



مجله علمی-تحقیقی حوزه علوم  
طبیعی پوهنتون کابل، ۱ (۳) ۱۳۹۹

## مطالعه کثافت باندهای انرژی هسته‌های غنی از پروتون و غنی از نوترون

پوهنمل دکتور داوود میرزایی<sup>۸</sup>  
تقریظ‌دهنده: پوهنوال فریبا احدیار

### چکیده

کثافت باندهای انرژی هسته‌ای یکی از ویژگی‌های مختص هر هسته می‌باشد که اهمیت و کاربرد آن، طیف وسیعی از حوزه‌ها از اختریف‌یک تا طب هسته‌ای را شامل می‌شود. با توجه به این‌که تلاش‌های تجربی و تئوری بسیار کمی برای مطالعه بر روی هسته‌های دور از خط پایداری صورت گرفته است، بررسی کثافت باندهای انرژی این هسته‌ها از اهمیت ویژه‌ای برخوردار است. هم‌چنین از آن‌جایی که کثافت باندهای هسته‌ای یک ورودی تعیین‌کننده در کدهای تعامل هسته‌ای می‌باشد، بررسی روش‌های معتبر برای محاسبه این کمیت ضروری است. در این تحقیق روش توزیع طیفی دقیق برای تعیین کثافت باندهای انرژی دو هسته جادویی غنی از نوترون و غنی از پروتون با عدد کتله‌ی یک‌سان مطالعه شد. اصطلاحات کلیدی: کثافت باندهای انرژی هسته‌ای؛ هسته‌های جادویی؛ ساختار هسته‌ای؛ طیف‌سنجی احصائویی؛ هسته‌های غنی از پروتون و مدل میکروسکوپی ترکیبی

## Study of density of proton-rich and neutron-rich bands

Sr. Teaching Asstt. Dr. Dowood Merzaee

### Abstract

Nuclear level density (NLD) is one of the properties of nuclei with widespread application including astrophysics and nuclear medicine. Since there has been little experimental and theoretical research on the study of nuclei which are far from stability line, studying NLD for these nuclei is of crucial importance. Also, NLD is an important input for nuclear researches codes and hence studying methods for calculations this parameter is essential. In this study, a detailed spectral distribution method was used to determine the density of two neutron-rich and proton-rich magical energy bands with the same mass number.

Keywords: Nuclear level density; Exotic nuclei; Nuclear structure; Statistical spectroscopy; Nucleus of proton-rich; Combined microscopic model

### ارجاع

میرزایی، داوود. (۱۳۹۹). مطالعه کثافت باندهای انرژی هسته‌های غنی از پروتون و غنی از نوترون. مجله علمی-تحقیقی حوزه علوم طبیعی پوهنتون کابل، شماره ۱ (۳)، صص ۱۰۱-۱۰۸.

<sup>۸</sup> استاد پوهنخی فزیک، پوهنتون کابل

## مقدمه

کثافت باند هسته‌ای کمیته‌ی اساسی در بررسی احصایوی هسته به‌عنوان یک سیستم چند ذره‌ای است به‌طوری‌که تمام کمیت‌های ترمودینامیکی هسته از آن استخراج می‌شوند. به علاوه کثافت باند هسته‌ای یک کمیت تعیین‌کننده در آنالیز احصایوی تعامل‌های هسته‌ای می‌باشد و نقش مهمی در محاسبه سطح مقطع تعامل‌هایی مانند تشکیل هسته مرکب و تعامل‌های پیش-تعادلی و هم‌چنین محاسبه سرعت واپاشی گامای هسته‌های شدیداً برانگیخته ایفا می‌کند. اولین بار، بت در سال ۱۹۳۶م، کثافت باند هسته‌ای را بر اساس مدل گاز فرمی و با رهیافتی احصایوی محاسبه نمود و فرمول تحلیلی ساده‌ای برای آن ارائه کرد [۱].

در استخراج فرمول بت از یک مدل ذره مستقل همراه با تقریب‌ها و ساده‌سازی‌هایی استفاده شده است که باعث می‌شود انطباق قابل قبولی با داده‌های تجربی نداشته باشد و بنابراین نیاز به مدل‌ها و روش‌های واقع‌بینانه‌تر احساس می‌شود. پس از آن تلاش‌های بسیاری، چه به‌صورت تجربی و چه به‌صورت تئوری، در این زمینه صورت گرفت که با وارد کردن اثراتی چون تعامل‌های باقی مانده، اثرات پوسته‌ای، اثرات جفت‌شدگی و اثرات تغییر شکل، منجر به ارائه مدل‌هایی مانند مدل دما ثابت (CTM)، مدل ابرفلاکسه تعمیم یافته‌ی پدیده شناختی (GSFM) و مدل گاز فرمی جابه‌جا شده (BSFG) گردید [۲، ۳، ۴].

علاوه بر روش‌های پدیده شناختی و نیمه تجربی، روش‌های مونت کارلوی ترکیبی و مونت کارلو مدل پوسته‌ای SMMC و مدل‌های میکروسکوپیک احصایوی HFM و ترکیبی COM و روش‌های بازگشتی و روش‌های توزیع طیفی SPDM و مدل ابر فلاکسه میکروسکوپی نیز مطرح شدند که براساس خواص میکروسکوپی هسته مانند ترازهای تک‌ذره‌ای، کثافت باند را محاسبه می‌کنند [۵، ۸].

این مدل‌ها و روش‌ها، بیشتر برای هسته‌های نزدیک به خط پایداری و برای انرژی‌های پایین به‌کار رفته‌اند و برای هسته‌های غیر متعارف و یا در انرژی‌های بالا بررسی‌های بسیار کمی صورت گرفته است. این هسته‌ها که دارای نسبت‌های بسیار زیاد یا بسیار کم  $Z/N$  می‌باشند در طبیعت یافت نمی‌شوند و فقط در آزمایش‌های یون سنگین یا در انرژی‌های بالا دیده می‌شوند. این هسته‌ها در فرآیندهای سریعی که در انفجارهای کیهانی سوپرنواها رخ می‌دهند ایجاد می‌شوند و می‌توانند قبل از واپاشی، دوباره هدف تعامل‌های گیراندازی و یا هم‌جوشی بعدی قرار بگیرند. بسیاری از عناصر سنگین جدول تناوبی از طریق چنین فرایندهایی به‌وجود آمده‌اند به‌طوری‌که امکان تولید آن‌ها از طریق سایر فرایندها وجود ندارد.

## تئوری کثافت باند هسته‌ای

می‌دانیم که هسته یک سیستم کوانتومی پیچیده است که به منظور مطالعه ساختار و خواص آن‌ها باید تمام برکنش‌ها را در غالب یک هامیلتونین سیستم مشخص کرد و با حل مسأله چند ذره‌ای، ساختار باندهای هسته‌ای را پیش‌بینی و توصیف کنیم. برای یک سیستم به اندازه کافی کوچک می‌توانیم معادلات را حل کنیم و باندهای انرژی را مشخص کنیم اما برای هسته‌های با عدد کتله‌ی بزرگ به‌ویژه در انرژی‌های بالا، حل دقیق امکان‌پذیر نیست. بنابراین، یا باید از طریق مدل‌های هسته‌ای ساده‌تر به محاسبه کثافت باند پردازیم و چند مدلی را که بیشتر در کدهای تعامل و کدهای کثافت باند به کار گرفته می‌شوند و برای کاربردهای عملی اعتبار کافی دارند به صورت زیر می‌باشند:

### ۱. مدل گاز فرمی (FGM)

در این مدل با در نظر گرفتن هسته به عنوان گاز فرمیونی غیر تعاملی و با استفاده از روش تابع پارش و به کارگیری تقریب نقطه‌زینی در نهایت به فرمول بت می‌رسد.

### ۲. مدل گیلبرت-کامرون (GCM or CTM)

در این مدل تا یک انرژی انطباق از قانون تجربی دما-ثابت استفاده می‌شود و بعد از آن از فرمول گاز فرمی بت با در نظر گرفتن اثر زوج-فرد استفاده می‌شود، در این مدل مانند مدل گاز فرمی نیز چهار پارامتر قابل تنظیم با داده‌های تجربی وجود دارد.

### ۳. مدل ابرشاره تعمیم‌یافته‌ی پدیده‌شناختی (GSFM)

در این مدل یک گذار فاز از حالت ابرشاره‌گی در انرژی پایین که در آن همبستگی جفت‌شدگی به شدت کثافت باند را متأثر می‌کند، به ناحیه انرژی بالا که با مدل گاز فرمی توصیف می‌شود داریم. با استفاده از روش آماری تابع پارش به فرمول عمومی بت با کثافت مخصوص این مدل می‌رسد.

### ۴. مدل میکروسکوپی آماری (HFEM)

در این مدل میکروسکوپی با استفاده از روش تابع پارش به فرمول عمومی بت می‌رسیم. و برای محاسبه آنتروپی و پارمتر قطع اسپین و دترمینان D از باندهای تک ذره‌ای BCS-HF استفاده می‌شود.

### ۵. مدل میکروسکوپی ترکیبی (COM)

روش ترکیبی، نگرشی است که در آن به یافتن تعداد راه‌های ممکن برای توزیع نوکلئون‌ها در باندهای تک‌ذره‌ای در دسترس برای یک انرژی معین می‌پردازد. مدل میکروسکوپی شامل

محاسبه مفصل کثافت حالت ذاتی و فاکتورهای افزایشده چرخشی و ارتعاشی تجمعی می شود که از طرح باندهای تک ذره ای که در چارچوب Bogolyubov - Fock - Hartree - Skyrme تعیین می شوند، استفاده می کند.

### روش های میکروسکوپی دقیق

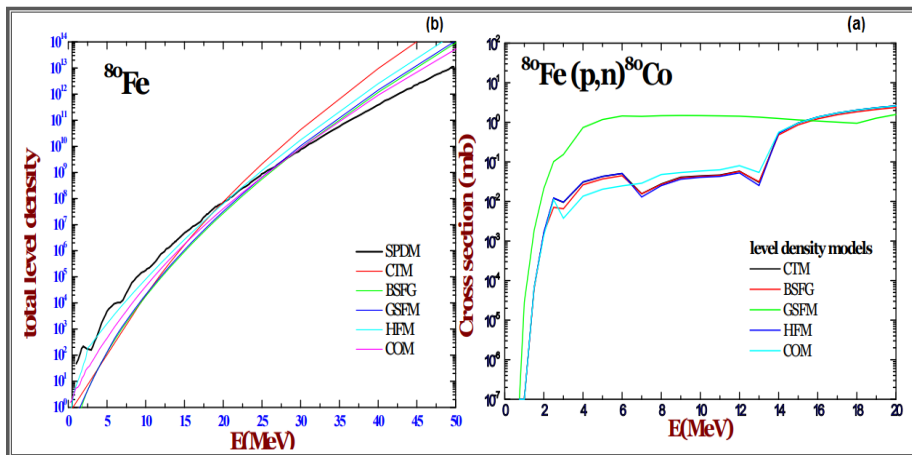
برای تعیین دقیق کثافت باند هسته ای می بایست مسئله چند ذره ای به طور کامل حل شود، برای این کار از روش فرمول سازی ماتریسی و کدهای کامپیوتری مختلفی (مانند OXBASH, ANTOINE, REDSTICK, NuShell)، استفاده می شود که با انجام قطری سازی ماتریس هامیلتونین سیستم، ویژه مقادیر آن را تعیین نموده و کثافت باند هسته ای را محاسبه می کنند. این کار تنها برای هسته های بسیار سبک (سیستم های به اندازه  $G$  کافی کوچک) و انرژی های پایین امکان پذیر است، بنابراین، روش های دیگری باید ایجاد شوند که بتوانند تمام تعامل ها را در محاسبات شان وارد کنند و نیازی به انجام قطری سازی نداشته باشند. برای این منظور روش توزیع طیفی (طیف سنجی احصایوی) مطرح گردیده است که در ادامه آن را به اختصار بیان می کنیم.

### روش توزیع طیفی (طیف سنجی احصایوی) (SPDM)

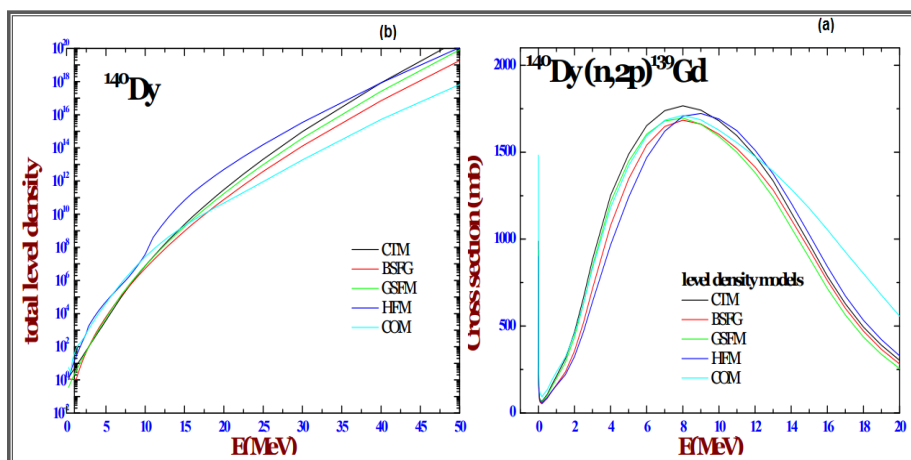
روش توزیع طیفی که توسط فرنچ مطرح گردید [۷]. در فیزیک هسته ای کاربردهای فراوانی دارد و یک ابزار قدرت مند در محاسبه خواص سیستم های چند ذره ای با وارد کردن تمام تعامل های دو جسمی است. در این روش، ابتدا یک توزیع ساختگی اولیه تعیین می شود، سپس این توزیع با استفاده از ورودی هایی مانند باندهای تک ذره ای (ناشی از یک پتانسیل مؤثر) تنظیم می شوند. این توزیع تنظیم شده نزدیک ترین توصیف برای توزیع واقعی را نشان می دهد.

### بررسی هسته های جادویی

از روش هایی که در بخش قبل به بررسی آن ها پرداختیم برای بررسی هسته های آگزوتیک غنی از نوترون  $^{80}\text{Fe}$  و غنی از پروتون  $^{140}\text{Dy}$  و  $^{80}\text{Zr}$  استفاده می کنیم. برای نشان دادن تاثیر استفاده از مدل های مختلف بر روی سطح مقطع تعامل هایی که در کدهای تعامل هسته ای دو تعامل (فرضی) را که این هسته های جادویی در آن وارد می شوند مطالعه شد که نتایج آن در شکل های (۱ و ۲) نشان داده می شوند [۹، ۱۰].



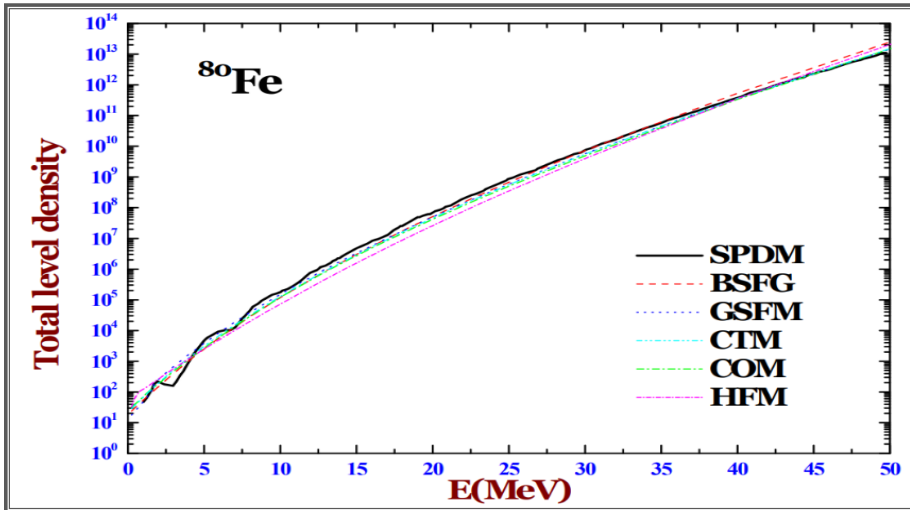
شکل ۱: بخش a مقایسه نتایج مدل‌های مختلف پدیده‌شناختی و میکروسکوپی است. بخش b اثر به‌کارگیری این مدل‌ها در نتایج تعامل‌های هسته‌ای برای هسته جادویی <sup>80</sup>Fe



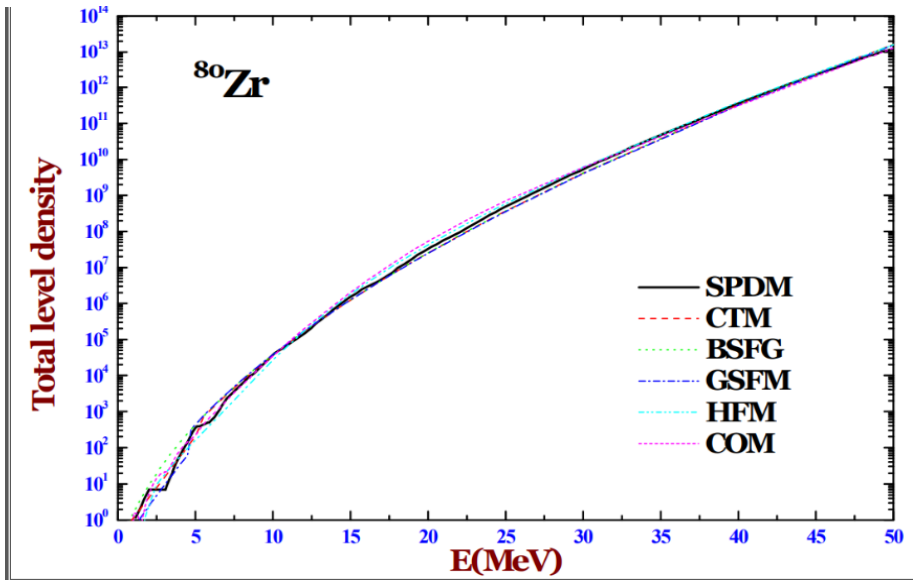
شکل ۲: بخش a مقایسه نتایج مدل‌های مختلف پدیده‌شناختی و میکروسکوپی. بخش b اثر به‌کارگیری این مدل‌ها در نتایج تعامل‌های هسته‌ای برای هسته جادویی <sup>140</sup>Dy

در شکل‌های (۱ و ۲) بوضوح تأثیر استفاده از مدل‌های مختلف کثافت باند بر روی نتایج تعامل‌هایی که این هسته‌های جادویی را درگیر می‌کند مشخص می‌شود و اهمیت و لزوم استفاده از تنظیم معتبر پارامترهای قابل تنظیمی که امکان آن در این کدهای تعامل در نظر گرفته شده است، مشخص می‌شود. اما همان‌طور که گفته شد، اعتبار این مدل‌ها تنها برای هسته‌های پایدار، با استفاده از داده‌های تجربی در دسترس اثبات شده است و پارامترهای آن‌ها فقط با این داده‌ها تنظیم گردیده است در روش توزیع طیفی این بررسی را برای دو هسته جادویی با عدد کتله‌ی یکسان A=80 در دو طرف

دره‌پایداری یعنی هسته جادویی غنی از نوترون  $^{80}\text{Fe}$  و غنی از پروتون  $^{80}\text{Zr}$  مطالعه شد که نتایج آن در شکل‌های (۳ و ۴) آورده شده‌اند. این نتایج نشان می‌دهند که می‌توان با تنظیم پارامترهای مدل‌های مختلف انطباق قابل قبولی را در انرژی‌های پایین به دست آورد.



شکل 3: انطباق قابل قبول مدل‌های پدیده‌شناختی به وسیله تنظیم پارامترهای آن‌ها با مدل‌های میکروسکوپی و توزیع طیفی دقیق برای هسته جادویی غنی از نوترون  $^{80}\text{Fe}$



شکل 4: انطباق قابل قبول مدل‌های پدیده‌شناختی به وسیله تنظیم پارامترهای آن‌ها با مدل‌های میکروسکوپی برای هسته جادویی غنی از پروتون  $^{80}\text{Zr}$

## نتیجه گیری

کثافت باند هسته‌ای در مطالعه ساختار درونی و رفتار میانگین هسته‌ها و در محاسبه سطح مقطع‌ها بسیار اهمیت دارد. در این مطالعه روش توزیع طیفی دقیق (SPDM) برای تعیین کثافت باندهای انرژی دو هسته جادویی غنی از نوترون و غنی از پروتون با عدد کتله‌ی یک‌سان بررسی شد. با مقایسه نتایج با سایر مدل‌های پدیده‌شناختی و میکروسکوپی و تعیین پارامترهای قابل تنظیم برای هر مدل بر اساس مدل میکروسکوپی دقیق، توافق خوبی در انرژی‌های پایین مشاهده شد.

باید دقت داشته باشیم که تنها داده‌های تجربی قابل دسترس برای این هسته‌ها از برخی از تعامل‌های یون سنگینی به دست می‌آیند که در حال حاضر در بسیاری از مراکز تحقیقاتی جهان در حال انجام هستند. با ارائه داده‌های مربوط به این آزمایشات و تجزیه و تحلیل این داده‌ها توسط کدهای تعامل هسته‌ای و کدهای مونت کارلوی تبخیر هسته‌ای میتوان اطلاعاتی درباره رفتار کثافت باند بدست آورد و اعتبار فرضیات و نتایج بسیاری از مدل‌های هسته‌ای را نیز ارزیابی نمود.

## منابع

- [1]. Bethe H.A. (1936). Phys. Rev. 50 332.
- [2]. Gilbert A. And Cameron A.G.W., Can. (1965). J. Phys. 43, 1446
- [3]. Dilg W., Schantl W., Vonach H., and Uhl M. (1973). Nucl. Phys. A217, 269
- [4]. Ignatyuk A.V., Istekov K.K., and Smirenkin G.N., Sov. (1979). J. Nucl. Phys. 29, No. 4, 450
- [5]. Goriely S., Tondeur F., Pearson J.M. (2001). Atom. Data Nucl. Data Tables 77, 311
- [6]. Goriely S., Hilaire S. and Koning A.J. (2008). Phys. Rev. C 78, 064307
- [7]. French J.B. and Ratcliff K. F. (1971). Phys. Rev. C 3, 94.
- [8]. Hauser W. and Feshbach H. (1952). Phys. Rev. 87, 366.
- [9]. Koning A.J., Hilaire S., et al. (2008). In Proceedings of the International Conference on Nuclear Data for Science and Technology, 22-27 April (2007), Nice, France, edited by F. Gunsing, E. Bauge, et al., (EDP Sciences, Les Ulis, France, 211-214).
- [10]. Herman M., Oblozinsky P., et al. (2005). "Recent developments of the nuclear reaction model code EMPIRE", The International Conference on Nuclear Data for Science and Technology, Santa Fe, New Mexico, USA. (2004). AIP Conference Proceedings, 769, 1184.