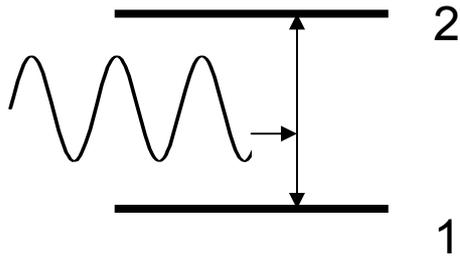


Квантовая система в лазерном поле

Эффект Ауслера-Таунса



С какой частотой будет меняться заселенность уровней и поляризация системы?

$$|\psi(t)\rangle = c_1(t)|\varphi_1\rangle + c_2(t)|\varphi_2\rangle$$

$$i\dot{|\psi(t)\rangle} = -i\hat{H}|\psi(t)\rangle, \hat{H} = E_1|\varphi_1\rangle\langle\varphi_1| + E_2|\varphi_2\rangle\langle\varphi_2| + \hat{V}(t);$$

Оператор взаимодействия в дипольном приближении

$$\hat{V}(t) = -e \cdot E(t)x = -E(t)(d_{12}|\varphi_1\rangle\langle\varphi_2| + d_{21}|\varphi_2\rangle\langle\varphi_1|);$$

$$d_{12} = d_{21}^* = e \cdot \langle\varphi_1|\hat{D}|\varphi_2\rangle.$$

Напряженность электромагнитного поля $E(t) = E_0 \cos \omega t.$

$$\dot{c}_1(t) = -iE_1c_1(t) + i \cdot d_{12}E_0c_2(t) \cos \omega t;$$

$$\dot{c}_2(t) = -iE_2c_2(t) + i \cdot d_{21}E_0c_1(t) \cos \omega t.$$

В приближении вращающейся волны, заменив

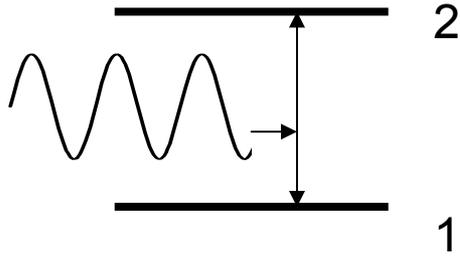
$$c'_1(t) = c_1(t) \exp(iE_1t); c'_2(t) = c_2(t) \exp(iE_2t);$$

$$\dot{c}'_1(t) = i/2 \cdot d_{12}E_0c'_2(t) \exp(-i(E_2 - E_1 - \omega)t);$$

$$\dot{c}'_2(t) = i/2 \cdot d_{21}E_0c'_1(t) \exp(i(E_2 - E_1 - \omega)t).$$

Квантовая система в лазерном поле

Эффект Аутлера-Таунса



$$\dot{c}'_1(t) = i/2 \cdot d_{12} E_0 c'_2(t) \exp(-i(E_2 - E_1 - \omega)t);$$

$$\dot{c}'_2(t) = i/2 \cdot d_{21} E_0 c'_1(t) \exp(i(E_2 - E_1 - \omega)t).$$

Ищем решение в следующем виде

$$\dot{c}'_1(t) = (a_1 \exp(i\Omega t/2) + b_1 \exp(-i\Omega t/2)) \exp(-i\Delta t/2);$$

$$\dot{c}'_2(t) = (a_2 \exp(i\Omega t/2) + b_2 \exp(-i\Omega t/2)) \exp(i\Delta t/2);$$

Где введены **частота Раби и расстройка**

$$\Omega = \sqrt{|d_{12} E_0 / 2|^2 + (E_2 - E_1 - \omega)^2}, \quad \Delta = E_2 - E_1 - \omega.$$

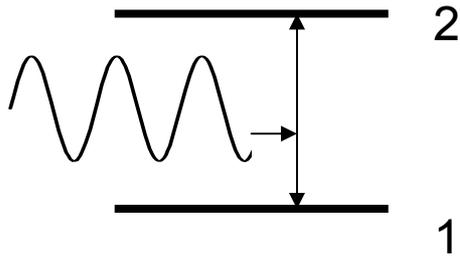
Решение

$$\dot{c}'_1(t) = (c'_1(0) \{ \cos(\Omega t/2) + i\Delta/\Omega \cdot \sin(\Omega t/2) \} + c'_2(0) i d_{12} E_0 / (2\Omega) \cdot \sin(\Omega t/2)) \exp(-i\Delta t/2);$$

$$\dot{c}'_2(t) = (c'_2(0) \{ \cos(\Omega t/2) - i\Delta/\Omega \cdot \sin(\Omega t/2) \} + c'_1(0) i d_{21} E_0 / (2\Omega) \cdot \sin(\Omega t/2)) \exp(i\Delta t/2);$$

Квантовая система в лазерном поле

Эффект Аутлера-Таунса



частота Раби и расстройка

$$\Omega = \sqrt{|d_{12}E_0/2|^2 + (E_2 - E_1 - \omega)^2}, \quad \Delta = E_2 - E_1 - \omega.$$

Решение

$$\dot{c}'_1(t) = (c'_1(0)\{\cos(\Omega t/2) + i\Delta/\Omega \cdot \sin(\Omega t/2)\} + c'_2(0)id_{12}E_0/(2\Omega) \cdot \sin(\Omega t/2))\exp(-i\Delta t/2);$$

$$\dot{c}'_2(t) = (c'_2(0)\{\cos(\Omega t/2) - i\Delta/\Omega \cdot \sin(\Omega t/2)\} + c'_1(0)id_{21}E_0/(2\Omega) \cdot \sin(\Omega t/2))\exp(i\Delta t/2);$$

Инверсия заселенности и индуцированный момент

$$\dot{c}'_1(0) = 0; \quad \dot{c}'_2(0) = 1.$$

$$W(t) = |\dot{c}'_2(t)|^2 - |\dot{c}'_1(t)|^2 = \left(\frac{\Delta^2 - |d_{12}E_0/2|^2}{\Omega^2} \right) \sin^2(\Omega t/2) + \cos^2(\Omega t/2);$$

$$P(t) = C_1^* C_2 d_{12} + \text{к.с.} = c_1^* c_2 d_{12} \exp(-i(E_2 - E_1)t) + \text{к.с.} =$$

$$2 \operatorname{Re} \left(\frac{id_{12}E_0}{2\Omega} d_{12} (\cos(\Omega t/2) + i\Delta/\Omega \sin(\Omega t/2)) \sin(\Omega t/2) \exp(i\omega t) \right)$$

Инверсия заселенности меняется с частотой Раби, а поляризация с частотой поля

Квантовая система в лазерном поле

Нелинейный отклик среды на электромагнитное излучения

Поляризация среды зависит от напряженностью поля, ее вызывающего, во все предшествующие моменты времени:

$$P(z, t) = \varepsilon_0 \int_0^{\infty} \chi(\tau) E(z, t - \tau) d\tau$$

Если: $E(z, t) = \frac{1}{2} E_0 \exp(-i(\Omega t - kz)) + \text{э.с.}$

То: $P(z, t) = \frac{\varepsilon_0 E_0}{2} (\chi(\Omega) \exp(-i(\Omega t - kz)) + \chi(-\Omega) \exp(i(\Omega t - kz)))$

Где $\chi(\omega)$ – фурье-образ нелинейной восприимчивости среды.

Если пренебречь высшими гармониками, то отклик среды:

$$P(z, t) = \frac{1}{2} \rho(z, t) \exp(-i(\Omega t - kz)) + \text{э.с.}$$

Тогда комплексная поляризация среды $\rho(z, t)$ на определенной частоте связана с напряженностью поля :

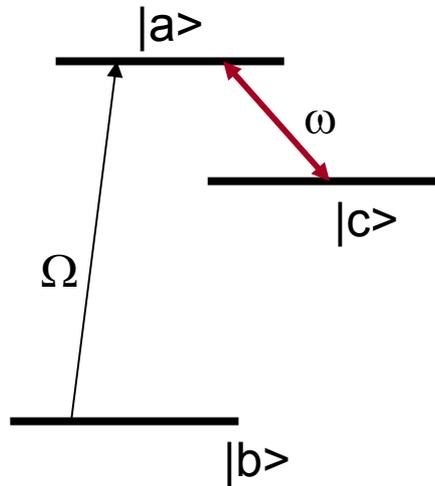
$$\rho(z, t) = \varepsilon_0 E_1 \chi(\Omega)$$

Поляризации среды на определенной частоте – это среднее значение дипольного момента, индуцированного на этой частоте

Квантовая система в лазерном поле

Лазерно-индуцированная прозрачность в λ -системе

Усилится или ослабится
поглощение в такой системе?



$$P = \text{Tr}(\rho d)$$

Гамильтониан системы: $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_1$

$$\hat{H}_0 = E_a |a\rangle\langle a| + E_b |b\rangle\langle b| + E_c |c\rangle\langle c|$$

$$\hat{H}_1 = -\frac{1}{2} (d_{ab} E_\Omega \exp(-i\Omega t) + d_{ac} E_\omega \exp(-i\omega t) + \text{э.с.})$$

уравнение Лиувилля : $\dot{\rho} = -i[\hat{H}, \rho]$

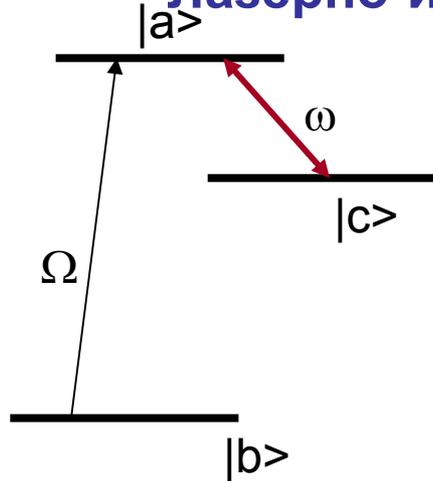
В первом порядке теории возмущений по E_Ω :

$$\dot{\rho}_{ab} = -i(E_a - i\gamma_{ab})\rho_{ab} + i\frac{d_{ab}E_\Omega}{2}\exp(-i\Omega t)\rho_{bb} + i\frac{d_{ac}E_\omega}{2}\exp(-i\omega t)\rho_{cb};$$

$$\dot{\rho}_{cb} = -i(E_c - i\gamma_{cb})\rho_{cb} + i\frac{d_{ca}E_\omega}{2}\exp(i\omega t)\rho_{ab}$$

Квантовая система в лазерном поле

Лазерно-индуцированная прозрачность в λ -системе



Сделаем замены

$$\tilde{\rho}_{ab} = \rho_{ab} \cdot \exp(-i\Omega t); \quad \tilde{\rho}_{cb} = \rho_{cb} \cdot \exp(i(\omega - \Omega)t)$$

получаем

$$\dot{\tilde{\rho}}_{ab} = -(\gamma_{ab} + i\Delta)\tilde{\rho}_{ab} + i\frac{d_{ab}E_{\Omega}}{2}\tilde{\rho}_{bb} + i\frac{d_{ac}E_{\omega}}{2}\tilde{\rho}_{cb};$$

$$\dot{\tilde{\rho}}_{cb} = -(\gamma_{cb} + i\Delta - i\delta)\tilde{\rho}_{cb} + i\frac{d_{ca}E_{\omega}}{2}\tilde{\rho}_{ab}$$

Где $\Delta = E_a - E_b - \Omega$, $\Omega_{\mu} = d_{ac}E_{\omega}$, $\delta = E_a - E_b - \omega$

Решение уравнения вида:

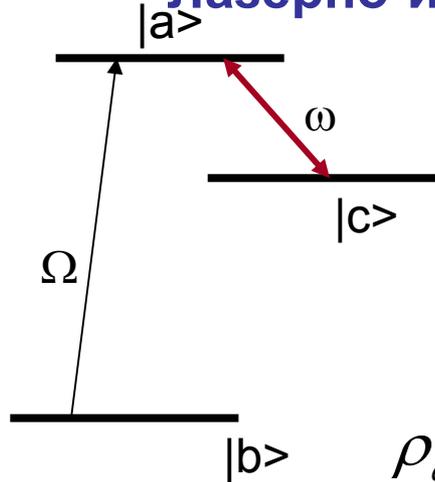
$$\dot{R} = -M \cdot R + A \quad \longrightarrow \quad R = M^{-1} \cdot A$$

$$R = \begin{bmatrix} \tilde{\rho}_{ab} \\ \tilde{\rho}_{cb} \end{bmatrix}; \quad M = \begin{bmatrix} \gamma_{ab} + i\Delta & -id_{ac}E_{\omega}/2 \\ -id_{ca}E_{\omega}/2 & \gamma_{cb} + i\Delta - i\delta \end{bmatrix}; \quad A = \begin{bmatrix} id_{ab}E_{\Omega}/2 \\ 0 \end{bmatrix}.$$

Квантовая система в лазерном поле

Лазерно-индуцированная прозрачность в λ -системе

Решение, осциллирующее на частоте падающего поля



$$\begin{bmatrix} \tilde{\rho}_{ab} \\ \tilde{\rho}_{cb} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \gamma_{ab} + i\Delta & -id_{ac}E_{\omega}/2 \\ -id_{ca}E_{\omega}/2 & \gamma_{cb} + i\Delta - i\delta \end{bmatrix}^{-1} \begin{bmatrix} id_{ab}E_{\Omega}/2 \\ 0 \end{bmatrix}.$$

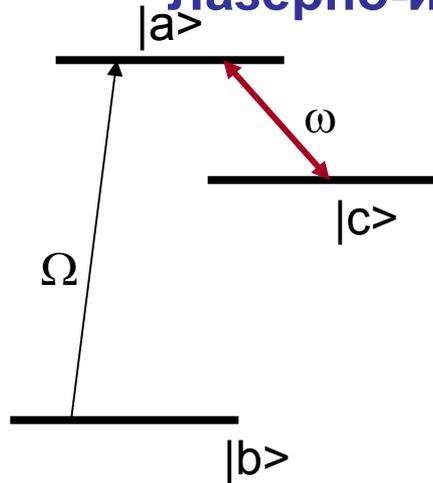
$$\rho_{ab}(t, \omega, \Omega) = \frac{id_{ab}(\gamma_{bc} + i\Delta - i\delta) \exp(-i\Omega t)}{2((\gamma_{ab} + i\Delta)(\gamma_{bc} + i\Delta - i\delta) + \Omega_{\mu}^2/4)} E_0$$

Нелинейная восприимчивость, выражается через поляризацию:

$$\begin{aligned} \chi(\Omega) &= \frac{\rho(z, t)}{E_{\Omega}} = N \frac{\rho_{ab} d_{ba} \exp(i\Omega t)}{E_{\Omega}} \\ &= \frac{iN |d_{ab}|^2 (\gamma_{bc} + i\Delta - i\delta)}{2((\Delta - i\gamma_{ab})(\Delta - \delta - i\gamma_{bc}) - \Omega_{\mu}^2/4)} \end{aligned} \quad \longrightarrow \quad \frac{iN |d_{ab}|^2 (\gamma_{bc} + i\Delta)}{2((\Delta - i\gamma_{ab})(\Delta - i\gamma_{bc}) - \Omega_{\mu}^2/4)}$$

Квантовая система в лазерном поле

Лазерно-индуцированная прозрачность в λ -системе



Решение, осциллирующее на частоте падающего поля

$$\frac{iN|d_{ab}|^2(\gamma_{bc} + i\Delta)}{2(\Delta^2 - \gamma_{ab}\gamma_{bc} - \Omega_\mu^2/4 - i\Delta(\gamma_{ab} + \gamma_{bc}))} =$$

$$- \frac{N|d_{ab}|^2 \Delta}{2(\Delta^2 - \Omega_\mu^2/4)}$$

Нелинейная восприимчивость, выражается через поляризацию:

$$-\frac{N|d_{ab}|^2 \Delta (\Delta^2 - \gamma_{ab}\gamma_{bc} - \Omega_\mu^2/4 + (\gamma_{ab} + \gamma_{bc})\gamma_{bc})}{2((\Delta^2 - \gamma_{ab}\gamma_{bc} - \Omega_\mu^2/4)^2 + \Delta^2(\gamma_{ab} + \gamma_{bc})^2)} +$$

$$i \frac{N|d_{ab}|^2 (\gamma_{bc} (\Delta^2 - \gamma_{ab}\gamma_{bc} - \Omega_\mu^2/4) - \Delta^2(\gamma_{ab} + \gamma_{bc}))}{2((\Delta^2 - \gamma_{ab}\gamma_{bc} - \Omega_\mu^2/4)^2 + \Delta^2(\gamma_{ab} + \gamma_{bc})^2)}$$

→

$$-\frac{N|d_{ab}|^2 \Delta}{2(\Delta^2 + \gamma_{ab}^2)} - i \frac{N|d_{ab}|^2 \gamma_{ab}}{2(\Delta^2 + \gamma_{ab}^2)}$$

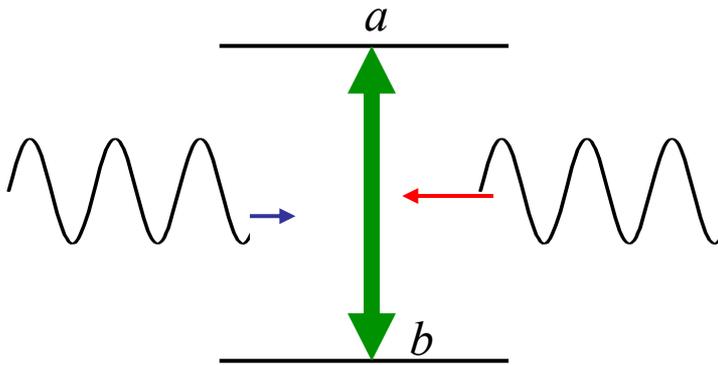
$$- i \frac{N|d_{ab}|^2 \gamma_{bc}}{2(\gamma_{ab}\gamma_{bc} + \Omega_\mu^2/4)}$$

Можно достичь значительного (при нулевой ширине уровней - полного) подавления поглощения

Квантовая система в лазерном поле

Как охладить сильно разряженные среды? Лазерное охлаждение

Сила, действующая на атом при поглощении фотона



$$\vec{F} = r\vec{k} = \Gamma_a \rho_{aa} \vec{k}$$

$$\dot{\rho}_{ab} = -\left(\frac{\Gamma}{2} + i\Delta\right)\tilde{\rho}_{ab} + i\Omega_R \rho_{aa} - i\frac{\Omega_R}{2};$$

$$\dot{\rho}_{aa} = -\Gamma \rho_{aa} + i\frac{\Omega_R}{2}(\rho_{ab} - \rho_{ba});$$

$$\dot{\rho}_{ba} = -\left(\frac{\Gamma}{2} - i\Delta\right)\tilde{\rho}_{ba} - i\Omega_R \rho_{aa} + i\frac{\Omega_R}{2}.$$

$$\vec{F} = \Gamma_a \vec{k} \frac{\Omega_R^2}{4\Delta^2 + \Gamma^2 + 2\Omega_R^2} \quad \longrightarrow \quad \sim \frac{\Gamma_a \vec{k} \Omega_R^2}{4(\Delta \mp kv)^2 + \Gamma^2 + 2\Omega_R^2}$$

Сила трения

$$\vec{F} = F_a \mp m\beta v = \frac{\Gamma_a \vec{k} \Omega_R^2}{4\Delta^2 + \Gamma^2} \pm \frac{8\Gamma_a \vec{k}^2 \Omega_R^2 \Delta}{(4\Delta^2 + \Gamma^2)^2} v \quad \vec{F} = F_a - m\beta v - (F_a + m\beta v) = -2m\beta v$$

Возникает сила трения, действующая противоположно скорости атомов (молекул) – лазерное охлаждение. Достижимый предел температуры при лазерном охлаждении – 10^{-9} К°.