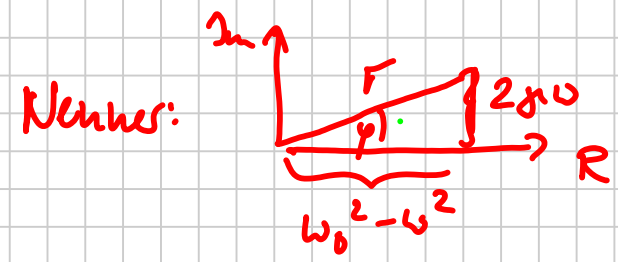


$$-\omega^2 p_0 + 2i\gamma\omega p_0 + \omega_0^2 p_0 = \frac{q^2 E_p}{m} e^{i\varphi}$$

$$\underbrace{\omega_0^2 - \omega^2 + i2\gamma\omega}_{\text{Kartenblatt}} = \underbrace{\frac{q^2 E_p}{m} \cdot \frac{1}{p_0}}_{\text{Polarwert}} e^{i\varphi} = r \cdot e^{i\varphi}$$



$$p(t) = p_0 \cdot e^{i(\omega t - \varphi)}$$

$$\tan \varphi \approx \frac{\gamma}{\omega_0 - \omega}$$

$$p_0 = \frac{q^2 E_p}{m} \cdot \frac{1}{r} \approx \frac{q^2 E_p}{2m\omega_0} \frac{1}{\sqrt{(\omega_0 - \omega)^2 + \gamma^2}}$$

$$r = \sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}$$

$$\tan \varphi = \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

Primärwelle E_p regt den Dipol $p(t)$ zum Schwingen an.

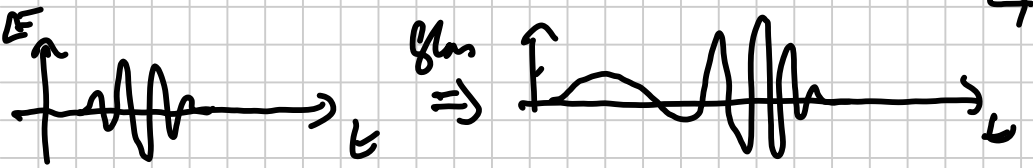
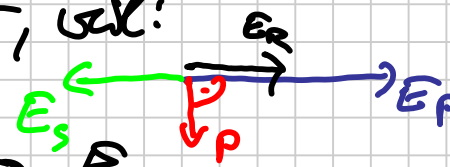
Die Sekundärwelle, die von einer Reihe von Dipolen emittiert wird ist $E_s \sim e^{i(\frac{\omega}{c}z + \varphi)}$

Resultierende Welle $E_r = E_p + E_s$ ist in Resonanz $\omega = \omega_0$ abgeschwächt, weil:

\Rightarrow Lorentz-Oszillator erklärt Absorption \checkmark

Dispersion erklärt sich durch die mit z zunehmende Phasenverschiebung von E_r

\hookrightarrow immer mehr oszillieren. —

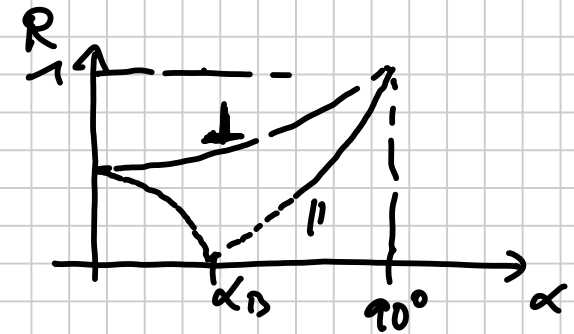


Fresnel-Formeln:

$$\left(\frac{E_r}{E_e}\right)_\perp = \frac{n_1 \cos \alpha_1 - n_2 \cos \alpha_2}{n_1 \cos \alpha_1 + n_2 \cos \alpha_2}$$

$$\left(\frac{E_r}{E_e}\right)_\parallel = \frac{n_1 \cos \alpha_2 - n_2 \cos \alpha_1}{n_1 \cos \alpha_2 + n_2 \cos \alpha_1}$$

$$\xrightarrow{d \rightarrow 0} \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2}$$



für: $n_2 > n_1 \Rightarrow \frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} < 0 \Rightarrow \pi$ Phasensprung

Brewster: $\tan \alpha_B = \frac{n_2}{n_1}$