



بیست و یکمین کنفرانس اپتیک و فوتونیک ایران  
و هفتمین کنفرانس مهندسی و فناوری فوتونیک ایران  
۲۳ تا ۲۵ دی ماه ۱۳۹۳، دانشگاه شهید بهشتی



## کنترل لیزرزایی بدون جمعیت معکوس توسط میدان مغناطیسی خارجی

رقیه کریمی، سعید باطبی و حمید رحیم پور سلیمانی

گروه فیزیک، دانشکده علوم پایه، دانشگاه گیلان، رشت

چکیده - در این مقاله اثر میدان مغناطیسی خارجی و میدان پمپ ناهمدوس بر روی سیستم سه تراز لاندای که دارای دو تراز پایه دژنره است بررسی می شود دو میدان با جهت پلاریزاسیون عمود بر هم به طور مجزا با دو گذار از این سیستم اندرکنش می کنند. با حل عددی معادلات ماتریس چگالی مشخص شد که با روشن و خاموش کردن میدان مغناطیسی می توان خصوصیات نوری سیستم از جمله جذب، پاشندگی و لیزرزایی را کنترل کرد. این سیستم در طراحی تجهیزات سوئیچ زنی می تواند کاربرد داشته باشد. همینطور با حل معادلات در حالت گذرا رفتار وابسته به زمان منحنی جذب در حضور میدان مغناطیسی و پمپ ناهمدوس بررسی شد.

کلید واژه - اثرزیمن، پاشندگی، شفافیت القایی الکترومغناطیسی، لیزرزایی بدون جمعیت معکوس، جذب نوری

## Controlling the lasing without inversion via external magnetic field

Roghayeh Karimi, Saeid Batebi, Hamid Rahimpour soleimani.

Department of Physics, Faculty of Science, University of Guilan, Rasht, P. O. Box. 41335-1914 Iran

Abstract- this paper studied the magnetic field effect on optical properties in a closed lambda-type three level atomic system. Two circularly polarized components are interacted separately by two transitions of this medium. By numerically solving the density matrix equations for this system, it is demonstrated that the optical properties of system, such as absorption, dispersion and lasing, can be controlled via switching on and off an external magnetic field. The proposed scheme may have applications in the design of magneto-optic switching devices. Also the time dependent behavior of the absorption curve in the presence of magnetic field and incoherent pumping field investigated.

Keywords: Zeeman effect, dispersion, electromagnetically induced transparency, lasing without inversion, optical absorption

۱- مقدمه

در چند دهه اخیر مطالعه پدیده های همدوسی اتمی و تداخل کوانتومی توجه زیادی را به خود جلب کرده است. کشف پدیده شفافیت القایی الکترومغناطیسی توسط هریس و همکارانش [۱] منجر به پدیده های جالب بسیاری از جمله لیزر زایی بدون جمعیت معکوس [۲]، ارتقاء ضریب شکست [۳]، دوپایایی و چند پایایی نوری [۴-۶]، سرعت گروه های بسیار پائین [۷] و بسیار بالا [۸] و ... [۹ و ۱۰] شد. در محیط EIT میدان لیزری همدوس قوی طوری با میدان ضعیف تداخل می کند که باعث شفاف شدن محیط می شود و میدان کاوش ضعیف بدون اینکه جذب شود از محیط غیر خطی عبور می کند. لیزر زایی بدون جمعیت معکوس به خاطر کاربردهای بسیاری که در تولید پالس های لیزری بسیار کوتاه مانند پرتوهای ایکس و گاما دارد، به یک موضوع تحقیقاتی مهم در اپتیک کوانتومی تبدیل شده است. لیزر زایی بدون جمعیت معکوس و وابستگی بهره به پارامترهای مختلف سیستم به طور گسترده مورد بررسی قرار گرفته است. از نقطه نظر تجربی پدیده لیزر زایی بدون جمعیت معکوس در حوزه فرکانسی که لیزر زایی به وسیله جمعیت معکوس دشوار است از اهمیت ویژه ای برخوردار است.

در این مقاله اثر میدان مغناطیسی خارجی بر رفتار جذب و پاشندگی سیستم سه تراز لاند، در حالت ایستا و گذرا در حضور میدان ناهمدوس به صورت تئوری بررسی می شود. در ادامه ابتدا سیستم و معادلات حاکم بر سیستم معرفی می شود. سپس نتایج شبیه سازی در بخش سوم بیان می شود.

۲- مدل و معادلات حاکم

یک سیستم اتمی سه تراز لاند مانند شکل ۱ در نظر می گیریم. دو تراز پایین  $|1\rangle$  و  $|2\rangle$  زیر تراز زمین تبهگن با اعداد کوانتومی مغناطیسی  $m=1$  و  $m=-1$  هستند که با اعمال میدان مغناطیسی این تبهگنی از بین می رود، به طوریکه میدان مغناطیسی  $B$  ترازهای  $m_s = \pm 1$  به اندازه  $\pm \Delta_B$  جابه جا می کند. یک میدان لیزری پروب ضعیف  $E_p$  با مولفه پلاریزه چپ گرد  $\sigma^-$ ،

فرکانس  $\omega_p$  و فرکانس رابی  $\Omega_p = \frac{\mu_{31} E_p}{2\hbar}$  به گذار بین

$|1\rangle \leftrightarrow |3\rangle$  و یک میدان لیزری کنترلی  $E_c$  با مولفه پلاریزه راست

گرد  $\sigma^+$ ، فرکانس  $\omega_c$  و فرکانس رابی  $\Omega_c = \frac{\mu_{32} E_c}{2\hbar}$  به گذار

بین  $|2\rangle \leftrightarrow |3\rangle$  اعمال می شود، که  $\mu_{ij}$  ممنتوم دوقطبی برای گذار اتمی بین ترازهای  $|i\rangle$  و  $|j\rangle$  را نشان می دهد. شیفت زمین ترازهای  $|1\rangle$  و  $|2\rangle$  به وسیله رابطه  $\hbar \Delta_B = \mu_B m_s g_s B$  بیان می شود که  $\mu_B$  مگنتون بور،  $g_s$  فاکتور لاند و  $m_s = \pm 1$  عدد کوانتومی مغناطیسی زیر ترازها می باشد. فرض می شود

$$\sum_{i=1}^3 \rho_{ii} = 1 \quad \text{و} \quad \rho_{ij}^* = \rho_{ji} \quad \text{رفتار دینامیکی سیستم به وسیله}$$

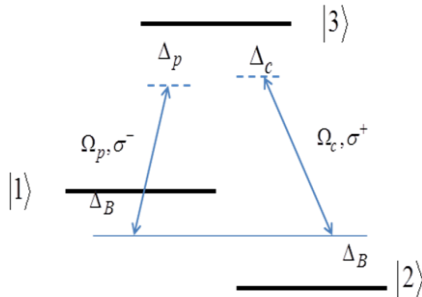
معادلات حرکت ماتریس چگالی توصیف می شود:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\frac{i}{\hbar} [H_{\text{int}}, \rho] + L\rho. \quad (1)$$

که  $H$  هامیلتونین اندرکنشی و  $L\rho$  سهم واهلش در سیستم است. معادلات ماتریس چگالی تحت تقریب موج چرخان و تقریب دو قطبی به صورت زیر بدست می آید:

$$\begin{aligned} \rho_{11} &= i\Omega_p(\rho_{31} - \rho_{13}) + 2\gamma_1\rho_{33} - 2\Lambda\rho_{11}, \\ \rho_{22} &= i\Omega_c(\rho_{32} - \rho_{23}) + 2\gamma_2\rho_{33}, \\ \rho_{33} &= i\Omega_p(\rho_{13} - \rho_{31}) + i\Omega_c(\rho_{23} - \rho_{32}) \\ &\quad - 2(\gamma_1 + \gamma_2)\rho_{33} + 2\Lambda\rho_{11}, \\ \rho_{12} &= -i(\Delta_c - \Delta_p + 2\Delta_B)\rho_{12} + i\Omega_p\rho_{32} - i\Omega_c\rho_{13} \\ \rho_{13} &= i\Omega_p(\rho_{33} - \rho_{11}) - i\Omega_c\rho_{12} + i(\Delta_p - \Delta_B)\rho_{13} \\ &\quad - \gamma_1\rho_{13} - \Lambda\rho_{13}, \\ \rho_{23} &= i\Omega_c(\rho_{33} - \rho_{22}) - i\Omega_p\rho_{21} + i(\Delta_c + \Delta_B)\rho_{23} \\ &\quad - \gamma_2\rho_{23} - \Lambda\rho_{23}, \end{aligned} \quad (2)$$

نرخ واهلش از تراز  $|3\rangle$  به  $|1\rangle$  و  $|3\rangle$  به  $|2\rangle$  به ترتیب با  $\gamma_1$  و  $\gamma_2$  بیان شده است.  $\Lambda$  نرخ پمپ ناهمدوس است که بین ترازهای  $|1\rangle$  و  $|3\rangle$  اعمال شده است. مجموعه معادلات (۱) برای بدست آوردن جواب های حالت پایا و گذرا سیستم به صورت عددی قابل حل هستند.



شکل ۱: سیستم سه تراز لاند در حضور میدان مغناطیسی.  $\Delta_B$  نشان دهنده شیفت زمین دو تراز پایه تبهگن است. میدان ناهمدوس با نرخ  $2\Lambda$  نیز بین ترازهای ۱-۳ اعمال می شود که رسم نشده است. معادلات بالا برای محاسبه پذیرفتاری مختلط استفاده می شود:

$$\chi_p = \frac{N|\mu_{31}|^2 \rho_{31}}{2\hbar\epsilon_0\Omega_p} \propto \rho_{31} \quad (3)$$

که  $N$  چگالی تعداد اتم ها و  $\epsilon_0$  گذردهی خلا هستند. بنابراین جذب و پاشندگی میدان پروب در محیط به ترتیب متناسب با قسمت موهومی و حقیقی پذیرفتاری هستند.  $\text{Im}(\rho_{31}) = 0$  نشان دهنده این است که میدان پروب در سیستم جذب نمی شود در این حالت پدیده شفافیت القایی الکترومغناطیسی رخ می دهد. اگر  $\text{Im}(\rho_{31}) < 0$  و  $\rho_{33} - \rho_{11} < 0$  باشد میدان لیزری پروب بدون ایجاد جمعیت معکوس تقویت شده است یعنی در سیستم لیزر زایی بدون جمعیت معکوس رخ می دهد ولی اگر

$\text{Im}(\rho_{31}) > 0$  میدان لیزری پروب تضعیف می شود. در این مقاله منظور از لیزرزایی یا تقویت، تقویت بدون جمعیت معکوس است.

### ۳- نتایج

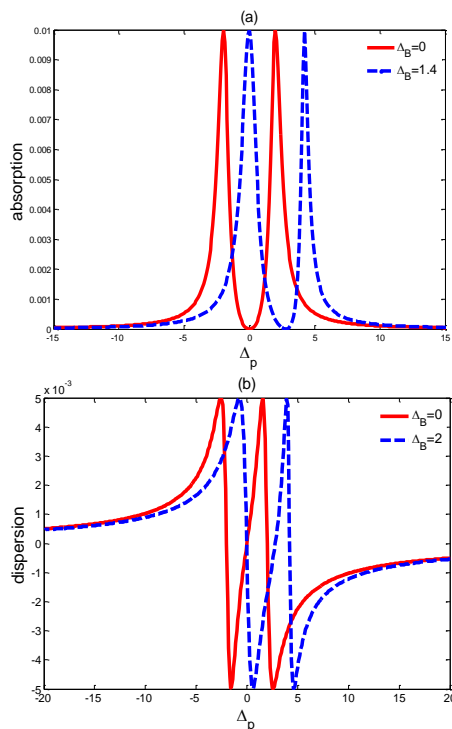
در این قسمت ما اثر میدان مغناطیسی بر روی طیف جذبی و پاشندگی میدان پروب را مورد مطالعه قرار می دهیم و نشان می دهیم که چگونه این پارامتر می تواند برای کنترل خصوصیات نوری میدان پروب استفاده شود. تمامی پارامترها در واحد  $\gamma_1$  بیان می شود. ابتدا حالتی را در نظر می گیریم که میدان ناهمدوس در سیستم وجود ندارد  $\Lambda = 0$ . در شکل ۲ ضریب جذب میدان پروب  $\text{Im}(\rho_{31})$  و پاشندگی  $\text{Re}(\rho_{31})$  بر حسب ناکوکی میدان پروب رسم شده است. برای موردی که میدان مغناطیسی بر سیستم اعمال نمی شود جذب میدان در ناحیه تشدید صفر است و سیستم شفاف است و طیف جذبی میدان پروب دارای دو قله با مقدار مساوی در دو طرف ناحیه تشدید است. پاشندگی در ناحیه تشدید شیب تند و مثبتی دارد. با اعمال میدان مغناطیسی به صورتی که  $\Delta_B = 1.4$  باشد، طیف جذبی و پاشندگی بر روی محور افقی به سمت راست شیفته پیدا می کنند، به طوریکه در این حالت ناحیه تشدید دارای بیشترین جذب و پاشندگی در ناحیه تشدید دارای شیب منفی خواهد شد. بنابراین می توان نتیجه گرفت که اعمال میدان مغناطیسی مناسب کافی است تا سیستم را از حالت شفافیت کامل به حالت بیشترین جذب و از حالت پاشندگی غیر عادی به پاشندگی عادی ببرد. بنابراین با خاموش و روشن کردن میدان مغناطیسی می توان به یک سوئیچ دوگانه جذب نوری میدان پروب دست یافت.

در ادامه کار اثر میدان ناهمدوس  $\Lambda = 0.5$  نیز در نظر گرفته می شود. شکل ۳ منحنی جذب بر حسب ناکوکی میدان پروب را به تصویر می کشد همانطور که مشخص است هنگامی که میدان ناهمدوس بر تراز ۱-۳ اعمال می شود در غیاب میدان مغناطیسی خارجی در ناحیه تشدید جذب میدان پروب منفی است که نشان دهنده تقویت میدان در سیستم است با اعمال میدان مغناطیسی  $\Delta_B = 2$  ناحیه ای که دارای جذب منفی است به سمت فرکانس های مثبت جابه جا می شود و همینطور مقدار جذب تا دو برابر کاهش می یابد. بنابراین اعمال میدان مغناطیسی باعث افزایش بهره در سیستم می شود. البته باید دقت کرد که میدان مغناطیسی باعث افزایش جذب در ناحیه تشدید و از بین رفتن تقارن موجود در منحنی جذب شده است، بطوریکه در شاخه سمت راست منحنی، جذب بشدت کاهش یافته در حالیکه در شاخه سمت چپ شاهد افزایش جذب هستیم.

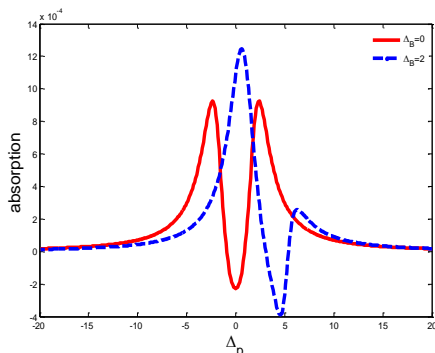
شکل ۴-ا اثر میدان مغناطیسی بر روی جذب را نشان می دهد همانطور که ملاحظه می شود وقتی میدان ناهمدوس بر سیستم اعمال نمی شود کمترین مقدار برای جذب،  $\text{Im}(\rho_{31}) = 0$  است و تنها اثری که میدان مغناطیسی بر روی طیف جذب دارد این است که ناحیه شفاف به سمت ناکوکی های مثبت جابه جا می شود ولی در حالتی که میدان ناهمدوس بر سیستم اعمال می شود علاوه بر جابه جایی طیف جذب، با افزایش میدان مغناطیسی جذب کاهش

پیدا می کند ولی با افزایش بیشتر میدان دوباره شاهد افزایش جذب هستیم.

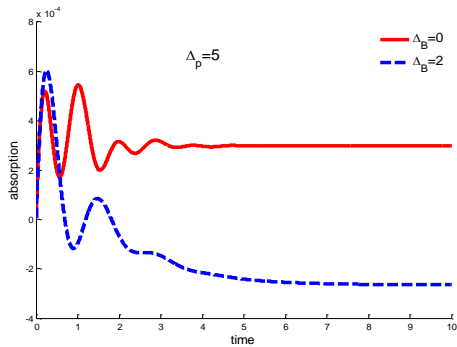
شکل ۴-ب جذب را به صورت تابعی از  $\Delta_B$  و  $\Delta_p$  در حضور میدان ناهمدوس نشان می دهد. همانطور که مشخص است با افزایش  $\Delta_B$  کمترین جذب به سمت  $\Delta_p$  های بزرگتر جابه جا می شود و شکل ۴-ج نمودار سه بعدی تغییرات جذب بر حسب از  $\Delta_B$  و  $\Delta_p$  را نشان می دهد.



شکل ۲: a- منحنی جذب بر حسب ناکوکی میدان پروب. b- منحنی پاشندگی در غیاب میدان ناهمدوس  $\Lambda = 0$ . در غیاب میدان مغناطیسی (خط پر) و در حضور میدان مغناطیسی (خط چین). بقیه پارامترها:  $\gamma_1 = 2\pi \times 3MHz$ ,  $\gamma_2 = \gamma_1$ ,  $\Omega_p = 0.01\gamma_1$ ,  $\Omega_c = 2\gamma_1$ ,  $\Lambda = 0.5\gamma_1$ ,  $\Delta_c = 0$



شکل ۳: منحنی جذب بر حسب ناکوکی میدان پروب در حضور میدان ناهمدوس  $\Lambda = 0.5$



شکل ۵: تغییرات زمانی منحنی جذب در حضور میدان ناهمدوس  $\Delta_p = 5$  و  $\Delta_B = 0.5$  بقیه پارامترها مانند شکل ۲

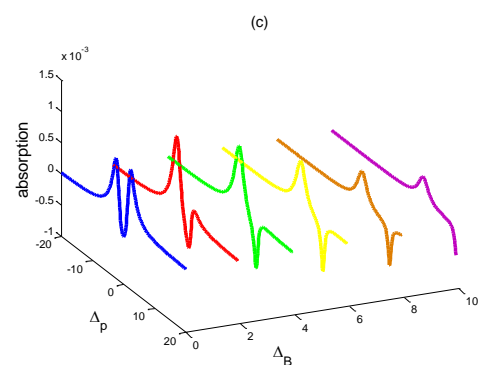
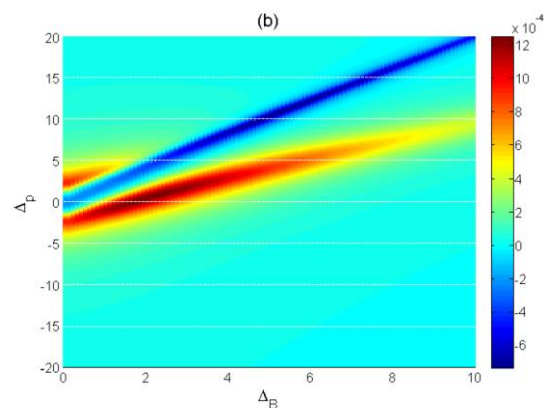
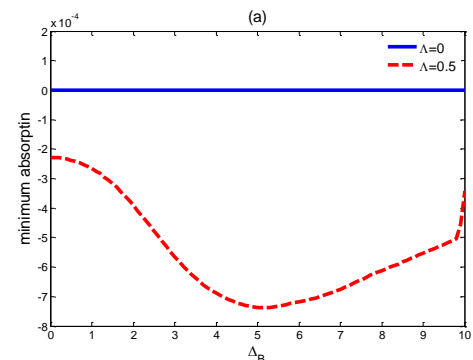
#### ۴- نتیجه گیری

در این مقاله سیستم سه ترازى لاندای با دو تراز پایه تهیهکن مورد بررسی قرار گرفت که با اعمال میدان مغناطیسی این تهیهکنی از بین می رود. مشخص شد که با اعمال میدان مغناطیسی حوزه فرکانسی که شفاف بود به سمت فرکانس های بالاتر شیفت پیدا کرد و در ناحیه تشدید بیشترین جذب رخ داد. در حالتی که میدان مغناطیسی همزمان با میدان ناهمدوس بر سیستم اعمال شد مشخص گردید که به ازای انتخاب مناسب شدت میدان مغناطیسی بهره در سیستم افزایش می یابد. در انتها رفتار زمانی منحنی جذب بررسی شد و مشخص شد که در حالت غیر تشدید  $\Delta_p = 5$  وجود میدان مغناطیسی و میدان ناهمدوس باعث تقویت میدان پروب می شود در حالیکه در غیاب میدان مغناطیسی میدان پروب دارای جذب مثبت بوده و تضعیف خواهد شد.

#### مراجع

- [1] S.E. Harris, *Electromagnetically induced transparency*, **Phys. Today** 50 (1997) 36.
- [2] M.O. Scully, S.Y. Zhu, A. Gavrielides, *Degenerate quantum-beat laser: Lasing without inversion and inversion without lasing*, **Phys. Rev. Lett.** 62 (1989) 2813.
- [3] M.O. Scully, *Enhancement of the index of refraction via quantum coherence*, **Phys. Rev. Lett.** 67 (1991) 1855.
- [4] A.T. Rosenberger, L.A. Orozco, H.J. Kimble, *Observation of absorptive bistability with two-level atoms in a ring cavity*, **Phys. Rev. A** 28 (1983) 2529.
- [5] D.E. Grant, H.J. Kimble, *Optical bistability for two-level atoms in a standing-wave cavity*, **Opt. Lett.** 7 (1982) 353.
- [6] H.J. Gibbs, S.L. McCall, T.N.C. Venkatesan, *Differential Gain and Bistability Using a Sodium-Filled Fabry-Perot Interferometer*, **Phys. Rev. Lett.** 36 (1976) 1135.
- [7] L.V. Hau, S.E. Harris, Z. Dutton, C.H. Behroozi, *Light speed ... in an ultracold atomic gas*, **Nature (London)** 397 (1999) 594.
- [8] L.J. Wang, A. Kuzmich, A. Dogariu, *Gain-assisted superluminal light propagation*, **Nature (London)** 406 (2000) 277.
- [9] A.D. Wilson-Gordon, H. Friedmann, *Enhanced index of refraction: a comparison between two- and three-level systems*, **Opt. Commun.** 94 (1992) 238.
- [10] A.D. Wilson-Gordon, H. Friedmann, *Enhanced index of refraction in a population-trapped three-level system*, **Opt. Commun.** 98 (1993) 303.

شکل ۵ تغییرات زمانی جذب تا رسیدن به حالت پایدار را به ازای  $\Delta_p = 5$  در حضور میدان ناهمدوس را به تصویر کشیده است. وقتی میدان مغناطیسی بر سیستم اعمال نمی شود منحنی جذب پس از چند نوسان به مقدار ثابت مثبت میل می کند که نشان دهنده ی این است که میدان پروب در سیستم تضعیف می شود با اعمال میدان مغناطیسی وضعیت متفاوت می شود و منحنی جذب پس از چند نوسان به مقدار ثابت منفی می رسد که نشان دهنده ی وجود بهره در سیستم است.



شکل ۴: a- تغییرات کمترین جذب بر حسب  $\Delta_B$ . b- تغییرات جذب به صورت تابعی از  $\Delta_B$  و  $\Delta_p$ . c- منحنی سه بعدی تغییرات جذب بر حسب  $\Delta_B$  و  $\Delta_p$ .  $\Delta = 0.5$  بقیه پارامترها مانند شکل ۲