

repetition

Semiconductors

mobility of e^- increased with quality of material

direct and indirect semiconductors

($\Delta p = 0$)

($\Delta p \neq 0$)

effective mass of electrons / holes

10 Elektronische Transporteigenschaften

Umkehrgröße $\delta k \delta r \geq 1$

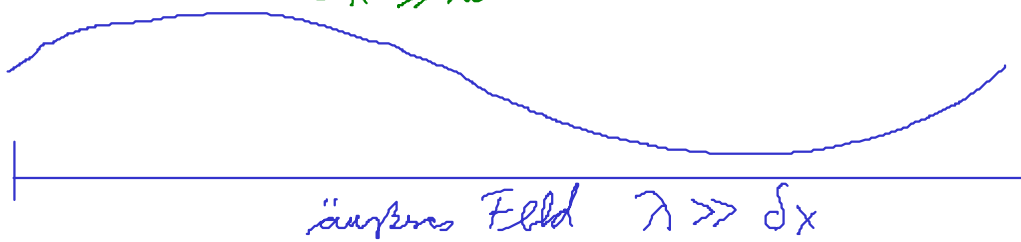
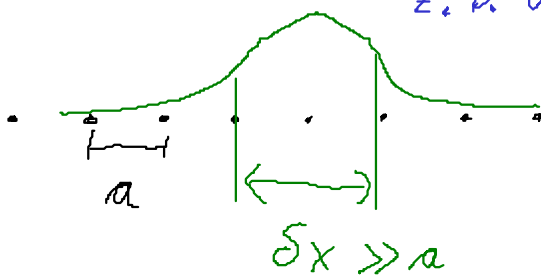
(Wellenpakete größer ausgedehnt als Gitterkonstante a)

Elektronen als Wellenpakete

z.B.
$$\Psi(\vec{r}, t) = \sum_{\vec{k}} g(\vec{k}) e^{i(\vec{k}\vec{r} - \frac{\hbar^2 k^2 t}{2m})}$$

z.B. Gaußförmig

im Kristall
Bloch-Fkt. als Basis



\Rightarrow semiklassische Näherung

! Umkehrgröße in \vec{k} : $\delta k \ll \frac{\pi}{a}$ (kloniert 1. B z)

(Quasiimpuls, da \vec{k} bis auf rez. Gittervektor bestimmt)

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial t} = \vec{v}(\vec{k}) = \frac{1}{\hbar} \nabla_{\vec{k}} E(\vec{k}) = \frac{1}{\hbar} \frac{\partial E(\vec{k})}{\partial \vec{k}}$$

z.B. freie Elektronen $E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ $\vec{v} = \frac{\hbar k}{m}$

relativistische Bewegungsgleichung:

$$\hbar \frac{d\vec{k}}{dt} = \vec{F} = -|e| \left(\vec{E} + \vec{v}(\vec{k}) \times \vec{B} \right)$$

E-Feld
magn. Flussdichte

Ableitung der Gruppengeschwindigkeit

$$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{\hbar} \frac{\partial E(\vec{k})}{\partial \vec{k}} \right) = \frac{\partial}{\partial \vec{k}} \left(\frac{1}{\hbar} \frac{\partial E(\vec{k})}{\partial \vec{k}} \right) \frac{\partial \vec{k}}{\partial t}$$

$$= \frac{1}{\hbar^2} \frac{\partial E(\vec{k})}{\partial \vec{k}} \frac{\partial \vec{k}}{\partial t} \Rightarrow \vec{F}$$

$\hat{=} \frac{1}{m}$ für $\vec{F} = m \vec{a}$

in kartesische Komponenten:

$$\frac{\partial v_i}{\partial t} = \frac{1}{\hbar^2} \sum_j \frac{\partial^2 E(\vec{k})}{\partial k_i \partial k_j} F_j = \sum_j \left(\frac{1}{m_{ij}^*} \right) F_j$$

Tensor $[m^*] = \overline{m}^*$ 2te Stufe

Die rez. effektive Masse ist durch die Krümmung der Energiefläche bestimmt.

Quasiimpuls $\hbar \vec{k} = [m^*] \vec{v}$

- 1) Beschleunigung erfolgt nicht in Richtung der Kraft
- 2) Betrag von Beschl. hängt von \vec{k} ab

Tensor $[m^*]$ ist symmetrisch \Rightarrow Hauptachsen-Transformation
mit 3 unabhängigen Komponenten

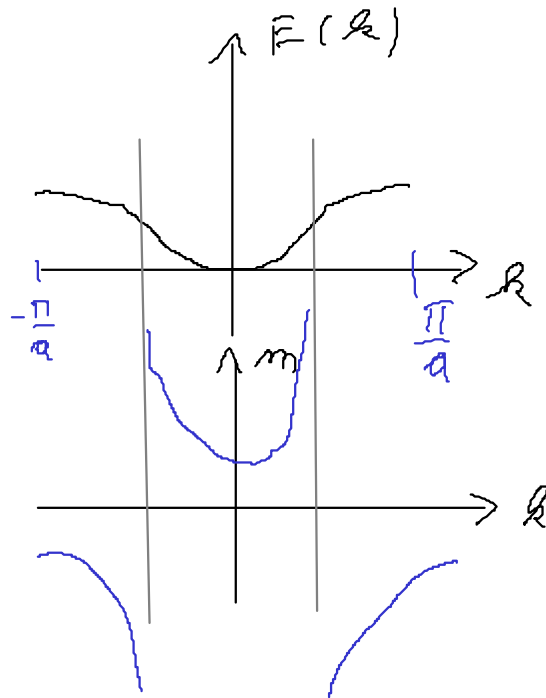
einfaches Beispiel: $m_{11}^* = m_{22}^* = m_{33}^* = m^*$

in Alkalimetallen mit Fermikugel innerhalb 1. BZ

$$m^*(k) = \frac{\hbar^2}{\left(\frac{\partial E}{\partial k^2}\right)} \quad (\text{skalare Größe})$$

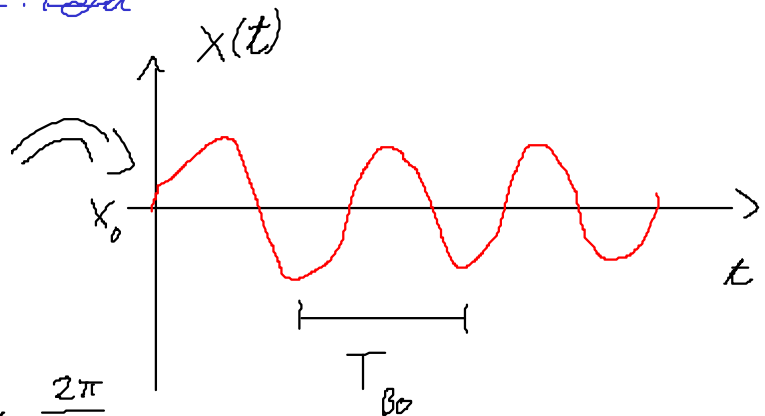
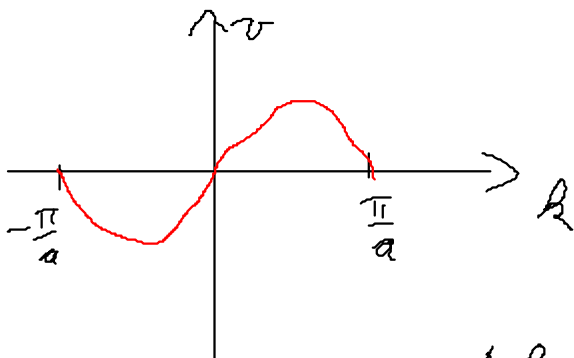
In der Nähe von Bandextrema kann Energiefläche als paraboloid genähert werden

Beispiel



Block-Oszillationen

$$\hbar \frac{d\vec{k}}{dt} = \vec{F} = -e \vec{E} \quad \leftarrow \text{el. Feld}$$



Periodendauer $T_{B0} = \frac{\Delta k}{\left\langle \left| \frac{dk}{dt} \right| \right\rangle} \approx \frac{2\pi}{a} \frac{\hbar}{eE} = \frac{\hbar 2\pi}{eE a}$

Die Periode der Bloch-Oszillation $T_{BO} = \frac{\hbar}{ae|E|}$

Beispiel $E = 1 \frac{eV}{m}$, $a = 2 \text{ \AA}$

$\Rightarrow T_{BO} = 20 \text{ ns}$ mit $v \approx v_F \approx 10^6 \frac{m}{s}$
 $f_{BO} = 50 \text{ MHz}$ Fermi-Geschwindigkeit.

$\Delta x \propto v_F \cdot T_{BO} \approx 2 \text{ nm}$

- Warum leitet ein FK dennoch Strom?

\Rightarrow Streuung

Mittlere Stoßzeit (Realität) $\tau \approx 10^{-14} \text{ s} \rightarrow \Delta x = 10 \text{ nm}$
(in sehr reinen Metallen kann man $\Delta x = 1 \text{ nm}$ erreichen)

in HL-Heterostrukturen kann man Potentiale mit $a = 100 \text{ nm}$ wachsen lassen $\Rightarrow T$ wird klein und messbar

Elektronen und Löcher

Stromdichte $\vec{j} = -\frac{e}{V} \sum_{\vec{k}} \vec{v}(\vec{k})$ $2 \equiv$ Spin

Zustandsdichte $\rho_R = \frac{2V}{(2\pi)^3}$

$\vec{j} = -\frac{e}{4\pi^3} \int \vec{v}(\vec{k}) f(E, T) d^3k$

Fermi-Verteilung, hier keine Kugel

daher $\neq \Theta(E - E_F)$

bei $T=0$

$= -\frac{e}{4\pi^3} \int \vec{v}(\vec{k}) d^3k$

besetzte Zustände

$= -\frac{e}{4\pi^3} \int \nabla_{\vec{k}} E(\vec{k}) d^3k$
besetzt

mit \mathcal{N} -Inversionssymmetrie

$$E(\vec{k}) = E(-\vec{k})$$

$$\vec{v}(-\vec{k}) = -\vec{v}(\vec{k}) \quad \Leftrightarrow \text{volles Band gibt keinen Beitrag}$$

$$\vec{j} = -\frac{e}{4\pi^3} \left[\underbrace{\int_{\text{BZ}} v(\vec{k}) d^3k}_{=0} - \int_{\text{leere Zustände}} v(\vec{k}) d^3k \right]$$

$$= + \frac{e}{4\pi^3} \int_{\text{leer}} \vec{v}(\vec{k}) d^3\vec{k} \quad \stackrel{\wedge}{=} \text{Teilchen mit pos. Ladung}$$

Löcher