

لهم اسْتَغْفِرُكَ



دانشکده علوم پایه

پایان نامه دوره کارشناسی ارشد در رشته فیزیک اتمی مولکولی

موضوع:

اثر تغییر شکل پالس چرپ شده بر میدان عقبه لیزری

استاد راهنما:

جناب آقای دکتر سعید میرزا نژاد

استاد مشاور:

جناب آقای دکتر فرشاد صحبت زاده

نام دانشجو:

ربابه آزادیفر

بهار ۱۳۹۰

تقدیم به:

پدر و مادر عزیزم

و

همسر مهر بانم

ب.

سپاسگزاری

رسول خدا فرمودند:

«مَنْ عَلِمَنِي حَرْفًا فَقَدْ سَيَرَنِي عَبْدًا»

برخود لازم می‌دانم از زحمات و راهنمایی‌های ارزشمند استادان گرامی جناب آقای دکتر سعید

میرزانژاد و جناب آقای دکتر فرشاد صحبت‌زاده تشکر و قدردانی نمایم. همچنین از راهنمایی‌های

ارزشمند جناب آقای دکتر مهدی عصری در طول این پروژه کمال تشکر را دارم.

در پایان از همسر عزیزم جناب آقای طه کوهرخی بخاطر همه خوبی‌ها و مهربانی‌ها و حمایت‌های

بی‌دریغش که در تمام این مدت حامی و پشتیبان من بوده است تشکر ویژه دارم.

چکیده:

روش‌های متفاوتی برای شتابدهی الکترون در پلاسمای رقیق پیشنهاد شده است. یکی از این روش‌ها، شتابدهی از طریق ایجاد میدان عقبه لیزری می‌باشد. در این روش یک پالس کوتاه با فرکانسی بزرگتر از فرکانس پلاسما باعث ایجاد نوسانات پلاسمایی در عقب پالس می‌شود که به نوسانات پلاسما در این حالت میدان عقبه می‌گویند. یکی از کاربردهای مهم میدان‌های عقبه لیزری شتاب الکترون‌ها یا یون‌ها با گرادیان شتاب بالا است. این پروژه به دنبال روشی برای تقویت میدان عقبه در برهمکنش غیرخطی پالس کوتاه لیزری با پلاسما یکنواخت در یک بعد می‌باشد. مدلی که در این پروژه مورد استفاده قرار گرفته است بر مبنای معادلات سیالی نسبیتی پلاسمای سرد و معادلات ماکسول است. پالس لیزری از ابتدا بصورت یک پالس چرب شده خطی با فرکانس $(\omega_0 - \omega)$ درنظر گرفته شده است که b پارامتر چرب می‌باشد. با اصلاح شکل معادلات حاکم بر تحول پالس و میدان عقبه بصورت تحلیلی، تأثیر همزمان چرب شدن و تغییر شکل پالس بر دامنه میدان عقبه مورد مطالعه قرار گرفته است. نتایج بدست آمده در این پروژه نشان می‌دهند که دامنه میدان عقبه برای پالسی با چرب شدن مناسب بطور قابل توجهی رشد خواهد کرد. به طور مثال برای پلاسمایی با چگالی $n_p = 1.7 \times 10^{17} \text{ cm}^{-3}$ که معادل با طول موج پلاسمای $b = \lambda_p = 80 \mu\text{m}$ است و یک پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ ، طول موج $\lambda_i = 0.8 \mu\text{m}$ ($\omega_0/\omega_p = 100$)، پارامتر چرب $t = 90 \tau_z$ ، در زمان $\sigma_z = 0.795$ رسانیده است. در حالیکه و طول پالس $c^2/m_0 \phi/e = 3.2$ رسانیده است. در نظر گرفتن اثر تغییر شکل پالس $c^2/m_0 \phi/e = 0.9$ بدست می‌آید. همچنین نتایج این مقدار برای پالس غیر چرب، بدون در نظر گرفتن اثر تغییر شکل پالس $c^2/m_0 \phi/e = 0.9$ بدست می‌آید. همچنین نتایج مؤید آن است که دامنه میدان عقبه نسبت به حالتی که اثر تغییر شکل پالس در نظر گرفته نشده باشد، بطور قابل ملاحظه‌ای رشد می‌کند.

واژه‌های کلیدی:

میدان عقبه لیزری، پالس لیزری با فرکاتس متغیر(چرپ)، چرپ شدگی خطی، تغییر شکل پالس، تفاضلات محدود صریح

مقالات استخراج شده از این رساله

- ۱- مقاله ارائه شده با عنوان "تأثیر همزمان چرپ شدگی و تغییر شکل پالس بر دامنه میدان عقبه لیزری" بصورت پوستر در کنفرانس فیزیک ایران، ۲۰ تا ۲۳ شهریور ماه ۱۳۸۹ در دانشگاه بوعلی سینا همدان.
- ۲- مقاله ارائه شده با عنوان "تأثیر چرپ شدگی پالس بر دامنه میدان عقبه لیزری" بصورت پوستر در کنفرانس اپتیک و فوتونیک ایران، ۱۹ تا ۲۱ بهمن ماه ۱۳۸۹ در مرکز بین‌المللی علوم و تکنولوژی پیشرفت‌ه و علوم محیطی کرمان.

فهرست مطالب

صفحه	عنوان
۱	فصل اول- مقدمه و مفاهیم برهمکنش لیزر پلاسما
۱	۱) مقدمه
۴	۲) مفاهیم برهمکنش لیزرپلاسما
۴	۳-۱) انتشار لیزر در پلاسما
۶	۳-۲-۱) نیروی محرکه
۷	۳-۲-۲) برهمکنش لیزر با پلاسمای کم چگال
۸	۳-۲-۳) پدیده شکست موج
۹	۳-۱) روش های شتاب لیزرنی
۹	۳-۲-۱) شتابدهنده ها در محیط خلاء
۱۰	۳-۲-۲) شتابدهنده ها در محیط پلاسما
۱۲	۳-۲-۳-۱) شتابدهنده موج زشی پلاسمایی
۱۳	۳-۲-۳-۲) شتابدهنده میدان عقبه لیزرنی
۱۴	۳-۲-۳-۳) شتابدهنده خود مدولاسیون میدان عقبه لیزرنی
۱۶	۳-۲-۳-۴) شتابدهنده میدان عقبه ذره ای
۱۷	۳-۲-۳-۵) رژیم حبابی
۱۸	۴-۱) تولید پالس های لیزرنی با روش CPA
۲۱	۴-۲) تولید پالس فمتو ثانیه اولیه
۲۱	۴-۳) کشن آوری پالس
۲۳	۴-۴) توری پراش
۲۳	۴-۵) منشورها
۲۵	۴-۶) ترکیب توری ها، عدسی ها، منشورها و آینه ها

۲۷ تقویت (۱-۴-۳)
۲۸ روش باز تولید (۱-۳-۴-۱)
۲۹ روش مسیرهای چندگانه (۱-۴-۳-۲)
۳۰ فشرده ساز (۱-۴-۴-۱)
۳۲ تولید پالس فرکانس متغیر (۱-۴-۵-۱)
۳۲ تغییر در وضعیت فشرده ساز (۱-۵-۱)
۳۳ استفاده از کانال پلاسمایی (۱-۵-۲)
۳۵ فصل دوم- تولید میدان عقبه یک بعدی غیرخطی توسط پالس لیزر چرب شده
۳۵ مقدمه (۲-۱)
۳۶ معادلات حاکم بر میدان عقبه یک بعدی غیرخطی (۲-۲)
۴۱ حل عددی معادله میدان عقبه (۲-۳)
۴۱ بی بعدسازی معادله (۲-۳-۱)
۴۲ چرب خطی (۲-۳-۲)
۴۸ چرب گاؤسی (۲-۳-۳)
۵۶ فصل سوم- اثر تغییر شکل پالس لیزری بر تولید میدان عقبه یک بعدی
۵۶ مقدمه (۳-۱)
۵۷ معادله موج پالس لیزری در پلاسما (۳-۲)
۵۹ حل عددی معادلات (۳-۳)
۶۰ بی بعدسازی معادلات (۳-۳-۱)
۶۲ بررسی نتایج عددی (۳-۴-۴)
۶۲ پالس غیر چرب (۳-۴-۱)

فصل چهارم- اثر همزمان تغییر شکل و چرپشدنگی پالس لیزری بر تولید میدان عقبه	۷۰
۱-۴) مقدمه	۷۰
۲-۴) معادله موج پالس لیزری چرپ شده خطی در محیط پلاسما	۷۱
۳-۴) حل تحلیلی معادلات	۷۳
۴-۴) حل عددی معادلات	۷۶
۵-۴) بی‌بعد سازی معادلات	۷۷
۶-۴) بررسی نتایج عددی	۸۰
۷-۴) نتیجه‌گیری و پیشنهادات	۹۰
پیوست الف): روش تفاضلات محدود در حل عددی معادلات فصل سوم	۹۲
پیوست ب): روش تفاضلات محدود در حل عددی معادلات فصل چهارم	۹۵
پیوست ج): برنامه‌های استفاده شده در این تحقیق به زبان فرتون	۹۸
منابع و مأخذ	۱۰۹
چکیده انگلیسی	۱۱۲

فهرست شکل‌ها

صفحه

شماره شکل

- شکل(۱-۱) : سرعت فاز بی بعد C / v_{ph} و سرعت گروه بی بعد C / v_g بر حسب تابعی از n_e / n_g ۵
- شکل(۲-۱) : نمایه‌ای از نیروی محرکه یک پالس لیزری با مشخصه گاؤسی ۷
- شکل(۳-۱) : نمایه ورود پالس لیزر به داخل پلاسمما و تولید میدان‌های الکتریکی طولی ۸
- شکل(۴-۱) : نمایه‌ای از یک شتابدهنده موج ضربانی پلاسمایی ۱۲
- شکل(۵-۱) : نمایه‌ای از میدان عقبه تولید شده توسط پالس لیزری، الکترون‌ها می‌توانند در این میدان‌ها گیر افتاده و شتاب بگیرند ۱۳
- شکل(۶-۱) : نمایه‌ای از میدان عقبه تولید شده توسط مدولاسیون پالس لیزری، الکترون‌ها می‌توانند در این میدان‌ها گیر افتاده و شتاب بگیرند ۱۵
- شکل(۷-۱) : نمایه‌ای از اصول شتابدهنده میدان عقبه ذره‌ای ۱۶
- شکل(۸-۱) : نمایه‌ای از اصول شتاب در رژیم حبابی ۱۸
- شکل(۹-۱) : تغییرات شدت لیزر در سالهای مختلف ۱۹
- شکل(۱۰-۱) : نمایه‌ای از اصول روش CPA ۲۰
- شکل(۱۱-۱) : نوسانگر روش قفل شدگی مد برای تولید پالس فمتو ثانیه ۲۱
- شکل(۱۲-۱-الف) : پالس با تغییر فرکانس افزایشی و میدان الکتریکی مربوط به آن ۲۲
- شکل(۱۲-۱-ب) : پالس با تغییر فرکانس کاهشی و میدان الکتریکی مربوط به آن ۲۲
- شکل(۱۳-۱) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از دو توری پراش، پالس خروجی فرکانس متغیر کاهشی است ۲۳
- شکل(۱۴-۱-الف) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از دو منشور، پالس خروجی فرکانس متغیر کاهشی است ۲۴
- شکل(۱۴-۱-ب) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از چهار منشور، پالس خروجی فرکانس متغیر کاهشی است ۲۴
- شکل (۱۵-۱) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از دو توری، دو عدسی و یک آینه تمام بازتاب، پالس خروجی پاشندگی مثبت دارد ۲۵

شکل (۱۶-۱) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از دو توری، دو عدسی و یک آینه تمام بازتاب..... ۲۶

شکل (۱۷-۱) : نمایه کش آوری پالس با استفاده از یک توری، یک آینه تخت و یک آینه خمیده، پالس خروجی تغییر فرکانس افزایشی دارد..... ۲۶

شکل (۱۸-۱) : نمایه کش آوری پالس توسط آینه های پاشنده، پالس خروجی تغییر فرکانس کاهشی دارد..... ۲۷

شکل (۱۹-۱) : نمایه ای از تقویت پالس با روش باز تولید..... ۲۸

شکل (۲۰-۱) : تقویت پالس با روش مسیرهای چندگانه با استفاده از دو آینه خمیده، یک آینه تخت، دو قطبشگر و یک سلول پاکلز..... ۲۹

شکل (۲۱-۱) : تقویت پالس بر اساس روش مسیرهای چندگانه با استفاده از چهار آینه خمیده..... ۲۹

شکل (۲۲-۱) : نمایه فشرده سازی پالس را با استفاده از دو توری و یک آینه تمام بازتاب..... ۳۱

شکل (۲۳-۱) : نمایه ای از قسمتهای مختلف روش CPA..... ۳۱

شکل (۲۴-۱) : جدایی نسبی فشرده ساز که می تواند منجر به تولید پالس با تغییر فرکانس مثبت و منفی شود..... ۳۲

شکل (۲-۱) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده پالس لیزری با $\tilde{E}_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = -3$ ب حسب ۴۳

شکل (۲-۲) : پتانسیل بُرداری بی بعد شده پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = -3$ ب حسب ۴۴

شکل (۲-۳-الف) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = 6$ ، $\sigma_i = 0.795\lambda_p$ ب حسب ۴۵

شکل (۲-۳-ب) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = -3$ ب حسب ۴۵

شکل (۴-۲) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب پارامترهای چرب خطی بی بعد شده..... ۴۶

شکل (۵-۲) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب طول بی بعد شده پالس لیزری..... ۴۷

شکل (۶-۲) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = 6$ ، $\sigma_i = 0.795\lambda_p$ ب حسب ۴۸

شكل (۷-۲) : میدان الکتریکی بی بعد شده پالس با $\tilde{E}_0 = \sqrt{8}$ و $\Delta_\omega / \omega_p = -6$ ، $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ بر حسب

۴۹..... ξ / λ_p

شكل (۸-۲) : پتانسیل بُرداری بی بعد شده پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\Delta_\omega / \omega_p = -6$ ، $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ بر حسب

۵۰..... ξ / λ_p

شكل (۹-۲) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب پارامترهای چرب گاؤسی بی بعد شده

۵۱..... ξ / λ_p

شكل (۱۰-۲) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب طول بی بعد شده پالس لیزری

شكل (۱۱-۲) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\Delta_\omega / \omega_p = 8$ ، $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ و $\xi_0 = -3$ بر

حسب ξ / λ_p ، خط قرمز رنگ $\Delta_\omega / \omega_p = 0$ و خط آبی رنگ $\Delta_\omega / \omega_p = 8$

شكل (۱۲-۲) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\Delta_\omega / \omega_p = -8$ ، $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$

۵۳..... ξ / λ_p و $\Delta_\omega / \omega_p = -8$ ، $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.25$ ، $a_0 = \sqrt{8}$ و $\xi_0 = -3$ بر حسب

شكل (۱۳-۲) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $\tilde{E}_0 = \sqrt{8}$ و $\Delta_\omega / \omega_p = -8$ و $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ بر حسب

۵۴..... ξ / λ_p

شكل (۱-۳) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده پالس لیزری غیر چرب با $\tilde{E}_0 = \sqrt{8}$ و $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ و $\xi_0 = -3$ بر حسب

۶۳..... ξ / λ_p

شكل (۲-۳) : پتانسیل بُرداری بی بعد شده پالس لیزری غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\sigma_z / \lambda_p \approx 0.795$ و $\xi_0 = -3$ بر حسب

۶۴..... ξ / λ_p

شكل (۳-۳-الف) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ و $\xi_0 = -3$ بر

حسب ξ / λ_p در زمان $t = 1\tau_p$

شكل (۳-۳-ب) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ و $\xi_0 = -3$ بر

حسب ξ / λ_p در زمان $t = 30\tau_p$

شكل (۳-۳-ج) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8}$ و $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ و $\xi_0 = -3$ بر

حسب ξ / λ_p در زمان $t = 90\tau_p$

شکل (۳-۳-د) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزرسی غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8}$ ، $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ و $= -3$ برابر

حسب λ_p/λ . خط مشکی در زمان $t = \tau_p$ ، خط قرمز رنگ در زمان $t = 30\tau_p$ و خط آبی رنگ در زمان $t = 90\tau_p$

شكل (٤-٣-الف) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالس لیزری غیر چرب با $a_0 = \sqrt{8} \lambda_p$ و $\sigma_z = 0.795$

۹۷..... $t = 1\tau_p$ در زمان ξ/λ_p بر حسب $\xi_0 = -3$

شكل (٤-٣-ب) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالس لیزری غیر چرپ با $a_0 = \sqrt{8} = 0.795\lambda_p$ و σ_z

$$68. \dots \dots \dots t = 30\tau_p \quad \xi/\lambda_p \text{ در زمان} \quad \zeta_0 = -3$$

شکل (۴-۳-ج) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالس لیزری غیر چرپ با $a_0 = \sqrt{8} = 0.795\lambda_p$ و σ_z

$$68 \dots \dots \dots t = 90\tau_p \quad \text{در زمان} \quad \xi / \lambda_p \quad \text{بر حسب} \quad \xi_0 = -3$$

شکل(٤-الف) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزرنی با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.795\lambda_p$

$\lambda_0 = -3$ در زمان $t = 5\tau_p$ بر حسب ξ/λ_p

شکل(۴-۱-ب) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p/\omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$

۸۱ بر حسب λ_p/λ در زمان $t = 30\tau_p$

شکل(۱-۴-ج) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p/\omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$

۸۱ بر حسب λ_p/λ در زمان $t = 85\tau_p$

شکل (۱-۴-د): دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $a_0 = \sqrt{8}$ و $b\lambda_p/\omega_p = -3$ برابر

حسب λ_p/λ . خط مشکی در زمان $t = 5\tau_p$, خط قرمز رنگ در زمان $t = 30\tau_p$ و خط آبی رنگ در زمان $t = 85\tau_p$

شکل (۲-۴-الف) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $\zeta_0 = -3$

بر حسب ξ/λ_p در زمان $t = 90\tau_p$

شکل (۴-۲-ب) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $\zeta_0 = -3$

بر حسب ξ/λ_p در زمان $t = 90\tau_p$... ۸۳

شکل (۴-۲-ج) : دامنه پتانسیل میدان عقبه بی بعد شده برای پالس لیزری با $\sigma_z = 0.795\lambda_p$ و $a_0 = \sqrt{8}$ بر حسب ξ/λ_p

در زمان $\tau_p = 90$. خط مشکی برای پارامتر چرپ $b\lambda_p / \omega_p = -6$ و خط آبی برای

۸۴.....پارامتر چرب $b\lambda_p / \omega_p = 6$

شکل (۴-۳) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب پارامترهای چرپ خطی بی بعد شده..... ۸۵

شکل (۴-۴) : دامنه پتانسیل بی بعد شده میدان عقبه بر حسب طول بی بعد شده پالس لیزری..... ۸۶

شکل (۴-۵-الف) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p / \omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.6\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$ بر حسب $t = 0$ در زمان ξ / λ_p ۸۷

شکل (۴-۵-ب) : دامنه میدان الکتریکی بی بعد شده میدان عقبه برای پالسی با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p / \omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.6\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$ بر حسب $t = 90\tau_p$ در زمان ξ / λ_p ۸۸

شکل (۶-۴-الف) : آشفتگی چگالی پلاسمای برای پالسی با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p / \omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.6\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$ بر حسب $t = 5\tau_p$ در

شکل (۶-۴-ب) : آشفتگی چگالی پلاسمای برای پالسی با $\xi_0 = -3$ و $b\lambda_p / \omega_p = 6$ ، $\sigma_z = 0.6\lambda_p$ ، $a_0 = \sqrt{8}$ بر حسب $t = 90\tau_p$ در زمان ξ / λ_p ۸۹

فهرست علائم و اختصارات

CPA	Chirp Pulse Amplification	تفویت پالس فرکانس متغیر
PBWA	Plasma beat wave accelerator	شتا بد هنده موج ضربانی پلاسمایی
LWFA	Laser wake field accelerator	شتا بد هنده میدان عقبه لیزری
SMLWFA	Self modulation laser wake field accelerator	شتا بد هنده خود مدولاسیون میدان عقبه لیزری
PWFA	Particle wake field accelerator	شتا بد هنده میدان عقبه ذره ای
PIC	Particle in cell	ذره در سلول (روش شبیه سازی)

فصل اول

مقدمه و مفاهیم برهمکنش لیزر پلاسما

فصل اول : مقدمه و مفاهیم برهمکنش لیزر پلاسما

(۱-۱) مقدمه

شتا بد هندهای ذرات با ایجاد ذرات پر انرژی از دیرباز نقش مهمی در پیشرفت صنعت، پزشکی و دیگر مقوله های زندگی انسان ها ایفا کرده اند. با ورود لیزر به عرصه علم و تکنولوژی و دست یابی به لیزر های پُرشدت، نسل جدیدی از شتابده هندها به وجود آمدند و شتابده هندهای لیزری به عنوان سیستم های ارزان تر و فشرده تر پیشنهاد شدند. نوع خاصی از شتابده هندهای لیزری، شتابده هندها در محیط پلاسما می باشند که از پلاسما به عنوان محیطی برای شتاب الکترون ها استفاده می شود.

در سال های اخیر شتابده هندهای پلاسمایی بدلیل توانایی تحمل گرادیان شتاب بسیار بالا و کوتاه بودن فاصله شتابده هی، رشد قابل توجهی کرده اند. در شتابده هندهای کلاسیک از میدان های الکتریکی که به یکی از روش های الکترواستاتیکی، القایی یا رادیوفرکانسی تولید شده اند، بطور مستقیم برای شتابده هی ذرات استفاده می کنند. بدلیل جنس و ساختمان این شتابده هندها بیشترین اندازه میدان الکتریکی که می توان در

آنها تولید و برای شتابدهی استفاده کرد به 100 MV/m محدود می‌شود که ناشی از تخلیه الکتریکی روی دیوارهای فلزی می‌باشد [۱]. در حالیکه در شتابدهندهای پلاسمایی با انتخاب مناسب چگالی پلاسما می‌توان میدان‌هایی از مرتبه 100 GV/m نیز تولید کرد.

روش‌های زیادی جهت تولید امواج پلاسما و شتاب الکترون در پلاسما پیشنهاد شده است که یکی از موفق‌ترین آنها تولید امواج در پلاسما بوسیله پالس لیزری^۱ است. استفاده از میدان‌های الکتریکی طولی پلاسما جهت شتابدهی اولین بار توسط Dawson و Tajima در سال ۱۹۷۹ پیشنهاد شد [۲]. با ابداع روش CPA^۲ توسط Strickland و Mourou در سال ۱۹۸۵ [۳] و تولید پالس‌های لیزری کوتاه پُرشدت ($I \geq 10^{18} \text{ W/cm}^2$, $\tau \leq 1\text{ps}$) بکارگیری این روش برای شتابدهی الکترون‌ها به واقعیت نزدیک شده است.

در این روش یک پالس کوتاه لیزری با طولی از مرتبه طول موج پلاسما وارد محیط پلاسما می‌شود. نیروی محرکه^۳ حاصل از پالس لیزری الکترون‌ها را به علت جرم کمتر از ناحیه پُرشدت دور می‌کند، به دلیل جدایی بین بارهای مثبت و منفی و اختلاف پتانسیل بین آنها یک میدان الکتریکی طولی، به نام میدان عقبه^۴ در پشت پالس تولید می‌شود که با سرعتی نزدیک به سرعت نور حرکت کرده و می‌تواند باعث شتاب ذرات باردار گردد. در آزمایش‌های اولیه در سال ۲۰۰۲ با این روش بسته‌های الکترونی با انرژی بالاتر از ۲۰۰ MeV و پهن‌شدگی زیاد تولید شدند [۴]، اما در سال ۲۰۰۴ محققین با این روش موفق شدند بسته‌های الکترونی با انرژی‌های بالاتر و پهن‌شدگی کم تولید کنند [۵و۶].

در بررسی‌های انجام شده در سال ۲۰۰۵، محققین اثر تغییر فرکانس پالس لیزری را در برهمکنش خطی با پلاسما مورد مطالعه قرار دادند و نشان دادند تغییر فرکانس پالس، تأثیر مثبتی در افزایش دامنه میدان عقبه

¹ Laser Wake-Field Generation

² Chirp Pulse Amplification

³ Ponderomotive force

⁴ Wake-Field

دارد [۷]. همچنین در بررسی‌های اخیر انجام شده محققین نشان داده‌اند که در برهمکنش غیر خطی پالس لیزر چرب شده با پلاسمما بدون در نظر گرفتن تغییر شکل پالس، می‌توان دامنه میدان عقبه را تا چندین مرتبه تقویت کرد [۸-۹]. موضوع مورد بحث در این پایان‌نامه بررسی اثرات تغییر فرکانس (چرب‌شدگی) و تغییر شکل پالس لیزری بر روی میدان عقبه تولید شده در پلاسمما می‌باشد، که در فصل‌های زیر دسته‌بندی شده است.

فصل اول: در این فصل مفاهیم برهمکنش لیزرپلاسمما، روش‌های شتاب الکترون و روش‌های تولید پالس‌های پُرشدت با فرکانس متغیر مورد بررسی قرار می‌گیرد.

فصل دوم: تولید میدان عقبه یک‌بعدی در رژیم غیرخطی برای پالس لیزر چرب شده با ثابت فرض کردن شکل پالس لیزری مورد بررسی قرار خواهد گرفت.

فصل سوم: اثر تغییر شکل پالس لیزری بر تولید میدان عقبه مورد بررسی قرار می‌گیرد.
فصل چهارم: با اصلاح معادلات حاکم بر تولید میدان عقبه غیرخطی، اثر همزمان تغییر شکل و چرب شدگی پالس لیزری بر تولید میدان عقبه مورد بررسی قرار می‌گیرد.

۲-۱) مفاهیم برهمکنش لیزر پلاسمما

۱-۲-۱) انتشار لیزر در پلاسمما

انتشار یک موج الکترومغناطیسی در پلاسمما بوسیله رابطه پاشندگی پلاسمما توصیف می‌شود [۱۰]:

$$\omega^2 = \omega_p^2 + c^2 k^2 \quad (1-1)$$

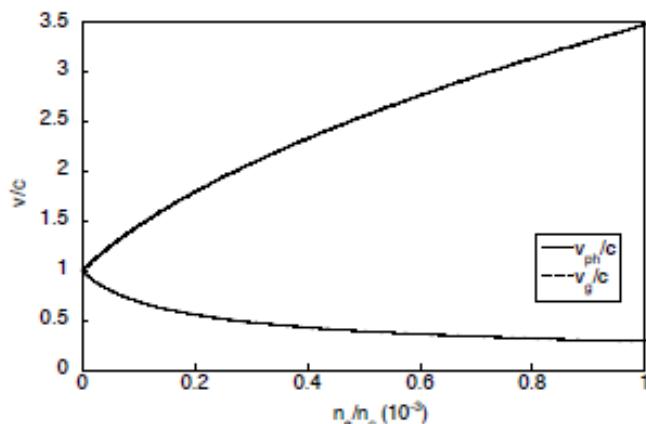
ω_p فرکانس غیر نسبیتی پلاسمماست که با رابطه زیر تعریف می‌شود:

$$\omega_p = \sqrt{\frac{4\pi n_e e^2}{m_e}} \quad (2-1)$$

که n_e چگالی الکترون‌های پلاسما و m_e جرم الکtron است. موج الکترومغناطیسی با فرکانس $\omega_0 = 2\pi c/\lambda$ در صورتی می‌تواند وارد پلاسما شود که $\omega_p < \omega_0$ باشد، اگر $\omega_p > \omega_0$ موج نمی‌تواند وارد پلاسما شود. از برابر قرار دادن $\omega_p = \omega_0$ می‌توانیم چگالی بحرانی که مرز عبور و عدم عبور موج است را بدست آوریم:

$$n_c = \frac{m_e \omega_0^2}{4\pi e^2} = \frac{1.22 \times 10^{21}}{\lambda^2 (\mu\text{m})} (\text{cm}^{-3}) \quad (3-1)$$

اگر $n_e < n_c$ پلاسما کم چگال^۱ است و اگر $n_e > n_c$ پلاسما را پُرچگال^۲ گویند. در شکل (۱-۱) سرعت فاز پالس لیزری در پلاسما $v_{ph}/c = \omega/k = (1 - n_e/n_c)^{-1/2}$ و سرعت گروه پالس $v_g/c = \partial\omega/\partial k = (1 - n_e/n_c)^{1/2}$ بر حسب تابعی از n_e/n_c ترسیم شده است. دیده می‌شود با افزایش چگالی الکترون، سرعت گروه کاهش پیدا می‌کند، در حالیکه سرعت فاز افزایش می‌یابد.



شکل (۱-۱) : سرعت فاز بی‌بعد c/v_{ph} و سرعت گروه بی‌بعد c/v_g بر حسب تابعی از n_e/n_c .

^۱ Underdense Plasma
^۲ Overdense Plasma