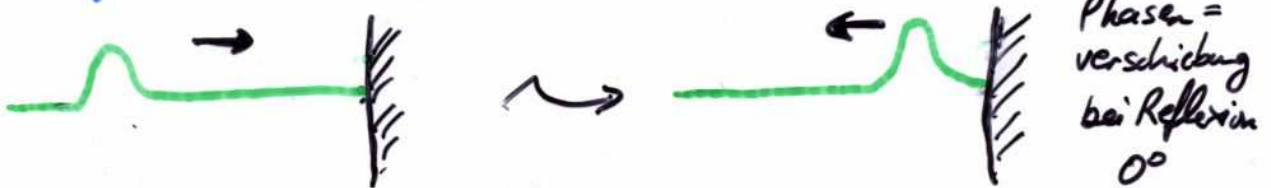


# Reflexion; stehende Welle

- Wellen werden reflektiert, je nachdem wie die Wellenkette abgeschlossen ist:

- ▶ offenes oder freies Ende



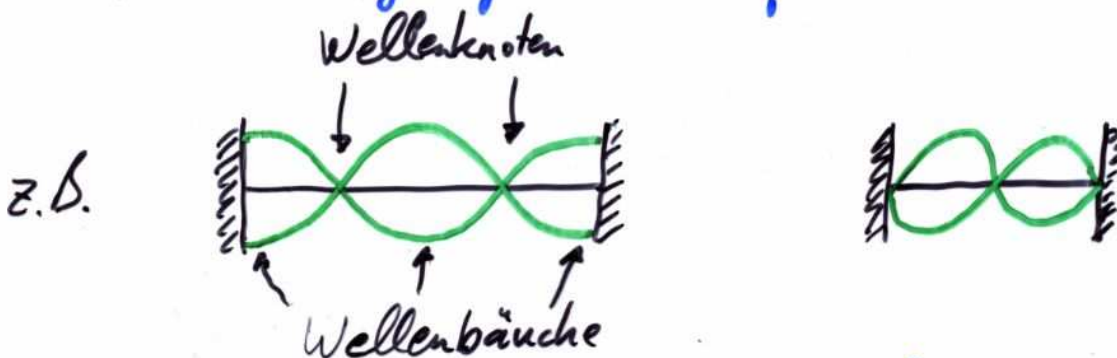
- ▶ geschlossenes oder festes Ende



- ▶ geeignet gedämpfter Abschluss



- Hinlaufende und reflektierte Welle überlagern bei geeigneter Frequenz zu stehender Welle



Wellenknoten und -bäuche ortsfest!

## 8.6.2 Wellengleichung (d'Alembert Gleichung)

$$\psi(z, t) = A \cdot \cos(\omega t - kz)$$

- Welle  $\hat{=}$  Schwingung in Zeitkoordinate  $t \rightarrow \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} + \omega^2 \psi = 0$
- Welle  $\hat{=}$  — " — in Ortskoordinate  $z \rightarrow \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} + k^2 \psi = 0$

$$\rightarrow \frac{1}{k^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} = -\psi = \frac{1}{\omega^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}$$

$$\rightarrow \boxed{\frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} = \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \frac{1}{v_{ph}^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}} \quad \text{Wellengleichung}$$

NB:

$$\left( \frac{\partial^2}{v_{ph}^2 \partial t^2} - \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \psi = 0 \rightarrow \square^2 \psi = 0$$

$=: \square^2$  d'Alembert Operator

$$\text{allg.: } \square^2 := \frac{\partial^2}{v^2 \partial t^2} - \frac{\partial^2}{\partial x^2} - \frac{\partial^2}{\partial y^2} - \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

## 8.6.3 Wellentypen

### • Ebene Wellen

z.B.  $\vec{k} = k\vec{e}_z$

$$\psi(\vec{r}, t) = A \cdot \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r}) = A \cdot \cos(\omega t - kz)$$

- Ausbreitungsrichtung in  $\vec{r}$ -Richtung



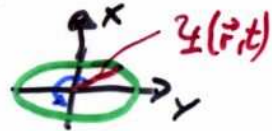
- Auslenkung der Welle (Elongation):

- Longitudinale Wellen " $\psi \parallel z$ "  
(z.B. Schallwellen)

- transversale Welle " $\psi \perp z$ "

transversale polarisierte Wellen

- lineare Polarisation  $\psi \parallel x$  oder  $\psi \parallel y$
- zirkulare — — —
- elliptische — — —



### • Kugelwellen (auch: Elementarwellen)

$$\psi(\vec{r}, t) = \frac{A}{r} \cos(\omega t - kr) \text{ mit } r = |\vec{r}|$$



wg. Energieerhaltung

(Im Abstand  $r$  von Quelle ist Gesamtenergie auf Kugeloberfläche  $4\pi r^2$  verteilt  
 $\rightarrow$  Intensität der Welle  $\hat{=} \text{Energie} \sim \left(\frac{A}{r}\right)^2 \rightarrow 4\pi r^2 \cdot \left(\frac{A}{r}\right)^2 = \text{const.}$ )

# Beispiele für Wellen in Medien

Es gilt immer:  $\frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} = \frac{1}{v_{ph}^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}$


- elastische Longitudinalwelle (in festen Körpern)

$$v_{ph} = \sqrt{\frac{E}{\rho}} \quad ; \quad E: \text{Elastizitätsmodul} \quad \leftarrow \text{Diagramm einer Longitudinalwelle}$$
$$\rho = \frac{m}{V} : \text{Dichte}$$

- Transversalwelle einer Saite

$$v_{ph} = \sqrt{\frac{F}{\mu}}$$

F: mech. Spannung bzw. Spannkraft der Saite

$$\mu = \frac{m}{L} : \text{lineare Massendichte}$$


- Schallwellen in Gasen

$$v_{ph} = \sqrt{\frac{\rho \cdot \kappa}{\rho}}$$

$\rho$ : Gasdruck  
 $\rho$ : Dichte  
 $\kappa$ : Adiabatenkoeffizient ( $\kappa = 1.4$  für Luft)

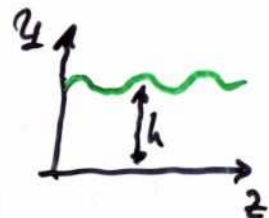
- Wasserwellen (Oberflächenwellen)

$$v_{ph} = \sqrt{\left( \frac{g \cdot \lambda}{2\pi} + \frac{2\pi \cdot \sigma}{\rho \cdot \lambda} \right) \cdot \tanh\left(\frac{2\pi h}{\lambda}\right)}$$

$$= \sqrt{\left( \frac{g}{k} + \frac{\sigma k}{\rho} \right) \cdot \tanh(kh)}$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

h: Wassertiefe,  $\sigma$ : Oberflächenspannung



NB:  $v_{ph} = v_{ph}(\lambda) = v_{ph}(k) \rightarrow$  Dispersion

Näherungen:

► untiefe Flüssigkeiten (Flachwasserwellen)

$$v_{ph} = \sqrt{g \cdot h} \quad \text{für } h \ll \lambda, \text{ keine Dispersion}$$

► tiefe Flüssigkeiten

$$v_{ph} = \sqrt{\frac{g \lambda}{2\pi}} = \sqrt{\frac{g}{k}} \quad \text{für } h \gg \lambda, \text{ normale Dispersion}$$

( $v_{ph} \sim \sqrt{\lambda}$ )

► Kapillarwellen

$$v_{ph} = \sqrt{\frac{2\pi\sigma}{s\lambda}} = \sqrt{\frac{\sigma k}{s}} \quad \text{für } \lambda \ll h \text{ und } \lambda \ll \sqrt{\frac{\sigma}{\rho g}}$$

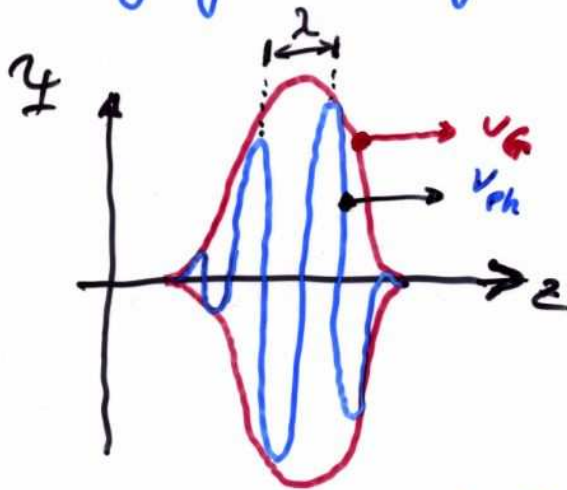
anomale Dispersion  
( $v_{ph} \sim \frac{1}{\sqrt{\lambda}}$ )

## 8.6.4 Dispersion, Gruppengeschwindigkeit

Falls Phasengeschwindigkeit  $v_{ph}$  von Wellenlänge abhängig  $\rightarrow$  Dispersion

und  $v_{ph} = v_{ph}(\lambda) = \frac{\omega}{k} = \frac{\omega \cdot \lambda}{2\pi}$  Dispersionsrelation

Dispersion hat insbesondere Auswirkungen auf Ausbreitungsgeschwindigkeit von Wellengruppen



(= impulsartige lokale Störung)

Wellengruppe: Überlagerung unendlich vieler harmonischer Wellen mit Frequenzen

$$\omega_m - \frac{\Delta\omega}{2} < \omega < \omega_m + \frac{\Delta\omega}{2}$$

$\omega_m$ : Mittelfrequenz

$\Delta\omega$ : Frequenzintervallbreite  
 $\rightarrow$  kontinuierliche Fouriertransf.

Wellengruppe (d.h. Einhüllende) breitet sich mit Gruppengeschwindigkeit  $v_G = \frac{d\omega}{dk}$  aus!

Mit  $v_{ph} = \frac{\omega}{k} \rightarrow v_G = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d(v_{ph} \cdot k)}{dk}$

$$v_G = v_{ph} + k \cdot \frac{dv_{ph}}{dk} = v_{ph} - \lambda \frac{dv_{ph}}{d\lambda}$$

▶  $\frac{dv_{ph}}{d\lambda} = 0 \rightarrow$  keine Dispersion

▶  $v_G < v_{ph} \rightarrow$  normale Dispersion

▶  $v_G > v_{ph} \rightarrow$  anomale Dispersion

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$