

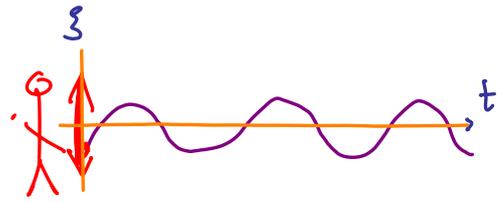
Beispiele von Wellenphänomenen

1527 - 15.7.08

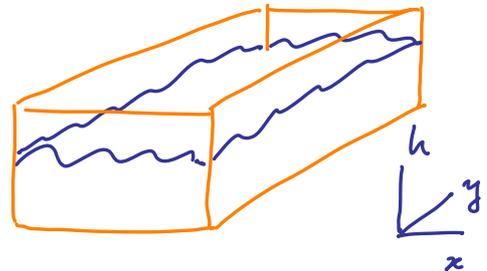
512

Skalare Wellen

• in 1D: z.B. geschüttelte Schnur entlang z-Achse



• in 2D: z.B. Wasserstand im Fischtank:



• in 3D: z.B. Druckwelle:

(1)

Ebene Welle, in \vec{k} -Richtung propagierend:

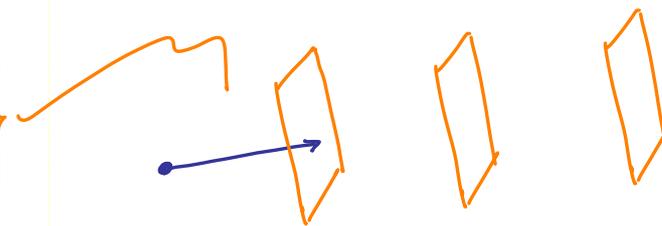
(2)

"Phasenfläche" \equiv { Menge aller \vec{r} , mit $\varphi = \varphi_0 = \text{konst.}$ }
 \equiv { Menge aller \vec{r} , deren Projektion auf \vec{k} gegeben ist durch

513

(1)

Die roten Vektoren haben zu beliebiger gegebener Zeit t_i alle dieselbe Projektion auf \vec{k} :



Formal: (1) \equiv { Menge aller \vec{r} , mit $\vec{r} \cdot \vec{k} = \text{konst.}$ } (mit $\vec{k} = k \hat{k}$) (2)

Check (2) $\stackrel{?}{=} (1)$: $\vec{r} = (\omega t + \varphi_0) \frac{\hat{k}}{k}$ (3)

Jeder dieser Punkte bewegt sich mit Geschw: $v = \frac{\omega}{k}$ (4)

d.h. Ebene propagiert mit Phasengeschwindigkeit $v = \frac{\omega}{k}$ in \vec{k} -Richtung (5)

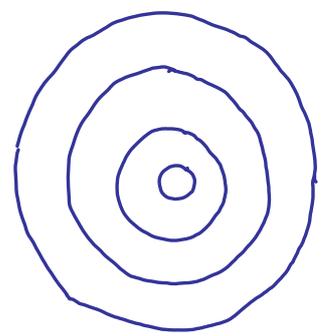
Beispiel: Ebene Welle mit $\vec{k} = k\hat{z}$ $\xrightarrow{(1.2)}$ $p(\vec{r}, t) =$

\rightarrow Phasenfläche in Ebene

Kugelwellen (z.B. Druckwellen)

Beispiel: $p(\vec{r}, t) =$ (2)

mit $\vec{r} =$ (3)



Phasenflächen sind

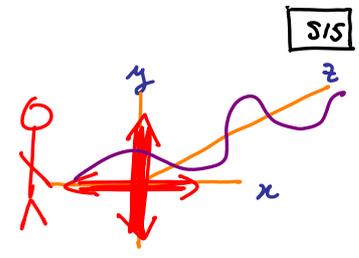
Richtung:

Wellenlänge:

(4)

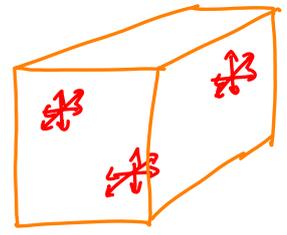
Vektorfeldwellen

2-Komponentig, in 1D: z.B. Schnur, geschüttelt in x- und y-Richtung: Auslenkung =



(1)

3-Komponentig, in 3D: z.B. Luftgeschwindigkeit in Resonator, dessen Wände vibrieren:



(2)

"Transversale Welle": $\xrightarrow{\text{Auslenkung}} \xrightarrow{\text{Propagationsrichtung}}$
 "Longitudinale Welle": $\xrightarrow{\text{Auslenkung}} \xrightarrow{\text{Propagationsrichtung}}$

Zerlegung der Auslenkung

nach den 3 Polarisationsrichtungen:

$\vec{u}(\vec{r}, t) =$

(3)

"Linear polarisierte" Welle: nur eine Polarisierungsrichtung,

S16

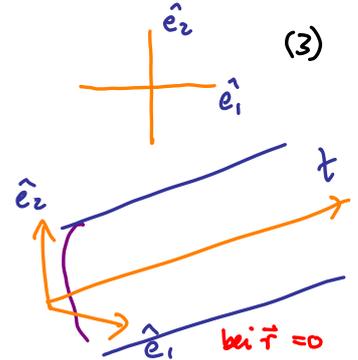
z.B. $\vec{u}(\vec{r}, t) = \hat{e}_1 A_1 \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \omega_1 t + \varphi_1)$ (1)

"Elliptisch" polarisierte Welle: zwei Polarisierungsrichtungen

z.B. $\vec{u}(\vec{r}, t) = \hat{e}_1 A_1 \cos(\vec{k}_1 \cdot \vec{r} - \omega_1 t + \varphi_1) + \hat{e}_2 A_2 \cos(\vec{k}_2 \cdot \vec{r} - \omega_2 t + \varphi_2)$ (2)

"Zirkular polarisiert": zwei Polarisierungsrichtungen, 90° phasenverschoben:

z.B. $\vec{u}(\vec{r}, t) = \hat{e}_1 A_1 \cos(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t) + \hat{e}_2 A_2 \sin(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega t)$ (3)



Dispersion

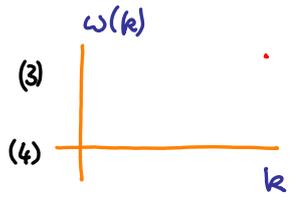
S17

Bereits bekannt: Für $\cos(\omega t - kx) =$ (1)

ist Phasengeschw: $v_{ph} =$ (2)

Falls v_{ph} sondern von λ abhängt, d.h. falls ω nicht linear von k abhängt und folglich k nicht linear von ω abhängt } zeigt Welle "Dispersion".

"Dispersionsrelation" gibt diese Abhängigkeiten an: $\left. \begin{matrix} k = \\ \omega = \end{matrix} \right\}$



wobei der "Brechungsindex" $n(\omega)$ im allgemeinen frequenzabhängig ist; dann spricht man von "frequenzabhängiger Dispersion".

Für Licht im Vakuum: $v_{ph} =$ \Rightarrow "keine Dispersion." (5)

Bei Überlagerung von Wellen mit unterschiedlichen Dispersion eine zeitabhängige Änderung der Wellenform. verursacht

Grund: $\psi_{ph}(\omega_1) = \dots = \psi_{ph}(\omega_2)$ (1)

d.h. Phasenflächen mit unterschiedlichen ω, k "halten nicht miteinander Schritt".

Beispiel: Schwebungswellen

$\cos A + \cos B = 2 \cos \frac{A+B}{2} \cos \frac{A-B}{2}$ (2)

Sei $\xi(z,t) = A [\cos(\omega_1 t - k_1 z) + \cos(\omega_2 t - k_2 z)]$ (3)

= (3)

Schwebungen (Einhüllende) x schnelle Oszillationen

Frequenz : $\frac{\Delta \omega}{2} = \bar{\omega}$ (4)

Wellenvektor : $\frac{\Delta k}{2} = \bar{k}$ (5)

Geschwindigkeit : $v = \bar{v}$ (6)

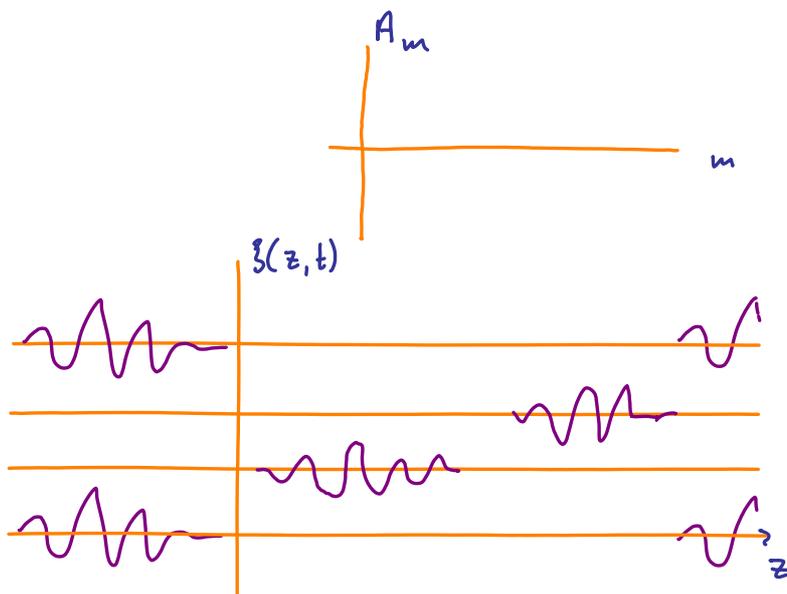
Verallgemeinerung: Überlagerung vieler Wellen unterschiedlicher Frequenz

Beispiel 1:

Periodisches Signal: $\xi(z,t) =$

mit $\omega_m =$

$k_m =$



Pulsform wiederholt sich periodisch

Pulsform ändert sich! Wie?!?

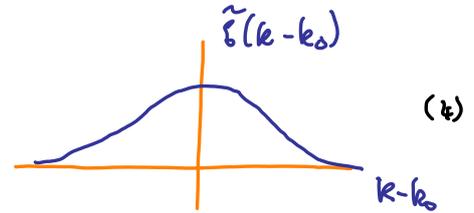
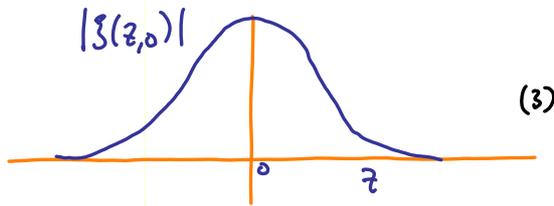
Beispiel 2: Wellenpaket

Annahme: $\tilde{\xi}(k) = \boxed{\xi z_0}$ (1)

Sei $\xi(z, 0)$ eine gepackte Funktion

$$\xi(z, 0) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} e^{ikz} \tilde{\xi}(k - k_0)$$

[Nachrechnen!]:



mit Zeitabhängigkeit

$$\xi(z, t) := \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} e^{i(kz - \omega(k)t)} \tilde{\xi}(k) \quad (5)$$

Wie schnell bewegt der Puls sich? \Rightarrow "Gruppengeschwindigkeit"

Gruppengeschwindigkeit eines Wellenpakets

$\boxed{S21}$

Wellenpaket: Sei $\xi(z, t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} e^{i[kz - \omega(k)t]} \tilde{\xi}(k - k_0)$
sei scharf gepackt bei

Taylor-Entwicklung der

$$\omega(k) = \quad (2)$$

Dispersionsrelation um $k = k_0$:

$$=: \quad (3)$$

$\omega_{ph} =$

(2) in (1): $\xi(z, t) \approx \int \frac{dk}{2\pi} e^{i[kz - (\omega(k_0) + \omega'(k_0)(k - k_0))t]} \tilde{\xi}(k - k_0)$ (4)

liefert

(Phase) x (verschobener Puls) $= e^{i \int \frac{dk}{2\pi} e^{ik[\quad]} \tilde{\xi}(k - k_0)$ (5)

$$= e^{i(\quad)} |\xi(z - \omega'_0 t, 0)| \quad (6)$$

Phasengeschwindigkeit: $v_{ph} =$

Gruppengeschwindigkeit: $v_g =$