



بیست و پنجمین کنفرانس اپتیک و
فوتونیک ایران و یازدهمین کنفرانس
مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه شیراز،
شیراز، ایران.
۹-۱۱ بهمن ۱۳۹۷



معرفی یک مدولاتور جدید الکتروجدبی پربازده و غیر حساس به قطبش بر پایه گرافن

محمد نجفی حاجی‌ور، محمود حسینی فرزاد

بخش فیزیک، دانشکده علوم، دانشگاه شیراز

چکیده - در این مقاله یک ساختار جدید برای از بین بردن حساسیت عملکرد مدولاتورهای گرافنی به قطبش نور فرودی معرفی شده است. این ساختار شامل یک موجبر مدفون شده با مقطع مربعی می‌باشد. هر کدام از دیواره‌های عمودی موجبر با یک لایه گرافن پوشیده شده است و در کف موجبر هم دو لایه گرافن وجود دارد. مدهای قطبشی مختلف برهم‌کنش یکسانی با لایه‌های گرافن دارند و بنابراین عملکرد مدولاتور برای هر دو مد تقریباً یکسان است. نتایج شبیه‌سازی برای عمق مدولاسیون برای دو مد TE و TM و اختلاف آنها به صورت تابعی از ابعاد موجبر آورده شده‌اند و نیز اتلاف ساختار برای دو مد، که می‌توان آن را بخشی از اتلاف ورودی مدولاتور در نظر گرفت، بر حسب ابعاد مورد بررسی قرار گرفته است. به علاوه عمق مدولاسیون میانگین و نیز اتلاف میانگین نیز بررسی شده‌اند که نتایج حاصل نشان می‌دهند ساختار پیشنهادی نشان دهنده یک مدولاتور غیر حساس به قطبش قابل توجه بر پایه گرافن می‌باشد.

کلید واژه‌ها: اتلاف، غیر حساس به قطبش، عمق مدولاسیون، مدولاتور گرافنی، موجبر مدفون شده

Introducing a new high-performance, polarization insensitive graphene-based modulator

Mohamad Najafi Hajivar*¹ and Mahmood Hosseini- Farzad**¹

¹ Department of Physics, College of Science, Shiraz University

* m.najafi984@gmail.com

** hosseini@shirazu.ac.ir

Abstract- In this paper, a new structure is proposed in order to eliminate the sensitivity of the graphene modulators to the incident light polarization. This structure consists of a square cross section buried waveguide. Each vertical wall of the waveguide is covered by a graphene layer and there are two graphene layers underneath the waveguide. Different polarization modes have the same interaction with graphene layers and so the modulator performance is almost the same for both modes. The simulation results for modulation depth of TE and TM modes and their differences, as a function of waveguide's dimension are presented, also, loss of the structure for two modes (which can be considered as a part of the insertion loss of the modulator) with respect to dimensions is investigated. Also, the average modulation depth and also average loss are also studied. The results show that the proposed structure demonstrate a remarkable polarization independent graphene-based modulator.

Keywords: Buried waveguide, Graphene modulator, Loss, Polarization insensitive, Modulation depth,

مقدمه

مدولاتورهای گرافنی معرفی شده علی رغم داشتن مزایایی چون سرعت بالا، توان مصرفی کم، سایز کوچک و عمق مدولاسیون زیاد، دارای یک نقص بسیار مهم هستند و آن وابستگی عملکرد این مدولاتورها به قطبش نور فرودی می باشد. بدین معنی که بسته به نوع قطبش نور فرودی، عمق مدولاسیون دستخوش تغییر می شود [۱]. از طرفی اتلاف ذاتی خود موجبر، که می توان آن را بخشی از اتلاف ورودی مدولاتور در نظر گرفت، نیز به قطبش نور بستگی دارد و مقدار آن برای دو قطبش عمود بر هم کاملاً با هم متفاوت است [۲]. نتیجه وابستگی اخیر این است که با فرض یکسان بودن سهم دو قطبش در نور فرودی، به دلیل اتلاف متفاوت برای دو مد قطبش، سهم دو قطبش در نور مدوله شده یکسان نخواهد بود، و نور خروجی دارای قطبشی متفاوت از نور فرودی خواهد بود. علاوه بر این اتلاف بیشتر برای یک مولفه قطبش باعث می شود که اگر این مدولاتورهای رایج در یک ساختار اپتیک مجتمع به کار گرفته شوند، برای آشکارسازی مولفه با اتلاف بیشتر، باید توان بیشتری از آن را وارد مدولاتور کرد و این خود به معنی افزایش توان مصرفی کل می باشد. ساختار مدولاتورهای گرافنی رایج از یک موجبر مستطیلی تشکیل شده است که یک یا چند لایه گرافن بر روی یا زیر آن قرار گرفته است. با اتصال گرافن به الکتروادهای فلزی مانند طلا، سیگنال الکتریکی از طریق این الکترودها به گرافن اعمال می شود [۳]. سیگنال الکتریکی اعمال شده به گرافن باعث تغییر چگالی حامل های بار در گرافن و در نتیجه تغییر پتانسیل شیمیایی آن می شود. با تغییر پتانسیل شیمیایی گرافن قسمت حقیقی و موهومی گذردهی الکتریکی گرافن تغییر می کند. از آنجا موضوع اصلی این مقاله مدولاتور الکترو جذبی است، تغییرات قسمت موهومی گذردهی الکتریکی گرافن از اهمیت بیشتری برخوردار است. اگر پتانسیل شیمیایی گرافن را طوری تغییر دهیم که از نصف انرژی فوتون نور فرودی عبور کند، پدیده ای به نام انسداد پاولی رخ می دهد و باعث می شود که الکترون های موجود در نوار ظرفیت نتوانند فوتون های نور فرودی را جذب نمایند، که این به معنای کاهش جذب به میزان قابل توجهی و بنابراین کوک پذیری گرافن

است [۳]. یکی از ویژگی های اصلی گرافن ناهمسانگرد بودن آن است به طوری که گذردهی الکتریکی آن در صفحه گرافن کاملاً با همسان خود در جهت عمود بر صفحه گرافن تفاوت دارد [۴].

گذردهی الکتریکی گرافن

گذردهی در راستای صفحه را با $\epsilon_{\parallel}$ و مولفه آن در راستای عمود بر صفحه را با $\epsilon_{\perp}$ نمایش می دهیم [۴].

$$\epsilon_{\parallel}(E_p, E_f) = \epsilon'(E_p, E_f) + i\epsilon''(E_p, E_f) \quad (1)$$

$$\epsilon'(E_p, E_f) = 1 + \frac{e^2}{8\pi E_p \epsilon_0 d} \ln \left[\frac{(E_p + 2|E_f|)^2 + \Gamma^2}{(E_p - 2|E_f|)^2 + \Gamma^2} \right] - \frac{e^2}{\pi \epsilon_0 d} \frac{|E_f|}{E_p^2 + (1/\tau)^2} \quad (2)$$

$$\epsilon''(E_p, E_f) = \frac{e^2}{84 E_p \epsilon_0 d} \left(1 + \frac{1}{\tau} \left[\tan^{-1} \left(\frac{E_p - 2|E_f|}{\Gamma} \right) - \tan^{-1} \left(\frac{E_p + 2|E_f|}{\Gamma} \right) \right] \right) \quad (3)$$

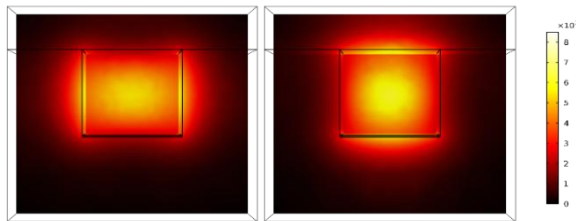
همان طور که مشخص است، ϵ' قسمت حقیقی و ϵ'' قسمت موهومی گذردهی می باشند که با رهیافت کرامرز-کرونیک به دست آمده اند که در آن ها E_p انرژی فوتون فرودی، E_f انرژی فرمی یا همان پتانسیل شیمیایی، d ضخامت لایه گرافن که معمولاً آن را در عمل برابر 1 nm اختیار می کنند، Γ پهن شدگی گذار بین نواری در طیف بازتابی گرافن است که مقدار آن برابر 110 meV (110 میلی الکترون ولت) می باشد و $(1/\tau)$ نرخ پراکندگی حامل ها است که به خاطر تاثیر ناچیز آن روی ثابت دی الکتریک غالباً مقدار آن را برابر صفر قرار می دهند. لازم به ذکر است که در روابط بالا هم سهم گذارهای بین-نواری هم سهم گذارهای درون-نواری به حساب آمده است. معمولاً مقدار $\epsilon_{\perp}$ را برابر 2.5 در نظر می گیرند [۴].

موجبر مدفون شده با دو لایه گرافن در کف و یک

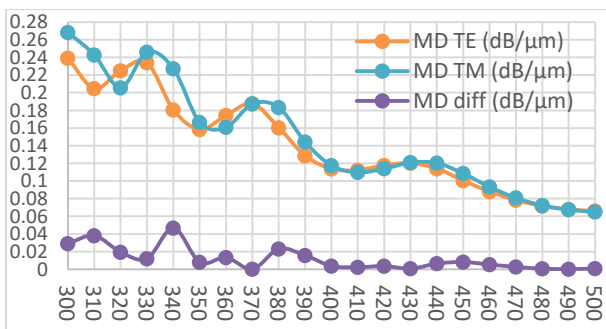
لایه روی هر کدام از دیواره های جانبی

در این مقاله یک ساختار جدید به منظور از کاهش حساسیت عملکرد مدولاتورهای گرافنی به قطبش معرفی شده است. در این ساختار یک موجبر مدفون شده با مقطع مربعی از جنس سیلیکون، که لایه های گرافن بر روی دیواره های جانبی و کف آن قرار داده شده اند، به عنوان مدولاتور مورد استفاده قرار

در شکل ۲ توزیع میدان را برای دو مد قطبشی TE و TM می توان مشاهده کرد. در این شکل می توان دید که شدت میدان برای مد TM بر روی کف موجبر تقریباً با شدت میدان برای مد TE بر روی دیواره های جانبی یکسان است.



شکل ۲- توزیع میدان در موجبر، مد TE سمت چپ و مد TM سمت راست (واحد میدان دلخواه است).



شکل ۳- نمودار عمق مدولاسیون برای دو قطبش مختلف بر حسب طول ضلع مقطع مربعی موجبر

نتایج شبیه سازی

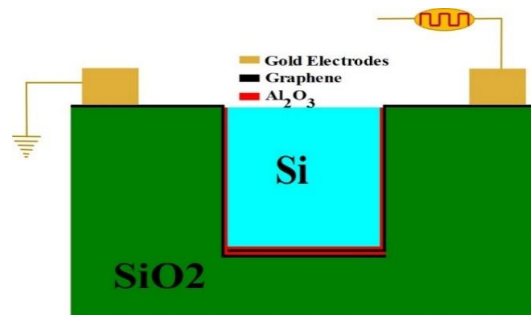
نتایج شبیه سازی برای این ساختار در شکل های ۳ تا ۶ آمده است. در شکل ۳ عمق مدولاسیون برای دو مد قطبش و اختلاف آن ها بر حسب طول ضلع مقطع مربعی موجبر آمده است. در این نمودار مشاهده می شود که عمق مدولاسیون برای هر دو مد قطبشی اختلاف چندانی با هم ندارند. در شکل ۴ نمودار اتلاف برای دو مد قطبش نور فرودی و اختلاف آن ها آورده شده است. این نمودار نشان دهنده آن است که اتلاف ذاتی موجبر نیز برای دو مد اختلاف کمی با هم دارند. در شکل ۵ اختلاف عمق مدولاسیون و اختلاف اتلاف به طور همزمان آورده شده است. نمودار شکل ۵ نشان می دهد که این ساختار کاملاً با هدف این مقاله تناسب دارد، زیرا کمینه های نسبی هر دو کمیت به طرز جالبی کاملاً بر هم منطبق شده اند. باید بین اتلاف میانگین و عمق مدولاسیون میانگین یک سازش برقرار کنیم، بدیهی است که ترجیح بر آن است که اولی باید کم باشد

گرفته شده است. در عمل این ساختار بدین صورت ساخته می شود: ابتدا یک شیار مربعی با سایز مورد نظر در بستره، که در اینجا شیشه است، ایجاد می شود، سپس یک لایه گرافن بر روی کف و یکی از دیواره های جانبی نشاند می شود. در مرحله بعد یک لایه نازک با ضخامت چند نانومتر از یک ماده دی الکتریک مانند اکسید آلومینیوم بر روی گرافن نشاند می شود. مرحله بعدی شامل لایه نشانی گرافن بر روی کف شیار و دیواره جانبی دیگر آن و نیز نشاندن لایه نازک اکسید آلومینیوم بر روی آن می باشد. بنابراین بر روی هر یک از دیواره های جانبی یک لایه گرافن و بر روی کف شیار دو لایه گرافن قرار داده شده است. در نهایت شیار توسط یک ماده با ضریب شکست بیشتر از بستره پر می شود. می توان با قرار دادن دو الکتروود بر روی لایه های گرافن، سیگنال الکتریکی مورد نظر را به گرافن اعمال کرد (شکل ۱). ساختار متقارن است و دو لایه گرافن عمودی و دو لایه گرافن افقی، موجبر را احاطه کرده اند (شکل ۱)، که مد قطبش TM با دو لایه گرافن برهم کنش می کند و مد قطبش TE نیز با دو لایه گرافن برهم کنش دارد. توجه داشته باشید که در شکل ۱، راستای انتشار، که عمود بر صفحه است، محور z اختیار شده است. تانسور دی الکتریک برای لایه های گرافن افقی به این صورت است [۵]:

$$\varepsilon = \begin{pmatrix} \varepsilon_{\parallel} & 0 & 0 \\ 0 & \varepsilon_{\perp} & 0 \\ 0 & 0 & \varepsilon_{\parallel} \end{pmatrix} \quad (4)$$

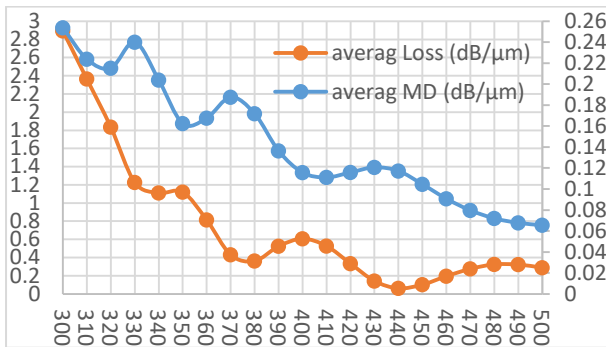
همچنین تانسور دی الکتریک برای لایه های گرافن عمودی به این شکل است [۵]:

$$\varepsilon = \begin{pmatrix} \varepsilon_{\perp} & 0 & 0 \\ 0 & \varepsilon_{\parallel} & 0 \\ 0 & 0 & \varepsilon_{\parallel} \end{pmatrix} \quad (5)$$



شکل ۱- نمای عرضی ساختار موجبر مدفون شده با لایه های گرافن بر روی دیواره های جانبی و کف آن به عنوان مدولاتور غیر حساس به قطبش

کرد این است که عمق مدولاسیون میانگین مقدار مناسبی دارد، به طوری که مثلاً برای موجبری با طول ضلع ۳۷۰ نانومتر، این کمیت برابر $0.187 \text{ dB}/\mu\text{m}$ می‌باشد، که می‌توان در طول $16 \mu\text{m}$ از موجبر به عمق مدولاسیون ۳ dB دست پیدا کرد.



شکل ۴- اتلاف میانگین و عمق مدولاسیون میانگین به صورت تابعی از طول ضلع مقطع مربعی موجبر، محور سمت چپ مربوط به میانگین اتلاف و محور سمت راست مربوط به عمق مدولاسیون می‌باشد.

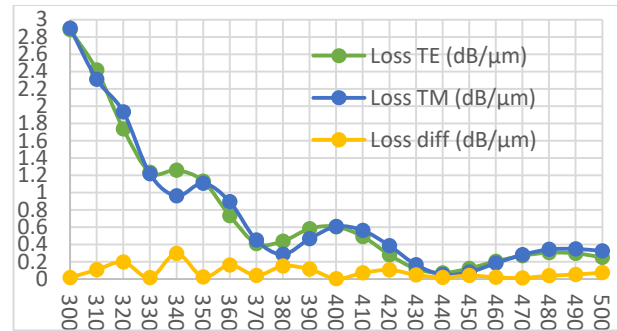
نتیجه‌گیری

نتایج شبیه‌سازی در این مقاله نشان می‌دهند که ساختار پیشنهادی حاضر یک گزینه بسیار مناسب برای طراحی و ساخت مدولاتورهای گرافنی غیرحساس به قطبش می‌باشد. به علاوه نتایج فوق نشان می‌دهند که با انتخاب سایز مناسب برای موجبر، می‌توان به عمق مدولاسیون نسبتاً بالایی دست پیدا کرد که این خود باعث کاهش طول مدولاسیون به میزان قابل توجهی خواهد شد.

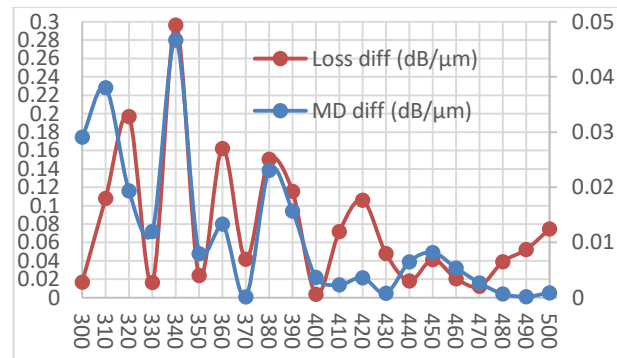
مرجع‌ها

- [1] Hu, Xiao, and Jian Wang. "Design of graphene-based polarization-insensitive optical modulator." *Nanophononics* 7, no. 3 (2018): 651-658.
- [2] Iizuka, Norio, Kei Kaneko, and Nobuo Suzuki. "Polarization dependent loss in III-nitride optical waveguides for telecommunication devices." *Journal of applied physics* 99, no. 9 (2006): 093107.
- [3] Liu, Ming, Xiaobo Yin, Erick Ulin-Avila, Baisong Geng, Thomas Zentgraf, Long Ju, Feng Wang, and Xiang Zhang. "A graphene-based broadband optical modulator." *Nature* 474, no. 7349 (2011): 64.
- [4] Kim, Jonghwan, Hyungmok Son, David J. Cho, Baisong Geng, Will Regan, Sufei Shi, Kwanpyo Kim, Alex Zettl, Yuen-Ron Shen, and Feng Wang. "Electrical control of optical plasmon resonance with graphene." *Nano letters* 12, no. 11 (2012): 5598-5602.
- [5] Amin, Rubab, Zhizhen Ma, Rishi Maiti, Sikandar Khan, Jacob B. Khurgin, Hamed Dalir, and Volker J. Sorger. "Attojoule-efficient graphene optical modulators." *Applied Optics* 57, no. 18 (2018): D130-D140.

و دومی باید زیاد باشد، تا توان مصرفی مدولاتور کمتر شود و همچنین سایز کلی مدولاتور نیز کوچک شود.



شکل ۴- نمودار اتلاف برای هر دو مد قطبش و اختلاف آن‌ها برحسب طول ضلع مقطع مربعی موجبر



شکل ۵- اختلاف عمق مدولاسیون و اختلاف اتلاف بر حسب طول ضلع موجبر مربعی، محور سمت راست مربوط به اختلاف اتلاف و محور سمت راست مربوط به اختلاف عمق مدولاسیون می‌باشد.

با رجوع به شکل ۵ می‌توان دید که این نقطه برای هر دو کمیت، یعنی اختلاف عمق مدولاسیون و اختلاف اتلاف، کمینه است، که به نظر می‌رسد که اختلاف عمق مدولاسیون به کمترین مقدار خود در بازه ۳۰۰ تا ۵۰۰ نانومتر برای طول ضلع موجبر رسیده است و اختلاف اتلاف نیز در این نقطه یک کمینه موضعی با در نمودار شکل ۶ میانگین اتلاف دو مد و میانگین عمق مدولاسیون دو مد قطبش به صورت همزمان آورده شده‌اند. این نمودار نشان می‌دهد که بیشینه‌های موضعی عمق مدولاسیون میانگین تقریباً با کمینه‌های موضعی اتلاف میانگین تلاقی دارند، با توجه به این نمودار انتخاب طول ضلع موجبر برابر با ۳۷۰ نانومتر به نظر می‌رسد انتخاب مناسبی باشد زیرا که هم عمق مدولاسیون میانگین بیشینه موضعی است و هم اتلاف تقریباً کمینه موضعی است. مقدار مناسب است. نکته مهم دیگری که می‌توان از نمودار شکل ۶ استخراج