}{m\epsilon_0} \sum_j \frac{f_j}{\omega_j^2 - \omega^2 - i\gamma_j\omega}$$

ω 는 전기장의 frequency
 ω_j 는 j종류 전자의 bound frequency.

ϵ 가 complex 라면, 이것의 허수부는 무엇 의미하나?

Wave number $k = \beta + i\frac{\alpha}{2}$, $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$.

전자기파의 파수는 $k = \omega \sqrt{\mu\epsilon}$ 라고 익히 알고 있다. $c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0\mu_0}}$ 이므로,

$$k = \frac{\sqrt{\mu\epsilon}}{\sqrt{\mu_0\epsilon_0}} \cdot \frac{\omega}{c} \approx \frac{\omega}{c} \sqrt{\frac{\epsilon}{\epsilon_0}} = n \frac{\omega}{c} \quad \mu = \mu_0 \text{ 라고 두었다.}$$

$$k^2 = \frac{\omega^2}{c^2} \frac{\epsilon}{\epsilon_0} = \beta^2 - \frac{\alpha^2}{4} + i\alpha\beta. \quad \text{허수부와 실수부를 비교하면}$$

$$\text{Re}(k^2) = \beta^2 - \frac{\alpha^2}{4} = \frac{\omega^2}{c^2} \text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right], \quad \text{Im}(k^2) = \frac{\omega^2}{c^2} \text{Im}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right] = \alpha\beta.$$

k 의 imaginary part 가 작다면, $\alpha \ll \beta$, $\alpha = \frac{1}{\beta} \cdot \frac{\omega^2}{c^2} \text{Im}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]$

$$\beta^2 - \frac{\alpha^2}{4} \approx \beta^2 = \frac{\omega^2}{c^2} \text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right], \quad \beta = \frac{\omega}{c} \sqrt{\text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]}$$

$$\therefore \alpha = \frac{\omega}{c} \frac{\text{Im}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]}{\sqrt{\text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]}} = \beta \frac{\text{Im}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]}{\text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]}$$

α 는 사실 전기장 세기의 exponential decay 이다. $e^{ikz} = e^{-\frac{\alpha}{2}z} \cdot e^{i\beta z}$.

$$I \propto |E|^2 \propto e^{-\alpha}.$$

따라서, $\text{Im}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]$ 가 $\text{Re}\left[\frac{\epsilon}{\epsilon_0}\right]$ 에 비해 커질수록, ϵ 의 imaginary part 가 커질수록 빛은 media 를 통과 못 하고 exponential decay 한다.

★ Low frequency ~~behave~~ behavior, Drude model, optical conductivity of metal.

bound frequency 가 0 에 가까운 자유 전자의 비율은 f_0 라고 두자.

$\epsilon(\omega)$ 은 bound electron 에 의한 항과 자유 전자에 의한 항으로 분리 할 수 있다.

$$\epsilon(\omega) = \epsilon_b(\omega) + i \frac{Ne^2 f_0}{m\omega(\gamma_0 - i\omega)} \quad \rightarrow \text{시험에 나올지도.}$$

$\epsilon_b(\omega)$ 는 $\omega_j \neq 0$ 인, bound frequency 가 0 이 아닌 전라 영향

⊗ 나머지 항은 bound frequency 가 0 인 free electron 의 영향.

f_0 가 있는 항이 major 해 질 경우, $\omega \rightarrow 0$ 일 때 $\text{Re}(\epsilon)$ 가 급격히 커진다.

앞 페이지 귀찮게 적용해 보자. $\nabla \times H = J + \frac{\partial D}{\partial t}$

전류 밀도는 옴의 법칙을 따른다. σ 가 conductivity 일 때 $J = \sigma E$.

$$\nabla \times H = \sigma E + \frac{\partial}{\partial t} \epsilon E = (\sigma - i\omega \epsilon) E = -i\omega (\epsilon + i\frac{\sigma}{\omega}) E$$

무슨 논리인지 모르겠는데, 차이는

$$\nabla \times H = -i\omega (\epsilon_0 + i\frac{\sigma}{\omega}) E \quad \text{라고 한다. 왜 } \epsilon_0 \text{만 쓰는 거지?}$$

또 무슨 논리인지 모르겠는데 위 결과를 $\epsilon(\omega)$ 와 비교하면

$$\sigma = \frac{Ne^2 f_0}{m(\gamma_0 - i\omega)}$$

가 된다.

즉, free electron 이 conductivity 를 만든다.

지금 내용이 low frequency 조건이랑 대개 무슨 연관이 지?

★ High frequency limit, plasma frequency.

$\omega \gg \omega_p$ 전기장이 resonance frequency 보다 더 높은 진동수에서.

$$\frac{1}{\omega_p^2 - \omega^2 - i\gamma_0 \omega} \sim -\frac{1}{\omega^2} \left(-\frac{\omega_p^2}{\omega^2} + 1 + i\frac{\gamma_0}{\omega} \right)^{-1}$$

이쯤 테일러 전개, $\frac{1}{\omega^2}$ 도 작고, $\frac{1}{\omega}$ 도 작다.

$$\frac{1}{\omega_p^2 - \omega^2 - i\gamma_0 \omega} \approx -\frac{1}{\omega^2} \left(1 - i\frac{\gamma_0}{\omega} + O(\omega^{-2}) \right)^{-1}$$

$$\frac{\epsilon}{\epsilon_0}(\omega) = 1 - \frac{Ne^2}{\epsilon_0 m} \frac{1}{\omega^2} = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2} \quad \text{plasma frequency.}$$

파수와 ω 사이 관계를 알 수 있다.

$\mu = \mu_0$

$$k = \frac{\omega}{v} = \frac{\omega}{c} n = \frac{\omega}{c} \sqrt{\frac{\epsilon}{\epsilon_0}} = \frac{\omega}{c} \sqrt{1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2}} = \frac{1}{c} \sqrt{\omega^2 - \omega_p^2}$$



ω 가 ω_p 보다 크기 않으면 k 가 허수이다. 즉,

빛이 투과하지 못하고 medium에 들어오면 감쇄한다.

$\omega > \omega_p$ 라면 $\epsilon > 0$, 금속이 빛을 투과하기 시작하며, 이를 UV transparency of metal 이라고 한다.

Causality, D 와 E 의 관계.

ϵ 가 상수가 아니라 frequency dependency가 있으면 E 의 변화와 D 의 변화 사이 시간 지연이 있을 수 있다. 즉, ϵ 는 temporally nonlocal 하게 D 와 E 를 이어준다.

기본 식: $D(x, \omega) = \epsilon(\omega) E(x, \omega)$.

이식을 $D(x, t)$ 와 $E(x, t)$ 에 대한 식으로 바꿔주기 위해 푸리에 변환을 잘 해야 한다.

$$\begin{aligned} D(x, t) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int D(x, \omega) e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \epsilon(\omega) E(x, \omega) e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int \epsilon(\omega) e^{-i\omega t} \left(\int dt' \frac{1}{\sqrt{2\pi}} E(x, t') e^{i\omega t'} \right) d\omega \end{aligned}$$

$E(x, t)$ 에 대한 식으로 바꾸기

시간 지연의 영향은 ϵ 와 ϵ_0 의 상대적인 차이로 발생한다는 것은 강조.

$$\epsilon(\omega) = \epsilon_0 \left(\frac{-\epsilon_0 + \epsilon(\omega)}{\epsilon_0} + 1 \right) = \epsilon_0 \left(1 - 1 + \frac{\epsilon(\omega)}{\epsilon_0} \right) = \epsilon_0 (\phi + 1)$$

을 대신, 나는 새로운 notation으로 $\phi(\omega) = \frac{\epsilon(\omega) - \epsilon_0}{\epsilon_0}$ 을 쓰고 싶다

$$D(x, t) = \frac{\epsilon_0}{2\pi} \iint e^{-i\omega(t-t')} E(x, t') d\omega dt' + \frac{\epsilon_0}{2\pi} \iint e^{-i\omega(t-t')} \phi(\omega) E(x, t') d\omega dt'$$

첫 번째 항에 대해, ω 적분은 먼저 하면 $2\pi \delta(t-t')$ 가 나온다.

$$\frac{\epsilon_0}{2\pi} \iint e^{-i\omega(t-t')} E(x, t') d\omega dt' = \epsilon_0 \int \delta(t-t') E(x, t') dt' = \epsilon_0 E(t)$$

두 번째 항에 대해, ϕ 반응과 입력 사이의 시간지연을 나타내는 변수

$\tau = t - t'$ 를 이용해서 표현, response function을 이용해 적분을 나타낼 수 있다. 역시 ω 에 대해 먼저 적분,

$$G(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int \phi(\omega) e^{-i\omega\tau} d\omega$$

$$\therefore D(x, t) = \epsilon_0 E(t) + \epsilon_0 \int G(\tau) E(x, t-\tau) d\tau$$

Lorentz model 의 $\epsilon(\omega)$ 를 적용하자.

$$\chi(\tau) = \frac{\omega_p^2}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{-i\omega\tau}}{\omega_0^2 - \omega^2 - i\gamma\omega} d\omega$$

유수 정리를 이용해 계산해야 한다.