



بیست و ششمین کنفرانس اپتیک و
فوتونیک ایران و دوازدهمین کنفرانس
مهندسی و فناوری فوتونیک ایران،
دانشگاه خوارزمی،
تهران، ایران.
۱۶-۱۵ بهمن ۱۳۹۸



بررسی قطر کمر باریکه لیزر در پلاسمای الکترون - حفره

داود، کلهر^۱؛ مجتبی، هاشم زاده^۲

^۱دانشکده فیزیک، دانشگاه دامغان، دامغان

^۲دانشکده فیزیک، دانشگاه صنعتی شاهرود، شاهرود

^۱Kalhor@du.ac.ir, ^۲Hashemzade@gmail.com

چکیده - در این مقاله، قطر کمر باریکه لیزر با قطبش خطی با پلاسمایی از نانوذرات نیم رسانا شامل الکترون و حفره مورد بررسی قرار می‌گیرد. باریکه لیزر با پروفایل گاوسی در نظر گرفته شده است. با در نظر گرفتن نظریه اختلال و یک روش استاندارد، معادله قطر کمر باریکه لیزر به دست آمد و جواب‌های آن به صورت تحلیلی مطالعه شد. نتایج نشان می‌دهند که با افزایش چگالی حامل‌ها، قطر کمر باریکه لیزر کم می‌شود.

کلید واژه - قطر کمر، باریکه لیزر، الکترون، حفره، نیم‌رسانا

Investigation of Beam Waist of Laser in Electron-Hole Plasma

Davood, Kalhor¹; Mojtaba, Hashemzadeh²

School of Physics, University of Damghan, Damghan

Faculty of Physics, Sharood University of Technology, Sharood

Abstract- In this paper, the beam waist of laser with linear polarization is investigated by electron hole semiconductor nanoparticles plasma. Laser beam is assumed to be with Gaussian profile. Considering the perturbation theory and a standard method, the beam waist equation is obtained and their answers are studied analytically. Calculations show that as the carrier density increases, the laser beam waist diameter decreases.

Keywords: Beam Waist, Laser Beam, Electron, Hole, Semiconductor

مقدمه

مطالعه نانو ذرات به دلیل رفتار غیرخطی فلزات در نواحی فرکانسی تشدید پلاسمونی، همواره مورد توجه محققین بوده است [۱]. برهم کنش پرتو لیزر پرشدت با پلاسما منجر به اثرات غیرخطی فراوانی می شود. برخی از این اثرات عبارتند از خودکانونی، نیروی پاندروموتیو، تغییر در چگالی پلاسما و... [۲-۵]. باید در نظر داشت که خود کانونی به علت تغییر غیرخطی در ضریب شکست پلاسما در برهم-کنش آن با باریکه لیزر به وجود می آید [۶، ۵]. بررسی پدیده خودکانونی در نیمه هادی ها یکی از مباحث جالب و در عین حال جدید می باشد. این مطلب که نیمه هادی ها را می توان به عنوان پلاسما در نظر گرفت و به وسیله آن برخی از پدیده ها را توصیف کرد، بسیار حائز اهمیت است. در این مقاله برهم کنش پرتو لیزر با قطبش خطی با نانو ذرات نیم رسانا مورد بررسی قرار گرفته است. با در نظر گرفتن تاثیر چگالی حامل ها بر پدیده خودکانونی، چند چگالی مختلف مورد مطالعه قرار گرفته است.

معادلات اصلی

انتشار یک پرتو لیزر در راستای محور z داخل پلاسمای شامل نانوذرات الکترون-حفره را در نظر بگیرید. شعاع نانوذرات r_c و چگالی آنها N و پارامتر شبکه d می باشد. در شرایط تعادلی چگالی الکترون و حفره نانوذرات n_{0e} و n_{0h} در نظر گرفته می شود. یون ها به علت سنگینی ساکن فرض شده و تحت تاثیر امواج الکترومغناطیسی باریکه لیزر حرکت نمی کنند و تنها ابر الکترونی و حفره ی نانوذرات با میدان های الکترومغناطیسی ناشی از پرتو لیزر برهم کنش دارند. در این مقاله از روش اختلالی برای محاسبات استفاده شده و کمیت های فیزیکی به صورت $x = x_0 + x_1 + x_2$ در نظر گرفته می شود. میدان الکتریکی لیزر را به صورت زیر در نظر بگیرید:

$$\vec{E}_L = \vec{E}^{(1)} = \hat{E} \hat{x} \cos \varphi \quad (1)$$

در اینجا $\varphi = (kz - \omega t)$ فاز موج، $\hat{E}$ دامنه میدان الکتریکی و ω و k به ترتیب بسامد و عدد موج پرتو لیزر می باشد. در ضمن، قطبش لیزر نیز خطی است. در رابطه (۱)

اندیس بالا بصورت (۱) اختلال مرتبه اول را نمایش می دهد. با استفاده از معادله القای فارادی مولفه میدان مغناطیسی به صورت زیر به دست می آید.

$$\vec{B}_L = \vec{B}^{(1)} = \frac{kc}{\omega} \hat{B} \hat{y} \cos \varphi \quad (2)$$

معادله ای که برهم کنش میدان های الکترومغناطیسی پرتو لیزر با حامل های بار الکتریکی را توصیف می کند به صورت زیر است [۳]

$$\frac{d\vec{V}}{dt} + \frac{\omega_{pe,h}^2}{3} \vec{r} = \mp \frac{e}{m_{e,h}} \{ \vec{E}(0) + (\vec{r} \cdot \vec{V}) \vec{E}(0) + \frac{1}{c} \vec{V} \times [\vec{B}(0) + (\vec{r} \cdot \vec{V}) \vec{B}(0)] \} \quad (3)$$

در اینجا $\vec{V}$ سرعت حامل ها، $\vec{r}$ ، e و $m_{e,h}$ به ترتیب بردار جابجایی حامل ها از حالت تعادل، اندازه بار الکتریکی و جرم الکترون و حفره و $\omega_{pe,h}^2 = 4\pi n_{0e,h} e^2 / m_{e,h}$ فرکانس پلاسمایی است. $\vec{E}(0)$ و $\vec{B}(0)$ مقادیر میدان های الکترومغناطیسی در مرکز توزیع حامل بار الکتریکی می باشند. در رابطه (۳) عبارت $(\omega_{pe,h}^2/3) \vec{r}$ نیروی بازگرداننده القایی حامل های بار الکتریکی نسبت به نقطه تعادل آن ها است. اکنون برای حل معادله (۳) برای کمیت های $\vec{V}$ و $\vec{r}$ از روش اختلالی استفاده می کنیم. با در نظر گرفتن اختلال مرتبه اول، معادله (۳) به صورت زیر ساده می شود.

$$\frac{dV_x^{(1)}}{dt} + \omega_{e,h}^2 x^{(1)} = \mp \frac{e}{m_{e,h}} \hat{E} \cos(\varphi) \quad (4)$$

که $\omega_{pe,h}^2/3 = \omega_{e,h}^2$ با توجه به اینکه $V_x^{(1)} = dx_x^{(1)}/dt$ پس $V_x^{(1)}$ ، $x_x^{(1)}$ به راحتی و با اندکی محاسبات ساده بدست می آیند. از طرفی با در نظر گرفتن اختلال مرتبه دوم، معادله (۳) بصورت زیر به دست می آید:

$$\frac{d\vec{V}^{(2)}}{dt} + \omega_{e,h}^2 \vec{r}^{(2)} = \pm \frac{e}{m_{e,h} c} \vec{V}^{(1)} \times \vec{B}^{(1)}(0) \quad (5)$$

که مولفه z سرعت به صورت زیر به دست می آید.

$$V_{ze,h}^{(2)} = \frac{\mp a^2 c^2 k \omega^3}{(\omega^2 - \omega_{e,h}^2)(4\omega^2 - \omega_{e,h}^2)} \cos(2\varphi) \quad (6)$$

معادله (۶) سرعت حامل های بار الکتریکی در جهت z را

که $\bar{a}_m(z)$ دامنه میدان مختلط بهنجار شده، $\chi = 2r_s^2/r_s^2$ ، $r_s(z)$ قطر کمر باریکه، $\alpha_s(z) = kr_s^2/2R_c$ ، R_c شعاع انحنای جبهه موج، $L_m(\chi)$ چند جمله‌ای‌های لاگر از مرتبه m است. با فرض آن که $\bar{a}_0 = a_s \exp(i\theta_s)$ و با جداسازی قسمت‌های حقیقی و موهومی، معادله زیر به دست می‌آید:

$$\frac{\partial^2 r_s}{\partial z^2} = \frac{4}{k^2 r_s^3} \left[1 - \frac{a^2 r_0^2}{8} (k_{pe}^2 N_{Le} + k_{ph}^2 N_{Lh}) \right] \quad (15)$$

که $k_{pe,h} = \sqrt{4\pi/3}(\omega_{pe,h}/c)$ و

$$N_{Le,h} = \frac{3l\omega^4}{4(\omega^2 - \omega_{pe,h}^2)^2} \left[\frac{\omega^4}{2(\omega^2 - \omega_{pe,h}^2)} - \frac{k^2 c^2}{4(\omega^2 - \omega_{pe,h}^2)} \right] \quad (16)$$

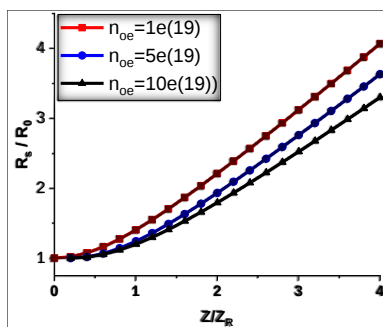
با حل معادله (15)، قطر کمر باریکه به صورت تابعی از z به دست می‌آید:

$$\left(\frac{r_s}{r_0} \right)^2 = 1 + \left(1 - \frac{P}{P_{ce}} - \frac{P}{P_{ch}} \right) \frac{z^2}{Z_R^2} \quad (17)$$

در رابطه بالا $P_{ce,h}$ به صورت $P_{ce,h} = 2\pi^2 c^5 m_{e,h}^2 / k_{pe,h}^2 e^2 N_{Le,h}$ و $P/P_{ce,h} = k_{pe,h}^2 a_0^2 r_0^2 N_{Le,h} / 8$ است.

تحلیل عددی

با رسم معادله (17)، قطر کمر باریکه برحسب z به دست می‌آید. به همین منظور لیزری با شدتی در حدود 10^{17} W/cm^2 ($a_0 = 0.271$) در نظر می‌گیریم. همچنین قطر نانو ذرات ۳۰ نانومتر، ثابت شبکه ۶۰ نانومتر و قطر بهنجار شده لکه پرتو لیزر واحد فرض شده است.



شکل ۱ تغییرات قطر نسبی کمر باریکه لیزر برحسب فاصله نسبی برای چند چگالی مختلف الکترون برای نانو ذرات نیم‌رسانا در شکل (۱) تغییرات نسبی قطر کمر باریکه لیزر (نسبت به قطر اولیه آن) بر حسب فاصله بدون بعد z/Z_R رسم شده است. در این شکل تغییرات نسبی قطر کمر باریکه لیزر برای

توصیف می‌کند که از دیدگاه ماکروسکوپی چنین سرعتی می‌تواند یک چگالی الکترون و حفره را ایجاد کند. برای دستیابی به چگالی مرتبه دوم، از معادله پیوستگی برای الکترون‌ها و حفره‌ها شروع می‌کنیم:

$$\frac{4\pi l}{3} \left(\frac{\partial n_{e,h}^{(2)}}{\partial t} + n_{0e,h} \vec{\nabla} \cdot \vec{V}_{e,h}^{(2)} \right) = 0 \quad (7)$$

که در رابطه بالا $l = (r_c/d)^3$ است. با جایگذاری $V_{ze,h}^{(2)}$ از رابطه ۶ در رابطه ۷، $n_{e,h}^{(2)}$ به صورت زیر به دست می‌آید.

$$n_{e,h}^{(2)} = \frac{-a^2 c^2 k^2 \omega^2}{(\omega^2 - \omega_{e,h}^2)(4\omega^2 - \omega_{e,h}^2)} n_{0e,h} \cos(2\varphi) \quad (8)$$

برای قطبش خطی باریکه لیزر، این چگالی منجر به تولید یک میدان الکتریکی بار-فضای مرتبه دوم می‌شود که با استفاده از معادله پواسون $(-\nabla \cdot \vec{E}^{(2)} = 4\pi e(n_e^{(2)} - n_h^{(2)}))$ به دست می‌آید.

$$E_z^{(2)} = \frac{\pm 2\pi e a^2 k^2 \omega^2 n_{0e,h}}{(\omega^2 - \omega_{e,h}^2)(4\omega^2 - \omega_{e,h}^2)} \sin(2\varphi) \quad (9)$$

به طور مشابه مولفه‌های مرتبه سوم مکان و سرعت نیز به صورت زیر می‌باشد.

$$\vec{r}_{e,h}^{(3)} = \frac{-a^3 c \omega^7}{2(\omega^2 - \omega_{e,h}^2)^4} \hat{x} \cos(\varphi) \quad (10)$$

$$\vec{V}_{e,h}^{(3)} = \frac{\pm a^3 c \omega^8}{2(\omega^2 - \omega_{e,h}^2)^4} [\hat{x} \sin(\varphi)] \quad (11)$$

با ترکیب معادلات ماکسول، معادله موج به صورت زیر به دست می‌آید.

$$\nabla^2 \vec{E} - \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) = \frac{4\pi}{c^2} \frac{\partial \vec{J}}{\partial t} + \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} \quad (12)$$

که چگالی جریان $\vec{J} = \vec{J}_e + \vec{J}_h$ بصورت زیر است:

$$\vec{J}_{e,h} = \mp \left(\frac{4\pi e l}{3} \right) (n_{0e,h} + n_{e,h}^{(2)}) (\vec{V}_{e,h}^{(1)} + \vec{V}_{e,h}^{(2)} + \vec{V}_{e,h}^{(2)}) \quad (13)$$

با استفاده از روش استاندارد شناخته شده بسط وابسته چشمه (SDE)، می‌توانیم معادلات فوق را حل می‌کنیم. روش فوق‌الذکر بدین صورت است که دامنه بهنجار شده را به صورت زیر در نظر می‌گیریم [۳]:

$$a(r, z) = \sum_m \bar{a}_m L_m(\chi) \exp(-(1 - i\alpha_s)\chi/2), m = 0, 1, 2 \quad (14)$$

که باید از توان یا شدت بالاتری استفاده کنیم تا بتوانیم پدیده خودکانونی را مشاهده کنیم. نتایج تجربی پدیده خودکانونی نیز موید این مهم است که با افزایش شدت پرتو لیزر خودکانونی افزایش می‌یابد [۵]. با توجه به روابط (۱۵)–(۱۷)، چون چگالی و شدت پرتو لیزر رفتار مشابه هستند (افزایش در این دو پارامتر نتیجه یکسانی به دست می‌آورد) نتیجه می‌گیریم که کار تجربی این نتایج را تایید می‌کنند.

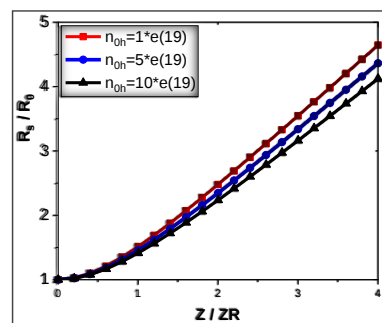
نتیجه گیری

در این پژوهش، برهم‌کنش پرتو لیزر با پلاسمایی شامل الکترون - حفره مطالعه شده است. تغییرات قطر کمر پرتو لیزر با قطبش خطی با پلاسمایی از نانو ذرات نیم‌رسانا مورد بررسی قرار گرفته است. پرتو لیزر با پروفایل گاوسی در نظر گرفته شده است. با در نظر گرفتن اختلال و یک روش استاندارد (SDE)، معادله قطر کمر باریکه لیزر به دست آمده و جواب‌های آن به صورت تحلیلی مطالعه شده است. نمودار قطر کمر باریکه لیزر برای مقادیر مختلف چگالی الکترون و حفره رسم شده است. نتایج نشان می‌دهد که با افزایش چگالی حامل‌های بار، قطر کمر باریکه لیزر کم می‌شود.

مرجع‌ها

- [1] M. S. Sodha and S. C. Kaushik, "Self-Focusing of Electromagnetic Waves in a Degenerate Electron-Hole Plasma", Appl. Phys., Vol. 3, pp. 141-148, 1974.
- [2] M. Hashemzadeh, "Self-focusing and defocusing of Gaussian laser beams in collisional inhomogeneous plasmas with linear density and temperature ramps", Phys. Plasmas, Vol. 25, pp. 012309, 2018.
- [3] N. Sepehri Javan, "Self-focusing of an intense laser pulse interacting with a periodic lattice of metallic nanoparticle", Phys. Plasmas, Vol. 22, pp. 093116, 2015.
- [4] P. Qi, L. Zhang, L. Lin, N. Zhang, Y. Wang, W. Liu, "Critical power for self-focusing of optical beam in absorbing media", Laser Laser Phys. Vol. 28, pp. 045407, 2018.
- [5] Y. Choi, J. H. Park, M. R. Kim, and W. Jhe, "Direct observation of self-focusing near the diffraction limit in polycrystalline silicon film", Appl. Phys. Lett., Vol. 78, pp. 856-858, 2001.

چگالی الکترون $n_{0e} = 1 \times 10^{20}, 5 \times 10^{19}, 1 \times 10^{19} \text{ cm}^{-3}$ در نظر گرفته شده است. همچنین چگالی حفره $n_{0h} = 1 \times 10^{19} \text{ cm}^{-3}$ در نظر گرفته شده است. نمودار نشان می‌دهد که با افزایش چگالی الکترونی اثر خودکانونی افزایش می‌یابد.



شکل ۲ تغییرات قطر نسبی کمر باریکه لیزر برحسب فاصله نسبی برای

چند چگالی مختلف حفره‌ها برای نانو ذرات نیم رسانا

همانگونه که از معادله (۱۵) دیده می‌شود این معادله یک معادله غیرخطی است. در پدیده‌های خطی (که غالباً از معادلات خطی به دست می‌آید)، پارامترهای فیزیکی مانند چگالی تأثیری روی دامنه موج ندارند و تنها باعث تغییر نوسانات میدان می‌شوند. با توجه به معادله (۸)، با افزایش چگالی اولیه، مقدار چگالی (غیرخطی) مرتبه دوم دستخوش تغییر می‌شود. از طرفی با توجه به معادله موج، تغییر چگالی غیر خطی منجر به تغییر بر روی میدان الکتریکی می‌شود از آنجایی که چگالی مرتبه دوم خود وابسته به شدت است، دوباره تغییر کرده و به همین صورت این دور ادامه خواهد داشت. نتیجه نهایی این که قطر کمر باریکه لیزر کاهش می‌یابد و در نتیجه پدیده خودکانونی راحت‌تر انجام می‌شود. همچنین در شکل (۲) تغییرات نسبی قطر کمر باریکه لیزر بر حسب فاصله بدون بعد z/Z_R رسم شده است. در شکل (۲) چگالی حفره‌ها برابر با $n_{0h} = 1 \times 10^{20}, 5 \times 10^{19}, 1 \times 10^{19} \text{ cm}^{-3}$ می‌باشد. این نمودار نیز نشان می‌دهد که با افزایش چگالی حفره‌ها اثر خودکانونی افزایش می‌یابد. دلیل این امر را می‌توان از نسبت $P/P_{ce,h}$ به دست آورد. با افزایش چگالی حفره‌ها، $k_{pe,h}$ نیز افزایش یافته و در نتیجه $N_{Le,h}$ کاهش می‌یابد. چون $N_L \propto 1/(\omega^2 - \omega_p^2)^3$ و $k_p \propto \omega_p^2$ پس کمیت N_L غالب بوده و در نتیجه $P/P_{ce,h}$ کاهش می‌یابد. این بدان معناست