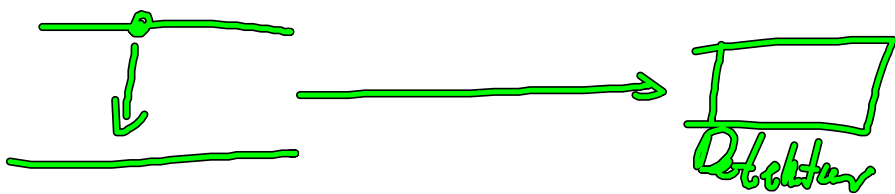


V.2 Fluorstrom f.



$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \langle b_0^\dagger b_0 \rangle &= \frac{i}{\hbar} \text{tr}(\hat{g}_{\alpha 2}^S |1\rangle\langle 2| b_0 \rho) - \frac{i}{\hbar} \text{tr}(\hat{g}_{\alpha 1}^S |2\rangle\langle 1| b_0^\dagger \rho) \\ &= 2 \ln(\text{tr}(b_0 \hat{g}_{\alpha 2}^S |1\rangle\langle 2| b_0 \rho)) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \partial_t \text{tr}(|1\rangle\langle 2| b_0 \rho) &= i \left(\frac{\epsilon_1}{\hbar} - \frac{\epsilon_2}{\hbar} - \omega_s \right) \text{tr}(|1\rangle\langle 2| b_0 \rho) \\ &\quad - \gamma \text{tr}(|1\rangle\langle 2| b_0 \rho) \\ &\quad + i \hat{g}_{\alpha 1}^{xS} \text{tr}(|2\rangle\langle 2| b_0 b_0^\dagger \rho) \\ &\quad - i \hat{g}_{\alpha 2}^S \text{tr}(|1\rangle\langle 1| b_0^\dagger b_0 \rho) \end{aligned}$$

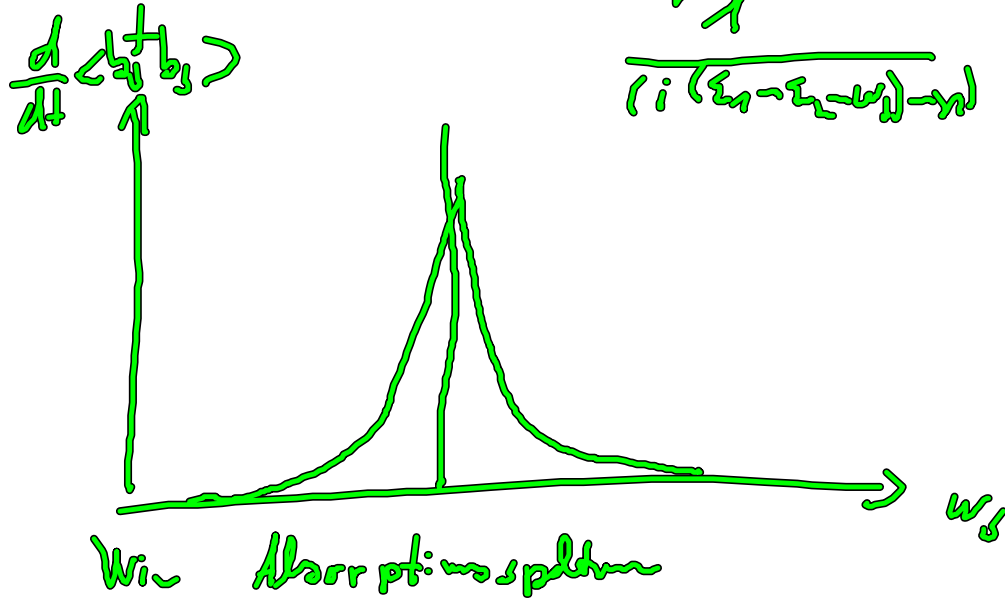
Lsg mit Störansatz, bei t. ist System $|2\rangle\langle 2|$
und kein Photon $\rho = |2, 0\rangle\langle 2, 0|$
 \Downarrow

$$\begin{aligned} \partial_t \text{tr}(|1\rangle\langle 2| b_0 \rho) &= \left(i \left(\frac{\epsilon_1}{\hbar} - \frac{\epsilon_2}{\hbar} - \omega_s \right) - \gamma \right) \text{tr}(|1\rangle\langle 2| b_0 \rho) \\ &\quad + i \hat{g}_{\alpha 1}^{xS} \text{tr}(|2\rangle\langle 2| b_0 b_0^\dagger \rho) = 1 \end{aligned}$$

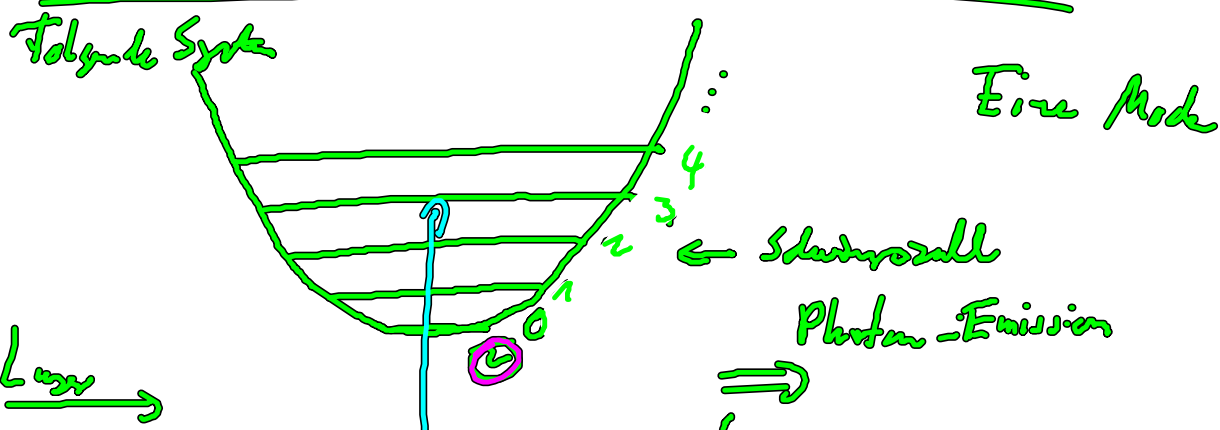
$$\Rightarrow \text{tr}(\rho \alpha |b_s\rangle) = i \int_{t_0}^t dt' e^{i(\frac{E_1}{\hbar} - \frac{E_2}{\hbar} - \omega_1) - \gamma(t-t')} \delta_{21}^{x5}$$

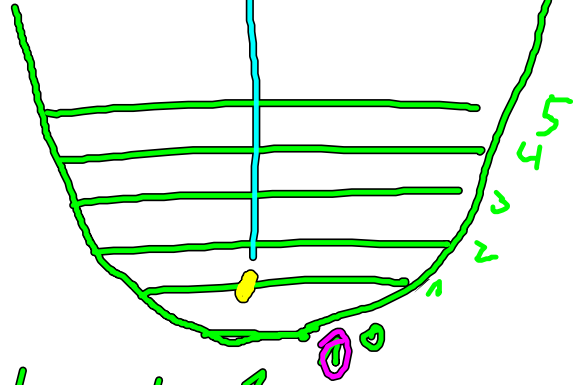
$$= i \int_0^\infty d\tau e^{i(\frac{E_1}{\hbar} - \frac{E_2}{\hbar} - \omega_1) - \gamma\tau} \delta_{21}^{x5}$$

$$\frac{d}{dt} \langle b_s^\dagger b_s \rangle = 2 \ln \left(i \int_0^\infty d\tau e^{i(\frac{E_1}{\hbar} - \frac{E_2}{\hbar} - \omega_1) - \gamma\tau} \delta_{21}^{x5} \right)$$



V.3 Raman-Fluoreszenz und Raman





Was ist zu tun?

Wir brauchen die Wechselwirkung mit der Laser

$$H_{\text{el-Licht}} = E(A) \cdot d_{n_2, n_1} |n_1\rangle\langle n_2| + h.c.$$

Modifiziert

$$H_{\text{el-Laser}} = \sum_{n, m} E(A) \cdot d_{n_2}^{n, m} |n_1, n\rangle\langle n_2, m| + h.c.$$

↑ Photon Zahl

Analog die Liouville:

$$H_{\text{el-Quat}} = \sum_{\lambda, n, m} |n_1, n\rangle\langle n_2, m| \left(b_{\lambda} \delta_{n_2}^{\lambda, n, m} + b_{\lambda}^{\dagger} \delta_{n_2}^{\lambda, n, m} \right) + h.c.$$

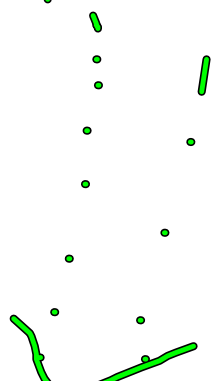
Um Emission und Anregung gleichwertig zu beschreiben braucht man Störpotentiale der Ordnung d^2/g^2 ,

Was ist Flavouranz und was ist Raman?

Idee ist das System ist am Anfang im Grundzustand: $\langle n | \rho | n \rangle \neq 0$
 ↳ Photonen

$|1, n_1, 1_s\rangle$ 1. Photon in der Mode s
 Wo kein photon?

$$\text{tr}(|1, n\rangle \langle 1, n|_s)$$



$\text{tr}(|4\rangle \langle 4|_s)$
 inkohärent Prozesse
 \Downarrow
 Fluoreszenz

Wege ohne Dichte
 sind kohärent
 Prozesse
 \Downarrow
 Raman, Rayleigh.

$$\text{tr}(|1, n_1, 1_s\rangle \langle 1, n_1, 1_s|_s)$$

den $\sum_n \text{tr}(|1, n, s\rangle \langle 1, n, s|_s) = \text{tr}(b_s^\dagger b_s) \ll \text{Aufbewahrung}$

1.) Kohärent beschreibt Prozesse bei denen
 keine Dichten auftreten, also $\text{tr}(|n\rangle \langle n|_s)$
 wobei $|n\rangle$ bel. Zustand.

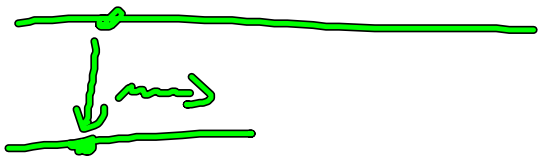
2.) Inkohärent sind Prozesse Dichte.

Dichten zerfallen langsamer als
 Kohärenzen, also inkohärenter Anteil bleibt
 länger.

TODO: Bewegungsgl. herleiten (Achtung Slits, sprich!)
 Begin bei Observable:

$$\partial_t \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle)$$

$$= 2 \text{Im} \sum_m \gamma_{12}^{nm} \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 2_m|s\rangle) + 2 \sum_n \text{Im}(d_n^{nn}) \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle)$$



Als nächstes Bewegungsgl. für $\text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle)$:

$$\partial_t \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle) = i(\omega_1 - \omega_2 + (h-\nu)\omega_2) \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle)$$

Flussansatz
 ↓
 linear
 1
 $(\omega_1 - \omega_2 + (h-\nu)\omega_2) + \gamma$

$$- \gamma \text{tr}(U_{1n}|s\rangle\langle 1_n|s\rangle) \leftarrow \text{Damping}$$

$$+ i \sum_h \gamma_{12}^{nh} \text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 2_m|s\rangle) \leftarrow \text{Fluxen}$$

$$+ 2 \text{Term} \leftarrow \text{false Order}$$

$$+ i \sum_h E(h) d_n^{nh} \text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle) \leftarrow \text{Raman Fluxen}$$

$$+ 2. \text{Term.}$$

Wichtiges Gl. $\text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle)$ $h=m$ Sachs Approximation.

$$\partial_t \text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle) = -i \sum_k E(k) d_n^{nk} \text{tr}(U_{1k}|s\rangle\langle 1_k|s\rangle)$$

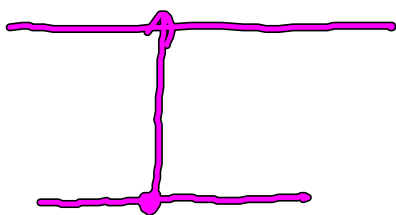
$$+ i \sum_k E(k) \cdot d_n^{nk} \text{tr}(U_{1k}|s\rangle\langle 2_m|s\rangle)$$

$$+ \text{spontane}$$

$$\partial_t \text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle) = i(\omega_1 + (h-\nu)\omega_2 - \gamma) \text{tr}(U_{1h}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle)$$

$$+ i \sum_j E(h) d_{1h}^{jh} \text{tr}(U_{1j}|s\rangle\langle 1_h|s\rangle)$$

$$+ \dots$$



$$E(t) \cdot d_{t_0}^{a_h} \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)$$

$$\Rightarrow E(t) \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+$$

$$\text{mit } \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+ = e^{-i\omega_0 t} \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S)$$

$$\partial_t \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+ = i(\omega_1 + (h-h_1)\omega_2 - \omega_0) \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+$$

Raman Linie
↑

$$+ i \sum_j g_j^{\text{Sön}} \text{tr}(H_{2j} | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+ + \text{Z.F.}$$

$$(\omega_1 + (h-h_1)\omega_2 - \omega_0) + \Gamma^2$$

$$\partial_t \text{tr}(H_{2j} | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+ = i(\omega_j + (j-h)\omega_2 - \omega_0 + i\gamma_j) \text{tr}(H_{2j} | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+$$

$$+ i \sum_l d^L \frac{d}{dt} \text{tr}(H_1, \mu, \lambda | S) \in \mathcal{A}(H/S)^+$$

Alle Glieder inverte einsetzen