

## II. 2 Quantenmechanik und statistische

Elektrodynamik ✓

Es folgt  $\mathcal{K}$  Theorie

### II 2. a) Dichtematrixtheorie

System befindet sich Zustande  $| \psi \rangle$

Messwert für  $O \langle \psi | O | \psi \rangle =: \langle O \rangle$

Reale  $\mathbb{R}$  - Observable

$10^{23}$  Moleküle nicht bekannt wie diese präpariert sind

Auch eine Messung an einem Molekül durch W. & H. Unsiherheit bei Präparaten

$$\langle O \rangle := \sum_n P_n \langle \psi_n | O | \psi_n \rangle$$

Wie berechnen wir die zeitliche Dynamik?

$$\langle O \rangle = \sum_n P_n \langle \psi_n | O | \psi_n \rangle = \sum_{nm} P_n \langle \psi_n | O | \psi_m \rangle \langle \psi_m | \psi_n \rangle$$

$$= \sum_{nm} \langle \psi_m | \psi_n \rangle P_n \langle \psi_n | O | \psi_m \rangle$$

$$= \sum_m \langle \psi_m | \underbrace{\sum_n | \psi_n \rangle P_n \langle \psi_n |}_{\rho} | \psi_m \rangle \langle \psi_m | O | \psi_m \rangle$$

$$D: \text{dichte matrix } \rho := \sum_n | \psi_n \rangle P_n \langle \psi_n |$$

$$\| = \text{tr}(\rho O) = \langle O \rangle \| \quad \text{w: d.h. da Ex. 6.}$$

Dichtematrix  $\rho$  (jeder ihre  
Zustand des Systems

von System  
Mittel  
durchschnitt

$\| \text{tr}(\rho^2) = 1 \Leftrightarrow$  System im reinen Zustand

$\| \text{tr}(\rho^2) < 1 \Leftrightarrow$  kein reinen Zustand ist!

$$\| \text{tr}(AB) = \text{tr}(BA)$$

Liouville von -Nenn

$$\| \dot{\rho} = -\frac{i}{\hbar} [H, \rho] - \|$$

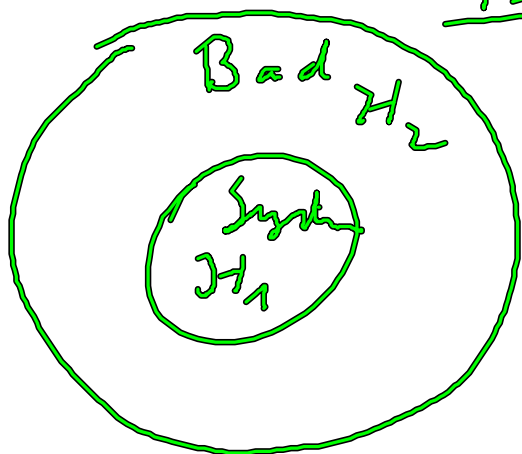
$\rho$  kann ein reines elektronisches System sein  
Vielteilchen system sein.

Materialtheorie ihre Dichtematrixtheorie

Bei System bei Fluszkrit, wenn die  
Systeme gut entkoppelt sind kann  
für jeden Punkt  $k$  eine Dichtematrix  
verwendet werden:

$$\rho(k, t)$$

# Kurzer Vorgesicht Wiederholung VTS unterschiedliche Teile



$$\mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$$

$$H = H_1 \otimes \mathbb{1} + \mathbb{1} \otimes H_2 + H_{12}$$

Wellenfkt  $| \psi \rangle = \sum_{n, m} c^{(n, m)} | n \rangle \otimes | m \rangle$

Dichtematrix von zusammengesetztem System

$$\rho = \sum_{\substack{n, m \\ n', m'}} c_{n, m}^{n', m'} | n \rangle \otimes | m \rangle \langle n' | \otimes \langle m' |$$

Wichtig: gemischte Zustände nur im Liouville Raum beschreibbar  
Nicht im Hilbertraum.

N Teilsysteme

$$H = \mathcal{H}_1 \otimes \dots \otimes \mathcal{H}_N$$

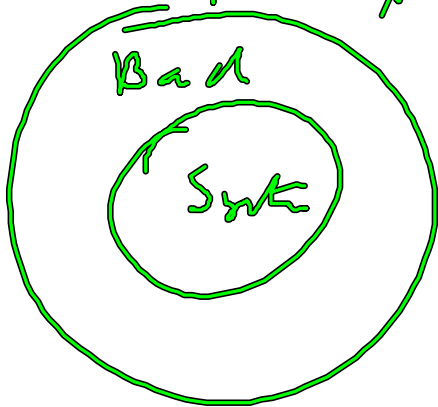
Gesamtwellenfkt  $| \psi \rangle = \sum_{n_1, \dots, n_N} c^{(n_1, \dots, n_N)} | n_1 \rangle \otimes \dots \otimes | n_N \rangle$

Hamiltonoperator

$$H = \sum_n \mathbb{1} \otimes \dots \otimes \mathcal{H}_n \otimes \dots \otimes \mathbb{1}$$

Dichte matrix +  $H_{ww}$

$$\rho = \sum_{n_1 \dots n_N, n'_1 \dots n'_N} \langle n_1 \dots n_N | \rho | n'_1 \dots n'_N \rangle \dots$$



$$\rho = \sum_{ij} c^{ij} \rho_S^i \otimes \rho_B^j$$

$|m\rangle$  Basis des Bads

$$\rho_R = \text{tr}_B(\rho) = \sum_m \langle m | \rho | m \rangle$$

$S$  Observable von  $S$

$$\begin{aligned} \text{tr}(S\rho) &= \text{tr}_S(S \text{tr}_B(\rho)) \\ &= \text{tr}_S(S \rho_R) \end{aligned}$$

## II 2.6) Semiklassische Theorie

Fazit

1)  $E \in D$ , Wellen aus breiter, einfacher Potentialtunnel

2) Quantenmechanik

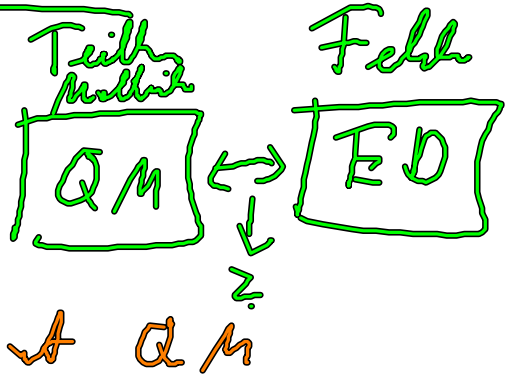
Verbindungsstich

1.) Lichtfeld auch quantisiert, vollguter mechan. Theor. (später Fluktuation und Rauschen)

2.) Lichtfeld klassisch und Teilchen, molekulare Quantenmechanik  
semiklassisch

Ans I w)

$$\Delta \underline{E} - \frac{1}{c^2} \partial_t^2 \underline{E} = \mu_0 \partial_t^2 \underline{P}$$



$$\underline{P}(\underline{R}) = \int_{V(\underline{R})} d\underline{r}' r' \rho(\underline{R} + \underline{r}')$$

↓ Übersetzen in QM observable

$$\underline{P}(\underline{R}) \hat{=} \sum_{n \in R} \int_{V(\underline{R})} d\underline{r}' r' \psi_n^*(\underline{r}') \psi_n(\underline{r}') q_n$$

Mit Hilfe  
des Mittelwerts  
an 0-t-R

$$\hat{=} \sum_n q_n \langle \psi_n | r | \psi_n \rangle = \sum_n q_n \langle r \rangle$$

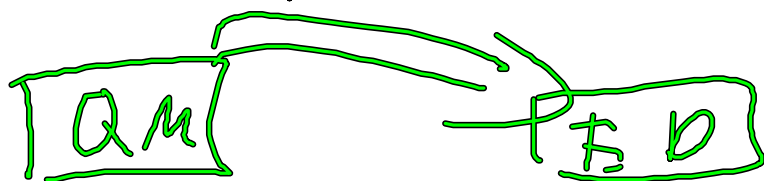
$$\hat{=} \sum_n q_n \text{tr}(r_n \rho)$$

Molekül Eigenzustände  $|n\rangle$  mit  $H|n\rangle = \epsilon_n |n\rangle$

$$q \underline{r} = q \sum_{m,n} |m\rangle \langle m| \underline{r} |n\rangle \langle n|$$

Dipolmatrix

$$\underline{P}(\underline{R}) = \sum_{m,n} \underline{d}^{mn} \text{tr}(|m\rangle \langle n| \rho)$$



W.: EM das Molekül beeinflusst?

QM

$$H_{kin} = \sum_n \left( \frac{(p_n - q_n A(r_n))^2}{2m_n} + e\varphi(r_n) \right)$$

WW

$$H_{e-L:dt} = \sum_n \left( - \frac{q_n \hat{p}_n \cdot A(r_n)}{m_n} + \frac{q_n^2 A^2(r_n)}{2m_n} \right)$$

$\rho \cdot A$  Kopplung

1) Gleichung ist nicht direkt E-Feld

2) WW hat schon stat. Limit

Lösung: Power-Zienau-Waale Transformation  
kanonische Transformation, sind  
automatisch unitär.

$$\langle 0 | \sigma | \varphi \rangle = \sum_{u, u'} \langle \varphi | u \rangle \langle u' | \sigma | u \rangle \langle u | \varphi \rangle$$

$$\begin{aligned} \text{tr}(\sigma \rho) &= \sum_n \langle n | u u^\dagger \sigma u u^\dagger \rho u u^\dagger | n \rangle \\ &= \sum_n \langle n | \sigma' \rho' | n \rangle \end{aligned}$$

$$U = \exp\left(-i q_n r_n \cdot \frac{\hat{A}(r_n, t)}{\hbar}\right)$$

$$i\hbar \partial_t \psi(r, t) = i\hbar \partial_t (U(r, t) \psi(r, t))$$

$$= i\hbar (\partial_t U(r,t)) \psi(r,t) + i\hbar U(r,t) \partial_t \psi(r,t)$$

$$= \underbrace{q_n \cdot \hbar}_{\cdot E(r,t)} \dot{A}(r,t) U(r,t) \psi(r,t) + U(r,t) \underbrace{H \psi(r,t)}_{= H \psi(r,t)}$$

$$\left[ \left( \frac{(p-A)^2}{2m} + V(r) \right) \exp\left(-i \frac{q r \cdot A(r,t)}{\hbar}\right) \right] \psi(r,t)$$

$$= \exp\left(-i q r \cdot \frac{A(r,t)}{\hbar}\right) V(r) \psi(r,t)$$

$$+ \left( \frac{\hbar^2 \nabla^2 - A^2(r,t)}{2m} \right) \exp\left(-i \frac{q r \cdot A(r,t)}{\hbar}\right) \psi(r,t)$$

$$= \exp\left(-i q r \cdot \frac{A(r,t)}{\hbar}\right) V(r) \psi(r,t)$$

$$+ \left( \frac{\hbar^2 \nabla^2 - A^2}{2m} \right) \exp\left(-i q \frac{r \cdot A(r,t)}{\hbar}\right) (q \cdot A(r,t) + \frac{\hbar}{i} \nabla)$$

$$= \exp\left(-i q r \cdot \frac{A(r,t)}{\hbar}\right) V(r) \psi(r,t) - q \cdot A(r,t) \psi(r,t)$$

$$+ \exp\left(-i q r \cdot \frac{A(r,t)}{\hbar}\right) (q \cdot A(r,t) + \frac{\hbar}{i} \nabla - q \cdot A(r,t)) \psi(r,t)$$

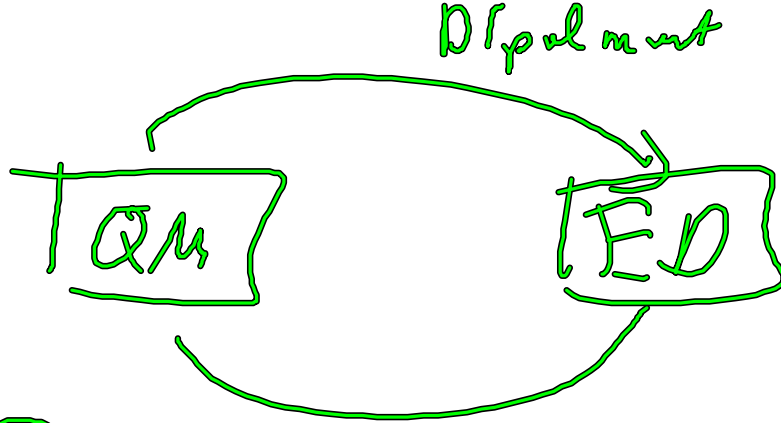
$$(q \cdot A(r,t) + \frac{\hbar}{i} \nabla - q \cdot A(r,t)) \psi(r,t)$$

$$= \left( q r \cdot E(r,t) + \frac{2 q \cdot A(r,t) \cdot \frac{\hbar}{i} \nabla - A^2(r,t)}{2m} \right) U(r,t) \psi(r,t)$$

$$+ H U(r,t) \psi(r,t) = H' \psi'(r,t)$$

$$H_{el-L:el} = \sum_n \left( \frac{-q_n \cdot p^2 \cdot A(r,t)}{m_n} + \frac{q_n^2}{2m_n} A^2(r,t) \right)$$

$$H'_{el-L:el} = \sum_n \underbrace{q_n \cdot \hbar}_{\cdot E(r,t)} \cdot \underline{E}(r,t) \quad \text{D: ool koppung}$$



## Zusammenfassung

Dynamik des Systems über

1) Liouville von Neuman Gl.  
f. Kohärenz

2) Maxwell Gl.

Selektionsregeln Dipolkopplung + Polarisation