



بیست و هشتمین کنفرانس اپتیک و
فوتونیک ایران و چهاردهمین کنفرانس
مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه شهید چمران اهواز،
خوزستان، ایران.
۱۴-۱۲ بهمن ۱۴۰۰



تنظیم مدهای پلاسمونی نانوحفره‌های گرافنی بایاس شده به صورت گسسته: کاربرد در انبرک‌های نوری

مسعود رهنماfar و مصطفی قربانزاده

دانشکده مهندسی برق و کامپیوتر، دانشگاه حکیم سبزواری، سبزوار

m.ghorbanzadeh@hsu.ac.ir و m.rahnamafer@sun.hsu.ac.ir

چکیده - در این مقاله به بررسی امکان کنترل مدهای پلاسمونی تحریک شده در یک آرایه خطی از نانوحفره‌های ایجاد شده در صفحه گرافن دوبعدی می‌پردازیم. شدت میدان الکتریکی در لبه نانوحفره‌ها در پتانسیل‌های شیمیایی مختلف ناشی از اعمال موج صفحه‌ای محاسبه شده است. نشان داده‌ایم با تغییر پتانسیل شیمیایی یک انتقال در مقدار و مکان پیک میدان در طول موج پتانسیل شیمیایی بهینه ۷/۲ میکرومتر و ۰/۶ الکترون-ولت رخ می‌دهد. توسعه این ساختار می‌تواند منجر به ارائه افزاره‌ای جهت تشخیص و تله‌اندازی نانوذرات در لبه نانوحفره‌های گرافن به شکل کنترل شده گردد. تشخیص و تله‌اندازی نانوذرات بوسیله میدان‌های نزدیک پلاسمونی در بیولوژیک و آزمایشگاه روی تراشه کاربرد وسیعی دارد.

کلیدواژه - انبرک نوری، پلاسمون سطحی، گرافن، نانوحفره، نیروی اپتیکی

Tuning the Plasmonic Modes of Discretely Biased Graphene Nanoholes: Application to Optical Tweezers

Masoud Rahnamafer and Mostafa Ghorbanzadeh

Faculty of Electrical and Computer Engineering, Hakim Sabzevari University, P.O. Box ۳۹۷,
Sabzevar ۹۶۱۷۹۷۶۴۸۷, Iran

m.rahnamafer@sun.hsu.ac.ir, m.ghorbanzadeh@hsu.ac.ir

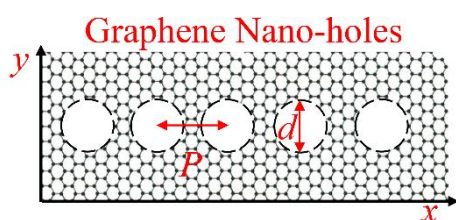
Abstract- In this paper we investigate the possibility of controlling excited plasmonic modes in a linear array of nanoholes formed in a ۲D graphene sheet. The intensity of the electric field at the edges of the nanoholes at different chemical potentials by applying a plane wave has been calculated. We have shown that a shift in the intensity and the position of the plasmonic modes occur at the optimum wavelength and chemical potential of ۷.۲ μm and ۰.۶ eV. The development of this structure could realize a device for the detection and trapping of nanoparticles at the edges of graphene nanoholes in a controlled manner.

Keyword: Graphene, Nano-hole, Optical Force, Optical Tweezer, Surface Plasmon

صورت کنترل شده جابجا نماید. در ادامه به بررسی ساختار و مدل ارائه شده می پردازیم.

ساختار و نحوه عملکرد

ساختار پیشنهادی مطابق مطالب ارائه شده در مقدمه، شامل یک صفحه گرافن دوبعدی تک لایه در صفحه xy می باشد که در آن آرایه ای از نانوحفره های پلاسمونی ایجاد شده است. قطر هر نانوحفره d برابر ۱۵۰ نانومتر بوده و فاصله نانوحفره ها از یکدیگر p برابر ۴۰۰ نانومتر در نظر گرفته شده است. نانوحفره های منظم گرافن می تواند با بمباران یونی مشابه [۷] ایجاد شود.



شکل ۱: ساختار پیشنهاد شده از آرایه نانوحفره های گرافنی

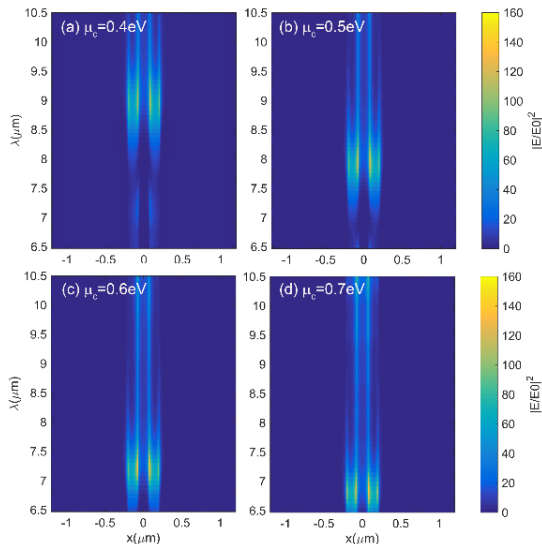
روش شبیه سازی

بر اساس رابطه کوبو رسانایی گرافن با تخمین Random-Phase-Approximation در دمای پایین یعنی جایی که پتانسیل شیمیایی خیلی بیشتر از انرژی گرمایی باشد ($\mu_c \gg k_B T$)، شامل هردو بخش intraband و interband می باشد. بنابراین رسانایی به صورت رابطه (۱) محاسبه می گردد [۷].

$$\sigma_g = \sigma_{intra} + \sigma_{inter} = \frac{2e^2 k_B T}{\pi \hbar^2} \frac{i}{\omega + i\tau^{-1}} \ln \left[2 \cosh \left(\frac{\mu_c}{2k_B T} \right) \right] + \frac{e^2}{4\hbar} \left[\frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \arctan \left(\frac{\hbar \omega - 2\mu_c}{2k_B T} \right) - \frac{i}{2\pi} \ln \frac{(\hbar \omega - 2\mu_c)^2}{(\hbar \omega - 2\mu_c)^2 + 4(k_B T)^2} \right] \quad (1)$$

مقدمه

انبرک های نوری که اولین بار در سال ۱۹۷۰ میلادی توسط آرتور اشکین معرفی شد [۱] بستر مناسبی را برای تله اندازی نانوذرات بر اساس برهم کنش نور و ماده محیا ساخته است. طی سال های اخیر مطالعات بسیاری [۲-۳] در این حوزه صورت گرفته که باعث شده تله اندازی نانوذرات با دقت بالاتری نسبت به نمونه های قبلی انجام شود. انبرک های نوری پلاسمونی در حوزه میدان های نزدیک مورد استفاده قرار می گیرند و به دلیل مکانیزم ویژه ای که دارند می توان از آن ها برای تله اندازی نانوذرات با ابعاد کمتر از طول موج و حتی ویروس ها [۴] استفاده کرد. این انبرک ها علاوه بر ایجاد گرادیان میدان و نیروی قوی در مکان مورد نظر، می توانند اثرات مخرب دمایی بسیار کمتری نسبت به لیزرهای متمرکز ایجاد کنند که این مزیت باعث عدم صدمه به نمونه های زیستی می گردد [۳]. بر اثر برهم کنش نور و الکترون، پلاسمون های سطحی در فصل مشترک فلز و دی الکتریک ایجاد می شوند و گرادیان میدان قوی در سطح و لبه های فلز ایجاد می کند. میدان ایجاد شده با در نظر گرفتن قطبش منبع نور ورودی و نوع ساختار می تواند در جهت های خاصی قوی تر باشد [۵]. در سال ۲۰۱۶، [۲] از یک نانوحفره گرافن بدلیل ایجاد موبیلیتی الکترون بالاتر، میدان قوی تر و اثرات دمایی بسیار کمتر نسبت به طلا برای تله اندازی ذرات پلی استایرن استفاده شده است. در این مقاله با توجه به قابلیت تنظیم پروفایل مدهای پلاسمونی با تغییر سطح پتانسیل شیمیایی، از ایده مطرح شده در [۲] استفاده کرده و با طراحی یک آرایه خطی از نانوحفره های گرافن با انرژی پتانسیل شیمیایی متفاوت (قابل تنظیم توسط گیت) یک انبرک نوری پیشنهاد می دهیم که می تواند نانوذرات را به



شکل ۲: میدان الکتریکی نرمال شده مربوط به حفره مرکزی در طول موج ۶/۵ تا ۱۰/۵ میکرومتر برحسب مکان x و پتانسیل‌های شیمیایی ۰/۴ تا ۰/۷ الکترون-ولت دارد، اینگونه میتوان پتانسیل شیمیایی را در گرافن از طریق گیت خارجی کنترل کرد [۳].

نتایج و مباحثه

با اعمال لیزر در طول موج ۷/۲ میکرومتر تحریک بهتری در پلاسمون‌های جایگزیده شده صورت گرفته و بسته به مقدار سطح پتانسیل شیمیایی گرافن، یک میدان الکتریکی قدرتمند اطراف نانوحفره بوجود می‌آید. برای بررسی مقدار ماکزیمم میدان ایجاد شده در لبه نانوحفره بایستی مقدار آن را در طول موج‌های متفاوت محاسبه کرد تا بهترین طول موج جهت تله‌اندازی نانو ذره بدست آید. شکل (۲) مقادیر میدان الکتریکی نرمال شده را در راستای محور x در بازه طول موج ۶/۵ تا ۱۰/۵ میکرومتر، در پتانسیل‌های شیمیایی ۰/۴ تا ۰/۷ الکترون-ولت برای حفره مرکزی (حالت روشن) و ۰/۵ الکترون-ولت برای سایر حفره‌ها (حالت خاموش)

در این رابطه e بار الکترون، k_B ثابت بولتزمن، T دمای کاری، $\hbar$ ثابت پلانک کاسته شده، ω فرکانس زاویه‌ای نور ورودی، τ زمان استراحت حامل‌ها^۱ و μ_c پتانسیل شیمیایی می‌باشد. در محدوده مادون قرمز میانه از بخش interband می‌توان چشم‌پوشی کرد و به دلیل اصل طرد پاولی^۲ میتوان رسانایی سطحی را در گرافن با مدل شبه درود تخمین زد [۸]:

$$\sigma_g = \frac{e^2 \mu_c}{\pi \hbar^2} \frac{i}{\omega + i\tau^{-1}} \quad (۲)$$

در معادله بالا $\tau = (u \mu_c) / (ev_F^2)$ بوده و به موبیلیتی الکترون‌ها $\mu = 10000 \text{ cm}^2/\text{V.s}$ وابسته است. مقدار سرعت فرمی v_F برابر با 10^6 m/s می‌باشد.

در این مقاله شبیه‌سازی با روش حل عددی FDTD^۳ انجام می‌شود که روش مناسبی برای حل معادلات ماکسول در حوزه زمان می‌باشد. شرایط مرزی در اطراف ساختار PML^۴ بوده و منبع یک موج صفحه‌ای TEM است که با روش TFSF^۵ پیاده‌سازی شده است. با بکارگیری این منبع لیزر با توان $4/4 \text{ mW}/\mu\text{m}^2$ یک موج الکتریکی صفحه‌ای عمود بر صفحات گرافن با قطبش در جهت محور x به ساختار تابیده می‌شود. طول موج این نور در حوزه مادون قرمز میانه در بازه ۶/۵ تا ۱۰/۵ میکرومتر است [۵]. از طرفی پتانسیل شیمیایی هر صفحه گرافنی از طریق یک گیت مستقل قابل کنترل است. بدین صورت که اعمال ولتاژ به گیت باعث افزایش چگالی بار در گرافن شده و ضمن اینکه چگالی بار با پتانسیل شیمیایی در گرافن رابطه مستقیم

^۴ Perfectly Match Layer

^۵ Total Field Scatter Field

^۱ Carrier Relaxation Time

^۲ Pauli Exclusion Principle

^۳ Finite Difference Time Domain

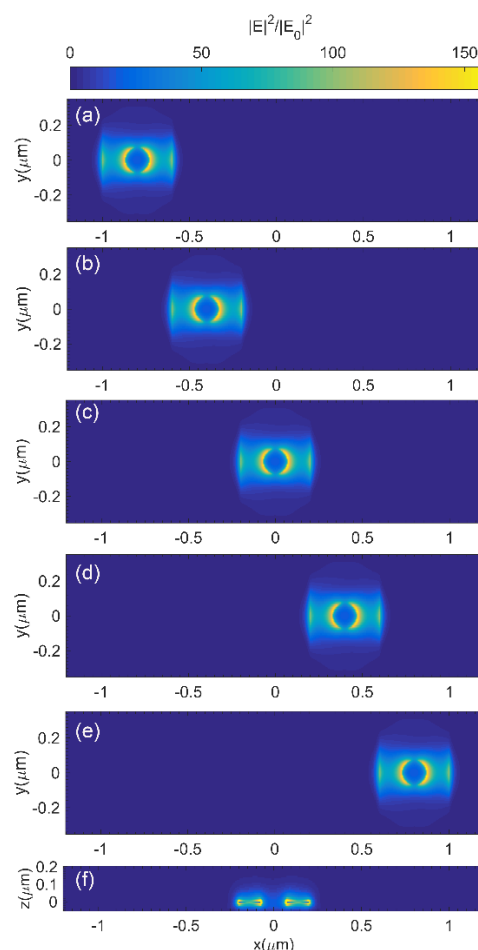
شکل (۳-۵) توزیع میدان نرمال شده و نحوه روشن و خاموش شدن هر کدام از حفره ها را در صفحه xy در مکان $z=10\text{ nm}$ در طول موج $7/2$ میکرومتر با پتانسیل شیمیایی $0/6$ الکترون-ولت و شکل (۳-۶) نمای جانبی روشن شدن حفره مرکزی در صفحه xz و در $y=0$ را نمایش می دهد. این جابجایی می تواند در تله اندازی کنترل شده نانوذرات مورد استفاده قرار گیرد.

نتیجه گیری

در این مقاله به بررسی میدان الکتریکی در یک آرایه از نانوحفره های گرافن پرداخته شد. نشان دادیم که با تنظیم پتانسیل شیمیایی بدون سوئیچ در طول موج لیزر می توان مد پلاسمونی قوی ایجاد شده در لبه نانوحفره ها را تغییر داد. این پیک رزونانسی قوی میتواند در تله اندازی نانوذرات مورد استفاده قرار گیرد.

مراجع

- [۱] A. Ashkin, "Acceleration and trapping of particles by radiation pressure," *Phys. Rev. Lett.*, vol. ۲۴, no. ۴, pp. ۲۴-۲۷, ۱۹۷۰.
- [۲] J.-D. Kim and Y.-G. Lee, "Graphene based plasmonic tweezers," *Carbon N. Y.*, vol. ۱۰۳, pp. ۲۸۱-۲۹۰, ۲۰۱۶.
- [۳] M. Samadi, et al, "Numerical investigation of tunable plasmonic tweezers based on graphene stripes," *Sci. Rep.*, vol. ۷, no. ۱, pp. ۱-۹, ۲۰۱۷.
- [۴] Khalil Mokri and et al "Polarization-dependent plasmonic nano-tweezer as a platform for on-chip trapping and manipulation of virus-like particles," *IEEE Transactions on NanoBioscience, Early access*, ۲۰۲۱.
- [۵] J. Zhang, et al, "Towards nano-optical tweezers with graphene plasmons: Numerical investigation of trapping ۱۰-nm particles with mid-infrared light," *Sci. Rep.*, vol. ۶, no. December, pp. ۱-۷, ۲۰۱۶.
- [۶] C. Cen et al., "Plasmonic absorption characteristics based on dumbbell-shaped graphene metamaterial arrays," *Phys. E Low-Dimensional Syst. Nanostructures*, vol. ۱۰۳, no. March, pp. ۹۳-۹۸, ۲۰۱۸.
- [۷] Alireza Safaei et al., "Wide Angle Dynamically Tunable Enhanced Infrared Absorption on Large-Area Nanopatterned Graphene," *ACS Nano*, vol. ۱۳, no. ۱, pp. ۴۲۱-۴۲۸, ۲۰۱۹.
- [۸] C. Cen et al., "A tunable plasmonic refractive index sensor with nanoring-strip graphene arrays," *Sensors (Switzerland)*, vol. ۱۸, no. ۱۲, pp. ۱-۱۰, ۲۰۱۸.



شکل ۳: میدان الکتریکی نرمال شده. a-e سوئیچینگ مدهای روشن با پتانسیل شیمیایی $0/6$ الکترون-ولت و خاموش با پتانسیل شیمیایی $0/5$ الکترون-ولت در یک آرایه از نانوحفره های گرافن در صفحه xy که به اندازه 10 نانومتر بالاتر از گرافن، قرار گرفته است. c-نمای جانبی روشن شدن حفره مرکزی در صفحه xz و در $y=0$

نمایش می دهد. پتانسیل شیمیایی $0/7$ الکترون-ولت با فرض استفاده از اکسید SiO_2 با ضخامت 10 نانومتر و تقریب خازن با صفحات موازی [۳] برابر 16 ولت می باشد که منجر به شکست اکسید نمی شود لازم به ذکر است با اعمال ناخالصی شیمیایی این ولتاژ می تواند به مقدار کمتری نیز کاهش یابد. با بررسی شکل می توان نتیجه گرفت که با تغییر پتانسیل شیمیایی، یک انتقال در مقادیر رزونانس میدان بوجود می آید. همانطور که در شکل (۲-۵) مشاهده میشود در پتانسیل شیمیایی $0/6$ الکترون-ولت در طول موج $7/2$ میکرومتر مقادیر میدان قوی تر بوده و محاسبات بعدی در همین طول موج و پتانسیل شیمیایی انجام خواهد شد.