



مجله سنجش و ايمني پرتو، جلد ٦، شمارهٔ ١، زمستان ١٣٩٦

اندازه گیری طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند با استفاده از یک طیفسنج تابش ترمزی

مهسا معظمیقمصری'، احمد رمضانیمقدمآرانی'*، اردوان کوهی'، بنفشه پورشهاب'، چاپار رسولی' و فاطمه شاکری'

^۱دانشکده فیزیک، دانشگاه کاشان، کاشان، اصفهان، ایران. ^۲پژوهشکده فیزیک پلاسما و گداخت هستهای، پژوهشگاه علوم و فنون هستهای، سازمان انرژی اتمی ایران، تهران، ایران. [®]اصفهان، کاشان، دانشگاه کاشان، دانشکده فیزیک، کد پستی: ۸۷۳۱۷۵۳۱۵۳ پست الکترونیکی: ramezamo@kashanu.ac.ir

چکیدہ

هدف از انجام این پژوهش، طراحی و امکانسنجی ساخت یک طیفسنج تابش ترمزی برای اندازه گیری طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند میباشد. در این طرح مجموعهای از فیلترهای سربی با افزایش انرژی قطع و دزیمترهای ترمولومینسانس GR-200 مورد استفاده قرار گرفتند. در روش ارائه شده، با استفاده از اصل برهمنهی، معادله ماتریسی بین طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند و دز جذبی در دزیمترهای ترمولومینسانس استخراج شد و مقادیر ماتریس ضرایب این معادله، با شبیهسازی مسئله توسط کد محاسباتی MCNPX، بهدست آمد. پرتودهی توسط دستگاه توکامک دماوند انجام گرفت و طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند با اعمال روش های بازیابی و مجموعه نظری اندازه گیری شد. نتایج بهدست آمده نشان میدهد که ابزار تشخیصی ساخته شده میتواند به عنوان یک طیف سنج فوتون مناسب برای بازیابی طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند در بازه نشان میدهد که ابزار تشخیصی ساخته شده میتواند به عنوان یک طیف سنج فوتون مناسب برای بازیابی طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند در بازه این میدهد که ابزار تشخیصی ساخته میتواند به عنوان یک

کلیدواژگان: توکامک دماوند، پرتوهای ایکس سخت، الکترونهای گریزان، ابزار تشخیصی پرتو ایکس، کد محاسباتی مونت کارلو، طیفنگاری انرژی.

۱. مقدمه

الکترونهای گریزان الکترونهایی هستند که سرعت حرکت آنها در داخل پلاسما بسیار بیشتر از سرعت حرکت الکترونهای حرارتی پلاسما میباشد، بهطوریکه تحت هیچ با توجه به اهمیت تابش ترمزی در دستگاههای توکامک از جمله توکامک دماوند، در ایـن کـار تـابش ترمـزی حاصـل از الکترونهای گریزان مورد بررسی قرار گرفت.

¹ Runaway electrons

پلاسما به جریان گریزان می شود [۵-٤]. هـر یـک از الکتـرون نيروى اصطكاكي براي كاهش انرژي قرار نمي گيرند. اين مسئله باعث می شود این الکترون ها تا حد انرژی های نسبیتی، شـتاب بگیرند. دو نوع ساز وکار تولید الکترونهای گریزان در پلاسما با اعمال ميدان الكتريكي وجود دارد. اولي فرآيند دريسر است [۱] که توسط پخش برخوردی الکترون ها با یون ها در فضای سرعت با سرعتهایی بالاتر از یک حد بحرانی، که نیروی الکتریکی بر نیروی اصطکاک ناشی از برخوردها غلبه میکند، ایجاد میشود. در برخورد الکترونها بخشی از انرژی الکترون تلف میشود. بنابراین در این برخوردها، نیرویی غیرپایستار روى الكترون كار انجام مىدهد و ما اثرات اين نيروى غیرپایسـتار را در شـباهت بـا آثـار نیروهـای غیرپایسـتار در مکانیک، نیروی اصطکاک مینامیم. ساز وکار دوم تولید الکترونهای گریزان در اثر برخوردهای نزدیک الکترونهای يرانرژي موجود با الكترونهاي حرارتي پلاسما است كه اولين بار توسط سوكولوف مطرح شد [۲]. ایـن فرآینـد، بهمنـی بـا ثابت زمانی $au_{ave} \propto E^{-1}$ فراهم میکند [۳].

ماشین توکامک در معرض گونههای مختلفی از نایایداری های ماکروسکوییک قرار دارد. در برخی موارد پلاسما ناپايداري ها را تعديل ميكند بهطوريكه اختلال اساسي در نتایج عملیات بهوجود نمی آید، اما در مورد خاصی از ناپايدارى ها به نام گسيختگى، ناپايدارى به تخريب پلاسما منتهی میشود به شکلی که بازیابی مجدد آن امکانپذیر نیست.

در طول یک گسیختگی، انرژی ذخیرهشده در پلاسما به دلیل فقدان محصورسازی به سرعت در دیواره محفظه و ادوات موجود در داخل محفظه تخليه مي شود. اخيـراً مشـخص شـده است که فرآیند بهمنی نقش مهمی را در طول گسیختگی ها، وقتى كه يك ميدان الكتريكي چنبر اي بزرگ به صورت القائي توليد مي شود، ايفا مي كند كه اين امر منجر به تبديل جريان

های گریزان می توانند تا چندین مگا الکترونولت انرژی حمل کنند. به دلیل کوچک بودن مناطق برخوردی که در محدوده چند ده سانتیمترمربع است، این الکترونها میتوانند بهطور قابل ملاحظهای از عمر اجزای مجاور با پلاسما بکاهند و یا حتى موجب تخريب موادى شوند كه براى محافظت ديواره به-کار برده شدهاند [٦]. همچنین در تخلیههای گریزان که تمام جريان تخليه توسط الكترونهاي گريـزان حمـل مـيشـود، در لحظات وقوع نايايداريهاي parail-poguts [٧] ستون يلاسما در زمان کوتاه با دیواره محفظه برخورد میکند. در طول این فاز به دلیل تابش ترمزی الکترونهای گریزان در نزدیکی اتم های سنگین دیواره و محدودکننده"، گسیل پرتوهای ایکس سخت اتفاق میافتد. بنابراین تابش ایکس سخت یکی از آثار ثانویه الکترونهای گریزان میباشد که بهوسیله آن میتوان اطلاعات مهمي در مورد اين الكترونها در طول جريان پلاسما بهدست آورد [۸]. توکامک دماونـد یـک توکامـک تحقیقـاتی کوچک با سطح مقطع غیر دایروی است، که شامل دستگاههای تشخیصی متنوع و سیستم کنترلکننده مکان پلاسمای فعال میباشد که برای پژوهش در زمینه گداخت هستهای طراحی و ساخته شده است [۹].

در این مقاله هدف آن است که طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند اندازهگیری شود. اندازه گیری طیف انرژی به دو روش فعال و غیرفعال صورت می گیرد. با توجه به اینکه نقاط مختلف توکامک دارای شدتها و طیفهای مختلفی می باشد مطالعه طیف انرژی با استفاده از ابزارهای اندازه گیری فعال با محدودیتهای مهمی مواجه می -شود. زیرا برای اندازه گیری همزمان شدت پرتوهای ایکس سخت در زوایای فضایی مختلف تعداد زیادی آشکارساز مورد نیاز است و این آشکارسازها در فواصل نزدیک به دستگاه که

¹ Dreicer

² Sokolov

اغلب مطالعات در آن نواحی صورت می گیرد به اشباع میرسند. همچنین نصب تعداد زیادی آشکارساز در اطراف توکامک هزینهبر نیز می باشد، لذا برای بررسی طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت گسیلی توکامک دماوند از ابزارهای تشخیصی غیرفعال استفاده شد.

این تحقیق به طراحی و ساخت یک سامانه آشکارسازی غیرفعال برای اندازه گیری طیف انرژی پر توهای ایکس سخت اختصاص دارد. با توجه به کوتاه بودن مدت زمان گسیل این پر توها به یک سامانه تشخیصی نیاز است که بتواند در این پهنای زمانی بیشترین داده را ثبت کند. بنابراین در میان ابزارهای غیرفعال حساس به پرتو ایکس، دزیمتر ترمولومینسانس (LiF:Mg,Cu,P (GR-200) با ترکیب معین انتخاب و بهکار گرفته شد. سامانه تشخیصی ساخته شده با استفاده از فیلترهای سربی با ضخامتهای مختلف و دزیمترهای ترمولومینسانس انتخابی میتواند به عنوان یک طیف سنج فوتون مناسب برای بازیابی طیف تابش ترمازی توکامک دماوند بهکار گرفته شود.

در این مقاله ابتدا فاز نظری روش به کارگرفته شده برای بازیابی طیف انرژی بیان می شود. ماتریس تبدیل با شبیه سازی کد MCNPX [۱۰] محاسبه و اعتبار سنجی آن برای بازیابی طیف انرژی فرضی مورد بررسی قرار می گیرد. شرح ابزار، طراحی و ساخت سیستم تشخیصی مورد استفاده در آزمایش و معرفی می گردد. در ادامه به شرح شرایط و روش آزمایش و تحلیل داده های آزمایشگاهی پرداخته می شود و در بخش آخر یس از بررسی نتایج محاسبات طیف انرژی پرتوهای ایکس پس از بررسی نتایج محاسبات طیف انرژی پرتوهای ایکس

۲. تئوری آزمایش

طيف تابش ترمزي بهطور معمول با روش هاي فوتوهستهای و فیلترکردن تفاضلی ٔ اندازه گیری می شود. روش فوتوهستهای [۱۱-۱۲] به فوتون هایی با انرژی بالاتر از MeV ٥ محدود مي شود. زيرا سطح مقطع برهمكنش فوتوهستهای در انرژیهای کمتر از MeV ۵ به سرعت کاهش می یابد. روش فیلتر کردن تفاضلی [۱۳] با استفاده از تعداد زیادی فیلتر با ضخامت های مختلف و اندازه گیری شار فوتون، ای خروجی از فیلتر کار میکند. شار فوتون با روشهای غیرمستقیم مانند دزیمترهای ترمولومینسانس، صفحه عکس و دیودهای پین آاندازه گیری می شود. مطالعات انجام شده بر روی توکامک دماوند نشان میدهد که انرژی بخش قابل توجهی از فوتونهای ایکس سخت در بازه انرژی keV ۵۰۰ تا MeV ابوده و حتی از ۱ MeV هم فراتر می رود [1٤]. در این تحقیق برای اندازه گیری طیف انرژی تابش ترمزی ناشی از الکترونهای گریزان توکامک دماونـد از روش فیلتر کردن تفاضلی استفاده شده است.

بنابر اصل برهمنهی یا جمع آثار، مقادیر دز جذبی در دزیمترهای ترمولومینسانس پشت هر فیلتر برابر با مجموع شدت فوتونهای تولید شده توسط هر یک از n بازه انرژی طیف پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند به مصورت جداگانه میباشد. بنابراین با گسستهسازی و تقسیم بندی طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند به n گروه انرژی و ثبت دز جذبی مربوط به هر گروه توسط دزیمترهای ترمولومینسانس، طیف پرتوهای ایکس سخت قابل بازیابی است. این توضیحات میتواند به شکل ماتریسی رابطه ۱ نشان داده شود:

¹ Photonuclear techniques

² Differential filtering

³ PIN Diode

$$A_{i} = R_{i1}Y_{1} + R_{i2}Y_{2} + \dots + R_{ij}Y_{j} + \dots + R_{in}Y_{n}$$
(£)

۳. محاسبه ماتریس تبدیل R

به منظور محاسبه ماتریس تبدیل R طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت توکامک دماوند به ۱۰ گروه انرژی تقسیم بندی شد. دز مربوط به هر گروه انرژی پس از عبور از ۱۲ ضخامت مختلف سیستم تشخیصی طراحی شده، در TLDها ذخیره می شود. با استفاده از کد MCNPX چشمه فوتون های تک انرژی، برهمکنش فوتون با هدف جامد، هندسه ابزار تشخیصی و TLTها با به کارگیری ابعاد دقیق، چگالی مواد و سطح مقطعها به طور کامل شبیه سازی شدند و ضرایب ثابت ماتریس تبدیل ماره ماتریس R اجرا شد. در کلیه محاسبات انجام شده توسط کد MCNPX خطا کمتر از ۱ درصد می باشد.

شکل ۱ منحنی پاسخ انرژی ذخیره شده در دزیمترها پس از عبور از ضخامتهای مختلف فیلتر سربی میباشد که در آن هر خط نمایانگر ضخامت مختلف فیلتر سربی است که در طراحی نهایی ابزار تشخیصی، بهکارگرفته شدهاند. منحنی پاسخ نشان میدهد که ابزار تشخیصی طراحی شده قادر به جداسازی انرژی فوتونها در بازه انرژی مورد نظر است.

$$\begin{bmatrix} X_1 \\ X_2 \\ \vdots \\ X_i \\ \vdots \\ X_m \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} B_{11} & B_{12} & \dots & B_{1n} \\ B_{21} & B_{22} & \dots & B_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \cdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & B_{ij} & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ B_{m1} & B_{m2} & \dots & B_{mn} \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} Y_1 \\ Y_2 \\ \vdots \\ Y_j \\ \vdots \\ Y_n \end{bmatrix} \qquad or \qquad X = B \times Y \qquad (1)$$

~ 7 F**7

که در آن X ماتریس شدت طیف پرتوها پشت هر فیلتر، Y ماتریس شدت طیف تابش ترمزی ناشی از الکترونهای گریزان توکامک و B ماتریس ضرایب برای تبدیل طیف تابش ترمزی ناشی از الکترونهای گریزان به طیف تابش پرتوها پشت هر فیلتر میباشد. ضرایب _i B اثر نسبی پرتوهای ایکس سخت زامین گروه انرژی روی پرتوهای تولید شده پس از عبور از آامین فیلتر میباشند. دز جذبی در دزیمترهای ترمولومینسانس پشت هر فیلتر برابر با مجموع دز تولید شده به وسیله تمام گروههای انرژی میباشد که توسط رابطه ۲ توضیح داده شده است:

$$\begin{bmatrix} A_{1} \\ A_{2} \\ \vdots \\ A_{i} \\ \vdots \\ A_{m} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} D_{11} & D_{12} & \dots & D_{1m} \\ D_{21} & D_{22} & \dots & D_{2m} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \cdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & D_{ij} & \vdots \\ \vdots & \vdots & \ddots & \cdots & \vdots \\ D_{m1} & D_{m2} & \dots & D_{mm} \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} X_{1} \\ X_{2} \\ \vdots \\ X_{j} \\ \vdots \\ X_{m} \end{bmatrix} \quad or \quad A = D \times X \quad (\Upsilon)$$

که در آن A ماتریس دز جذبی پشت فیلترها است که توسط دزیمترهای ترمولومینسانس اندازه گیری می شود. D ماتریس ضرایب برای تبدیل طیف پرتوها پشت هر فیلتر به مقادیر دز جذبی می باشد. _i*D* اثر نسبی تابش زامین گروه انرژی روی دز جذبی توسط دزیمتر ترمولومینسانس پشت آامین فیلتر است. تفاوت بین المانهای ماتریس D وابسته به ضریب جذب مواد فیلتر و پاسخ دز آشکارسازهای ترمولومینسانس به انرژی فوتونها می باشد. برای ایجاد رابطهی بین طیف تابش ترمزی ناشی از الکترونهای گریزان توکامک و مقادیر دز جذبی از رابطه ۱ و ۲ استفاده شد. ماتریس A به شکل زیر می-باشد:



شکل (۱): منحنی پاسخ انرژی بهجامانده در TLDها بهعنوان تابعی از انرژی فوتون و ضخامت فیلترها که در کد MCNPX شبیه سازی شد.

٤. اعتبار سنجی محاسبات با کد MCNPX

پس از محاسبه ماتریس تبدیل، یک اعتبار سنجی با استفاده از کد MCNPX و یک سری روش محاسباتی انجام گرفت. به این منظور از یک طیف فوتون فرضی استفاده شد. چشمه فوتون با طیف فرضی، فیلترها و TLDها بهطور کامل در کد شبیهسازی شدند و ماتریس A برای یک هندسه ثابت محاسبه گردید.

ردیابی ذرات در کد MCNPX شامل تمام برهمکنش هایی است که ممکن است برای ذرات اتفاق بیفتد، (برهمکنش کولنی، پس پراکنی و غیره)، بنابراین تمام فرآیندهای ممکن در محاسبه ماتریس A برای بازیابی طیف انرژی چشمه در نظر گرفته شده است. با قرارگیری ماتریس تبدیل R و A در رابطه ۳ طیف انرژی چشمه فرضی محاسبه شد. شکل ۲ نشان میدهد که طیف چشمه تطابق بسیار خوبی با طیف شبیهسازی دارد. تفاوت بین دو طیف کمتر از ۷٪ است که به طور صریح اعتبار روش به کارگرفته شده برای بازیابی طیف آزمایشگاهی را تأیید مینماید.



شکل (۲): مقایسه طیف چشمه فرضی و طیف شبیهسازی شده.

٥. ابزار و روش،ها

۱.۵. دزیمترهای ترمولومینسانس ('TLD)

در این مقاله، برای اندازه گیری طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت گسیل شده از توکامک دماوند از روش اندازه گیری محلی دز استفاده شده است. استفاده از این روش مطالعه تابش را با دقت و تمرکز بالا ممکن می سازد. در این کار تحقیقاتی برای اندازه گیری دز تابش ایکس سخت از ۵۰ عدد دزیمتر ترمولومینسانس LiF:Mg,Cu,P، تحت نام تجاری GR-200

¹ Thermoluminescence Dosimetry

استفاده شده است. این دزیمتر بهترین کارایی را در بازه انرژی مورد نظر داشته و بهدلیل اندازه کوچک آن قابلیت اندازه گیری محلی دز را دارا می باشد [۱۵]. قبل از شروع آزمایشات به-منظور آماده سازی TLDها، فرآیند بازیخت به مدت ۱۰ دقیقه در دمای ۲۶۰ درجه سانتی گراد داخل کوره انجام گرفت. سپس TLDها تحت تابش یکنواخت چشمه CS^{۳۳} قرار گرفتند و با قرائت دزیمترها ضریب حساسیت (^۲CC) مربوط به هر TLD محاسبه شد. برای تعیین فاکتور کالیبراسیون ۱۸ عدد TLD تحت تابش یکنواخت چشمه CS^{۳۳} با دزهای مختلف TLD تحت تابش یکنواخت چشمه CS^{۳۳} با دزهای مختلف قرار گرفتند و به این ترتیب فاکتور کالیبراسیون با استفاده از روابط مربوطه محاسبه گردید.

۲.۵. ساخت سامانه تشخیصی

طرحی از طیفسنج تابش ترمزی ساخته شده در شکل ۳ نشان داده شده است. طرح پیشنهادی بر مبنای جذب انرژی پرتوهای ایکس سخت در دزیمترهای ترمولومینسانس پس از عبور از فیلترهای مختلف سرب میباشد. مفهوم فیلتراسیون مستلزم آن است که شار تابش ترمزی ناشی از الکترونهای گریزان از نظر فضایی روی ابزار تشخیصی ساخته شده یکنواخت باشد. بنابراین انتخاب دقیق ابعاد فیلترها بسیار مهم و ضروری است.

طیفسنج شامل ۱۵ ضخامت مختلف از فیلتر سربی میباشد. ابعاد هر قطعه سرب ۱۳m³ × ۱۰× ۱۰ درنظر گرفته شد و برای ساخت ۱۵ فیلتر مورد نظر، ۲۵۷ قطعه سرب با مشخصات ذکر شده بهکارگرفته شد. با توجه به ابعاد فیلترها و با هدف محاسبه دز نقطهای و ثبت بیشترین داده، پشت هر فیلتر سه عدد TLD تعبیه شده است. چیدمان TLTها بهگونهای است که در کمترین فاصله از یکدیگر قرار گرفته و

با یکدیگر برهمنهی نداشته باشند. در شکل ۳ مکعبها با ارتفاع مختلف نماینده فیلترهای سربی و دایرههای سفید نماینده دزیمترهای نصب شده است.



شکل (۳): نمایی از سامانه تشخیصی ساخته شده.

٦. شرح أزمايش

توکامک دماوند از دسته توکامکهای کوچک با سطح مقطع D شکل است کے تحت نظارت پژوہشکدہ فیزیک پلاسما و گداخت هستهای وابسته به پژوهشگاه علوم و فنون هستهای سازمان انرژی اتمی ایران قرار دارد. در شکل ٤ نمایی از توکامک دماوند نشان داده شده است. ایـن توکامـک دارای شعاع اصلی ۳٦ cm، شعاع فرعـی ۷ cm و کشیدگی سطح مقطع پلاسما ١/٤-١ مي باشد. پهناي زمان جريان پلاسما حدود ۲۲ ms بوده، بیشینه جریان پلاسما حدود ۲۹ E۰ و بیشینه میدان مغناطیسی چنبرهای ۱/۲ تسلا میباشد. در توکامک دماوند با توجه به گرمایش اهمی و میدان الکتریکی چنبرهای القایی، الکترونهای گریزان میتوانند در طول هر شات تولید شوند. میدان الکتریکی بحرانی برای تولید الکترونهای گریزان حدود $V \approx 0.9c$ محاسبه شده V حدود Vm⁻¹ محاسبه محاسبه است [۱٦]. الکترونهای گریـزان در أغـاز تحـت سـاز و کـار دریسر تولید و سپس با ساز و کار بهمنی تکثیر می یابند. یکی از مهمترین نواحی در توکامک دماوند، ناحیه محدودکننده است، زیرا الکترون، ای گریزان بیش ترین شانس را برای



¹ Annealing

² Element Correction Coefficient

برخورد مستقیم با آن دارند. دز اندازه گیری شده در ناحیه محدودکننده، پروبهای مغناطیسی و محدودههای اتصال بخش های محفظه خلاء تا mSv/shot گزارش شده است

.[١٧]



شکل (٤): نمایی از توکامک دماوند.



شکل (٥): تحول زمانی جریان پلاسما و ولتاژ حلقه.

در توکامک دماوند دو محدودکننده ثابت و متحرک وجود دارد که تحت زاویه چنبرهای ° ۱۸۹ از یکدیگر جدا شدهاند. محدودکننده ثابت و متحرک به ترتیب در زاویهی چنبرهای ° ۲۹۷ و ° ۱۰۸ قرار گرفتهاند. برای مطالعه طیف پرتوهای ایکس سخت، طیفسنج ساخته شده در فاصله ۲۱ از محدودکننده ثابت و در صفحه استوای توکامک قرار گرفت. پرتودهی به ازای ۳۰ شات در ۳ نوبت انجام گرفت که جریان بیشینه پلاسما در آن ۸۸ ۲۲–۲۸ میباشد. شکل ۵ تحول زمانی جریان پلاسما و ولتاژ حلقه را برای یک شات نوعی نشان میدهد. در فاز اول آزمایشات به منظور اطمینان از اینکه برای سیستم تشخیصی یکنواخت است، تعداد ۸۸ دزیمتر در موقعیت قراردادی در مقابل محدودکننده قرار گرفتند. نتایج برای سیستم تشخیصی یکنواخت است، تعداد ۸۸ دزیمتر در پرتودهی به ازای ۳۰ شات از توکامک دماوند ثبت شد.

جدول ۱ میزان شارژ بانکهای خازنی توکامک دماونـد در هر شات را نشان میدهد. فشار محفظه خلاء در تمامی شاتها ۲۰۰ ×۱۰۰×٤ میباشد.

جدول (۱): میزان شارژ بانکهای خازنی توکامک دماوند در این

ΤFΒ	FIB°	SIB	EFB1 [°]	EFB2 [°]	SFB1'	
١/٨	٤/١	٢/٦	١/٧	١/٣	١/٩	ولتاژ (kV)

قبل از شروع آزمایشات برای لحاظکردن اثر دز زمینه در محاسبات، تعداد ۲ دزیمتر در یک مکان تحت شرایط نرمال به مدت ۳ روز در محیط آزمایشگاه قرار گرفتند. دز دریافتی توسط تعداد ۵۰ دزیمتر با تمهیدات لازم توسط دستگاه قرائت -گر Harshow مدل ٤٥٠٠ خوانده شد. توزیع فضایی دز تابشهای ایکس سخت بر روی صفحه TLDهای واقع در فاصله ۱ ۳ توکامک دماوند، در شکل ۲ – الف نشان داده شده است.

در فاز دوم آزمایش طیفسنج ساخته شده تحت شرایط آزمایشی ثابت در موقعیت ذکر شده مقابل محدودکننده قرار گرفت. انرژی فوتونهای ایکس سخت در طول ۳۰ شات پس از عبور از فیلترها در تعداد ٤٨ دزیمتر ذخیره شده و مقادیر دز مربوط ه خوانده و ثبت گردید. در شکل ٦- ب کاهش دز جذبی ناشی از فوتونهای ایکس سخت پس از عبور از ضخامتهای مختلف فیلتر سربی سیستم تشخیصی نشان داده شده است. در فاز سوم آزمایشات برای حصول اطمینان از صحت دادهها با یکدیگر مقایسه شد.



شکل (۱): توزیع فضایی دز تابشهای ایکس سخت بر روی صفحه TLDهای واقع در فاصله ۱ ۳ توکامک دماوند.

۷. بحث و نتايج

در این مرحله به منظور بازیابی طیف انرژی پر توهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند از دو روش استفاده شد. روش اول روش غیر مستقیم یا تکرار گاوس سایدل^۷ می باشد که که برای حل دستگاه معادلات خطی به فرم d = Ax است که در آن A و d ماتریس ضرایب معادلات خطی و x بردار حاوی جواب معادلات خطی است. در این روش فرآیند تکرار تا برآورده شدن شرط همگرایی لازم ادامه یافت [۸۸]. با قرار دادن مقادیر دز جذبی به دست آمده از فاز دوم و سوم آزمایش در رابطه ۳ طیف انرژی پر توهای ایکس سخت به روش غیر مستقیم گاوس سایدل محاسبه شد. شکل ۷ مقایسه بین طیف تابش ایکس سخت ناشی از الکترون های گریزان در توکامک دماوند [۱۳] و طیف بازیابی شده با روش تکرار

¹ Shaping Field Bank1

² Equilibrium Field Bank2(Slow)

³ Equilibrium Field Bank1(Fast)

⁴ Slow Inductor Bank

⁵ Fast Inductor Bank

⁶ Toroidal Field Bank

⁷ Gauss-Seidel method

گاوسسایدل را نشان میدهد. نتایج حاصل از محاسبات نشان میدهد که طیف بازیابی شده به روش غیرمستقیم در تمام بازههای شکست انرژی با طیف آزمایشی مطابقت دارد.



شکل (۷): مقایسه طیف آزمایشی و طیف بازیابی شده به روش گاوس-سایدل

روش دوم حل دستگاه معادلات به روش حـداقل مربعـات غیر منفی ^۱ به صورت رابطه ۵ میباشد:

$$\min \left\| Ax - b \right\|^2, x \ge 0 \tag{(o)}$$

از روش فوق برای بازیابی طیف پرتوهای ایکس سخت برای دو سری داده آزمایشگاهی استفاده شد. شکل ۸ مقایسه بین طیف تابش ایکس سخت ناشی از الکترونهای گریزان در توکامک دماوند و طیف بازیابی شده به روش NNLS را نشان میدهد.



شکل (۸): مقایسه طیف آزمایشی و طیف بازیابی شده به روش NNLS.

در این روش طیف بازیابی شده در انرژیهای پایین با طیف آزمایشگاهی مطابقت دارد ولی در انرژی های بالا به ازای چندین بازه شکست انرژی، شدت پرتوهای ایکس سخت صفر گزارش شده است.

۸. نتیجهگیری

در این کار تحقیقاتی امکانسنجی ساخت یک طیفسنج با استفاده از فیلترهای مختلف سرب و دزیمترهای ترمولومینسانس GR-200 برای اندازه گیری غیرمستقیم طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند بررسی گردید.

با استفاده از روش به کار گرفته شده بر پایه اصل برهمنهی، سهم پرتوهای ایکس سخت در تولید دز جذبی در دزیمترهای ترمولومینسانس GR-200 توسط کد شبیهسازی MCNPX محاسبه شد و ضرایب ماتریس تبدیل به دست آمد. صحت این روش با تعریف یک طیف چشمه فرضی توسط کد مذکور و بازیابی آن بررسی گردید. نتایج به دست آمده نشان داد که ابزار تشخیصی ساخته شده با استفاده از مجموعه نظری، یک راه الکترونهای گریزان توکامک دماوند ایجاد کرده است. به منظور الکترونهای گریزان توکامک دماوند ایجاد کرده است. به منظور بازیابی طیف انرژی پرتوهای ایکس سخت خروجی از توکامک دماوند از موجموعه نشان می دهد که توکامک دماوند از دو روش حل دستگاه معادلات خطی استفاده شد. نتایج محاسبات و اندازه گیریها نشان می دهد که طیف بازیابی شده به روش گاوس سایدل تطابق خوبی با طیف آزمایشگاهی دارد.

۹. تشکر و قدردانی

بدین وسیله از جناب آقای دکتر موافقی بـرای در اختیـار گذاشتن برخی از وسـایل و دسـتگاههـای آزمایشـی تشـکر و قدردانی میشود.

¹ Non Negative Least Square

۱۰. مراجع

- H. Dreicer. Electron and ion runaway in a fully ionized gas. I. Phys. Rev, 117(2) (1960) 329– 342.
- Y.A. Sokolov. Multiplication of accelerated electrons in a tokamak. JEPT Lett, 29(4) (1979) 218–221.
- [3] Yu.K. Kuznetsov, R.M.O. Galvao, V. Bellintanijr, A.A. Ferrira, A.M.M. Fonseca, I.C. Nascimento, L.F. Ruchko, E.A.O. Saetton, V.S. Tsypin and O.C. Usuriage. Runaway discharges in TCABR. Nucl. Fusion, 44 (2004) 631–644.
- [4] P. Helander, L.G. Eriksson and F. Andersson. Runaway acceleration during magnetic reconnection in tokamaks. Plasma Physics and Controlled Fusion, 44 (12B) (2002) 247-262.
- [5] R.D. Gill. Nucl Fusion, 33 (1993) 1613–1625.
- [6] R. Nygren, T. Lutz, D. Walsh, G. Martin, M. Chatelier, T. Loarer and D. Gulihem. J. Nucl. Mater. (1997) 241–243:522–527.
- [7] V.V. Parail and O.P. Pogutse. The kinetic theory of runaway electron beam isstability in a tokama. Nuclear Fusion, 18 (1978) 303–314.
- [8] C. Rasouli, D. Iraji, A.H. Farahbod, K. Akhtari, H. Rasouli, H. Modarresi and M. Lamehi. Rev. Sci. Instrum. 80 (2009) 013503.
- [9] Kurchatov Institute of Atomic Energy. TOKAMAK DAMAVAND AEOI, Moscow, (1994).
- [10] Los Alamos Scientific Laboratory. Group X6. MCNP : a General Monte Carlo Code for Neutron and Photon Transport. Los Alamos, N.M. : [Springfield, Va.] :Dept. of Energy, Los Alamos Scientific Laboratory, (1979).
- [11] M.A. Stoyer, T.C. Sangster, E.A. Henry, M.D. Cable, T.E. Cowan, S.P. Hatchett, M. Key, M.J. Moran, D.M. Pennington, M.D. Perry, T.W. Phillips, M.S. Singh, R.A. Snavely, M. Tabsk and S.C. Wilks. Nuclear diagnostics for petawatt experiments. 72 (2001) 767.

- [12] P. Hatchett, C.G. Brown, T.E. Cowan, E.A. Henry, J.S. Johnson, M.H. Key, J.A. Koch, A.B. Langdon, B.F. Lasinski, R.W. Lee, A.J. Mackinnon, D.M. Pennington, M.D. Perry, T.W. Phillips, M. Roth, T.C. Sangster, M.S. Singh, R.A. Sanvely, M.A. Stoyer, S.C. Wilks and K. Yasuike. Electron, photon, and ion beams from the relativistic interaction of petawatt laser pulses with solid targets. Physics of Plasmas, 7 (2000) 2076–2082.
- [13] C. Courtois, A.C.L. Fontaine, O. Landoas, G. Lidove, V. Meot, P .Morel, R. Nuter, E. Lefebvre, A. Boscheron, J. Grenier, M.M. Aleonard, M. Gerbaux, F. Geobet, F. Hannschi, G. Malka, J.N. Scheurer and M. Tarisies. Effect of plasma density scale length on the properties of bremsstrahlung x-ray sources created by picosecond laser pulses. Phys. Plasma, 16 (2009) 013105.
- [14] D. Iraji, C. Rasouli and A.H. Farahbod. Iranian Annual Nuclear Physics Conference, Shahroud University of Technology, Shahroud, Iran, (2006) 28–31.
- [15] A.F. Mckeever. Thermoluminescence Dosimetry, Adam Hilger Ltd, Bristol, UK, (1981).
- [16] M. Moslehi-Fard, N. Alinejad. Relation between Hard X-Ray Emission and Runaway Electrons in Damavand Tokamak. J. of Nuclear Sci. and Tech, 48 (2009) 17–23.
- [17] C. Rasouli, B. Pourshahab, S.M. Hosseini-Pooya, T. Orouji and H. Rasouli. Study of runaway electrons using dosimetry of hard xray radiation in Damavand tokamak. Rev. Sci. Instrum, 85 (2014) 053509.

[۱۸] قاسمی، فرشته. شایسته فرد، مریم. روش های محاسبات

عددی به همراه برنامهسازی به زبان C. اصفهان، انتشارات

جهاد دانشگاهی واحد اصفهان، (۱۳۸۹).