

مجلہ سنجش و ایمنی پرتو سنجش سنجین

مجله سنجش و ایمنی پرتو، جلد ۷، شمارهٔ ۱، زمستان ۱۳۹۷

شبیهسازی حفاظ جهت استفاده ایمن از شتابدهنده پردهای الکترون با MCNP4C

شهرزاد قنبری'، امیدرضا کاکویی * و محمدصادق آخوندی خضر آباد

^۱ دانشکده فیزیک، دانشگاه پیام نور مرکز تحصیلات تکمیلی، تهران، ایران. ^۲پژوهشکده فیزیک و شتابگرها، پژوهشگاه علوم و فنون هستهای، سازمان انرژی اتمی، تهران، ایران. *تهران، سازمان انرژی اتمی، پژوهشگاه علوم و فنون هستهای، پژوهشکده فیزیک و شتابگرها، کدپستی: ۸۳۹–۱۲۳۹۵ پستالکترونیکی: okakuee@aeoi.org.ir

چکیدہ

در یک شتاب دهنده الکترونی پردهای هنگام عبور باریکه الکترونی از پنجره خروجی تیتانیومی محافظ خلاء، فوتونهای پرتو ایکس بـهعلت کند شدن الکترونهای شتابدار تولید می شوند. یکی از مسائل مهم در استفاده از شتاب دهنده های الکترونی توانایی کنترل پرتو ایکس تولید شده یا در واقع حفاظ سازی شتاب دهنده به منظور جلوگیری از آثار مخاطره آمیز ناشی از آن است. در کار حاضر بر اساس هندسه پیشنهادی شتاب دهنده الکترونی پرده ای، با استفاده از کد MCNP4C، دز پرتو ایکس حاصل از تابش ترمزی شبیه سازی شد که خود ناشی از برخور باریکه الکترونی با جریان ثابت Mo و انرژی های مختلف MCNP4C، دز پرتو ایکس حاصل از تابش ترمزی شبیه سازی شد که خود ناشی از برخور باریکه الکترونی با جریان ثابت Mo و انرژی های مختلف MCNP4C، در پرتو ایکس حاصل از تابش ترمزی شبیه سازی شد که خود ناشی از برخور باریکه الکترونی با ریان ثابت Mo و انرژی های مختلف MCNP4C، در پرتو ایکس حاصل از تابش ترمزی شبیه سازی شد که خود ناشی از برخور باریکه الکترونی با توقف تابشی شرمزی از MCNP4C به No Vice به از ای افزایش انرژی از No Vice به Va Vice رواحد زمان است. همچنین مقادیر توان توقف تابشی شبیه سازی شده با کد MCNP4C برای این تغییر انرژی در پنجره تیتانیومی، روندی افزایشی از وان است. همچنین مقادیر توان توقف تابشی شبیه سازی شده با کد MCNP4C برای این تغییر انرژی در پنجره تیتانیومی، روندی افزایشی از واز ۲۰۰۱ MeV.cm²/g به معربی از محاسبه میزان این تغییر انرژی در پنجره تیتانیومی، روندی افزایشی از واز سی برابر با ۳۳٪ و ۳٪ به دست آمده است. نتایج حاصل از محاسبه میزان اتلاف انرژی ناشی از تابش ترمزی برای عبور الکترون از فویل تیتانیومی با ضخامت اس ۲۳ به دونا نرژی های ۲۰۰۷ مانش می دهد. بیشینه و کمینه درصد انحراف مقادیر شبیه سازی و نظری توان توقف تابشی به ترتیب برابر با ۳۳٪ و ۳٪

كليدواژگان: شتابدهنده الكتروني پردهاي، باريكه الكتروني(EB)، پرتو ايكس ترمزي، توان توقف تابشي، حفاظ، ESTAR ،MCNP4C.

۱. مقدمه

فیزیکی و شیمیایی مواد (مانند سختکاری پوشش ها، اتصال عرضی در پلیمرها)، کاهش آلایندههای نامطلوب، پاکسازی فاضلاب، استریل نمودن تجهیزات پزشکی و بسیاری از

امروزه استفاده از شتابدهنده ذرات نیازمند اعمال سخت-گیرانه استانداردهای ایمنی در برابر پرتو است. در حال حاضر شتابدهندههای باریکه الکترونی (EB) بهمنظور بهبود خواص



شکل(۱): نمای شمائی از شتابدهنده الکترونی پردهای [٥].

در این کار با استفاده از روش مونت کارلو، مقدار دز پرتو ایکس بر روی پنجره خروجی شتاب دهنده الکترون پردهای [۹ و ۱۰]، با هندسه مشخص به دست آمد. سپس آهنگ خطی افت انرژی ناشی از تابش ترمزی بر روی فویل تیتانیومی بررسی و با مقادیر حاصل از روابط نظری مورد مقایسه قرار گرفت. درصد انحراف مقادیر حاصل از شبیه سازی و نظری محاسبه شد. بر اساس مقادیر توان توقف تابشی شبیه سازی شده، اتلاف انرژی بر روی فویل تیتانیومی تعیین شد. همچنین شبیه سازی حفاظ شتاب دهنده انجام شد و ضخامت مناسب حفاظ به ازای بیشینه انرژی باریکه الکترون فرودی به دست آمد.

۲. مواد و روشها

از آنجایی که کد MCNP4C، بر اساس روش مونت کارلو بهمنظور ترابرد ذرات مختلف از جمله الکترون مورد استفاده قرار می گیرد [۱۱]، در کار حاضر با استفاده از این کد، شبیهسازی دز پرتو ایکس ترمزی، توان توقف تابشی و حفاظ شتابدهنده الکترونی پردهای انجام شده است. اصولاً هدف از به کارگیری شتابدهنده ای الکترونی پرده ای دستیابی به باریکه پهن الکترونی یکنواخت در بازه انرژی ۳۰۰ – ۱۰۰ است

کاربردهای دیگر در صنایع مختلف به کار گرفته می-شوند [۱-۳]. از این رو بحث بومی سازی فناوری ساخت چنین سیستمهایی از دغدغههای هر کشوری است و بالتبع فرآیند شبیهسازی سیستم و بررسی پارامترهای تأثیرگذار در گام نخست امری اجتنابنایذیر است. مسأله ساخت شتابدهنده الکترونی پردهای که یکی از انواع شتابدهندههای الکترونی کم انرژی(keV) است، یکی از موضوعهای مورد توجه پژوهشگران داخلی میباشد که طی چند سال اخیر بدان پرداخته شده است [٤]. اصولاً شتابدهنده الكتروني پردهاي شامل چهار بخش كلي محفظه شتابدهي، سيستم خلاء، منبع تغذيه ولتاژ بالا و حفاظ ميباشند [٤–٥]. این نوع از شتابدهندههای الکترونی دارای ویژگیهای مشترکی همچون گسیل الکترونها از کاتدهای گرمایونی، تمركز باريكه الكتروني توسط الكترود استخراج و شتابدار شدن آنها در فضای خلاء توسط میدان الکتریکی قوی است. در این شتابدهندهها، الکترونهای شتابدار در نهایت از طريق پنجره خروجي (فويل تيتانيومي) وارد اتمسفر هوا مي-شوند و به هدف در حال حرکت برخورد میکنند. شکل شمائی از شتابدهنده الکترونی پردهای در شکل ۱ آورده شده است [٦-٧]. باريكه الكتروني با عبور از فويل تيتانيومي، براساس تابش ترمزی یا بر اساس یونش و برانگیزش اتمی با تولید الکترونهای برگشتی، الکترونهای ثانویه و گسیل پرتو ایکس، انرژی خود را از دست میدهند. اصولاً پراکندگی پرتو ایکس در همه جهات انجام می شود و برد بلندی در هوا دارد. بدینترتیب نیاز به حفاظ تابشی در سیستمهای باریکه الکترونی در ناحیه پنجره تیتانیومی به بعد که شامل هدف نیز میباشد، امری اجتناب ناپذیر است [٥]. جهت برآورده نمودن الزامات استانداردهای ایمنی پرتوی، بسته به نوع شتابدهنده الکترونی و انرژی باریکه الکترونی جنس و ضخامت حفاظ مورد نظر قابل تغيير است [٨].

[٤ و ۱۰]. بنابراین در این پژوهش برای استخراج باریکه پهن الکترونی از پنجره خروجی شتابدهنده که بصورت فویل تیتانیومی با ابعاد تقریبی ۲۰۰ × ۱۰ در نظر گرفته شده است، از ۱۰ عدد فیلمان تنگستنی بعنوان کاتد تفنگ الکترونی گرما یونی به قطر ۲۰ ۵۰/۰ و طول ۲۰ ۱۰ استفاده شده است. بهمنظور حصول توزیع یکنواخت باریکه، فیلمانها بهصورت موازی در فاصله تقریبی ۲۰ ۳ از یکدیگر و پنجره خروجی بهصورت موازی با صفحه در برگیرنده فیلمانها که در فاصله بهصورت موازی با صفحه در برگیرنده فیلمانها که در فاصله اصلی شتابدهنده از جنس استیل به طول ۲۰ ۲۱ و قط_ر ۲ cm ۲۰ در نظر گرفته شده است. هندسه پیشنهادی در شکل ۲ قابل مشاهده است [٤، ۹ و ۱۰].



شکل (۲): نمای شمائی از برش طولی هندسه شبیهسازی شده با کد MCNP4C (راستای انتشار باریکه محور z میباشد). ۱: مرز هندسه کد، ۲: محفظه شتابدهی، ۳: محفظه تفنگ الکترونی، ۲۰۱٤ عدد فیلمان تنگستنی، ۵: فویل تیتانیومی.

الکترونها با آهنگی متناسب با مربع شتاب خود تحت تأثیر نیروی کولنی هسته عناصر مواد تشکیل دهنده محیط، تابش ترمزی میکنند [۱۲]. با استفاده از کد MCNP4C، دز پرتو ایکس ترمزی ناشی از عبور باریکه الکترونی با جریان ثابت mA و انرژی های متغیر ۱۰۰، ۱۰۰، ۲۰۰، ۲۰۰ و ۳۰۰ کیلوالکترونولت در فویل تیتانیومی با ضخامت μμ در

راستای انتشار باریکه (محور z) مورد بررسی قرار گرفت. از تالی F8* میزان انرژی جذب شده فوتون ها در داخل سلول تعریف شده بر حسب MeV به دست آمد و با تقسیم این مقادیر بر جرم سلول، دز تابش ترمزی بر حسب (Gy(J/kg محاسبه شد.

همچنین آهنگ خطی افت انرژی ناشی از تابش ترمزی در پنجره خروجی توسط کد MCNP4C مورد بررسی قرار گرفت. با استفاده از نتایج حاصل از تقسیم دو تالی F6 به F4 آهنگ خطی افت انرژی بر حسب MeV.cm²/g تعیین شد. مقادیر توان توقف تابشی حاصل از شبیه سازی با مقادیر به-مقادیر توان توقف تابشی نظری مورد مقایسه دست آمده از روابط توان توقف تابشی نظری مورد مقایسه قرار گرفت و درصد انحراف مقادیر شبیه سازی و نظری محاسبه شد. میزان اتلاف انرژی ناشی از تابش ترمزی در فویل تیتانیومی بر اساس مقادیر حاصل از توان توقف تابشی شبیه-مازی تعیین شد. در نهایت به علت اهمیت بحث محافظت در برابر پرتو ایکس برای بیشینه انرژی باریکه الکترونی فرودی برابر پرتو ایکس برای بیشینه انرژی باریکه الکترونی فرودی شد و ضخامت مناسب حفاظ به دست آمده است.

اساساً در کدهایی مانند MCNP4C که بر اساس روش مونت کارلو به بررسی ترابرد ذرات مانند الکترون می پردازند، به منظور تعیین خطاهای ناشی از اینگونه محاسبات شیوه های متفاوتی در مراجع ارائه شده است [۱۳]. ساده ترین روش برای کاهش خطا، افزایش 'nps می باشد. در کار حاضر این مقدار ۱۰^۹ در نظر گرفته شده است و این بدان معناست که، کد سرگذشت ذره (الکترون) را به تعداد nps بررسی و نتیجه میانگین پس از اجرای برنامه گزارش می شود [۱۵]. خطای ناشی از هر محاسبه با کد MCNP4C در این کار کم تر از ٥ ناشی از هر محاسبه با کد MCNP4C در این کار کم تر از ٥

¹ Number of particle source

۳. بحث و نتايج

۱.۳. دزیمتری پرتو ایکس ترمزی بر روی فویل تیتانیومی

با استفاده از کد MCNP4C برای الکترون با انرژی متغیر با استفاده از کد ۳۰۰، دز پرتو ایکس ترمزی درون فویل تیتانیومی با ضخامت μm ۳۱ بر حسب گری(Gy) تعیین شد سپس مقادیر برای باریکه الکترونی با جریان ثابت ۰۳ ۸۹ سپس مقادیر برای باریکه الکترونی با جریان ثابت ۳۸ ۰۰ معادلسازی شد [۹]. با استفاده از رابطه $\frac{ne}{t}$ ، تعداد الکترونهای عبوری در هر ثانیه به ازای جریان ۸۳ ۰۰ برابر الکترونهای عبوری در هر ثانیه به ازای جریان ۸۳ ۰۰ برابر عدد در معادل ۲۰۱۰ میباشد که در محاسبات انجام شده در کار حاضر معادل ۲۰۱۰ ۲۰ در نظر گرفته شده است. با ضرب این عدد در مقادیر دز تابش ترمزی شبیه سازی شده برای الکترون، دز پرتو ایکس ترمزی برای باریکه الکترونی با جریان ثابت ۸۳ ۰۰ محاسبه میشود. این مقادیر بر حسب گری در جدول ۱ آورده شده است.

جدول (۱): مقادیر دز تابش ترمزی در فویل تیتانیومی μm μ۳ به ازای

انرژی باریکه فرودی الکترونی۳۰۰ keV.

دز تابش ترمزی در	انرژی باریکه فرودی
فويل تيتانيومي (Gy)	الكتروني (keV)
7/12/2/	۱۰۰
777/78	10.
٣٦٠/٦٨	۲
191/15	70.
110/2.	۳

بر اساس نتایج جدول ۱، با افزایش انرژی، دز پرتو ایکس کاهش مییابد. این روند را میتوان اینگونه توجیه نمود که در پی برهمکنش پرتو ایکس ترمزی با فویل تیتانیومی با ضخامت ۳μ ۳ و عدد اتمی ۲۲، محدودهای از فوتونهایی با انرژی در محدوده الکترونولت تا مقداری برابر با بیشینه انرژی الکترون های فرودی قابل تولید است و همانگونه که در نمودار شکل

۳ مشهود است در این بازه انرژی دو پدیده جذب فوتوالکتریک و پراکندگی کامپتون قابل وقوع میباشد. از طرفی در انرژیهای زیر ۱۰۰ keV پدیده غالب، جذب فوتوالکتریک میباشد که علت زیاد بودن دز فوتونهای ایکس با انرژی کم میباشد. این در حالی است که در انرژیهای بالای ۱۰۰ keV میباشد. این در حالی است که در انرژیهای بالای ۱۰۰ keV ، پراکندگی کامپتون غالب میشود و به دنبال آن احتمال فرار فوتونهای پرانرژی پراکنده شده از فویل نازک تیتانیومی افزایش مییابد. بدینترتیب دز فوتونهای ایکس در انرژیهای زیادتر روند کاهشی را دنبال میکند. این مطلب را بر اساس قانون بیر لامبرت' نیز میتوان بیان کرد:

$$\frac{I}{I_0} = e^{-\mu x} \tag{1}$$

که $I_0 \ e$ I بهترتیب شدت فوتون فرودی و عبوری، μ ضریب تضعیف خطی کل^۲ و x ضخامت نمونه هدف است [۱۲]. بهطوریکه با توجه به شکل ۳، با افزایش انرژی از keV دا ۲۰۰ تا ۲۰۰ من به شکل ۳، با افزایش انرژی از keV مالاحظه یکاهش می یابد و این بدان معناست که طبق رابطه ۱ ملاحظه یکاهش می یابد و این بدان معناست که طبق رابطه ۱ در انرژی های زیادتر نسبت $\frac{I}{I_0}$ افزایش می یابد و در واقع تعداد فوتون های عبوری افزایش می یابد. بدین ترتیب دز فوتون در تیتانیوم در انرژی های زیادتر کاهش می یابد.



شکل(۳): نمودار ضرایب تضعیف جرمی فوتون (کامپتون، فوتوالکتریک و کل) در پی برهمکنش با تیتانیوم [۱۵].

¹ Beer-Lambert law

² linear attenuation coefficient

۲.۳. تعیین آهنگ خطی افت انرژی ناشی از تابش ترمزی بر روی پنجره خروجی

توان توقف (اتلاف انرژی در واحد طول ناشی از برخورد ذرات باردار با ماده) بر مبنای تئوری بته ' تعریف می شود. فیزیکدانان بسیاری با افزودن تصحیحاتی بر این تئوری راه را برای انجام محاسبات دقیق تر این کمیت هموار ساختهاند [۱۷ – ۱۹]. با توجه به اینکه جرم پروتون بیش تر از جرم الکترون است، بنابراین سهم تابش ترمزی برای الکترونها چندین مرتبه مقداری بیش تر از ذرات باردار سنگین می باشد بدین ترتیب اهمیت بررسی توان توقف تابشی برای الکترونها مشهود می شود [۱۹].

در این کار با استفاده از کد MCNP4C، کمیت آهنگ خطی افت انرژی ناشی از تابش ترمزی در فویل تیتانیومی به ازای تغییر انرژی الکترون فرودی از ۱۰۰ keV تا ۳۰۰ keV برای هندسه پیشنهادی شتابدهنده الکترونی پردهای تعیین شد. تتایج حاصل از این شبیهسازی به صورت نمودار در شکل ٤ آورده شده است. با توجه به این نمودار، مشاهده می شود که با افزایش انرژی، توان توقف تابشی افزایش می یابد.



کسری از انرژی الکترون ها در محدوده چند صد کیلوالکترونولت که بهصورت فوتون تابش ترمزی ظاهر می-شود، از رابطه زیر تبعیت میکند:

$$f = 3.5 \times 10^{-4} ZT \tag{(Y)}$$

که Z عدد اتمی محیط، T انرژی جنشمی بیشینه الکترون بر حسب MeV است [۱۲].

بنابراین طبق رابطه ۲، انتظار می رود با افزایش انرژی، تابش ترمزی افزایش یابد و بدین ترتیب رشد توان توقف تابشی در شبیه سازی حاضر به ازای افزایش انرژی قابل توجیه می باشد. به منظور مقایسه نتایج حاصل از شبیه سازی آهنگ اتلاف انرژی الکترون در تیتانیوم با استفاده از کد MCNP4C با داده های نظری، از مقادیر محاسبه شده در گزارشات پیشین استفاده شده است. مقادیر توان توقف تابشی الکترون در تیتانیوم که توسط پیجز^۲ و همکارانش ارائه شده، به ازای انرژی ۲۰۰ keV تا یرمن ۲۰۰ keV.

جدول(۲): مقادیر توان توقف تابشی حاصل از شبیهسازی با کد MCNP4C، مقادیر نظری گزارش شده توسط پیجز[۲۰] و برنامه STAR [۲۱] بر حسب انرژی الکترون.

توان توقف تابشی ^{۲۰} ×(MeV.cm ² /g)			
ESTAR	Pages et. al	MCNP4C	انرژی (keV)
١/٣٧	١/٦٠	۱/۲۳	۱
1/32	1/VV	١/٥٣	10.
1/21	1/9٣	1/74	۲.,
1/0.	۲/۱۱	١/٧٢	۲0.
١/٦٠	۲/۳۰	۲/۱۳	*

¹ Bethe

در گزارش مذکور، بـرای محاسـبه تـوان توقـف تابشـی از رابطه زیر استفاده شده است:

$$\left(\frac{dE}{dx}\right)_{r} = \frac{N}{A} \frac{E}{m_{0}c^{2}} \frac{1}{E} \int_{0}^{T} E_{\gamma} d\sigma(E_{\gamma}) \tag{(7)}$$

 m_0c^2 که در آن N عـدد آواگ ادرو، A وزن اتمـی محیط، m_0c^2 که در آن N انرژی کل جرم سکون الکترون، T انرژی جنشی الکترون و E انرژی کل الکترون اولیه، $d\sigma(E_{\gamma})$ احتمال تولید فوتون با انرژی E_{γ} از الکترونی با انرژی E است [۲۰].

علاوه بر این مقادیر توان توقف تابشی الکترون با انرژی متفاوت از ۱۰۰ keV تا ۳۰۰ keV در تیتانیوم با استفاده از برنامه ESTAR، که برنامهای بر اساس پایگاه دادهها است، استخراج و در جدول ۲ آورده شده است [۲۱].

با مقایسه مقادیر توان توقف تابشی الکترون حاصل از شبیهسازی و نظری در تیتانیوم برای بازه انرژی ۲۰۰۰–۲۰۰، در جدول ۲، مشاهده می شود که هر سه مجموعه دادهها دارای روند مشابه می باشد به گونه ای که با افزایش انرژی، توان توقف تابشی افزایش می یابد. درصد انحراف دادهها شبیه سازی شده در این کار با داده محاسباتی پیجز [۲۰] و ESTAR [۲۱] با استفاده از رابطه ٤ محاسبه و در جدول ۳ آورده شده است.

$percentdeviation = \frac{|calculateddata - simulateddata|}{calculateddata} \times 100\%$ (\$)

بیشترین و کمترین درصد انحراف مقادیر شبیهسازی و نظری، ۳۳٪ و ۳٪ می باشد که این درصد انحراف در محدوده ارائه شده گزارش های مشابه که توسط برگر^۱ و همکارانش در خصوص مقایسه مقادیر توان توقف برای انرژی متفاوت الکترون در مواد مختلف بیان شده است، می باشد [۲۲].

جدول (۳): درصد انحراف نتایج توان توقف تابشی شبیهسازی شده با کد MCNP4C نسبت به نتایج نظری پیجز و برنامه ESTAR.

ESTAR	Pages et. al	نرژی (keV)
٣/١٤	۲۳/۱۲	۱۰۰
12/11	17/00	10.
١٤/٨٩	17/•7	۲۰۰
۱٤/٦٦	۱۸/٤٨	۲0.
***/14	٧/٣٩	***

با توجه به جدول ۳، همانگونه که مشاهده می شود درصـد انحراف نتایج حاصل از شبیهسازی، و دادههای ESTAR با افزایش انرژی، افزایش یافته است در صورتی که این روند برای دادههای ارائه شده توسط پیچز بهصورت تصادفی است. با توجه به اعتبار دادههای مورد استفاده در ESTAR (کـه مـورد تایید ICRU [۲۲] نیز می باشد)، اختلاف مشاهده شده دارای روند صحيح است. دليل اصلي اين اختلاف را مي توان ناشي از عدم تصحیح مناسب افت انرژی در نمونه هدف دانست [۱۷]. بدین معنا که در هندسه شبیهسازی با استفاده از کد MCNP4C، ضخامت پنجره تیتانیومی MCNP4C، در نظر گرفته شده است در حالی که در جدول دادهها، توان توقف برای انرژیهای ذکر شده با هدف نازک گزارش شده است. به-علاوه تقريبها و ضرايب تصحيح اعمال شده بر روى نظريـه بته به منظور دستیابی به روابط نظری که قادر به تخمین دقیقتر توان توقف باشد [۲۲] و همچنین ردیابی ذره فرودی و بررسی رویدادهای ممکن در کد MCNP4C تا پایان مرز هندسی تعريف شده توسط كاربر [١٣] و محدوديت اعمال اين شرايط با استفاده از روابط نظری و کتابخانه داده مورد استفاده در کـد را از عمده دلایل دیگر اختلاف دانست.

همچنین در این پژوهش میزان اتلاف انرژی ناشی از تابش ترمزی محاسبه گردید. بهطوریکه مقادیر بهدست آمده از تـوان

¹ Berger

توقف تابشی شبیه سازی شده با کد MCNP4C که در جدول ۳ ارائه شده است در ضخامت چگالشی پنجره خروجی ضرب شده است. لازم به ذکر است ضخامت چگالشی فویل تیتانیومی از ضرب چگالی پنجره تیتانیومی (٤/٥ g/cm) در ضخامت پنجره (۰/۰۰۱۳ cm) به دست آمده است. نتایج این محاسبات در جدول ٤ قابل مشاهده است.

جدول(٤): اتلاف انرژی ناشی از تابش ترمزی بر حسب انرژی الکترون

فرودی.				
اتلاف انرژی الکترون فرودی	انرژی الکترون فرودی			
(keV)	(keV)			
٧/١٩×١٠ ^{-٢}	۱			
٨/٩٧×١٠ ^{-٢}	10.			
9/07×1 •-*	۲			
۱۰/•٦×۱۰ ^{-۲}	۲٥.			
17/E7×1T	۳			

۳.۳. حفاظسازی شتابدهنده الکترون پـردهای و تعیـین

ضخامت حفاظ برای انرژی بیشینه ۳۰۰ keV

اساساً جهت حفاظ گذاری در برابر پرتو ایکس بهتر است از موادی با عدد اتمی زیاد مانند تنگستن و سرب استفاده شود [17]. در کار حاضر از سرب با عدد اتمی ۸۲ استفاده شده است. برش عرضی هندسه شبیهسازی شده با کد MCNP4C بهمنظور حفاظسازی شتابدهنده الکترونی پردهای (راستای انتشار باریکه محور Z میباشد) در شکل ٥ قابل مشاهده است.

بر اساس نظر کمیسیون ICRP، پرتوگیری شغلی کارکنان در هرسال (دز دریافتی) نباید از ۲۰ میلی سیورت (mSv) تجاوز کند [۲۳]. پس بهطور متوسط، حداکثر دز معادل مجاز دریافتی μSv/h ۱۰ است. دز معادل از طریق رابطه ۵ قابل محاسبه می باشد، به گونهای که D دز جذبی و W_R ضریب توزین پرتو است [۱۲].

$$H=W_R \times D$$



شکل (۵): نمای شمائی از برش عرضی هندسه شبیهسازی شده با کد MCNP4C (راستای انتشار باریکه محور z میباشد).۱: مرز هندسه کد، ۲: حفاظ سربی، ۳: محفظه شتابدهی، ٤: محفظه تفنگ الکترونی، ٥: فویل تیتانیومی، ٦: فیلمان.

بدین ترتیب با به کارگیری تالی F8* در کد MCNP4C، انرژی جذب شده فوتون های ایجاد شده ناشی از عبور الکترونی با انرژی ۳۰۰ keV درون سلول معادل بافت (دیسکی به شعاع و ضخامت ۱۰ ۲۰ با چگالی⁸ g/cm³) بلافاصله بعد از حفاظ شبیه سازی شده که در شکل ۵ قابل مشاهده می باشد، به ازای ضخامت های مختلف حفاظ (۲/۵ cm) محاسبه و نتایج در جدول ۵ آورده شده است.

با تقسیم مقادیر انرژی جذب شده در سلول بر جرم آن، دز جذبی بر حسب J/Kg تعیین شد. از آنجای که ضریب توزین پرتو برای فوتونها با هر انرژیای برابر با یک میباشد [۱۲]، با جایگذاری مقدار دز جذبی تعیین شده بر حسب گری و ضریب توزین فوتونی در رابطه ۵ دز معادل برای عبور الکترون بر حسب میکروسیورت محاسبه شد. به منظور تعیین ضخامت بهینه حفاظ برای عبور باریکه الکترونی با جریان ثابت ۰۰m۸ کافی است مقدار دز معادل محاسبه شده الکترون را در تعداد الکترونهای عبوری در واحد زمان معادل با این جریان باریکه یعنی ^{۱۰} ۲ × ۳ ضرب نمود.

بدین ترتیب آهنگ دز معادل در سلول معادل بافت برحسب µsv/h تعیین میگردد. نتایج حاصل از این بررسی در جدول ۵ آوردهشده است.

جدول(۵): مقادیر حاصل از اندازهگیری انرژی جذب شده برای الکترون فرودی و آهنگ دز معادل برای جریان الکترونی ثابت N· mA در سلول معادل بافت (دیسکی به شعاع و ضخامت ۱ cm با چگالی ۱ g/cm³) بلافاصله بعد از حفاظ سربی با ضخامتهای متفاوت ۱ g/cm-۲/0 cm

آهنگ دز معادل در سلول معادل	انرژی جذب شده در	ضخامت	
بافت برای باریکه الکترونی با	سلول معادل بافت برای	حفاظ	
جریان ثابت M۰۰۵ (µsv/h)	الكترون (MeV)	(cm)	
٥٢٠٠	٩/١x١٠-^	•/0	
12	Y/0X1+ ⁻⁹	١	
۳۱۹	0/7X1.	1/0	
VA	٣/٤١x١٠	۲	
٧	0/WX1.	۲/٥	

با مقایسه مقادیر شبیهسازی شده آهنگ دز معادل با استاندار کمیسیون (۱۰ µSv/h) ICRP)، ضخامت ۲/۵ cm برای بیشینه انرژی باریکه الکترونی ۳۰۰ keV، تعیین شد. به-طوریکه ضخامت تعیین شده با مقادیر عنوان شده در گزارشات دیگر [۲2] در توافق است.

٤. نتيجەگىرى

در این کار برای شتابدهنده الکترونی پردهای با استفاده از کد MCNP4C، دز پرتو ایکس تابش ترمزی ناشی از برخورد باریکه الکترونی با جریان ثابت mA و انرژیهای مختلف ۳۰۰ keV بر روی پنجره خروجی تیتاینیومی با ضخامت μm شبیه سازی شد. نتایج حاکی از کاهش دز پرتو ایکس ترمزی به ازای افزایش انرژی باریکه الکترونی است. همچنین مقادير شبيهسازي شدهي توان توقف تابشي الكتروني با تغيير انرژی از MCNP4C تا ۳۰۰ keV با استفاده از کد MCNP4C، نشاندهنده روند افزایشی از MeV.cm²/g به ۰/۰۲۱ MeV.cm²/g است. درصد انحراف حاصل از مقایسه مقادیر شبیهسازی شده با مقادیر نظری ارائهشده در گزارشات پیشین و برنامه ESTAR برای توان توقف تابشی از ۳۳٪ و ۳٪ بهدست آمد. اتلاف انرژی الکترون فرودی در بازه انرژی μm منگام عبور از فویل تیتانیومی با ضخامت μm ۱۳ در محدوده ۷/۱۹×۱۰^{-۲} ۱۲/٤٤×۱۰^{-۲} keV تعیین شد. همچنین حفاظسازی شتابدهنده الکترونی پردهای با کد MCNP4C انجام و ضخامت بهینه حفاظ سربی برای انرژی بیشینه ۳۰۰ keV، برابر با ۲/۵ cm محاسبه شد که با گزارشات ييشين توافق دارد.

- [1] K.W. Leo, R.M. Chulan, S.A. Hashim, A.H. Baijan, R.M.S. Sabri, M. Mohtar, H. Glam, L. Lojius, M. Zahidee, A. Azman and M. Zaid. Study on parameters of scanning system for the 300 keV electron accelerator, AIP Conferenc Proceedings 1704, 020010 (2016).
- [2] S. Machi. Trends for electron beam accelerator application in industry. J. Rev .Accel. Sci. Tech. 41 (2011) 1–10.
- [3] E. A. Abramyan. Industrial Electron Accelerators and Application. Springer-Verlag Berlin, (1988).

[3] یداله زاده، بهزاد. کاکویی، امیدرضا. تفنگ الکترونی با باریکه پهن: رویکردی تجربی. سنجش و ایمنی در برابر پرتو. ۲۱۱(۱۳۹٦)، (۲۰۱۲–۳۰۰.

- [5] JAERI-Conf .Low Voltage electron beam Accelerators Masafurni OCIII Iwasaki Electric Co., Ltd, (2002).
- [6] IAEA International Atomic Energy Agency, Industrial Radiation Processing with Electron Beams and X-rays, (2011).
- [7] S. Machi. Electron Accelerators for Industrial Applications in Japan. Presentation to IAEA Consultants Meeting, Vienna, (2008).
- [8] A.J. Berejka. Advances in self-shielded accelerators. IAEA-TECDOC-1386, Emerging applications of radiation processing, (2004).
- [9] Sh. Ghanbari, O. Kakuee and A. akhond. The effect of energy on the physical parameters of the electron beam in curtain accelerator: A Simulation Study. Phys. Chem, 156 (2019) 1–5.
- [10] J. Ren, X.Zhu, Y. Zhang, D. Li and N. Zhu. Beam nonuniformity of multi-filament electron curtain accelerator. At. Energ. Sci& tech 44(2010) 1013-1018.
- [11] J.K. Shultis and R.E. Faw. An MCNP4C primer. Dept of Mechanical and Nuclear Engineering. Kansas State University, Manhattan, (2011).
- [12] H. Cember. Introduction to health physics, pergamon press, (1983).
- [13] J.K. Shultis and R.E. Faw. An MCNP primer, (2006).
- [14] E. Koehler, E. Brown and S.J. Haneuse. On the

Assessment of Monte Carlo Error in Simulation-Based Statistical Analyses. Am. Stat, 63(2) (2009) 155–162.

[15] M.J. Berger, J.H. Hubbell, S.M. Seltzer, J. Chang, J.S. Coursey, R. Sukumar, D.S. Zucker, and K. Olsen. XCOM: Photon Cross Sections Database NIST Standard Reference Database 8 (XGAM) (2010).

- [17] A. K. S. Amable, B. K. Godsway, R. A. Nyaaba and M. N. Earic. A Theoretical Study of Stopping Power and Range For Low Energy (<3.0mev) Protons In Aluminium, Germanium, Lead, Gold and Copper Solid Materials. Open Sci. J, 2(2017) 1-17.
- [18] H. Bethe and J. Ashkin. Experimental NuclearPhysics, ed. E. Segré, J. Wiley, New York, (1953).
- [19] M.O. El-Ghossain. Calculations of stopping power, and range of electrons interaction with different material and human body parts, Int. j. sci& tech. res. 6 (2017) 114-118.
- [20] L. Pages, E. Bertel, H. Joffre and L. Sklavenitis. Energy loss, range, and bremsstrahlung yield for 10-keV to 100-Mev electrons in various elements and chemical compounds, Atomic data. 4 (1972) 1-127.
- [21] M.J. Berger, J.S. Coursey, M.A. Zucker, and J. Chang. ESTAR, PSTAR, and ASTAR: Computer Programs for Calculating Stopping-Power and Range Tables for Electrons, Protons, and Helium Ions (version1.2.3), (2005).
- [22] M.J. Berger and S.M. Seltzer. Stopping powers and ranges of electron and positrons.NBSIR 82-2550 (1982).
- [23] IAEA, international basic safety standard for protection against ionizing radiation and for safety radiation source, S.S No.115, (1996).
- [24] F. Vara, W. Brann, T. Berejka, B. Hanrahan, D. Cowell, L. Carlblom and K. Schaper. UV/EB curing primer: inks, coating and adhesives. Radtech International North America, (1995).

٥. مراجع