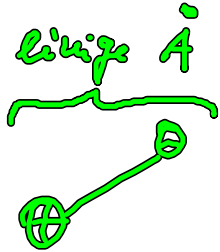
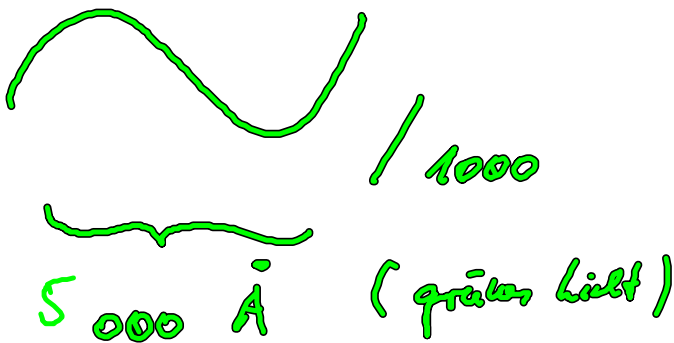


# V Abstraktion in elektromagnetischen Feldern

## 1. Atommodell, räumliche Skalen und Feldkopplung

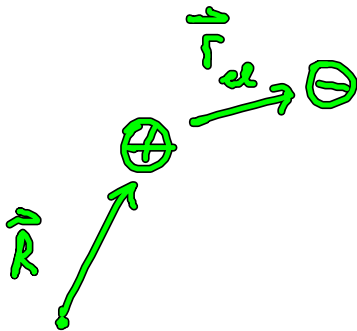


Atom  $\rho$  im Vakuum  
mit räumlich konstante Felder  
bzw. optische Felder ( $\lambda$ )



$$|\vec{r}_e| \ll \lambda$$

↓ nur klein Variator der  
Elektronen Koord.werte



Um den Ort  $\vec{r}$  d. Kerns können  
Felder in Taylorreihe nach  $\vec{r}_e$   
entwickelt werden.

(Röntgen geht nicht)

$\vec{r}$ : Kernkoordinaten

$\vec{r}_e$ : Elektronenkoordinaten

z.B. Skalar & Potenzial, erste Ordnung:

$$\phi(\vec{r}) = \phi(\vec{R}) + \vec{r}_e \cdot \vec{\nabla} \phi(\vec{R})$$

Setze  $\vec{r}_e \rightarrow \vec{r}$

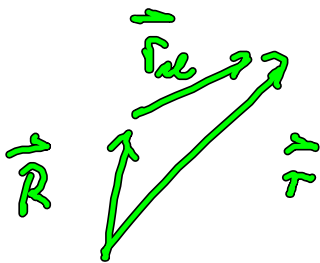
beginne mit Lagrange Funktion:

$$L = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}_e^2 - V(\vec{r}_e) - q \phi(\vec{r}, t) + q \dot{\vec{r}}(t) \cdot \vec{A}(\vec{r}, t)$$

kinet.  
Energie  
Skalar

kinet.  
potenzial

Teilchen in elektromagnetischem Feld  
 $\phi$ : Skalar,  $\vec{A}$  Vektorpotenzial  
 $\rightarrow$  Lorentzkraft in Lagrange  $\underline{L}$   
 (siehe Mechanik)



$$L = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}_e^2 - V(\vec{r}_e) - q \phi(\vec{R}) - q \dot{\vec{r}}_e \cdot \vec{\nabla}_R \phi(\vec{R})$$

z.B. A-Abau

$$-q \frac{1}{2} (\vec{r}_a \cdot \vec{\nabla}_R) (\vec{r}_a \cdot \vec{\nabla}_R) \phi(\vec{R})$$

$$+ q \dot{\vec{r}}_a \cdot \vec{A}(\vec{R}) + q \dot{\vec{r}}_a \cdot (\vec{r}_a \cdot \vec{\nabla} \vec{A}(\vec{R}))$$

Erwidrig. in 2. Ordg.  $\vec{r}_a$  /  $\vec{r}_a \rightarrow \vec{r}$

$$L \rightarrow L + \frac{d}{dt} \left( -q \vec{r}(t) \cdot \vec{A}(\vec{R}, t) - \frac{q}{2} \dot{\vec{r}} \cdot [\vec{r} \cdot \vec{\nabla} A(\vec{R}, t)] \right)$$

Um eig. de Lagrange f. klar

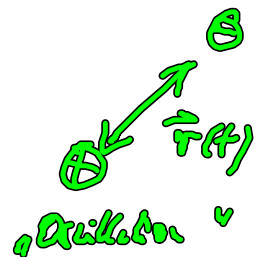
Iden:  $\vec{A}, \vec{\nabla} \rightarrow \vec{E}, \vec{\nabla}$  (beobachtbare f. f. f.)

Umwelt + ausrechnen: (Merkmal)

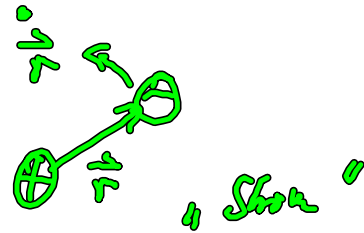
$$L = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}^2 - V(\vec{r}) - q \phi(\vec{R}) + \dot{\vec{d}} \cdot \vec{E} + \vec{u} \cdot \vec{B}$$

-  $\phi(\vec{R})$  ist konstante Potential bezgl  $\vec{r}$   
(weil fest)

-  $\vec{d} = q \vec{r}$  ist der <sup>elektrische</sup> Dipolvektor



-  $\vec{u} = \frac{\vec{r}}{r} \vec{r} \times \vec{r}$  ist das magnetische Dipolmoment



-  $\vec{E} = -\vec{\nabla} \phi - \dot{\vec{A}}$   
 -  $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$      hier von  $\vec{R}$  ab

- elektrisch Dipolpot - WW ist explizit

$$\vec{\nabla}_R \cdot \vec{Q} = \vec{E}(\vec{R})$$

$$\uparrow$$

$$\vec{r} \cdot \vec{r}$$

$L \rightarrow \underline{H}$

$$\underline{H} = \frac{\vec{p}^2}{2m} + V(\vec{r}) - \vec{d} \cdot \vec{E} - \vec{m} \cdot \vec{B}$$

Atomlehre

Hamiltonian eine „Lorentzlehre“ in Atom (H-ähnlich)  
 unter GW mit  $\vec{E}$ ,  $\vec{B}$ -Feld,

$$\vec{d} = q \vec{r}, \quad \vec{h} = \frac{q}{2m} \vec{r} \times \vec{q} = \vec{L}$$

## Unterschiedsvariante

a) optisch Felder: ebene Wellen als Approx.

$$|\vec{B}| = \frac{|\vec{E}|}{c}$$

$\vec{d} \cdot \vec{E}$  verhält sich wie  $\vec{a} \cdot \vec{B}$ :

$$\downarrow$$

$$r \vec{E}$$

$$r \frac{c}{v} E$$

$\ll 1$  f. nichtrelativist. Elektron

$$\boxed{\vec{d} \cdot \vec{E} \gg \vec{a} \cdot \vec{B}}$$

f. Optik!

man untersucht die Absorption v.

Stärke der Energie zw. den beiden Elektronen

$$E_u \rightsquigarrow \begin{array}{|c|} \hline \psi_j \quad (E_i) \\ \hline \psi_i \quad (E_j) \\ \hline \end{array}$$

Ausgang über 1)  $E_i - E_j$  ( $E_{ij}$ )

2) Stark d. Übergang:

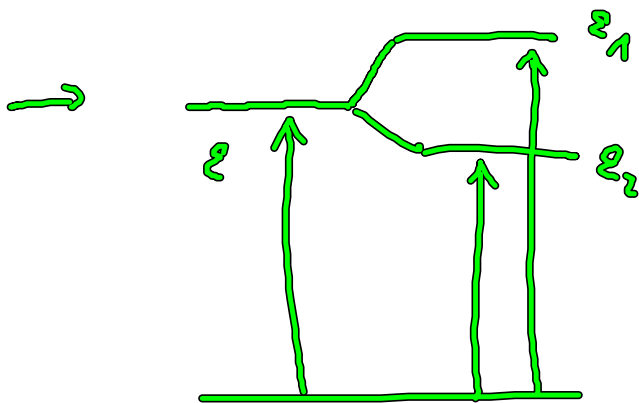
$$\int d\tau \varphi_i^* \tau \varphi_j \quad (\text{Dipolmoment})$$

b) statische elektrische und magnetische Felder

gleiches und  $d \cdot \vec{E}$  bzw.  $\vec{u} \cdot \vec{B}$   
wird statisch Feld ausgedrückt

Zee-man effect : Aufspaltung v. optischen Absorptionslinie  
in mehr Linien wenn  $\vec{B}$  angelegt

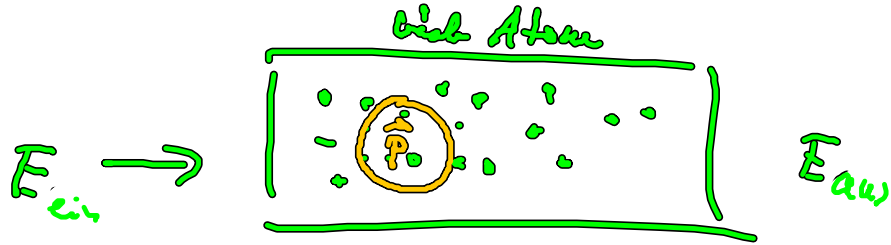
Stark effect : — 4 — wenn  $\vec{E}$  angelegt



optisch Gitterkonstante  
zu Kristall

2. Optische Absorption

2.1. Lichtausbreitung



elektrisches Dipolmoment

$\vec{P}$ : Dipolmoment in Volumen

Dipolmoment d.

↓ abnorme Form

Wellengleichung:  $\left( \partial_z^2 - \frac{1}{c^2} \partial_t^2 \right) \vec{E} = \mu_0 \partial_t^2 \vec{P}$

muß genau nach

behandelt werden

Ansatz:  $E = \vec{E}_0 e^{ikz - i\omega t}$

~ analog f. P

$$\left( -k^2 + \frac{\omega^2}{c^2} \right) \vec{E}_0(\omega) = -\mu_0 \omega^2 \vec{P}_0(\omega)$$

$$\vec{P}_0(\omega) = \underbrace{\epsilon_0 \chi(\omega)}_{\text{Suszeptibilität}} \vec{E}_0(\omega)$$

Suszeptibilität (Antwort fkt)

↓ genau beschreiben

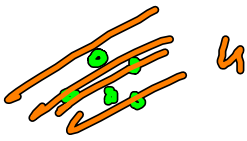
$$k^2 = \frac{\omega^2}{c^2} + \omega^2 \underbrace{\mu_0 \epsilon}_K(\omega)$$

Dispersionsrelation  
von Licht in  
Medium  $K(\omega)$

erhält  
Brechzahl  $n$   
des ungebundenen  
Mediums

$$\frac{1}{\mu_0 \epsilon_0} = c_0^2$$

Lichtgeschw. im Vakuum



$$k^2 = \frac{\omega^2}{c_0^2} (n^2 + K) = \frac{\omega^2}{c^2} \left(1 + \frac{K}{n^2}\right)$$

$$k = \pm \frac{\omega}{c} \left(1 + \frac{K}{n^2}\right)^{1/2} \approx \pm \frac{\omega}{c} \left(1 + \frac{K}{2n^2}\right)$$

$n^2$  ist groß

in Ansatz einsetzen:

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i\frac{\omega}{c} z - i\omega t} e^{i\frac{\omega}{c} \frac{K}{2n^2} z} \sim e^{-\frac{\omega \text{Im} K}{c 2n^2} z}$$

eben Wellen in  
Hilfsmedium

abklingende  
Funktion in  $z$



Wenn  $J_m \chi \neq 0$ , so findet Absorption statt:

$$\chi = \Re \chi + i J_m \chi$$

↓  
Absorption

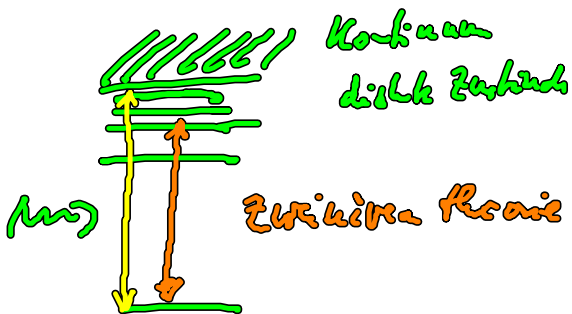
Maß der Absorption:  $J_m(\chi(\omega))$

bei  $\omega$  der Frequenz  
findet Absorption statt

$$e^{-\alpha z} \rightarrow \alpha = \frac{\omega}{2c n^2} J_m(\chi)$$

↑ Absorptionskoeffizient  
in Lambert-Beer Gesetz

## 2.2. Dipoldicke und Zweiniveausystem



Abstraktion

$$\text{--- } \psi_2, \epsilon_2$$

$$\text{--- } \psi_1, \epsilon_1$$

$$1 \hat{=} u_1, r_1, m_1$$

$$2 \hat{=} u_2, r_2, m_2$$

Suche Ref. d. Dipoldicke:

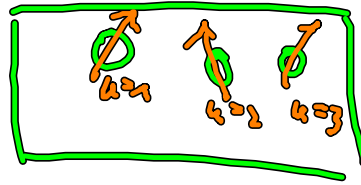
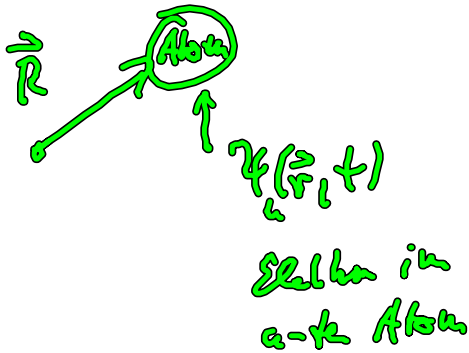
Erwartungswert d.  $u$ -K. Dipol



$$\vec{P}(\vec{R}, t) = \sum_{\text{alle Atome } n} \delta(\vec{R} - \vec{R}_n) \langle q \vec{r} \rangle_n$$

Dipol

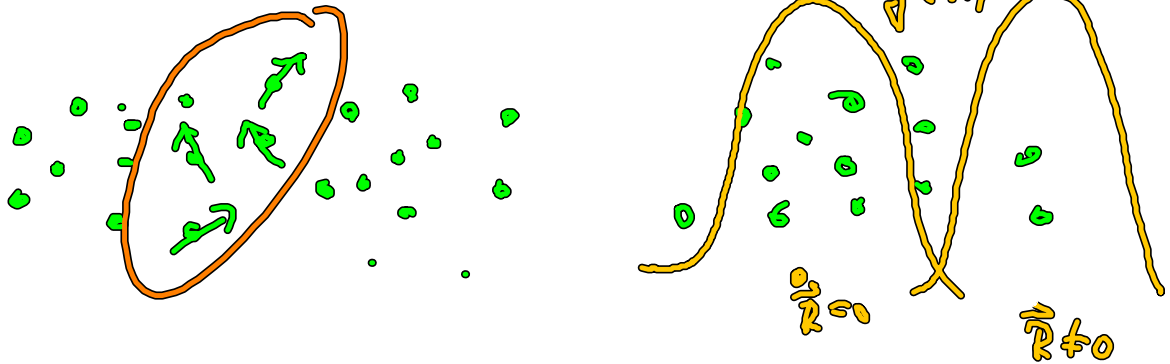
$\vec{R}_n$  : Ort d. Dipole



$$[\vec{P}] = \frac{[\text{Dipol}]}{[\text{Volumen}]} = [q \vec{r}] [\delta(\vec{R} - \vec{R}_n)]$$

↳ Dipoldichte

Mittel über viele Dipole : (Experiment)



$$\begin{aligned} \langle \vec{P} \rangle(\vec{R}) &= \int d^3\vec{R}' g(\vec{R} - \vec{R}') \vec{P}(\vec{R}') \\ &= \sum_n g(\vec{R} - \vec{R}_n) \langle q \vec{r} \rangle_n \quad \text{f.g.} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow n_0(\vec{R}) \langle \vec{q}\vec{r} \rangle_R$$

die richtige Formel f. Dipolmoment:

$$\vec{P}(R) = n_0(R) \langle \vec{q}\vec{r} \rangle_R \approx \epsilon_0 \langle \vec{q}\vec{r} \rangle$$

$\uparrow$   $\uparrow$   
 Dipolmoment qu.  
 (Dich. d. Atome) Erwartungswert  
 d. Dipolmomentes

über denselben Fall durch

$$\langle \vec{q}\vec{r} \rangle = \int d^3r \psi^*(\vec{r}, t) \vec{q}\vec{r} \psi(\vec{r}, t)$$

Thema f.  $\langle \vec{q}\vec{r} \rangle$  wichtig bzw  $\vec{P}$

$$\vec{P} = \epsilon_0 \langle \vec{q}\vec{r} \rangle = \epsilon_0 \int d^3r \psi^* \vec{q}\vec{r} \psi$$

$$\underline{H} = \underline{H}_{\text{atom}} - \underline{d} \cdot \vec{E}(t) \quad \text{mit} \quad i\hbar \dot{\psi} = \underline{H} \psi$$

wissen:  $\underline{H}_{\text{atom}} \psi_i = \epsilon_i \psi_i$

$$\text{Ansatz f. } \psi: \psi(\vec{r}, t) = \sum_i c_i(t) \psi_i(\vec{r})$$

$\uparrow$   
vollständiges System

$$\vec{P} = \mu_0 \int d^3r (\psi_1^* + \psi_2^*) \vec{q} (\psi_1 + \psi_2)$$

$$= \mu_0 \left( \vec{d}_{11} c_1^* c_1 + \vec{d}_{12} c_1^* c_2 + \vec{d}_{21} c_2^* c_1 + \vec{d}_{22} c_2^* c_2 \right)$$

$$\vec{d}_{ij} = \int d^3r \psi_i^*(\vec{r}) \vec{q} \psi_j(\vec{r})$$

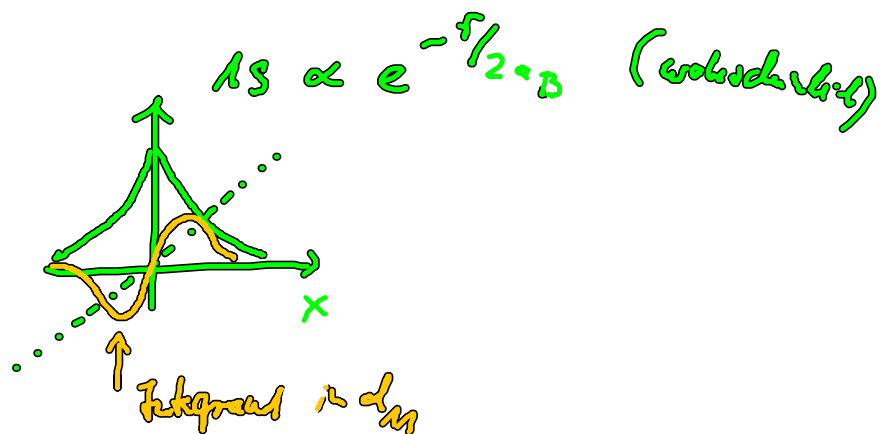
Matrix el. d. Dipol opt.

„Dipolmatrix el.“

$c_1^*(t) c_2(t) \hat{=} \text{Wahrscheinlichkeit, Elektron in Zustand } c_2 \text{ zu finden}$

$$\vec{d}_{ii} = 0$$

in allg. we.  
am Bsp. Gl. 4.14



$c_i^* \cdot c_j \cdot (t) \quad i \neq j \quad \hat{=} \text{Amplitude f. Wahrscheinlichkeit d.}$   
 $\text{Überlagerungszustands aus } \varphi_i + \varphi_j.$

$\rightarrow d_{ij} \neq 0$

$\nearrow$   
in allg. gemischt

(ükt: Auswahloper.)

$\rightarrow$  bestimmt die Optik