Ratio of level densities with opposite parities in ⁷⁴Ge with considering the soft phase transition around critical temperature

Omid Reza Nouri¹, Rohallah Razavi^{*,2}, Azam Rahmatinejad³, Saeed Mohammadi¹

¹Department of Physics, Payame Noor University, Tehran, Iran ²Physics Department, Faculty of Science, Imam Hossein Comprehensive University, Tehran, Iran ³Joint Institute for Nuclear Research, Dubna, Russia

> Received: 14.05.2020 Final revised: 15.05.2021 Accepted: 03.08.2021 DOI link: <u>10.22055/JRMBS.2021.16984</u>

Abstract

In this study, the ratio of nuclear level densities with opposite parities was studied for ⁷⁴Ge using the generalized, superfluid theory in many-body systems with considering a soft phase transition around critical temperature. With modified gap parameter, the ratio of nuclear level densities in the form of a smooth function tends to unity with increasing energy. Phase transition occurs at $T\approx 1.1$ MeV and at higher energies the approximation of equal parity distribution is applicable.

Keywords: Parity, Nuclear level density (NLD), BCS Model.

* Corresponding Author: rrazavin@ihu.ac.ir



46

مقاله يژوهشي

) کامل

نسبت چگالی ترازها با پاریته مخالف در هسته ⁷⁴Ge با لحاظ گذار فاز نرم حول دمای بحرانی

امیدرضا نوری¹، روحاله رضوینژاد^{2,*}، اعظم رحمتینژاد³، سعید محمدی¹

¹ گروه فیزیک، دانشگاه پیام نور، تهران، ایران ² گروه فیزیک، دانشکده علوم پایه، دانشگاه جامع امام حسین (ع)، تهران، ایران ³ موسسه مشترک تحقیقات هستهای، دوبنا، روسیه

دريافت: 1399/02/25 ويرايش نهائي: 1400/02/25 يذيرش: 1400/05/12

DOI link: 10.22055/JRMBS.2021.16984

چکیدہ

در این پژوهش نسبت چگالی ترازهای هستهای با پاریته تراز حالت پایه به چگالی ترازهای هستهای با پاریته مخالف برای هسته ⁷⁴Ge با استفاده از نظریهٔ ابررسانایی تعمیمیافته در سیستمهای بسذرهای با لحاظ گذار فاز نرم حول دمای بحرانی بررسی شده است. نسبت چگالی ترازها با در نظر گرفتن پارامتر گاف تعمیمیافته بهصورت تابعی هموار با افزایش انرژی بهسمت یک میل میکند. گذار فاز در ناحیه 1.1 MeV رخ داده و در ناحیه بالاتر میتوان از تقریب توزیع پاریتههای یکسان استفاده نمود.

کلیدواژگان: چگالی تراز هستهای، پاریته، مدل BCS

مقدمه

چگالی تراز هستهای¹ نقش اساسی در محاسبات آماری به منظور بررسی و توصیف رفتار هسته داشته و یکی از پارامترهای مهم در بررسی ساختار هسته و برهم کنش های هستهای محسوب می شود که مقادیر ترمودینامیکی از قبیل دما، آنتروپی و ظرفیت گرمایی می توانند از آن استخراج شوند [1-3]. زوجیت با تأثیر بر روی ساختار ترازهای هستهای در انرژی های پایین و اثرات تجمعی در هسته های تغییر شکل یافته بر چگالی ترازهای هسته ای مؤثر می باشند [2 و 3]. در فیزیک هسته ای نسبت واکنش های هسته ای توسط

 \odot

چگالی تراز تخمین زده می شود. همچنین چگالی ترازهای هسته ای جزء مهم در پیش بینی نرخ واکنش های اخترفیزیکی در فیزیک نجوم است. این کمیت برای درک چگونگی تشکیل هسته و تولید انرژی در ستاره ها و انفجارهای ستاره ای اهمیت ویژه ای دارد. استخراج چگالی تراز در هسته های سنگین بسیار مهم و قابل توجه است چراکه نزدیک شدن ترازها به یکدیگر و همپوشانی های آنها در هسته های سنگین تمایز بین ترازها را دشوار کرده و همچنین با افزایش انرژی در این هسته ها، ترازها بیشتر به هم نزدیک

¹ Nuclear Level Density



^{*} نويسنده مسئول: rrazavin@ihu.ac.ir

امیدرضا نوری و همکاران

نسبت چگالی ترازها با پاریته مخالف ...

در اینجا (N,Z,U) چگالی حالات و σ² پارامتر قطع اسپین⁴ میباشد که درواقع واریانس توزیع تصویر اسپین اسپین Mروی محور ثابت بوده و بهصورت زیر با ممان اینرسی مؤثر و دمای هستهای T ارتباط دارد [14]:

$$\sigma^2 = \frac{I_{eff}T}{\hbar^2}.$$

وابستگی چگالی ترازهای هستهای به انرژی از مدلهای پدیده شناختی مانند مدل گاز فرمی و یا از مدلهای میکروسکوپی مانند ⁵BCS می تواند محاسبه گردد [15]. مدل میکروسکوپیک BCS که بر پایه نظریه ابررسانایی در هسته ها تعریف شده، یکی از موفق ترین مدلها در توصیف چگالی ترازهای هسته ای و دیگر کمیت های ترمودینامیکی هسته می باشد. در حقیقت مدل BCS فرمول بندی موفقی در توصیف چگالی تراز توجه به اینکه این مدل برخلاف مدلهای نیمه تجربی مستقل از داده های تجربی می باشد، می توان از آن برای بررسی هسته هایی که داده های تجربی چگالی ترازهای آن ها در دسترس نیست استفاده نمود و به همین دلیل در مطالعه ویژگی های مختلف هسته در پژوهش های اخیر مورد استفاده قرار گرفته است [16].

فرض وابستگی به پاریته چگالی ترازهای هستهای در مدلهای پدیده شناختی بر توزیع یکسان ترازهای با پاریته مثبت و منفی میباشد (F_π(π)=1/2) که در انرژیهای پایین با مشاهدات تجربی منطبق نمیباشد [12]. در این مقاله نسبت چگالی ترازهای هستهای به پاریته مخالف و وابستگی چگالی ترازهای هستهای به پاریته مورد بررسی قرار گرفته است. همچنین محاسبات با

⁴ Spin Cut-Off parameter

⁵ Bardeen Cooper Schrieffer (BCS)

بررسی چگالی ترازهای هستهای در ابتدا توسط بیت¹ و و با استفاده از مدل گاز فرمی² انجام شد [5]. مدل گاز فرمی جهت استخراج چگالی ترازهای هستهای با لحاظ پتانسیل میانگین مورد استفاده بوده [6] و یا به عنوان پایه در مدلهای دیگر به کار می رود [7 و 8]. بر رسی چگالی ترازهاي هستهاي جهت تخمين دقيقتر بهعنوان تابعي از انرژی، اسپین، ایزواسپین و سایر اعداد کوآنتومی با استفاده از مدل های پدیده شناختی [9] و میکروسکوپی مورد توجه محققان بوده است [10]. با این وجود مطالعات اندكي در خصوص وابستگي چگالي ترازهاي هستهای به پاریته³انجام شده و در بیشتر موارد بر اساس مدل،های پدیدهشناختی، نسبت چگالی ترازهای هستهای با پاریته مخالف در تمام انرژیهای برانگیختگی، یکسان در نظر گرفته می شود [11] در حالی که بهویژه در انرژیهای کم، بهعنوان مثال در محدودهٔ انرژی برانگیختگی MeV 6-9 برای ایزوتوپ ⁴⁰Cr، این فرض معتبر نیست [12].

فرم کلی چگالی ترازهای هستهای بهصورت رابطهٔ زیر بیان میشود [13]:

$$\rho(U,J,\pi) = F_{\pi}(\pi)F_{J}(J,U)\rho(U). \qquad 1$$

در این رابطه، (F_π(π وابستگی چگالی تراز به پاریته و (J,U) توزیع اسپینی چگالی ترازها را لحاظ مینماید. برای سیستمهای شامل N نوترون و Z پروتون، وابستگی چگالی ترازها به انرژی بهصورت زیر است [6]:

$$\rho(N,Z,U) = \frac{\omega(N,Z,U)}{\left(2\pi\sigma^2\right)^{\frac{1}{2}}}.$$

¹ Bethe

² Fermi Gas Model

³ Parity

می شود که ناشی از گذار فاز زوجیت در سیستم و افت سریع زوجیت در دمای بحرانی است. از طرفی شواهد تجربی برای هسته ها نشان دهنده یک انتقال نرم و بدون تغییرات ناگهانی در اثر زوجیت در دمای بحرانی است. به منظور لحاظ این گذار فاز نرم در هسته و در نظر گرفتن افت و خیزهای آماری در کارهای پیشین ما تابع دلتای اصلاح شده به صورت زیر ارائه شده است [19]:

$$\Delta = \frac{\Delta_m}{1 + \exp\left(\frac{T - T_m}{f_m}\right)} \,.$$

در این پژوهش Δ_m پارامتر گاف حاصل از محاسبات در مدل BCS در دمای صفر در نظر گرفته شده است. f_m نیز یک پارامتر آزاد است که بر اساس وابستگی پارامتر زوجیت به انرژی در نزدیکی دمای بحرانی محاسبه می شود تا در نتایج به جای شکستگی در اطراف دمای بحرانی شاهد یک گذار نرم باشیم [7 و 19]. در پارامتر گاف مدل BCS در همهٔ محاسبات از جمله معادله انرژی و تعداد ذرات استفاده می شود. مقادیر استفاده شده مربوط به پارامترهای مختلف در محاسبه پارامتر گاف تعمیمیافته در سیستمهای پروتونی و

جدول1: مقادیر استفاده شده مربوط به پارامترهای مختلف در

محاسبة پارامتر گاف تعميميافته براي هسته ⁷⁴Ge.

Parameter	N system	P system
$\Delta_{\rm m}$	1.845	2.056
Tm	0.9307	1.0978
f_m	0.1402	0.1654

در ادامه با حل همزمان معادلات تعداد ذرات و قدرت زوجیت و محاسبه پارامتر گاف و پتانسیل شیمیایی، با استفاده از معادلات موجود در مدل ابررسانایی هسته و جایگزین کردن مقادیر پارامتر گاف و پتانسیل شیمیایی حاصل در این روابط، کمیتهای ترمودینامیکی شامل لحاظ گذار فاز نرم اصلاح شده در مدل BCS انجام شده است.

روش کار

$$\ln \mathbb{Z}(\alpha, \beta) = -\beta \sum_{k} (\varepsilon_{k} - \lambda - E_{k}) + 2 \sum_{k} \ln[1 + \exp(-\beta E_{k}) - \beta \frac{\Delta^{2}}{G}.$$
 4

$$\begin{split} N &= \frac{1}{\beta} \frac{\partial \ln \mathbb{Z}}{\partial \beta} \\ &= \sum_{k} \left(1 - \frac{\varepsilon_{k} - \lambda}{E_{k}} \tanh\left(\frac{\beta E_{k}}{2}\right) \right). \end{split} {5}$$
 In the second secon

$$E = -\frac{\partial \ln \mathbb{Z}}{\partial \beta}$$
$$= \sum_{k} \left(1 - \frac{\varepsilon_{k} - \lambda}{E_{k}} \tanh\left(\frac{\beta E_{k}}{2}\right) \right) \varepsilon_{k} - \frac{\Delta^{2}}{G} \cdot \frac{\delta^{2}}{G$$

قدرت زوجیت (G) و انرژی شبهذرات (E_k) با استفاده از انرژی ترازهای تکذره ε_k بهترتیب بهصورت زیر محاسبه می شوند:

$$\frac{2}{G} = \sum_{k} \frac{1}{E_{k}} \tanh\left(\frac{\beta E_{k}}{2}\right), \qquad 7$$

$$E_{k} = \sqrt{\left(\varepsilon_{k} - \lambda\right)^{2} + \Delta^{2}} \quad . \qquad 8$$

در تمام این روابط β=1/T می باشد. لازم بهذکر است این معادلات برای سیستم ابررسانای نامحدود تعریف شدهاند، لذا در نزدیکی دمای بحرانی در نمودار کمیتهای ترمودینامیکی شکستگیهایی مشاهده

نسبت چگالی ترازها با پاریته مخالف ...

در نظر میگیریم که در آن f میانگین اشغال حالتهای با پاریته π است:

$$f = \sum_{k \in \pi_s} \frac{1}{1 + \exp(\beta E_k)} \,. \tag{15}$$

سپس از رابطهٔ زیر که برای نسبت احتمال حالتهای با پاریته مخالف حالت پایه به حالت پایه استفاده می کنیم [21]:

$$\frac{P^s}{P^g} = \tanh(f), \qquad 16$$

$$\mathbb{Z}^{s} = \frac{\mathbb{Z}}{1 + tanh(f)},$$
$$\mathbb{Z}^{s} = \frac{\mathbb{Z}}{1 + \frac{1}{tanh(f)}},$$
17

$$\frac{\rho^s}{\rho^s} = \frac{\beta^s}{\beta^s} \frac{\mathbb{Z}^s}{\mathbb{Z}^s} \sqrt{\frac{C^s}{C^s}} e^{(\beta^s - \beta^s)U}$$
 18

حاصل میشود [20]. در این رابطه ^C و ^C بهترتیب ظرفیت گرمایی با پاریته حالت پایه و پاریته مخالف حالت پایه میباشند. ^g و ^s را میتوان در سیستم گاز فرمیونی بر اساس رابطه بین دما و انرژی برانگیختگی محاسبه نمود:

$$\frac{1}{\beta} = T = \sqrt{\frac{U}{a}} , \qquad \qquad 19$$

انرژی برانگیختگی، آنتروپی، ظرفیت گرمایی، چگالی حالتهای هستهای و پارامتر قطع اسپین در مدل BCS بهترتیب مطابق روابط 10 تا 13 قابل استخراج خواهند بود [8 و 18]:

$$S = \ln \mathbb{Z} - \alpha N + \beta E$$

= $2\sum_{k} \ln \left[1 + \exp(-\beta E_{k}) \right]$
+ $2\beta \sum_{k} \frac{E_{k}}{1 + \exp(\beta E_{k})}$, 10

$$C = -\beta^{2} \frac{\partial^{2} \ln \mathbb{Z}}{\partial \beta^{2}}$$
$$= \frac{1}{2} \sum_{k} \operatorname{sech}^{2} \left(\frac{\beta E_{k}}{2} \right) \left[\beta^{2} E_{k}^{2} - \beta \Delta \frac{d\Delta}{dT} \right], \qquad 11$$

و

$$\omega(N,Z,U) = \frac{\exp(S)}{(2\pi)^{\frac{3}{2}} |D|^{\frac{1}{2}}},$$
 12

و

$$\sigma^2 = \frac{1}{2} \sum_{k} m_k^2 \operatorname{sech}^2 \left(\frac{\beta E_k}{2} \right).$$
 13

حال به منظور بررسی و ابستگی چگالی ترازهای هسته ای به پاریته، ترازهای تک ذره هسته به دو گروه، یکی با پاریته هسته ها در حالت پایه π^{g} و دیگری با پاریته مخالف حالت پایه π^{s} تقسیم می شوند. احتمال اشغال n حالت با پاریته π را بر اساس توزیع پواسون¹ و به صورت [20]:

$$P(n) = \frac{f^n}{n!} e^{-f} , \qquad 14$$

49

¹ Poisson distribution

که a پارامتر چگالی تراز بوده و با استفاده از آنتروپی (S) و انرژی برانگیختگی (U)، بهصورت زیر تعریف میشود:

$$a = \frac{S^2}{4U} .$$
 20

برای جزئیات بیشتر در رابطه با نحوهٔ انجام محاسبات کمیتهای ترمودینامیکی در مدل BCS به تحقیق پیشین رحمتی نژاد و همکاران مراجعه شود [22].

بررسی و تحلیل نتایج

در این پژوهش ابتدا انرژی ترازهای تک ذرمای مورد استفاده در محاسبات، با استفاده از مدل نیلسون¹ برای هسته ⁷⁴Ge استخراج شده است. در ادامه با استفاده از مدل BCS بهمحاسبه پارامترهای مختلف پرداختهایم. در شکل 1 پارامتر گاف تعمیمیافته برای سیستم پروتونی در کنار پارامتر گاف محاسبه شده از مدل BCS ارائه شده است. همان طور که در شکل نیز مشخص است، پارامتر گاف اصلاح شده در مقایسه با پارامتر گاف محاسبه شده در مدل BCS که به صورت سریع در گذار فاز صفر می گردد، به صورت نرمتر و هموارتری به سمت صفر میل می کند که منجر به گذار فاز نرم حول دمای بحرانی می شود.



سحل . مودار پارامتر کاف محاسبه سده مدل کاف (قرمز) و پارامتر گاف تعمیمیافته (آبی) برای سیستم پروتونی در هسته 74Ge.

در گام بعدی وابستگی دمایی مربوط به آنتروپی، پارامتر قطع اسپین و انرژی برانگیختگی در مدل BCS با لحاظ پارامتر گاف تعمیمیافته استخراج شده و در شکل های2 تا 4 ارائه شده است. همان طور که مشاهده می شود، در اینجا نیز به دلیل استفاده از پارامتر گاف می شود، در اینجا نیز به دلیل استفاده از پارامتر گاف تعمیمیافته، شاهد تغییر نرم نمودارها حول دمای بحرانی در ناحیه گذار فاز هستیم. در شکل های2و 3 به ترتیب آنتروپی و پارامتر قطع اسپین مربوط به سیستم پروتونی و نوترونی نیز ارائه شده است.



با اعمال پارامتر گاف تعمیمیافته در هسته ⁷⁴Ge .



شکل3. نمودار پارامتر قطع اسپین بر حسب دما (پارامتر قطع اسپین کل (آبی)، پارامتر قطع اسپین در سیستم نوترونی (قرمز) و پارامتر قطع اسپین در سیستم پروتونی (زرد)) با اعمال پارامتر گاف تعمیمیافته در هسته ⁷⁴Ge.



شکل4. نمودار انرژی برانگیختگی برحسب دما با اعمال پارامتر گاف تعمیمیافته در هسته ⁷⁴Ge .

با توجه به اینکه هسته ⁷⁴Ge یک هسته زوج -زوج میباشد، لذا پاریته حالت پایهٔ آن زوج یا مثبت و پاریته مخالف حالت پایه فرد یا منفی میباشد. نسبت چگالی ترازها با پاریتهٔ مخالف برای هسته ⁷⁴Ge با لحاظ پارامتر گاف تعمیمیافته از طریق رابطهٔ18 محاسبه شده است. نسبت چگالی ترازها با پاریته مخالف برای این هسته در شکل 5 ارائه شده است.



شکل 5. نمودار نسبت چگالی ترازهای هستهای با پاریته منفی به چگالی ترازهای هستهای با پاریته مثبت برحسب انرژی برانگیختگی با استفاده از پارامتر گاف محاسبه شده در مدل BCS (خط نقطه قرمز) و پارامتر گاف تعمیمیافته (خطچین آبی) در هسته ⁷⁴Ge.

نسبت چگالی ترازها با پاریتهٔ مخالف همان طور که نتايج مطالعات تجربي اخير [23] نشان ميدهند و بهخصوص در انرژیهای برانگیختگی کم با یکدیگر برابر نمی باشد که این امر ناقض فرض مدل های پدیدهشناختی در انرژیهای پایین میباشد. در واقع در محدودهٔ انرژیهای برانگیختگی کم، چگالی ترازها با پاریته حالت پایه بزرگتر از حالت با پاریته مخالف بوده و با افزایش انرژی برانگیختگی، این نسبت از انرژی حدود 14 MeV بەسمت يک ميل ميکند. لازم بەذکر است بر اساس پژوهش های اخیرمان، این موضوع علاوه بر هستههای زوج-زوج در هستههای A-فرد نیز مشاهده میشود [24]. در واقع در انرژیهای پایین، ساختار هسته و قرارگیری ترازهای تکذرهای بهویژه در نزدیکی تراز فرمی تأثیر ویژهای روی پاریته داشته و برای هستههای زوج -زوج که پاریته حالت پایه مثبت است، انتظار میرود پاریته مثبت به پاریته منفی غالب باشد. اما با افزایش انرژی، بهدلیل درهمآمیختگی ترازها

حاصل گردد. همچنین بر اساس نتایج بررسی شده و مطابق با دادههای تجربی، نسبت چگالی تراز با پاریته مخالف در ناحیه بالای انرژی حدود 14 MeV بهسمت یک میل میکند و فرض توزیع یکسان پاریته در ناحیه پایین تر از گذار فاز مناسب نمی باشد.

مرجعها

[1] R. Razavi, A. Rahmatinejad, T. Kakavand, F. Taheri, M. Aghajani, A. Khooy, Studying Nuclear Level Densities of 238U in the Nuclear Reactions within the Macroscopic Nuclear Models, *Zeitschrift für Naturforschung A* **71** 2 (2016) 157-160. https://doi.org/10.1515/zna-2015-0339

[2] R. Razavi, A. Rahmatinejad, T. Kakavand, A. Khooy, Pairing phase transition of nucleons in ⁸⁹Y and ²⁰⁸Pb, *journal of research on many body systems 7* 1300435 (2017) 79-85. https://doi.org/10.22055/jrmbs.2017.13016

[3] S. Rasouli, A.N. Behkami, R. Razavi,
A.A. Sabouri Dodaran, M.R. Bayati,
Investigation on Neutron-Induced Fission
Fragment Angular Distribution of ²³²Th and ²³⁸U, *Zeitschrift für Naturforschung A* 73 11 (2018) 1075-1081.
https://doi.org/10.1515/zna-2018-0267

[4] A.J. Koning, S. Hilaire, S. Goriely, Global and local level density models, *Nuclear Physics A* 810 1-4 (2008) 13-76.

https://doi.org/10.1016/j.nuclphysa.2008.06 .005

[5] H.A. Bethe, An Attempt to Calculate the Number of Energy Levels of a Heavy Nucleus, *Physical Review* **50** *4* (1936) 332. https://doi.org/10.1103/PhysRev.50.332

[6] L.G. Moretto, Thermodynamical properties of a paired nucleus with a fixed number of quasi-particles. *Nuclear Physics A* **243** *l* (1975) 77-99. <u>https://doi.org/10.1016/0375-9474(75)90022-6</u>

و افزایش حالتهای در دسترس، سیستم رفتار آماری نشان داده و نسبت پاریتهها با هم برابر میشوند. بهعبارتی استفاده از توزیع یکسان پاریته در مدلها در ناحیهٔ پایین تر از دمای بحرانی فرض مناسبی نمی باشد. همچنین در شکل5 بهوضوح دیده می شود، زمانی که از یار امتر گاف ثابت که از حل معادلات BCS حاصل شده در محاسبة چگالی ترازها استفاده می شود، شکستگی ناشی از گذار فاز بهوضوح نمایان میشود که با جایگزینی پارامتر گاف تعمیمیافته در روابط، نمودار حاصل شکل بسیار همواری پیدا میکند. در واقع جایگزینی پارامتر گاف ثابت مدل BCS با رابطه 9 روی معادلات اصلى مؤثر است اما روى نتايج بحث موردنظر ما تأثیر چندانی نداشته و فقط در اطراف دمای بحرانی، همان طور که در شکل5 دیده می شود، به جای شکستگی های موجود موجب ایجاد یک تابع نرم می گردد و در نتایج اصلی که در واقع وابستگی انرژی به توزيع پاريته مي باشد تغييري ايجاد نمي کند و به همين دلیل از تأثیر آن بر روی روابط اصلی میتوان صرفنظر کر د.

بحث و نتیجه گیری

در این پژوهش با استفاده از فرمولبندی مدل BCS نسبت چگالی ترازهای هستهای با پاریته مخالف با مطالعه بر روی ایزوتوپ ⁷⁴Ge، بررسی شده است. همچنین تأثیر استفاده از پارامتر گاف تعمیمیافته بجای پارامتر گاف حاصل از محاسبات BCS مطالعه شده است. نتایج نشان میدهد که لحاظ پارامتر گاف تعمیمیافته منجر به گذار فاز نرم شده و باعث می شود که نقاط تکینه در نمودارها اصلاح و شکل همواری اميدرضا نوري و همكاران

نسبت چگالی ترازها با پاریته مخالف ...

[15] J. Bardeen, L.N. Cooper, J.R. Schrieffer, Theory of superconductivity, Physical Review 108 (1957) 1175. https://doi.org/10.1103/PhysRev.108.1175

[16] R. Razavi, et al., Ratio of neutron and proton entropy excess in ¹²¹Sn compared to ¹²²Sn, Physical Review C 86 (2012) 047303. https://doi.org/10.1103/PhysRevC.86.04730 <u>3</u>

[17] D. Mocelj et al., Parity-Dependence in the Nuclear Level Density, Nuclear Physics 758 (2005)154c-157c. Α https://doi.org/10.1016/j.nuclphysa.2005.05 .032

[18] A.N. Behkami, J.R. Huizenga, Comparison Of Experimental Level Densities and Spin Cut Off factors with Microscopic Theory For Nuclei Near A= 60, Nuclear Physics A 217 (1973) 78-92. https://doi.org/10.1016/0375-9474(73)90624-6

[19] A. Rahmatinejad, R. Razavi, T. Kakavand, Temperature dependent pairing gap in nucle, International Journal of Modern Physics E 27 01 (2018) 1850003. https://doi.org/10.1142/S021830131850003 9

[20] D. Mocelj et al., Large-scale prediction of the parity distribution in the nuclear level density and application to astrophysical reaction rates, Physical Review C 75 (2007) 045805.

https://doi.org/10.1103/PhysRevC.75.04580 5

[21] Y. Alhassid, G.F. Bertsch, S. Liu and H. Nakada, Parity Dependence of Nuclear Level Densities, Physical Review Letter 84 19 (2000)4313-4316. https://doi.org/10.1103/PhysRevLett.84.431 3

[22] A. Rahmatinejad, R. Razavi, T. Kakavand, Studying temperature dependence of pairing gap parameter in a nucleus as a small superconducting system, International Journal of Modern Physics E 25 (2016)1650050. https://doi.org/10.1142/S021830131650050 <u>6</u>

[7] R. Razavi, A. Rashed Mohassel, A. Rahmatinejad, A. jabarpour, Systematic of critical temperature of nuclear pairing transition, Nuclear Physics A 976 61 (2018) 61-69.

https://doi.org/10.1016/j.nuclphysa.2018.05 .001

R. [8] A. Rahmatinejad, Razavi.T. Kakavand, Thermal quantities of ⁴⁶Ti, Nuclear Physics A 939 46 (2015) 46-52. https://doi.org/10.1016/j.nuclphysa.2015.03 .010

[9] R. Razavi, A.N. Behkami, S. Mohammadi, Microscopic study of nuclear level densities and thermodynamical properties in ^{170,171,172} Yb, *Physica Scripta*, 86 4 (2012)045201. https://doi.org/10.1088/0031-8949/86/04/045201

[10] R. Razavi, Role of neutrons and protons in entropy, spin cut off parameters, and moments of inertia, Physical Review C 88 (2013)014316. https://doi.org/10.1103/PhysRevC.88.01431 6

[11] R. Razavi, T. Kakavand, Level studies of ⁹³Mo via ⁹³Nb (p, nγ) ⁹³Mo reaction and density of discrete levels in ⁹³Mo, Nuclear Technology and Radiation Protection 26 1 (2012)69-73. https://doi.org/10.2298/NTRP1101069R

[12] N. Cerf, Parity Dependence of the Nuclear Level Density, Nuclear Physics A 554 85-106. (1993)https://doi.org/10.1016/0375-9474(93)90359-6

[13] B.V. Rao, H.M. Agrawal, Parity Dependence of the Nuclear Level Density at High Excitation, Nuclear Physics A 592 (1995) 1-8. https://doi.org/10.1016/0375-9474(95)00165-W

[14] A. Rahmatinejad, R. Razavi, T. Kakavand, Role of neutron and proton system in spin cut off parameter and entropy of 89,90Y, Nuclear Physics A 941 (2015) 145-151.

https://doi.org/10.1016/j.nuclphysa.2015.06 .013

[23] T. Renstrom, et al., Low-energy enhancement in the γ -ray strength functions of ^{73,74}Ge, *Physical Review C* **93** (2016) 064302.

https://doi.org/10.1103/PhysRevC.93.06430 2

[24] R. Razavi, O. Nouri, A. Rahmatinejad, S. Mohammadi, Parity equilibration in nuclear level densities of ^{159–166}Dy, *Modern Physics Letters A* **35** *38* (2020) 2050315. <u>https://doi.org/10.1142/S021773232050315</u> <u>0</u>