

repetition

Hooke's law

classical properties of continuous materials

stress tensor  $\sigma_{\alpha\beta} = \sum_{\gamma\delta} C_{\alpha\beta\gamma\delta} \epsilon_{\gamma\delta}$   
|  
strain tensor

⇒ wave equations

### Schallwellen

$$\int \frac{d^2 U_x}{dt^2} = \frac{\partial \sigma_{xx}}{\partial x} \quad \sigma_{xx} = C_{11} \frac{\partial U_x}{\partial x}$$

Ally. Form  $\int \frac{d^2 U_\alpha}{dt^2} = \sum_{\beta\gamma\delta} C_{\alpha\beta\gamma\delta} \frac{\partial U_\beta}{\partial r_\gamma}$

Lösung  $U_\alpha = U_{0\alpha} e^{i\omega t - i\vec{q}\vec{r}}$

kubische Kristalle

$$\int \frac{\partial^2 U_x}{\partial t^2} = C_{11} \frac{\partial^2 U_x}{\partial x^2} + C_{44} \left( \frac{\partial^2 U_y}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U_z}{\partial z^2} \right) + (C_{12} + C_{44}) \left( \frac{\partial^2 U_x}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 U_x}{\partial x \partial z} \right)$$

Kraft in x-Richtung   
 analog   
 Verformung in x-Richt.



$$\int \frac{\partial^2 U_y}{\partial t^2} =$$

$$\int \frac{\partial^2 U_z}{\partial t^2} =$$

Wellenzahl  $q = k$

⇒ Dispersionsrelation

$$\omega_\alpha = v_\alpha q$$

- 3 Moden:
- 1 longitudinal Kraft  $\parallel q$
  - 2 transversal Kraft  $\perp q$

Für isotrope Medien

(Geschwind. der Wellen)

$$\vec{u} \parallel \vec{q}$$

$$\frac{\omega_{||}}{q} = \sqrt{\frac{C_{11}}{\rho}} = v_{||} \quad \textcircled{L}$$

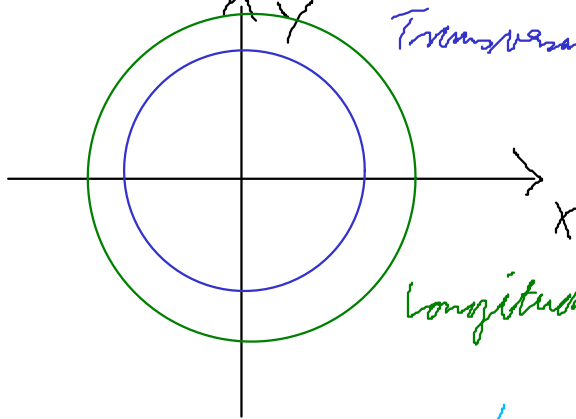
$$\vec{u}_2, \vec{u}_3 \perp \vec{q}$$

$$\frac{\omega_{\perp}}{q} = \sqrt{\frac{C_{44}}{\rho}} = v_{\perp} \quad \textcircled{T}$$

$$v_{\perp} = 7 \dots 10 \frac{\text{km}}{\text{s}}$$

Schallgeschwindigkeit in Kristallen

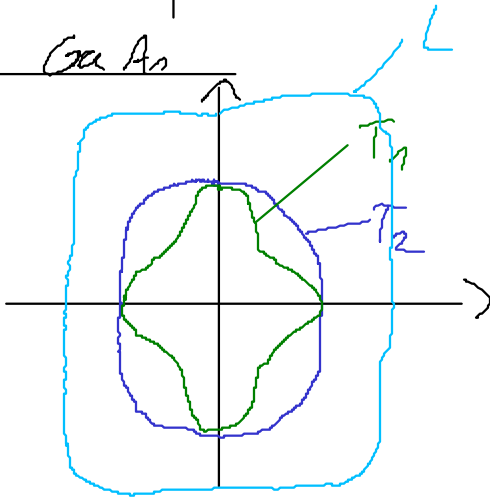
Bsp Glas



Transversale Wellen, äqui-Geschwindigkeitlinie

Longitudinale Wellen

Bsp GaAs

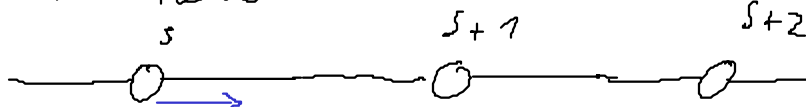


unterschiedliche Schallgeschwind.  
in verschiedenen  
Richtungen

$\Rightarrow$  aus Schallgeschwindigkeit kann man  $C_{11}, C_{12}$   
 usw. berechnen  $(C_{11} - C_{12} = 2C_{44})$

Gitterschwingungen

lineare Kette



$$u_s$$

Gleichgewichtslage

# $U_S$ Auslenkung von Atom S

Bewegungsgleichung

alle Atome gleich, Masse  $M$

$$M \frac{d^2 U_S}{dt^2} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n (U_{S+n} - U_S)$$

Wechselwirkung auch mit  
Übennachste Nachbarn

Lösungsansatz

$$U_{S+n} = U_0 e^{-i(\omega t - qna)}$$

einsetzen

$$\omega^2 M = \sum_{n=-\infty}^{\infty} C_n (1 - e^{iqna}) \quad C_n = C_{-n}$$

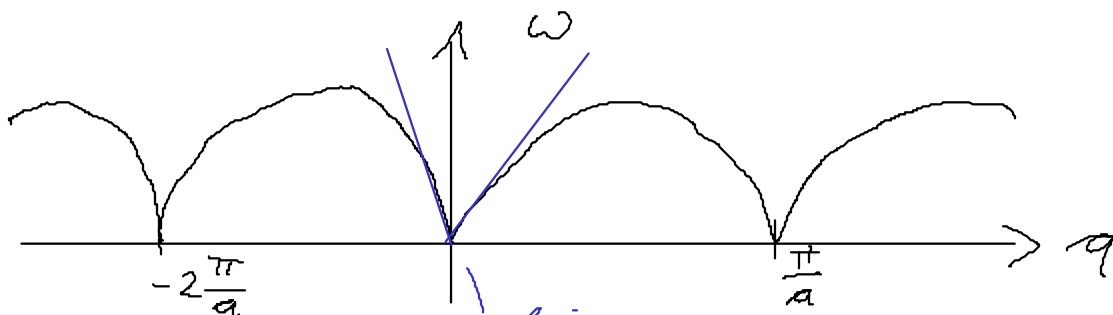
$$\omega^2 = \frac{1}{M} \sum_{n=1}^{\infty} C_n (2 - e^{iqna} - e^{-iqna})$$

$$= \frac{2}{M} \sum_{n=1}^{\infty} C_n (1 - \cos(qna))$$

$$C_1 \gg C_n \quad n \geq 2 \quad \Rightarrow \quad \omega^2 = \frac{2C_1}{M} (1 - \cos(qa)) = \frac{4C_1}{M} a^2 \sin^2\left(\frac{qa}{2}\right)$$

$$\rightarrow \omega = 2 \sqrt{\frac{C_1}{M}} \left| \sin\left(\frac{qa}{2}\right) \right|$$

Dispersionsrelation für Gitterschwingungen



für kleine  $q$   
lineare Dispersion

$$q \ll a \Rightarrow \sin(qa) \approx qa$$

bei  $C_2 \neq 0$

$$\omega^2 = \frac{4C_1}{M} \left[ \sin^2\left(\frac{qa}{2}\right) + \frac{C_2}{C_1} \sin(qa) \right]$$

wichtig in Vor. Vorstellen

Phasenunterschied  $\frac{u_{s+1}}{u_s} = e^{iqa}$

(wieder wieder mit  $C_2 = 0$ )

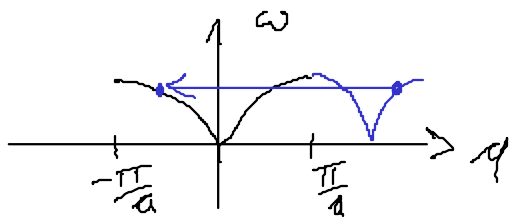
$$-\pi < qa < \pi$$

$\Rightarrow$  Phasenunterschied wiederholt sich nach  $2\pi$

$\Rightarrow$  Beschränkte Dispersionsrelation auf Bereich

von  $-\frac{\pi}{a} < q < \frac{\pi}{a}$

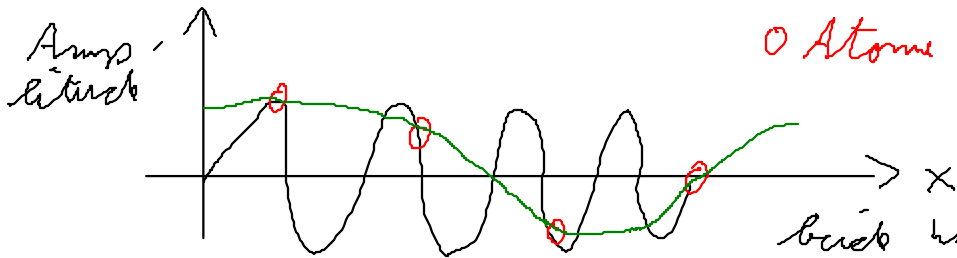
$\Leftrightarrow$  1. Brillouin-Zone



Verschiebung um  $2\pi$   
ändert nichts

Anschaulich:

Welle im drittem Raum



beide Wellen beschreiben  
die gleiche Physik

$$q' = q + \frac{2\pi N}{a}$$

Wiederholung im reziproken  
Raum

Phasengeschwindigkeit  $v = \frac{\omega}{q}$

Gruppengeschwindigkeit  $v_g = \frac{\partial \omega}{\partial q} \hat{=} \text{Energietransport}$

am Rand der BZ wird kein Energie transportiert,  
Atome schwingen gegenphasig  $\Leftrightarrow$  stehende Welle

Fall  $q \rightarrow 0$   $\lambda \rightarrow \infty$  ( $\cos x \approx 1 - \frac{1}{2}x^2 + \dots$ )

$$\omega^2 \approx \frac{q^2 a^2}{M} \sum_{n=1}^{\infty} n^2 C_n$$

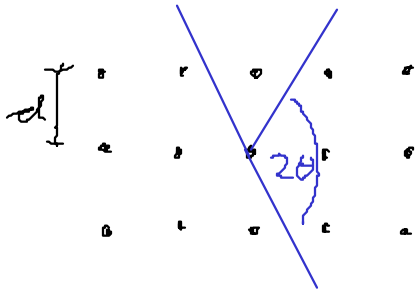
$$M = \frac{F}{a^3}$$

$$C_{11} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n^2}{a} C_n^{\parallel}$$

$$C_{44} = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{n^2}{a} C_n^{\perp}$$

Fall  $|q| \approx \frac{\pi}{a}$  ,  $\lambda = 2a$

Phasenunterschied  $\frac{u_{s+1}}{u_s} = e^{i\pi} = -1$

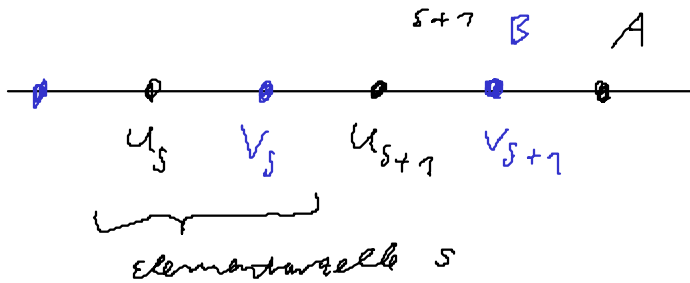


$$2d \sin \theta = \lambda$$

Rückreflexion  $\theta = 90^\circ$

$$\Rightarrow 2d = \lambda$$

## 2 Atomige Gitter



$$M_1 \frac{d^2 u_s}{dt^2} = C' (v_s - u_s) - C'' (u_s - v_{s-1})$$

$$M_2 \frac{d^2 v_s}{dt^2} = C'' (u_{s+1} - v_s) - C' (v_s - u_s)$$

$C'$  und  $C''$  können verschieden sein, in Ion. Kristallen sind sie gleich

Lösungsansatz

$$u_s = u e^{-i(\omega t - qsa)}$$

$$v_s = v e^{-i(\omega t - qsa)}$$

BGL in Matrix schreiben,  $\det(\text{Matr.} - \omega \mathbb{I}) = 0$

$$\omega_{\pm} = \frac{\omega_0^2}{2} \sqrt{1 \pm \sqrt{1 - \gamma^2 \sin^2\left(\frac{\gamma a}{2}\right)}}$$

$$\omega_0 = (c' + c'') \left( \frac{1}{M_1} + \frac{1}{M_2} \right)$$

$$\gamma = 4 \frac{\sqrt{c'c''}}{c' + c''} + \frac{\sqrt{M_1 M_2}}{M_1 + M_2}$$

für  $c' = c''$   
und  $M_1 = M_2$

kommt übrig

Bsp heraus,

aber  $a$  ist doppelt so groß

$$2a' = a$$

