

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{1}{\sqrt{V}} \sum_{\vec{k}, \lambda} \sqrt{\dots} \frac{\omega_{\vec{k}}}{c} \vec{e}_{\vec{k}, \lambda} \left(\alpha_{\vec{k}, \lambda} e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega_{\vec{k}}t)} + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* e^{-i(\vec{k}\vec{r} - \omega_{\vec{k}}t)} \right)$$

$$\vec{B}(\vec{r}, t) = \frac{1}{\sqrt{V}} \sum_{\vec{k}, \lambda} \sqrt{\dots} (\vec{k} \times \vec{e}_{\vec{k}, \lambda}) \left(\alpha_{\vec{k}, \lambda} e^{i(\vec{k}\vec{r} - \omega_{\vec{k}}t)} + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* e^{-i(\vec{k}\vec{r} - \omega_{\vec{k}}t)} \right)$$

mit nur $k > 0$

$$\omega_{\vec{k}} = c |\vec{k}|$$

$$\sqrt{\dots} = \begin{cases} \sqrt{\frac{2\pi \hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}}} & \text{cgs} \\ \sqrt{\frac{\hbar c^2}{2 \epsilon_0 \omega_{\vec{k}}}} & \text{SI} \end{cases}$$

$$\frac{1}{V} \int d^3r e^{i(\vec{k} - \vec{k}')\vec{r}} = \delta_{\vec{k}, \vec{k}'}$$

$$\mathcal{E} = \frac{1}{8\pi} \int d^3r (E^2 + B^2)$$

$$= \frac{1}{8\pi} \int d^3r \sum_{\substack{\vec{k}, \lambda \\ \vec{k}', \lambda'}} \sqrt{\dots}_{\vec{k}} \sqrt{\dots}_{\vec{k}'} \frac{\omega_{\vec{k}}}{c} \frac{\omega_{\vec{k}'}}{c} \vec{e}_{\vec{k}, \lambda} \vec{e}_{\vec{k}', \lambda'} \left(\alpha_{\vec{k}, \lambda} e^{i(\dots)} + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* e^{-i(\dots)} \right) \left(\alpha_{\vec{k}', \lambda'} e^{i(\dots)} + \alpha_{\vec{k}', \lambda'}^* e^{-i(\dots)} \right)$$

wegen $E^2 + B^2$

$$\text{mit } \frac{1}{V} \int d^3r e^{i(\vec{k} + \vec{k}')\vec{r}} = \delta_{\vec{k}, -\vec{k}'} \quad (k \text{ diskret})$$

mit e^{ik} kommt $k' = -k$ oder $-(k) = k'$ also doppelt?

$$= \frac{1}{8\pi} \sum_{\vec{k}, \lambda} \frac{2\pi \hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}} \frac{\omega_{\vec{k}}^2}{c^2} \left\{ \alpha_{-\vec{k}, \lambda} \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* + \alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{-\vec{k}, \lambda} \right.$$

$$\left. + \alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{-\vec{k}, \lambda} e^{-2i\omega_{\vec{k}}t} + \alpha_{-\vec{k}, \lambda}^* \alpha_{\vec{k}, \lambda} e^{+2i\omega_{\vec{k}}t} \right\}$$

$$+ \frac{1}{8} \sum_{\vec{k}, \lambda} \frac{2\pi \hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}} k^2 \left\{ (\alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* \alpha_{\vec{k}, \lambda}) \right.$$

$$\left. \begin{array}{l} (\vec{k} \times \vec{e}_{\vec{k}, \lambda}) (\vec{k}' \times \vec{e}_{\vec{k}', \lambda'}) \\ \vec{k} = \vec{k}' \end{array} \right\}$$

$$\left. \begin{array}{l} - (\alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{-\vec{k}, \lambda} e^{-i(\dots)} + \alpha_{-\vec{k}, \lambda}^* \alpha_{\vec{k}, \lambda} e^{+i(\dots)}) \\ (\vec{k} \times \vec{e}_{\vec{k}, \lambda}) (\vec{k}' \times \vec{e}_{\vec{k}', \lambda'}) \quad \vec{k} = -\vec{k}' \end{array} \right\}$$

$$\Rightarrow \mathcal{E} = \frac{1}{8\pi} \sum_{\vec{k}, \lambda} \frac{2\pi c^2}{\omega_{\vec{k}}} \left(\frac{\omega_{\vec{k}}}{c^2} + k^2 \right) \left(\alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* \alpha_{\vec{k}, \lambda} \right)$$

gleiche Terme oben heben sich weg

$$\Rightarrow \mathcal{E} = \frac{1}{2} \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \omega_{\vec{k}} \left(\alpha_{\vec{k}, \lambda} \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* + \alpha_{\vec{k}, \lambda}^* \alpha_{\vec{k}, \lambda} \right)$$

Quantisierung (Hypothese)

ersetze $\alpha_{\vec{k}, \lambda}$ \rightarrow $a_{\vec{k}, \lambda}$ mit $[a_{\vec{k}, \lambda}, a_{\vec{k}', \lambda'}^+] = \delta_{\vec{k}, \vec{k}'} \delta_{\lambda, \lambda'}$
 $\alpha_{\vec{k}, \lambda}^*$ \rightarrow $a_{\vec{k}, \lambda}^+$
 $[a_{\vec{k}', \lambda'}, a_{\vec{k}, \lambda}] = [a_{\vec{k}', \lambda'}^+, a_{\vec{k}, \lambda}^+] = 0$

$$\Rightarrow H = \frac{1}{2} \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \omega_{\vec{k}} \left(a_{\vec{k}, \lambda} a_{\vec{k}, \lambda}^+ + a_{\vec{k}, \lambda}^+ a_{\vec{k}, \lambda} \right)$$

$$= \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \omega_{\vec{k}} \left(a_{\vec{k}, \lambda}^+ a_{\vec{k}, \lambda} + \frac{1}{2} \right)$$

Eigenzustände:

"Photonenzahlzustände"

$$|n_{\vec{k}, \lambda}, n_{\vec{k}, \lambda}, \dots\rangle = | \{ n_{\vec{k}, \lambda} \} \rangle$$

$$= \prod_{\vec{k}, \lambda} \frac{(a_{\vec{k}, \lambda}^+)^{n_{\vec{k}, \lambda}}}{\sqrt{n_{\vec{k}, \lambda}!}} |0\rangle$$

$$E | \{ n_{\vec{k}, \lambda} \} \rangle = \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \omega_{\vec{k}} \left(n_{\vec{k}, \lambda} + \frac{1}{2} \right)$$

Analog gilt $p = \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \vec{k} a_{\vec{k}, \lambda}^+ a_{\vec{k}, \lambda}$

"Photonenzahloperator"

$$\hat{n}_{\vec{k}, \lambda} = a_{\vec{k}, \lambda}^+ a_{\vec{k}, \lambda}$$

$$\left(\hat{n}_{\vec{k}, \lambda} | \{ n_{\vec{k}, \lambda} \} \rangle = n_{\vec{k}, \lambda} | \{ n_{\vec{k}, \lambda} \} \rangle \right)$$

4.3 Wechselwirkung von Atom und Strahlungsfeld

$$H = \frac{1}{2m} \left[\vec{p} - \frac{q}{c} \vec{A}(\vec{r}, t) \right]^2 + qU(\vec{r}, t) + V(\vec{r})$$

$\frac{q}{c}$ wegen zgs
angeregtes ext. Feld
atomares Pot.

Für Elektron: $q = -|e|$

Eichtransformation (Kap. 3.13 (Lorenz-Tarnung))

$$\vec{A} \rightarrow \vec{A}' = \vec{A} + \nabla \chi(\vec{r}, t)$$

$$U \rightarrow U' = U - \frac{1}{c} \frac{\partial \chi}{\partial t}(\vec{r}, t)$$

$$\Rightarrow \psi \rightarrow \psi' = \psi(\vec{r}, t) \exp\left(i \frac{q}{\hbar c} \chi(\vec{r}, t)\right)$$

↳ Phasenfaktor

$$\vec{E} = -\nabla U - \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t}$$

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

$$i\hbar \frac{d}{dt} \psi = H \psi$$

} unverändert

Strahlungsfeld: $U = 0, \text{div } \vec{A} = 0 \Leftrightarrow [\vec{p}, \vec{A}] = 0$

Dipolnäherung: $\vec{A}(\vec{r}, t) \approx \vec{A}(r_0, t)$

am Ort des Kerns

gilt, wenn Wellenlänge λ des Lichts sehr viel größer als Größe des Atoms

(Sichtbares Licht $\lambda \approx 20000 \text{ \AA}$)

$$\Rightarrow H = H_0 + H_1$$

$$H_0 = \frac{p^2}{2m} + V(\vec{r}) \rightarrow \text{Atomzustände}$$

$$H_1 = -\frac{q}{cm} \vec{p} \cdot \vec{A}(r_0, t) + \frac{q^2}{2mc^2} A^2$$

Dipolnäherung
schwach

andere Eichung (Name?)

$$\text{wähle } \chi = -\vec{A}(\vec{r}_0, t) \cdot \vec{r}$$

$$\Rightarrow \vec{A}'(\vec{r}, t) = \vec{A}(\vec{r}, t) - \vec{A}(\vec{r}_0, t) \approx 0$$

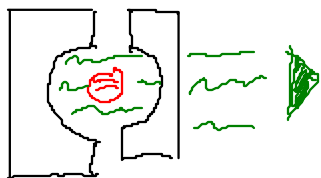
$$u' = \frac{1}{c} \dot{\vec{A}}(\vec{r}, t) \cdot \vec{r} = -\vec{E}(\vec{r}_0) \cdot \vec{r}$$

$$\Rightarrow H_1 = -q \vec{E}(\vec{r}_0, t) \cdot \vec{r}$$

Zwei Zustände Atom

Oft sind wir an einer Resonanzsituation interessiert,
wo Energieunterschiede des Atoms (zwischen 2 Zuständen)
 ΔE in Resonanz mit dem Strahlungsfeld sind

$$\Delta E \approx \hbar \omega_{\vec{k}}$$



Cavity quantum electrodynamics

Dann "genügt" es nur die 2 Zustände des Atoms
mitzunehmen.

z. B. Grundzustand $|g\rangle$ mit E_g
und ein angeregter Zustand $|e\rangle$ E_e

$$\text{--- } E_e$$

$$\text{--- } E_g$$

$$H_0 = \text{effektiv } E_g |g\rangle \langle g| + E_e |e\rangle \langle e| = \begin{pmatrix} E_g & 0 \\ 0 & E_e \end{pmatrix}$$

$$\text{oft wird } E_g = 0 \text{ gesetzt, dann } H = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & E_e \end{pmatrix}$$

$$\text{oder symmetrisch } E_g + E_e = 0 \Rightarrow H = -\frac{\hbar \omega_g}{2} \sigma_z$$

$$\text{mit } \omega_{eg} = E_e - E_g = \Delta E$$

WW mit Strahlungsfeld

$$H = -q \vec{r} \cdot \vec{E}(\vec{r}_0, t) \\ = -\vec{E} (|g\rangle\langle g| + |e\rangle\langle e|) q \vec{r} (|g\rangle\langle g| + |e\rangle\langle e|)$$

Matrixelemente: $\langle g | \vec{r} | g \rangle = 0$
 $\langle e | \vec{r} | e \rangle = 0$
aus Symmetriegründen

$$H = -\vec{E} (\vec{p}_{ge} |g\rangle\langle g| + \vec{p}_{eg} |e\rangle\langle e|)$$

mit $\vec{p}_{ge} = \langle g | q \vec{r} | e \rangle = \vec{p}_{eg}^*$ Dipolmatrixelement

$$\Rightarrow H_I = - \begin{pmatrix} 0 & \vec{p}_{ge} \vec{E} \\ \vec{p}_{ge}^* \vec{E} & 0 \end{pmatrix}$$

Wahrscheinung geht mit klas. \vec{E} -Feld oder QM-Feld?

klas. el. Feld

z.B. $\vec{E}(x) = E_0 \vec{e}_x \cos(\omega x)$ mit $\hbar\omega \approx \hbar\omega_{eg}$

\Rightarrow Rabi Oszillation (verwende RWA)

erlaubt das Atom in kontrollierter und

kohärenter Weise z.B. vom Grundzustand

in Superposition und den angeregten Zustand (und zurück) drehen.

Atom im QM-Strahlungsfeld

$$H = H_0 + H_I - q \vec{r} \cdot \vec{E}(\vec{r}_0)$$

$$H_0 = -\frac{\hbar \omega_{ge}}{2} \sigma_z$$

$$H_I = \sum_{\vec{k}, \lambda} \hbar \omega_{\vec{k}} (a_{\vec{k}, \lambda}^+ a_{\vec{k}, \lambda} + \frac{1}{2})$$

$$\vec{E}(\vec{r}_0) = \frac{1}{\sqrt{V}} \sum_{\vec{k}, \lambda} \sqrt{2\pi \hbar \omega_{\vec{k}}} \hat{e}_{\vec{k}, \lambda} (a_{\vec{k}, \lambda} + a_{\vec{k}, \lambda}^{\dagger})$$

Schrödinger
Bild

$\Rightarrow e^{i\omega_{\vec{k}}t}$ verschwindet

außerdem $e^{\pm i \vec{k} \cdot \vec{r}_0}$ Phasenfaktor / kann man wegwerfen

mit $\vec{p}_{eg} = \vec{p}_{ge}$ voll

$$\Rightarrow H_{\text{int}} = -p_{ge} (|g\rangle\langle e| + |e\rangle\langle g|) \sum_{\vec{k}, \lambda} \sqrt{\frac{2\pi \hbar \omega_{\vec{k}}}{V}} \hat{e}_{\vec{k}, \lambda} (a_{\vec{k}, \lambda} + a_{\vec{k}, \lambda}^{\dagger})$$

$$= \hbar \sum_{\vec{k}, \lambda} g_{\vec{k}, \lambda} \sigma_x (a_{\vec{k}, \lambda} + a_{\vec{k}, \lambda}^{\dagger})$$

mit

$$g_{\vec{k}, \lambda} = -p_{ge} \hat{e}_{\vec{k}, \lambda} \sqrt{\frac{2\pi \hbar \omega_{\vec{k}}}{V}} \frac{1}{\hbar}$$

(Kopplung von Spin-System und HO)

$$\sigma_x = \sigma_+ + \sigma_- \quad \sigma_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad , \quad \sigma_- = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\text{mit } \sigma_+ |g\rangle = |e\rangle \quad \sigma_- |e\rangle = |g\rangle$$

$$\Rightarrow \sigma_x (a + a^{\dagger}) = \sigma_+ a + \sigma_- a^{\dagger} + \sigma_+ a^{\dagger} + \sigma_- a$$



Photon vernichten, Atom anregen



was ist mit $\sigma_- a$ oder $\sigma_+ a^{\dagger}$??

Das wird in der RWA vernachlässigt.