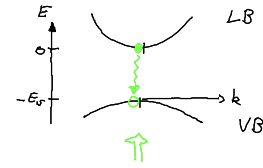


# Fortsetzung 6.2.2. Semiklassische Wechselwirkung mit Licht

"Bandkantenoptik"

Mikroskopische Interbandpolarisation eines  $k$ -Zustandes

$$\begin{aligned}
 \bullet p(k,t) &= \langle d_k a_k \rangle = \text{tr}(\hat{\rho} d_k a_k) \\
 \bullet p^*(k,t) &= \langle a_k^\dagger d_k^\dagger \rangle
 \end{aligned}$$



Verteilungsfunktionen

$$\begin{aligned}
 \bullet f_e(k) &= \langle a_k^\dagger a_k \rangle \\
 \bullet f_h(k) &= \langle a_k^\dagger d_k \rangle
 \end{aligned}$$

Dynamische Größen des Festkörper-Elektronensystem

Dipolkopplung an das el.-magn. Feld:

Feldoperatoren des el. Systems

$$\hat{H}_{\text{opt}} = - \int d^3r \hat{\psi}^\dagger(r,t) \underbrace{e \hat{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{E}(r,t)}_{\text{in Dipol-Näherung}} \hat{\psi}(r,t)$$

$$\mathbf{E}(r,t) = \frac{1}{V} \sum_{\mathbf{q}} e^{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r}} \mathbf{E}(\mathbf{q},t)$$

↓ analog zur Herleitung Hubbard-Ham. S.5, c-ph-WW Ham. 6.1.

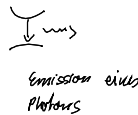
$$\hat{H}_{\text{opt}} = \frac{1}{V} \sum_{\substack{\mathbf{k}, \mathbf{q} \\ n, n'}} \mathbf{E}(\mathbf{q},t) a_{n\mathbf{k}}^\dagger a_{n'\mathbf{k}+\mathbf{q}} \mu_{nn'}(\mathbf{k},\mathbf{q})$$

$$\mu_{nn'}(\mathbf{k},\mathbf{q}) = \frac{1}{V} \int d^3r \overset{\text{Blochfaktor}}{u_{n\mathbf{k}}(r)} e^{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r}} u_{n'\mathbf{k}+\mathbf{q}}(r)$$

Bandkantenoptik  $q \approx 0$

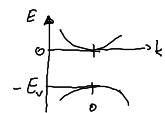
$n, n' = \{VB, CB\}$

$$\hat{H}_{\text{opt}} = \sum_{\mathbf{k}} \mu(\mathbf{k}) (a_{\mathbf{k}}^\dagger d_{\mathbf{k}}^\dagger + d_{\mathbf{k}} a_{\mathbf{k}})$$



## 6.3. Halbleiter-Blochgleichungen

Zeitentwicklung der dynamischen Größen  $f_e, f_h, p, p^*$  mit Ehrenfest-Theorem



$$\frac{d}{dt} \langle \hat{A} \rangle = \left\langle \frac{i}{\hbar} [\hat{H}, \hat{A}] + \frac{\partial \hat{A}}{\partial t} \right\rangle$$

wobei  $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_{\text{opt}} + \hat{H}_{e-ph} + \hat{H}_{e-e}$   
 (zunächst nicht mit betrachtet)

Berechne Kommutatoren

$$\begin{aligned}
 \textcircled{1} & [\hat{H}, a_k^\dagger a_k] \\
 \textcircled{2} & [\hat{H}, a_k^\dagger d_k^\dagger]
 \end{aligned}$$

$$\hat{H}_0 = \sum_{\mathbf{k}} E_{CB}(\mathbf{k}) a_{\mathbf{k}}^\dagger a_{\mathbf{k}} - \sum_{\mathbf{k}} E_{VB} d_{\mathbf{k}}^\dagger d_{\mathbf{k}}$$

$$\uparrow E_{CB} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m_e}$$

$$\uparrow E_{VB} = -E_V - \frac{\hbar^2 k^2}{2m_h}$$

$$\textcircled{1} [\hat{H}_0, a_k^\dagger a_k] = \sum_{\mathbf{k}} E_{CB}(\mathbf{k}) (a_k^\dagger a_k a_k^\dagger a_k - a_k^\dagger a_k a_k^\dagger a_k) - \sum_{\mathbf{k}} E_{VB}(\dots)$$

$$= \sum_k E_{vB}(k) \left( -a_k^\dagger a_e^\dagger a_k a_e + a_e^\dagger a_k^\dagger a_e a_k + \delta_{ke} a_k^\dagger a_e - \delta_{ek} a_e^\dagger a_k \right) - \sum_k E_{vB}(\dots)$$

$$= 0 \rightarrow \text{Nur Dynamik in der Beschreibung durch } \hat{H}_0$$

$$[\hat{H}_{\text{opt}}, d_e^\dagger a_e] = \sum_k \mu E \left( (a_k^\dagger d_k^\dagger a_e^\dagger a_e - a_e^\dagger a_e a_k^\dagger d_k^\dagger) + (d_e a_k a_e^\dagger a_e - a_e^\dagger a_e d_k a_k) \right)$$

$$= \sum_k \mu E \left( (-\delta_{ek} a_k^\dagger d_k^\dagger + \delta_{ek} d_k a_e) \right)$$

$$= -\mu E (a_e^\dagger d_e^\dagger - d_e a_e)$$

$\uparrow$                        $\uparrow$   
 Annihilation eines      Rekombination eines  
 e-h Paares              e-h Paares

$$f_e = \langle a_e^\dagger a_e \rangle$$

$$\Rightarrow \langle [\hat{H}_{\text{opt}}, a_k^\dagger a_k] \rangle = -\mu E (p_k^*(t) - p_k(t)) = \frac{\hbar}{i} \dot{f}_k$$

Wobei mit  $\hat{H}_{\text{opt}}$  führt zur Ankopplung an die Polarisation

$$p(k,t) = \langle d_k a_k \rangle = p_k(t)$$

$$p^*(k,t) = \langle a_k^\dagger d_k^\dagger \rangle = p_k^*(t)$$

② Dynamik der Polarisation

$$\frac{\partial}{\partial t} p_k(t) = \frac{i}{\hbar} \langle [\hat{H}, d_k a_k] \rangle$$

Beiträge zum Kommutator

$$[\hat{H}_{\text{opt}}, d_e a_e] = \sum_k \mu E \left( (a_k^\dagger d_k^\dagger d_e a_e - d_e a_e a_k^\dagger d_k^\dagger) + (d_e a_k d_e a_e - d_e a_e d_k a_k) \right)$$

$$= \sum_k \mu E (a_k^\dagger a_e d_k^\dagger d_e - a_e a_k^\dagger d_k^\dagger d_e + 0)$$

$$= \sum_k \mu E (a_k^\dagger a_e d_k^\dagger d_e - a_k^\dagger a_e d_k^\dagger d_e - \delta_{ek} d_k^\dagger d_e + \delta_{ek} d_e^\dagger a_e)$$

$$= \sum_k \mu E (\delta_{ek} a_k^\dagger a_e + \delta_{ek} d_k^\dagger d_e - \delta_{ek} \delta_{ee})$$

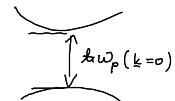
$$= \mu E (a_e^\dagger a_e + d_e^\dagger d_e - 1)$$

$$\left[ \begin{aligned} \{a_e^\dagger a_k^\dagger\} &= \{a_e a_k\} = 0 \\ \{a_k a_e^\dagger\} &= \delta_{ke} \\ a_e^\dagger a_e &= d_{ev} - d_{ev}^\dagger d_e \end{aligned} \right]$$

$$\frac{\hbar}{i} \dot{p}_k(t) = \langle [\hat{H}_{\text{opt}}, d_k a_k] \rangle = \mu E (f_{ke}^e(t) + f_{ke}^h(t) - 1)$$

Elektronen im Leitungsband      - Elektronen im Valenzband

Injection " $f_e - (1 - f_v)$ "



Polarisation getrieben durch (klass.) Lichtquelle!

$$[\hat{H}_0, d_e a_e] = \sum_k \left\{ E_{vB}(k) (a_k^\dagger a_k d_e a_e - d_e a_e a_k^\dagger a_k) - E_{vB}(k) (\dots) \right\}$$

$$= \sum_k \left( -E_{c0}(k) \delta_{e,e} d_1 a_k - (-1) E_{v0}(k) \delta_{e,e} d_2 a_k \right)$$

$$= - \underbrace{(E_{c0}(k) - E_{v0}(k))}_{\hbar \omega_p(k)} d_2 a_k$$

• freie Oszillation der komplexen Polarisations

• opt. Übergangsfrequenz  $\omega_p(k) = \frac{1}{\hbar} [E_{c0}(k) - E_{v0}(k)]$

### Halbleiter - Bloch - Gleichungen

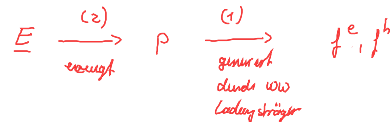
$$(1) \frac{\partial}{\partial t} f_k^e(t) = \frac{1}{\hbar} \Omega_p (p_k^*(t) - p_k(t))$$

$$(2) \frac{\partial}{\partial t} p_k(t) = \frac{1}{\hbar} \omega_p(k) p_k(t) + \frac{1}{\hbar} \Omega_p (1 - f_e - f_h)$$

$$(3) \frac{\partial}{\partial t} f_k^h(t) = \frac{\partial}{\partial t} f_k^e(t)$$

### Rabi - Frequenz

$$\Omega_p = \frac{\mu E}{\hbar}$$



• Bem.: • Kohärente Dynamik eines Ensemble unabhängiger durch klass. Lichtquelle getriebener 2-Niveau Systeme (Opt. Blochglm.)

• Berücksichtigung von  $\hat{H}_{e-e} = \hat{H}_{eL-eL} + \hat{H}_{e0-D} + \hat{H}_{eL-D}$  (5.7.)  
(und  $\hat{H}_{e-ph}$ )

$$[\hat{H}_{eL-eL}, a_k^\dagger a_k] = \dots = \sum_{kq} \frac{V(q)}{2} \left\{ -a_k^\dagger a_{k-q}^\dagger a_{k-q} a_k + a_k^\dagger a_k^\dagger a_{k+q} a_{k-q} \right\}$$

$\langle [\hat{H}_{eL-eL}, a_k^\dagger a_k] \rangle$  enthält 2-Feldern Korrelationen (e-e Streuamplituden)

$$y^{ee} = \langle a_k^\dagger a_{k-q}^\dagger a_{k-q} a_k \rangle$$

Problem: Zeitentwicklung von  $y^{ee}$  würde durch zusätzliche OBL beschrieben  $\rightarrow$  Ankopplung an noch höhere Korrelationen  $\rightarrow$  unendliche Hierarchie von Gleichungen

mögliche Lösung: Abbruch durch Faktorisierung

$$\text{z.B. } y^{ee} \approx \delta_{q,0} \langle a_k^\dagger a_k \rangle \langle a_{k'}^\dagger a_{k'} \rangle$$

$$- \delta_{k,k'+q} \langle a_k^\dagger a_{k'} \rangle \langle a_k^\dagger a_k \rangle$$

$$\approx (\delta_{q,0} - \delta_{k,k'+q}) f_k^e(t) f_{k'}^e(t)$$

$\rightarrow$  Gleichungssystem schließt.