

Záření dipólu

Vynucené kmity:

$$\begin{aligned} m\ddot{x} &= -m\omega_0^2 x - m\gamma\dot{x} + qE_0 e^{i\omega t} \\ x &= Ae^{i\omega t} \\ A &= \frac{\frac{q}{m} E_0}{\omega_0^2 - \omega^2 + i\omega\gamma} \\ p_0 &= \frac{\frac{q^2}{m} E_0}{\omega_0^2 - \omega^2 + i\omega\gamma} \end{aligned}$$

Celkový výkon záření dipólu:

$$P = \frac{\omega^4}{c^3} \frac{p_0^2}{12\pi\epsilon_0} = \frac{\omega^4}{c^3 12\pi\epsilon_0} \frac{\left(\frac{q^2}{m} E_0\right)^2}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2\gamma^2}$$

Účinný průřez:

$$\sigma = \frac{P}{I} = \frac{\omega^4}{c^3 12\pi\epsilon_0} \frac{\left(\frac{q^2}{m} E_0\right)^2}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2\gamma^2} \frac{1}{\sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} \frac{E_0^2}{2}} = \frac{\omega^4 \mu_0^2}{6\pi} \frac{\frac{q^4}{m^2}}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2\gamma^2}$$

Thomson ($\gamma \rightarrow 0, \omega_0 = 0$):

$$\sigma_T = \frac{\mu_0^2 q^4}{6\pi m^2}$$

Rayleigh ($\gamma \rightarrow 0, \omega \ll \omega_0$):

$$\sigma_R = \frac{\mu_0^2 q^4}{6\pi m^2} \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^4 = \sigma_T \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^4$$

Izotropní molekuly:

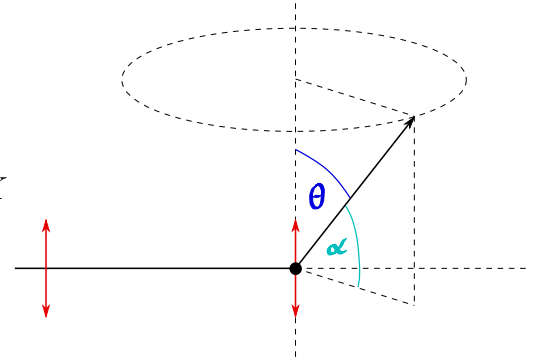
$$\begin{aligned} \vec{p} &= \alpha \vec{E} \\ P &= \frac{\omega^4 \alpha^2 E_0^2}{12\pi c^3 \epsilon_0} \\ \sigma_R &= \frac{\mu_0^2 \omega^4 \alpha^2}{6\pi} = \frac{8\pi^3 \alpha^2}{3\epsilon_0^2 \lambda^4} = \frac{24\pi^3}{\lambda^4 N^2} \left(\frac{n^2 - 1}{n^2 + 2}\right)^2 \approx \frac{32\pi^2}{3\lambda^4} \left(\frac{n - 1}{N}\right)^2 \end{aligned}$$

Neizotropní molekuly: Polarizace molekuly nemusí být rovnoběžná s \vec{E}_0 , rozptyl proto nemusí být zcela polarizován a může jít i do směru \vec{E}_0 . Je-li orientace molekul náhodná, musí se výsledný rozptyl integrovat přes všechny orientace molekul.

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = K \sin^2 \Theta$$

$$\sigma = \int_0^\pi \int_0^{2\pi} K \sin^2 \Theta \sin \Theta d\phi d\Theta = 2\pi K \int_0^\pi \sin^3 \Theta d\Theta = \frac{8\pi}{3} K$$

$$\boxed{\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{3\sigma}{8\pi} \sin^2 \Theta}$$



Závislost na rozptylovém úhlu:

$X = \pi - \chi$: rozptylový úhel

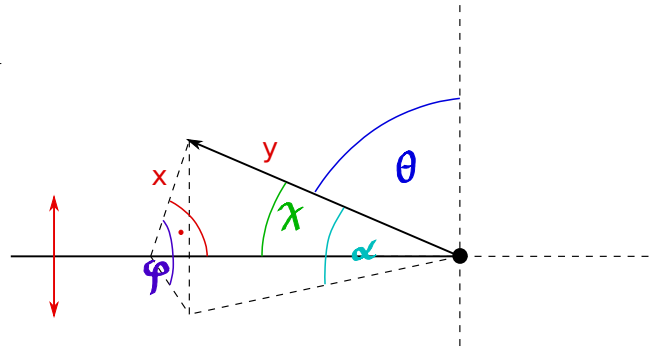
φ : úhel mezi rovinou rozptylu a rovinou kolmou

na polarizaci dopadajícího záření.

$$\sin \chi = \frac{x}{y}$$

$$x \sin \varphi = y \sin \alpha$$

$$\sin \chi = \frac{\cos \Theta}{\sin \varphi}$$

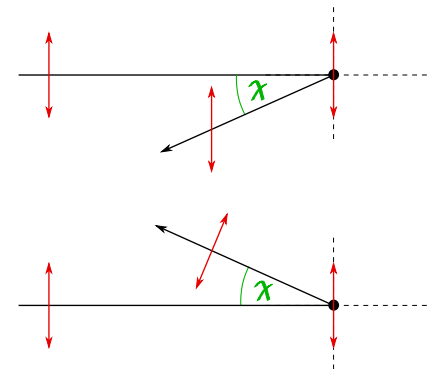


$$\boxed{\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{3\sigma}{8\pi} (1 - \sin^2 \varphi \sin^2 \chi) = \frac{3\sigma}{8\pi} (1 - \sin^2 \varphi \sin^2 X)}$$

Rozptyl v kolmé rovině a v rovině rovnoběžné vzhledem k původní polarizaci:

$$\varphi = 0 \Rightarrow \frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{3\sigma}{8\pi}$$

$$\varphi = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{3\sigma}{8\pi} (1 - \sin^2 \chi) = \frac{3\sigma}{8\pi} \cos^2 \chi$$



Nepolarizované světlo:

$$\left\langle \frac{d\sigma}{d\Omega} \right\rangle = \frac{3\sigma}{8\pi} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} (1 - \sin^2 \varphi \sin^2 \chi) d\varphi = \frac{3\sigma}{8\pi} \left(1 - \frac{\sin^2 \chi}{2} \right) = \frac{3\sigma}{16\pi} (1 + \cos^2 \chi)$$