

Dielektrische Eigenschaften

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E} \quad \vec{\epsilon} = \vec{1} + \chi$$

kubische Kristalle: ϵ, χ Skalare

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} = \epsilon_0 \epsilon \vec{E}$$

Wechselfelder: Fouriertransformierte

$$E(x) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \tilde{E}(\omega) e^{-i\omega t}$$

$$D(\omega) = \epsilon_0 \epsilon(\omega) \tilde{E}(\omega)$$

zeitabh. Feld \Rightarrow Verschiebungsstrom $\frac{\partial D}{\partial t}$

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

$$\vec{j} = \sigma \vec{E} \quad \Rightarrow \quad \operatorname{rot} \vec{H} = \sigma \vec{E}(\omega) - i\omega \epsilon_0 \epsilon(\omega) \vec{E}(\omega) \\ = \tilde{\sigma} \vec{E}(\omega)$$

$\tilde{\sigma} = \sigma - i\omega \epsilon_0 \epsilon$ kompl. Leitfähigkeit

$$\operatorname{rot} \vec{H} = -i\epsilon_0 \tilde{\epsilon}(\omega) \omega \vec{E}(\omega)$$

$$\tilde{\epsilon}(\omega) = \epsilon(\omega) + i \frac{\sigma}{\epsilon_0 \omega} \quad \text{kompl. diel. Fkt.}$$

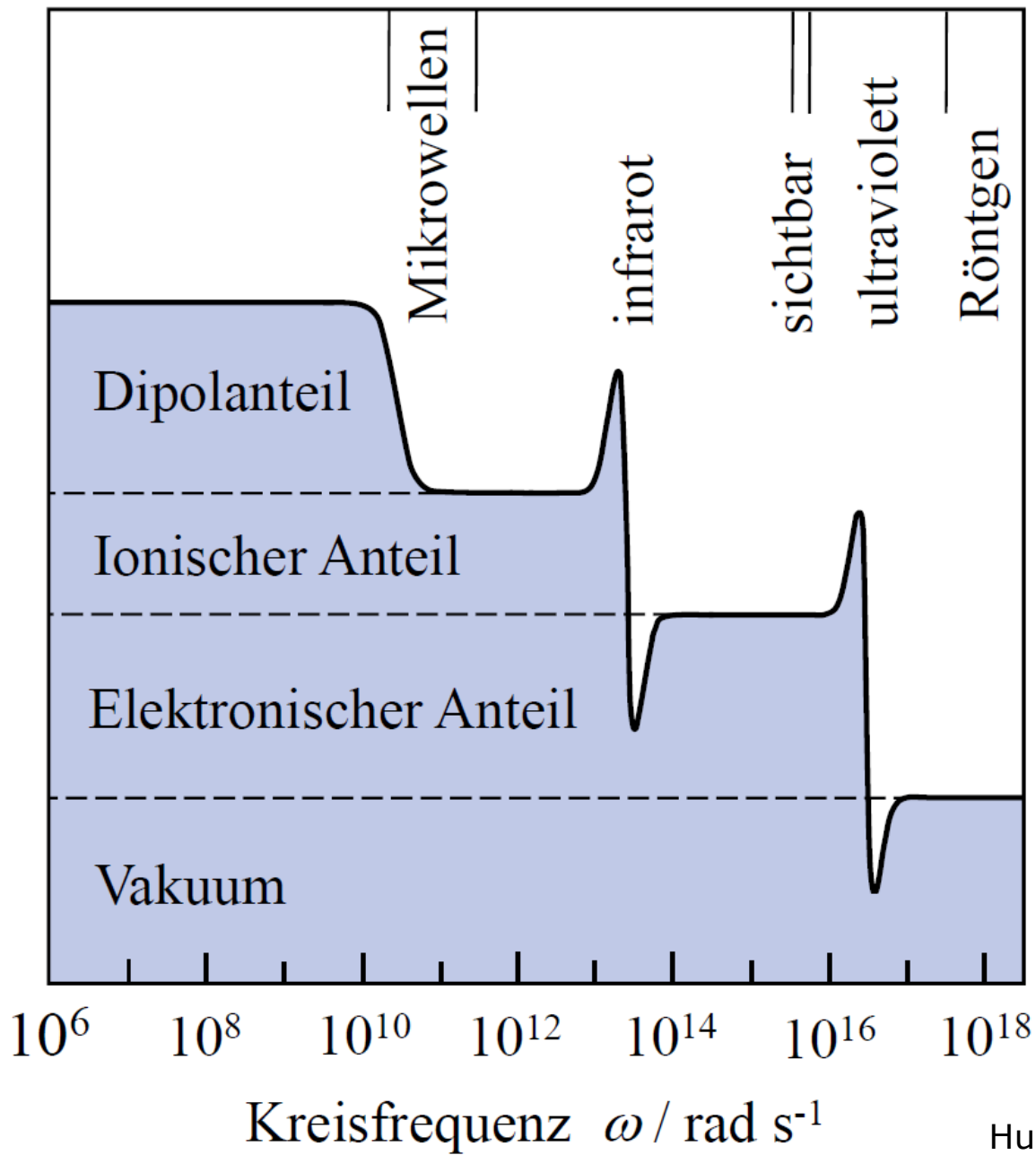
Kramers-Kronig-Relationen

$$\varepsilon = \varepsilon' + i\varepsilon''$$

$$\varepsilon'(\omega) - 1 = \frac{2}{\pi} \text{P} \int_0^{\infty} d\omega' \frac{\omega'}{\omega'^2 - \omega^2} \varepsilon''(\omega')$$

Polarisation von Holzbohren

Realteil ϵ' der dielektrischen Funktion



$\epsilon(\omega)$: polarer Kristall

Übersicht

Hunklinger Bild 13.3: Schema der Frequenzabhängigkeit der Dielektrizitätskonstanten eines polaren Kristalls. Größe und Lage der einzelnen Beiträge sind festkörperspezifisch.