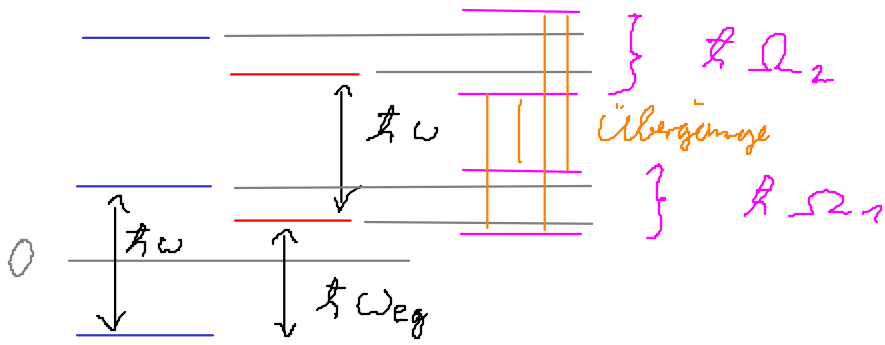


Energieerhaltung

$g \neq 0$

$\omega_{eg} < \omega$



Energien $E_{\nu \pm} = \hbar\omega(\nu - \frac{1}{2}) \pm \frac{\hbar}{2} \Omega_{\nu}$

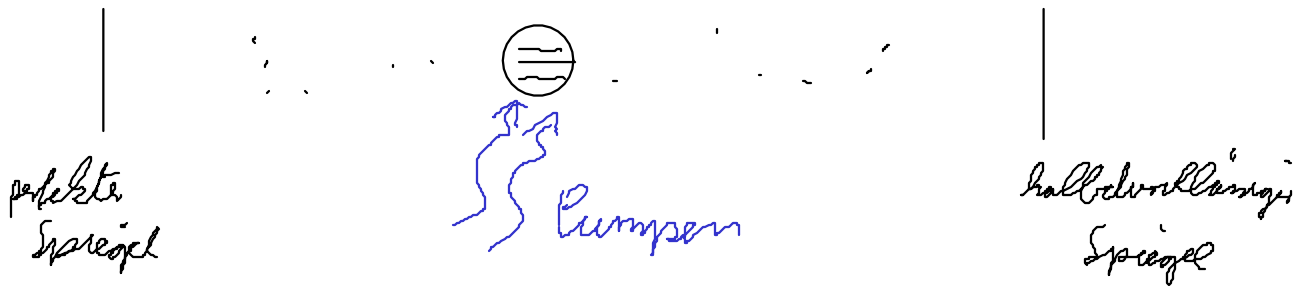
$\Omega_{\nu} = \sqrt{4g^2\nu + (\omega_{eg} - \omega)^2}$

Zustände

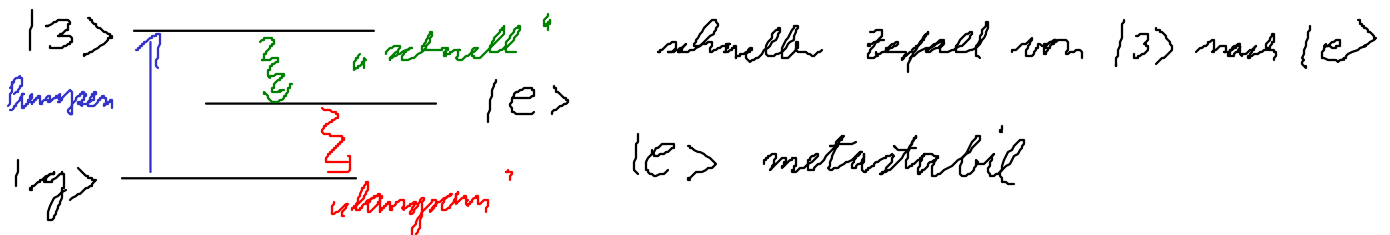
$|\Psi_{\nu \pm}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|e, \nu - 1\rangle \pm |g, \nu\rangle)$

4.5 Der LASER

Light Amplification by Stimulated Emission of Radiation



typische Pumpen: inkohärente Anregung von $|g\rangle$ nach $|3\rangle$



d.h. Zerfall $|e\rangle \rightarrow |g\rangle$ ist schwach

\Rightarrow Populationsinversion $P_e > P_g$

$P_e = W S$, das Atom im Zustand $|e\rangle$ ist

Thermische Besetzung $\Rightarrow P_g > P_e$ ($d_0 = P_g - P_e$)

Die Spiegel + Resonanzbed. } selektiert eine \vec{k} mit $\omega_{eg} = \omega_k$

$$H = \sum_{\nu=1}^N - \frac{\hbar \omega_{eg}}{2} \sigma_z^{\nu} + \hbar \omega \underbrace{a^{\dagger} a}_{\text{ein selektiertes } k} + \hbar g \sum_{\nu} (a \sigma_{+}^{\nu} + a^{\dagger} \sigma_{-}^{\nu})$$

N sehr sehr groß

$$\omega_k = \omega$$

(viele Atome und eine Mode, Moden mit Vielfache von $k \Rightarrow$ Multiphotonen-WW)

für $|H\rangle = \alpha |e\rangle + \beta |g\rangle = \begin{pmatrix} \beta \\ \alpha \end{pmatrix}$
 $\Rightarrow \langle H | \sigma_z | H \rangle = |\beta|^2 - |\alpha|^2 = P_g - P_e$

Hansberg - BGL

$$i \hbar \frac{d}{dt} O_H = [O_H, H] \quad O_S \text{ nicht explizit zeitabhängig}$$

alle im Heisenberg-Bild:

$$\frac{d}{dt} \sigma_z^{\nu} = 2ig (\sigma_{+}^{\nu} a - \sigma_{-}^{\nu} a^{\dagger})$$

$n = a^{\dagger} a$ (wievelfach angeregt ist die Mode?)

$$\frac{d}{dt} n = ig \sum_{\nu} (a \sigma_{+}^{\nu} - a^{\dagger} \sigma_{-}^{\nu})$$

$$\frac{d}{dt} (\sigma_{+}^{\nu} a) = -i (\underbrace{\omega - \omega_{eg}}_{\text{Stoß detuning}}) \sigma_{+}^{\nu} a + ig (\sigma_z^{\nu} a^{\dagger} a - \sum_{\mu} \sigma_{+}^{\nu} \sigma_{-}^{\mu})$$

typisch für Momentengleichung: ist die Kopplung

an jeweils höhere Momente

Betrachte Erwartungswerte in noch zu bestimmendem Zustand:

$$\frac{d}{dt} \langle n \rangle = i g \sum_{\nu} (\langle \sigma_{+}^{\nu} a \rangle - \langle \sigma_{-}^{\nu} a^{\dagger} \rangle)$$

K für Strahlungsfeld $- K (\langle n \rangle - n_{th})$ [thermischer Mittelwert = 0 für N groß]

$$\frac{d}{dt} \langle \sigma_{+}^{\nu} a \rangle = i \delta \omega \langle \sigma_{+}^{\nu} a \rangle + i g (\langle \sigma_z^{\nu} n \rangle - \sum_{\mu} \langle \sigma_{+}^{\nu} \sigma_{-}^{\mu} \rangle) - \gamma \langle \sigma_{+} a \rangle$$

$\gamma = \frac{1}{T_2} + \frac{K}{2}$

$$\frac{d}{dt} \langle \sigma_z^{\nu} \rangle = 2 i g (\langle \sigma_{+}^{\nu} a \rangle - \langle \sigma_{-}^{\nu} a^{\dagger} \rangle) - \Gamma_1 (\langle \sigma_z^{\nu} \rangle - d_0)$$

$\Gamma_1 = \frac{1}{T_1}$ siehe Bloch-Gl., $\langle \sigma_z \rangle$ relaxiert zum Wert, der durch Pumpen festgelegt wird

o Mittelw. auch statistisch

(bei Generation ändert sich nicht $\langle \dots \rangle = \langle \dots \rangle$)

o erlaube noch Relaxation in oben
(phänomenologisch)

Stationäre Lösung

$\langle n \rangle \xrightarrow{0} \gg 1$ man findet $\langle \sigma_z n \rangle \gg \sum_{\mu} \langle \sigma_{+}^{\nu} \sigma_{-}^{\mu} \rangle$

ein Atom geht in Grundzustand, } $\neq 0$
ein anderes in angeregten

$$\langle \sigma_z^{\nu} n \rangle \approx \langle \sigma_z^{\nu} \rangle \langle n \rangle$$

3 Gl. mit 3 unbekannten

$$0 = -2gN \chi_m (\langle \sigma_+ a \rangle) - k (\langle n \rangle - n_{TR})$$

$$0 = -i (\delta\omega + \gamma) \langle \sigma_+ a \rangle + ig \langle \sigma_z \rangle \langle n \rangle$$

$$0 = -4g \chi_m \langle \sigma_+ a \rangle - \Gamma_1 (\langle \sigma_z \rangle - d_0)$$

$$\chi_m \langle \sigma_+ a \rangle = \frac{\gamma g}{\delta\omega^2 + \gamma^2} \langle \sigma_z \rangle \langle n \rangle$$

$$\langle \sigma_z \rangle \langle n \rangle = -\tilde{n}_0 (\langle \sigma_z \rangle - d_0) \quad \text{mit} \quad \tilde{n}_0 = \frac{\Gamma_1}{4g^2 \frac{\gamma}{\delta\omega^2 + \gamma^2}}$$

$$\langle \sigma_z \rangle \langle n \rangle = -\frac{2k}{\Gamma_1} \frac{\tilde{n}_0}{N} (\langle n \rangle - n_{TR})$$

für tiefe Temp $n_{TR} \approx 0$

1. Lösung $\langle n \rangle = 0$

2. Lösung $\langle \sigma_z \rangle = -\frac{2k}{\Gamma_1} \frac{\tilde{n}_0}{N}$

$$\langle n \rangle = -\tilde{n}_0 + |d_0| \frac{\Gamma_1 N}{2k} \quad d_0 < 0$$

