

01378

مرکز اطلاع‌رسانی و امور علمی ایران
فصلنامه علمی و پژوهشی



دانشگاه صنعتی اصفهان

۱۳۸۲ / ۷ / ۲۰

دانشکده فیزیک

حل چرخه همجوشی کاتالیزور میونی با استفاده از روش مونت کارلو

پایان نامه کارشناسی ارشد فیزیک

مریم رجایی نجف آبادی

استاد راهنما

دکتر سید ظفر الله کلاتری

اسفند ۱۳۸۱

۴۹۴۱۵



دانشگاه صنعتی اصفهان

دانشکده فیزیک

پایان نامه کارشناسی ارشد خانم مریم رجایی نجف آبادی
تحت عنوان

حل چرخه همجوشی کاتالیزور میونی با استفاده از روش مونت کارلو

در تاریخ ۱۳۸۱/۱۲/۲۴ توسط کمیته تخصصی زیر مورد بررسی و تصویب نهایی قرار گرفت.

دکتر سید ظفر الله کلانتری

۱- استاد راهنمای پایان نامه

دکتر احمد شیرانی

۲- استاد مشاور پایان نامه

دکتر مصطفی زاهدی فر

۳- استاد داور

دکتر اکبر پروازیان

۴- استاد داور

دکتر منصور حقیقت

سرپرست تحصیلات تکمیلی دانشکده

تشکر و قدر دانی

اینک که به فضل خداوند این تحقیق به صورت پایان نامه قرار گرفت، لازم می دانم از جناب آقای دکتر کلاتری، استاد محترم راهنمای پایان نامه به خاطر زحمات فراوان در طی دو سال گذشته کمال تشکر و سپاس را ابراز نمایم.

همچنین از آقای دکتر احمد شیرانی، استاد محترم مشاور در این پایان نامه به خاطر راهنماییهای ارزشمند و مطالعه و ویراستاری این پایان نامه سپاسگذاری می نمایم. از آقای دکتر اکبر پروازیان، استاد محترم داور به خاطر ارائه رهنمودهای ارزشمند سپاسگذاری می نمایم.

همچنین از آقای دکتر منصور حقیقت، سرپرست محترم تحصیلات تکمیلی دانشکده به خاطر فراهم کردن تسهیلات و امکانات مورد نیاز قدردانی می نمایم. در پایان از تمام کسانی که در تمام مراحل مختلف انجام این تحقیق اینجانب را یاری نمودند، کمال تشکر و سپاس را دارم.

مریم رجایی

اسفند

کلیه حقوق مادی مترتب بر نتایج مطالعات، ابتکارات و نوآوری‌های ناشی از تحقیق موضوع این پایان‌نامه، متعلق به دانشگاه صنعتی اصفهان است.

تقدیم به ستاره های آسمان
زندگیم: پدر و مادر عزیزم و
همسر مهربانم

صفحه	فهرست مطالب	عنوان
هشت		فهرست مطالب
۱		چکیده
۲		فصل اول: مقدمه
۹		فصل دوم: همجوشی کاتالیزور میونی
۱۶		۱-۲- مسیر جانبی
۱۷		۲-۲- بهره انرژی و عوامل مؤثر در آن
۲۴		فصل سوم: سینماتیک همجوشی در مخلوط D/T
		۱-۳- معادلات سینماتیک چرخه ها و روش حل آنها
۳۴		فصل چهارم: استفاده از روش مونت کارلودر شبیه سازی چرخه μCF
۳۵		۱-۴- نمونه گیری از یک تابع چگالی احتمال
۳۶		۲-۴- فرآیند برخورد اتمهای میوندار در مخلوطی از ایزوتوپهای هیدروژن
۳۷		۳-۴- سطح مقطع برخورد اتمهای $t\mu$
۴۳		۴-۴- تعیین انرژی میو اتمهای سریع در طول زمان
۴۴		۱-۴-۴- زمان برخورد
۴۵		۲-۴-۴- انتخاب حالت‌های تصادفی بر اساس دینامیک برخورد اتمهای میوندار
۴۹		فصل پنجم: نتایج و پیشنهادات
۶۱		پیوست
۹۳		مراجع

چکیده

انرژی هسته ای از انرژیهای مورد توجه بشر به حساب می آید و به دو روش شکافت و همجوشی حاصل می شود. همجوشی هسته ای از اهمیت خاصی برخوردار است. مناسبترین سوخت برای همجوشی، مخلوط ایزوتوپهای دوتریوم و تریتیوم است. یکی از روشهای مطرح در همجوشی هسته ای استفاده از روش کاتالیزور میونی است. روشهای مختلفی برای بدست آوردن آهنگ چرخه و بررسی عوامل مختلف روی بهره همجوشی ارائه شده است. یک روش مناسب برای بررسی چرخه μCF حل معادلات سینماتیکی چرخه است که روش کاملاً دقیقی نیست. در این کار تحقیقاتی ما به دنبال آن هستیم که تمام فرآیندهای چرخه μCF را بطور دقیق شبیه سازی کنیم. برای این منظور از روش مونت کارلو استفاده شده است. در این روش با استفاده از نسبت سطوح مقطع واکنشهای مختلف، می توان احتمال انجام واکنشها را در برخوردهای مختلف بدست آورد و با تولید اعداد تصادفی به روش آماری مسئله را حل کرد. برای یک ذره آنچه قبل از هر چیز به آن نیاز است، انرژی اولیه است که به صورت ماکسولی در نظر گرفته شده است. در شبیه سازی برخوردها نیاز به محاسبه زمان بین دو برخورد متوالی است که در این تحقیق محاسبه می شود. همچنین انرژی بعد از برخورد محاسبه شده است. در کار حاضر کد کامپیوتری براساس روش مونت کارلو و به زبان فرترن تهیه شده است. نتایج بدست آمده برای تعداد همجوشیهای کاتالیز شده به ازای یک میون با روشهای محاسبه قبلی مورد مقایسه قرار گرفته است با توجه به اینکه این روش نسبت به حل سینماتیک چرخه از دقت بالاتری برخوردار است، نتایج بهره همجوشی تصحیح شده است. علاوه بر این اطلاعات مفید دیگری مثل تعداد برخوردهای مختلفی که اتمهای میوندار در طی چرخه به طور متوسط انجام می دهند از این روش قابل محاسبه است که از روشهای دیگر بدست نمی آید. در نهایت تعداد متوسط انواع برخوردهای اتمهای میوندار در شرایط مختلف غلظت ایزوتوپهای هیدروژن ارائه و نتیجه گیری انجام شده است.

فصل اول

مقدمه

امروزه مبحث انرژی های نو در علوم و تکنولوژی به طور جدی مورد توجه قرار گرفته است. استفاده از انرژی خورشیدی جهت تولید الکتریسیته، استفاده از حرارت زمین در اعماق زیاد و ... نمونه هایی از انرژی های نو هستند. این انرژی ها دارای دو خصوصیت اصلی تمیزی و فراوانی می باشند. در بین منابع جدیدی که مورد توجه قرار گرفته اند انرژی حاصل از همجوشی و شکافت از جایگاه ویژه ای برخوردار است. تامین انرژی از طریق شکافت هسته ای مشکلاتی به همراه دارد از آن جمله منابع محدود اورانیوم، مسئله ساز بودن پسماندهای سوخت این راکتورها که بسیار رادیواکتیو هستند و دارای طول عمر زیادی می باشند، نگهداری آنها و اینکه در حادثه های احتمالی، نشت این پسماندهای خطرناک لطمات جبران ناپذیری می تواند به سلامت انسانها و محیط زیست وارد کند و در نهایت قابل کنترل نبودن راکتورهای شکافت بعد از وقوع حادثه مواردی هستند که می توان نام برد [۱]. مزیت همجوشی هسته ای در این است که ایلا منابع سوخت آن بسیار فراوان و قابل دسترس هستند، به عنوان نمونه یکی از معروفترین سوختهای همجوشی مخلوط دو تریوم و تریتیوم است. ثانیاً معضل پسماندهای هسته ای ندارد و محصولات واکنش همجوشی غیر رادیواکتیو هستند و سوم اینکه در هنگام وقوع حادثه های احتمالی، ممانعت این راکتورها به گونه ای است که برخلاف راکتورهای شکافت از کنترل خارج نمی شوند.

در فرآیند همجوشی هسته ای، هسته های سبک مانند ایزوتوپهای هیدروژن بایکدیگر ترکیب شده و یک هسته سنگین تر همراه با محصولات دیگر واکنش نظیر تابش ها و نوکلئونها تولید می شود که مجموعاً جرم آنها اندکی از جرم هسته های اولیه کمتر است. جرم از دست رفته به انرژی تبدیل و به ذرات حاصل از همجوشی منتقل می شود.

از میان واکنشهایی که در همجوشی به وقوع می پیوندند برهم کنشهای زیر از اهمیت بیشتری برخوردار هستند.



از میان واکنشهای فوق واکنش (۱-۱) بیشترین سطح مقطع را دارد که حدود صد برابر سطح مقطع بقیه واکنشهای ذکر شده است. همچنین دو تریوم به مقدار ۲۸ گرم در تن در آب اقیانوسها وجود دارد و به مدت طولانی می تواند پاسخگوی نیاز مصرفی باشد [۲] و تریتیوم نیز از برهم کنش نوترون با لیتیم در پوشش راکتورهای همجوشی و شکافت بدست می آید [۳]. علاوه براین، تریتیوم یکی از محصولات بعضی از واکنشهای همجوشی هسته ای مثل $d(d,t)p$ است.

در فرآیند همجوشی، هسته های همجوشی کننده دارای بار مثبت هستند، در حقیقت مانع سد کولنی یکی از مهمترین مشکلات اصلی در ساخت راکتورهای همجوشی است. برای رفع این مشکل دو راه کلی پیشنهاد شده است:

الف - همجوشی گرم یا گداخت هسته ای

ب - همجوشی کاتالیزور میونی

گذاخت هسته ای به دو صورت محصور سازی مغناطیسی (MCF)^۱ و محصور سازی به روش لختی (ICF)^۲ صورت می پذیرد. در روش محصور سازی مغناطیسی سوخت به حالت پلازما تحت کنترل میدانهای مغناطیسی قوی در می آید و سپس با روشهای خاصی دمای پلازما به حدود صد میلیون درجه کلون می رسد و این دمایی است که برای سوخت شرایط انجام همجوشی فراهم است. با توجه به مسائلی از قبیل ناپایداریهای پلازما و تابشهای مختلف که موجب سرد شدن پلازما می شود، شرایط بحرانی مورد نظر در یک زمان کوتاه قابل دسترسی است. این مسئله از جمله مشکلات اصلی در استفاده از روش فشردگی مغناطیسی به حساب می آید [۲]. در روش فشردگی لختی، سوخت در مرکز یک ساچمه به شعاع کسری از میلیمتر و با دیواره چند لایه ای قرار می گیرد. این ساچمه توسط شار متقارنی از پرتولیزر پراانرژی در یک لحظه کوتاه بمباران می شود. ساختار ویژه لایه های بیرونی ساچمه باعث انتقال انرژی این تابشها به داخل ساچمه شده و فشار سوخت را در یک لحظه کوتاه تا 10^{12} پاسکال افزایش می دهد. در این لحظه دما و فشار سوخت به حد بحرانی برای انجام همجوشی می رسد و مقداری از سوخت، همجوشی انجام می دهد. پس از انفجار، این روند مجدداً با ساچمه های بعدی تکرار می شود. در این روش به دلیل ایجاد شرایط فیزیکی بسیار متفاوت با محیط اطراف، مانند دما و فشار بسیار بالا، سوخت ناپایدار بوده و شرایط بحرانی برای انجام همجوشی تنها برای لحظه ای کوتاه قابل دسترسی است [۳]. در جدول زیر مقایسه ای از این دو روش به عمل آمده است.

جدول ۱-۱ مقایسه شرایط فیزیکی در MCF و ICF [۴]

Magnetic Confinement	Inertial confinement
$T \cong 10^8 \text{ K}$	$\rho \cong 10^8 \text{ atom}$
$\tau \cong 1 \text{ s}$	$\tau \cong 10^{-12} \text{ s}$
$\rho \cong 10^{-8} \text{ LHD}$	$\rho \cong 10^2 \text{ LHD}$

ب- همجوشی کاتالیزور میونی (μCF)^۳

همجوشی کاتالیز شده توسط میون اولین بار در سال ۱۹۴۸ توسط فرانک^۴ مشاهده شد [۵].

^۱ Magnetic confinement fusion

^۲ Inertial confinement fusion

^۳ Muon catalyzed fusion

^۴ F.C. Frank

وی که روی تابشهای کیهانی در بریستول^۵ انگلستان تحقیق می کرد به هنگام مطالعه تصاویر به دست آمده از مسیرهای داخل امولسیون هسته ای شامل هیدروژن مایع، متوجه انجام این واکنش شد. او متوجه شد که ذره بارداری که وارد محیط شده است متوقف شده و سپس ذره بارداری از اطراف محل توقف با انرژی زیادی خارج شده است. از آنجاییکه مطالعات در مورد امکان واپاشی پایون به میون انجام می گرفت به منظور بررسی موارد دیگر فرانک حدس زد که یک پایون منفی (π^-) با جذب شدن توسط یک پروتون، یک اتم پایوندار با شعاع اتمی ۲۴۰ برابر کوچکتر از اتم الکتروندار تولید می کند. این اتم با یک دوترون برخورد کرده و مولکول پایوندار $pd\pi$ را تولید می کند. به علت کوچکی ابر پایونی، دو هسته مولکول آنقدر به هم نزدیک می شوند که همجوشی هسته ای رخ داده و هسته α تولید می کند، در نهایت پایون با انرژی زیادی که از همجوشی کسب کرده است دوباره آزاد می شود.



پس از آن مسکاران اوساخاروف^۶ و زلدویچ^۷ در یک کار نظری روی همجوشی کاتالیز شده توسط میون برآوردهایی از میزان انجام این واکنشها انجام دادند [۶]. اولین آزمایش همجوشی کاتالیزور میونی در سال ۱۹۵۶ توسط آلوارز^۸ و دیگران در اطاقک حاوی هیدروژن در برکلی^۹ انجام شد [۷]. در این آزمایش اولین مشاهدات و اندازه گیریهای منظم از μCF انجام شد و در آن از مخلوط سوخت $P-P$ استفاده شد. برآوردهای نظری در سال ۱۹۵۷ توسط جکسون^{۱۰} و زلدویچ و ساخاروف نشان داد که تغداد همجوشیهای کاتالیز شده مورد انتظار توسط میون در طول عمر آن ($\tau = 2/19 \times 10^{-6} \text{ s}$) ۱ یا ۲ همجوشی است و نتیجه گرفتند که نمی توان از این روش به عنوان منبع تولید انرژی استفاده کرد. بعد از مطرح شدن تشکیل مولکول کمپلکس میوندار به صورت تشدید، یک سری از مطالعات و محاسبات نظری و عددی توسط گروه محققین روسی انجام شد و در سال ۱۹۷۷ نشان دادند که مولکول $d\mu$ به صورت تشدید با بهره بالایی تولید می شود و می تواند بهره همجوشی را تا ۱۰۰ برابر افزایش دهد [۸].

از آن به بعد بود که علاقه نسبت به روش کاتالیزور میونی افزایش یافت و امروزه در دنیا آزمایشگاههای متعددی جهت بررسی جنبه های مختلف μCF در حال تحقیق هستند.

^۵ Bristol

^۶ A.D.Sakharov

^۷ I.A.Zeldovich

^۸ L.W.Alvarez

^۹ Berkeley

^{۱۰} J.D.Jackson

محاسبات بهره انرژی با توجه به امکانات موجود برای یک راکتور، نشان می دهد که برای به دست آوردن بهره مثبت از واکنشها، بهره همجوشی باید بیش از ۱۰۰۰ همجوشی به ازای یک میون باشد [۹]. اولین گام برای افزایش بهره واکنشها، شناخت کامل پدیده‌ها و سازوکارهای انتقال جمعیت میون بین حالات مختلف فیزیکی می باشد که در فصل بعد به این موضوع پرداخته می شود. میون یکی از ذرات بنیادی در طبیعت است و از خانواده لپتونها است. این ذره را می توان از واپاشی پیون درشتابندها تولید نمود. پیون نیز خود از برخورد هسته های سبک از قبیل هیدروژن، دوتریوم و تریتیوم با هسته های دیگر که به مقدار مساوی پروتون و نوترون داشته باشد مانند لیتیوم و بریلیم تولید می شود و طول عمری حدود 10^{-8} s دارد و پس از این زمان به میون و پادنوترینو میون تبدیل خواهد شد.

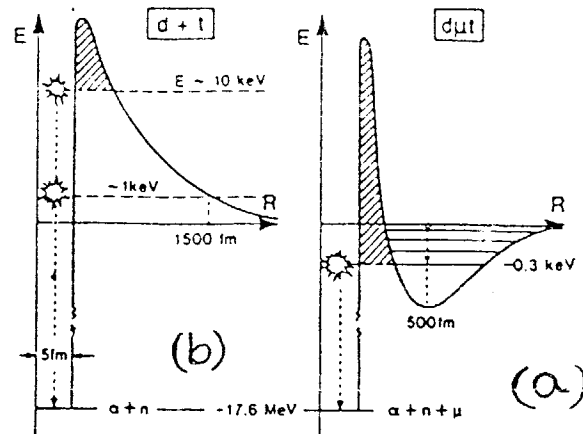


میون یک ذره نا پایدار با طول عمری بیشتر از طول عمر پیون است ولی در نهایت $2/2 \times 10^{-6}$ s پس از تولید به الکترون که ذره پایداری است تبدیل می شود.



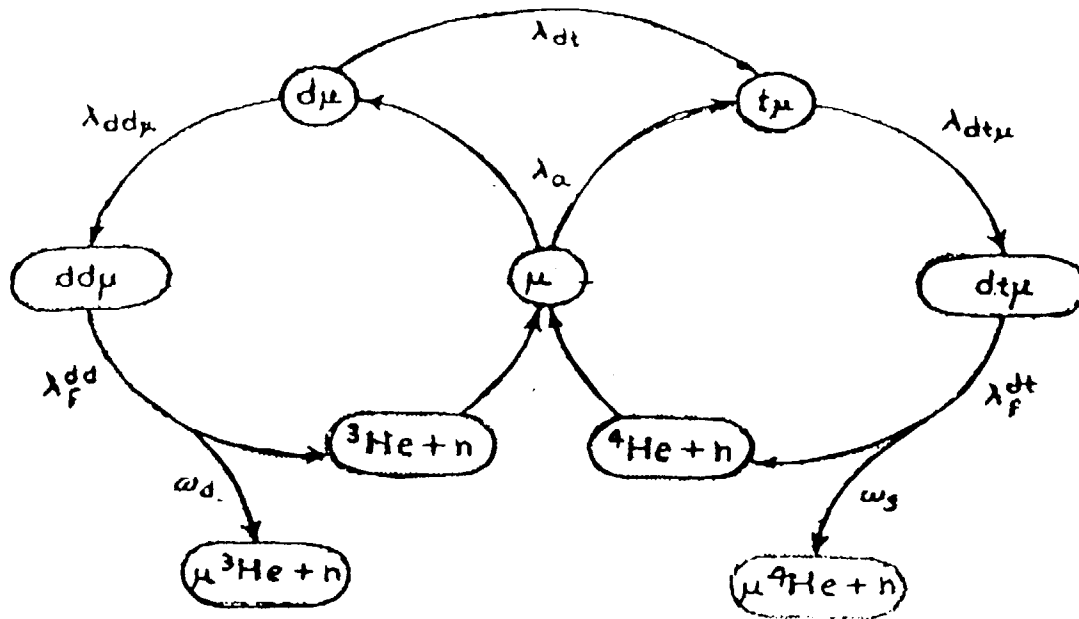
تفاوت میون با الکترون تنها در جرم و عدد کوانتومی لپتونی است. جرم سکون میون منفی، ۲۰۶ برابر جرم سکون الکترون است و به همین دلیل انرژی بستگی بیشتری نسبت به الکترون در اتم هیدروژن دارد [۹]. بنابراین در برخورد با اتم هیدروژن بلافاصله جایگزین الکترون شده و یک اتم میوندار به اندازه تقریباً ۲۰۶ برابر کوچکتر از اتم الکترون دار تولید می کند. همجوشی کاتالیزور میونی به دلیل اینکه در دمای معمولی انجام می شود، به همجوشی سرد معروف است. در همجوشی سرد حتی از سوخته‌های بسیار سرد هیدروژن جامد نیز استفاده می کنند [۹].

در همجوشی کاتالیزور میونی نیازی به ایجاد دما و فشار غیر عادی نیست. در این فرآیند یک دسته از واکنشهایی که با جایگزینی میون منفی به جای الکترون در اتمهای هیدروژن آغاز می شود، منجر به تولید یک مولکول میوندار می شوند که در آن به جای یک الکترون یک میون قرار گرفته است. در حقیقت ذره میون، باعث نزدیک شدن هسته ها شده، فشردگی لازم جهت انجام همجوشی را فراهم می سازد. علاوه بر این فشردگی که باعث نزدیکی هسته ها به مقدار 500 fm می شود، از انرژی جنبشی هسته ها جهت عبور از سد کولنی و انجام همجوشی از انرژی نوسانی مولکول به دست می آید [۴]. در شکل ۱-۱ مقایسه ای از همجوشی هسته‌ای از طریق نفوذ در سد کولنی و همجوشی کاتالیزور میونی به عمل آمده است.



شکل ۱-۱- نفوذ در سد کولنی الف) همجوشی کاتالیزور میونی، ب) همجوشی گرما هسته ای

همانطور که ذکر شد در طی واکنشهای همجوشی کاتالیزور میونی فرایندهای متفاوتی انجام می شود. این فرایندها به صورت زنجیره ای انجام می گیرند و باعث انتقال جمعیت بین اتمها و مولکولهای میوندار در حالتهاى مختلف فیزیکی می شوند. چون یک میون در طی عمر خود این فرایندها را به دفعات انجام می دهد، بنابراین واکنشهای زنجیره ای به شکل یک چرخه انجام می شوند. برای مشخص شدن نحوه انتقال جمعیت میونی این حالتها در واکنشهای زنجیره ای از رسم چرخه های همجوشی استفاده می شود. هر چرخه شامل نمادهایی برای حالتهاى مختلف فیزیکی است که توسط خطوط جهت دار به یکدیگر وصل شده اند. این خطوط، جهت انتقال جمعیت حالتهاى میونی را نشان می دهند. در کنار این خطوط آهنگ این انتقالات با نماد های اندیس دار λ نمایش داده می شود. قسمتی از چرخه همجوشی که منجر به تولید مولکول $d\mu$ می شود بیشترین سهم را در افزایش بهره همجوشی خواهد داشت. چرخه های کامل تر شامل حالتهاى فیزیکی بیشتری هستند. اما در چرخه های خلاصه شده، از رسم حالتهاى فیزیکی کم اهمیت و کم جمعیت صرف نظر می شود. مطرح شدن حالتهاى فیزیکی جدید منجر به رسم چرخه همجوشی کامل تری شده است. همچنین بسته به اینکه مخلوط سوخت متشکل از چه نوع عناصر و ایزوتوپهایی باشد، واکنشهای زنجیره ای متفاوت و در نتیجه چرخه های متفاوتی باید در نظر گرفته شود. شکل ۱-۲ نمایی از چرخه همجوشی کاتالیزور میونی را نشان می دهد.



شکل ۱-۲ - چرخه ساده شده همجوشی کاتالیزور میونی در مخلوط D/T

روشهای مختلفی برای بدست آوردن آهنک چرخه و بررسی عوامل مختلف روی بهره همجوشی ارائه شده است. یک روش برای بررسی چرخه، حل معادلات سینماتیک چرخه است که کاملاً دقیق نیست. در این کار تحقیقاتی ما به دنبال آن هستیم که تمام فرآیندهایی را که در چرخه اتفاق می افتد به طور دقیق شبیه سازی کنیم. برای این منظور از روش مونت کارلو استفاده خواهیم کرد که در فصلهای آینده این روش بررسی خواهد شد. به این وسیله خواهیم توانست اثر اندرکنشهای فوق ریز و تاثیر انرژی اتمهای میوندار در تشکیل مولکولهای میوندار و به خصوص اثر اتمهای فوق حرارتی و واانگیختگی اسپینی را مستقیماً در برخوردها در نظر بگیریم.