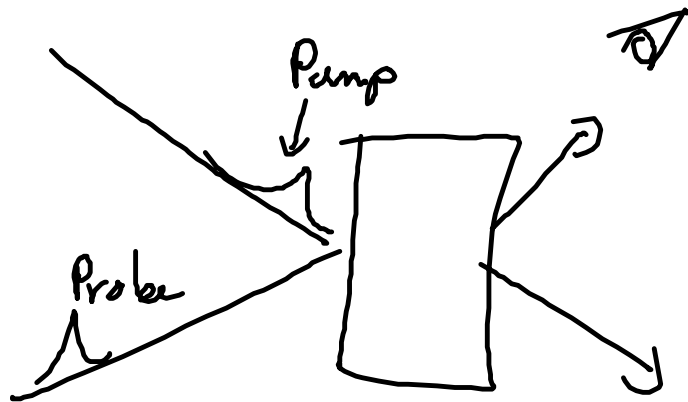


III Informationsgewinnung aus optischen Experimenten
am Bsp. Pump-Test-Spektrum



3. Ordnung Störungstheorie:

Ordnung in Feld

$$\partial_t \text{tr}(|1\rangle\langle 2| \rho^{(1)}) = \frac{i}{\hbar} (\varepsilon_1 - \varepsilon_2) \text{tr}(|1\rangle\langle 2| \rho^{(1)}) - \gamma \text{tr}(|1\rangle\langle 2| \rho^{(1)}) - \frac{i}{\hbar} E_{\text{pump}}(t) d_{21} (1 - 2 \text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(0)}))$$

↳ lösen der inhomogenen Dgl.

$$\text{tr}(|1\rangle\langle 2| \rho^{(1)}) = -\frac{i}{\hbar} \int_{t_0}^t d_{21} E_{\text{pump}}(t') e^{\frac{i}{\hbar} (\varepsilon_1 - \varepsilon_2 + \gamma)(t-t')} dt'$$

$$\partial_t \text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(2)}) = -2 \text{Im} \left(\frac{E(t)}{\hbar} \cdot d_{12} \text{tr}(|1\rangle\langle 2| \rho^{(1)}) \right) - 2\gamma \text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(2)})$$

↑ einsetzen!

$$\partial_t \text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(2)}) = +2 \text{Im} \left(\frac{E_{\text{pump}}(t)}{\hbar} d_{12} i \int_{t_0}^t d_{21} E_{\text{pump}}(t') e^{\frac{i}{\hbar} (\varepsilon_1 - \varepsilon_2 - \gamma)(t-t')} dt' \right) - 2\gamma \text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(2)})$$

Lösen der Dgl.

$$\text{tr}(|2\rangle\langle 2| \rho^{(2)}) = 2 \text{Im} \left(i \int_{t_0}^t dt' e^{-2\gamma(t-t')} \frac{E_{\text{pump}}(t') \cdot d_{12}}{\hbar} \right)$$

$$\int_{t_0}^{t'} \frac{d_2 \cdot E_{\text{Pump}}(t'')}{\hbar} e^{\left(\frac{i}{\hbar}(\epsilon_1 - \epsilon_2) - \gamma\right)(t' - t'')} dt''$$

\Rightarrow Dichte im Minimum mit $|E|^2$

Also Pump Puls baut ρ Dichte für den Probe-Puls auf.

Letzter Schritt: System mit Probe-Puls abfragen!

Erinnere an das ZNS

$$\partial_t \text{tr}(\rho \sigma^z) = \frac{i}{\hbar} (\epsilon_1 - \epsilon_2) \text{tr}(\rho \sigma^z) - \gamma \text{tr}(\rho \sigma^z) - \frac{i}{\hbar} E(t) d_{21} (\text{tr}(\rho \sigma^z) + \text{tr}(\rho \sigma^z))$$

$$\Rightarrow \omega \text{Im}(d_{21} \text{tr}(\rho \sigma^z))(\omega) = -\omega \frac{|d_{21}|^2}{\hbar} E(\omega) \frac{\gamma}{\left(\omega - \frac{\epsilon_1}{\hbar} + \frac{\epsilon_2}{\hbar}\right)^2 + \gamma^2} (\text{tr}(\rho \sigma^z) + \text{tr}(\rho \sigma^z))$$

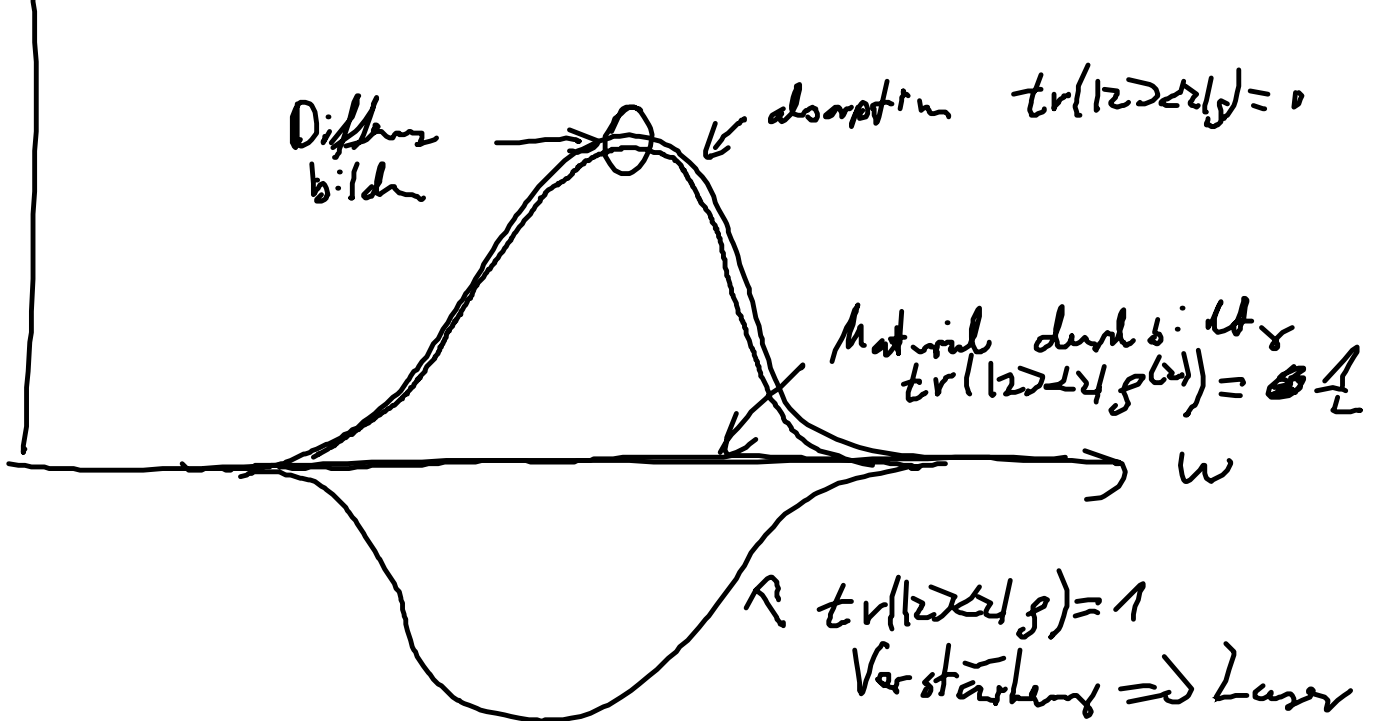
$\alpha(\omega) \uparrow$

Differenz bilden

absorption $\text{tr}(\rho \sigma^z) = 0$

Material durch ρ : $\text{tr}(\rho \sigma^z) = \frac{1}{2}$

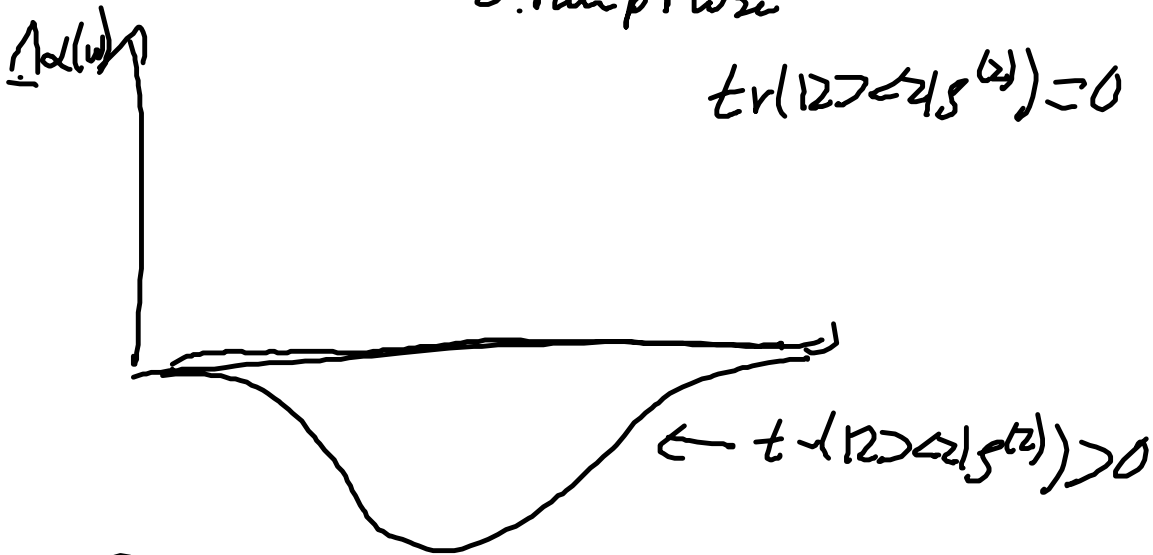
$\text{tr}(\rho \sigma^z) = 1$
Verstärkung \Rightarrow Laser



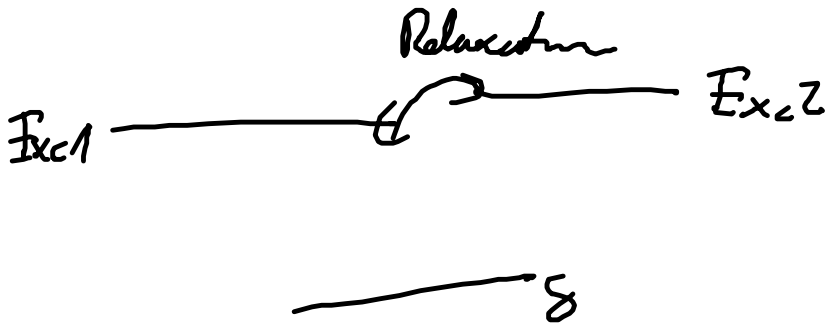
$$\Delta\alpha(\omega) = \alpha(\omega) - \alpha_0(\omega)$$

\uparrow
 Pump Pulse

$$\text{tr}(\rho < \rho^{(2)} >) = 0$$



Zwei gekoppelte Zwei-Niveausystem



$$\partial_t \text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(1)} >) = \frac{i}{\hbar} (E_1 - n) \text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(1)} >) + \frac{i}{\hbar} \Gamma(t) \cdot \frac{\text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(0)} >)}{\text{tr}(\rho < \rho^{(0)} >)}$$

Analog lösen:

$$\text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(1)} >) = -\frac{i}{\hbar} \int_{t_0}^t \tilde{d}_i \cdot E_{\text{pump}}(t) \text{tr}(\rho < \rho^{(0)} >)$$

Annahme $\text{tr}(\rho < E_{x2} | \rho^{(2)} >)$ zufallsstoch.

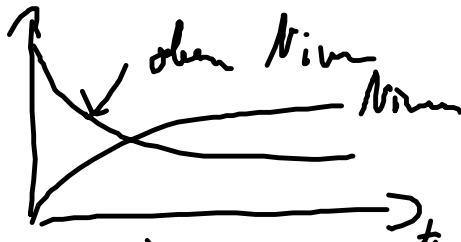
$$\partial_t \text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(2)} >) = 2 \text{Im} \left(\frac{\Gamma(t) \tilde{d}_1^x}{\hbar} \int_{t_0}^t \frac{\tilde{d}_i \cdot E(t')}{\hbar} e^{\frac{i}{\hbar} (-E_1)(t-t')} - n(t-t') \right) + \Gamma_{2 \rightarrow 1} \text{tr}(\rho < E_{x2} | \rho^{(2)} >) - \Gamma_{1 \rightarrow 2} \text{tr}(\rho < E_{x1} | \rho^{(2)} >)$$

Wie lösen $\underline{z} \Rightarrow$ Gemischt.

$$\partial_t S_{1B}(t, t_0) = \Gamma_{2 \rightarrow 1} S_{2B}(t, t_0) - \Gamma_{1 \rightarrow 2} S_{1B}(t, t_0) + \delta_{B1} \delta(t-t_0)$$

$$\partial_t S_{2B}(t, t_0) = \Gamma_{1 \rightarrow 2} S_{1B}(t, t_0) - \Gamma_{2 \rightarrow 1} S_{2B}(t, t_0) + \delta_{B2} \delta(t-t_0)$$

\Rightarrow gl. können nur theoretisch lösen



$$\text{tr}(\langle \text{Ex} \rangle \langle \text{Ex} \rangle | \rho^{(2)} \rangle) = \sum_{\beta} 2 \int_{t_0}^t dt' S_{\alpha\beta}(t, t') E_{\text{pump}} \tilde{d}_{\beta}$$

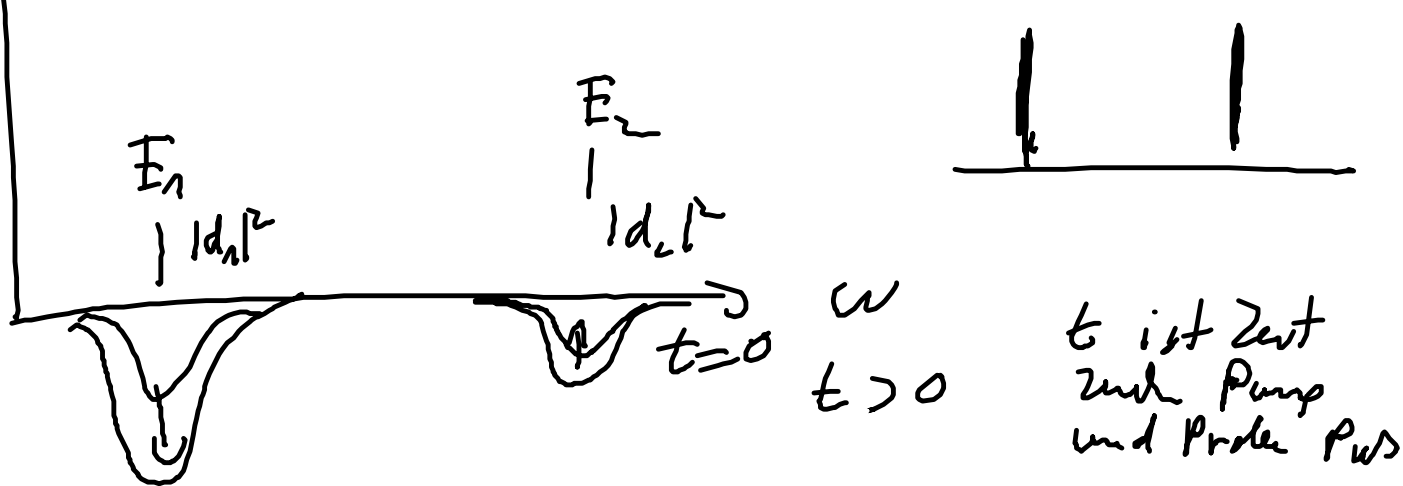
$$\int_{t_0}^{t'} dt'' E_{\text{pump}}(t'') \tilde{d}_{\beta} e^{\frac{i}{\hbar} (-E_{\beta}) (t' - t'') - \gamma(t' - t'')}$$

$$\partial_t \text{tr}(|g\rangle \langle \text{Ex} \rangle | g^{(3)} \rangle) = \frac{i}{\hbar} (-E_{\alpha}) \text{tr}(|g\rangle \langle \text{Ex} \rangle | g^{(3)} \rangle) - \gamma_{\alpha} \text{tr}(|g\rangle \langle \text{Ex} \rangle | g^{(3)} \rangle)$$

$$- \frac{i}{\hbar} E(t) \cdot d^{\alpha} (\text{tr}(|g\rangle \langle g | \rho^{(1)} \rangle) - \text{tr}(|\text{Ex} \rangle \langle \text{Ex} \rangle | \rho^{(2)} \rangle)$$

+ Wegen Single zu Biexziton übergänge

$\Delta \alpha(\omega)$
↑



Es kann die Relaxation verfolgt, also kann man die Abschleife auf die Kopphy ziehen.

III.1. Homogene Linienbreite

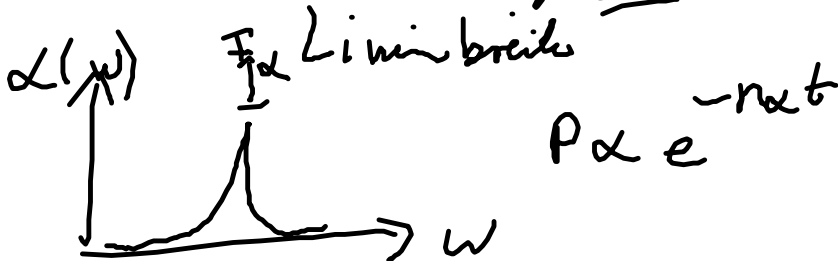
Die homogene Linienbreite

$$\gamma_\alpha = \sum_n \frac{\Gamma_{\alpha \rightarrow n}}{2} + \Gamma_\alpha$$

setzt sich zusammen aus Lebensdauer des Zustands (Zustell in andere Zustände und Dephasing rate) Γ_α zusammen. Information über ein einzelnes System bekommen wir nur aus der homogenen Linienbreite.

Haben wir immer den gleichen Nanostruktur in gleichen Zustand enthält sie alle notwendigen Informationen

Ziel: Verbreiterung nur durch die homogene



Sieht es noch andere?