

Quantum Optics Chapter 7 後半

理学系研究科 物理学専攻 坪野研究室 修士課程 1 年 道村唯太
2010 年 7 月 23 日

7 Lasing without inversion and other effects of atomic coherence and interference

7.4 Lasing without inversion

7.4.2 The laser physics approach to LWI: simple treatment

図 7.6 のような 3 準位原子を考える。|a> → |b>、|a> → |c> が 1 つの古典的光子場 ν によって誘導されている。|b> → |c> は双極子禁制遷移。

計算すると放出確率は、|a> → |b> と |a> → |c> の和

$$P_{\text{emission}} = P_b + P_c = (|\kappa_{a \rightarrow b}|^2 \mathcal{E}^2 + |\kappa_{a \rightarrow c}|^2 \mathcal{E}^2) \rho_{aa}^{(0)} \quad (7.4.14)$$

一方、吸収確率は 2 つの確率振幅の和の二乗 → 量子コヒーレンスの項が出てくる

$$P_{\text{absorption}} = \kappa |c_b + c_c|^2 \mathcal{E}^2 = \kappa [\rho_{bb}^{(0)} + \rho_{cc}^{(0)} + \rho_{bc}^{(0)} + \rho_{cb}^{(0)}] \mathcal{E}^2 \quad (7.4.15)$$

よってレーザー場振幅の成長は

$$\dot{\mathcal{E}} = \frac{\mathcal{A}}{2} [\rho_{aa}^{(0)} - \rho_{bb}^{(0)} - \rho_{cc}^{(0)} - \rho_{bc}^{(0)} - \rho_{cb}^{(0)}] \mathcal{E} \quad (7.4.16)$$

もし $\rho_{bc}^{(0)}$ 部分がゼロになったら、 $\rho_{aa} < (\rho_{bb} + \rho_{cc})$ でもレーザーになる。

これは量子コヒーレンス $\rho_{bc}^{(0)}$ 、 $\rho_{cb}^{(0)}$ の現れである。

7.4.3 LWI analysis

原子コヒーレンスの役割を示すために、LWI をもっと厳密に見てみる。

半古典論 (→ 5.4 節)、原子場の結合定数の 2 次まで計算する線形解析

ν、 \mathcal{E} の単一モード場と 3 準位原子の相互作用ハミルトニアンは 2 モード場を考えた (7.2.1)-(7.2.3) で

$$\Omega_{R1} e^{-i\phi_1} e^{-i\nu_1 t} \rightarrow \frac{\wp_{ab} \mathcal{E}(t)}{\hbar} e^{-i\nu t}; \quad \Omega_{R2} e^{-i\phi_2} e^{-i\nu_2 t} \rightarrow \frac{\wp_{ac} \mathcal{E}(t)}{\hbar} e^{-i\nu t} \quad (7.4.20)$$

と置き換えたもの。

密度行列の運動方程式を解いていくと.....

レーザー場振幅の成長は結局

$$\dot{\mathcal{E}}(t) = \frac{1}{2} (\mathcal{A}_{aa} - \mathcal{A}_{bb} - \mathcal{A}_{cc} + \mathcal{A}_{bc} + \mathcal{A}_{cb}) \mathcal{E}(t) \quad (7.4.33)$$

ここで (詳しい式の形は教科書で)

$$\mathcal{A}_{aa} : \rho_{aa}^{(0)} \text{ に比例。ゲイン。放出 } |a\rangle \rightarrow |b\rangle \text{ と } |a\rangle \rightarrow |c\rangle \text{ の項。} \quad (7.4.34)$$

$$\mathcal{A}_{bb} : \rho_{bb}^{(0)} \text{ に比例。ロス。吸収 } |b\rangle \rightarrow |a\rangle。 \quad (7.4.35)$$

$$\mathcal{A}_{cc} : \rho_{cc}^{(0)} \text{ に比例。ロス。吸収 } |c\rangle \rightarrow |a\rangle。ここまでの 3 つの項だけだと反転分布必要。 \quad (7.4.36)$$

$$\left. \begin{array}{l} \mathcal{A}_{bc} : \rho_{bc}^{(0)} \text{ に比例。} \\ \mathcal{A}_{cb} : \rho_{cb}^{(0)} \text{ に比例。} \end{array} \right\} \text{位相依存性あり。コヒーレンス。パラメータを選べば吸収の項を相殺できる。} \quad (7.4.37)$$

吸収を相殺できる条件は例えば (7.4.39) か (7.4.40)。それぞれ (7.4.42)、(7.4.43) のようになって

$$\dot{\rho}_{aa} = \frac{\mathcal{A}_{aa}}{2} \rho_{aa}^{(0)} \propto \rho_{aa}^{(0)} \mathcal{E}$$

どんなに上位準位 $|a\rangle$ の密度が少なくても、レーザー発振が起こる。

7.5 Refractive index enhancement via quantum coherence

光学媒質の屈折率は原子の共振周波数付近で 10 から 100 くらいまで高くできるが、通常はその代わりに吸収率が高くなってしまふ。

しかし、原子コヒーレンス、原子干渉を使うと吸収率をすごく小さく、またはゼロにできる。

原子系の電場 E に対する線形応答は複素分極率

$$P(z, t) = \epsilon_0 \int_0^\infty d\tau \tilde{\chi}(\tau) E(z, t - \tau) \quad (7.5.38)$$

で表される。ここで $\tilde{\chi}$ は感受率。

E として平面波 (7.5.4) を代入し、5.4 節の式と比較すると $\chi(\nu)$ の実部 χ' と虚部 χ'' がそれぞれ分散、単位波長あたりのロスを表しているとわかる。

分散関係

$$k^2 - \frac{\nu^2}{c^2} n^2 = 0, \quad (n^2(\nu) = 1 + \chi(\nu)) \quad (7.5.9)$$

n の実部 n' と虚部 n'' がそれぞれ屈折率、吸収係数。 χ' と χ'' で表すと

$$n' = \left\{ \frac{[(1 + \chi')^2 + \chi''^2]^{1/2} + (1 + \chi')}{2} \right\} \quad (7.5.10)$$

$$n'' = \left\{ \frac{[(1 + \chi')^2 + \chi''^2]^{1/2} - (1 + \chi')}{2} \right\} \text{sgn}(\chi'') \quad (7.5.11)$$

$\chi' > 0$ で $\chi' \gg \chi''$ なら $n'' \simeq 0$ で n' を大きくできる。が、通常の 2 準位系だとこの条件は満たされない。

(5.5.4) から計算すると.....

→ 図 7.7 どんな離調 Δ でもだめ。

しかし 7.3 節で考えたような原子コヒーレンスのある 3 準位系だと.....

→ 図 7.8 大きな χ' を維持したまま χ'' をゼロにすることができる。

7.6 Coherent trapping, lasing without inversion, and electromagnetically induced transparency via an exact solution to a simple model

これまで考えたのを統一的に扱ってみる。図 7.9 のようなすべての準位の崩壊率が γ である Λ 形の 3 準位系を考える。時刻 t に置ける原子状態は (7.6.2) のように書ける。

(a) coherent trapping

初期状態をコヒーレントな下位準位の重ね合わせ (7.6.4) とすると、 $\gamma = 0$ で捕捉状態が得られる。

(b) lasing without inversion

$|a\rangle$ に r_a の割合で原子を入れていくと LWI。さらに捕捉状態に原子を入れていっても LWI は達成できる。

(c) decay-free Λ electromagnetically induced transparency

$\gamma = 0$ として、初期状態では $|b\rangle$ に原子。吸収確率は (7.6.7) のようになり、 $\Omega_{R2} \gg \Omega_{R1}$ で消える → EIT。

(Ω_{R1} 、 Ω_{R2} はそれぞれ $|a\rangle \rightarrow |b\rangle$ 、 $|a\rangle \rightarrow |c\rangle$ を誘起する共振場の Rabi 周波数)