



تأثیر گاز میانجی بر پهن‌شدگی دوپلری گذارهای اتمی بخار فلز قلیایی در حضور میدان مغناطیسی

ملیحه رنجبران^۱، فاضله یحیوی کوچکسرایبی^۱، محمد مهدی طهرانچی^{۱،۲}، سید محمد حسین خلخالی^۳ و سیده مهری حمیدی^۱

^۱ پژوهشکده لیزر و پلاسما، دانشگاه شهید بهشتی، ولنجک، تهران

^۲ دانشکده فیزیک، دانشگاه شهید بهشتی، ولنجک، تهران، ایران

^۳ دانشکده فیزیک، دانشگاه خوارزمی، تهران، ایران

چکیده - بررسی گذارهای اتمی فوق‌ریز و زیمن در اتم‌های قلیایی، در سال‌های اخیر کاربردهای فراوانی یافته است. در این کاربردها یکی از محدودیت‌های اندازه‌گیری دقیق فاصله‌ی ترازها، پهن‌شدگی دوپلری می‌باشد. یکی از روش‌های کاهش این پهن‌شدگی استفاده از گاز میانجی در سلول حاوی فلز قلیایی می‌باشد. در این مقاله اثر گاز میانجی بر کاهش پهن‌شدگی ترازهای اتمی در گذار D_1 اتم‌های روبیدوم طبیعی بررسی شده است. پرتوی نور لیزر قطبیده خطی و دایره‌ای وارد سلول حاوی روبیدوم و گاز میانجی می‌شود و گذارهای اتمی در میدان مغناطیسی زمینه و هم‌چنین در حضور میدان مغناطیسی با استفاده از روش نیمه تجربی بررسی می‌شود.

کلیدواژه- فلزات قلیایی، جادشدگی زیمن، پهن‌شدگی دوپلری، گاز میانجی

Buffer gas effect on the Doppler broadening of atomic transitions of Alkali metal vapor in the presence of magnetic fields

Malihe Ranjbaran¹, Fazele Yahyavi Koochaksaraee¹, Mohammad Mahdi Tehranchi^{1,2}, Seyed Mohammad Hosein Khalkhali³, Seyede Mehri Hamidi¹.

¹ Laser and Plasma Research Institute, Shahid Beheshti University, Tehran, Iran

² Physics Department, Shahid Beheshti University, Tehran, Iran

³ Physics Department, Kharazmi University, Tehran, Iran

Abstract- Investigation of hyperfine and Zeeman atomic transitions of alkali metal vapors have found numerous applications in recent years. In these applications, there are some spectral broadening, such as Doppler broadening, which affect the accuracy of measurement of energy difference between two levels. One of the preferable ways for reduction of the Doppler broadening is usage of Buffer gas in the alkali metal vapor cell. In this paper, the effect of Buffer gas on the reduction of Doppler broadening of D_1 atomic transition of natural rubidium has been investigated. Circularly and linearly polarized beam enters the rubidium cell containing Buffer gas and atomic transitions were studied in the earth magnetic field and also an applied magnetic field with a semi experimental way.

Keywords: Alkali metal, Zeeman effect, Doppler broadening, Buffer gas

۱- مقدمه

در غیاب میدان مغناطیسی خارجی این زیرترازها تبهگن هستند. اما با اعمال میدان مغناطیسی خارجی، تبهگنی آنها شکسته می‌شود. تاثیر میدان مغناطیسی روی ترازهای فوق ریز یک اتم از هامیلتونی برهم‌کنش بیان می‌شود، که به صورت

$$H_B = \frac{\mu_B}{\hbar} (g_s S + g_L L + g_I I) \cdot B, \quad (1)$$

می‌باشد. در این هامیلتونی B میدان مغناطیسی ثابت، g_s, g_L, g_I به ترتیب فاکتور g مربوط به اسپین الکترون، اوربیتال الکترون و اسپین هسته می‌باشد.

برای میدان‌های مغناطیسی ضعیف، جداسازی ترازها به صورت خطی می‌باشد و از رابطه‌ی

$$\Delta E_{|F, m_F\rangle} = \mu_B g_F m_F B_z, \quad (2)$$

محاسبه می‌شود. مقدار تقریبی g_F از رابطه‌ی (۳) بدست می‌آید. جداسازی در این محدوده را اثر زیمن می‌نامند. تقریب میدان ضعیف را زمانی می‌توان استفاده کرد که شدت میدان مغناطیسی به اندازه‌ای باشد که شرط $g_F \mu_B B = A_F$ را برآورده کند [۳].

$$g_F = g_I \frac{F(F+1) - I(I+1) + J(J+1)}{2F(F+1)} + g_I \frac{F(F+1) + I(I+1) - J(J+1)}{2F(F+1)} + g_I \frac{F(F+1) - I(I+1) + J(J+1)}{2F(F+1)}. \quad (3)$$

برای محاسبه‌ی مقدار دقیق جداسازی ترازها و تغییرات آنها می‌توان از قطری کردن ماتریس هامیلتونی استفاده کرد. نتیجه به صورت تحلیلی با استفاده از فرمول بریت-رابی داده شده است،

$$E(F, m_F) = -\frac{E_{hfs}}{2(2I+1)} - g_I \mu_B B m_F \pm \frac{1}{2} E_{hfs} \left(1 + \frac{4m_F}{2I+1} x + x^2\right)^{1/2}, \quad (4)$$

که $E_{hfs} = \frac{1}{2} A_F (2I+1)$ و $x = (g_I + G_I) \mu_B B / E_{hfs}$ می‌باشد [۳].

در رابطه‌ی (۴)، g ضریب لاند، m_F عدد کوانتومی مغناطیسی، B شدت میدان مغناطیسی، I تکانه زاویه‌ای اسپین هسته و A ثابت ساختار فوق‌ریز می‌باشد. به این ترتیب می‌توان موقعیت هر تشدید اپتیکی را برای هر زیرتراز

بررسی ترازهای فوق‌ریز و شکافتگی زیمن اتم‌های قلیایی، توجه ویژه‌ای را در پایدارسازی بسامد لیزرها، سردسازی و گیرانداختن اتمی و هم‌چنین حسگرهای مغناطیسی اتمی به خود معطوف داشته است [۱]. در حسگرهای مغناطیسی اتمی به منظور اندازه‌گیری میدان‌های مغناطیسی بسیار ضعیف، نیاز است که فاصله‌ی زیرترازهای زیمن با دقت بالایی اندازه‌گیری شود [۲]. اما وجود انواع پهن‌شدگی‌های طیفی به خصوص پهن‌شدگی دوپلری باعث ایجاد عدم قطعیت در اندازه‌گیری گذارهای اتمی مورد نظر می‌شود. در حال حاضر چیدمان اسپکتروسکوپی جذبی اشباعی [۳] و کوچک کردن سلول بخار [۴] از متداولترین روش‌های مورد استفاده به منظور کاهش پهن‌شدگی ترازهای اتمی می‌باشد که امکان تفکیک گذار بین ترازهای فوق‌ریز و زیرترازهای زیمن را فراهم می‌آورد.

روش دیگری که می‌تواند کاهش پهن‌شدگی ترازهای اتمی را به همراه داشته باشد، استفاده از گاز میانجی در سلول حاوی اتم قلیایی می‌باشد [۵]. این روش به نسبت روش‌هایی که در اسپکتروسکوپی دقت بالا استفاده می‌شود، یک روش ساده برای رسیدن به طیف اپتیکی بدون دوپلری می‌باشد. گاز میانجی معمولاً شامل گازهای نجیب اتمی مانند هلیوم، نیتروژن و آرگون می‌باشد. وقتی اتم‌های روبیدیوم از میان گاز میانجی منتشر می‌شوند، برخورد اتم‌ها با یکدیگر کمتر شده، مسیر آزاد متوسط بین اتم‌ها کوتاه‌تر از نصف طول موج تشدید می‌شود (شرط دیک) و لذا پهن‌شدگی دوپلری کاهش می‌یابد [۶].

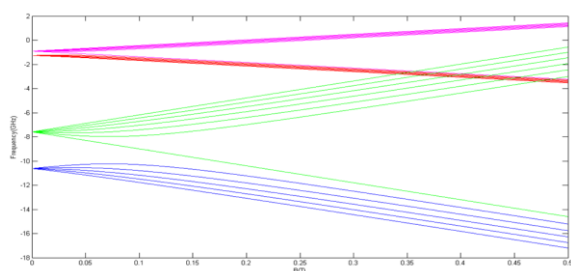
در این مقاله با بررسی عبور نور قطبیده خطی و دایره‌ای از سلول حاوی بخار فلز روبیدیوم و گاز میانجی، خطوط جذبی گذار D1 این اتم، در حضور و عدم حضور میدان مغناطیسی، مورد بررسی قرار گرفته است. هم‌چنین با استفاده از تحلیل‌های تئوری، گذارهای بین ترازهای اتمی فوق‌ریز و هم‌چنین زیرترازهای زیمن در حضور میدان مغناطیسی، بدست آمده و به همراه داده‌های تجربی، یک روش نیمه تجربی برای بررسی زیرترازهای زیمن معرفی شده است.

۲- توصیف تئوری

هر تراز انرژی فوق‌ریز (F) شامل $2F+1$ زیرتراز مغناطیسی است که توزیع زاویه‌ای تابع موج الکترون را تعیین می‌کند.

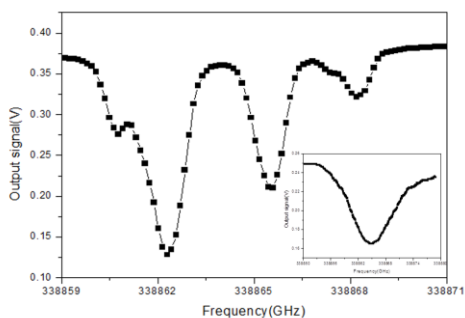
۴- بحث و نتایج:

با حل معادله ی (۴) در میدان های مغناطیسی مختلف، می توان ساختار فوق ریز و زیمن را برای هر کدام از ایزوتوپ های ^{85}Rb و ^{87}Rb بدست آورد. در شکل (۲) نمودار تئوری جداسازی زیمن را برای گذار D_1 روبیدیوم ۸۵ در میدان مغناطیسی صفر تا ۵۰۰ میلی تسلا آورده شده است.



شکل ۲: ساختار فوق ریز ترازهای مربوط به گذار D_1 روبیدیوم ۸۵ در حضور میدان مغناطیسی خارجی

به همین ترتیب با جایگذاری پارامترهای روبیدیوم ۸۷ برای گذار خط D_1 در معادله ی (۴)، جداسازی ترازهای فوق ریز ^{87}Rb در حضور میدان مغناطیسی خارجی بدست آمده است. طیف عبوری از سلول حاوی روبیدیوم با حضور گاز میانجی و بدون آن (شکل درونی) در میدان مغناطیسی زمینه در شکل (۳) نشان داده شده است.

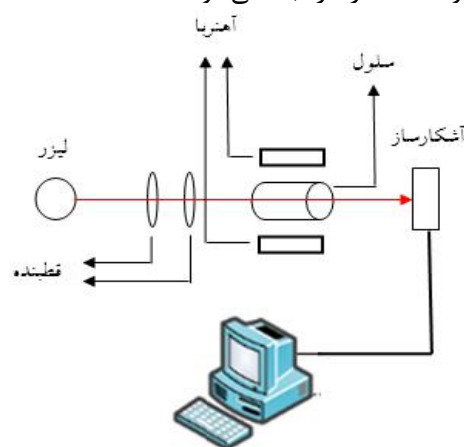


شکل ۳: طیف عبوری از سلول حاوی روبیدیوم با حضور گاز میانجی و بدون آن (شکل درونی) در میدان مغناطیسی زمینه با استفاده از یک روش نیمه تجربی می توان به بسامدهای تشدید جذبی موجود در منحنی تجربی رسید. با استفاده از منحنی های تئوری، محل بیشینه ها را می توان تعیین کرد، به این صورت که در محل گذارهایی که از تئوری بدست می آید، بیشینه نسبت داده شود. با توجه به این که هر بیشینه در منحنی تجربی به صورت یک برهم نهی از دو یا چند بیشینه بدست آمده از تئوری می باشد، با استفاده از برنامه ی اریجین تعداد بیشینه های مجاز بدست آمده از نتایج تئوری بر منحنی های تجربی منطبق می شود تا هر بیشینه به

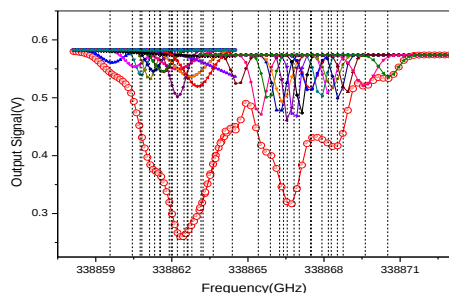
زیمن در میدان مغناطیسی داده شده با استفاده از رابطه ی (۴) محاسبه کرد.

۳- چیدمان آزمایشگاهی

به منظور اندازه گیری ترازهای فوق ریز، پرتوی لیزر در طول موج $\lambda = 794.8 \text{ nm}$ (گذار D_1) از سلول حاوی روبیدیوم طبیعی (شامل دو ایزوتوپ ^{85}Rb و ^{87}Rb) و ۵۵۰ تور گاز میانجی He عبور می کند. با عبور نور لیزر از این سلول، در صورتیکه بسامد لیزر با بسامد گذار بین ترازهای فوق زیر روبیدیوم برابر باشد نور لیزر جذب اتم های روبیدیوم شده و آن ها را برانگیخته می کند، در غیر این صورت، نور لیزر بدون جذب از سلول شیشه ای عبور می کند. بنابراین با ثبت و بررسی نور عبوری از سلول می توان بسامد گذارهای اتمی در ترازهای فوق ریز را تعیین نمود. به منظور بررسی گذار بین زیر ترازهای زیمن، نور لیزر بعد از عبور از قطبیده به صورت نور قطبیده خطی و بار دیگر پس از عبور از تیغه ربع موج به صورت نور قطبیده دایره ای، وارد سلول بخار قلیایی که تحت تاثیر میدان مغناطیسی ثابت قرار گرفته است، می شود و با توجه به قاعده ی انتخابی گذار، اتم های روبیدیوم را به تراز بالا برانگیخته می کند. میدان مغناطیسی از طریق دو آهنربای قوی که در دو طرف سلول به صورت عرضی قرار گرفته اند اعمال می شود. با تغییر فاصله ی آهنرباها نسبت به سلول روبیدیوم میزان میدان اعمالی به سیستم کنترل می شود. در نهایت با جاروب بسامد لیزر، طیف عبوری از سلول توسط آشکارساز ثبت می شود.



شکل ۴: چیدمان اندازه گیری ترازهای زیمن با استفاده از نور قطبیده خطی



شکل ۷: کل گذارهای زیمن مجاز برای نور خطی در روبیدیوم ۸۵ و ۸۷ در میدان مغناطیسی ۱۲۹ میلی‌تسلا روی نمودار تجربی

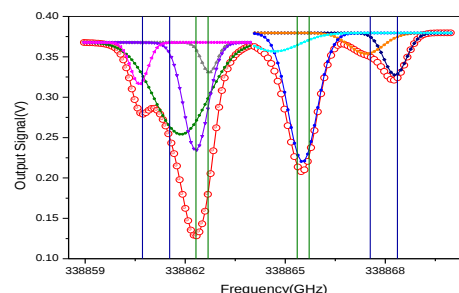
۵- نتایج:

با توجه به کاربرد گسترده مطالعه گذارهای اتمی در فلزات قلیایی، روش‌های بسیاری جهت کاهش پهن‌شدگی این ترازها ارائه شده است. در این مقاله، یکی از ساده‌ترین روش‌های کاهش پهن‌شدگی دوپلری جهت مطالعه ترازهای فوق ریز و زیمن مورد بررسی قرار گرفته است. با استفاده از یک روش نیمه تجربی، متشکل از اندازه‌گیری طیف تجربی و گذارهای تعیین شده از تحلیل‌های تئوری، در عدم حضور و با اعمال میدان مغناطیسی گذارهای بین زیرترازهای زیمن با تابش نور قطبیده خطی و قطبیده دایره‌ای بدست آمد.

مراجع:

- [1] V. B. Tiwari, S. Singh, S.R. Mishra, H.S. Rawat, S.C. Mehendale, "Laser frequency stabilization using Doppler-free bi-polarization spectroscopy", Optics Communications, Vol. 263, pp. 249–255, 2006.
- [2] M. Ranjbaran, M. M. Tehranchi, S. M. Hamidi, S. M. H. Khalkhali, "Harmonic detection of magnetic resonance for sensitivity improvement of optical atomic magnetometers" J. Magn. Magn. Mater, Vol. 424, PP. 284–290, 2017.
- [3] J. B. Kim, H. A. Kim, H. S. Moon, H. S. Lee, "Saturated-absorption spectroscopy of weak-field Zeeman splittings in rubidium: comment", J. Opt. Soc. Am. B, Vol. 14, pp. 2946–2947, 1997.
- [4] D. G. Sarkisyan, A. V. Papoyan, T. S. Varzhapetyan, K. Blush, M. Auzinsh, "Zeeman Effect on the Hyperfine Structure of the D1 Line of a Submicron Layer of ^{87}Rb Vapor", Optics and Spectroscopy, Vol. 96, pp. 328–334, 2004.
- [5] P. Gill, "Frequency standards and metrology, Proceedings of the sixth symposium", World scientific publishing Co. pp. 184, 2001.
- [6] C. Audoin, B. Guinot, "The Measurement of Time: Time, Frequency and the Atomic Clock", Cambridge University Press, pp. 124, 2001.

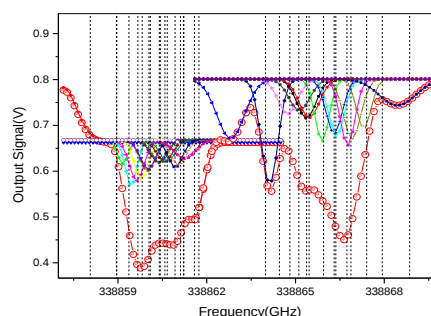
بیشینه‌های تشکیل دهنده‌اش تجزیه شده و محل دقیق بسامدهای تشدید را نشان داده شود.



شکل ۴: کل گذارهای ساختار فوق ریز روبیدیوم ۸۵ و ۸۷ در میدان مغناطیسی زمینه روی نمودار تجربی

در شکل (۴) خطوط عمودی سبز مربوط به گذارهای فوق‌ریز $F_g = 2 \rightarrow F_e = 3$ ، $F_g = 2 \rightarrow F_e = 2$ ، $F_g = 3 \rightarrow F_e = 3$ و $F_g = 3 \rightarrow F_e = 2$ برای ^{85}Rb و خطوط عمودی آبی مربوط به گذارهای فوق‌ریز $F_g = 1 \rightarrow F_e = 2$ ، $F_g = 1 \rightarrow F_e = 1$ و $F_g = 2 \rightarrow F_e = 2$ و $F_g = 2 \rightarrow F_e = 1$ برای ^{87}Rb می‌باشد.

به همین ترتیب در حضور میدان مغناطیسی گذارهای زیمن با استفاده از پرتوی لیزر با قطبش دایره‌ای چپگرد در شکل (۵) نشان داده شده است. با توجه به اینکه این نور دارای تکانه زاویه‌ای ۱- می‌باشد، در این حالت اسپین الکترون پس از گذار باید یک واحد کاهش پیدا کند، در نتیجه گذارهایی مجاز می‌شوند که $\Delta m_F = -1$ باشد.



شکل ۵: کل گذارهای زیمن مجاز برای نور قطبیده دایره‌ای در ^{85}Rb و ^{87}Rb در میدان مغناطیسی ۱۲۹ میلی‌تسلا روی نمودار تجربی.

در حضور میدان مغناطیسی گذارهای زیمن با استفاده از پرتوی لیزر با قطبش خطی نیز مورد بررسی قرار گرفته‌اند که در شکل (۶) نشان داده شده است. تفاوت این نتیجه با شکل ۵ در این نکته است که نور قطبیده خطی گذارهایی را مجاز می‌کند که $\Delta m_F = 0$ باشد.