

Effect study of space configuration on the nuclear structure of nucleus ^{30}P by applying nuclear shell model

دراسة تأثير ترتيب الفضاء على التركيب النووي لنواة ^{30}P بتطبيق نموذج القشرة النووي

علي خلف حسن و فاطمة حميد عبيد
جامعة الكوفة / كلية التربية للبنات / قسم الفيزياء

الخلاصة

تم حساب مستويات الطاقة لنواة الفسفور ^{30}P باستخدام جهد دلتا السطحي في كلا الترتيبين المختلط والنقي وبعد مقارنة نتائج البحث مع النتائج العملية وجد تطابقاً مقبولاً لمستويات الطاقة الواطنة في حالة الترتيب النقي إما في مستويات الطاقة العليا وجد توافقاً جيداً مع مستويات الطاقة في حالة الترتيب المختلط ولوحظ أيضاً تأثير نوع النيوكليونات على طيف الطاقة يظهر في الحسابات من خلال قيمة طاقة الجسيمة المفردة للبروتون والنيوترون .

Abstract

Surface Delta Interaction(SDI) have been used to calculate the energy levels of phosphorus nucleus ^{30}P in both configurations mixed and pure. an over all agreement with experimental data is obtain for the low energy level in pure configuration in this work .Also the result of high level agree very well with mixed configuration.

(Introduction)

المقدمة :-

يعد فهم التركيب النووي (Nuclear Structure) من الأهداف الرئيسية في الفيزياء النووية، ونظراً لغياب النظرية الشاملة والمتراصة للتركيب النووي فقد جرت محاولات متعددة لربط المعطيات النووية بعدد من النماذج النووية المختلفة ، التي استخدمت الأسس الفيزيائية المهمة كقاعدة أساسية لها للحصول على التركيب الدقيق للنوى [1]. وقد نال التركيب النووي اهتمام الكثير من الباحثين إذا أجروا العديد من الدراسات التي أظهرت نماذج نووية تهدف إلى تفسير تركيب وخصائص النوى ويعد نموذج القشرة النووي أحد النماذج المهمة التي تصف تركيب النواة [2]، حيث إن أهمية نموذج القشرة النووي تتمثل في قدرته على إعطاء نتائج تقريبية صحيحة ودقيقة لمستويات الطاقة التي يمكن أن توجد فيها النيوكليونات ذات القيم المختلفة من الزخم الزاوي المداري [3]، كما ويصف نموذج القشرة نظام الجسيمات المتفاعلة في حدود حركة الجسيمات المستقلة في جهد مركزي ، التي تبين بعض تركيب القشرة (Shell Structure) [4]، تقدم نموذج القشرة النووي لفشل النماذج الأخرى في استنتاج طاقة الترابط التي كانت أكثر المعلومات اتساعاً في ذلك الوقت واتسعت حسابات أنموذج القشرة وشملت مختلف جوانب النوى [5] ، ونجاح هذا الأنموذج شجع عدد من الباحثين إلى استخدامه ونجاح كبير مع جهد دلتا السطحي في عدد من الدراسات حيث استخدم في تحليل خصائص بعض نوى القشرة المغلقة [6]، كما واستخدم في حساب قيم مستويات الطاقة (المستويات الاهتزازية لرباعي القطب) لنوى القشرة المفتوحة المضاعفة [7]، وكذلك فقد تميز في دراسة الانتقالات الواطنة في الطاقة لبعض العناصر [8]. في هذا البحث فقد تم استخدام برنامج حاسوب (Matlab-2009) لحساب قيم عنصر المصفوفة باستخدام جهد دلتا السطحي و حساب القيم الذاتية للترتيب المختلط لنواة ^{30}P .

النظرية :-

(Theory)

يعدّ التأثير المتبادل المتبقي بين نيوكليونات جزء من التفاعل الذي لا يتضمن معدل الجهد المركزي ويمثل القوة الناتجة من التصادم بين النيوكليونات [9] ، والسماح للتأثير المتبادل بين النيوكليونات يزيل الانحلال في المستويات التي تمثل خاصية من خواص أنموذج القشرة لذلك فإن التأثير سوف يلغي أنموذج الجسيمة المستقلة البسيط [4, 10]، ويسبب التأثير المتبادل حدوث اضطراب في مؤثر هاملتون الذي يمثل بجهد طاقة النيوكليونات ويساوي حاصل جمع جهد جسيمتين ويوصف بـ $\sum_{i<j} V_{ij}$ وبحسب هذا يستخرج هاملتون للحالة المضطربة بالمعادلة

$$H' = \sum (H_o)_n + \sum_{i<j} V_{ij} \quad \text{الآتية [11, 12] :-} \quad (1)$$

ونتيجة للتصادمات بين النيوكليونات فإن طاقة الجسيمة التي تتحرك في مدار مستقر (Stable-Orbit) سوف تتغير بمرور الوقت وتحتل مستويات قريبة أخرى فالتأثير المتبادل هو مزج (خلط) مستويات الجسيمة المفردة المختلفة الذي ينتج عنه الترتيب المختلط (Configuration Mixing) [5].

بحسب مبدأ باولي للاستبعاد تكون أغلب التصادمات المرنة في داخل النواة ممنوعة لذلك فإن النيوكليونات تتحرك بصورة مستقلة بعضها عن بعض في داخل النواة و يحدث التفاعل المؤثر بين النيوكليونات بصورة رئيسة عند السطح النووي فقط، وباستعمال هذه الفرضية فأن كل من Moszkoski, Green فرضوا أنموذج بسيط لوصف التفاعل بين النيوكليونات المكافئة عند السطح النووي وهذا التفاعل يدعى بجهد دلتا السطحي (Surface Delta Interaction)، وأحيانا يعرف بتفاعل المدى الصفري (Zero-Range Interaction) ، وهذا يعني أن التفاعل المتبقي يمكن أن يقرب بواسطة جهد دلتا السطحي على وفق المعادلة الآتية [9] :-

$$V_{ij} = -4\pi V_o \delta(\Omega_{ij}) \quad (2)$$

إذ إن Ω_{ij} تمثل المسافة الزاوية بين الجسيمات المتفاعلة حيث إن $\Omega_{ij} = r_i - r_j$

V_o تمثل قوة التفاعل ، r_i, r_j تمثل إحداثيات النيوكليون
إن الطاقة الكلية للحالة j نسبة للقشرة المغلقة تعطى بالمعادلة الآتية [12] :-

$$\langle jjJM | H | jjJM \rangle = 2\varepsilon_j + \langle jjJM | V | jjJM \rangle \quad (3)$$

حيث إن (ε_j) تمثل طاقة الجسيمة المفردة نسبة إلى القشرة المغلقة (Closed Core)

وإن $\langle j_1 j_2 | V_{(1,2)} | j_1 j_2 \rangle$ تمثل الطاقة الناتجة عن التأثير المتبادل (Interaction Energy) (طاقة التفاعل لجسيمتين بزخم زاوي كلي J).

يعبر عن عنصر المصفوفة الهاملتوني H وحسب الجسيمات في الغلاف الخارجي (خارج القشرة المغلقة) وترتيب الحالة j بالمعادلات الآتية [12] :-

$$\begin{aligned} \langle H \rangle_{11} &= \varepsilon_{j_1} + \varepsilon_{j_2} + \langle j_1 j_2 | V_{(1,2)} | j_1 j_2 \rangle_J \\ \langle H \rangle_{22} &= \varepsilon_{j_3} + \varepsilon_{j_4} + \langle j_3 j_4 | V_{(1,2)} | j_3 j_4 \rangle_J \end{aligned} \quad (4)$$

$$\langle H \rangle_{12} = \langle H \rangle_{21} = \langle j_1 j_2 | V_{(1,2)} | j_3 j_4 \rangle_J \quad (5)$$

حيث إن معادلة (4) يمكن من خلالها حساب قيم الطاقات للنيوكليونات في الترتيب النقي (Pure Configuration)، أما لحساب قيم الطاقات للنيوكليونات في الترتيب المختلط فتضاف معادلة (5) إلى المعادلة (4). عند التعامل مع اثنين من الجسيمات خارج القلب المغلق فإن عنصر المصفوفة يعطى بالعلاقة الآتية [12] :-

$$\langle j_1 j_2 | V^{SDI}(1,2) | j_3 j_4 \rangle_{JT} = -(-1)^{j_1+j_2+j_3+j_4} \frac{V_o \bar{R}}{4(2J+1)} \times [1 + (-1)^{\ell_1+\ell_2+\ell_3+\ell_4}] \times$$

$$\left[(2j_1+1)(2j_2+1)(2j_3+1)(2j_4+1) / \left(1 + \delta_{j_1 j_2} \delta_{\ell_1 \ell_2} \right) \times \left(1 + \delta_{j_3 j_4} \delta_{\ell_3 \ell_4} \right) \right]^{\frac{1}{2}} \times \left[(1+(-1)^T \left\langle j_1 j_2 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J1 \right\rangle \times \right. \\ \left. \left\langle j_3 j_4 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J1 \right\rangle + (-1)^{\ell_2 + \ell_4 + j_2 - j_4} \times \left\{ 1 - (-1)^{J+T+\ell_3 + \ell_4} \left\langle j_1 j_2 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle \left\langle j_3 j_4 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle \right\} \right] \quad (6) \dots\dots\dots$$

لمصفوفة تعطى مع التقيد بالتكامل القطري

$$\bar{R} = \int R_{j_1}(r) R_{j_2}(r) R_{j_3}(r) R_{j_4}(r) r^2 dr$$

إذ إن $R_j(r)$ هي دوال ذاتية للجهد وبذلك فإن عنصر المصفوفة يحدد بوضوح دوال موجة موجبة عندما $r \rightarrow 0$ فإن R_0 عدد موجب للحالة j

$$\bar{R} = (-1)^{n_1 + n_2 + n_3 + n_4} R_0 \quad \dots\dots\dots (7)$$

وعند التعامل مع اثنين من الجسيمات المتماثلة حيث إن البرم النظيري لها $T=1$ فإن عنصر المصفوفة في المعادلة (6) يعطى بالشكل الآتي [12] :-

$$\left\langle j_1 j_2 \middle| V^{SDI}(1,2) \middle| j_3 j_4 \right\rangle_{JT} = (-1)^{j_1 + j_3 + \ell_2 + \ell_4 + n_1 + n_2 + n_3 + n_4} \times \frac{V_0 R_0}{4(2J+1)} \times \left[1 + (-1)^{\ell_1 + \ell_2 + \ell_3 + \ell_4} \right] \\ \left[(2j_1+1)(2j_2+1)(2j_3+1)(2j_4+1) / \left(1 + \delta_{j_1 j_2} \delta_{\ell_1 \ell_2} \right) \times \left(1 + \delta_{j_3 j_4} \delta_{\ell_3 \ell_4} \right) \right]^{\frac{1}{2}} \times \left\{ 1 - (-1)^{J+\ell_3 + \ell_4} \right\} \\ \left\langle j_3 j_4 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle \times \left\langle j_1 j_2 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle \quad \dots\dots\dots (8)$$

إذ إن n_i تمثل عدد الأنماط القطرية للحالة j ، $V_0 R_0$ تمثل قوة التفاعل وتحدد من الطيف التجريبي، ℓ عدد الكم المداري

والأقواس $\left\langle j_3 j_4 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle$ ، $\left\langle j_1 j_2 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J1 \right\rangle$ ، $\left\langle j_1 j_2 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J0 \right\rangle$ ، $\left\langle j_3 j_4 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \middle| J1 \right\rangle$ هي معاملات كلبيش – كوردين.

يمكن تمثيل القلب المغلق لنواة الفسفور $^{30}_{15}P$ (الفردية – الفردية) بنواة السليكون $^{28}_{14}Si$ ونفترض أن النيوكليونات المتبقين البروتون والنيوترون يتواجدان في فضاء الأنموذج $(1s_{1/2} \text{ od } 3/2)$ إما حالات الزخم الزاوي الكلي المسموحة والتماثل لنواة $^{30}_{15}P$ تكون على النحو الآتي :-

$$J^+ = 0, 1, 2, 3$$

ولحساب قيم مستويات الطاقة المرافقة لكل حالة من الحالات المذكورة أعلاه في كلا الترتيبين المختلط والنقي للنيوكليونات المكافئة في فضاء الأنموذج $(1s_{1/2} \text{ od } 3/2)$ نعتد على قيم طاقة الجسيمة المفردة للبروتون والنيوترون والتي تأخذ القيم الآتية [17-13,3] :-

$$\varepsilon_{1s_{1/2}}(p) = -2.236 \text{ MeV}$$

$$\varepsilon_{0d_{3/2}}(p) = -0.853 \text{ MeV}$$

$$\varepsilon_{1s_{1/2}}(n) = -8.474 \text{ MeV}$$

$$\varepsilon_{0d_{3/2}}(n) = -7.204 \text{ MeV}$$

وباستخدام قيم عنصر المصفوفة $\langle j_1 j_2 | V^{SDI} | j_3 j_4 \rangle$ التي تم حسابها بتطبيق المعادلتين (6,7) المدرجة في

الجدول (1)، ونحصل على قيم مستويات الطاقة عندما يكون ترتيب النيوكليونات مختلطاً بتطبيق المعادلتين (4)، (5) من خلال حساب القيم الذاتية والمدرجة في الجدول (2)، كما ونحصل على قيم مستويات الطاقة في حالة ترتيب النيوكليونات النقي من خلال تطبيق المعادلة (4) فقط والمدرجة في الجدول (3)، وتمت في الجدولين (4)، (5) مقارنة القيم النظرية لمستويات الطاقة للترتيبين المختلط والنقي نسبةً للحالة الأرضية على التوالي والقيم العملية المتوفرة [15-17] والموضحة بالشكل (1) والشكل (2) للترتيبين المختلط والنقي على التوالي .

جدول (1) قيم عنصر المصفوفة باستخدام جهد دلتا السطحي (SDI) لنواة $^{30}_{15}P$ عندما تكون قيمة

$$V_0 R_0 = 0.9 \text{ MeV}$$

j_1	j_2	j_3	j_4	J	$\langle j_1 j_2 V^{SDI} j_3 j_4 \rangle$
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	0	0
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	1	-0.9
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	0	0
$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	0	0
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	1	0.5692
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	1	0
$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	1	-1.8

$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	1	1.1384
$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	2	-1.08
$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	2	0
$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	3	-1.08
$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	2	0
$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{3}{2}$	1	-1.08

جدول (2) قيم مستويات الطاقة لنواة ^{30}P باستخدام جهد دلتا السطحي (SDI) في حالة الترتيب المختلط للنوكليونات والمقابلة لقيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل.

J^π	$E(\text{MeV})$
1^+	-13.589(G.S)
1^+	-11.682
2^+	-11.546
0^+	-10.711
1^+	-9.384
2^+	-9.383
3^+	-9.137
1^+	-8.461
0^+	-8.057
2^+	-8.057

جدول (3) قيم مستويات الطاقة لنواة ^{30}P باستخدام جهد دلتا السطحي (SDI) في حالة الترتيب النقي للنوكليونات والمقابلة لقيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل.

J^π	$E(\text{MeV})$
1^+	-11.611(G.S)
1^+	-11.241
1^+	-11.127
0^+	-10.711
2^+	-10.521
2^+	-10.407
1^+	-9.137
3^+	-9.137
0^+	-8.057
2^+	-8.057

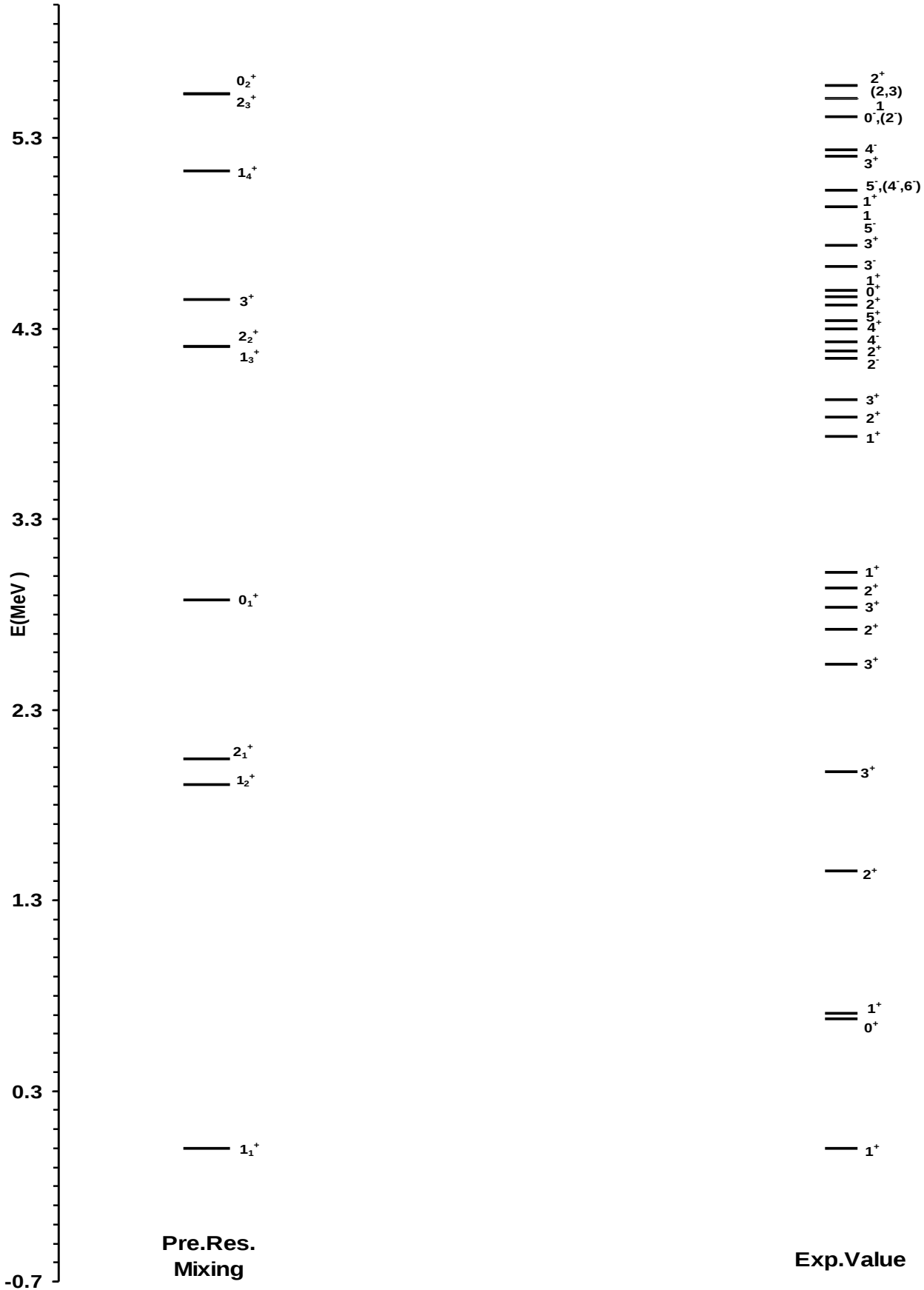
جدول (4) المقارنة بين القيم النظرية لمستويات الطاقة نسبة للحالة الأرضية والقيم العملية في الترتيب المختلط لنواة ^{30}P بحسب قيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل.

Pre .Res. Mixing Configuration		Exp.Res. [19,18 ,17]	
J^π	$E(\text{MeV})$	J^π	$E(\text{MeV})$
1_1^+	0	1^+	0
0_1^+	2.878	0^+	0.677
1_2^+	1.907	1^+	0.709

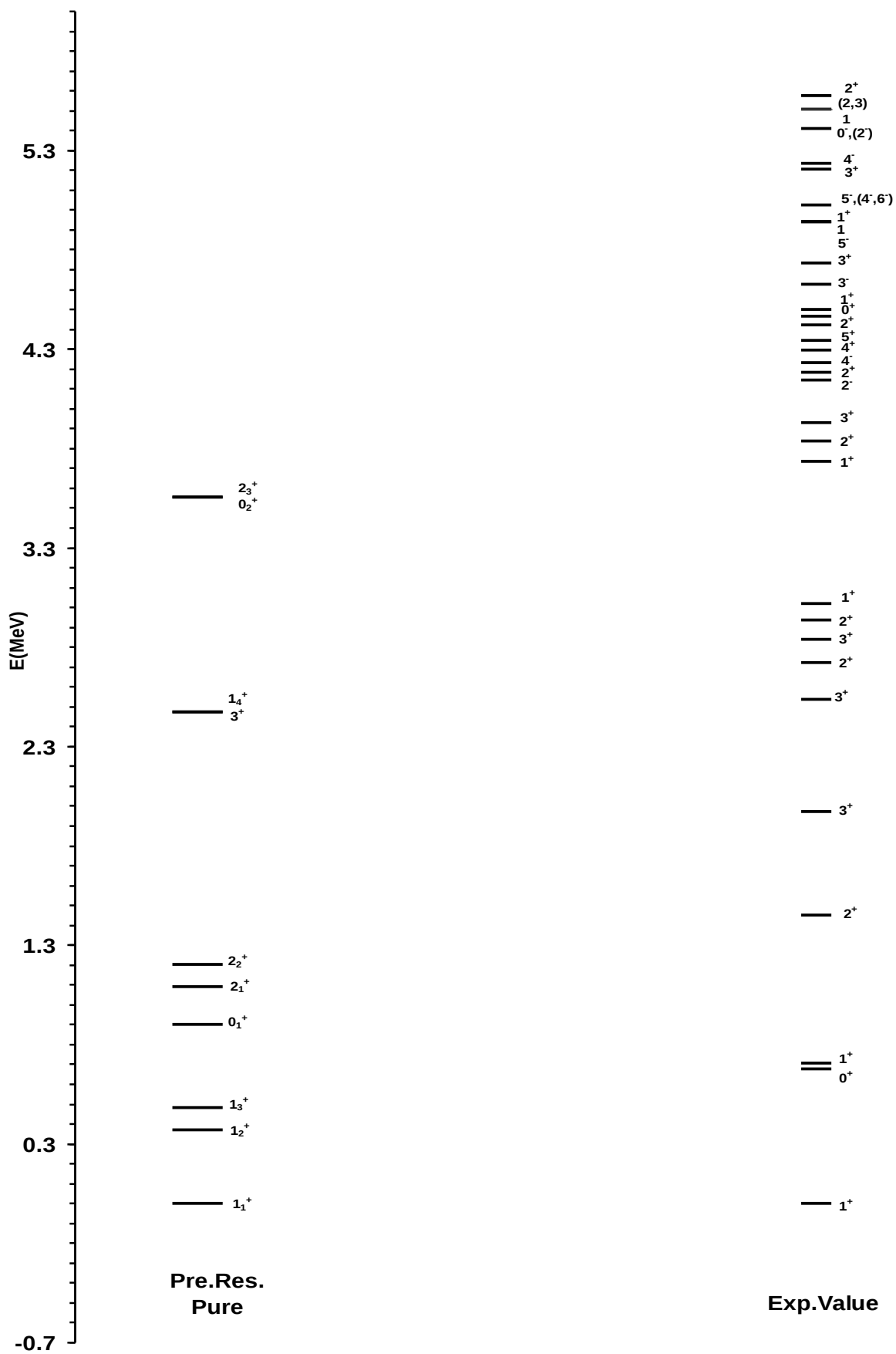
2_1^+	2.043	2^+	1.454
1_3^+	4.205	1^+	3.733
2_2^+	4.206	2^+	3.835
3^+	4.452	3^+	3.928
1_4^+	5.128	1^+	4.941
0_2^+	5.532	0^-	5.411
2_3^+	5.532	2^+	5.576

جدول (5) المقارنة بين القيم النظرية لمستويات الطاقة نسبة للحالة الأرضية والقيم العملية في الترتيب النقي لنواة ^{30}P بحسب قيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل.

Pre .Res. Pure Configuration		Exp.Res. [19,18 ,17]	
J^π	$E(\text{MeV})$	J^π	$E(\text{MeV})$
1_1^+	0	1^+	0
0_1^+	0.900	0^+	0.677
1_2^+	0.370	1^+	0.709
2_1^+	1.090	2^+	1.454
1_3^+	0.484	1^+	3.733
2_2^+	1.204	2^+	3.835
3^+	2.474	3^+	3.928
1_4^+	2.474	1^+	4.941
0_1^+	3.554	0^-	5.411
2_3^+	3.554	2^+	5.576



الشكل (1): المقارنة بين القيم النظرية لمستويات الطاقة نسبة للحالة الأرضية في الترتيب المختلط لنواة ^{30}P والقيم العملية [17,16,15] باستخدام جهد دلتا السطحي بحسب قيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل



الشكل (2): المقارنة بين القيم النظرية لمستويات الطاقة نسبة للحالة الأرضية في الترتيب النقي لنواة ^{30}P والقيم العملية [17,16,15] باستخدام جهد دلتا السطحي بحسب قيم الزخم الزاوي الكلي والتماثل

المناقشة والاستنتاجات (Discussion and Conclusions)

أتضح بحسب قيم مستويات الطاقة النهائية لنواة ^{30}P في الترتيب المختلط والمرفقة في الجدول (4) وبالشكل (1) إن هنالك توافق ملحوظ مع مستويات الطاقة العليا العملية وكما يأتي :-

تم تحديد طاقة المستوي 1^+ بالقيمة 4.205 MeV عند مقارنتها بالقيمة العملية 3.733 MeV ، وفيما يخص طاقة المستوي 2^+ فحددت بالقيمة 4.206 MeV في حين كانت قيمتها العملية 3.835 MeV ، كما وحددت قيمة طاقة المستوي 3^+ وهي 4.452 MeV التي قورنت بالقيمة العملية 3.928 MeV ، ووجدت طاقة المستوي 1^+ بقيمة 5.128 MeV في حين ظهرت قيمتها العملية 4.941 MeV ، ووجدنا إن طاقة المستوي 0^+ بالقيمة 5.5324 MeV ، وظهرت قيمته العملية 5.411 MeV التي تمثل المستوي 0^- ، ووجدت طاقة المستوي 2^+ بالقيمة 5.532 MeV وقورنت بالقيمة العملية 5.576 MeV .

إما قيم مستويات الطاقة النهائية لنواة ^{30}P في الترتيب النقي المرفقة في الجدول (5) وبالشكل (2) فوجد بأن هنالك تطابقاً جيداً مع مستويات الطاقة الواطئة العملية وكما يأتي :-

لقد تم الحصول على قيمة طاقة المستوي 1^+ وهي 0.370 MeV في حين كانت قيمته العملية 0.709 MeV ، وحصلنا على قيمة طاقة المستوي 2^+ وهي 1.090 MeV في حين ظهرت قيمته العملية وهي 1.454 MeV ، وفيما يخص طاقة المستوي 0^+ فقد حددت بقيمة 0.90 MeV في حين كانت القيمة العملية لهذا المستوي 0.677 MeV .

أما الفروقات الموجودة بين المستويات للترتيبين تعود أيضاً لان الجهد SDI يستخدم باراميترو واحد وهو $V_0 R_0$ ، هذا وقد تبين من خلال النتائج المتقدمة للنواة المستخدمة في الدراسة بأن تأثير نوع النيوكليونات يظهر في الحسابات من خلال قيمة طاقة الجسيمة المفردة والتي تعتمد بشكل رئيس على نوع النيوكليونات . حيث إن نواة ^{30}P تتكون من نوعين مختلفين من النيوكليونات (بروتون واحد ونيوترون واحد) والواقعة خارج القلب المغلق ^{28}Si وفي فضاء الأنموذج $(1s_{1/2}0d_{3/2})$ ، حيث أن التركيب النووي لهذه النواة غير مستقر ولا تخضع لنظرية الحزم وأن دالة الموجة النهائية هي خليط من دوال موجة البروتون والنيوترون مما يزيد بعدد المستويات المخلوطة التماثل والتي يكون موقعها في مستويات الانحلال غير محدد دائماً ، بالإضافة إلى ذلك هنالك عدد من المستويات العملية المتداخلة والتي لم تظهر لها قيم في حساباتنا النظرية لكلا الترتيبين المختلط والنقي.

بحسب النتائج التي تم الحصول عليها بتطبيق أنموذج القشرة النووي واستخدام جهد دلتا السطحي للنواة المختارة في الدراسة نستنتج مايلي :-

- 1- إن أنموذج القشرة النووي ناجح لحساب مستويات الطاقة للنواة المختارة في الدراسة باستخدام جهد دلتا السطحي، رغم الاختلافات الموجودة في النتائج عند مقارنتها بالعملية .
- 2- إن الترتيب المختلط يعطي لمستويات الطاقة قيماً أكثر دقة وأقرب إلى القيم العملية من الترتيب النقي (بالنسبة لقيم مستويات الطاقة العالية) ويعود ذلك لعدم إهمال تأثير المستويين اللذين يمثلان فضاء الترتيب بعضها في بعض في الترتيب المختلط.
- 3- أثبتت الحقيقة العلمية، وهي أن قيم مستويات الطاقة في الترتيب المختلط تتدفع إلى الأمام (أي إنها تزداد) إذا ما قورنت بمثيلتها في الترتيب النقي وهذا مالملاحظ في جميع قراءتنا للنواة التي استخدمت في الدراسة.
- 4 - نلاحظ أن تأثير نوع النيوكليونات يظهر في طاقة الجسيمة المفردة للبروتون والنيوترون أي عندما يكونا النيوكليونين في خارج القلب المغلق غير متماثلين.

(References)

المصادر

- 1- John lilly", Nuclear Physics ,Physics Principles and Applications", John Wiley & Sons , Ltd , (2001).
- 2- E.Gaurier, G. Martines-Pinedo, F. Nowacki, A.Poves, A.P.Zuker, Rev.Mod .Phys,77, P. 427-488,(2005).
- 3- K.S.Krane," Introductory Nuclear Physics",John Wiley&Sons,Inc, (1988).
- " Nucleus Shell Theory"4- Amosedede – Shalit , Igal Talmi, Academic press, New York,(1963).
- 5- P.J. Brussaard, P.W.M. Glaudemans , " Shell Model Application In Nuclear Spectroscopy ", North – Holl and Publishing Company., (1977).
- 6- R.Arview,O.Bohigas,C.Quesne, Nucl.Phys.A143, P.577-601, (1970).
- 7- A. Goswamit, L.Lin, Nucl. Phys.A, 186,P.88-96,(1972).
- 8- M. Pautrat, J. M. Lagrange, J. S. Dionision, Ch-Vieu, J. anhorenbeeck , Nucl. Phys. A,443, P.172-188, (1985).
- 9- A. Jasielska, S. Wiktor, Acta. Phys. Pol, 1,B7, 2,(1976).
- . ,M. Sc.Thesis , Kufa University ,(2005) 10- S.A. Hasson
- 11-J. Suhouen, 'Theoretical and Mathematical Physics' Springer-Verlag Berlin Heidelberg ,(2007).
- 12-R.D. Lawson, " Theory of the Nuclear Shell Model ", Clarendon Press,Oxford,(1980).
- 13- Arthur Beiser,"Concepts of Modren Physics ",McGraw-Hill book Company, London,(2003).
- 14- D.W.Loveland ,D.J.Morrissey, G.T. Seaborg, "Modren Nuclear Chemistry ", John Wiley& Sons ,Inc,(2006).
- P.M.Endt,R.B.Firestone,Nucl.Phys.A633,1,(1998).-15
- 16-R.B.Firestone,C.M.Baglin,"Table of Isotopes",John Wiley &Sons, (1999).
- 17-M.S.Basunia,"Nuclear Data Sheets "111,2331(2010) .