

بررسی اثر تقارن ساختاری و مغناطیدگی بر تولید هارمونیک دوم در لایه‌های نازک گارنت

زهره سادات عزیزی^۱، محمد مهدی طهرانچی^{۱،۲}، سیده مهری حمیدی^۱
^۱ پژوهشکده لیزر و پلاسما، دانشگاه شهید بهشتی، تهران
^۲ دانشکده فیزیک، دانشگاه شهید بهشتی، تهران

چکیده - در این مقاله، جمله‌های غیرخطی مربوط به تقارن بلوری و القای مغناطیسی، برای لایه‌های نازک مغناطیسی گارنت، در اثر تولید هارمونیک دوم (SHG) در میدان صفر و با حضور میدان (MSHG) بررسی شده‌اند. ارتباط قطبش غیرخطی و شدت SHG با این جملات غیر خطی به صورت تئوری در دیدگاه پدیده شناسی توصیف شده‌است. اثر تقارن بلوری با ناهمسانگردی چرخشی شدت SHG حاصل از نمونه در نتایج تحقیق شد. نتایج تجربی، مطابق با محاسبات تئوری وجود تقارن 3m را اثبات می‌کند. اثر القای میدان مغناطیسی نیز با تغییر اندازه و جهت میدان اعمالی روی نمونه بررسی شد. از تفاضل شدت SHG در دو سوی مخالف میدان اعمالی، مقدار MSHG بدست می‌آید.

کلیدواژه- القای مغناطیسی، تقارن نقطه‌ای، تولید هارمونیک دوم، گارنت، هندسه عبوری.

Effect of crystalline symmetry and external magnetic field on the magnetization induced second harmonic generation in garnet thin film

Zahra Sadat Azizi¹, Mohammad Mehdi Tehranchi^{1,2}, Seydeh Mehri Hamidi¹

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

²Department of physics, Shahid Beheshti University, Tehran

Abstract- We demonstrates the presence of nonlinear magnetization-induced terms in magnetically ordered crystals in the second-harmonic generation (SHG) effect. The nonlinear terms have been evidenced experimentally in magnetic garnet film and explained theoretically in the frame of a developed phenomenological model. The rotational anisotropy of the SHG intensity as a function of the azimuthal angle of the film at normal incidence in transmission geometry has been investigated. The effect of the magnetic field induced by changing the strength and direction of the applied magnetic field were analyzed. By residuum of SHG intensity on opposite sides of the applied magnetic field, the MSHG achieved.

Keywords: Garnet, Magnetic induced, Point symmetry, Second harmonic generation, Transmission geometry.

۱- مقدمه

فرکانسی دو برابر پرتوی اصلی E_ω تولید می‌شود که در تقریب دوقطبی

$$P_{2\omega}^{(2)} = \chi^{(2)} : E_\omega E_\omega, \quad (1)$$

است [۲]. در رابطه (۱)، $\chi^{(2)}$ تانسور پذیرفتاری مرتبه دوم است. در مواد مغناطیسی این تانسور تابعی از بردار مغناطش می‌شود. در دیدگاه پدیده شناسی، می‌توان این تانسور را بر حسب سری توانی M به صورت

$$\chi^{(2)} = \chi^{(2,0)} + \chi^{(2,1)} \cdot M + \dots \quad (2)$$

بسط داد. در رابطه‌ی فوق $\chi^{(2,0)}$ و $\chi^{(2,1)}$ به ترتیب بخش بلورین غیر مغناطیسی و مغناطیسی پذیرفتاری را توصیف می‌کنند. خواص تقارنی و درایه‌های غیر صفر تانسورهای $\chi^{(2,0)}$ و $\chi^{(2,1)}$ مستقیماً توسط گروه تقارنی بلوری تعیین می‌شوند.

تقارن نمونه لایه نازک گارنت، با گروه تقارن نقطه‌ای $3m$ (C_{3v}) مشخص می‌شود که متناظر با سمت گیری لایه در راستای (۱۱۱) است. در این تقارن، دو عملگر باید در نظر گرفته شوند: بازتابش آینه‌ای از صفحه شامل z و y و چرخش 120° درجه حول محور [۱۱۱]. بردارهای E و $P_{2\omega}$ تحت عملگر بازتاب آینه‌ای به صورت بردارهای قطبی و M مانند بردار محوری تبدیل می‌شوند. به این علت، تعداد عناصر مستقل تانسور پذیرفتاری کاهش می‌یابند. در هندسه‌ی عبوری و به ازای میدان مغناطیسی عرضی طبق محاسبات قبلی، عناصر موجود در دو تانسور در دست است [۲]. در هندسه‌ی عرضی، اثر چرخش فارادی خطی وجود ندارد بنابراین شدت هماهنگ دوم برای لایه با جهت گیری (۱۱۱) را می‌توان به این صورت

$$I_{pp}(2\omega, \phi) = E_P^4 (\chi_{xxx}^{(2,0)} \cos^2 3\phi + \chi_{yyy}^{(2,0)} M^2 + 2\chi_{xyx}^{(2,0)} M \cos 3\phi) \quad (3)$$

نوشت. در رابطه‌ی (۳) نوع وابستگی شدت هارمونیک دوم به زاویه سمتی و مغناطش عرضی در نمونه نشان داده شده است.

در دو دهه‌ی اخیر، اثرات غیر خطی در برهمکنش پالس-های پراثری لیزر با مواد، مورد توجه قرار گرفته اند [۱]. مطالعه اولیه ساختار بلورین، ضرایب پذیرفتاری غیرخطی و بررسی کاربردی خواص سطوح و مرزهای مواد با محک این اثرات محقق می‌شود. از جمله اثرات غیرخطی، تولید هارمونیک دوم^۱ (SHG) و تولید هارمونیک دوم القای مغناطیسی^۲ (MSHG) است. اثر MSHG، در مطالعه و تصویر برداری از حوزه‌های مغناطیسی و دیواره‌های مغناطیسی به ترتیب در مواد آنتی فرو و فرو مغناطیس استفاده می‌شود. این اثرها در بلورهایی که تقارن مرکزی ندارند مجاز هستند.

پدیده MSHG در مواد گوناگونی بررسی شده است. مطالعه فیلم نازک گارنت، با ساختار بلورین و دامنه پاسخ بالا، نمونه‌ای مناسب برای مطالعه MSHG است. خواص مغناطیسی گارنت بر روی زیرلایه گادولینیوم-گالیوم-گارنت^۳ (GGG) شناخته شده است [۲]. از طرفی، به دلیل عدم تطبیق ثواب شبکه بین گارنت و این زیرلایه، تقارن بلوری آن کاهش می‌یابد. کاهش تقارن، در حین رشد لایه گارنت اثر MSHG که در تقارن مکعبی ممنوع است، را در حجم فیلم مجاز می‌نماید. در دیدگاه پدیده شناسی، این اثر برحسب توان دوم میدان الکتریکی (جمله میدان بلوری) و رابطه خطی با مغناطش در بردار قطبش ظاهر می‌شود. بنابر تداخل بین این جمله‌ها، در شدت هارمونیک دوم $I_{2\omega} \propto |P_{2\omega}|^2$ جمله‌های خطی و مربعی برحسب M ظاهر می‌شوند.

در این مقاله، با رویکرد تجربی وجود و نقش این جمله‌ها در MSHG بررسی می‌شود. برای این منظور از دو چیدمان، که در اولی اثر تغییر زاویه سمتی و در دیگری تغییر میدان اعمالی به لایه نازک، به ترتیب در تولید SHG و MSHG مورد مطالعه قرار می‌گیرند.

۲- مبانی نظری تولید هماهنگ دوم

هارمونیک دوم توسط قطبش غیرخطی درجه دو $P_{2\omega}^{(2)}$ در

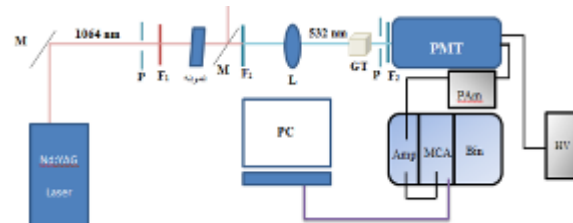
¹ Second harmonic generation

² Magnetic induced second harmonic generation

³ gadolinium-gallium-garnet

۳- روش آزمایش

شمای کلی چیدمان تجربی به کار رفته در آزمایش ها، در (شکل ۱) آمده است.



شکل ۱: شمای کلی از چیدمان تجربی (M: آینه با بازتابندگی بالای ۱۰۶۴ نانومتر، L: لنز، P: حفره دریچه، F1: فیلتر میان گذر ۱۰۶۴ نانومتر، F2: فیلتر میان گذر ۵۳۲ نانومتر، GT: منشور گلن-تیلور، PMT: آشکار ساز، HV: منبع ولتاژ بالا، PAm: پیش تقویت کننده، Amp: تقویت کننده، MCA: تحلیلگر چند کاناله، PC: رایانه).

نمونه لایه نازک گارنت در چیدمان اول و دوم به ترتیب در نگهدارنده چرخان (چرخش حول محور z) و بین کوپل های مغناطیسی قرار دارد. در هردو چیدمان، آزمایش در دمای اتاق ($T = 295K$) و در هندسه عبوری و تابش عمودی (شکل ۱) قرار می گیرد. باریکه لیزر با طول موج ۱۰۶۴ نانومتر، انرژی ۳۰ میلی ژول بر واحد پالس، عرض پالس ۴-۶ نانو ثانیه، فرکانس تکرار ۱۰ هرتز با قطبیدگی P پس از بازتاب از یک آینه در راستای محور z دستگاه مختصات آزمایشگاه منتشر می شود. پس از آن از حفره با قطر ۱ سانتی متر و فیلتر ۱۰۶۴ نانومتری عبور کرده و به صورت عمودی به سطح نمونه می رسد. پس از نمونه، به کمک آینه بازتابنده ۱۰۶۴ نانومتری در زاویه ۴۵ درجه و دو عدد فیلتر ۵۳۲ نانومتری، طول موج اصلی ۱۰۶۴ نانومتری از مسیر دریچه PMT حذف می شود. پرتوی هارمونیک دوم، ۵۳۲ نانومتری (رنگ سبز در شکل ۱) پس از عبور از لنز و آنالیزور (منشور گلن-تیلور) با قطبیدگی P وارد پنجره آشکارساز می شود. در نهایت، داده های هماهنگ دوم توسط سیستم پردازش داده ها بدست آمده و به صورت دیجیتالی ذخیره می شوند.

در چیدمان اول، به منظور بررسی ناهمسانگردی بلوری، گارنت را حول محور z می چرخانیم و در زوایای سمتی مختلف ϕ آزمایش انجام می شود. در چیدمان دوم، نمونه گارنت را در میدان مغناطیسی عرضی (محور y) قرار داده و با تغییر شدت جریان سیم پیچ، اثر جابه جایی میدان اعمالی به نمونه بر تولید هارمونیک دوم بررسی می شود.

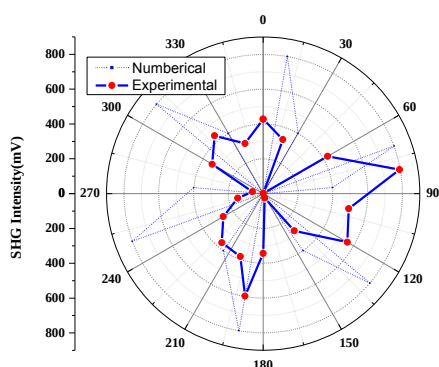
۴- نتایج و بحث

۴-۱- چیدمان مربوط به ناهمسانگردی

بلورین

در بررسی نتایج تجربی بدست آمده در حالت غیرمغناطیسی چیدمان اول، بستگی زاویه ای تولید هارمونیک دوم در لایه نازک گارنت با تقارن (۱۱۱) تحقیق می شود. در شکل ۲ نمودار حاصل از چرخش ۰ تا ۳۶۰ درجه ای زاویه ای سمتی نمونه لایه نازک، در حالتی که داده ورودی و خروجی قطبش P دارند، در کنار نتیجه حاصل از تئوری (رابطه (۳)) ارائه شده است.

باتوجه به رابطه شدت SHG، شدت هماهنگ دوم دارای تناوب ۶۰ درجه ای برای نمونه مورد نظر است، که وجود آن در داده های تجربی شاهدهی بر (۱۱۱) بودن جهت گیری لایه ای نازک است.



شکل ۲. نمودار وابستگی شدت SHG در میدان H صفر به زاویه سمتی نمونه گارنت در ترکیب قطبش ورودی و خروجی P. نمودار نقطه چین حاصل از پیش بینی تئوری این نتایج است.

توافق نسبتاً خوبی بین داده های تجربی و محاسبات تئوری وجود دارد. همچنین این نتایج با گزارش گروه های دیگر [۴] بر روی گارنت ای مشابه همسان است.

۴-۲- اندازه گیری MSHG

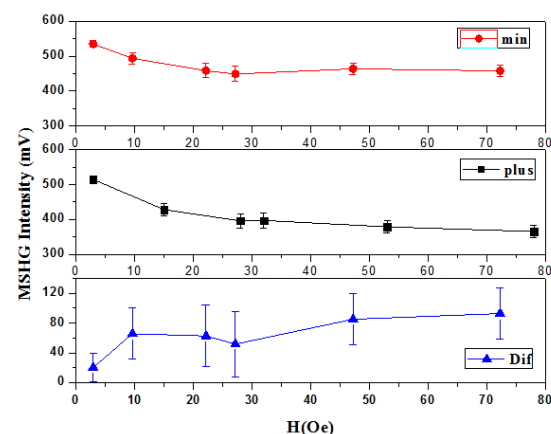
در چیدمان دوم، تحت یک زاویه سمتی مشخص، به بررسی تاثیر میدان مغناطیسی در شدت و تولید هارمونیک دوم پرداخته شد. شکل ۳ نمودار حاصل از SHG بر حسب تغییر میدان مغناطیسی بر روی نمونه آورده شده است. برای بدست آوردن این اثر خالص، شدت SHG را به ازای مقادیر گسسته ای از میدان مغناطیسی در

از حمایت و راهنمایی‌های جناب دکتر رضا مسعودی و همکاران ایشان در آزمایشگاه سپاسگذاری می‌کنیم.

مراجع

- [۱] Fiebig M., Pavlov V. V., Pisarev R. V., *Fundamentals of Carrier Transport J. Opt. Soc. Am. B* 22, (2005) 96.
- [2] Dolgova T. V., Fedyanin A. A., Aktsipetrov O. A., Nishimura K., Uchida H., *Nonlinear magneto-optical Kerr effect in garnet magnetophotonic crystals, J. Appl. Phys.* 95, (2004) 7330-7332.
- [۳] بحرینی مریم، حمیدی سیده مهری، طهرانچی محمد مهدی، تولید هماهنگ‌های دوم از لایه‌ی مگنتو اپتیکی بیسموت گارنت، پانزدهمین کنفرانس اپتیک و فوتونیک ایران، ۱۳۸۷.
- [4] Bonda A., Uba S., Uba L., *Nonlinear magnetization-induced terms in garnet film polarization in the second-harmonic generation effect: Theory and experiment, Phys. Rev. B* 87, (2013) 024426.

دو جهت مختلف در راستای عرضی ثبت سپس تفاضل مقادیر بدست آمده، به عنوان شدت حاصل از ترم مغناطیسی (MSHG) با در نظر گرفتن خطای ثبت داده محاسبه شده است.



شکل ۳: نمودار تغییرات شدت SHG در میدان مغناطیسی منفی (نمودار قرمز)، میدان مغناطیسی مثبت (نمودار مشکی) و تفاضل این مقادیر به ازای میدان مغناطیسی (نمودار آبی) در هندسه عبوری و به ازای قطبش فرودی و عبوری P.

همانطور که مشاهده می‌شود تاثیر میدان مغناطیسی و عبارات متناظر با آن در رابطه شدت (مطابق با رابطه (۳)) به دلیل کوچکی ضرایب غیر قطری تانسور پذیرفتاری، درصد کوچکی از SHG کل را تشکیل می‌دهند. در شکل ۳، تفاضل شدت‌ها مطابق با ملاحظات تئوری با مغناطش رابطه خطی دارد و در اینجا، نتایج تجربی با افزایش میزان میدان مغناطیسی اعمالی MSHG افزایش می‌یابد.

۵- نتیجه‌گیری

در این مقاله، با دو رویکرد تجربی مختلف، شدت SHG و MSHG در نمونه‌های بدون مرکز تقارن گارنت بررسی شدند. نشان داده شد، شدت SHG خروجی در نمونه مغناطیسی لایه نازک گارنت با آرایش بلوری و جهت گیری صفحه (۱۱۱)، نسبت به دوران زاویه سمتی (مطابق با پیش بینی محاسبات تئوری)، تناوب ۶۰ درجه ای دارد. با ارایه چیدمان و تحلیل داده مناسب، ثبت و جداسازی اثر ضعیف القای مغناطیسی در شدت SHG میسر گردید. از ثبت MSHG در تحلیل خواص مغناطیسی مواد استفاده می‌شود.

سپاسگزاری