

# محاسبه نیمه عمر واپاشی بتا در هسته $^{48}\text{Ca}$

فاطمه رنجبر<sup>۱</sup>، محمد رضا شجاعی<sup>۱</sup>

<sup>۱</sup>دانشگاه صنعتی شاهرود

## چکیده

در این کار، واپاشی بتای حالت پایه  $^{48}\text{Ca}$  ( $J^\pi = 0^+$ ) به پایین ترین حالات هسته  $^{48}\text{Sc}$  ( $J^\pi = 6^+, 5^+, 4^+$ ) مطالعه و بررسی شده است. به این منظور ما معادله شرودینگر را برای یک سیستم هشت ذره ای با پتانسیل Wood-Saxon باروش ابر تقارن و با استفاده از مختصات ژاکوبی حل کردیم و ویژه توابع مورد نظر را به دست آورده و با استفاده از قاعده طلایی فرمی،  $\log_{10} ft$  را برای این واپاشی ها محاسبه کردیم و در نهایت نتایج خود را با مقادیر محاسبه شده در مقالات دیگر و با مقادیر تجربی مقایسه نمودیم.

واپاشی بتای هسته ای یک برهم کنش ضعیف نیمه لپتونی است. در این فرایند هسته ناپایدار می تواند با تبدیل یک نوترون (پروتون) در داخل هسته به یک پروتون (نوترون) به پایداری بیشتری برسد، بنابراین با ثابت ماندن عدد جرمی هسته  $A$ ، عدد اتمی هسته  $Z$  به اندازه یک واحد تغییر می کند. در واپاشی  $\beta^-$  یک الکترون و یک پاد نوترینو و در واپاشی  $\beta^+$  یک پوزیترون و یک نوترینو گسیل می شود.

هسته  $^{48}\text{Ca}$  دارای ۲۰ پروتون و ۲۸ نوترون است که طبق آرایش نوکلئونها در مدل پوسته ای، می توان این هسته را به صورت یک بخش مرکزی یعنی  $^{40}\text{Ca}$  و هشت نوکلئون موجود در لایه  $1f_{7/2}$  در نظر بگیریم [۱]. غالباً واپاشی دو بتایی این هسته مورد توجه است اما ما در این جا واپاشی های تک بتایی از حالت پایه این هسته به حالت پایه و برانگبخته هسته  $^{48}\text{Sc}$  را بررسی کردیم که از مرتبه ممنوعیت بالایی برخوردار است.

معادله شعاعی شرودینگر در  $D$  بعد به صورت زیر است [۲]:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left[ \frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + \frac{(D-1)}{x} \frac{d\psi(x)}{dx} - \frac{\ell(\ell+D-2)}{x^2} \psi(x) \right] + V(x)\psi(x) = E\psi(x) \quad (1)$$

در این رابطه  $D = 3N - 3$  که  $N$  تعداد ذرات سیستم و  $x$  ابر شعاع مربوط به مختصات ژاکوبی برای سیستم های چند ذره ای است [۲]. بادر نظر گرفتن پتانسیل Wood-Saxon [۳] و تغییر متغیر  $\psi(x) = x^{-10}u(x)$  [۴] معادله (۱) به صورت زیر در می آید:

$$-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2u(x)}{dx^2} + \left[ \frac{\hbar^2(\ell+9)(\ell+10)}{2\mu x^2} - \frac{V_0}{1 + \exp\left(\frac{x-R_0}{a}\right)} - E_0 \right] u(x) = 0 \quad (2)$$

که با استفاده از تقریب پکرینس [۵] معادله (۲) به صورت زیر نوشته می شود :

$$-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2 u(z)}{dz^2} + \left[ \varepsilon + \frac{\beta}{1 + \exp(\alpha z)} + \frac{\gamma}{(1 + \exp(\alpha z))^2} - E_0 \right] u(z) = 0 \quad (۳)$$

که در این رابطه  $\alpha = \frac{R_0}{a}$  و  $z = \frac{x - R_0}{R_0}$  است و ثابتهای  $\varepsilon$  و  $\beta$  و  $\gamma$  برابر است با :

$$\varepsilon = \Omega d_0 \quad , \quad \beta = \Omega d_1 - V_0 \quad , \quad \gamma = \Omega d_2$$

$$d_0 = 1 - \frac{4}{\alpha} + \frac{12}{\alpha^2} \quad , \quad d_1 = \frac{8}{\alpha} - \frac{48}{\alpha^2} \quad , \quad d_2 = \frac{48}{\alpha^2} \quad , \quad \Omega = \frac{\hbar^2 (\ell + 9)(\ell + 10)}{2\mu R_0^2} \quad (۴)$$

حال با استفاده از روش ابر تقارن و پیشنهاد ابر پتانسیل مناسب [۶] می توان معادله (۳) را حل کرد و ویژه توابع و ویژه مقادیر انرژی حالت پایه و حالات برانگیخته را به دست آورد. تابع موج حالت پایه به شکل زیر است :

$$\psi_0^{(1)}(x) = N \left( \frac{\exp \left[ A \left( \frac{x - R_0}{a} \right) \right]}{x^4} \right) \left( 1 + \exp \left[ - \left( \frac{x - R_0}{a} \right) \right]^{-B/\alpha} \right) \quad (۵)$$

که در آن N ثابت بهنجار و A و B به صورت زیر هستند

$$A = \frac{\left( \frac{2\mu}{\hbar^2} \right) \beta}{-\alpha + \sqrt{\alpha^2 + 4 \left( \frac{2\mu}{\hbar^2} \right) \gamma}} + \frac{\alpha}{2} \quad , \quad B = \frac{-\alpha + \sqrt{\alpha^2 + 4 \left( \frac{2\mu}{\hbar^2} \right) \gamma}}{2} \quad (۶)$$

برای یافتن توابع موج مرتبه بالاتر از رابطه زیر استفاده می کنیم [۷] که در آن  $A^\dagger$  عملگر بالابرنده در روش ابر تقارن است .

$$\psi_n^{(1)}(x; a_1) = A^\dagger(x; a_1) \psi_{n-1}^{(1)}(x; a_2) \quad (۷)$$

$$\psi_1^{(1)} = \left\{ \frac{\left[ \exp \left( A \left( \frac{x - R_0}{R_0} \right) \right) \left( 1 + \exp \left( - \left( \frac{x - R_0}{a} \right) \right)^{1-B/\alpha} \right) \right]}{x^{10}} \left[ A + \frac{\hbar}{\sqrt{2\mu}} \left( \frac{B}{1 + \exp \left( \frac{x - R_0}{a} \right)} + A \right) \right]^{1-B/\alpha} + \left[ (B - \alpha) \left( 1 + \exp \left( \frac{x - R_0}{a} \right) \right)^{-B/\alpha} \right] \right\} \quad (۸)$$

با استفاده از رابطه (۹) می توان مقدار  $ft_{1/2}$  مربوط به واپاشی بتا را محاسبه کرد [۸] :

$$ft_{1/2} = 0.693 \frac{2\pi^3 \hbar^7}{g^2 m_e^5 c^4 |M_{ft}|^2} \quad (۹)$$

که در آن  $g = 0.88 \times 10^{-4} \text{ MeV} \cdot \text{fm}^3$  ثابت شدت واپاشی بتازا و  $M_{fi} = \int \psi_f^* O_X \psi_i dv$  جزء ماتریس هسته ای است و  $O_X$  عملگر مناسب برای توصیف واپاشی بتا است، که ما از توابع موج بالابرای محاسبه  $M_{fi}$  به صورت عددی استفاده کردیم. هم چنین از رابطه تجربی زیر [۹] برای به دست آوردن  $\log f_{\beta^-}$  استفاده می کنیم، که در آن انرژی آزاد شده در واپاشی و عدد اتمی هسته دختر قرار داده می شود.

$$\log f_{\beta^-} = 4 \log(E_{\beta} / \text{MeV}) - 0.005(Z - 1) \log(E_{\beta} / \text{MeV}) + 0.02Z + 0.78 \quad (10)$$

با استفاده از روابط (۹) و (۱۰) نیمه عمر واپاشی بتای منفی  $^{48}\text{Ca}$  را محاسبه کردیم که نتایج آن در جدول ۱ نمایش داده شده است.

جدول ۱: نتایج تجربی و تئوری برای واپاشی بتای منفی  $^{48}\text{Ca}$

نوع گذار	$E_{\beta} (\text{KeV})$ [۱۰]	$\log f_{\beta^-}$	$t_{1/2} (\text{y})$	مقدار محاسبه شده در مرجع [۱۱]	مقدار تجربی [۱۰]
$0^+ \rightarrow 6^+_{g.s.}$	۲۷۷/ ۵۸۷۵	-۳/۷۹۸۴	$۲/۰۶۵ \times ۱۰^{۳۰}$	$۱/۵ \times ۱۰^{۲۹} - ۱/۳ \times ۱۰^{۳۱}$	$> ۰/۷۱ \times ۱۰^{۲۰}$
$0^+ \rightarrow 5^+$	۱۴۶/۶۸۷۵	-۶/۲۸۶۰	$۱/۰۰۲ \times ۱۰^{۲۱}$	$۱/۱ \times ۱۰^{۲۱}$	$> ۱/۱ \times ۱۰^{۲۰}$
$0^+ \rightarrow 4^+$	۲۵/۱۸۷۵	-۱۳/۱۵۸۶	$۳/۳۷۹۰ \times ۱۰^{۲۷}$	$۸/۸ \times ۱۰^{۲۳} - ۵/۲ \times ۱۰^{۲۸}$	$> ۰/۸۲ \times ۱۰^{۲۰}$

**نتیجه گیری:** ما در این کار با استفاده از حل معادله شرودینگر و با در نظر گرفتن پتانسیل Wood-Saxon توابع موج و جزء

ماتریس هسته ای و نیمه عمر را برای واپاشی بتای  $^{48}\text{Ca}$  محاسبه کردیم که نتایج ما همخوانی خوبی با نتایج تجربی و کارهای انجام شده توسط دیگران داشته است.

**مراجع:**

- Liang Zhao, B. Alex Brown, W.A.Richter, *Phy. Rev. C*, **42** (1990) 3.
- A.A. Rajabi, *Few Body System* **37** (2005) 267.
- R.D. Woods and D.S. Saxon, *Phys. Rev.* **95** (1954) 577.
- S. M. Ikhdair, R. Sever, *Cent. Eur. J. Phys.* **8**(4) (2010) 652-666.
- C.L Pekeris, *Phys. Rev.* **45** (1934) 98.
- H. Feizi, A.A. Rajabi, M.R. Shojaei, *Acta Physica Polonica B*, **42** (2011).
- F. Cooper, A. Khare, U. Sukhatme, *Phys. Rep.* **251** (1995) 267.
- K.S. Krane, *Introductory Nuclear Physics*, **Vol. I**, John Wiley & Sons(1988).
- G.Friedlander, J. W. Kennedy, E. S. Macias, J. M. Miller, *Nuclear and Radiochemistry*, John Wiley & Sons(1981).
- A. Bakalyarov, A.Balysh, A. Barabash, et al. ,*Nucl. Phys. A*, **700** (2002) 17-24.
- M. Aunola, J. Suhonen, T. Siiskonen, *Europhys. Lett.* **46** (1999) 577.