

6. Interferenz und Beugung

6.1 Kohärenz

$$\Delta \vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 E(\vec{r}, t)}{\partial t^2}$$

Die Wellengleichung ist eine lineare Differentialgleichung

\Rightarrow Erfüllen $\vec{E}_1(\vec{r}, t)$ und $\vec{E}_2(\vec{r}, t)$ die Wellengleichung, so erfüllen auch

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = a \vec{E}_1(\vec{r}, t) + b \vec{E}_2(\vec{r}, t)$$

die Wellengleichung (für beliebige a und b).

Ein Wellenfeld $\vec{E}(\vec{r}, t)$ an einem Schirm Punkt \vec{r} zur Zeit t kann also aus der Überlagerung mehrerer Teilwellen $\vec{E}_i(\vec{r}, t)$ resultieren.

Superpositionsprinzip

Diese Überlagerung der Teilwellen nennen wir Interferenz

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \sum_m \vec{A}_m(\vec{r}, t) e^{i\phi_m} \quad \begin{matrix} \phi_m(t) \\ \phi_m(\vec{r}) \end{matrix}$$

Messgröße ist oft die Intensität

$$I(\vec{r}, t) \propto |\vec{E}(\vec{r}, t)|^2$$

Stationäre Interferenzmuster $I(\vec{r})$ gibt es nur, falls die Teilwellen „kohärent“ sind.

Eine räumliche Begrenzung im Wellenfeld
(z.B. eine Blende) unterbricht ein Teil der
fortpflanzenden Wellen (unvollständiger Interferenz)
→ Beugungsphänomene

Wir betrachten zwei Teilwellen \vec{E}_j, \vec{E}_k

- E_j und E_k heißen zeitlich kohärent, wenn
ihre Phasendifferenz $\Delta\varphi = \varphi_j - \varphi_k$ in einem
Raumpunkt \vec{r} sich während des Beobachtungszeit
 Δt um weniger als 2π ändert.
- Die maximale Zeitdauer Δt , während die zwei
Wellen an Punkt \vec{r} kohärent sind, nennt
man die Kohärenzzeit.

Ursache für Phasendifferenz $\Delta\varphi$?

Fluktuationen der Frequenz ν hier oder
beider Teilwellen (bzw. der Wellenlänge λ)
Fluktuationen der Phase hier oder beider
Teilwellen

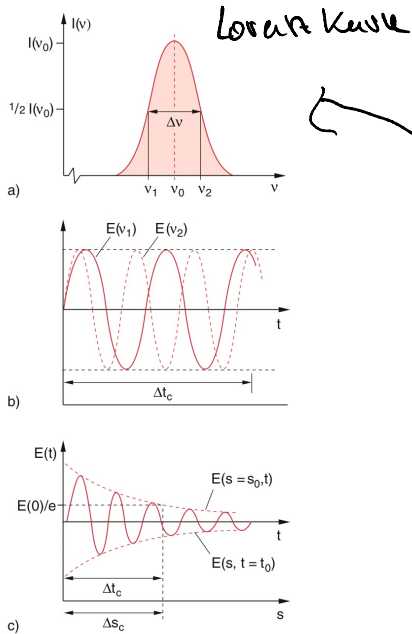
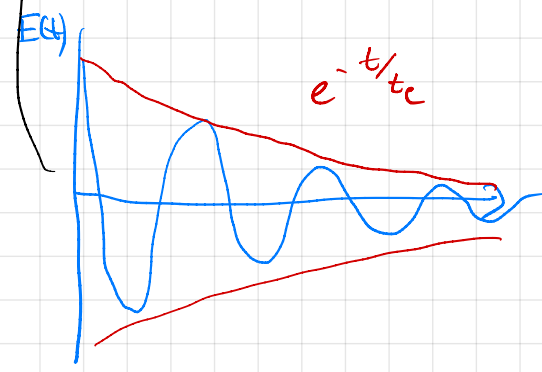


Abbildung 10.1 Zur zeitlichen Kohärenz einer Welle mit der spektralen Frequenzbreite $\Delta\nu$. Die Kohärenzzeit ist $\Delta t_c = 1/\Delta\nu$. a) Spektralverteilung $I(\nu)$; b) zeitliche Überlagerung zweier Teilwellen; c) zeitlicher Verlauf der Gesamtfeldstärke aller Komponenten in (a)

Angenommene Abtaste geben nicht in dem angestrichelten niedrigen Zustand in Form eines exponentiellen Zerfalls. Dies verhält sich wie Leeren harmonischen Oszillators mit Dämpfung.



Deutliches

Es besteht sich eine "Linsenwirkung" in der Frequenz von $\Delta\nu$.

Zwei Teilwellen mit $\omega_0 - \Delta\omega/2$ und $\omega_0 + \Delta\omega/2$

$$\Delta\varphi(t) = \left[\left(\omega_0 + \frac{\Delta\omega}{2} \right) - \left(\omega_0 - \frac{\Delta\omega}{2} \right) \right] t = \Delta\omega \cdot t$$

Phasendifferenz wächst linear mit der Zeit.

$$\Delta\varphi(\Delta t_c) = 2\pi = \Delta\omega \cdot \Delta t_c$$

Kohärenzzeit $\Delta t_c = \frac{2\pi}{\Delta\omega} = \frac{1}{\Delta\nu}$

Kohärenzlänge $l_c = c \cdot \Delta t_c$

Kohärenzvolumen Definition analog

Interferenzraum muss innerhalb des Kohärenzvolumens

bestimmt werden.

Gesamtbandenplanzen

$$\Delta\nu = 2 \cdot 10^9 \text{ Hz}$$

$$\Delta t_c = \frac{1}{\Delta\nu} = 5 \cdot 10^{-10} \text{ s} = 500 \text{ ps}$$

$$l_c = c \cdot \Delta t_c = 0.15 \text{ m}$$

Glühbirne

l_c wenige μm

Laser

l_c einige km

ebene Welle

$$\vec{E} = \vec{A} e^{i(kx - \omega t)}$$

$$\Delta\nu = 0 \Rightarrow l_c = \infty$$

Gesamte Welle ist kohärent

Kugelwelle

$$\vec{E} = \frac{A_0}{r} e^{i(kr - \omega t)}$$

Gesamte Welle ist kohärent

$$l_c = \infty$$