

# physik421 - Übung 1

Lino Lemmer  
l2@uni-bonn.de

Frederike Schrödel

Simon Schlepphorst  
s2@uni-bonn.de

21. April 2014

## 1.1 Komplexe Zahlen

Gegeben sind  $z_1 = a_1 + ib_1$  und  $z_2 = a_2 + ib_2$ .

### 1.1.1 Summe und Produkt

$$z_1 + z_2 = a_1 + a_2 + i(b_1 + b_2) \quad \checkmark$$

$$z_1 \cdot z_2 = a_1 a_2 - b_1 b_2 + i(a_1 b_2 + a_2 b_1) \quad \checkmark$$

### 1.1.2 Absolutbetrag

$$\begin{aligned} |z_1| &= \sqrt{(a_1 + ib_1)(a_1 - ib_1)} \\ &= \sqrt{a_1^2 + b_1^2} \quad \checkmark \end{aligned}$$

### 1.1.3 Konjugieren eines Produktes

$$\begin{aligned} (z_1 z_2)^* &= (a_1 a_2 - b_1 b_2 + i(a_1 b_2 + a_2 b_1))^* \\ &= a_1 a_2 - b_1 b_2 - i(a_1 b_2 + a_2 b_1) \quad \checkmark \\ &= (a_1 - ib_1)(a_2 - ib_2) \\ &= z_1^* z_2^* \end{aligned}$$

### 1.1.4 Polare Darstellung

$$\begin{aligned} r_j &= |z_j| \\ &= \sqrt{a_j^2 + b_j^2} \\ \phi_j &= \arctan\left(\frac{b_j}{a_j}\right) \quad \checkmark \end{aligned}$$

### 1.1.5 Komplex Konjugierte

$$z_j = r_j e^{i\phi_j}$$
$$z_j^* = r_j e^{-i\phi_j}$$

### 1.1.6 Produkt und Quotient

$$z_1 z_2 = r_1 r_2 e^{i(\phi_1 + \phi_2)}$$
$$\frac{z_1}{z_2} = \frac{r_1}{r_2} e^{i(\phi_1 - \phi_2)}$$

### 1.1.7 Betrag einer Summe

$$|z_1 + z_2| = \sqrt{(z_1 + z_2)(z_1 + z_2)^*}$$
$$= \sqrt{(a_1 + a_2 + i(b_1 + b_2))(a_1 + a_2 - i(b_1 + b_2))}$$
$$= \sqrt{(a_1 + a_2)^2 + (b_1 + b_2)^2}$$

### 1.1.8 Eulersche Summe

Die Taylor-Entwicklungen sind

$$\cos x = \frac{x^0}{0!} - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \dots$$
$$= 1 - \frac{x^2}{2} + \frac{x^4}{24} - \dots$$
$$\sin x = \frac{x^1}{1!} - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \dots$$
$$= x - \frac{x^3}{6} + \frac{x^5}{120} - \dots$$
$$e^{ix} = \frac{(ix)^0}{0!} + \frac{(ix)^1}{1!} + \frac{(ix)^2}{2!} + \frac{(ix)^3}{3!} + \frac{(ix)^4}{4!} + \frac{(ix)^5}{5!} + \dots$$
$$= 1 + ix - \frac{x^2}{2} - i\frac{x^3}{6} + \frac{x^4}{24} + i\frac{x^5}{120} + \dots$$

Man sieht sofort, dass gilt

$$e^{ix} = \cos x + i \sin x.$$

## 1.2 Interferenz ebener Wellen

Geben sind zwei ebene Wellen der Form:

$$\Psi_1 = \vec{A}_1 e^{i(\omega t - \vec{k}_1 \vec{x})}$$

$$\Psi_2 = \vec{A}_2 e^{i(\omega t - \vec{k}_2 \vec{x})}$$

Es soll angenommen werden, diese seien kohärent.

### 1.2.1 Intensität

Es soll die Intensität  $I$  der beiden Wellen berechnet werden:

$$\begin{aligned} I &= |\Psi_1 + \Psi_2|^2 \quad \checkmark \\ &= \left| \vec{A}_1 e^{i(\omega t - \vec{k}_1 \vec{x})} + \vec{A}_2 e^{i(\omega t - \vec{k}_2 \vec{x})} \right|^2 \\ &= \left( \vec{A}_1 e^{i(\omega t - \vec{k}_1 \vec{x})} + \vec{A}_2 e^{i(\omega t - \vec{k}_2 \vec{x})} \right) \left( \vec{A}_1 e^{-i(\omega t - \vec{k}_1 \vec{x})} + \vec{A}_2 e^{-i(\omega t - \vec{k}_2 \vec{x})} \right) \\ &= \vec{A}_1^2 + \vec{A}_2^2 + \vec{A}_1 \vec{A}_2 \left( e^{i\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)} + e^{i\vec{x}(\vec{k}_2 - \vec{k}_1)} \right) \\ &= \vec{A}_1^2 + \vec{A}_2^2 + \vec{A}_1 \vec{A}_2 \left( e^{i\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)} + e^{-i\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)} \right) \quad \checkmark \\ &= \vec{A}_1^2 + \vec{A}_2^2 + 2\vec{A}_1 \vec{A}_2 \cos(\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)) \quad \checkmark \end{aligned}$$

### 1.2.2 Inkohärente Intensität

Nun soll die Intensität betrachtet werden, wenn die beiden Wellen nicht kohärent sind. In diesem Fall gilt für die Intensität:

$$I = |\Psi_1|^2 + |\Psi_2|^2 \quad \rightarrow \quad I = |4_1|^2 + |4_2|^2$$

(komplex konjugieren, bzw. Betrag quadrieren, nicht vergessen!)

### 1.2.3 Minima und Maxima der Intensität

Jetzt soll errechnet werden, für welche  $\vec{k}_j$  die Intensität minimal/maximal wird. Aufgrund der Cosinus-Abhängigkeit der Intensität ist diese minimal für

$$\cos(\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)) = -1 \iff \vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2) = (2n+1)\pi \quad \checkmark \quad n \in \mathbb{N}$$

und maximal für

$$\cos(\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2)) = 1 \iff \vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2) = 2n\pi \quad \checkmark \quad n \in \mathbb{N}$$

Der demnach einfachste Fall für ein Maximum wäre bei  $\vec{k}_1 = \vec{k}_2$   $\checkmark$

### 1.2.4 Aufheben der beiden Wellen

Nun soll gezeigt werden unter welchen Bedingungen sich die beiden Wellen exakt aufheben würden. Aus 2.3 ist bekannt, dass das Minimum der Intensität erreicht wird, wenn  $\vec{x}(\vec{k}_1 - \vec{k}_2) = (2n + 1)\pi$ . In diesem Fall ist die Intensität:

$$I = \vec{A}_1^2 + \vec{A}_2^2 - 2\vec{A}_1\vec{A}_2$$

Dabei heben sich die Wellen auf wenn  $I = 0$  ist:

$$\vec{A}_1^2 + \vec{A}_2^2 - 2\vec{A}_1\vec{A}_2 = 0$$

Betrachtet man die Beträge  $|\vec{A}_1|$  und  $|\vec{A}_2|$  so folgt:

$$|\vec{A}_1| = |\vec{A}_2|$$

Die beiden Bedingungen dafür, dass sich die beiden Wellen aufheben sind also, dass die Intensität minimal wird und die Amplituden denselben Betrag haben.

## 1.3 Beugung am Einzelspalt

### 1.3.1 Gangunterschied benachbarter Bündel

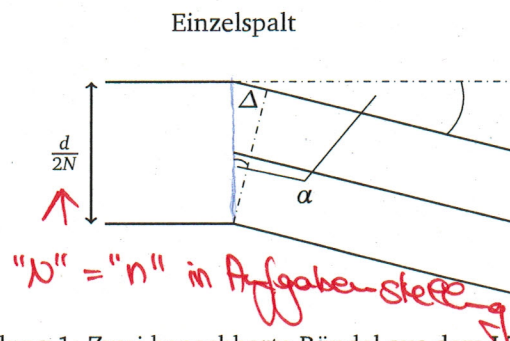


Abbildung 1: Zwei benachbarte Bündel aus dem Lichtstrahl.

Der Gangunterschied  $\Delta$  zwischen zwei benachbarten Bündeln ist, wie aus Abbildung 1 ersichtlich  $\Delta = \frac{d}{2N} \sin \alpha$ .  $\checkmark$  in Notation Aufgabenstellung:  $\Delta = \frac{d}{2N} \sin \alpha$

### 1.3.2 Intensitätsminimum

Für ein Intensitätsminimum müssen die beiden äußeren Strahlen einen Gangunterschied von

$$\Delta = k\lambda, \quad \checkmark$$

mit  $k \in \mathbb{N}$  haben, dann gibt es immer zwei Strahlen mit Gangunterschied  $\frac{\lambda}{2}$ . Beugungsminima treten daher unter  $\checkmark$

$$\alpha = \arcsin\left(\frac{2Nk\lambda}{d}\right) \quad \checkmark$$

### 1.3.3 Intensitätsmaximum

Für ein Intensitätsmaximum muss gelten

$$\Delta = \left(k + \frac{1}{2}\right) \lambda,$$

mit  $k \in \mathbb{N}$ . Beugungsminima treten daher unter

$$\alpha = \arcsin \left( \frac{\left(k + \frac{1}{2}\right) \cancel{2N} \lambda}{d} \right)$$



### 1.3.4 Bedingung an Spaltbreite

Damit Beugungsmuster beobachtet werden können muss  $d > \lambda$  gelten.