Measurement of Excitation Function of ⁹⁴Mo (p,n) ^{94m}Tc **Reaction using Stacked foil Method**

Reza Pourimani^{1,*}, Gholamreza Reisali², Azadeh Sadat Shavarani¹

¹Department of Physics, Faculty of Science, Arak University, Arak, Iran ²Applied radiation section, Department of Science and Technology Research, Iranian Atomic Energy Organization, Tehran, Iran

> Received: 02.02.2020 Final revised: 04.05.2021 Accepted: 03.08.2021 Doi link: 10.22055/JRMBS.2021.16979

Abstract

Among radioisotopes, the technetium isotopes have a special place because of the variety of kits they are labeled with. Recent advances in the field of chemotherapy for radioimmunoassay and the development of technology for PET imaging in the diagnosis of cardiovascular diseases a great attention has been imposed on ^{94m}Tc($I_{\beta+}$ =72%; $E_{\beta+}$ =2.47 MeV; $T_{1/2}$ = 52.5 min) as a positron emitter radioisotope of technetium. In this research employing natural molybdenum target has been measured excitation function of ^{nat}Mo (p,n) ^{94m}Tc using stacked foils method for 6.4 MeV to 17.4 MeV rang of proton energy and then the excitation function ⁹⁴Mo (p, n) ^{94m}Tc was determined in this energy range. The energy of protons on each of the target stack foils was determined using SRIM software. The cross section for this interaction varied from 21 to 511 mb. The comparison of measured value of excitation function of ⁹⁴Mo (p,n) ^{94m}Tc in this research with the results of two other research groups employing enrichment targets shows reasonable agreement

Keywords: ^{94m}Tc, Excitation function, Natural molybdenum, stacked foils Method, Cyclone 30

^{*} Corresponding Author: r-pourimani@araku.ac.ir



اندازه گیری تابع برانگیختگی واکنش Mo(p,n) ⁹⁴mTc با استفاده از

روش لايەھاى نازك

رضا پورایمانی*^۱، غلامرضا رئیسعلی²، آزاده سادات شاورانی¹ ¹گروه فیزیک، دانشکده علوم پایه، دانشگاه اراک، اراک، ایران ²پژوهشکده کاربرد پرتوها، پژوهشگاه علوم و فنون هستهای، سازمان انرژی اتمی ایران، تهران، ایران

> دريافت: 1398/11/13 ويرايش نهائی: 1400/02/14 پذيرش: 1400/05/12 Doi link: <u>10.22055/JRMBS.2021.16979</u>

چکیدہ

در بین رادیو ایزوتوپهای، ایزوتوپهای تکنیسیوم بهعلت تنوع کیتهایی که توسط آن نشاندار میگردند دارای جایگاه ویژه ای هستند. پیشرفتهای اخیر در زمینهٔ شیمیرادیو داروی تکنیسیوم و توسعه فناوری در زمینه تصویربرداری PET در تشخیص بیماریهای قلب و عروق باعث جلب توجه زیادی از دانشمندان و پژوهشگران به ایزوتوپ ;%Fa=72% Fa=72% ^{m94}Tc (T1/2 = 52.5m; I (E_{β+}=2/47MeV) بهعنوان گسیل کننده پوزیترون شده است. در این روش ابتدا تابع برانگیختگی (E_{β+}=2/47MeV) استفاده از ورق مولیبدن طبیعی بهروش فعالسازی مجموعه لایههای نازک در بازهٔ انرژی 6/4 تا 17/400 اندازه گیری گردید و سپس تابع برانگیختگی 17/40ev (p,n)⁹⁴ در این بازه انرژی تعیین شد. سطح مقطع واکنش در محدودهٔ 21 تا 18 میلی بارن تغییر می کند. انرژی باریکه پروتون تابیده شده به هر لایه از مجموعه لایههای هدف با استفاده از نرم افزار SRIM تعیین شد. مقایسهٔ مقادیر اندازه گیری شده تابع برانگیختگی شده به هر لایه از مجموعه لایههای هدف با استفاده از نرم افزار SRIM تعیین شد. مقایسهٔ مقادیر اندازه گیری شده تابع برانگیختگی تا 9⁴⁰Mo(p,n) (p,n) (p,n)

باز نشر این مقاله با ذکر منبع آزاد است.

اين مقاله تحت مجوز كريتيو كامنز تخصيص 4,0 بينالمللي ميباشد

كليدواژگان: ^{94m}Tc، تابع برانگيختگی، موليبدن طبيعی، روش لايههای نازک، سيكلون 30

مقدمه

یکی از روش های بررسی ضایعات غدد داخلی بدن، استفاده از تصویربرداری هستهای می باشد. یکی از تکنیکهای تصویربرداری هستهای پرتونگاری با نشر پوزیترون معروف به PET است که با توجه بهدقت تصویربرداری و تعیین محل ضایعه با خطای ناچیز، از برتری بیشتری نسبت به سایر تکنیکها برخوردار است. در بین رادیو ایزوتوپها، ایزوتوپهای تکنیسیوم به علت تنوع کیتهایی که توسط آن نشاندار می گردند

خواص منحصر بهفرد واپاشی ویژه هسته Tc و در دسترس بودن آن و همزمان با پیشرفتهای اخیر در تولید هر دو رادیوداروی Tc⁹⁹⁹ و SPECT⁹ بهترتیب بهمنظور استفاده در تصویربرداری SPECT² و PET مورد علاقه پژوهشگران هستهای و پزشکان قرار گرفته است.ایزوتوپ M⁹⁴ برای تشخیص بیماریهای قلب و عروق توجه زیادی را بهخود جلب کرده است [2]. یکی از روشهای تولید ^{m94}Tc⁹⁴, تاباندن پروتون بر روی

دارای جایگاه ویژهای هستند [1]. امروزه با توجه به



^{*} نویسنده مسئول: <u>r-pourimani@araku.ac.ir</u>

¹ Positron Emission Tomography

² Single-Photon Emission Computed Tomography

مولیبدن طبیعی و یا غنی شده در یک سیکلوترون است [3]. امروزه تحقیقات زیادی در رابطه با اندازه گیری تابع برانگیختگی واکنش ها با پرتابه پروتون جهت تولید ^{m94}Tc بهمنظور اندازه گیری احتمال واکنش به عنوان تابعی از انرژی پروتون و امکان تولید آن انجام گردیده است [4]. در این پژوهش تابع برانگیختگی واکنش [4]. در این پژوهش تابع برانگیختگی لایههای نازک در بازهٔ انرژی پروتونهای 6/4MeV تا لایههای نازک در بازهٔ انرژی پروتونهای 17/4MeV

پرتو دیده شده با استفاده از سیستم طیف سنجی گاما شامل آشکارساز فوق خالص ژرمانیومی (HPGe¹) تعیین شده است.

کارهای آزمایشگاهی

در این پژوهش سطح مقطع واکنش ^{94m}Tc ⁹⁴Mo(p,n) با پروتونهای تولید شده توسط سیکلوترون مدل Cyclon30 مرکز یزشکی هستهای کرج در محدودهٔ انرژی 6/4MeV تا 17/4MeV بەروش مجموعه لايەھاي نازك اندازه گيري شده است. به علت عدم دستیابی به مولیبدن 94 غنی شده، از ورق مولیبدن طبیعی استفاده گردید و با در دست داشتن فراواني موليبدن 94 سطح مقطع اين واكنش محاسبه شد. هرگاه انرژی باریکه پروتون بیش از 12MeV باشد علاوه بر واكنش فوق، واكنش ⁹⁴mTc نيز منجر به تولید ^{94m}Tc می گردد. با مشخص بودن سطح مقطع یکی از این دو واکنش میتوان سطح مقطع واکنش دیگر را با توجه به درصد فراوانی هر یک از دو ايزوتوپ موليبدن 94 و 95 در ورقه موليبدن طبيعي كه بەترتىب برابر %25/9 و %15/92 است، محاسبە كرد [5]. در این پژوهش برای تعیین انرژی باریکهٔ پروتون در روی هر لایه مولیبدن از روش لایههای نازک استفاده

گردید. در این روش چندین ورقهٔ نازک کنار هم مورد تابش باریکهٔ پرتون قرار میگیرند با در دست داشتن انرژی باریکه فرودی به مجموعه لایههای نازک با استفاده از نرم افزار SRIM انرژی باریکه در وسط هر لایه محاسبه شده است.

محاسبه انرژی پروتون ها در عمق های مختلف هدف برای محاسبه میزان کاهش انرژی پروتون ها در عبور از ضخامت هدف از نرم افزار SRIM استفاده شد [6]. در این برنامه، نوع ماده، جرم و چگالی هدف و نوع ذره فرودی و انرژی آن داده می شود و نرم افزار توان بازدارندگی (dE/dX) هدف را بر اساس رابطهٔ مکانیک کوآنتومی dE/dA) هدف را بر اساس رابطهٔ مکانیک روش ضخامت کل به صورت لایه های مساوی با پهنای مد در نظر گرفته می شود که ذرهٔ فرودی با انرژی iB وارد هر لایه شده و با انرژی و E خارج می گردد در این صورت انرژی ذره پس از خروج از لایه طبق رابطهٔ به دست می آید.

$$E_0 = E_i - \left(\left(\frac{dE}{dX} \right)_i \Delta X \right)$$

برای تعیین مقدار dE/dX در هر انرژی دلخواه برای باریکهٔ پروتون با برازش کردن مناسب ترین منحنی بر دادههای محاسبه شده توسط MATLAB توسط نرمافزار MATLAB معادلهٔ منحنی به دست آمد که بر مبنای آن توان بازدارندگی بهازای هر انرژی باریکهٔ پروتون و ضخامت لایه محاسبه گردید. شکلهای 1 و 2 نتایج محاسبات تغییرات انرژی باریکهٔ پروتون در بازهٔ محاسبات تغییرات انرژی باریکهٔ پروتون در بازهٔ Motor Ti Mo

¹ High purity germanium detector



شکل1. نمودار توان بازدارندگی برای Mo و Al برحسب انرژی باریکهٔ پروتون با استفاده از کد SRIM در محدودهٔ 5MeV تا 30MeV و منحنی های برازش شده.



شکل2. نمودار توان بازدارندگی برای Cu و Ti برحسب انرژی باریکهٔ پروتون با استفاده از کد SRIM.

در محدودهٔ SMeV تا 30MeV و منحنیهای برازش شده جهت افزایش دقت اندازه گیری انرژی باریکهٔ پروتونی از روش فعال کردن چند ورقه مانیتور بهطور همزمان استفاده گردید. در این روش انرژی باریکه برخورد کننده براساس فعال شدن ورقههای مانیتور در اثر واکنش پروتون با لایههای مختلف بهدست می آید. اثر واکنش پروتون با لایههای مختلف بهدست می آید. اثر واکنش پروتون با لایههای مختلف بهدست می آید. اثر واکنش پروتون با لایههای مختلف بهدست می آید. اثر واکنش پروتون با لایههای مختلف به دست می آید. از ورقههای نازه گیری سطح مقطع واکنش مانیتور و از واکنش های ماتیوم به عنوان ورق های مانیتور و از واکنش های ماتیوم به عنوان ورق های واکنش های مانیتور استفاده گردید. این واکنش ها

همچنین شرایط لازم را جهت تعیین انرژی دارند زیرا سطح مقطع واکنش برای این هسته ها در محدودهٔ انرژی مذکور کاملاً شناخته شده هستند [12-8]. طیف گامای این واکنش ها کاملاً شناخته شده می باشند و می توان فعالیت رادیو ایزوتوپ های تولید شده را با آشکارساز HPGe و سیستم الکترونیک مربوطه تعیین کرد.

روش محاسبه سطح مقطع واكنش

در این پژوهش از فلزات طبیعی مولیبدن، مس، تیتانیوم و آلومینیوم بهصورت پولکهایی بهقطر 13mm و به ترتيب با درجهٔ خلوص % 99/9، % 99/9، %99/9 و 99/9% و ضخامتهای 25، 25، 25، و 130 میکرومتر استفاده گردید. مجموعه پولکها در هر بار پرتودهی در مقر آلومینیومی با دهانه دایروی شکل بهقطر 1cm (اندازه قطر موازی ساز) در معرض پروتونها قرار گرفتند. مقر آلومینیومی طوری در داخل شاتل قرار داده شد که صفحات نسبت به یکدیگر موازی و نسبت به باريكه پروتون فرودي عمود بودند. ايزوتوپهاي توليد شده در اثر برخورد باریکهٔ پروتون با پولکهای مانیتور مس طبيعي و تيتانيوم طبيعي و پولک موليبدن طبيعي دارای نیمهعمرهای متفاوتی هستند که ^{94m}Tc به عنوان محصول واکنش اصلی و ⁶³Zn دارای نیمهعمرهای كوتاه بهترتيب برابر 52 و 38/47 دقيقه و ⁶⁵Zn و ⁴⁸V دارای نیمهعمرهای طولانی بهترتیب برابر 243/66 و 15/97 روز هستند [5]. مقدار فعالیت مربوط به هر ایزوتوپ در پایان پرتودهی با توجه به سطح مقطعهای گزارش شده و مدت زمان پرتودهی و معلوم بودن

شدت جریان باریکه بر اساس رابطهٔ2 محاسبه می گردد [13].

$$\frac{A_0 \left(\mu \ Ci \right) =}{\left[I \left(\mu A \right) \rho(g/cm^3) x \left(\mu m \right) \sigma \left(mb \right) \left(1 - exp(-\lambda t_i) \right) \right]}{\left[3.7 \times 10^{41} \text{K} \right]} \quad 3$$

$$K = \frac{\left[M\left(\frac{g}{mol}\right) e(C)\right]}{N_A} \qquad 4$$
$$L = \frac{\left[\rho(g/cm^3) N_A\right]}{\left[3.7 \times 10^{41} M(g/mol) e(C)\right]} \qquad 5$$

در این روابط M جرم مولکولی، e بار الکتریکی الکترون و NA عدد اووگادرو²³10²³ 6/023 و ضریب 10⁴¹× 3/7 برای تبدیل واحدها بهکار برده شده است. در جدول1 مقادیر محاسبه شده L برای فلزات طبیعی

موليبدن، تيتانيوم و مس درج شده است.

جدول1. مقادیر محاسبه شده ضریب L برای فلزات طبیعی مولیبدن،

وم و مس.	تيتاني
----------	--------

هدف	M(g/mol)	$\rho(g/cm^3)$	L (1/C. cm ³)
^{nat} Mo	95 _/ 94	10 _/ 28	1,089
^{nat} Ti	47 _/ 87	4,51	0,956
^{nat} Cu	63 _/ 55	8,96	1 _/ 433

σ	حسب t _i ، L و	های مختلف بر	دهي براي واكنثر	هر مرحله پرتو	فعالیت در پایان ہ	جدول2. مقدار
---	--------------------------	--------------	-----------------	---------------	-------------------	--------------

نوع واکنش	Α ₀ (μCi)	λ (1/min)	X (µm)	L (C ⁻¹ cm ⁻³)
⁹⁴ Mo(p,n) ^{94m} Tc	27.215 σ I(1-exp(-0.013t _i)	0,0133	25	1,089
^{nat} Cu (p,x) ⁶³ Zn	35.813 σ I(1-exp(-0.018t _i)	0,0180	25	1,433
^{nat} Cu (p,x) ⁶⁵ Zn	35.813 σI(1-exp(- 0.0000020t _i)	1/97 ×10 ⁻⁶	25	1,433
^{nat} Ti (p,x) ⁴⁸ V	23.91 σ I(1-exp(-0.000030t _i)	3,013 E-5	25	0,956

بنابراین باریکه پس از عبور از اولین پولک مانیتور مسی با انرژی MeV 17/5 به اولین پولک مولیبدن برخورد کرده و پس از خروج از آن به دومین پولک مانیتور (اولین پولک تیتانیوم) میرسد و بعد از آن پس از عبور از پولک آلومینیوم به همین ترتیب از سه پولک بعدی عبور میکند که انرژی باریکه در موقع برخورد به دومین پولک مولیبدن حدود 15/5MeV است. در سه مجموعهٔ دیگر از یک پولک تیتانیوم و یک پولک مس

فعالیت اولیهٔ A₀ برای واکنش های مختلف برحسب L، it و σ در جدول2 نشان داده شده است. برای اندازه گیری تابع برانگیختگی چهار مجموعه پولک به شرح زیر در معرض تابش پروتون قرار گرفتند. اولین مجموعهٔ هدف که تحت پرتودهی باریکهٔ پروتون با انرژی 18MeV قرار گرفت شامل پنج پولک بود که پولکهای مس و تیتانیوم در طرفین هر دو پولک اصلی مولیبدن و یک پولک آلومینیوم بین دو قسمت بود.

قبل از اولین پولک مولیبدن برای تعیین شدت جریان باریکه پروتون فرودی استفاده شد به علت ناچیز بودن افت شدت جریان باریکه پروتون طی عبور از پولکهای بعدی از محاسبه کاهش شدت باریکه صرف نظر شد. در شکل3 ترتیب چیدمان هر چهار مجموعه یولک نشان داده شده است.



شکل3. طریق چیدمان چهار مجموعه پولکها در برابر باریکه پروتونها.

با توجه به محدودیت تنظیم انرژی باریکهٔ پروتون در سیکلوترون که کمترین انرژی قابل تنظیم توسط آن 15MeV میباشد در مواقعی که لازم بود پروتون با انرژی کمتری به پولک مولیبدن برخورد کند از تعداد مشخصی پولک آلومینیوم در ابتدای مجموعه استفاده شد. به این ترتیب در مرحلهٔ دوم باریکهٔ پروتون با انرژی شد. به این ترتیب در مرحلهٔ دوم باریکهٔ پروتون با انرژی اشد. می از عبور از پولکهای مس و تیتانیوم با انرژی حدود 14MeV از اولین پولک مولیبدن عبور کرده و پس از عبور از یک پولک آلومینیوم با انرژی میکند به همین ترتیب مجموعه پولکهای سوم و چهارم در معرض باریکه پروتون با انرژی 15MeV چهارم در معرض باریکه پروتون با انرژی محموعه سوم قرار گرفتند با این تفاوت که در ابتدای مجموعه سوم مخامت هریک بهاندازهٔ 130μm استفاده شد در ضخامت هریک بهاندازهٔ 130μ

مجموعهٔ چهارم علاوه بر استفاده از شش پولک آلومینیوم در ابتدای مجموعه پولکهای مس و تیتانیوم جابهجا گردید و بین دو پولک مولیبدن پولک آلومینیوم قرار داده نشد. بهاین ترتیب باریکه پروتون با انرژی 7/2MeV از پولک مولیبدن اول عبور کرده و با انرژی زیر 6MeV به یولک دوم بر خورد می کند. مجموعه های اول، دوم، سوم و چهارم در معرض باریکه پروتون به تر تیب با شدت جریان 0/2، 1، 5/5 و 5/5 میکرو آمیر بهترتیب بهمدت های 15، 10، 10 و 10 دقیقه قرار گرفتند. پس از گذشت حداقل یک ساعت از پایان هر بمباران پولکها از مقرآلومینیومی خارج و در ظروف سربی نگهداری شدند تا طیف نگاری از آنها انجام شود. طيفنگاري گاماهاي چهار ايزوتوپ توليدي شامل ⁶⁵Zn ، ⁶³Zn ، ^{94m}Tc و ⁴⁸V با استفاده از آشکارساز (HPGe) مدل خالص ژرمانيومي فوق GC1020-7500SL با بازدهی نسبی ده درصد ساخت شركت CANBERRA با سيستم الكترونيكي مربوطه انجام گردید. در هر طیف نگاری، فاصلهٔ پولک تا دهانه آشکارساز با توجه بهمقدار زمان مرده چنان تنظیم شد که میزان زمان مرده از 5 درصد تجاوز نکند.

اندازهگیری فعالیت هر پولک

6

فعالیت ورقه های بمباران شده با استفاده از روش طیف سنجی گاما و لحاظ کردن نسبت انشعابی برطبق جدیدترین مقادیر داده شده تعیین گردید [5]. برای این منظور بعد از گذشت زمان معینی از پایان بمباران سطح زیر قله های مورد نظر طبق رابطه 6 محاسبه شد.

$$A(Bq) = \frac{Net Area}{\varepsilon \times (B.R) \times [\frac{1 - \exp(-\lambda t_s)}{\lambda}]}$$

در این رابطه t_s زمان طیف نگاری و سایر اطلاعات مربوط بهانرژی و شدت نسبی گاماهای استفاده شده برای ایزوتوپهای مختلف در جدول3 داده شده است .[5]

جدول3. اطلاعات مربوط به انرژی و نسبت انشعابی گاماهای استفاده برای ایزوتوپهای مختلف.

نام ايزوتوپ	B.R.(%)	T _{1/2}	E _γ (keV)
^{94m} Tc	2,21	52 m	992,8
637.0	8/4	38.47 m	669/8
⁰³ Zn	6,6	50/47 111	962,6
⁶⁵ Zn	50,6	243/66 d	1115 _/ 55
	99/98		983 _/ 52
48 V	97 _/ 5	15 _/ 9735 d	1312 _/ 10
	7 _/ 76		904/10

برای تعیین کارایی آشکارساز از چشمههای استاندارد نقطهای ¹⁵²Eu، ⁶⁰Co و چشمه مایع ¹⁵²Eu بهترتیب با فعاليت هاي 469/4 ، 186 و 198/7 كيلو بكرل استفاده شد و منحنی کارایی آشکارساز HPGe برای فواصل 0، 10، 25 و 35 سانتيمتري از دهانه آشكارساز رسم گردید. تصحیحات مربوط به زاویهٔ فضایی و زمان مرگ آشکارساز با توجه به قطر 5میلیمتری پولک و قطر 47میلیمتری دهانه آشکارساز و فاصله بین پولک و اشكار ساز اعمال شد [14].

ىحث و نتىجەگىرى

برای کلیهٔ مجموعه ها آنالیز طیف های ثبت شده و سطح مقطع نمونهها محاسبه شد. بهعنوان نمونه نتايج بهدست آمده از طیف نگاری اولین مجموعه بمباران شده با یروتونهای فرودی با انرژی 18MeV و شدت جريان 0/2µA در جدول4 درج شده است. نهايتاً پس از تعیین شدت جریان باریکه پروتونی در هر بمباران و انرژی پروتونها در وسط هر پولک مولیبدن و اطلاعات بهدست آمده از طیف نگاری سطح مقطع واکنش ^{nat}Mo(p,xn) ^{94m}Tc برای هر پولک مولیبدن محاسبه گردید که نتایج آن در جدول5 آورده شده است. برای محاسبه سطح مقطع واکنش Mo(p, n) ^{94m}Tc که با توجه بهاین مسئله که در انرژیهای بیشتر از 12/6MeV علاوه بر واکنش مورد نظر، واکنش ⁹⁵Mo(p,2n) ^{94m}Tc نيز رخ مىدهد با استفاده از مقادیر سطح مقطع گزارش شده برای واکنش رقیب و بر اساس منحنی برازش شده از رابطهٔ 7 استفاده شد [4]. 7

که در این رابطه σ₀ سطح مقطع واکنش سطح مقطع واکنش σ_1 ، $^{nat}Mo(p,xn)^{94m}Tc$ و σ_2 سطح مقطع واکنش σ_2 سطح مقطع واکنش ⁹⁵Mo(p,2n)^{94m}Tc بوده و a1 و 22 به تر تیب فراوانی نسبي دو ايزوتوپ موليبدن 94 و 95 در نمونهٔ طبيعي كه به ترتيب برابر 9/25 و 15/92 درصد مي باشند.

 $\sigma_0 = a_1 \sigma_1 + a_2 \sigma_2$

سطح مقطع بر حسب mb	فعالیت ^{94m} Tc در پایان بمباران (µCi)	میانگین انرژی باریکه در وسط هر پولک Mo برحسب MeV	پولک	شدت جريان باريكه پروتون (μΑ)	شماره مجموعه	
36±5	52 <u>+</u> 4	17,39	Mo رديف 1	0,29	1 (الف)	
33±5	48±4	15 _/ 47	Mo رديف 2	0,27		
44±6	128±10	14,03	Mo رديف 1	0.86	() 2	
46±8	135±11	12 _/ 55	Mo رديف 2	0,00	2 (ب)	
47±6	67±5	11,01	Moرديف 1	0.42	()3	
35±5	50±4	9 _/ 21	Mo رديف 2	0/42	5 (ج)	
13±2	13±1	7 _/ 19	Mo رديف 1	0.29	(.) /	
1/9±0/2	1,9±0,15	6 _/ 38	Mo رديف 2	0/27	(3)4	

جدول4. نتایج بهدست آمده از طیفنگاری اولین مجموعه بمباران شده با پروتونهای MeV 18

خطای سطح زیر قله (٪)	سطح زیر قله برحسب شمارش	مدت زمان شمارش (s)	زمان مرده (%)	فاصله تا آشکار ساز (cm)	انرژی گاما (keV)	ايزوتوپ توليد شده	نام پولک و رديف آن
1/12	9250	600	4/6	35	669/62	63-7	
1/49	4927	600	4/6	35	962/06	⁰⁵ Zn	Cu رديف 1
0/60	22486	6000	0/36	0	1115/54	⁶⁵ Zn	1
4/21	1337	900	6,66	35	992 _/ 8	^{94m} Tc	Mo رديف 1
2/96	1498	1200	0,58	35	983,52		
3/30	1112	1200	0,58	35	1312/09	⁴⁸ V	Ti رديف 1
22	101	1200	0,58	35	944/10	-	
1/47	6340	300	4/8	35	669,62	62-	G
1/83	3296	300	4,8	35	962,06	⁰³ Zn	دىف 2
0/52	39998	6000	0/42	0	1115 _/ 54	⁶⁵ Zn	
4/04	911	900	3 _/ 67	35	992,80	^{94m} Tc	Mo رديف 2
2/94	1346	800	0/8	35	983,52		:. т:
3/00	997	800	0/8	35	1312 _/ 09	^{48}V	۱۱ ردیف ۲
21/00	88	800	0/8	35	944/10		۷.

جدول5. سطح مقطع محاسبه شده برای واکنش ^{94m}Tc (p,xn در پولک مولیبدن طبیعی با پروتون

با توجه بهرابطهٔ4 سطح مقطع واکنش سطح مقطع واکنش ⁹⁵Mo(p,2n^{94m}Tc برای ⁹⁴m7c برای نمونه پولک مولیبدن طبیعی انرژی.های پروتون کمتر از 12/6MeV صفر است و نیازی به تأثیر این واکنش نمیباشد. برای کلیهٔ مقادیر

محاسبه گردید که نتایج آن در جدول6 درج شده است.

بهدست آمده با توجه به خطاهای اندازهگیری در تعیین شدت جریان باریکه پروتونی، سطح زیر قله فتوپیک، کارایی آشکارساز و خطای مربوط به اطلاعات واپاشی، خطای کل سطح مقطع براورد شده است .

نهایتاً سطح مقطعهای بهدست آمده برای واکنش ⁹⁴Mo(p, n) ^{94m}Tc با دو گزارش قبلی [15و4] که بهترتیب در سالهای 1991 و 1993 در بازههای انرژی 18/3 MeV تا 18/4 MeV و 6/1 MeV تا 18/4 MeV با استفاده از هدف مولیبدن 94 غنی شده اندازه گیری شده است، مقایسه گردید.

در این پژوهش همچنین تابع برانگیختگی واکنش ^{94m}Tc ^{94m}Tc که مؤید تولید رادیوایزوتوپ ^{94m}Tc با استفاده از ورقههای مولیبدن طبیعی میباشد نیز اندازهگیری گردید. نتایج آزمایش نشان میدهد که برای هردو واکنش بیشترین مقدار سطح مقطع در محدودهٔ انرژی 11MeV تا 12MeV قرار دارد.

جدول6. سطح مقطع بهدست آمده برای واکنش ⁹⁴Mo(p,n) ^{94m}Tc .

σ ₁ (mb)	σ_2 (mb)	انرژی باریکه پروتون فرودی (MeV)
-	430	17,39
-	346	15 _/ 47
67±10	235	14,03
500 ± 50	0	12,55
510±51	0	11,01
380± 37	0	9,21
140 ± 14	0	7,19
21 ± 2	0	6,38

شکل4 مقایسهٔ نتایج این پژوهش و هر دو گزارش مذکور را نشان میدهد که در توافق خوبی هستند. در

این پژوهش همچنین تابع برانگیختگی واکنش ^{nat}Mo(p,xn)^{94m}Tc که مؤید تولید رادیوایزوتوپ ^{94m}Tc با استفاده از ورقههای مولیبدن طبیعی میباشد نیز اندازهگیری گردید. با توجه بهاینکه در آینده قراراست مولیبدن با استفاده از واکنش شکافت اورانیوم 60% جهت مصارف پزشکی تولید گردد. این پژوهش نشان میدهد که امکان تولید عملی ایزوتوپهای تکنیسیوم در کشور وجود دارد.



شکل4. مقایسه سطح مقطعهای بهدست آمده برای واکنش ⁹⁴Mo(p, n) ^{94m}Tc با نتایج سایر اندازهگیریها.

سپاسگزاری

این پژوهش در پژوهشکده فیزیک و شتابگرهای پژوهشگاه علوم و فنون هستهای سازمان انرژی اتمی ایران و با استفاده از سیکلوترون Cyclon30 و با حمایت معاونت پژوهشی و فناوری دانشگاه اراک انجام گردید. لذا نویسندگان از کارکنان این پژوهشکده و دانشگاه اراک کمال امتنان و سپاس گزاری را دارند.

مرجعها

[1] International Atomic Energy Agency (IAEA) Technical Document **1065** (1999).

[2] R.J. Nickles, A.D. Nunn, C.K. Stone,B.T. Christian. Technetium-94m-

[10] F. Tarkanyi, F. Szelecsényi, P. Kopecky. Excitation Function of proton induced nuclear reactions on natural Nickel for monitoring beam energy and intensity. *Applied Radiation Isotopes Part A. Applied Radiation and Isotopes* **42** 6 (1991) 513-517. https://doi.org/10.1016/0883-2889 (91)90154-S

[11] P. Kopecky. F. Szelecsényi, T. Molnár,
P. Mikecz, F. Tárkányi. Excitation function of (p,xn) reactions on ^{nat}Ti: monitoring of bombarding proton beam. *Applied Radiation Isotopes* 44 6 (1993) 687-692.
<u>https://doi.org/10.1016/0969-8043</u>
(93)90133-U

[12] F. Szelecsenyi. F. Tárkányi, S. Takács, A. Hermanne, M. Sonck, Yu. Shubin, M.G. Mustafa, Z. Youxiang. Excitation function for the ^{nat}Ti(p,x)⁴⁸V nuclear process: Evaluation and new measurements for practical application. *Nuclear Instruments and Methods in Physics Research B* **174** (2001) 47-64. https://doi.org/10.1016/S0168-

<u>583X(00)00516-4</u>

[13] M. Bonardi, C. Birattari. F. Groppi, E. Sabbioni, Tin target excitation functions, cross section and optimized thick-target yields for ^{nat}Mo(p,xn) Tc^{94g, 95m,95g,96(m+g)} nuclear reactions induced by protons from threshold up to 44MeV. No carrier added radiochemical separation and quality control. *Applied Radiation Isotopes 57* (2002) 617-635. https://doi.org/10.1016/S0969-8043(02)00176-8

[14] N. Tsoulfanidis. Measurement and detection of radiation. Taylor & Francis, USA, Washington (1995).

Teboroxime: Synthesis Dosimetry and Initial PET Imaging Studies. *Journal of Nuclear Medicine* **34** 7 (1993) 1058-1066.

[3] S.M. Qaim, Production of high purity ^{94m}Tc for Positron Emission Tomography studies. *Nuclear Medicine and Biology* 27 (2000) 323-328. <u>https://doi.org/10.1016/s0969-</u> <u>8051(00)00104-9</u>

[4] V.N. Levkovskij. Activation cross section nuclides of average masses (A=40-100) by protons and alpha particles with average energies (E= 10-50 MeV) Inter-Vesy, Moscow (1991).

[5] LBNL Isotopes Project – LUNDs University, available from <u>http://www.Table</u> of Radioactive Isotopes Version 2.1 (2004).

[6] J.F. Ziegler, J.P. Biersack, SRIM2003.20availablehttp://www.SRIM.org.

[7] S.A. Durrani, R.K. Bull, Solid state nuclear track detection. Pergamon Books Ltd. 1st Edition 1987.

[8] S. Takacs, S. Tarkanyi, M Sonck, A. Hermanne. New cross section and intercomparison of proton monitor reactions on Ti, Ni and Cu. *Nuclear Instruments and Methods in Physics Research B* 188 (2002) 106-111. <u>https://doi.org/10.1016/S0168-583X(01)01032-1</u>

[9] P. Kopecky. Proton Beam Monitoring via the Cu(p,x)⁵⁸Co, 63 Cu(p,2n) 62 Zn and 65 Cu(p,2n) 65 Zn reaction in copper. *International Journal Applied Radiation Isotopes* **36** 8 (1985) 657-66 <u>https://doi.org/10.1016/0020-</u> 708X(85)90008-01.

ِ همکاران	سا پورايمانی و	رخ	ختگی واکنش	یری تابع برانگیخ	اندازهگ				24
⁹⁴ Mo(p,n)	reaction.	Radiochimica	Acta	[15] F. I	Rösch.	S.M.	Qaim.	Nuclear	data
(1993)		11:	5-121.	relevant	to th	e pro	duction	of pos	sitron
https://doi.	org/10.1524	4/ract.1993.62.3	.115	emitting	techne	tium i	sotope	^{94m} Tc vi	a the