

الخواص النووية

Nuclear Properties

مقدمة : يمكن تقسيم الخواص النووية الى صنفين : الخواص المستقرة Static properties والخواص الحركية (الديناميكية) Dynamic properties . وفي هذا الفصل سنتطرق الى الخواص المستقرة فقط . تعد النواة جسما غامضا وان وصف خواصه بالغة الصغر اصعب بكثير من وصف خواص الاجسام كبيرة الحجم . ومن الممكن وصف النوى بعدد قليل نسبيا من المعالم parameters التي يقصد بها : الخواص النووية وهي : شحنة النواة ، نصف قطرها ، الكتلة ، وطاقة الربط ، والزخم الزاوي النووي الكلي ، والتماثل ، والعزم المغناطيسي ثنائي القطبية ، والعزم الكهربائي رباعي القطبية ، والاحصاء الكمي للجسيمات والنوى ، ومستويات الاثارة في النوى .

وقبل التطرق الى الخواص المستقرة هناك بعض التعاريف والمصطلحات الاساس يجب ذكرها .

التعاريف والمصطلحات المهمة :

- **العدد الذري (Z) atomic number :** هو عدد البروتونات الموجودة في داخل النواة ، وهو ايضا يساوي عدد الالكترونات السالبة في الذرة .
- **العدد الكتلي (A) mass number :** هو اقرب عدد صحيح من الوزن الذري الدقيق لاي نواة او نظير فمثلا بالنسبة لنظير الهيدروجين الخفيف H يكون $A=1$ ، في حين يكون الوزن الذري الدقيق لهذا النظير 1.0078254 u من وحدات الكتلة الذرية u .
- **العدد النيتروني (N) neutron number :** هو عدد النيوترونات الموجودة في أي نواة وهو يساوي العدد الكتلي مطروحا منه العدد الذري أي ان

$$N=A-Z \quad \dots\dots\dots (1-1)$$

- **النيوكليونات nucleon** : يقصد بالنيوكليون اما بروتون او النيوترون . والنواة التي تمتلك العدد الكتلي A تحتوي على A من النيوكليونات .
- **النيوترون (n) neutron** : وهو احد مكونات النواة متعادل الشحنة ($z = 0$) وعدده الكتلي $A=1$ وكتلته تساوي تقريبا كتلة البروتون $m_n = m_p$ واكبر من كتلة الالكترون بحوالي 1836 مرة و برمه $\frac{1}{2}$
- **البروتون (p) proton** : لا يختلف عن النيوترون ، بصورة عامة ، سوى ان له شحنة تساوي وحدة الشحنة الكهربائية أي تساوي شحنة الالكترون ($e = 1.6021773 \times 10^{-19} \text{ C}$) .
- **الالكترون (e⁻) electron** : جسيمة مشحونة بشحنة سالبة تساوي وحدة الشحنة بالكولوم ($e = 1.6021773 \times 10^{-19} \text{ C}$) . وهو ذو كتلة صغيرة جدا بالمقارنة مع البروتون $m_p = 1836 m_e$ لذا يمكن اهمالها عند الحديث عن كتلة الذرة بصورة عامة (عدا حالات تتطلب ادخال كتلة الالكترون في الحساب) . وكتلة الالكترون بوحدة الكيلو غرام تساوي $9.109389 \times 10^{-31} \text{ Kg}$ وبوحدات الكتل الذرية $m_e = 5.485803 \times 10^{-4} \text{ u}$ وتساوي بوحدات المليون الكترون فولت $0.511 \text{ MeV}/c^2$
- **البوزترون (e⁺) positron** : هو الكترون مشحون بشحنة موجبة وله نفس كتلة الالكترون السالب .
- **الفوتون photon** : هو وحدة كمية في الإشعاع او الطاقة الكهرومغناطيسي و يظهر على شكل ضوء أو أشعة سينية **X** أو أشعة كاما **γ** ويسير بسرعة الضوء .
- **الفونون phonon** : هو وحدة (كم) طاقة الاهتزاز .
- **النظائر isotopes** : تعرف النظائر بأنها العناصر التي تحمل نفس العدد الذري Z وتختلف في العدد الكتلي A وتختلف بعدد النيوترونات N . وقد أكتشف حتى الآن حوالي 1000 نظير مشع و غير مشع لعناصر الجدول الدوري مثل $^{15}\text{O}_7$, $^{16}\text{O}_8$.
- **الأيزوتونات isotones** : هي تلك العناصر التي تمتلك نفس العدد من النيوترونات N ولكنها تختلف في A , Z مثل $^{14}\text{C}_8$, $^{15}\text{O}_8$.

- الأيزوبارات **isobars** : هي تلك العناصر التي تمتلك نفس العدد الكتلي A لكنها تختلف في Z و N .
- الأيزوميرات **isomers** : هي تلك العناصر التي لها نفس الاعداد من N , Z , A ولكنها توجد في مستويات طاقة مختلفة . مثال ذلك نواة البروميوم ^{80}Br و $^{80\text{m}}\text{Br}$ ويمكن ان توجد في مستويين مختلفين (المستوي الارضي ويكون بنصف عمر مقداره 17.6 min) ومستوى حالة مثارة (وتمتلك نصف عمره 4.4 h) والذي يعد عمرا طويلا نسبيا بالمقارنة مع المستوي الارضي . لهذا السبب فان مستوى الاثارة يسمى بالمستوى الايزوميري **isomeric state** او شبه المستقر **metastable** والذي يرمز له بالحرف m لتمييزه عن المستوي الارضي .
- الميزونات **mesons** : هي جسيمات لها خواص فيزيائية وتقع كتلتها بين كتلة الإلكترون و البروتون , ومن أنواعها ميزونات μ و ميزونات π .
- النوى المرآتية **mirror nuclei** : نوى لها نفس العدد الكتلي غير ان عدد البروتونات في احدها يساوي عدد النيوترونات في النواة الاخرى $A_1 = A_2$; $Z_1 = N_2$; $N_1 = Z_2$ مثل $^{11}_5\text{B}$ و $^{11}_6\text{C}$: $^{9}_5\text{B}$ و $^{9}_4\text{Be}$

1-1 وحدات وابعاد شائعة الاستعمال في الفيزياء النووية :

في الفيزياء النووية يتم التعامل مع الوحدات التي تناسب ابعاد النواة فبدل المتر يكون الفيمتومتر femtometer والتي تكتب اختصارا fm وتساوي 10^{-15} متر وكما تعرف ايضا بوحدة فيرمي Fermi أي ان $1 \text{ fm} = 10^{-15} \text{ m}$ وتتراوح ابعاد النواة من 1fm بالنسبة لنكليون منفرد الى 7fm بالنسبة لاثقل النوى ، وان مدى القوى النووية يكون بحدود 1 – 2 fm وان المقاطع العرضية للتفاعلات النووية القوية تقاس بوحدات المساحة بمرتبة 1 fm^2 وتوجد وحدة اخرى هي البارن للتعبير عن المقاطع العرضية ($1 \text{ barn} = 1 \text{ b} = 10^{-28} \text{ m}^2$) . وكذلك اجزائها الملي بارن والمايكروبارن .

اما الوحدة المهمة الاخرى فهي وحدة الكتل الذرية atomic mass unit ويرمز لها amu او u فقط . والتي تستخدم في قياس الكتل الذرية والنوية . وحددت من قبل الاتحاد الدولي للفيزياء الصرفة والتطبيقية (IUPAP) على انها تساوي $\frac{1}{12}$ من كتلة ذرة الكربون ^{12}C المتعادلة كهربائيا والمستقرة ، وهي تربط بين وحدة الكتل الذرية ووحدة الكتل الاعتيادية (Kg) حسب نظام القياسات الدولي SI .

$$1\text{amu} = \frac{1}{12} \frac{12}{6.02 \times 10^{23}} = 1.66 \times 10^{-24} \text{gm} = 1.66 \times 10^{-27} \text{Kg}$$

$$1\text{u} = \frac{1}{12} \left(\frac{0.012 \text{kg / mole}}{6.0221 \times 10^{23} / \text{mole}} \right) = 1.6606 \times 10^{-27} \text{kg}$$

باختصار كتلة الذرة هي عبارة عن عدد الكتلة A مقسوما على عدد افوجادرو ($N_A = 6.02 \times 10^{23} / \text{mole}$) وعند دراسة التفاعلات والانحلالالات النووية نعبر عن الكتل بدلالة طاقة السكون و من النظرية النسبية لأينشتاين وجدت نتيجة جديدة وهي أن الكتلة والطاقة متكافئتان و قابلتان التحويل إحداها إلى الأخرى . و العلاقة التالية توضح هذا المفهوم .

$$E = mc^2$$

الطاقة الكتلية السكونية تكون

The rest mass energy of 1u is

$$E = mc^2 = (1.6606 \times 10^{-27} \text{kg})(2.998 \times 10^8 \text{m / s})^2 = 1.492 \times 10^{-10} (\text{Kg m}^2 / \text{s}^2) \\ = (1.492 \times 10^{-10} \text{J}) / (1.602 \times 10^{-19} \text{J / ev}) = 931.5 \text{Mev}$$

From the equation $E = mc^2$, we can write

$$1\text{amu} = 931.5 \text{MeV} / c^2$$

وان ما يربط بين الكتلة والطاقة هو مربع سرعة الضوء لذلك يعد معاملا للتحويل بينهما conversion factor أي $C^2 = 931.5 \text{ MeV/u}$.

و ينبغي أن نتذكر أن وحدة الإلكترون فولت eV هي من أهم الوحدات المستخدمة في الفيزياء النووية : وتعرف على أنها " الزيادة في طاقة حركة الإلكترون عندما يعبر جهد كهربائي مقداره واحد فولت " أي أنها

عبارة عن شحنة الإلكترون مضروبة في التغير في الجهد .

$$1eV = 1.6 \times 10^{-19} C \times 1V$$

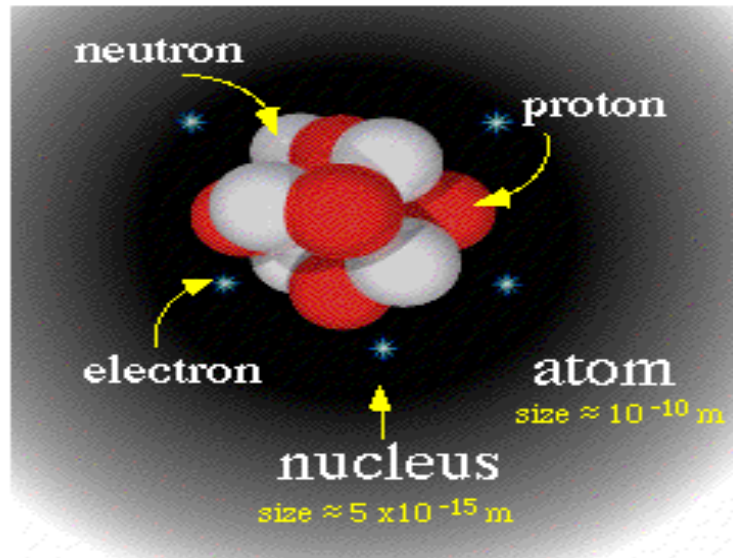
$$= 1.6 \times 10^{-19} J$$

ومضاعفات الإلكترون فوات هي :

$$1MeV = 10^3 KeV = 10^6 eV$$

تتركب النواة من بروتونات [p] موجبة الشحنة ونيوترونات [n] متعادلة الشحنة . وقد أطلق على هذه الجسيمات نيوكليونات لأنها تسكن داخل النواة .

Nuclear Structure



وتبلغ كتلتي هذين الجسيمين :

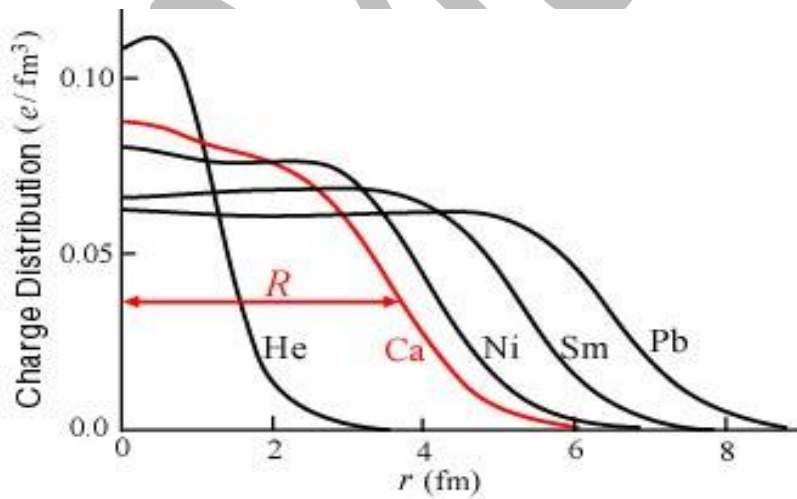
$$m_p = 1.673 \times 10^{-27} Kg = 1.0072 amu$$

$$m_n = 1.675 \times 10^{-27} Kg = 1.0087 amu$$

وان كتلة النيوترون اكبر من البروتون بحوالي % 0.14 .

2-1 شحنة النوى : Charge of Nuclei

شحنة النواة هي المجموع الكلي لشحنات جميع البروتونات الموجودة في داخل النواة ، وبهذا فانها تساوي $(+Ze)$ أي عدد البروتونات مضروباً في وحدة الشحنة e التي تساوي $C = 1.6021 \times 10^{-19}$ في وحدة الكولومب $coulomb$ وتساوي $C = 4.803206 \times 10^{10}$ بالوحدات الكهروستاتيكية . ان النوى ليست على شكل كرات صلبة $rigid$ وليس لها حافات حادة $sharp edge$ ، لذا فان هناك منطقتين تتوزع فيها شحنة النواة : المنطقة المركزية التي تبدأ من مركز النواة حتى نقطة معينة ، حيث تكون كثافة الشحنة ثابتة تقريباً فيها وتكون متساوية الى حد ما بالنسبة لجميع النوى المختلفة . ولا تختلف الا قليلاً من اخف النوى الى اثقلها . اما المنطقة الثانية : فهي القشرة النووية والتي تبدأ فيها كثافة الشحنة بالنقصان حتى تصل الى الصفر . وان سمك القشرة $Surface\ thickness$ ويسمى احياناً $skin\ thickness$ ويتحدد بالمسافة التي تقل فيها الكثافة المركزية من 90 % الى 10 % من قيمتها العظمى ولقد وجد ان سمك القشرة ثابت تقريباً لجميع النوى ويساوي $2.3\ fm$ تقريباً .

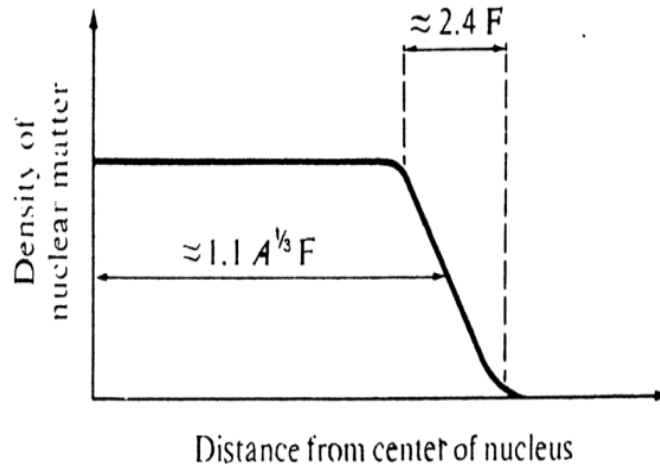


الشكل (1-1) : توزيع الشحنة داخل النواة

3-1 نصف قطر النوى : Radius of Nuclei

يعتمد حجم النواة فعلياً على عدد النيوكليونات A الموجودة فيها ، وبما ان النوى لا تمتلك حافات حادة ، لذا لا

يمكن تحديد نصف قطرها بدقة تامة . والمطلوب تحديد تعريف عملي لما سيعتبر نصف قطر . ان كثافة النكليونات التي تعد كثافة المادة النووية nuclear matter density ، على غرار كثافة شحنة النواة ، ثابتة نسبيا على مسافات قصيرة تهبط بعدها حتى تصل الى الصفر . ولهذا السبب يمكن وصف شكل النواة بمعلمين parameters المعلم الاول هو معدل نصف القطر mean radius ، حيث تساوي كثافة المادة النووية نصف قيمتها المركزية $(\rho_0/2)$. والمعلم الثاني هو سمك القشرة ، التي تهبط فيها الكثافة من قرب نهايتها العظمى $(\rho_0 = 90\% \rho_0)$ الى قرب نهايتها الصغرى $(\rho_0 = 10\% \rho_0)$ ويوضح الشكل توزيع كثافة المادة النووية في المنطقة المركزية (الثابتة نسبيا) وفي قشرة النواة .



الشكل (1-2) : توزيع كثافة المادة النووية .

وكما مبين من الشكلين (1-1) و (1-2) فان النيوكليونات لا تحتشد قرب مركز النواة بل تتوزع توزيعا ثابتا الى حد ما ، حتى سطح النواة ، وعليه فان عدد النكليونات في وحدة الحجم ثابت تقريبا ، أي ان :

$$\frac{A}{\frac{4}{3}\pi R^3} \sim \text{constant} \dots\dots\dots(1-2)$$

وعلى هذا فان معدل نصف قطر النواة يتناسب طرديا مع العدد الكتلي $(R \propto A^{1/3})$ ، ولتحويل التناسب

الى مساواة نضرب علاقة التناسب بكمية ثابتة R_0 والتي تعرف بثابت نصف القطر وتسمى احيانا بوحدة نصف قطر النواة nuclear unit radius

$$R = R_0 A^{1/3} \dots\dots\dots(1-3)$$

ولكن الصعوبة التي نواجهها هي ان نصف القطر المقاس R يعتمد على نوع التجربة المستخدمة والتي تتحدد بموجبها قيمة R_0 وعند استطارة الجسيمات المشحونة بواسطة النوى نحصل على $R_0 = 1.4 \text{ fm}$ ، التي تختلف نسبيا عن القيم التي يمكن الحصول عليها من استطارة الالكترونات حيث $R_0 = 1.25 \text{ fm}$ وعليه فان

$$R = R_0 A^{1/3} 10^{-15} \text{ meter} \dots\dots\dots(1-4)$$

وهكذا فان توزيع كثافة الشحنة وكثافة المادة النووية بالنسبة للنوى ذات حافات منتشرة غير حادة يمكن تمثيلها بعلاقة تقريبية تستند الى نتائج تجريبية ، تعرف بعلاقة فيرمي ذات المعلمين

$$\rho(r) = \frac{\rho_0}{1+\exp[(r-R)/a]} \dots\dots\dots(1-5)$$

حيث ρ_0 هي الكثافة المركزية وتساوي $\rho_0 = 1.65 \times 10^{14} \frac{\text{nucleon}}{\text{m}^3} = 0.165 \text{ nucl/fm}^3$ ، R معدل نصف القطر (يمكن حسابه في المعادلة 1-4) ، a مقياس لسماك القشرة وتتراوح قيمتها من 0.5 الى 0.6 حسب نوع النواة اما سمك القشرة $t=4.4a=2.3 \text{ fm}$.

مثال:

احسب كثافة المادة النووية للالمنيوم . اذا علمت ان كثافة الالمنيوم تساوي $2.7 \times 10^2 \text{ Kg/m}^3$.

الحل:

تركيز النكليونات في وحدة الحجم يساوي

$$n = \frac{A}{V} = \frac{A}{\frac{4}{3}\pi R^3} = \frac{A}{\frac{4}{3}\pi (R_0 \times A^{1/3})^3} = \frac{1}{\frac{4}{3}\pi R_0^3}$$

وهذا يعني ان كثافة النكليونات لا تعتمد على A ، أي لا تعتمد على نوع النواة . وهكذا فان

$$n = \frac{1}{\frac{4}{3}\pi(1.25 \times 10^{-15} \text{ m})^3} \cong 10^{44} \text{ nucleon/m}^3$$

الكثافة النووية تساوي تركيز النكليونات x كتلة النيكلون ، وبهذا

$$\rho = n \times m = 10^{44} \times 1.67 \times 10^{-27} = 10^{17} \text{ Kg/m}^3$$

والان نحسب الكثافة النووية للالمنيوم على وفق الاتي : ان عدد النوى الموجودة في كيلوغرام مول من المادة يساوي

$$N = \frac{W(\text{Kg}) \times N_A}{A} = \frac{\rho \times V \times N_A}{A}$$

حيث N_A هو عدد افوكادرو ، $A=27$ للالمنيوم و $\rho = 2.7 \text{ Kg/m}^3$. وهكذا فان عدد النكليونات في وحدة الحجم

$$\frac{N}{V} = \frac{\rho \times N_A}{A} = \frac{(2.7 \times 10^3) \times 6.022 \times 10^{26}}{27} \cong 6 \times 10^{28} \text{ nuclei/m}^3$$

والان نحسب حجم النوى V من انصاف اقطارها على وفق الاتي : نصف قطر النواة يساوي

$$R = R_o \times A^{1/3} \times 10^{-15} = 1.4 \times (27)^{1/3} \times 10^{-15} = 4.2 \times 10^{-15} \text{ m}$$

وهكذا فان حجم النواة الواحدة يساوي :

$$V = \frac{4}{3}\pi R^3 = \frac{4}{3}\pi(4.2 \times 10^{-15})^3 = 3.1 \times 10^{-43} \text{ m}^3$$

الحجم الكلي لجميع النوى يساوي حجم النواة الواحدة x عدد النوى ويساوي

$$\text{Total volume of all nuclei} = 6 \times 10^{28} \times 3.1 \times 10^{-43} = 2 \times 10^{-14} \text{ m}^3$$

وهذا يعني ان جميع النوى تحتل فقط حوالي جزأين من 10^{14} من حجم مادة الالمنيوم وبما ان

الكثافة = الكتلة / الحجم ، عندئذ

$$\text{Nuclear density} = \frac{2.7 \times 10^3 \text{ Kg}}{2 \times 10^{-14} \text{ m}^3} \cong 10^{17} \text{ Kg/m}^3$$

ومن الحسابات يمكننا القول بان الكثافة النووية للالمنيوم تساوي تقريبا الكثافة النووية لجميع المواد بصورة عامة متساوية وتساوي 10^{17} Kg/m^3 .

1-4 مسافة اقرب اقتراب : Distance of closest Approach

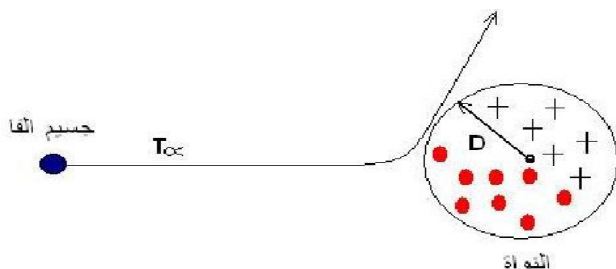
المقصود بمسافة اقرب اقتراب هي اصغر مسافة تستطيع فيها جسيمة مشحونة ساقطة من الاقتراب من النواة (الهدف) . وهذه المسافة تعطينا فكرة عن كبر النوى وانصاف اقطارها التقريبية . فعندما تكون الجسيمة الساقطة (جسيمة الفا مثلا ذات شحنة $+2e$) بعيدة جدا من النواة (ذات شحنة $+Ze$) ، فان طاقة الفا الكامنة صغيرة جدا ويمكن اهمالها . وبهذا فان طاقتها الكلية ستكون على شكل طاقة حركية فقط ، $T_\alpha = \frac{1}{2}mv^2$. وكلما اقتربت جسيمة الفا من النواة تناقصت طاقتها الحركية وازدادت طاقتها الكامنة ، حتى تصل في تصادم راسي مباشر ، الى مسافة (d) عندئذ تتحول كل الطاقة الحركية الى طاقة كامنة وبهذا

$$T_\alpha = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2e \times Ze}{d}$$

وان اقرب مسافة تساوي (بوحدات SI) تكون

$$d = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{2Ze^2}{T_\alpha} \dots\dots\dots(1-6)$$

حيث $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 8.99 \times 10^9 \text{ N.m}^2.\text{C}^{-2}$ وان $\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \cong 1.44 \text{ MeV.fm}$ شكل (1-3)



وتكون d اقصر مسافة تصلها جسيمات الفا عند سطح النواة بالوحدات الكهروستاتيكية (esu) تحسب من العلاقة التالية :

$$d = \frac{2Ze^2}{T_\alpha} \dots\dots\dots(1-7)$$

حيث T_α طاقة جسيم الفا الساقط .

مثال :

احسب مسافة اقرب اقتراب لجسيمة الفا ذات طاقة 25 MeV عند تصادمها راسيا مع نواة اليورانيوم $^{238}_{92}U$ بالوحدات الدولية ثم بوحدات الكهروستاتيكية ؟

الحل :

بالوحدات الدولية من المعادلة (1-6)

$$d = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{2Ze^2}{T_\alpha}$$

وبما ان $\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \cong 1.44 \text{ MeV} \cdot \text{fm}$ نجد ان

$$d = 1.44 \text{ MeV} \cdot \text{fm} \frac{2 \times 92}{25 \text{ MeV}} = 10 \text{ fm}$$

اما بالنسبة لوحدات esu فان الحل من المعادلة (1-7)

$$d = \frac{2Ze^2}{T_\alpha} = \frac{2 \times 92 \times (4.8 \times 10^{-10})^2}{25 \times 1.6 \times 10^{-6} \text{ erg}} = 10.6 \times 10^{-13} \text{ cm} = 10 \text{ fm}$$

1-5 كتلة النوى : Mass of Nuclei

معظم مادة الذرة تتمركز في نواتها لان كتلة النكليون الواحد اكبر من كتلة الالكترون ($m=1836m_e$) ولهذا

السبب فان النواة تضم حوالي % 99.975 من كتلة الذرة . ولان الجداول تعطي الكتل الذرية وليس الكتل النووية لذا من الضروري ادخال كتلة الالكترونات وطاقة ربطها (على الرغم من قيمها الصغيرة) عند حساب الكتل النووية لذلك كتلة النواة تساوي

$$M_{nucl.} = M_{atom} - [Zm_e - B_e(z)] \dots\dots\dots(1-8)$$

حيث $nucl.$ هي كتلة النواة ، M_{atom} كتلة الذرة ، Zm_e كتلة جميع الالكترونات وان m_e هي كتلة الالكترون الواحد والتي تساوي القيم الاتية حسب الوحدات المختلفة

$$m_e = \begin{cases} 9.1 \times 10^{-31} Kg \\ 5.48 \times 10^{-4} u \quad (1u = 1.6610^{-27} Kg = 931.5 MeV) \\ 0.511 MeV/c^2 \quad (1 MeV = 1.6 \times 10^{-13} J) \end{cases}$$

وان $e(z)$ هي طاقة ربط جميع الالكترونات في الذرة والتي يمكن حسابها من العلاقة

$$B_e(z) = 15.73 Z^{7/3} eV \dots\dots\dots(1-9)$$

بالنسبة لاثقل العناصر طاقة الربط الكلية للالكترونات تصل الى 1MeV تقريبا ، يمكن اهمالها مقارنة مع طاقة الربط النووية ، مثلا لجسيمة الفا هي 28MeV .

1-5-1 زيادة (نقصان) الكتلة (Mass Excess (Defect) :

ان الكتل الذرية بوحدهات الكتل الذرية لا تختلف كثيرا عن عدد النيوكلونات A لهذا السبب يكون من المناسب التعبير عن الكتل النووية بدلالة زيادة الكتلة $\Delta(Z, N)$ وتسمى ايضا بنقصان الكتلة ، والتي تتحدد بوحدهات الكتلة الذرية u من المعادلة

$$\Delta(Z, N) = ({}_Z^A M_N - A) \dots\dots\dots(1-10)$$

اما بوحدهات المليون الكترون فولت فتساوي

$$\Delta(Z, N) = ({}_Z^A M_N - A) \times 931.5 MeV \dots\dots\dots(1-11)$$

وعلى سبيل المثال لذرة الهيدروجين زيادة الكتلة تساوي

$$\Delta(H) = (1.007825 - 1) \times 931.5 = 7.289 \text{ MeV}$$

حيث كتلة البروتون (نواة ذرة الهيدروجين ^1H) تساوي $m_p = 1.0072764 \text{ u}$ وكتلة ذرة الهيدروجين تساوي $m(^1\text{H}) = 1.007825 \text{ u}$ اما بالنسبة للنيوترون الحر فان زيادة الكتلة تساوي

$$\Delta(n) = (1.008665 - 1) \times 931.5 = 8.0714 \text{ MeV} .$$

1-5-2 نسبة الربط Packing Fraction :

تعرف نسبة الربط P على انها النسبة بين زيادة الكتلة $\Delta(Z, N)$ والعدد الكتلي A . وتساوي

$$P = \frac{\Delta(Z, N)}{A} = \frac{{}_Z^A M_N - A}{A} \dots\dots\dots(1-12)$$

من هذه العلاقة يمكن الحصول على المعادلة الاتية التي تستخدم لحساب الكتل الذرية :

$${}_Z^A M_N = A(1 + P) \dots\dots\dots(1-13)$$

المعادلتان (1-12) و (1-13) يمكن ان تستخدم لحساب الكتل الذرية اذا علمنا نسبة الربط او زيادة الكتلة ، التي غالبا ما تعطى في جداول لحساب الكتل الذرية ، وبهذا يمكن تعريف نسبة الربط (1-13) بانها تصحيح صغير يربط الكتلة الذرية بالعدد الكتلي .

مثال : احسب كتلة الديتريوم ^2_1H بوحدة الكتل الذرية u اذا علمت ان زيادة الكتلة تساوي 135.82 KeV

الحل: نحول زيادة الكتلة من كيلو الكترون فولت الى مليون الكترون فولت، ومن ثم الى وحدة الكتل الذرية u

$$\Delta = 13135.82 \text{ KeV} = 13135.82 \times 10^{-3} \text{ MeV} = 13.13582 \text{ MeV}$$

وبما ان $1u = 931.5 \text{ MeV}$ فان $1 \text{ MeV} = \frac{1}{931.5} u$ وعليه فان زيادة الكتلة بوحدة الكتل الذرية

تساوي :

$$\Delta = \frac{13.13582}{931.5} = 0.015176 u$$

ومن تعريف زيادة الكتلة $\Delta = M - A$ يمكن ايجاد الكتلة الذرية للديتريوم

$$M = \Delta + A$$

$$M({}_1^2H) = 0.015176 + 2 = 2.015176 u$$

1-6 طاقة الربط النووية : Nuclear Binding Energy

نعلم جميعاً أن الشحنات المتشابهة تتنافر مع بعضها البعض , لذلك كان من الضروري أن تميل القوى الكهروستاتيكية بين البروتونات داخل النواة إلى جعلها تنفجر , لذلك لزم أن تكون هناك قوة بين النيوكلونات لكي تجعلها تتجاذب معاً حتى تتماسك النواة .

هذه القوة هي ناتجة عن تحول جزء من الكتلة إلى طاقة $[E = mc^2]$ لكي تربط مكونات النواة بعضها مع بعض وعدم السماح للقوى الكولومية بالعمل داخل النواة .

ويمكن تعريفها بأنها الشغل (الطاقة) اللازم انجازه لتفقيت النواة بالكامل إلى مكوناتها من النكليونات , والعكس هو مقدار الطاقة المتحررة عند جمعنا اعداد مناسبة من البروتونات والنيوترونات لتشكيل نواة معينة

$$B_{tot}(A, Z) = \left\{ \underbrace{ZM_p + NM_n}_{\text{كتلة مكوناتها}} - \underbrace{M(A, Z)}_{\text{كتلة النواة}} \right\} c^2$$

وتعرف ايضا على أنها " الفرق بين كتلة النواة الفعلية وكتل مكوناتها مضروبة في مربع سرعة الضوء " ويرمز لها بالرمز B_{tot} .

وهكذا فان طاقة الربط النووية هي الفرق بين كتلة النواة $A m_N$ وكتلة مكوناتها من البروتونات $(Z m_p)$ والنيوترونات $(N m_n)$

$$B = \{Z m_p + N m_n - A m_N\} c^2 \dots\dots\dots (1-14)$$

بإضافة وطرح كتلة الإلكترونات Zm_e لتحويل النوى الى ذرات . وهكذا فان طاقة الربط تساوي :

$$B = [(Zm_p + Zm_e) - Nm_n - \frac{A}{Z}m_N - Zm_e]c^2$$

$$B = [(Zm_p + Zm_e) - Nm_n - (\frac{A}{Z}m_N + Zm_e)]c^2$$

اي ان طاقة الربط بوحدات الكتل الذرية تساوي

$$B = [ZM(H) + Nm_n - \frac{A}{Z}m_N]c^2 \dots\dots\dots(1-15)$$

حيث N كتلة الذرة المعنية و $M(H)$ كتلة ذرة الهيدروجين .

1-7 معدل طاقة الربط للنكليون : Average Binding Energy per Nucleon

ويمكن تعريف متوسط طاقة الربط لكل نيكليون بالعلاقة :

$$B_{ave}(A, Z) = \frac{B_{tot}(A, Z)}{A}$$

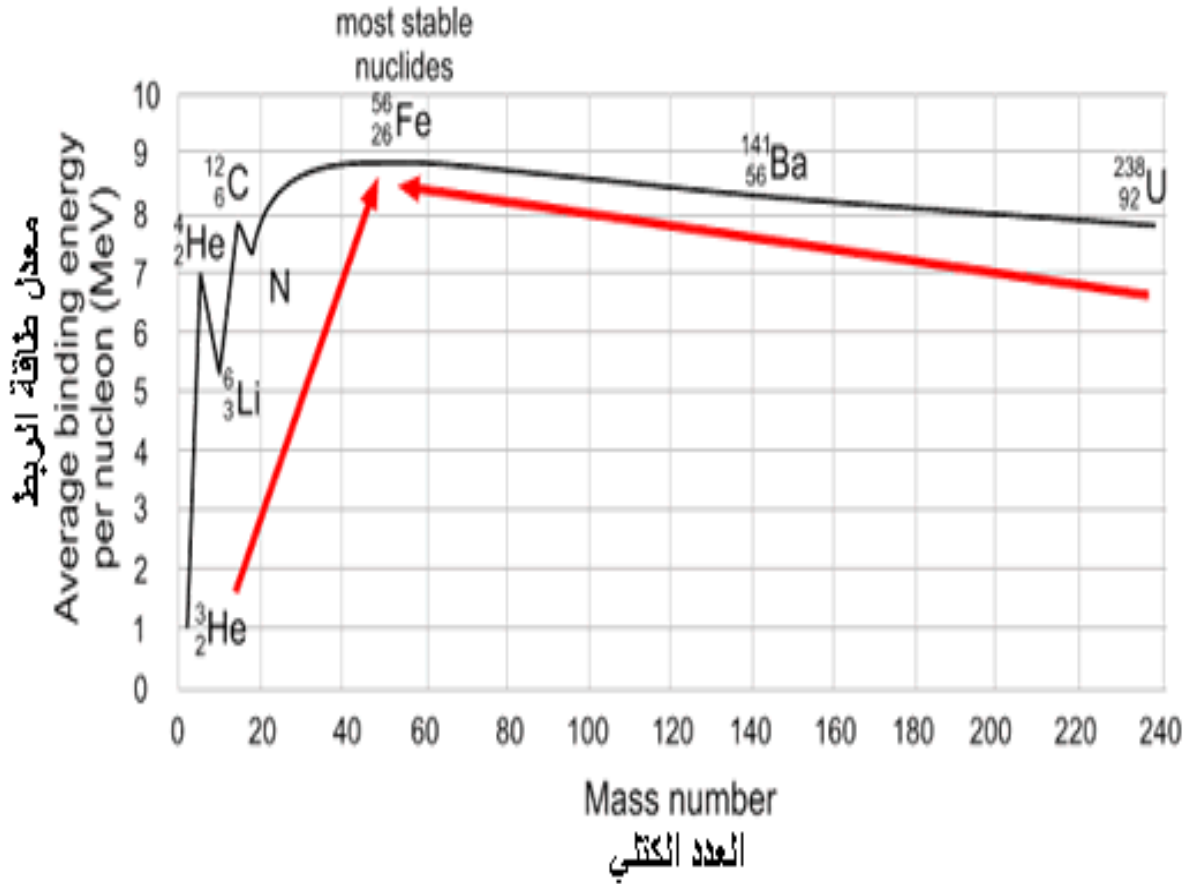
أي ان معدل طاقة ربط نكليون واحد يساوي طاقة الربط الكلية مقسوما على عدد النكليونات .

$$\frac{B}{A} = \frac{\text{طاقة الربط الكلية}}{\text{عدد النكليونات}} = \text{معدل طاقة الربط}$$

$$A.B.E = \frac{B}{A} \dots\dots\dots(1-16)$$

طاقة الترابط النووي لكل نيوكليون (معدل او متوسط طاقة الربط) : تزيد قيمة الطاقة الرابطة لكل نيوكليون بزيادة العدد الكتلي (A)، اكبر قيمة لها تكون عند العدد الكتلي 56 ، ثم تقل بزيادة A وذلك بسبب زيادة عدد البروتونات والنيوترونات أي زيادة قوى التنافر الكهربائية التي تعاكس قوى الترابط (الجذب) النووية.

وعند رسم متوسط طاقة الربط مع عدد الكتلة A نحصل على منحنى كما في الشكل التالي :



ومن هذا الرسم شكل (4-1) البياني نحصل على عدة ملاحظات واستنتاجات :

1. ان معدل طاقة الربط لمعظم النوى يساوي (بحدود 10% اختلاف) حوالي 8.5 مليون إلكترون فولت لكل نيكليون أي $B = 8.5 \text{ MeV}$.
2. قيمة B_{ave} لا تعتمد تقريباً على العدد الكتلي { عدد النيوكلونات } ما عدا الأنوية الخفيفة .
3. عند الأنوية الخفيفة $A \leq 30$ تتغير B_{ave} بشكل ملحوظ أما عند $A \geq 30$ فإنها ثابتة تقريباً .
4. في منتصف المنحنى نجد أن B_{ave} أعلى ما يمكن عند $8.4 \text{ MeV} \sim$ و يبدأ بالانخفاض إلى أن يصل للقيمة $7.4 \text{ MeV} \sim$.
5. نلاحظ أن العناصر بعد النقطة العظمى $8.4 \text{ MeV} \sim$ إذا انشطرت فإنها تعطي طاقة , أما العناصر التي قبلها إذا اندمجت فإنها تعطي طاقة .
6. نلاحظ أن نواة الحديد $A=56$ هي النواة الأكثر استقراراً .

أمثلة :

مثال {1} : احسب الطاقة التي يطلقها جرام واحد من المادة إذا علمت أن $1\text{amu} = 1.66 \times 10^{-24} \text{g}$

بوحدة Kw – h, Joules, ergs ؟

حيث 1 سعر = 4.18 جول و 1 كيلو واط . ساعة = 3.6×10^6 جول

$$\text{erg} = 10^{-7} \text{J}$$

$$\text{J} = \frac{1}{3600000} \text{KW} - \text{H}$$

• الحل :

$$E = 1\text{g} \times (2.99 \times 10^{10} \text{ cm/s})^2$$

$$= 8.98 \times 10^{20} \text{ ergs}$$

$$= 8.98 \times 10^{13} \text{ J}$$

$$= 25 \times 10^6 \text{ KW} - \text{H}$$

مثال {2} : احسب طاقة كتلة السكون للإلكترون بوحدة MeV مع العلم أن كتلة الإلكترون

$$9.1 \times 10^{-31} \text{ Kg}$$

$$E_e = m_0 c^2$$

• الحل :

$$= 9.1 \times 10^{-28} \text{ g} \times (2.99 \times 10^{10} \text{ cm/s})^2$$

$$= 8.18 \times 10^{-7} \text{ ergs}$$

$$= 8.18 \times 10^{-14} \text{ J}$$

$$= 0.511 \text{ MeV}$$

• مثال {3} : أوجد الطاقة المكافئة لـ [amu] ؟

• الحل : نعلم سابقاً أن : $1\text{amu} = 1.66 \times 10^{-24} \text{g}$ وبالتالي

$$E = mc^2 = (1\text{amu})c^2$$

$$= (1.66 \times 10^{-27} \text{ Kg}) (3 \times 10^8 \text{ m/s})^2$$

$$= 1.49 \times 10^{-10} \text{ J} = 931.48 \text{ MeV}$$

مثال 4: احسب طاقة الربط للديريوم ؟

الحل :

نواة الديريوم تتكون من بروتون واحد ونيوترون واحد . لذلك سوف نجد الفرق بين مجموع كتل البروتون والنيوترون وكتلة نواة الديريوم (الديوترون) .

$$\Delta m = (m_p + m_n) - m_d$$

اذا استخدمنا الكتلة الذرية للديريوم m_d هذا يتضمن كتلة النواة وكتلة الالكترون . واذا استخدمنا كتلة الهيدروجين بدل كتلة البروتون فان كتلة الالكترون سوف تختصر ضمناً بالحسابات . لذلك

$$\begin{aligned}\Delta m &= (1.007825u + 1.008665u) - 2.014102u = 0.002388u \\ &= (0.002388u)(931.49 \text{ Mev} / c^2 / u) = 2.224 \text{ Mev} / c^2\end{aligned}$$

$$E_b = \Delta m c^2 = 2.224 \text{ Mev}$$

ولكل نيوكلليون (متوسط او معدل الربط) هو

$$E_b / A = 2.224 \text{ Mev} / 2 = 1.11 \text{ Mev}$$

مثال 5: احسب طاقة الربط لـ $^{12}_6\text{C}$ ؟

الحل :

$$\begin{aligned}\Delta m &= (6m_p + 6m_n) - m_{C-12} \\ &= 6(1.007825u + 1.008665u) - 12u = 0.09894u \\ &= (0.09894u)(931.49 \text{ Mev} / c^2 / u) = 92.16 \text{ Mev} / c^2\end{aligned}$$

$$E_b = \Delta m c^2 = 92.16 \text{ Mev}$$

ولنيوكلليون واحد (معدل الربط)

$$E_b / A = 92.16 \text{ Mev} / 12 = 7.68 \text{ Mev}$$

8-1 طاقات الفصل : Seperation Energies

طاقة الفصل تعرف بانها الطاقة اللازمة لفصل (او انتزاع) بروتون نيوترون او جسيمة الفا من النوى . كما يمكن تعريفها بانها الطاقة التي تتحرر عند اسر نكليون او جسيمات من قبل النواة . وعليه فان طاقة فصل النيوترون تساوي الفرق بين طاقة ربط النواة وطاقة ربط النواة القريبة منها والتي تقل عنها بنيوترون واحد (نظيرها) ، وبهذا تكون مساوية الى :

$$S_n = B({}_Z^AX_N) - B({}_Z^{A-1}X_{N-1}) \dots\dots\dots(1-17)$$

وحسب الكتل تساوي

$$S_n = [{}^{A-1}_Z M_{N-1} - {}^A_Z M_N]c^2 + M_n c^2 \dots\dots\dots(1-17a)$$

وبالنسبة للبروتون طاقة الفصل تساوي :

$$S_p = B({}_Z^AX_N) - B({}_{Z-1}^{A-1}X_N) \dots\dots\dots(1-18)$$

وحسب الكتل

$$S_p = [{}^{A-1}_{Z-1} M_N - {}^A_Z M_N]c^2 + M_p c^2 \dots\dots\dots(1-18a)$$

وبالنسبة لجسيمات الفا طاقة الفصل تساوي :

$$S_\alpha = B({}_Z^AX_N) - B({}_{Z-2}^{A-4}X_{N-2}) - B({}_2^4He_2) \dots\dots\dots(1-19)$$

وحسب الكتل

$$S_\alpha = [{}^{A-4}_{Z-2} M_{N-2} - {}^A_Z M_N]c^2 + M_\alpha c^2 \dots\dots\dots(1-19a)$$

ويجب ملاحظة وجود حد ثالث في طاقة فصل جسيمة الفا يمثل طاقة ربطها وعدم وجود مثل هذا الحد بالنسبة للبروتونات او النيوترونات ذلك لان النيوكليونات جسيمات منفردة وليست نوى .

كما وان طاقة الفصل البروتون والنيوترون تشبه طاقة التاين في الذرية .

مثال :

احسب طاقة فصل نيوترون من نواة ^{16}O ، بوحدات المليون إلكترون فولت ؟

الحل :

لحساب طاقة فصل النيوترون نستخدم المعادلة (1-17a) :

$$\begin{aligned} S_n &= [{}^{A-1}_{Z}M_{N-1} - {}^A_ZM_N]c^2 + m_n c^2 \\ &= [M(O^{15}) - M(O^{16})]c^2 + m_n c^2 \\ &= (15.003065 - 15.994915)u + 1.008664 u \\ S_n &= 0.016814 u = 0.016814 \times 931.5 = 15.66 \text{ MeV} \end{aligned}$$

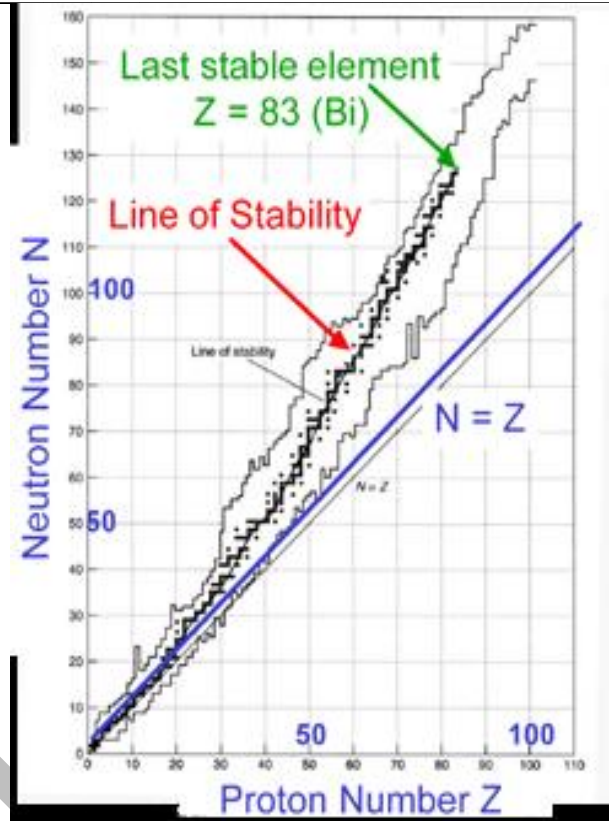
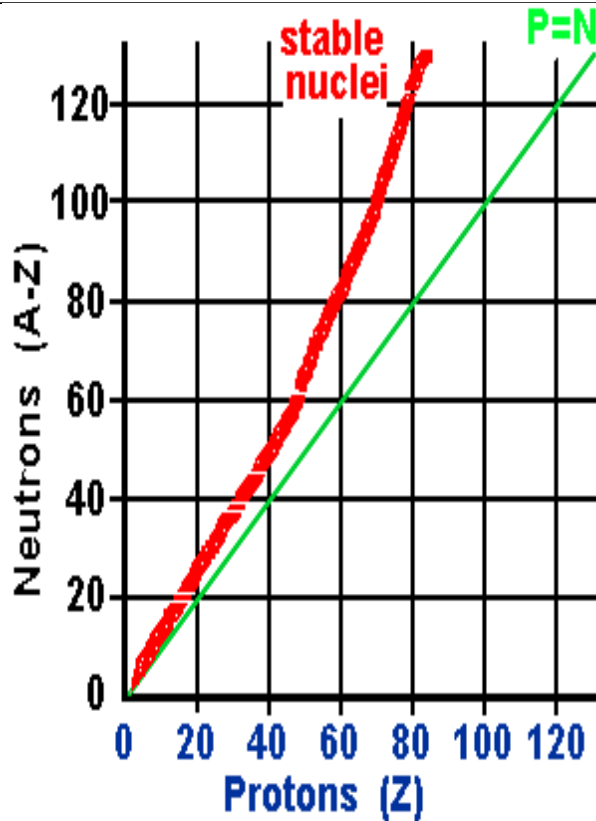
1-9 وادي الاستقرار Vally of Stability :

بدلاً من معدل طاقة الربط ، يمكن رسم طاقة الربط كدالة للعدد الذري Z وعدد النيوترونات N كما في الشكل (1-5) .

ان الميزة البارزة للشكل هي ان النوى المستقرة تقع في منطقة ضيقة جداً على طول الخط $N=Z$.
والاستثناء الوحيد هو الزيادة القليلة لعدد النيوترونات على البروتونات باتجاه النوى الثقيلة وذلك لكي تواجه الزيادة في قوة التنافر الكولومي الناتجة عن زيادة عدد البروتونات .

وفي معظم الحالات عدد النوى المستقرة بالنسبة لاعداد معينة من A, N, Z قليلاً نسبياً وان اعمار نوى غير مستقرة على جانبي النوى المستقرة تقل كلما ابتعدنا عن المنطقة الوسطى ، وهذا التركيز للنوى المستقرة في منطقة ضيقة بالنسبة للخط $(N=Z)$ يسمى بوادي الاستقرار .

يوضح المنحنى التالي العلاقة ما بين عدد النيوترونات و عدد البروتونات في النظائر :



شكل (1-5)

ونستنتج من المنحنى السابق ما يلي :

1. النظائر التي يكون العدد الكتلي لها صغيراً تكون واقعة قريباً من الخط المستقيم . وأما النظائر التي يكون لها $A \geq 30$ لا تقع على الخط المستقيم بل تنحرف عنه .
2. الأنوية التي تقع خارج المنحنى فإنها تشع جسيمات ألفا أو بيتا حتى تصبح نظيراً واقعاً على منحنى الاستقرار .
3. الأنوية التي تقع على يمين المنحنى الاستقرارى تمتلك عدد بروتونات أكثر من عدد النيوترونات لذلك تحاول التخلص من البروتونات الزائدة عن طريق الانبعاث البوزتروني .
4. الأنوية التي تقع على يسار المنحنى الاستقرارى تمتلك عدد النيوترونات أكثر من عدد بروتونات لذلك تحاول التخلص من النيوترونات الزائدة عن طريق الانبعاث الإلكتروني .

1-10 الاعداد الكمية لنكليونات منفردة : Quantum Numbers for Individual Nucleons

الحالة التي يكون فيها النكليون داخل النواة تمتاز بمجموعة من الاعداد الكمية التي تظهر عند حل معادلة الموجة التي تمثل حالة النكليون المربوط في بئر (منخفض) الجهد النووي nuclear potential well ، وسنتطرق هنا الى اهم الاعداد الكمية التي سنحتاجها في دراستنا للفيزياء النووية .

1- العدد الكمي الاساسي (n) Principle Quantum Number

ان كل جسيم منفرد مربوط يرافقه عدد كمي اساس (n) ياخذ فقط قيماً صحيحة وموجبة اكبر من الصفر . وفي مجال كولومي نلاحظ ان الطاقة الكلية للمستوي الذي يوجد فيه النيوكليون تتحدد بالعدد (n)

$$E_n = \frac{\hbar^2 K^2}{2m} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} n^2$$

حيث $ka = n\pi$ وان $n = 1, 2, 3, \dots, \infty$.

2- العدد الكمي المداري (l) Orbital Quantum number

العدد الكمي المداري ياخذ قيماً صحيحة موجبة بما في ذلك الصفر حتى (n-1) وعلى هذا فان

$$l = 0, 1, 2, 3, \dots, (n-1)$$

ومقدار الحركة المدارية التي تقابله يساوي

$$L^2 = l(l+1)\hbar^2$$

أي ان

$$(L) = \hbar \sqrt{l(l+1)}$$

وكما معروف فان لكل مستوى من المستويات المختلفة عدده الكمي الخاص به :

state	s	p	d	f	g	h	i	j
l	0	1	2	3	4	5	6	7

3- العدد الكمي المداري المغناطيسي (m_l) : Magnatic orbital Quantum number

العدد الكمي المداري المغناطيسي هو مركبة العدد الكمي المداري (l) باتجاه معين ، مثلا باتجاه المجال المغناطيسي المسلط . وياخذ هذا العدد اية قيمة من قيم $(2l + 1)$ الصحيحة الموجبة او السالبة بما فيها الصفر ، والتي تقع بين l و $-l$. وهكذا فان مركبة l باتجاه المجال المغناطيسي (الذي يؤخذ عادة باتجاه المحور Z) هي :

$$|L_Z| = \hbar m_l$$

وعلى هذا فان

$$m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots, \pm l$$

4- العدد الكمي للبرم (S) : Spin Quantum Number

العدد الكمي للبرم s يساوي $\frac{1}{2}$ (بوحدات $\hbar$ ، حيث يكتب احيانا بالشكل التالي $s = \frac{1}{2}$) .

لذا فان لكل من البروتونات والنيوترونات والالكترونات زخما زاويا ذاتيا يسمى بالبرم الذاتي intrinsic spin يساوي $(s = \frac{1}{2})$. اما مقدار الحركة البرمية التي تقابله فيساوي

$$|s| = \hbar \sqrt{s(s+1)}$$

واما العدد الكمي المغناطيسي للبرم m_s الذي يمثل مركبة البرم باتجاه المجال المغناطيسي المسلط فيساوي

$$|S_Z| = \hbar m_s ; (m_s = \pm 1/2)$$

5- العدد الكمي للزخم الزاوي الكلي لجسيمة منفردة**: Total angular-momentum Quantum Number for a Single particle (j)**

الزخم الزاوي الكلي (j) لجسيمة منفردة يساوي مجموع الزخم المداري (l) والزخم الزاوي البرمي (S) ، والذي سنكتفي بتسميته بالبرم Spin فقط ، لذا فان

$$j = l + s \dots\dots\dots(1-20)$$

اما مقدار الحركة البرمية التي تقابله فيساوي

$$|j| = \hbar \sqrt{j(j+1)}$$

وبالنسبة للجسيمات الاولية حيث $s = 1/2$ فان

$$j = l \pm 1/2 \quad \dots\dots\dots(1-21)$$

وبما ان $l = 0, 1, 2, \dots$ فان قيم j ستقتصر على انصاف الاعداد الصحيحة

$$j = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots\dots$$

وهكذا فالنواة التي تتكون من نكليونين فقط برميها $j_1 = 5/2$ و $j_2 = 3/2$ على سبيل المثال ، ستمتلك زخما زاويا كليا (برم) تتراوح قيمه بين 1 و 4 .

$$|j_1 - j_2| \leq J \leq j_1 + j_2$$

$$\left| \frac{5}{2} - \frac{3}{2} \right| \leq J \leq \frac{5}{2} + \frac{3}{2}$$

$$1 \leq J \leq 4$$

- أي ان J يمكن ان ياخذ ايا من القيم 1, 2, 3 او 4 . عدد النيوكليونات في كل مستوى حسب القاعدة $(2j+1)$

1-11 الزخم الزاوي النووي الكلي (برم النواة)

: Total Nuclear Angular Momentum (Nuclear Spin)

يمكن تصور النواة على انها تتكون من نكليونات تتحرك في مدارات معينة حول مركز الكتلة . هذا التصور يتفق مع نموذج الجسيمة المستقلة (نموذج القشرة) ، وبما ان كل نكليون منفرد يمتلك زخما زاويا كليا $j = l + s$ ، لذا فالزخم الزاوي الكلي لنواة تحتوي على A من النكليونات سيكون ، بالطبع المجموع الاتجاهي للزخم الزاوي الكلي (البرمي + المداري $j = l + s$) لجميع النكليونات . وهكذا فان

$$J = \sum_{i=1}^A (l_i + s_i) = \sum_{i=1}^A j_i \dots\dots\dots(1-22)$$

$$J = L + S \dots\dots\dots(1-23)$$

وحيث J هو الزخم الزاوي الكلي للنواة الذي يسمى ببرم النواة ، L الزخم المداري و S برم النكليونات الكلي .
اما مقدار الحركة الناتجة عن برم النواة فيساوي

$$|J| = \hbar \sqrt{J(J+1)}$$

في العديد من التطبيقات ، تنصرف النواة كما لو انها وحدة واحدة (من دون النظر الى مكوناتها من النكليونات) وتكون ذات برم ذاتي J . ففي مجال مغناطيسي يمكن لبرم النواة ان ياخذ $(2J + 1)$ من الاتجاهات ، وهو ما يعرف بظاهرة زيمان النووية . لهذا فان

$$J_z = m_j \hbar$$

وياخذ القيم التي تتراوح من $(-J)$ الى $(+J)$ وعلى وفق الاتي

$$-J, (-J + 1), \dots \dots (J + 1), +J$$

فعندما يكون $J = 2$ ، فان عدد الاتجاهات الممكنة خمس اتجاهات $(2J + 1 = 5)$ هي :

$$m_z \hbar = +\frac{3}{2}, +\frac{1}{2}, 0, -\frac{1}{2}, -\frac{3}{2}$$

وفي بعض الحالات تقوم جسيمة واحدة (نكليون منفرد) بتحديد جميع الخواص النووية (في هذه الحالة $J = j$) ، او بواسطة جسيمتين ، عندئذ $J = j_1 + j_2$ ، او بجسيمة واحدة منفردة وما يبقى من النواة الذي يسمى بقلب النواة Core of nucleus ، وفي هذه الحالة $J = j_{particle} + j_{core}$. ونتيجة لذلك ، فهناك عددا من القواعد لتحديد برم المستوي الارضي للنوى :

1- جميع النوى الزوجية - الزوجية (زوجية Z وزوجية N) تمتلك برما يساوي صفرا $J = 0$.

وهذه النتيجة تاتي من الميل الشديد للنكليونات لتشكل ازواج ببرم يساوي صفرا $J = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}$

(مثال ذلك $^{16}_8\text{O}$ $^{12}_6\text{C}$ ^4_2He) .

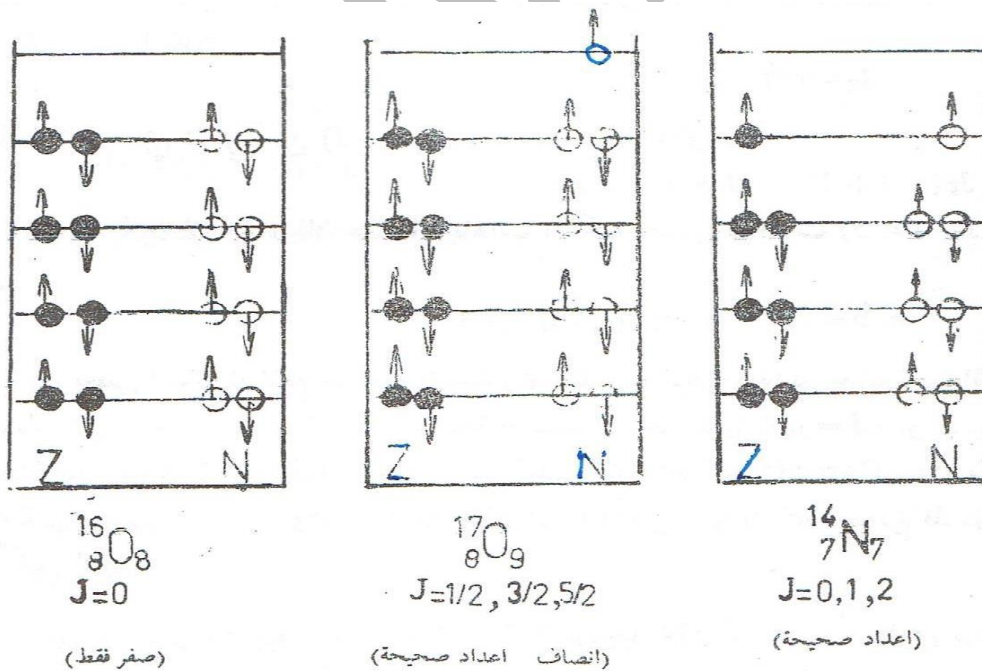
2- بالنسبة لنوى فردية العدد الكتلي (odd-A nuclei) : برم النواة يساوي نصف عددا صحيحا ، أي ان $J = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ الذي يتحدد دائما تقريبا ببرم الجسيمة المنفردة الاخيرة j ، والذي يساوي حسب المعادلة (1-22) ، انصاف اعداد صحيحة $j = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$. اما بقية النكليونات (A-1) فان عددها سيكون زوجيا وسوف لن تسهم في برم النواة لانها تحاول تشكيل ازواج ببرم $J = 0$ ، (مثال ذلك ^3H ، ^{17}O ، ^{15}N) .

3- بالنسبة لنوى فردية - فردية (odd Z, odd N) ، برم النواة يساوي عددا صحيحا $J = 0, 1, 2, \dots$ لانه يتحدد باقتران متجه برم البروتون المنفرد j_p مع برم النيوترون المنفرد j_n ، أي ان برم النواة يساوي

$$|j_p - j_n| \leq J \leq j_p + j_n$$

وياخذ اية قيمة من القيم الممكنة التي تساوي اعدادا صحيحة فقط . (مثل $^{32}\text{Cl}_{15}$ ، $^{14}\text{N}_7$ ، $^6\text{Li}_3$)

وفي ادناه رسوم توضيحية للحالات الثلاث التي يمكن بواسطتها تحديد برم النوى .



مثال : احسب برم النوى التالية ^{16}O ، ^{17}O و ^{14}N مستعينا بالشكل اعلاه .

الحل :

1- بالنسبة للنواة $^{16}_8\text{O}$: بما ان هذه النواة زوجية - زوجية فمن المتوقع ان يكون برمها مساويا للصفر $J = 0$ ذلك لان البروتونات الثمانية والنيوترونات الثمانية تميل الى تشكيل ازواج . وحسب مبدأ الاستثناء لباولي فان كل نكليونين متماثلين لا يمكن ان يحتلا نفس المستوي الا اذا كان برميها متعاكسين ، ولهذا ستكون المحصلة تساوي صفرا ($s=0$) لكل زوج ، وسيكون البرم الكلي للنواة يساوي صفراً .

2- بالنسبة للنواة $^{17}_8\text{O}$: وبما ان هذه النواة فردية A ، لذا فمن المتوقع ان يكون برمها نصف عدد صحيح $J = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ والذي يتحدد من قبل النكليون المنفرد (في هذه الحالة النيوترون التاسع المنفرد) اما بقية النيوترونات الثمانية والبروتونات الثمانية (الزوجية) فلا تسهم في برم النواة الكلي .

وعلى هذا الاساس فان $J = j_n$ ، حيث $j = l \pm 1/2$. فاذا كان النيوترون التاسع في مستوى s حيث ($l = 0$) فان $j = 0 \pm \frac{1}{2} = \frac{1}{2}$ واذا كان في مستوى p ($l = 1$) فان $j = l \pm 1/2$ وهكذا فان j ياخذ قيمتين : اما $j = 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2}$ او $j = 1 + \frac{1}{2} = \frac{3}{2}$. وهذا يعني ان $J = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}$ أي نصف عدد صحيح وهكذا بالنسبة لبقية المستويات ($d, f, g, \dots$) .

3- بالنسبة للنواة $^{14}_7\text{N}$: هذه النواة هي فردية Z - فردية N ، لهذا فمن المتوقع ان يساوي برمها اعدادا صحيحة بما فيها الصفر $J = 0, 1, 2, \dots$ وان A عدد زوجي . بالنسبة للنوى الفردية - الفردية ، البروتون المنفرد والنيوترون المنفرد هما اللذين سيسهمان في برم النواة الكلي ، ذلك لان $J = j_p \pm j_n$. بالنسبة للمستوي S حيث ($l = 0$) فان $j_p = \frac{1}{2}$ ، $j_n = \frac{1}{2}$ وعلى هذا فان $J = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} = 0$ او $J = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1$. ولو فرضنا ان البروتون المنفرد يقع في المستوي p ($l = 1$) والنيوترون المنفرد يقع في المستوي d ($l = 2$) مثلاً . فعند جمع متجهات البروم سنحصل على العديد من الاحتمالات ، غير انها جميعا تؤدي الى نتيجة واحدة هي ان محصلتها ستكون عددا صحيحا وعليه فان برم النواة الكلي المتوقع سيكون عددا صحيحا . ويمكن حساب ذلك وفق الاتي : بالنسبة للبروتون حيث ($l = 1$) فان :

$$j_p = 1 \pm \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \text{ or } \frac{3}{2}$$

واللتان سنشير اليهما مستقبلا بالشكل الاتي ($p_{1/2}$ or $p_{3/2}$) . وبالنسبة للنيوترون حيث ($l = 2$) فان :

$$j_n = 2 \pm \frac{1}{2} = \frac{3}{2} \text{ or } \frac{5}{2}$$

واللتان سنشير اليهما مستقبلا على وفق الاتي $(d_{3/2} \text{ or } d_{5/2})$. وعلى هذا فان برم النواة الكلي سيكون عددا صحيحا . $J = 0, 1, 2, \dots$. ومما تجدر الاشارة اليه هو ان برم النواة يتحدد ، من بين هذه التوقعات ، بطرق اخرى .

1-12 التماثل Parity :

ان الخاصية النووية التي تعرف بالتماثل هو تصنيف للدوال الموجية التي تصف الجسيمات او النوى ، وتقسم الى مجموعتين : مجموعة ذات تماثل زوجي even parity (وفي بعض الاحيان تسمى بتماثل موجب positive parity) . ومجموعة ثنائية ذات تماثل فردي odd-parity (او تماثل سالب negative parity) . وان عملية التماثل تعني حدوث انعكاس في الاحداثيات عبر نقطة الاصل (origion) أي ان $r \rightarrow -r$. فاذا بقي النظام (النواة او الجسيمات) بدون تغيير عند اجراء عملية التماثل فمن المتوقع عدم حدوث أي تغيير في الخواص النووية نتيجة لانعكاس الاحداثيات (x, y, z) الى $(-x, -y, -z)$ او انعكاس الاحداثيات الكروية (r, θ, ϕ) الى $(-r, \pi - \theta, \phi + \pi)$ وبما ان القيم المقاسة للكميات الفيزيائية الملاحظة تعتمد على الاحتمالية $|\psi|^2$ عندئذ

$$|\psi(r)|^2 = |\psi(-r)|^2 \dots\dots\dots(1-24)$$

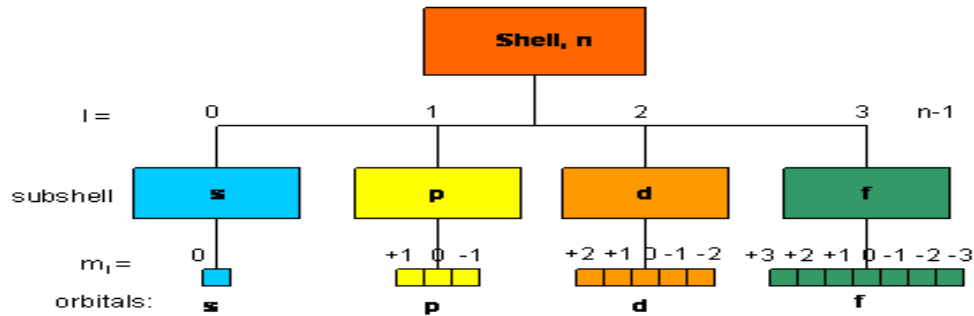
حيث $\psi(r)$ تمثل الدالة الموجية للنظام ، وهكذا فان

$$\psi(r) = \pm \psi(-r) \dots\dots\dots(1-25)$$

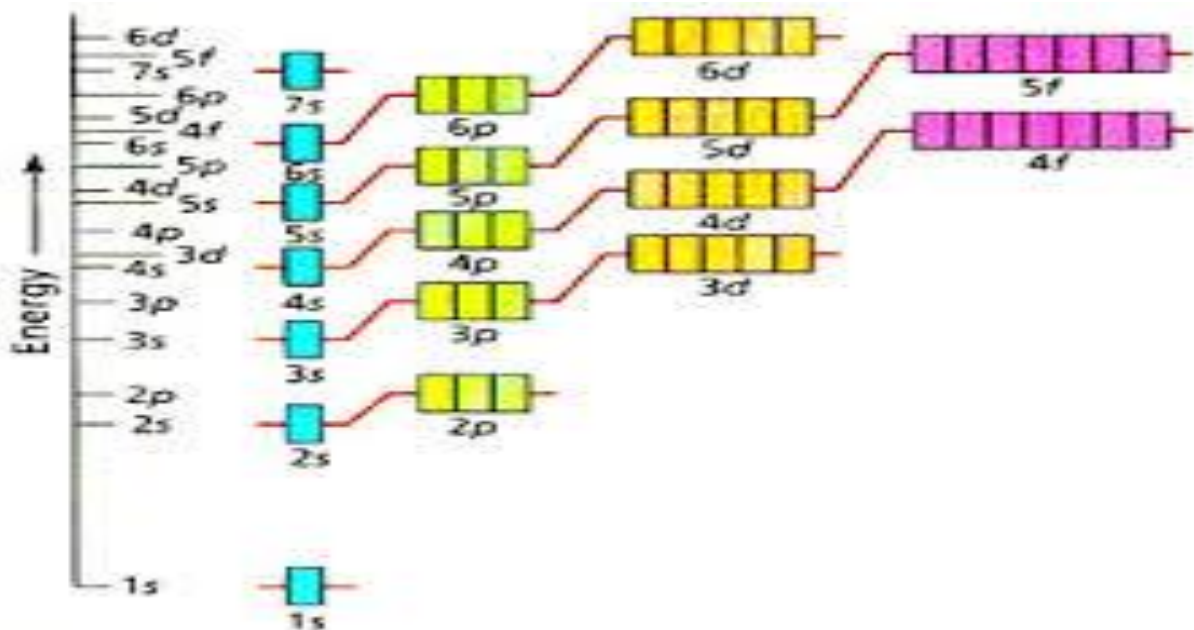
وهذا يعني ان الدالة الموجية عند انعكاس الاحداثيات ، اما تكون ذات تماثل موجب $\psi(r) = + \psi(-r)$ او زوجي ، او ان تكون ذات تماثل سالب او فردي $\psi(r) = - \psi(-r)$ اما اذا $|\psi(r)|^2 \neq |\psi(-r)|^2$

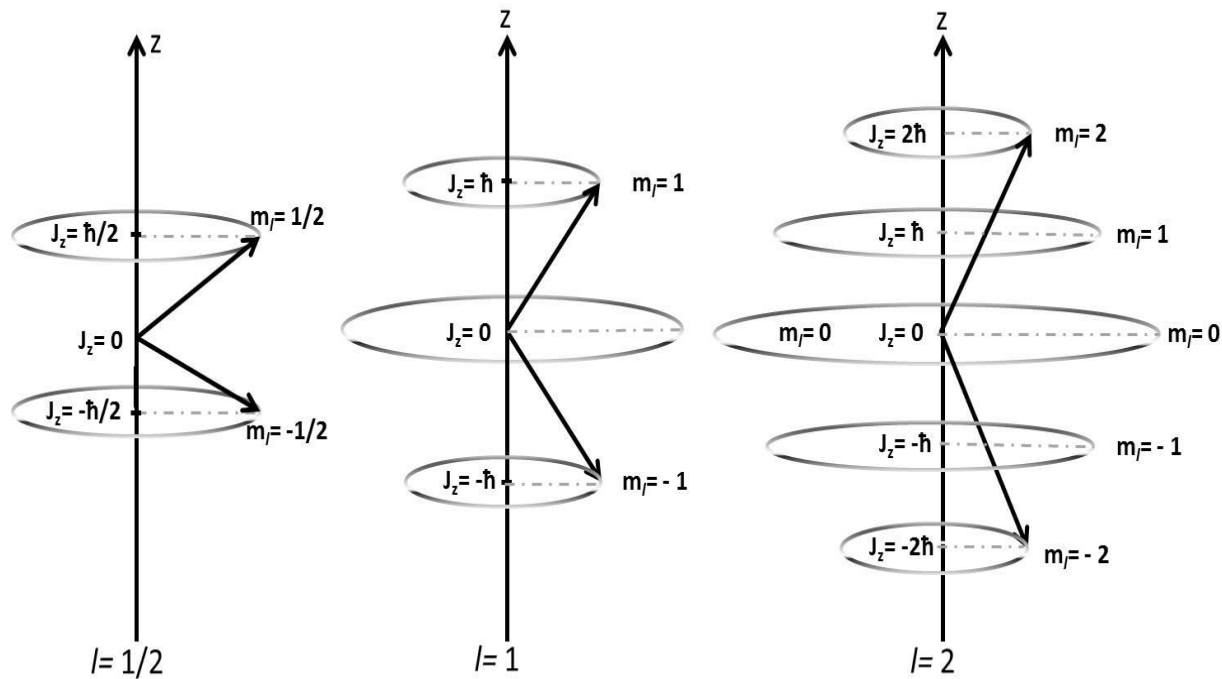
فهذا يعني ان النظام لم يبق ثابتا عند اجراء عملية التماثل ، أي ان هناك خرقا لمبدأ parity symmetry تناظر التماثل الذي يعد احد القوانين الاساسية في الطبيعة ولقد تم اكتشاف هذا الخرق للتماثل في انحلال بيتا .

Quantum Numbers



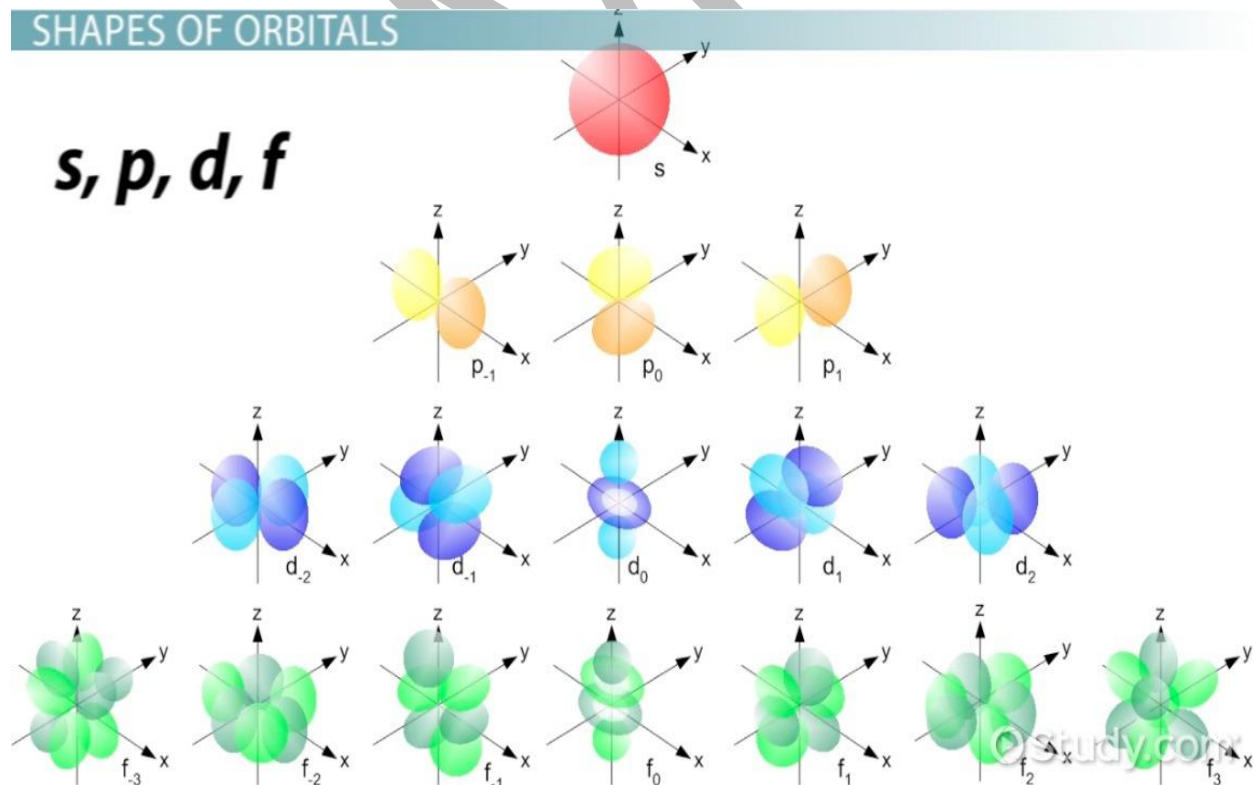
Quantum Number	Sym bol	Values	Meaning
principal	n	1, 2, ...	Determine size and energy level. For H, energy depend only on n . (Shell)
angular mom.	l	0, 1, ..., $n-1$	Determine 3D shape of orbitals: 0=s, 1=p, 2=d, 3=f (Subshell $l = 0, 1, 2, 3, \dots$)
magnetic	m_l	- l , $l-1$, ..., -1	Spatial orientation of orbitals.
spin magnetic	m_s	+1/2; -1/2	spin state of electron





SHAPES OF ORBITALS

s, p, d, f



النشاط الاشعاعي

Radioactivity

مقدمة :

ظاهرة النشاط الاشعاعي للعناصر هي انحلال ذاتي تلقائي (spontaneous decay (disintegration يحدث للنوى مع انبعاث اشعاع (اشعة الفا او بيتا او كما... الخ) ويكون على نوعين: النشاط الاشعاعي الطبيعي Natural radioactivity والنشاط الاشعاعي الاصطناعي Artificial radioactivity . ان معظم النظائر والعناصر الثقيلة ($Z > 82$) الموجودة في الطبيعة والتي تحتوي على اليورانيوم والثوريوم لها خاصية النشاط الاشعاعي الطبيعي (باستثناء البوتاسيوم $(1.28 \times 10^9 y)$ و K^{40} والكربون $(5730y)$ C^{14} اللذين يعدان من العناصر الخفيفة) . اما النشاط الاشعاعي الاصطناعي فيمكن صنعه في المختبرات من خلال التفاعلات النووية وذلك بقذف نوى معينة بجسيمات مشحونة او بالنيوترونات او من فصل نواتج الانشطار النووي . ان معدل انحلال مادة ذات نشاط اشعاعي يعتمد على نوع النظير المنحل ومع ذلك يوجد " قانون انحلال decay law " محدد يتحكم بعملية النشاط الاشعاعي لجميع العناصر المشعة .

1-2 قانون انحلال النشاط الاشعاعي The Radioactive Decay Law :

لنفرض ان N من النوى المشعة موجودة في عينة sample معينة في الزمن t والتي لم تتحل بعد . لذا فان العدد المنحل dN خلال فترة زمنية dt (أي من t الى $t+dt$) . يجب ان يتناسب مع N و dt :

$$-dN \propto Ndt$$

ان الإشارة السالبة تعني ان هناك نقصا في عدد النوى المشعة . لذا فان

$$-dN = \lambda Ndt$$

حيث λ هو كمية ثابتة ويسمى بثابت الانحلال disintegration or decay constant والذي يمثل احتمالية انحلال أي نواة مشعة في وحدة الزمن ، او جزء النوى fraction of nuclie الموجودة في عينة

معينة التي تنحل في وحدة الزمن ، وعلى هذا يمكن كتابة ثابت الانحلال بالشكل الآتي :

$$\lambda = - \frac{(dN/dt)}{N} \dots\dots\dots(2-1)$$

والآن نحسب عدد النوى المشعة $N(t)$ الموجودة في أي فترة زمنية t . وهو ما يعرف بقانون الانحلال .
وذلك باستخدام المعادلة (2-1) وفق الآتي

$$\frac{dN}{N} = -\lambda dt$$

وعندما نجري التكامل للحصول على $N(t)$ فإن حدود التكامل تتحدد من الشروط الابتدائية . ففي الزمن $t=0$ ، فإن $N = N_0$. وفي الزمن t يكون عدد النوى مساويا الى $N = N(t)$. وعلى هذا فإن :

$$\int_{N_0}^N \frac{dN}{N} = \int_{t=0}^t -\lambda dt \dots\dots\dots(2-2)$$

حيث N_0 هو عدد النوى المشعة الكلي الموجود في الزمن $t=0$. وبإجراء التكامل نحصل على :

$$\ln N = -\lambda t + c \dots\dots\dots(2-3)$$

حيث c هو ثابت التكامل وتتحدد قيمته من الشروط الابتدائية التي ذكرناها سابقا . وبهذا فإن

$$\ln N_0 = 0 + c$$

وبالتعويض عن قيمة c في المعادلة (2-3) نحصل على ما يعرف بالقانون الاسي لانحلال النشاط الاشعاعي exponential decay law او قانون الانحلال فقط

$$N(t) = N_0 e^{-\lambda t} \dots\dots\dots(2-4)$$

وبهذا يمكن كتابة هذا القانون بدلالة الفاعلية الاشعاعية Activity (A) التي تعرف بانها معدل الانحلال disintegration rate للنشاط الاشعاعي :

$$Activity (A) = - \frac{dN}{dt} \dots\dots\dots(2-5)$$

معدل الانحلال ، من المعادلة (2-1) يساوي λN لذا فان

$$A = -\frac{dN}{dt} = \lambda N$$

كما يمكن الحصول على الفاعلية الاشعاعية (A) من المعادلة (1-4) وذلك بضرب طرفيها بثابت الانحلال (λ) ، اذا علمنا الفاعلية الابتدائية A_0 او عدد النوى المشعة الابتدائي N_0 .

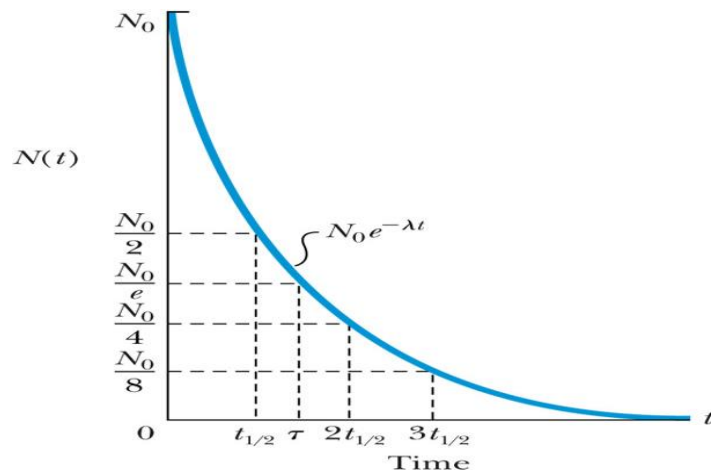
$$N(t) \lambda = N_0 \lambda e^{-\lambda t} \quad \text{or} \quad A(t) = A_0 e^{-\lambda t} \dots\dots\dots (2-6)$$

وهذا يعني ان الفاعلية الاشعاعية التي تسمى بالنشاط الاشعاعي ايضا بصورة عامة تساوي في الزمن $t=0$ الى $A_0 = \lambda N_0$. وفي أي زمن اخر $A(t) = \lambda N(t)$.

ان العلاقة (2-6) هي ايضا علاقة اسية ويمكن تحويلها الى علاقة خطية لوغارتمية :

$$\ln A = \ln A_0 - \lambda t \dots\dots\dots (2-7)$$

وعند رسم هذه العلاقة على ورق نصف لوغاريتمي semilog ، أي ان $\ln A$ بدلالة الزمن t الخطي، يجب ان نحصل على خط مستقيم يكون ميلانه $slope = (-\lambda)$. وبهذا يمكن حساب العمر النصفى ($t_{1/2}$) للنواة المشعة بسهولة من حساب ميلان الخط المستقيم ومن العلاقة بين ثابت الانحلال (λ) والعمر النصفى المعطاة في المعادلة (2-8) . ويبين الشكل (2-1) الانحلال حيث N_0 هو عدد النوى المشعة عند $t=0$.



الشكل (2-1) : قانون انحلال العناصر المشعة

ان فاعلية عينة مشعة هي بالضبط عدد الانحلالات في وحدة الزمن . وان انحلالات / ثانية هي وحدة ملائمة للقياس . اما الوحدة الاخرى فهي الكيوري (Ci) Curie ، التي مثلت بالاصل النشاط الاشعاعي لغرام واحد من عنصر الراديوم Radium المشع ، والتي تساوي $1Ci = 3.7 \times 10^{10} \text{ dis/sec}$ ان معظم المصادر المشعة شائعة الاستعمال في المختبرات تكون ذات قوة نشاط اشعاعي يتراوح من مايكروكيوري (μCi) الى ملي كيوري (m Ci) . اما الوحدة الدولية SI للنشاط الاشعاعي فهي البيكرل Becquerel(Bq) التي تساوي انحلال في الثانية $1Bq=1\text{dis/sec}$. ومع ذلك فان وحدة الكيوري مازالت هي المشهورة .

2-2 عمر النصف Half-life :

تمتاز النظائر المشعة بقابليتها على اعطاء اشعاع يمكن الكشف عنه بسهولة وتحلل حسب قانون الانحلال . غير ان تحديد هوية او نوعية النظير المشع لا تتم حسب قانون الانحلال بل هي صفة يمتاز بها كل نظير عن النظير الاخر وهو ما نحتاج اليه عند الاستعمال المفيد للنظير المشع او عند الوقاية من مخاطر اشعاعه . (ففي فترة زمنية معينة (ثانية واحدة مثلاً) يكون لكل نواة من نوى النظير نفس الفرصة للانحلال . فاذا كان بإمكاننا ان نراقب نواة واحدة فمن المحتمل ان تتحلل في اللحظة القادمة او بعد عدة ايام وحتى بعد ملايين السنين) . وتعد هذه احدى فرضيات الاساس للنظرية الاحصائية لظاهرة النشاط الاشعاعي والتي يمكن التعبير بالعمر النصف للنظير . والمقصود بعمر النصف هو الزمن اللازم لانحلال نصف النوى المشعة ، او الزمن اللازم لكي تصبح الفاعلية الاشعاعية للنظير المشع نصف قيمتها الابتدائية (A_0) . وهذا يعني $N = \frac{N_0}{2}$ او $A = \frac{A_0}{2}$ بعد مرور فترة زمنية t مساوية لعمر النصف $t_{1/2}$. وبعد مرور ضعف عمر النصف $2t_{1/2}$ فان $N = \frac{N_0}{4}$ وان $A = \frac{A_0}{4}$ وهكذا ، كما في الشكل (2-1) . ومن الممكن ايجاد علاقة مهمة تربط بين عمر النصف $t_{1/2}$ وثابت الانحلال λ وذلك باستخدام قانون الانحلال (المعادلة 2-4) وكما يأتي :

$$N(t) = N_0 e^{-\lambda t}$$

وبعد مرور فترة زمنية تساوي عمر النصف $t = t_{1/2}$ فان $N = \frac{N_0}{2}$ وبهذا فان

$$\frac{N_0}{2} = N_0 e^{-\lambda t_{1/2}}$$

$$\frac{1}{2} = e^{-\lambda t_{1/2}}$$

وعندما نأخذ اللوغارتم الطبيعي لكلا الطرفين نحصل على :

$$\ln 1/2 = -\lambda t_{1/2}$$

$$\ln 2 = \lambda t_{1/2}$$

ومن هذه العلاقة يمكن الحصول على العمر النصفى لأي مادة مشعة :

$$t_{1/2} = \frac{\ln 2}{\lambda} = \frac{0.693}{\lambda} \dots\dots\dots(2-8)$$

وهذا يعني ان لكل نظير عمرا نصفيا يمتاز به عن بقية النظائر لان ثابت الانحلال λ هو من خواص النظائر والعناصر المشعة .

مثال :

يوجد في جسم الشخص الاعتيادي 140 غرام من البوتاسيوم K . وان نسبة النظير المشع ^{40}K (الذي عمره النصفى يساوي 1.26×10^9 سنة) في البوتاسيوم K هي 1.18×10^{-3} ما عدد الانحلالات التي تحدث في الجسم في كل ثانية ؟ وما مقدار الفاعلية الاشعاعية بوحدات الكيوري التي يولدها النظير المشع ؟

الحل:

عدد الانحلالات في الثانية يمثل الفاعلية الاشعاعية للنظير المشع فقط ^{40}K أي ان

$$A = \left(-\frac{dN}{dt} \right) = \lambda N$$

والان علينا ان نجد قيم كل من λ و N من العلاقات الخاصة بها كما يأتي :

$$\lambda = \frac{0.693}{t_{1/2}} = \frac{0.693}{1.26 \times 10^9 \text{ year}} = \frac{0.693}{1.26 \times 10^9 \times 3.16 \times 10^7 \text{ sec}} =$$

$$\therefore \lambda = 0.174 \times 10^{-16} \text{ sec}^{-1}$$

اما N فيمكن حسابها بعد ايجاد وزن النظير المشع ^{40}K ، الموجود بنسبة 1.18×10^{-3} في البوتاسيوم الطبيعي K .

$$m(^{40}\text{K}) = 140 \times 1.18 \times 10^{-3} = 165.2 \times 10^{-3} \text{ gm} .$$

وبهذا فان عدد النوى المشعة يساوي

$$N = \frac{W(\text{gm}) \times N_A}{A} = \frac{165.2 \times 10^{-3} \times 6.025 \times 10^{23}}{40} = 25 \times 10^{20} \text{ atom/mole}$$

وبعد حساب قيم λ و N يمكن حساب الفاعلية الاشعاعية التي ستساوي :

$$A = \lambda N = 0.174 \times 10^{-16} \times 25 \times 10^{20} = 4.35 \times 10^4 \text{ dis/sec}$$

وللتحويل من انحلال / ثانية الى وحدات الكيوري يجب التقسيم على معامل التحويل الذي يساوي

$$\frac{1 \text{ dis}}{\text{sec}} = \frac{1}{3.7} \times 10^{10} \text{ Ci}$$

$$A = \frac{4.35 \times 10^4}{3.7 \times 10^{10}} = 1.17 \times 10^{-6} \text{ Ci} = 1.17 \mu\text{Ci}$$

2-3 معدل العمر Mean Life :

ان معدل العمر (او متوسط العمر) واحيانا يسمى بالعمر فقط (تاو tau) ، هو معدل الزمن الذي تبقى فيه النواة قبل انحلالها . او معدل الزمن المنصرم لانحلال كل نواة على انفراد . وعلى هذا فان معدل العمر يساوي العمر الكلي لجميع النوى (أي مجموع اعمار جميع النوى) مقسوما على عدد النوى التي كانت موجودة منذ البداية (N_0) ، وبهذا فان

$$\tau = \frac{\int_0^\infty (-dN) t}{N_0} \dots\dots\dots(2-9)$$

حيث dN - هو مقدار التغير (النقصان) الذي يحدث في عدد النوى خلال فترة زمنية t ، وان (N_0) هو عدد النوى الابتدائي (الاصلّي عند الزمن $t=0$) .

وبما ان $-dN = \lambda N dt$ وان $N = N_0 e^{-\lambda t}$ كما مر سابق ، لذا فان معدل العمر هو

$$\tau = \frac{\int_0^{\infty} t N \lambda dt}{N_0} = \frac{\int_0^{\infty} t N_0 \lambda e^{-\lambda t} dt}{N_0} = \int_0^{\infty} t \lambda e^{-\lambda t} dt \dots\dots\dots(2-10)$$

$$\tau = \lambda \left[\int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} dt \right] \dots\dots\dots(2-10a)$$

يمكن تكامل $\int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} dt$ بالتجزئة باعتبار ان $u = t$ لذلك يكون $du = dt$ كذلك باعتبار ان $dv = e^{-\lambda t} dt$ وهذا يؤدي الى

$$v = \int e^{-\lambda t} dt = \frac{1}{\lambda} \int e^{-\lambda t} dt = -\frac{1}{\lambda} \int -\lambda e^{-\lambda t} dt = -\frac{1}{\lambda} e^{-\lambda t}$$

وحسب قانون التكامل بالتجزئة الذي ينص بان $\int u dv = uv - \int v du$

يكون نتيجة التكامل

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} dt &= -\frac{1}{\lambda} t e^{-\lambda t} \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} -\frac{1}{\lambda} e^{-\lambda t} dt = 0 - \left[-\frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} dt \right] \\ &= \frac{1}{\lambda} \left[\frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} dt \right] = -\frac{1}{\lambda} \int_0^{\infty} -\lambda e^{-\lambda t} dt = -\frac{1}{\lambda} e^{-\lambda t} \Big|_0^{\infty} = -\frac{1}{\lambda} [0 - 1] = \frac{1}{\lambda} \\ \therefore \int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} dt &= \frac{1}{\lambda} \left[\frac{1}{\lambda} \right] = \frac{1}{\lambda^2} \end{aligned}$$

بتعويض هذه النتيجة بالمعادلة (2-10a) نحصل على

$$\tau = \frac{1}{\lambda} \dots\dots\dots(2-11)$$

وهذا يعني ببساطة ان معدل العمر يساوي معكوس ثابت الانحلال . ومن الممكن ايجاد علاقة بين عمر النصف ومعدل العمر ، وذلك كالآتي :

$$\tau = \frac{1}{\lambda} = 1.44 t_{1/2} \dots\dots\dots(2-12)$$

$$t_{1/2} = 0.693 \tau \dots\dots\dots(2-13)$$

ومن الممكن حساب عدد النوى المشعة المتبقية (او النشاط الاشعاعي المتبقي) بعد مرور زمن يعادل معدل العمر . أي عندما تكون $t = \tau$ وذلك باستخدام المعادلة (2-4) كما يأتي :

$$N = N_0 e^{-\lambda t}$$

$$\text{When } t = \tau$$

$$N = N_0 e^{-\lambda \tau}$$

وبما ان $\tau = \frac{1}{\lambda}$ حسب المعادلة (2-11) لذا فان

$$N = N_0 e^{-1} = \frac{N_0}{e} \dots\dots\dots(2-14)$$

اما بالنسبة للفاعلية فان

$$N\lambda = \frac{N_0}{e} \lambda$$

$$A = \frac{A_0}{e} \dots\dots\dots(2-15)$$

وهذا يعني ان كلا من عدد النوى والفاعلية يقل بمقدار $\frac{1}{e} = 0.368$ من قيمتها الاصلية بعد مرور فترة زمنية بقدر معدل العمر $(t = \tau)$.

2-4 العدد الكلي للنوى المشعة : Total Number of Radioactive Nuclei

ان قانون الانحلال المعادلة (2-4) يسمح لنا بتقدير عدد النوى غير المنحلة والمتبقية بعد فترة زمنية t . غير انه يتطلب معرفة عدد النوى المشعة الاصلية N_0 وهذه الكمية يمكن حسابها بطريقتين . الطريقة الاولى تتم بوزن كمية من النظير المشع النقي مهما كانت صغيرة بواسطة ميزان دقيق جدا واذا لم يكن النظير نقيا 100 % فمن الضروري معرفة تركيبه الكيميائي بدقة . ومن العلاقة .

$$N = \frac{W(gm) \times N_A}{A} \dots\dots\dots(2-16)$$

حيث W وزن النظير النقي (او نسبة وزنه اذا كانت على شكل مركب) بالغرامات و N_A عدد افوكادرو و A العدد الكتلي . والطريقة الثانية هي من حساب المساحة المحصورة تحت منحنى الانحلال من الشكل (2-1)

$$\text{Area} = N_o \dots\dots\dots(2-17)$$

سوف ينتج ان المساحة تحت المنحنى تساوي العدد الكلي للنوى الموجودة منذ البداية .

مثال :

النظير المشع $^{24}_{Na}$ (عمره النصفى 15 ساعة) يستعمل لقياس معدل انسياب الماء المالح بصورة عامة . لنفرض اننا حصلنا على 5 مايكروغرام من هذا النظير وذلك بتثعيع الصوديوم المستقر $^{23}_{Na}$ بالنيوترونات . كم سيبقى لدينا من النظير المشع بعد مرور 24 ساعة ؟

الحل :

نطبق قانون الانحلال

$$N = N_o e^{-\lambda t}$$

$$N = 5 \times e^{\frac{-0.693}{15} \times 24}$$

$$N = 5 \times 0.33 = 1.65 \mu g$$

ملاحظة : بما ان العمر النصفى والزمن المنصرم قبل اجراء القياس هما بالساعات لذا فليس هناك ضرورة لتحويلها الى الثواني .

2-5 قياس الاعمار النصفية half – lives : Measurment of

اعمار النصف للنوى المشعة تتراوح من جزء من الثانية الى ملايين السنين ولهذا فمن غير الممكن استخدام طريقة واحدة لتحديد الاعمار النصفية وانما هناك طرق مختلفة تعتمد على طول العمر النصفى .

1- كما ذكرنا بالمعادلة (2-7) تعطينا ميلان الخط المستقيم الذي يمثل عملية انحلال النظير المشع والذي يساوي ثابت الانحلال $slope = -\lambda$ ومنه يمكن ايجاد العمر النصفى بسهولة حيث $t_{1/2} = \frac{0.693}{\lambda}$ ان هذه الطريقة من القياس مفيدة فقط بالنسبة لاعمار النصف التي لا تكون طويلة جدا كما لا تكون قصيرة جدا .

فعمر النصف يجب ان يكون قصيرا الى درجة يمكننا ان نلاحظ العينة وهي تتحلل أي نستطيع ان نسجل اختلافا ملموسا في معدل عدد العدات counting rate كما ان عمر النصف يجب ان لا يكون طويلا الى درجة بحيث اننا لا نستطيع ان نلاحظ أي تغيير في معدل عدد العدات في فترة زمنية معقولة .

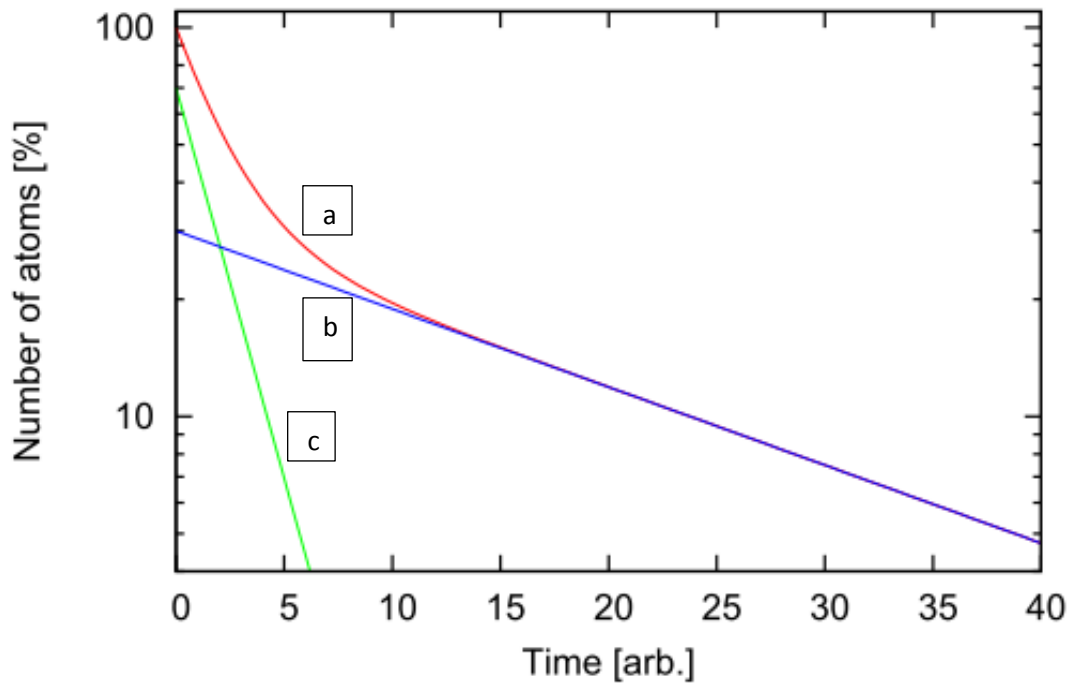
2- وفي الحالة ، (أي عندما يكون العمر النصفى اكثر من عمر الانسان مثلا) ، يمكن استخدام المعادلة (2-1) مباشرة . وذلك بقياس معدل العدات $\left(\frac{dN}{dt}\right)$ وتحديد عدد النوى المشعة N من المعادلة (2-16) وذلك بوزن العنصر الذي يجب ان نعرف تركيبه الكيميائي بدقة اذا لم يكن نقياً .

3- اما بالنسبة للاعمار النصفية القصيرة جدا (التي تكون اقل من ثانية $1 sec \ll t_{1/2}$) فمن غير الممكن تسجيل معدلات الانحلال المتعاقبة بالطريقة الاعتيادية وانما تستخدم تقنية اكثر دقة بحيث تسمح بالقياس الروتيني لاعمار النصف وهي ميزة موجودة في محلل الاطياف متعدد القنوات (MCA) Multichannel Analyzer والتي تعرف بمتعدد القياس (MSC) multiscaling .

2-6 مزيج من عينات مشعة Mixture of Radioactive Samples :

اذا كانت لدينا عينة تتكون من نظيرين مشعين عمراهما النصفيان مختلفان بعضهما عن بعض بحيث نستطيع تمييزها عند القياس . وان انحلال كل نظير ليس له علاقة بانحلال النظير الاخر .

وليكن على سبيل المثال مزيجا من $Cu^{64}(12.7 h)$ و $Cu^{61}(3.4 h)$ او النظيران $^{108}Ag (2.3 min)$ و $^{110}Ag (24 sec)$ اللذان يمكن الحصول عليهما من تشعيع صفيحة من الفضة الطبيعية بواسطة النيوترونات . ان عمر النصف لهذين النظيرين مناسب جدا لاستخدامهما ضمن الفترة الزمنية المخصصة لتجارب الفيزياء النووية وان الطريقة المتبعة لتحديد اعمار النصف او لتحديد الفاعلية لكل نظير هي على وفق المبين في الشكل (2-2) حيث المنحني a يمثل الفاعلية الكلية لكلا النظيرين مرسومة على ورق نصف لوغاريتمي . وفي بداية الزمن نلاحظ ان المنحني مقعر نحو الاعلى ذلك لان النظير قصير العمر short-lived isotope وينحل اسرع نسبيا من النظير طويل العمر long-lived isotope وبعد مرور فترة زمنية طويلة ، نجد أن النظير طويل العمر هو الذي سيبقى فقط وسيكون المنحني على شكل خط مستقيم ومن الميكان يمكن حساب ثابت الانحلال وعمر النصف للنظير طويل العمر .



شكل (2-2)

اما كيف نحسب العمر النصفى القصير فيتم بتمديد الخط المستقيم b الى الخلف نحو نقطة الاصل حتى يتقاطع مع المحور الشاقولي وتمثل نقطة الفاعلية الابتدائية للنظير الطويل العمر ، وبعد ذلك نأخذ الفرق بين

المنحني a والخط المستقيم b لعدد من النقاط المختلفة . وعند رسم هذه الفروق على المقياس نفسه على الخط المستقيم c الذي يمثل انحلال النظير قصير العمر ومنه يمكن الحصول على ثابت الانحلال والعمر النصفى ان نقطة تقاطع الخطين المستقيمين على محور الشاقولي تعطينا المعدل الابتدائي للعدلات لكل نظير .

7-2 انتاج نظائر مشعة من انحلال النواة الام

Production of Radioactive isotopes by a Decaying parent :

في العديد من الحالات التي يمكن مواجهتها في عملية انحلال النشاط الاشعاعي ان النواة parent nucleus الام تتحلل الى نواة وليدة daughter nucleus والتي تكون بدورها ذات نشاط اشعاعي ايضا وتتحلل الى نواة حفيذة grand daughter وهكذا يكون من الممكن الحصول على سلسلة من الانحلالات ذات النشاط الاشعاعي .

ولنفرض انه يوجد لدينا منذ البداية N_0 من نوى الام عند بداية الزمن $t = 0$ وانه لا يوجد نوى لنواتج الانحلال decay product اصلا وان كل نواة منحلة تنتج نواة وليدة واحدة . وعلى هذا فان

$$N_1(t = 0) = N_0$$

$$N_2(t = 0) = N_3(t = 0) = 0 \dots\dots\dots(2-18)$$

وبعد مرور فترة زمنية تبدأ النواة الام بالانحلال ويقل عددها حسب قانون الانحلال .

$$\frac{dN_1}{dt} = -\lambda_1 N_1 \dots\dots\dots(2-19)$$

اما النوى الوليدة فيزداد عددها نتيجة لانحلالها هي ايضا وعليه فان :

$$\frac{dN_2}{dt} = \lambda_1 N_1 - \lambda_2 N_2 \dots\dots\dots(2-20)$$

اما النوى الحفيذة فيزداد عددها باستمرار لانها نوى مستقرة وغير مشعة ، لذا فان

$$\frac{dN_3}{dt} = \lambda_2 N_2 \dots\dots\dots(2-21)$$

وحل هذه المعادلات التفاضلية اخذين بالحسبان الشروط الابتدائية وهي عند الزمن $t = 0$ فان $N_1 = N$

$$N_2 = N_3 = 0$$

بالنسبة للمعادلة (2-19) يمكن الحصول على عدد نوى الام N_1 من التكامل المباشر لها

$$N_1(t) = N_0 e^{-\lambda_1 t} \dots\dots\dots(2-22)$$

كما يمكن الحصول على عدد النوى الوليدة N_2 من المعادلتين (2-20) و (2-22)

$$\frac{dN_2}{dt} + \lambda_2 N_2 = \lambda_1 N_0 e^{-\lambda_1 t} \dots\dots\dots(2-23)$$

وهذه هي معادلة تفاضلية تتكون من حل عام للمعادلة المتجانسة . والحل بالنسبة الى N_2 كدالة للزمن سيكون على الشكل التالي :

$$N_2 = N_0 (c_1 e^{-\lambda_1 t} + c_2 e^{-\lambda_2 t}) \dots\dots\dots(2-24)$$

ولتحديد قيم المعاملين c_1 و c_2 فاننا نعوض N_2 والمشتقة $\frac{dN_2}{dt}$ من المعادلة (2-24) في المعادلة (2-23) وبتطبيق الشرط الابتدائي نحصل على :

$$c_1 = \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} , \quad c_2 = -c_1 = -\frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1}$$

ونعوض عن هذه القيم في المعادلة (2-24) فنحصل على عدد النوى الوليدة كدالة للزمن .

$$N_2(t) = N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} (e^{-\lambda_1 t} - e^{-\lambda_2 t}) \dots\dots\dots(2-25)$$

اما بالنسبة للفاعلية الاشعاعية للنوى الوليدة فهي

$$A_2(t) = \lambda_2 N_2 = (N_0 \lambda_1) \frac{\lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} (e^{-\lambda_1 t} - e^{-\lambda_2 t}) \dots\dots\dots(2-26)$$

وعلى المنوال نفسه يمكن ان نحصل على عدد النوى الحفيدة كدالة للزمن وعلى وفق الاتي :

$$N_3(t) = N_0 \frac{\lambda_1 - \lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} \left(\frac{1 - e^{-\lambda_1 t}}{\lambda_1} - \frac{1 - e^{-\lambda_2 t}}{\lambda_2} \right) \dots\dots\dots(2-27)$$

ان المعادلة (2-25) هي معادلة عامة يمكن بواسطتها حساب عدد النوى الوليدة في اية فترة زمنية بعد البدء في انحلال النواة الام ، كما انها لاتبين كيف تتغير N_2 بالنسبة لحالات خاصة : وهي عندما يكون عمر النواة الام اقل او اكبر من عمر النوى الوليدة . بعض الحالات المهمة من الناحية التطبيقية :

1- اذا كان عمر النواة الام قصيرا بالموازنة مع عمر النواة الوليدة أي عندما يكون $t_2 \ll t_1$ أي عند $\lambda_1 \gg \lambda_2$ فان هذه الحالة تعني ان النواة الام تحلل بسرعة في حين تزداد فاعلية النواة الوليدة حتى تصل نهايتها العظمى وبعد ذلك تبدأ بالانحلال حسب قانون الانحلال الاسي . وبعد مرور فترة زمنية طويلة الى درجة بحيث تصبح $e^{-\lambda_1 t}$ صغيرة جدا يمكن اهمالها ($e^{-\lambda_1 t} \ll e^{-\lambda_2 t}$) بالمقارنة مع $e^{-\lambda_2 t}$ فان المعادلة (2-25) تاخذ الشكل الاتي :

$$N_2(t) = N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_1 - \lambda_2} e^{-\lambda_2 t} \dots\dots\dots(2-28)$$

وهذا يعني ان انحلال النواة الوليدة ، بعد فترة طويلة نسبيا يتحدد فقط بنصف عمرها t_2 .

2- اذا كانت النواة الام طويلة العمر بالمقارنة مع النواة الوليدة أي عندما يكون $t_2 \gg t_1$ أي ان $\lambda_1 \ll \lambda_2$ في هذه الحالة $e^{-\lambda_2 t} \cong 0$ والمعادلة (2-25) تصبح بالشكل التالي :

$$N_2(t) = N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_1 - \lambda_2} e^{-\lambda_1 t} \dots\dots\dots(2-29)$$

وهذا يعني ان انحلال النواة الوليدة بعد مرور فترة زمنية طويلة يتحدد بالعمر النصفى للنواة الام t_1 .

3- التوازن العابر (المرحلي ، الانتقالي)

اذا كان عمر النواة الام طويلا ولكن ليس طويلا جدا فيمكن استخدام المعادلة (2-29) للحصول على العلاقة بين عدد النوى الوليدة الى عدد نوى الام ، كالآتي :

$$N_2 = N_0 e^{-\lambda_1 t} \frac{\lambda_1}{\lambda_1 - \lambda_2}$$

وحيث ان $N_1 = N_0 e^{-\lambda_1 t}$ فان

$$N_2 = N_1 \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1}$$

$$\frac{N_2}{N_1} = \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} \dots\dots\dots(2-30)$$

اما بالنسبة للفاعلية فتكون على وفق الاتي :

$$\frac{\lambda_2 N_2}{\lambda_1 N_1} = \frac{\lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} \dots\dots\dots(2-31)$$

أي ان

$$\frac{\text{Activity of 2}}{\text{Activity of 1}} = \frac{\lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} \dots\dots\dots(2-32)$$

وتسمى هذه الحالة بالتوازن العابر (المرحلي) .

4-التوازن القرني (المثالي)

هذا النوع من التوازن بين الفاعلية الاشعاعية للنوى الام والنوى الوليدة يمكن ان يحدث في لحظة زمنية معينة لا يمكن ان يتكرر التوازن قبلها وبعدها على الاطلاق ولهذا سمي بالقرني ، أي كما لو انه يحدث مرة في القرن وهو بالطبع توازن مثالي ايضا حيث تكون فاعلية النوى الام مساوية الى فاعلية النوى الوليدة وهي في قيمتها العظمى . وباستخدام المعادلة (2-32) بالنسبة للتوازن العابر وعندما يكون $\lambda_1 \ll \lambda_2$ أي ان $\lambda_2 - \lambda_2 \cong \lambda_2$ فان المعادلة المذكورة تتحول الى الشكل الاتي :

$$\frac{\text{Activity of 2}}{\text{Activity of 1}} = 1$$

$$\text{Activity of 2} = \text{Activity of 1} \dots\dots\dots(2-33)$$

التوازن المثالي او القرني يحدث في لحظة زمنية عندما تكون فاعلية النوى الوليدة في قيمتها العظمى والزمن يسمى بالزمن الاعظم t_{max} وان تحديد هذا الزمن مهم جدا عندما نريد ان نحصل على نظائر مشعة ذات فاعلية اشعاعية عظمى ويمكن استخدامها في العديد من المجالات .

8-2 زمن اعظم فاعلية لنوى وليدة منتجة

ان عدد النوى الوليدة N_2 ، حسب المعادلة (2-25) يساوي صفرا في بداية الزمن $t = 0$ وعندما $t = \infty$ حيث تكون جميع النوى الام والنوى الوليدة قد انحلت . لذا نجد في فترة زمنية وسطية او مرحلية t_{max} ان النوى الوليدة وبالتالي فعاليتها تمر بقيمتها العظمى أي عند الزمن t_{max} فان

$$\frac{dN_2}{dt} = 0 \dots \dots \dots (2-34)$$

وباجراء التقاضل على المعادلة (2-25) بالنسبة للزمن يمكن الحصول على الزمن الاعظم t_{max} الذي يكون فيه تركيز N_2 اقصى مايمكن وعلى وفق الاتي :

$$N_2 = N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} (e^{-\lambda_1 t} - e^{-\lambda_2 t})$$

$$\frac{dN_2}{dt} = N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1} (-\lambda_1 e^{-\lambda_1 t} \div (-\lambda_2 e^{-\lambda_2 t})) = 0$$

وبما ان $N_0 \frac{\lambda_1}{\lambda_2 - \lambda_1}$ لايمكن ان تساوي صفرا ، اذن المقادير الموجودة داخل القوسين يجب ان تساوي صفرا ، وبهذا فان

$$-\lambda_1 e^{-\lambda_1 t_{max}} \div \lambda_2 e^{-\lambda_2 t_{max}} = 0$$

ومنه يمكن الحصول على الزمن الاعظم الذي يساوي :

$$t_{max} = \frac{\ln(\lambda_2/\lambda_1)}{\lambda_2 - \lambda_1} \dots \dots \dots (2-35)$$

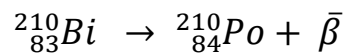
كما يمكن كتابة هذه المعادلة بالشكل الاتي اذا علمنا الاعمار النصفية وليس ثوابت الانحلال .

$$t_{max} = \tau_2 \frac{t_1}{t_1 - t_2} \ln \frac{t_1}{t_2} \dots\dots\dots (2-36)$$

حيث τ_2 هو معدل عمر النوى الوليدة t_1, t_2 اعمار النصف للنوى الام والنوى الوليدة على التوالي ، وهذه النتيجة المهمة تبين ان الزمن الاعظم هو كمية موجبة وحقيقية سواء كان عمر النصف للنوى الام اكبر او اقل من العمر النصف للنوى الوليدة $t_1 < t_2, t_1 > t_2$ وعندما نريد ان نحسب الفاعلية العظمى للنوى الوليدة يجب ان نحسب اولاً الزمن الذي تصل به الفاعلية قيمتها العظمى من احدى المعادلتين (2-35) او (2-36) .

مثال محلول

عينه من البزموت النقي ^{210}Bi ذات فعالية ابتدائية $10\mu\text{Ci}$ عمرها النصفى 5 days انحلت الى بولونيوم ^{210}Po (عمره النصفى 138 days) متى تصل الفاعلية قيمتها العظمى ؟ احسب تلك القيمة ؟



الحل:

الفاعلية الاشعاعية للنوى الوليدة ^{210}Po قيمتها العظمى عند الزمن t_{max} الذي يمكن حسابه من المعادلة (2-35) او من المعادلة (2-36) وعلى وفق الاتي :

$$t_{max} = \frac{\ln(\lambda_2/\lambda_1)}{\lambda_2 - \lambda_1}$$

$$\lambda_1 = \frac{0.693}{5} = 0.138 \text{ d}^{-1}$$

$$\lambda_2 = \frac{0.693}{138} = 0.005 \text{ d}^{-1}$$

$$\therefore t_{max} = \frac{\ln \frac{0.005}{0.138}}{0.005 - 0.138} = \frac{-3.318}{-0.133} = 24.95 \text{ day} = 2.15 \times 10^6 \text{ sec.}$$

ويمكن حساب الفاعلية الاشعاعية من المعادلة (2-26)

$$A_{2max} = (N_o \lambda_1) \frac{\lambda_2}{\lambda_2 - \lambda_1} (e^{-\lambda_1 t_{max}} - e^{-\lambda_2 t_{max}})$$

$$A_{max} = 10 \text{ mCi} \frac{0.005}{0.005 - 0.138} (e^{-0.138 \times 24.95} - e^{-0.005 \times 24.96})$$

$$A_{max} = 0.2 \text{ mCi}$$

ان هذه النتائج تعني ان الفاعلية تصل قيمتها العظمى عند الزمن وان قيمتها هي ملي كوري ، ومن الممكن حساب من المعادلة .

9-2 الانحلال بطرق متعددة :

غالبا ما يحدث ان نوى ابتدائية معينة يمكن ان تتحلل بطريقتين مختلفتين او اكثر وتنتهي بنوى نهائية مختلفة ، وليكن على سبيل المثال بانحلال الفا وانحلال بيتا ، في هذه الحالة فان احتمالية الانحلال ستزداد بزيادة عدد تفرعات الانحلال.

$$dN_o = dN_\alpha + dN_\beta$$

وبما ان أي تغير في عدد النوى المشعة يتناسب مع العدد الابتدائي والفترة الزمنية المنصرمة فان :

$$-dN_o = \lambda_\alpha N_o dt + \lambda_\beta N_o dt = (\lambda_\alpha + \lambda_\beta) N_o dt$$

وكما مر سابقا فان حل هذه المعادلة التفاضلية يعطنا النتيجة الآتية :

$$N = N_o e^{(\lambda_\alpha + \lambda_\beta)t} = N_o e^{-\lambda_{tot} t} \dots\dots\dots(2-37)$$

حيث λ_{tot} هو ثابت الانحلال الكلي و يساوي

$$\lambda_{tot} = \lambda_\alpha + \lambda_\beta \dots\dots\dots(2-38)$$

وان العمر النصفى العملي للنوى الام والاعمار النصفية الجزئية لكل تفرع هي :

$$\left. \begin{aligned} t_{tot} &= \frac{0.693}{\lambda_{tot}} \\ t_{\alpha} &= \frac{0.693}{\lambda_{\alpha}} \\ t_{\beta} &= \frac{0.693}{\lambda_{\beta}} \end{aligned} \right\} \text{ او } \dots\dots\dots (2-39)$$

وان الفاعلية الكلية للنوى الام هي :

$$\left(-\frac{dN}{dt}\right)_t = \left(-\frac{dN}{dt}\right)_{\alpha} + \left(-\frac{dN}{dt}\right)_{\beta}$$

$$A_{tot} = \lambda_{\alpha} N_0 e^{-\lambda_{tot} t} + \lambda_{\beta} N_0 e^{-\lambda_{tot} t}$$

$$A_{tot} = (\lambda_{\alpha} + \lambda_{\beta}) N_0 e^{-\lambda_{tot} t} = \lambda_{tot} N$$

$$A_{tot} = \lambda_{tot} N \dots\dots\dots (2-40)$$

ان النوى تتحلل حسب قانون الانحلال المعادلة (2-37) وان الفاعلية تتحلل بثابت انحلال λ_{tot} . ان ما نلاحظه عندما نقيس النشاط الاشعاعي للعينة هو النشاط الكلي ولا يمكن ان نلاحظ مباشرة الانحلال خلال الفروع ؟ الفا وبيتا مثلاً ، ذلك لانه لا يمكننا ايقاف احد انماط الانحلال لكي نتمكن من ملاحظة النمط الاخر ان نسبة التفرع بالنسبة لانحلال الفا هي $\frac{\lambda_{\alpha}}{\lambda_{tot}}$ ، ونسبة التفرع بالنسبة لانحلال بيتا هي $\frac{\lambda_{\beta}}{\lambda_{tot}}$ ولهذا فان عدد النوى الام والنوى الوليدة للفرعين الفا وبيتا يمكن الحصول عليها من المعادلات الاتية :

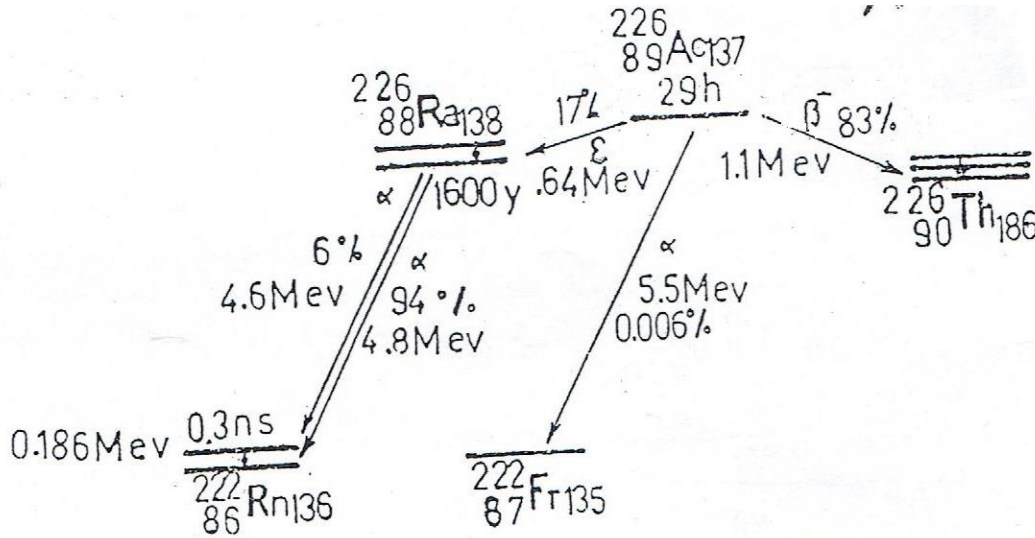
$$N_1 = N_0 e^{-\lambda_{tot} t}$$

$$N_{2,\alpha} = \left(\frac{\lambda_{\alpha}}{\lambda_{tot}}\right) N_0 (1 - e^{-\lambda_{tot} t})$$

$$N_{2,\beta} = \left(\frac{\lambda_{\beta}}{\lambda_{tot}}\right) N_0 (1 - e^{-\lambda_{tot} t}) \dots\dots\dots (2-41)$$

مثال محلول :

استخدام المعلومات المعطاة في الشكل . احسب (بالنسبة الى نواة ^{226}Ac . التي تتحلل بثلاث طرق $(\epsilon, \alpha, \beta)$ ، ثابت الانحلال وعمر النصف لكل فرع من الفروع الثلاثة . ثم احسب ثابت الانحلال الكلي λ_{tot} . ثم وازن نتيجة الحساب مع ثابت الانحلال المعطى في الشكل .



الحل :

بما ان نواة ^{226}Ac تتحلل بثلاث طرق وينسب مختلفة ، لهذا فان احتمالية الانحلال في كل فرع ستكون حسب نسبة الانحلال في ذلك الفرع . وهكذا فان .

$$\lambda_{\beta} = 0.83\lambda_{tot} = 0.83 \times 6.6 \times 10^{-6} = 5.5 \times 10^{-6} \text{ s}^{-1}$$

$$\lambda_{\epsilon} = 0.17\lambda_{tot} = 0.17 \times 6.6 \times 10^{-6} = 1.1 \times 10^{-6} \text{ s}^{-1}$$

$$\lambda_{\alpha} = 6 \times 10^{-5}\lambda_{tot} = 6 \times 10^{-5} \times 6.6 \times 10^{-6} = 4.0 \times 10^{-10} \text{ s}^{-1}$$

وبما ان ثابت الانحلال الكلي يساوي مجموع ثوابت الانحلال لجميع الفروع ، فان

$$\begin{aligned} \lambda_{tot} &= \lambda_{\beta} + \lambda_{\epsilon} + \lambda_{\alpha} \\ &= 5.5 \times 10^{-6} + 1.1 \times 10^{-6} + 4 \times 10^{-10} \end{aligned}$$

وحيث 4×10^{-10} مقدار صغير بالموازنة مع بقية المقادير ، لذا يمكن اهمالة ، وبهذا سيكون ، ثابت الانحلال الكلي عمليا مساويا لمجموع ثابتي الانحلال للفرعين β ، ϵ فقط .

$$\lambda_{tot} = 5.5 \times 10^{-6} + 1.1 \times 10^{-6}$$

الذي يساوي نفس القيمة المعطاة في الشكل .

اما اعمار النصف لكل فرع من الفروع فيمكن حسابها وعلى وفق الاتي :

$$t_{\frac{1}{2},\beta} = \frac{0.693}{\lambda_{\beta}} = \frac{0.693}{5.5 \times 10^{-6}} = 1.3 \times 10^5 \text{ sec} = 35 \text{ h}$$

$$t_{\frac{1}{2},\epsilon} = \frac{0.693}{\lambda_{\epsilon}} = \frac{0.693}{1.1 \times 10^{-6}} = 6.1 \times 10^5 \text{ sec} = 170 \text{ h}$$

$$t_{\frac{1}{2},\alpha} = \frac{0.693}{\lambda_{\alpha}} = \frac{0.693}{4.0 \times 10^{-10}} = 1.7 \times 10^9 \text{ sec} = 55 \text{ year}$$

وبهذا فان فرع الفا سيكون عمره النصفى طويلا جدا أي احتمالية الانحلال فيه صغيرة جدا يكن اهمالها .

3-10 عرض (اتساع) الحالات المنحلة :

اذا كانت نواة في حالة تهيج او اثارة فيجب عليها ان تتخلص من طاقتها الفائضة بالانحلال . ومع ذلك فمن غير الممكن معرفة متى سيحدث الانحلال فعلا . وعليه فان هناك عدم دقة في تعيين الزمن المرتبط بوجود حالة الاثارة وبالإضافة الى ذلك ، فان معدل عمر (τ) مستوى الاثارة المحدود يسبب لادقة في طاقة المستوى ولا يسمح بقياسه بدقة متناهية، حسب مبدأ انعدام الدقة لهايزنبرك وعليه فالطاقة ستنتشر spread وهو ما يسمى بالعرض او الاتساع width والذي يرمز له بـ Γ (كما الكبيرة) . ان عرض او تساع مستوى الاثارة هو وسيلة للإشارة الى احتمالية الانتقال التي تتناسب عكسيا مع العمر او العمر النصفى .

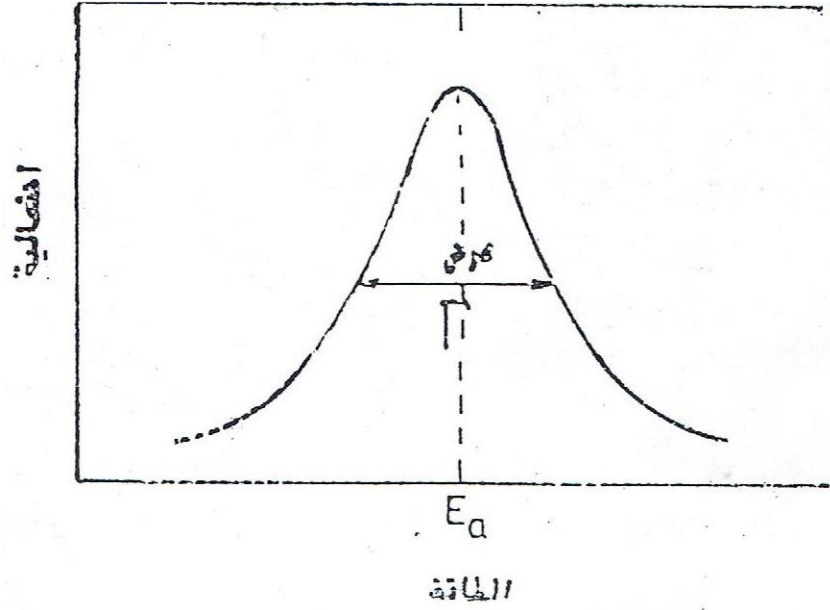
$$\tau = \frac{\int_0^{\infty} t e^{-\lambda t} dt}{\int_0^{\infty} e^{-\lambda t} dt} = \frac{1}{\lambda} = \frac{t_{1/2}}{0.693} \dots\dots\dots(2-42)$$

حيث $\lambda, t_{1/2}, \tau$ هي معدل العمر والعمر النصفى واحتمالية الانتقال على التوالي .

ان احتمالية العثور على حالة منحلة بطاقة معينة E تتناسب مع مربع القيمة المطلقة للسعة

$$|A(E)|^2 = \frac{1}{4\pi^2} \frac{1}{(E-Ea)^2 + (\Gamma/2)^2} \dots\dots\dots(2-43)$$

حيث Ea هي طاقة الذروة Γ هي عرض مستوى الاثارة على النحو المبين في الشكل .



ان عرض المستوى يمكن ان يحسب من العلاقة الاتية :

$$\Gamma = \hbar \lambda = \frac{\hbar}{\tau} \quad \dots \dots \dots (2-44)$$

حيث

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} = \frac{6.62 \times 10^{-34} \text{ J.sec}}{2\pi} = 1.054 \times 10^{-34} \text{ J.sec}$$

عادة ما يحسب العرض بوحدات الالكترون فولت ، لذا فان

$$\Gamma(eV) = \frac{1.054 \times 10^{-34} \text{ J.sec}}{1.6 \times 10^{-19} \text{ J.(sec)}} = \frac{66 \times 10^{-17}}{\tau(\text{sec})} \quad \dots \dots \dots (2-45)$$

او ان

$$\Gamma(eV) = \frac{46 \times 10^{-17}}{t_{1/2}(\text{sec})} \quad \dots \dots \dots (2-46)$$

مثال محلول:

احسب معدل عمر والعمر النصفى لمستوى اثاره عرضه 1MeV؟

الحل : لحساب معدل العمر τ نستخدم المعادلة (2-45) مباشرة :

$$\Gamma(eV) = \frac{66 \times 10^{-17}}{\tau(\text{sec})} = \frac{0.66 \times 10^{-15}}{\tau(\text{sec})}$$

وبما ان $1\text{MeV} = 10^6 \text{ eV}$, فان معدل العمر يساوي

$$10^6 = \frac{0.66 \times 10^{-15}}{\tau}$$

$$\therefore \tau = 6.6 \times 10^{-22} \text{ sec}$$

اما في حالة حساب العمر النصفى فنستخدم المعادلة (2-46) :

$$\Gamma(eV) = \frac{46 \times 10^{-17}}{t_{1/2}(\text{sec})} = \frac{0.46 \times 10^{-15}}{t_{1/2}}$$

$$10^6 = \frac{0.46 \times 10^{-15}}{t_{1/2}}$$

$$\therefore t_{1/2} = 4.6 \times 10^{-22} \text{ sec}$$

لاحظ الاختلاف الصغير بين معدل العمر و العمر النصفى (كلاهما بنفس المرتبة 10^{-22} ثانية)

2-11 تحديد التاريخ Dating :

قد يبدو ان لاعلاقة بين الفيزياء النووية والعديد من المجالات الاخرى كالعلوم الانسانية كعلم التاريخ وعلم الاثار والانثروبولوجي وهو العلم الذي يبحث في اصل الكائنات الحية والمراحل التي مرت بها اثناء تطورها. غير ان هناك العديد من الامثلة تبين انه يمكن استخدام الفيزياء النووية في تحديد تاريخ عمر تكوين المعادن في الارض اوفي الشهب والنيازك او على سطح القمر . وكذلك يمكن الكشف عن تاريخ حضارات اندثرت منذ الالاف السنين او حتى يمكن تحديد تاريخ ظهور اول انسان عل سطح الارض وغيرها الكثير . بالنسبة لتحديد عمر المعادن فلا يمكن استخدام قانون الانحلال للنشاط الاشعاعي لانه من الصعب جدا تحديد عدد النوى N_0 التي كانت موجودة عند الزمن t_0 والتي قد تكون خارج الحقبات الزمنية الجيولوجية ($\sim 10^9 \text{ y}$) .

والطريقة البديلة هي حساب النسبة بين عدد النوى الام $N_P(t_1)$ الى النوى الوليدة $N_D(t_1)$ التي يمكن قياسها الان أي عند الزمن (t_1) في الوقت الحاضر . فلو فرضنا ان عدد النوى الوليدة $N_D(t_0)$ في بداية الزمن (t_0) غير موجود على الاطلاق فان عدد النوى الكلي الان يساوي عدد نوى الام فقط $N_P(t_0)$ في بداية الزمن وعليه فان .

$$N_D(t_1) + N_P(t_1) = N_P(t_0) \dots\dots\dots(2-47)$$

وحسب قانون انحلال النشاط الاشعاعي فان

$$N_P(t_1) = N_P(t_0)e^{-\lambda(t_1-t_0)} = N_P(t_0)e^{-\lambda\Delta t} \dots\dots\dots(2-48)$$

حيث Δt هو عمر العينة ويمكن ايجاده من العلاقة الاتية :

$$\Delta t = t_1 - t_0 = \frac{1}{\lambda} \ln \frac{N_P(t_0)}{N_P(t_1)} \dots\dots\dots(2-49)$$

$$\Delta t = \frac{1}{\lambda} \ln \left[1 + \frac{N_D(t_1)}{N_P(t_1)} \right] \dots\dots\dots(2-50)$$

المعادلة (2-50) تبين عدم الحاجة الى معرفة عدد نوى الام $N_P(t_0)$ عند بداية الزمن $t = 0$. فاذا علمنا ثابت الانحلال λ (الذي يمكن قياسه مختبريا) (كما مر سابقا) وكذلك النسبة الحالية $\frac{N_D(t_1)}{N_P(t_1)}$ التي يمكن معرفتها بالطرق الكيميائية ، فان عمر العينة Δt يمكن ايجاده مباشرة بدقة تحددتها معرفتنا مقدار الدقة عند قياس λ وكل من N_D و N_P . ان احدث تقدير لعمر الارض الذي تم التوصل اليه بهذه الطريقة هو 4.5×10^9 y وهذا يتفق تماما مع القياسات بطرق مختلفة . فعلى سبيل المثال يمكن استخدام هذه الطريقة عند انحلال ^{235}U الى ^{207}Pb او انحلال ^{238}U الى ^{206}Pb او انحلال ^{40}K الى ^{40}Ar . لتحديد الاعداد التي تتراوح بين 50,000 yr الى عدة ملايين السنين ويمكن استخدام طريقة قياس عنصر الاركون . وتستند هذه الطريقة على حقيقة ان نظير البوتاسيوم المشع ^{40}K (عمره النصفى يساوي 1.277×10^9 yr) و يتبلور في المواد ذات الاصل البركاني ثم يبدأ بالانحلال الى نظير الاركون المستقر ^{40}Ar . ولهذه الطريقة اهمية خاصة عند محاولة تحديد تاريخ ظهور اول انسان على وجه الارض . اما تحديد تاريخ عينات من مادة عضوية حديثة العهد نسبيا ، فان الطريقة المتبعة لمعرفة ذلك فهي

استخدام نظيرة الكربون المشع ^{14}C والتي تتم على الشكل الاتي . ان CO_2 الذي يمتص من قبل المادة العضوية ويتكون من النظير المستقر (98.89%) ^{12}C مع مزيج قليل من النظير المستقر الثاني (1.11%) ^{13}C . اما النظير المشع ^{14}C فيتكون في الجو باستمرار نتيجة قصف النيتروجين الموجود في الجو بالاشعة الكونية . وعند قيام النباتات بامتصاص ثاني اوكسيد الكربون من الجو يترسب نظير ^{14}C في النباتات وينتقل الى الحيوانات عندما تاكل تلك النباتات . ان معدل انتاج ^{14}C هو تقريبا ثابت لالاف السنين ، المادة العضوية الحية تصل حالة التوازن بين الكربون فيها والكربون الجوي بحدود ذرة واحدة من ^{14}C لكل 10^{12} ذرة من ^{12}C . ان عمر النصف لنظير ^{14}C هو 5730 سنة ، ولهذا فان لكل غرام من الكربون يعطي فاعليه بحوالي 15 dis/min . وعند موت الكائن الحي فانه يخرج من حالة التوازن مع الكربون الجوي و يتوقف عن امتصاص ^{14}C جديد وان محتوياته السابقة ^{14}C من تبدأ بالنقصان حسب قانون انحلال النشاط الاشعاعي . وبهذا يمكننا تحديد عمر العينات من قياس الفاعلية النوعية (أي الفاعلية لكل غرام) لمحتوياتها من الكربون وبدقة تصل الى خمسين سنة تقريبا . ومن الممكن الحصول على دقة اكبر عند تحديد تاريخ النواتج البايولوجية ، وذلك بالكشف المباشر عن ذرات الكربون المشع ^{14}C حيث يتم تعجيل الايونات الجزيئية التي تتكون من ^{14}C في مجالات كهربائية ومغناطيسية (كما في حالة المطياف الكتلي) ثم تكون بطيئة عند مرورها خلال طبقات رقيقة من المادة البايولوجية . ويمكن لعملية الفرز هذه القياس الى حد ثلاث ذرات من بين من ذرات ^{14}C من 10^{16} من ذرات ^{12}C .

مثال محلول

غرامان من الكربون في القطعة خشبية وجدت في معبد قديم ، حلت ووجد ان لها فاعلية مقدارها 20dis/min . ما عمر القطعة الخشبية اذا علمت ان الفاعلية النوعية للنظير المشع ^{14}C في الكربون ثابتة وتساوي 15 dis/min ، علما بان عمر النصف لنظير ^{14}C هو 5730 سنة .

الحل

الفاعلية النوعية هي الفاعلية مقسومة على الكتلة . وعليه فالفاعلية النوعية في الوقت الحاضر هي

$$\text{Specific activity} = \frac{\text{Activity (dis/min)}}{\text{Weight (gm)}}$$

$$\text{Specific activity} = \frac{20 \text{ dis/min}}{2 \text{ g}} 10 \frac{\text{dis}}{\text{min}} / \text{g}$$

وبتطبيق قانون الانحلال والمعادلة (2-6) وحيث ان الفاعلية النوعية الابتدائية هي 15 dis/min/g والفاعلية في الوقت الحاضر تساوي 10 dis/min/g يمكن ايجاد الزمن t .

$$A = A_0 e^{-\lambda t}$$

$$10 = 15 X e^{-\lambda t}$$

والان نحسب ثابت الانحلال من عمر النصف الذي يساوي 5730 سنة

$$\lambda = \frac{0.693}{5730} = 1.209 X 10^{-4} \text{ sec}^{-1}$$

$$\frac{10}{15} = e^{-1.209 X 10^{-4} X t}$$

وبهذا يكون عمر المعبد الخشبي القديم

$$t = 3353 \text{ years}$$

12-2 انتاج (حصيلة) نظير مشع بطريقة القصف النووي :

لو فرضنا اننا قمنا بقصف عينة (او مادة معينة او هدف يتكون من نوى مستقرة) بالنيوترونات من مفاعل نووي او بجسيمات مشحونة (مثل البروتونات ، الديتروونات او جسيمات الفا ...الخ) من معجل كالسايكوترون مثلا الذي يستخدم بكثرة في مثل هذه الاغراض . وكنتيجه للقصف حصلنا على نوى جديدة مشعة بمعدل انتاج ثابت مقداره R . وهذا يعني الاتي :

1- ان هناك نتاجا ثابتا للمادة المشعة الجديدة يسمى بالحصيلة التي تمثل معدل نتاج فاعلية جديدة و

يمكن حسابه من العلاقة الاتية :

$$R = N_0 \sigma \phi \quad \text{or} \quad R = N_0 \sigma I \dots \dots \dots (2-51)$$

حيث N_0 عدد ذرات (نوى) الهدف ، σ المقطع العرضي للتفاعل (الذي يمثل احتمالية تفاعل جسيمة واحدة مع نواة هدف واحدة و ϕ هو فيض النيوترونات في حالة استخدام المفاعل النووي ، و I هو تيار الجسيمات المشحونة عند استخدام السايكلترون . ان الحصيلة هي الميلان الابتدائي لمنحني . النمو للفاعلية الاشعاعية المتكونة .

2- ان المادة الجديدة نفسها مشعة وتنحل حسب قانون الانحلال

$$-\frac{dN}{dt} = \lambda N$$

3- ان معدل الانتاج الصافي للنوى المشعة يساوي معدل الانتاج مطروحا منه معدل الانحلال .

صافي معدل الانتاج = معدل الانتاج - معدل الانحلال

أي ان

$$\frac{dN}{dt} = R - \lambda N \quad \dots\dots\dots (2-52)$$

ومن الممكن حل هذه المعادلة التفاضلية على وفق الاتي :

$$\frac{dN}{dt} + \lambda N = R$$

وبضرب طرفي المعادلة بالمقدار $e^{+\lambda t}$ نحصل على

$$e^{+\lambda t} \frac{dN}{dt} + \lambda N e^{+\lambda t} = R e^{+\lambda t}$$

ويمكن كتابة الجانب الايسر من المعادلة بالشكل الاتي واخذ التكامل له

$$\int \frac{d}{dt} (N e^{\lambda t}) = \int R e^{\lambda t}$$

حيث C هو ثابت التكامل ويجب تحديد قيمته من الشروط الابتدائية . حيث $(t=0)$ في بداية الزمن أي بداية التشعيع ، كان عدد النوى المشعة صفرا $(N=0)$ وعلى هذا فان

$$C = -\frac{R}{N}$$

وعند التعويض عن قيمة C بالمعادلة السابقة نحصل على

$$N = \frac{R}{\lambda} (1 - e^{-\lambda t}) \dots\dots\dots (2-53)$$

والتي يمكن كتابتها بالشكل الآتي :

$$N = N_o (1 - e^{-\lambda t}) \dots\dots\dots (2-54)$$

حيث $N_o = \frac{R}{\lambda}$ هو أعلى قيمة يمكن الحصول عليها من النوى المشعة التي تكونت نتيجة التشعيع .

أما الفاعلية الإشعاعية الناتجة فيمكن حسابها من المعادلة (2-53) وعلى وفق الآتي :

$$A(t) = \lambda N = R(1 - e^{-\lambda t}) \dots\dots\dots (2-55)$$

التي تمثل قوة strength المصدر المشع مباشرة بعد الانتهاء من إنتاجه في المفاعل النووي أو بواسطة المعجلات .

مما تقدم ومن الحسابات التي يمكن أن نقوم بها بالنسبة للتشعيع لفترات زمنية مختلفة ، المعادلة (2-55) يمكن القول أننا نستطيع إنتاج 75% من الفاعلية العظمى $N_o = \frac{R}{\lambda}$ عند التشعيع لمدة تساوي عمري نصف $(2t_{1/2})$ وإنتاج نسبة 87.5% عند التشعيع لمدة ثلاثة أعمار نصفية $(3t_{1/2})$. أما التشعيع لأكثر من ذلك فإنه لا يزيد من الفاعلية إلا بمقدار ثابت تقريباً وصغير جداً والواقع ، أن كلفة استخدام المفاعل أو المعجل عادة تتناسب مباشرة مع زمن التشعيع اللازم للحصول على النشاط الإشعاعي المطلوب . وعليه فمن غير العملي أن تشع عينة لأكثر من ضعفي أو ثلاثة أضعاف العمر النصفية .

13-2 وحدات النشاط الإشعاعي :

إن التطور الكبير الذي حدث في النصف الثاني من القرن الحالي على وجه الخصوص في موضوع بناء

معجلات عديدة وذات قدرات عالية وكذلك الانتشار الواسع للمفاعلات النووية وانتشار الثقافة النووية في الكثير من مجالات الحياة . بالإضافة الى اختبارات الاسلحة النووية وحتى الى الاستخدام الفعلي لتلك الاسلحة علاوة على الكوارث النووية التي حدثت في العديد من البلدان واخرها، بالطبع ، حادثة جرنوبل عام 1986 . كل ذلك يتطلب معرفة دقيقة بطبيعة الاشعاع وتأثيراته المختلفة على الكائن الحي وعلى اجزاء حساسة منه وكذلك على البيئة . كما يتطلب استخدام طرق ووسائل دقيقة لقياسه وبالتالي وضع وحدات لتحديد تأثيراته البيولوجية وغير البيولوجية تتناسب والتطورات التي حدثت في مجال الاشعاع والوقاية منه واستخدامه في الاغراض السلمية وغير السلمية ولهذه الاسباب فان وحدات جديدة تظهر بين الحين والآخر بالإضافة الى الوحدات الاساس التي مازال معمول بها . وفي ادناه سنتطرق الى اهم الوحدات المستخدمة لقياس النشاط الاشعاعي بما في ذلك الوحدات الحديثة كما ستحاول التطرق اليها حسب استخداماتها العملية والتشخيصية .

الكوري (Ci) Curie .

ان فاعلية مادة ناشطة اشعاعيا حددت منذ البداية بوحدة سميت بالكوري (Ci) والتي تعرف على انها كمية المادة المشعة التي تعطي 3.7×10^{10} انحلال في الثانية وعليه فان الكوري هي مقياس فقط لكمية (غرامات او كيلو غرامات) المادة المشعة وليست مقياسا لمعدل الانحلال ، و يعرف الكوري على انه فاعلية غرام واحد من نظير الراديوم ^{226}Ra (عمره النصفى $t_{1/2} = 1620 \text{ y}$) ويمكن حساب الكوري بعدد الانحلالات / ثانية وكما يلي :

$$\text{Activity} = \left(-\frac{dN}{dt} \right) = \lambda N$$

$$\lambda = \frac{0.693}{1620} = 1.36 \times 10^{-11} \text{ sec}^{-1}$$

$$N = \frac{w(g) \times N_A}{A} = \frac{1 \times 6.022 \times 10^{23}}{226} = 0.0266 \times 10^{23} \text{ atom/mole}$$

$$A = 1.36 \times 10^{-11} \times 0.0266 \times 10^{23} = 3.7 \times 10^{10} \text{ dis/sec}$$

$$1\text{Curie} = 1\text{Ci} = 3.7 \times 10^{10} \text{ dis/sec} \dots\dots\dots(2-56)$$

اما الوحدة الدولية فهي البيكرل حيث تساوي انحلال / ثانية لذا فان

$$1Bq = 1 \text{ dis/sec}$$

$$1Ci = 3.7 \times 10^{10} Bq$$

الفاعلية النوعية Specific Activity .

من الجدير بالملاحظة ان الكيوري ، على الرغم من استخدامها وحدة قياس الكمية ، الا انها لم تذكر أي شيء فيها يخص العلاقة بين كتلة المادة المشعة والفاعلية . ان هذه العلاقة تسمى بالفاعلية النوعية ويمكن اعطاؤها بدلالة وحدة انحلال / ثا/غرام .

$$\text{Specific Activity} = \frac{\text{Activity}}{\text{weight}} = \frac{N\lambda}{W} = \frac{\lambda N_A}{A}$$

$$S.A. = 6.022 \times 10^{23} \times \frac{\lambda}{A} \frac{\text{dis}}{\text{sec}} \dots\dots\dots (2-57)$$

الفاعلية النوعية بوحدات الكيوري / غرام هي

$$S.A. = \frac{6.022 \times 10^{23}}{3.7 \times 10^{10}} \times \frac{\lambda}{A} = 1.63 \times 10^{13} \times \frac{\lambda}{A} \text{ Ci/g} \dots\dots\dots (2-58)$$

$$S.A. = 1.63 \times 10^{13} \times \frac{0.693}{A \times t_{1/2}} = \frac{1.13 \times 10^{13}}{A \times t_{1/2}} \text{ Ci/g} \dots\dots\dots (2-59)$$

مثال محلول:

احسب الفاعلية النوعية لنظير الكبريت ^{35}S علما بان عمره النصفى يساوي 87 يوما ؟

الحل :

بما ان العمر النصفى لنظير الكبريت قد اعطي ، فاننا سوف نستخدم المعادلة (2-59) مباشرة للحصول على الفاعلية النوعية .

$$S.A. = \frac{1.13 \times 10^{13}}{A \times t_{1/2}} = \frac{1.13 \times 10^{13}}{35 \times 87 \times 24 \times 3600} = 4.3 \times 10^4 \text{ Ci/g}$$

ملاحظة : عند حساب الفاعلية النوعية لاحتاج الى معرفة كتلة المادة المشعة لكننا عند حساب الفاعلية $A = \lambda N$ يجب ان نعرف عدد النوى المشعة او الكتلة . عند التعامل مع الاشعاع ويكون من الضروري التمييز بين جرعات وحدتين مهمتين هما : الوحدة المستخدمة عند التعرض للاشعاع (الروننتكون) والوحدة المستخدمة عند امتصاص الاشعاع (راد) .

*وحدة الرونتكون (R) Roentgen Unit :

ان وحدة الرنتكون هي وحدة جرعة التعرض للاشعاع exposure dose التي كانت قد وضعت في الوقت الذي كانت الاشعة السينية واشعة كاما هي الاشعاعات الرئيسة المعروفة . اما الوحدات التي يفضل استخدامها في الوقت الحاضر فهي راد rad وريم rem . وتعرف الرنتكون على انه كمية الاشعاع الذي يمر في 1سم³ (الذي يقابل كتلة 0.001293 غرام) من الهواء الجاف عند درجة حرارة 0°C وضغط 760mm زئبق ، وحدة واحدة من الشحنة الكهروستاتيكية ($e = 4.8 \times 10^{10} \text{ esu} = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$) (الموجبة او السالبة) لذا فان الرونتكون يساوي:

$$1R = \frac{1 \text{ esu}}{0.001293 \text{ g}} = \frac{1.6 \times 10^{-19} \text{ C}}{4.8 \times 10^{-10} \times 0.001293 \times 10^{-3} \text{ Kg}} = 2.58 \times 10^{-4} \text{ C/Kg} \dots\dots(2-60)$$

ان احدى الخواص الشائعة للإشعاعات النووية هي قابليتها على تأيين ionize أي اخراج الكترونات من الذرات التي تتفاعل معها . وان الشحنة الكهربائية الكلية Q المنتجة في كتلة m من الهواء تسمى بالتعرض للاشعاع X exposure لذا فان مقدار التعرض هو

$$X = \frac{Q}{m} \dots\dots\dots(2-61)$$

ويقاس بالوحدات الدولية بالكولوم / كغم . وعند التعامل مع مصادر اشعة كاما ، مثلا فمن المفيد حساب معدل التعرض للاشعاع على مسافات مختلفة (d) اذا علمنا فاعلية المصدر المشع A وذلك حسب العلاقة الاتية

$$\frac{\Delta X}{\Delta t} = \Gamma \frac{A}{d^2} \dots\dots\dots(2-62)$$

حيث $\frac{\Delta X}{\Delta t}$ هو معدل التعرض للإشعاع و Γ هو specific γ -ray constant الثابت النوعي لإشعة كاما والذي يعتمد على طاقة وشدة إشعة كاما المنبعثة من المصدر المشع ووحدته هي رونتغن $\frac{C}{\text{ساعة}}$ $\frac{Rm^2}{hCi}$.

* جرعة الامتصاص (راد) Absorption Dose (rad) :

وحدة الراد هي جرعة الإشعاع الممتص وتعد من الوحدات الأساس لقياس الطاقة الممتصة من قبل وحدة كتلة من النسيج وليس الهواء . ان وحدة راد تستخدم في التشعيع الخارجي باستخدام إشعة كاما او النيوترونات او الجسيمات المشحونة بالإضافة الى استخدامها بالنسبة للترسيب الداخلي internally deposited للنظائر المشعة .

$$1rad = 100 \frac{erg}{g} = 10^{-2} J/Kg \dots\dots\dots(2-63)$$

اما في وحدات الانحلالات في الثانية فان راد يساوي

$$1rad = 10^6 \text{ dis/sec}$$

$$1rad = \frac{1}{0.88} R (R \rightarrow \text{roentgen})$$

ان الجرعة الممتصة بالوحدات الدولية si هي الكري Gray (Gy) . التي تساوي امتصاص طاقة مقدارها جول واحد من قبل كيلوغرامات من المادة الممتصة $1 J/Kg$ لذا فان

$$1Gy = 100 rad \dots\dots\dots(2-64)$$

* ريم (rem roentgen equivalent man) :

وحدة الريم هي وحدة قياس مكافئ الجرعة Dose Equivalent (DE) . وان مكافئ الجرعة هو حاصل ضرب الجرعة (D) في عدد يمثل الاهمية البيولوجية النسبية او التأثير البيولوجي النسبي RBE للإشعاع ، الذي يسمى بمعامل النوعية QF اما التأثير البيولوجي النسبي فهو نسبة جرعة إشعاع معين الى

جرعة الاشعة السينية التي تنتج نفس التأثير البيولوجي . ومن تعريف ريم ، فان مكافئ الجرعة = الجرعة
× معامل النوعية

$$DE = D \times QF \dots\dots\dots(2-65)$$

فاذا كانت الجرعة مقاسة بوحدات راد فان مكافئ الجرعة يقاس بوحدات ريم

$$DE(rem) = D(rad) \times QF \dots\dots\dots(2-66)$$

واذا استخدمنا الوحدة الدولية لقياس الجرعة . أي وحدة الكري فان مكافئ الجرعة يقاس بوحدة سيفرت Sievert (Sv) وعلى الشكل الاتي

$$DE(Sv) = D(Gy) \times QF \dots\dots\dots(2-67)$$

وبناء على هذا فان سيفرت واحد يساوي مائة ريم

$$1Sv = 100 rem$$

الحد المسموح به للتعرض للاشعاع :

الحد المسموح به للتعرض للاشعاع لازال موضع جدل لم يتم تحديده بصورة نهائية . والمصدر الرئيس للمعلومات عن تاثير الاشعاع من الدراسة الشاملة التي اجريت على ضحايا القنبلتين النوويتين اللتين القيتا على مدينتي هيروشيما وناكازاكي في اليابان عام 1945 .

ان حدود المعتمدة في الوقت الحاضر والتي اوصت بها الوكالة الدولية للوقاية من الاشعاع (ICRP) على انها جرعة كل جسم Whole-body هي 5 rem/yr بالنسبة للعاملين بالاشعاع والمؤسسات النووية و 0.5rem/yr بالنسبة للفرد الواحد الذي لا يتعامل مع الاشعاع و 0.170 rem/yr كمعدل لعموم الناس .

ومازالت هناك اختلافات في معدل الجرعة المسموح بها permissible dose rate بالنسبة للعاملين بالاشعاع وحسب نوع العضو المتاثر بالاشعاع .

فعلى سبيل المثال الجرعة المسموح بها بالنسبة للغدد التناسلية ونخاع العظم هي 0.05 rem /yr

علما بان ما نستلمه من مصادر الخلفية الاشعاعية الطبيعية والاشعة الكونية والنظائر المشعة التي تتكون طبيعيا مثل سلاسل اليورانيوم والثوريوم وكذلك البوتاسيوم حوالي 0.1-0.2 rem/yr والجدول التالي يبين الكميات والوحدات المستخدمة عند قياس الاشعاع .

الكمية	مجال استخدامها (لقياس)	الوحدات التقليدية	الوحدات الدولية SI
الفاعلية (A)	معدل الانحلال	كيوري (Ci)	بيكرل (Bq)
التعرض للاشعاع (X)	تأيين الهواء	رونتن (R)	كولوم/كغم (C/Kg)
جرعة الامتصاص (D)	امتصاص الطاقة	راد (rad)	كري (Gy)
مكافئ الجرعة (DE)	تأثيرات بايولوجية	ريم (rem)	سيفرت (Sv)

تفاعلات الاشعاع مع المادة

Interactions of Radiation with Matter

مقدمة :

ان ما يقصد بكلمة الاشعاع او الاشعاعات النووية : جميع الجسيمات المشحونة وغير المشحونة والاشعة الكهرومغناطيسية التي تنتج في العمليات الذرية والنووية الطبيعية والاصطناعية او بواسطة المعجلات والتي تستطيع ان تتفاعل مع الوسط الذي تمر فيه ويمكن تقسيم الاشعاعات النووية الى ثلاثة انواع وهي :

الجسيمات المشحونة charged particles (مثل الالكترونات والبروتونات وجسيمات الفا وشظايا الانشطار ... الخ) ، والجسيمات غير المشحونة uncharged particles (واهما النيوترونات) ، والاشعة الكهرومغناطيسية electromagnetic rays مثل (اشعة كاما و الاشعة السينية واشعة الكبح) .

ان تفاعل كل نوع من الانواع الثلاثة تمتلك الية تفاعل تختلف عن اليات تفاعلات الانواع الاخرى بسبب طبيعة الاشعاع نفسه .

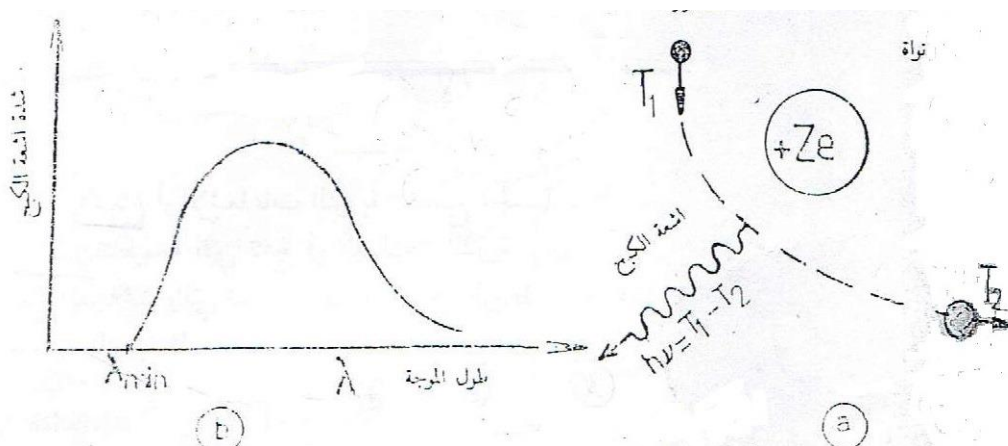
٣-١ اشعة الكبح (Bremsstrahlung (braking radiation) :

اشعة الكبح : هي اشعة كهرومغناطيسية تنبعث عندما تمر جسيمة مشحونة (الكترون او جسيمة ثقيلة) بالقرب من نواة ذات شحنة كبيرة . فتخضع لتعجيل كبير مما يؤدي الى تغيير سريع ومفاجئ في اتجاه وسرعة الجسيمة المشحونة . وبما ان كل جسيمة مشحونة معجلة يجب ان تشع طاقة كهرومغناطيسية فان الجسيمات المشحونة تتخلص من طاقتها المكتسبة باعطاء موجات كهرومغناطيسية تسمى اشعة الكبح .

ان قياس الاطوال لامواج اشعة الكبح السينية الناتجة عن تعجيل الالكترونات تعطي طيفا مستمرا بطول موجة ذات قيمة صغرى . ويمكن ان نفهم بسهولة سبب وجود قيمة صغرى لطول الموجة ذلك لان الطاقة العظمى التي تستطيع اشعة الكبح ان تكتسبها هي الطاقة الحركية الكلية للالكترون . وهذا يعني ان تردد

اشعة الكبح يكون اعظم ما يمكن $E = h\nu$ اي ان طول الموجة هو اصغر ما يمكن لان $\lambda_{min} = \frac{c}{V_{max}}$

والشكل (٣-١) يبين كيفية انبعاث اشعة الكبح وطول الموجة الصغرى



الشكل (٣-١) : a: يبين انبعاث اشعة الكبح b: طيف الاشعة السينية المستمر بطول موجة صغرى

٣-٢ تفاعل الجسيمات المشحونة مع المادة :

تنقسم الجسيمات المشحونة الى قسمين : جسيمات مشحونة ثقيلة Heavy charged particles وهي كل الجسيمات التي تكون اقل من الالكترون (مثل البروتونات والديتروونات وجسيمات الفا ... الخ) وجسيمات مشحونة خفيفة Light charged particles اهمها الالكترون والبوزوترونات التي تتفاعل مع المادة بطريقة خاصة سنتطرق اليها لاحقا .

٣-٣ تفاعل الجسيمات المشحونة الثقيلة :

عند مرور جسيمة مشحونة خلال وسط ما فانها تتفاعل بشكل رئيس مع الالكترونات ذلك الوسط نتيجة لقوة كولوم التي تؤثر بين الجسيمة المشحونة والالكترونات . وبما ان احتلال نوى الوسط حوالي 10^{-15} فقط من حجم الذرات الموجودة فيه فان احتمالية تصادم الجسيمة المشحونة مع الالكترونات هي تقريبا 10^{15} مرة اكبر من احتمالية تصادمها مع النوى ولهذا فان الالية المهيمنة على فقدان طاقة الجسيمات المشحونة هي الاستطارة الكولومية بواسطة الكترونات الذرات مما يؤدي الى تأيينها او اثارها . وهناك بعض النقاط الاساس يجب اخذها بنظر الاعتبار عند دراسة هذا الموضوع وهي :-

١- قبل فقدان الجسيمة المشحونة لجميع طاقتها يمكن ان تقوم بعدة آلاف من التصادمات الرأسية وغير الرأسية ، علما بان هناك انتقالا اعظم للطاقة من الجسيمة المشحونة الى الالكترونات يتم عند التصادم المباشر (الرأسي) Head on collision ، وفي معظم التصادمات الاخرى يكون فقدان الطاقة اقل من ذلك بكثير .

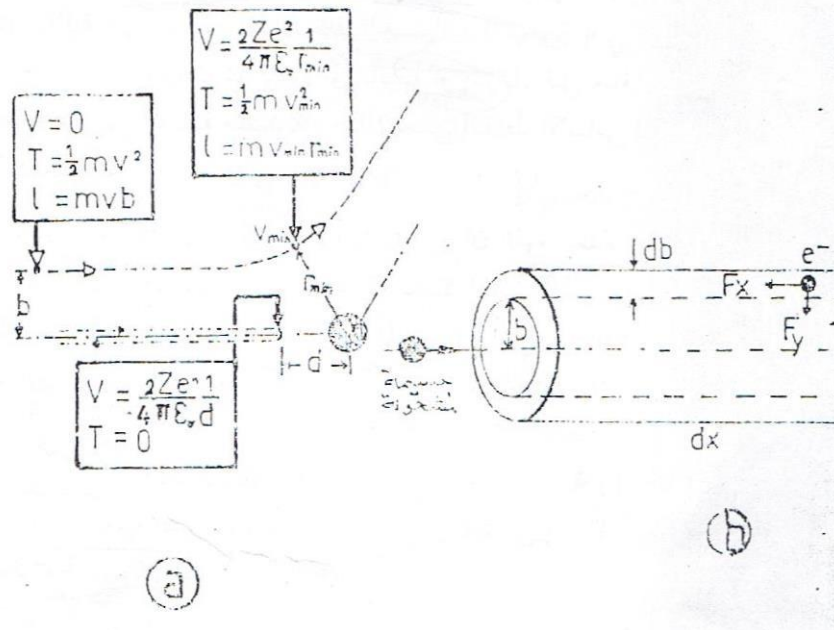
٢- في التصادم غير المباشر glancing collision بين الجسيمة المشحونة والالكترونات تنحرف الجسيمة المشحونة الثقيلة بزوايا صغيرة جدا بحيث يمكن اهمالها وعلى هذا تسير الجسيمة بخط مستقيم تقريبا .

٣- بما ان لقوة كولوم مدى غير نهائي ، فان الجسيمة تتفاعل في الوقت نفسه مع عدد من الالكترونات وبهذا تفقد طاقتها بالتدريج ولكن يكون ذلك باستمرار على طول مسارها حتى تتوقف عن الحركة . وتسمى المسافة المقطوعة بالمدى range .

٤- الطاقة اللازمة لتأيين الذرة قليلة نسبيا (عدة الكترون فولت) واذا لم يعطى الالكترون الطاقة الكافية فان الذرة ستنقل الى مستوى الاثارة ، الذي تعود منه بسرعة الى المستوى الارضي . اما الالكترونات التي تكتسب طاقات في نطاق الكيلو الكترون فولت (KeV) والتي تعرف باشعة دلتا Delta rays فتستطيع انتاج ايونات عن طريق التصادمات التي تؤدي الى انتاج الكترونات ثانوية عديدة . وعند حساب فقدان الطاقة من قبل الجسيمة المشحونة يجب ان ندخل في الحساب انتاج الالكترونات الاولى والثانوية بالاضافة الى طاقة اثار الذرات .

١-٣-٣ فقدان الطاقة بالتصادم Energy loss by Collision :

كما مر سابقا فان الجسيمات المشحونة تتصادم مع ذرات الوسط اما بتصادم راسي ($b = 0$) او بتصادم غير مباشر ($b \neq 0$) حيث b يسمى بمعلم التصادم impact parameter او بعد التصادم ، وهو اصغر مسافة يقترب فيها مركزا الجسيمة المشحونة الساقطة والنواة كل منهما من الاخر عند غياب قوة التناثر بينهما.



الشكل (٣-٢) a: مخطط تصادم جسيمة مشحونة مع النواة الهدف b: جسامات تدخل الحلقة بين b و b+db

ففي تصادم رأسي ($b = 0$) بين جسيمة مشحونة ذات كتلة M والكترون ذو كتلة m (على فرض ان الالكترون ساكن وحر) فان الفقدان في الطاقة الحركية للجسيمة الساقطة يحسب من العلاقة الاتية

$$\Delta T = T \left(\frac{4m}{M} \right) \dots \dots \dots (3-1)$$

حيث T هي الطاقة الحركية للجسيمة المشحونة الساقطة . اما فقدان الطاقة في وحدة الطول $\frac{dE}{dx}$ فيمكن حسابه بصورة عامة اي عندما $b \neq 0$ وعلى وفق الاتي :

نفرض ان الجسيمة المشحونة الثقيلة تقترب من النواة في مسار على شكل خط مستقيم وعلى بعد مسافة b كما مبين في الشكل (٣-٢) وان الالكترون حر ، لتبسيط عملية الحساب ، لذا فان مقدار فقدان الطاقة من قبل الجسيمة المشحونة يساوي مقدار ربح الطاقة من قبل الالكترون. ومن الممكن حساب هذا الربح على وفق الاتي : ان قوة كولوم $\vec{F}$ التي تؤثر فيها الجسيمة المشحونة على الالكترون يمكن تحليلها الى مركبة افقية F_x ومركبة شاقولية F_y حيث $\vec{F} = \vec{F}_x + \vec{F}_y$. ان المركبة الافقية لا تعمل على اخراج الالكترون من قشرته وتكسبه زخماً مقداره Pe وعلى هذا فان

$$\int F_x dt = 0 \dots\dots\dots(3-2)$$

$$\int F_y dt = Pe \dots\dots\dots(3-3)$$

ان من الممكن حساب الزخم المكتسب من قبل الالكتران بتطبيق قانون كاوس للشحنات الكهروستاتيكية .

$$\int E dS = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \times 4\pi$$

حيث E تمثل قوة المجال الكهربائي على سطح حجم اي مسار مغلق يحيط بالشحنة الكهربائية q (او $\frac{q}{4\pi\epsilon_0}$ بالوحدات الدولية) . وان dS تمثل وحدة السطح المحيطة بالشحنة الكهربائية . وعلى وفق المبين في الشكل (٣-٢) فان تفاعل الجسيمة المشحونة مع الالكتران سيكون على شكل اسطوانة نصف قطرها يساوي معلم التصادم b وان ارتفاعها الجانبي سيكون مساويا لمسافة dx . وعلى هذا فان $ds = 2\pi b dx$ وحيث ان $E = \frac{F_y}{e}$ وان $q = ze$ فان

$$\int E dS = \int \frac{F_y}{e} \times 2\pi b dx = \frac{ze}{4\pi\epsilon_0} \times 4\pi$$

$$\int \frac{F_y}{e} dx = \frac{ze}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2}{b} \dots\dots\dots(3-4)$$

وحيث ان المسافة المقطوعة من قبل الالكتران هي $dx = vdt$ فان المعادلة (٣-٤) تصبح كالآتي :

$$\int F_y dt = \frac{ze}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{2}{bv} \dots\dots\dots(3-5)$$

$$\therefore Pe = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right) \frac{2z}{bv} \dots\dots\dots(3-6)$$

حيث Pe هو الزخم المكتسب من قبل الالكتران (حسب المعادلة ٣-٣) ولما كان من المعروف ان قيمة الثابت $\left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right)$ تساوي $1.44 \text{ MeV} \cdot \text{fm}$ والتي يمكن حسابها بسهولة . فان الطاقة الحركية التي يكتسبها الالكتران والتي تفقدها الجسيمة المشحونة الثقيلة تساوي .

$$T = \frac{Pe^2}{2m_0} = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 \times \frac{2z^2}{m_0 b^2 v^2} \dots\dots\dots(3-7)$$

وفي هذه المعادلة نجد ان جميع الكميات يمكن قياسها او معرفتها باستثناء معلم التصادم b ذلك من الصعب قياسه مباشرة . لذا يجب ايجاد قيمته بطريقة غير مباشرة . بما ان قوة كولوم متناظرة بالنسبة لتفاعل الجسيمة المشحونة مع الالكترونات فان الاستطارة الكولومية تكون على شكل اسطوانة متناظرة حول محور حزمة الجسيمات الساقطة ، وعليه فاننا نتعامل مع شكل حلقي سمكه db ومساحته $2\pi b db$ وفق الشكل (٣-٢) .

فأذا فرضنا ان n هو عدد الذرات في وحدة الحجم ، وان Z هو عدد الالكترونات الموجودة في كل ذرة فان nZ سيمثل عدد الالكترونات في وحدة الحجم من مادة التوقيف (مادة الكاشف مثلا) وعلى هذا فان عدد الالكترونات الكلي الموجودة في اسطوانة مساحة قاعدتها $2\pi b db$ وعلى مسار طوله dx هي

$$nZ \cdot 2\pi b db \cdot dx \dots\dots\dots (3-8)$$

وبما ان كل الكترون سيكتسب طاقة مقدارها T ، حسب المعادلة (٣-٧) فهذا يعني ان الجسيمة المشحونة ستفقد طاقة كلية في وحدة المسافة مساوية الى

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \int_{b_{min}}^{b_{max}} nZ \cdot 2\pi b db \cdot \frac{2z^2}{m_0 b^2 v^2} \dots\dots\dots (3-9)$$

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \frac{4\pi z^2 nZ}{m_0 v^2} \ln \frac{b_{max}}{b_{min}} \dots\dots\dots (3-10)$$

والان يجب ان نحدد قيم معلم التصادم العظمى b_{max} والصغرى b_{min} . ان زمن التصادم Δt يجب ان لا يكون اطول من مدة دوران الالكترون في مداره اثناء انتقال الطاقة الى الالكترون

$$\Delta t_{max} = \frac{1}{v} = \frac{b_{max}}{v}$$

حيث v هي تردد الدوران

$$\therefore b_{max} = \frac{v}{v} \dots\dots\dots (3-11)$$

اما b_{min} فتتحدد من مبدأ انعدام الدقة لان الالكترون لا يجب ان يوجد بالنسبة للجسيمة الثقيلة على مسافة اقل من طول موجة دي برولي الخاصة به لكي لا يدخل داخل الجسيمة المشحونة . وبما ان

$$\Delta x . \Delta p = \frac{\hbar}{2}$$

$$\therefore b_{min} = \frac{\hbar}{2p} = \frac{\hbar}{2m_0 v} \dots\dots\dots(3-12)$$

ولهذا فان

$$\frac{b_{max}}{b_{min}} = \frac{2m_0 v^2}{\hbar v}$$

وبالتعويض عن هذه القيمة في المعادلة (٣-١٠) نحصل على

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \frac{4\pi z^2 n Z}{m_0 v^2} \ln \frac{2m_0 v^2}{\hbar v}$$

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \frac{4\pi z^2 n Z}{m_0 v^2} \ln \frac{2m_0 v^2}{I_{av}} \dots\dots\dots(3-13)$$

ومن الممكن كتابة المعادلة (٣-١٣) بالصيغة الآتية :

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \frac{4\pi z^2 N_A Z \rho}{m_0 c^2 \beta^2 A} \ln \frac{2m_0 c^2 \beta^2}{I_{av}} \dots\dots\dots(3-14)$$

وحيث I_{av} هو معدل جهد التاين والاثارة للذرات ويساوي تجريبيا الى 86 eV بالنسبة للهواء و 163 eV بالنسبة للالمنيوم وان ze شحنة الجسيمة المشحونة الثقيلة وان m_0 كتلة الالكترون ، $v = \beta c$ سرعة الجسيمة المشحونة ، ρ ، A ، Z هي العدد الذري والعدد الكتلي وكثافة مادة التوقيف على التوالي . N_A عدد افوكادرو وان $\left(\frac{n}{V}\right) = \frac{\rho X N_A}{A}$. المعادلة (٣-١٤) تستخدم عندما تكون سرعة الجسيمة المشحونة الثقيلة غير نسبية وعندما تسير الجسيمات نسبية يجب ادخال التصحيحات المتعلقة بالسرع النسبية وبهذا تصبح العلاقة النظرية لفقدان الطاقة لوحدة المسافة كالآتي :

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 X \frac{4\pi z^2 N_A Z \rho}{m_0 c^2 \beta^2 A} \left[\ln \left(\frac{2m_0 c^2 \beta^2}{I_{av}} \right) - \ln(1 - \beta^2) - \beta^2 \right] \dots\dots\dots(3-15)$$

ان من الممكن تحديد مقدار فقدان الطاقة عمليا بدون الرجوع الى الحسابات النظرية (١٥-٣) وذلك بتحديد عدد الايونات i الناتجة على طول مسار الجسيمة المشحونة اي ان

$$\left(\frac{dT}{dx}\right) = Wi \dots\dots\dots(3-16)$$

حيث W هو مقدار الطاقة اللازمة لانتاج ايون واحد ولا يعتمد بدرجة كبيرة عمليا على الطاقة الحركية للجسيمة الساقطة ولا على نوعها (شحنتها كتلتها) . وذلك وفق المبين في الجدول

الجسيمة	الوسط	طاقتها	W(eV)
الالكترون	هواء	5 KeV	35.0
البروتون	هواء	340 KeV	33.3
جسيمات الفا	هواء	5.3 KeV	35.2
جسيمات الفا	هيدروجين	5.3 KeV	36.0
جسيمات الفا	هيليوم	5.3 KeV	31.0

ومن الجدول يتبين ان معدل الطاقة اللازمة لانتاج ايون واحد يصل الى حوالي 34 eV

مثال:

احسب عدد الايونات الناتجة عند فقدان جسيمات الفا جميع طاقتها التي تساوي 5.3 MeV في حجرة التأين المملوءة بالهواء ؟ وما مقدار الشحنة الكلية الناتجة للالكترونات ؟

الحل :

بما ان معدل الطاقة اللازمة لانتاج ايون واحد هي 34 eV فيمكن حساب عدد الايونات من (١٦-٣) كالآتي

$$T = Wi$$

$$5.3 \times 10^6 = 34 \times i$$

$$i = \frac{5.3 \times 10^6}{34} = 155882 \text{ ions} = 1.56 \times 10^5 \text{ ions}$$

وبما ان كل الكترون يحمل شحنة مقدارها $1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$ فان شحنة الالكترونات الكلية تساوي

$$Q_e = 1.56 \times 10^5 \times 1.6 \times 10^{-19} = 2.50 \times 10^{-16} \text{ Coulomb}$$

٣-٣-٢ المدى The Range :

المدى او احيانا يسمى بمعدل المدى mean range وهو معدل المسافة المقطوعة من قبل الجسيمة المشحونة قبل فقدانها لجميع طاقتها الحركية ويمكن حسابه بتكامل المعادلة (٣-١٤) او (٣-١٥) على نطاق طاقة الجسيمة المشحونة ، اي ان

$$R = \int_0^R dx = \int_{T_0}^0 \frac{dx}{dT} dT = \int_0^{T_0} \left(-\frac{dT}{dx} \right)^{-1} dT \dots\dots\dots(3-17)$$

حيث ان T_0 هي الطاقة الحركية الابتدائية للجسيمة المشحونة . وبالتعويض عن قيمة $\left(-\frac{dT}{dx} \right)$ من المعادلة (٣-١٤) او المعادلة (٣-١٥) لنحصل على

$$R = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 \int \left(\frac{4\pi z^2 N_A Z \rho}{m_0 C^2 \beta^2 A} \right) \ln \left(\frac{2m_0 C^2 \beta^2}{I_{av}} \right) dT \dots\dots\dots(3-18)$$

فاذا كان المقدار $\ln \left(\frac{2m_0 C^2 \beta^2}{I_{av}} \right)$ لا يعتمد على سرعة الجسيمة المشحونة عندئذ يمكن كتابة (٣-١٨) بالشكل البسيط الاتي الذي يبين ان مدى الجسيمة المشحونة يتناسب مع مربع الطاقة الحركية الابتدائية

$$R \propto T_0^2 \dots\dots\dots(3-19)$$

كما يمكن كتابة المعادلة (٣-١٧) بالشكل الاتي الذي يؤدي الى نفس نتيجة المعادلة (٣-١٩)

$$R = MZ^2 \int f(v)dv \dots\dots\dots(3-20)$$

حيث $f(v)$ هي دالة تتعلق بسرعة الجسيمة (اي بطاقتها الحركية) لا تعتمد على شحنة الجسيمة وكتلتها .

وبهذا يكون من الممكن اجراء مقارنة بين مدد جسيمات مختلفة تسير في المادة نفسها وتكون ذات سرع ابتدائية متساوية :

$$\frac{R_1}{R_2} = \frac{M_1}{M_2} = \frac{Z_2^2}{Z_1^2} \dots\dots\dots (3-21)$$

حيث Z_1 M_1 R_1 هي المدى والكتلة والعدد الذري للجسيمة الاولى والرقم ٢ يمثل الجسيمة الثانية . ومن الجدير بالذكر ان نلاحظ صعوبة تحديد المدى عمليا بشكل دقيق وذلك لوجود اختلافات احصائية في مقدار الطاقة المفقودة في وحدة المسافة $\left(\frac{dT}{dx}\right)$ وكذلك في العدد الكلي لازواج الايونات المتولدة في الوسط الذي تمر فيه الجسيمة المشحونة .

٤- ٣ تفاعل الالكترونات Interaction of electrons :

الالكترونات هي جسيمات مشحونة (موجبة او سالبة) خفيفة تتفاعل مع الكترونات الذرات من خلال استطارة كولوم ، تماما كتفاعل الجسيمات المشحونة الثقيلة . ولما كان سبب الاختلاف كبيرا في الكتل فان عددا من الفروق المهمة يمكن ملاحظته وذلك على وفق الاتي :

١- الالكترونات وخاصة تلك التي تنبعث من انحلا بيتا β -decay وهي تسير بسرعه نسبيا عالية بسبب صغر كتلتها . $(m_p=m_n=1836 m_e)$

٢- عند التصادم مع الكترونات الذرات نلاحظ ان الالكترونات الساقطة تعاني من انحرافات كبيرة ولهد فانها ستسير بمسار متعرج erratic path وليس بخط مستقيم كما هو الحال بالنسبة للجسيمات الثقيلة وان مداها (الذي يعرف على انه المسافة المستقيمة التي تقطعها الجسيمة داخل المادة قبل توقفها تماما عن الحركة) سيكون مختلفا تماما عن الطول المسار الذي سيسيير فيه الالكترون .

٣- في التصادم الراسي بين احد الالكترونات والكترون اخر، يتم انتقال جزء كبير من الطاقة الابتدائية الى الالكترون المقصوف .

٤- اثناء مرور الالكترون بالقرب من النوى داخل المادة يمكن ان يتعرض الى تعجيلات سريعة ومفاجئة مما يؤدي الى احداث تغييرات في اتجاهه وسرعته وبسبب ذلك يتوجب على الالكترون التخلص من

الطاقة المكتسبة على شكل اشعاعات كهرومغناطيسية تسمى باشعة الكبح و كما مر شرحا سابقا في (البند ٣-١) .

ان علاقة فقدان الطاقة في وحدة طول المسار بالنسبة لالكترونات اشتقت ايضا من قبل بيثي Bethe وهي مشابهة للمعادلة (٣-١٥) الخاصة بالجسيمة المشحونة الثقيلة ، عدا ان فقدان الطاقة يكون بطريقة استطرارة كولوم C وبواسطة الاشعاع r ايضا وعلى وفق الاتي :

$$\left(-\frac{dT}{dx}\right)_c = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 \times \frac{4\pi N_A Z \rho}{m_o c^2 \beta^2 A} \left[\ln \frac{T(T+m_o c^2) \beta^2}{2I_{av}^2 m_o c^2} + (1 - \beta^2) - (2\sqrt{1 - \beta^2} - 1 - \beta^2) \ln 2 + \frac{1}{8}(1 - \sqrt{1 - \beta^2})^2 \right] \dots\dots\dots (3-22)$$

$$\left(-\frac{dT}{dx}\right)_r = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)^2 \times \frac{Z^2 N_A (T+m_o c^2) \rho}{137 m_o c^4 A} \left[4 \ln \frac{2(T+m_o c^2)}{m_o c^2} - \frac{4}{3} \right] \dots\dots\dots (3-23)$$

حيث T هي الطاقة الحركية للالكترون ، فان المعادلة (3-23) الخاصة بفقدان الطاقة بواسطة الاشعاع تكون صحيحة فقط للطاقات النسبية ، اما اذا كانت طاقة الالكترون اقل من 1MeV فيكون من الممكن عندئذ اهمال فقدان الطاقة بالاشعاع .

وعلى هذا فان فقدان الطاقة الكلي يساوي مجموع فقدان الطاقة بالاستطرارة الكولومية وبالاشعاع اي ان

$$\left(-\frac{dE}{dx}\right)_T = \left(-\frac{dE}{dx}\right)_c + \left(-\frac{dE}{dx}\right)_r \dots\dots\dots (3-24)$$

اما ما يتعلق بالنسبة بينهما فيمكن حسابها من العلاقة الاتية

$$\frac{\left(-\frac{dE}{dx}\right)_c}{\left(-\frac{dE}{dx}\right)_r} = \frac{T+m_o c^2}{m_o c^2} \frac{Z}{1600} \dots\dots\dots (3-25)$$

حيث Z هو العدد الذري لمادة التوقيف وان $m_o c^2 = 0.51 \text{ MeV}$ بالنسبة لالكترون .

٤-٤ تفاعل النيوترونات مع المادة :

من المعروف ان النيوترونات هي جسيمات عديمة الشحنة وبهذا تكون غير قادرة على تايين الوسط الذي تمر فيه مما يتطلب القيام بعمليات اخرى ثانوية .

لذا فان تفاعل النيوترونات مع المادة يتم بطرق مختلفة عن التفاعل الجسيمات المشحونة فمن الممكن ان تستطير النيوترونات من قبل النوى باستطارة مرنة او غير مرنة ، كما يمكن ان تؤسر من قبل النوى او المواد مع انبعاث اشعة كاما وهذه الطريقة تستخدم نطاق واسع عند تشيع عينات مختلفة في المفاعلات النووية . غير ان اهم تفاعل للنيوترونات مع المادة هو امتصاصها من قبل مواد قابلة للانشطار بعد تبطنتها او تهدئتها مما يؤدي الى ما يعرف بالانشطار النووي .

ومع ذلك فان تفاعل النيوترونات مع المادة يختلف كثيرا عن تفاعل الجسيمات المشحونة . لقد وجد فيرمي عام ١٩٣٤ ان النشاط الاشعاعي لهدف ما يقصف بواسطة نيوترونات سريعة ويزداد عند تبطنة النيوترونات السريعة وذلك بوضع مادة هيدروجينية (اي تحتوي على كميات كبيرة من الهيدروجين والتي تسمى بالمهدئ) امام الهدف . وعندما تدخل نيوترونات سريعة ، والتي تكون طاقتها بحدود 2MeV وتتمر داخل الوسط ، فان عددا من التصادمات المرنة وغير المرنة يمكن ان تؤدي الى انحراف النيوترونات عن اتجاهها في كل تصادم فتفقد جزءا من طاقتها وتميل للانتقال بعيدا عن مصدر انبعاثها وستقل شدتها في الحزمة الساقطة حسب القانون الاسي الاتي

$$I = I_0 e^{-\sigma_t n x} \dots\dots\dots (3-26)$$

حيث dx سمك المسافة المقطوعة من قبل النيوترون داخل المادة ، n عدد الذرات في وحدة حجم من المادة ، σ_t المقطع العرضي الكلي الذي يشمل امتصاص النيوترونات واستطارتها من قبل المادة التي يمر فيها و I_0 شدة النيوترونات الابتدائية اي قبل دخول المادة .

ان مقدار فقدان الطاقة من قبل النيوترون في كل تصادم على انفراد يمكن حسابه من حل معادلات حفظ الطاقة والزخم الخطي . غير ان هناك طريقة اخرى اكثر سهولة هي استخدام نظامين مرجعيين للإحداثيات ، النظام المختبري حيث تعتبر النواة الهدف ساكنة قبل التصادم ، ونظام مركز الكتلة حيث

يعتبر فيه مركز كتلة النيوترون و النواة هو الثابت وان كلا من النيوترون و النواة الهدف يسيرون نحوه .
وبين الشكل () رسماً تخطيطياً للنظامين قبل التصادم وبعده . وكذلك العلاقة بين زوايا الاستطارة في النظام المختبري وفي نظام مركز الكتلة .

والآن نناقش حالة تصادم مرن . حيث تكون النواة المقصوفة غير متهيجة ويكون الزخم الخطي و الطاقة الحركية محفوظين ، بين نيوترون ذي طاقة ابتدائية E_0 و سرعة ابتدائية v_0 و كتلة $(m=1)$ و نواة هدف كتلتها $m=A$ ، حيث A هو العدد الكتلي . وعند استخدام قانون حفظ الزخم الخطي فإنه يمكن حساب سرعة مركز الكتلة في النظام المختبري على وفق الاتي :

$$mv_0 + A v = (m + A)V_c$$

وذلك على اساس ان النواة الهدف ساكنة في النظام المختبري ، لذا فان $v=0$. وهكذا فان V_c تساوي:

$$V_c = \frac{m}{m+A} v_0 \dots\dots\dots(3-27)$$

اما في نظام مركز الكتلة فان سرعة النيوترون المستطير $(v_0 - V_c)$ تساوي

$$(v_0 - V_c) = v_0 - \frac{m}{m+A} v_0 = \frac{A}{m+A} v_0 \dots\dots\dots(3-28)$$

وبناء على هذا يمكن حساب النسبة بين طاقة النيوترون النهائية E وطاقته الابتدائية E_0 من الشكل () كدالة لزاوية الاستطارة في نظام مركز الكتلة

$$v^2 = \left(\frac{A}{m+A}\right)^2 v_0^2 + \left(\frac{m}{m+A}\right)^2 v_0^2 + 2 \left(\frac{A}{m+A}\right) \left(\frac{m}{m+A}\right) v_0^2 \cos \phi \frac{v^2}{v_0^2} = \frac{A^2 + m^2 + 2mA \cos \phi}{(m+A)^2} \dots\dots\dots(3-29)$$

وحيث ان كتلة النيوترون تساوي تقريبا واحدا $m=1$ فان

$$\frac{E}{E_0} = \frac{A^2 + 1 + 2A \cos \phi}{(A+1)^2} \dots\dots\dots(3-30)$$

في تصادم غير مباشر ، حيث $\theta \approx 0$ و من المعادلة (٣-٣٠) فإن $\frac{E}{E_0} = 1$ اي ان طاقة النيوترون المستطير E تساوي تقريبا طاقة النيوترون الساقط E_0 ليس هناك فقدان في الطاقة او ان كمية الطاقة المفقودة يمكن اهمالها وبهذا نحصل على العلاقة الاتية :

$$E = E_0 \dots\dots\dots(3-31)$$

في تصادم مباشر حيث $\theta \approx 180$

$$\frac{E}{E_0} = \frac{A^2+1-2A}{(A+1)^2} = \frac{(A-1)^2}{(A+1)^2} = \left(\frac{A-1}{A+1}\right)^2 = \alpha \dots\dots\dots(3-32)$$

ويحدث اعظم فقدان في الطاقة النيوترون المستطير E_{min} ، بدون امتصاص بالطبع .

$$E_{min} = \alpha E_0 \dots\dots\dots(3-33)$$

حيث

$$\alpha = \left(\frac{A-1}{A+1}\right)^2 \dots\dots\dots(3-34)$$

و من الجدير بالملاحظة عند استعمال الهيدروجين ($A=1$) كمهدئ للنيوترونات $\alpha = \left(\frac{1-1}{1+1}\right)^2 = 0$ اي ان $E_{min} = 0$ وهذا يعني ان النيوترون يعطي جميع طاقة البروتون (نواة ذرة الهيدروجين) . وبهذا يعد الهيدروجين مهدئا جيدا للنيوترونات ، الماخذ الوحيد عليه هو ان مقطعه العرضي لامتناسل النيوترونات الحرارية كبيرة يساوي 0.332 barns بالنسبة للكربون 0.0034 barns ، اي ان الهيدروجين يمتص العديد من النيوترونات بدلا من تبثنتها .

مثال محلول

احسب فقدان الطاقة (كنسبة مئوية) بالنسبة لتصادم مباشر (رأسي) لنيوترون مع مهدئ من الكرافيت (الكربون $A=12$) .

الحل

في تصادم مباشر تستخدم المعادلة (٣٢-٣) حيث

$$\frac{E}{E_o} = \left(\frac{A - 1}{A + 1} \right)^2 = \left(\frac{12 - 1}{12 + 1} \right)^2 = 0.72$$

$$E = 0.72E_o$$

ومن الممكن حساب النسبة المئوية لفقدان الطاقة على وفق الاتي :

$$E_o - E = E_o - 0.72E_o = E_o(1 - 0.72)$$

$$\left(\frac{E_o - E}{E_o} \right) \times 100\% = (1 - 0.72) \times 100\% = 28\%$$

اي ان النيوترون يفقد ٢٨% من طاقة في كل تصادم مباشر مع ذرة كاربون .

اسئلة

١-٤ ماهي طبيعة اشعة الكبح ؟

٢-٤ اشرح ماسبب كون احتمالية تصادم الجسيمة المشحونة مع الالكترونات

حوالي مرة اكبر من احتمالية التصادم مع نواة الذرة .

٣-٤ ماهي الالية المهيمنة على فقدان الجسيمة المشحونة لطاقتها عند تفاعلها مع المادة

٤-٤ متى يحدث اعظم انتقال للطاقة من الجسيمة المشحونة الى الالكترون

٥-٤ عرف معلم التصادم . كيف تحدد قيمته العظمى وقيمة الصغرى .

٦-٤ كيف يمكن قياس مقدار الفقدان في طاقة الجسيمة المشحونة في وحدة المسافة

$\left(-\frac{dT}{dx}\right)$ عمليا وليس من خلال المعادلات النظرية .

٤-٧ هل يعتمد مقدار الطاقة اللازمة الانتاج ايون واحد مشحون على طاقة الجسيمة المشحونة

وعلى نوعها ؟ بين ذلك على شكل جدول .

٤-٨ ماهو الفرق بين تفاعل الالكترونات مع المادة وتفاعل الجسيمات المشحونة الثقيلة مع المادة .

٤-٩ بماذا يختلف تفاعل النيوترونات مع المواد عن تفاعل الجسيمات المشحونة.

٤-١٠ ماسبب استخدام مواد هيدروجينية (مواد تحتوي على كميات كبيرة من الهيدروجين) لتبطئة النيوترونات . اعطي امثلة على ذلك

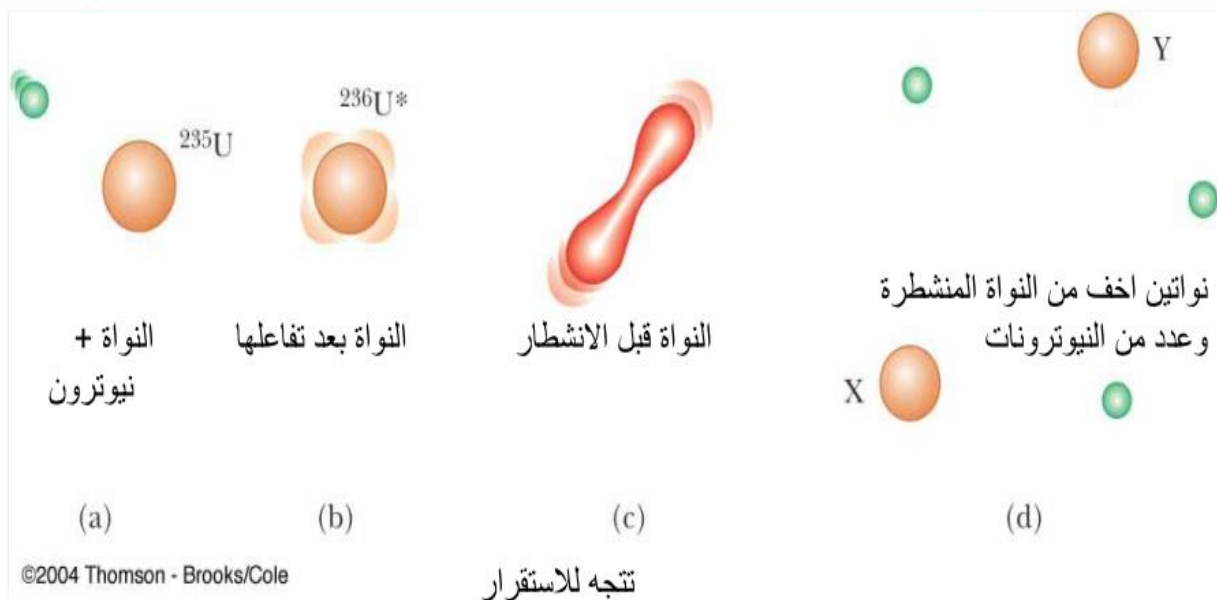
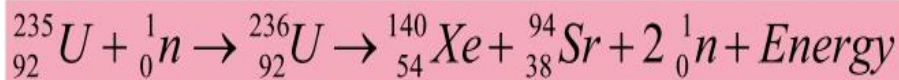
الانشطار والاندماج النووي

1- الانشطار النووي

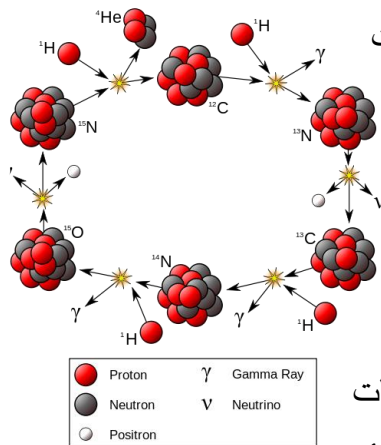
تعريفه :

الانشطار النووي هي عملية انشطار نواة ذرة ما إلى قسمين أو أكثر ويتحول بهذه العملية مادة معينة إلى مواد أخرى وينتج عن عملية الانشطار هذه نيوترونات وفوتونات عالية الطاقة (بالاخص اشعة جاما) ودقائق نووية مثل جسيمات ألفا وأشعة بيتا. يؤدي انشطار العناصر الثقيلة إلى تولد كميات ضخمة من الطاقة الحرارية والإشعاعية.

- هو تفاعل نووي حيث تنشط نواة ثقيلة مثل نواة نظير اليورانيوم-٢٣٥ لينتج نواتين أخف وطاقة؛



7.6 MeV → 8.5 MeV = طاقة الربط لكل نيوكلون
 - الطاقة المحررة لكل نواة منشطرة: $Q = 235 \times (8.5 - 7.6) = 200 \text{ MeV}$

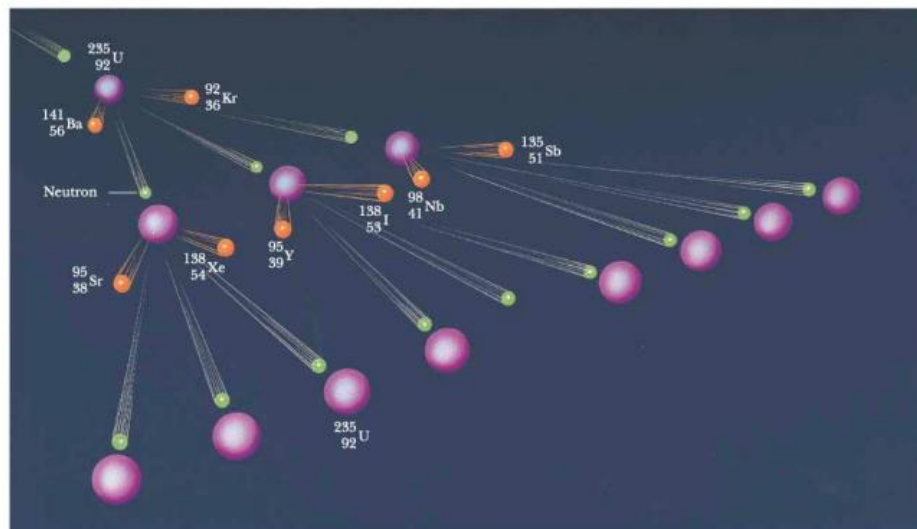


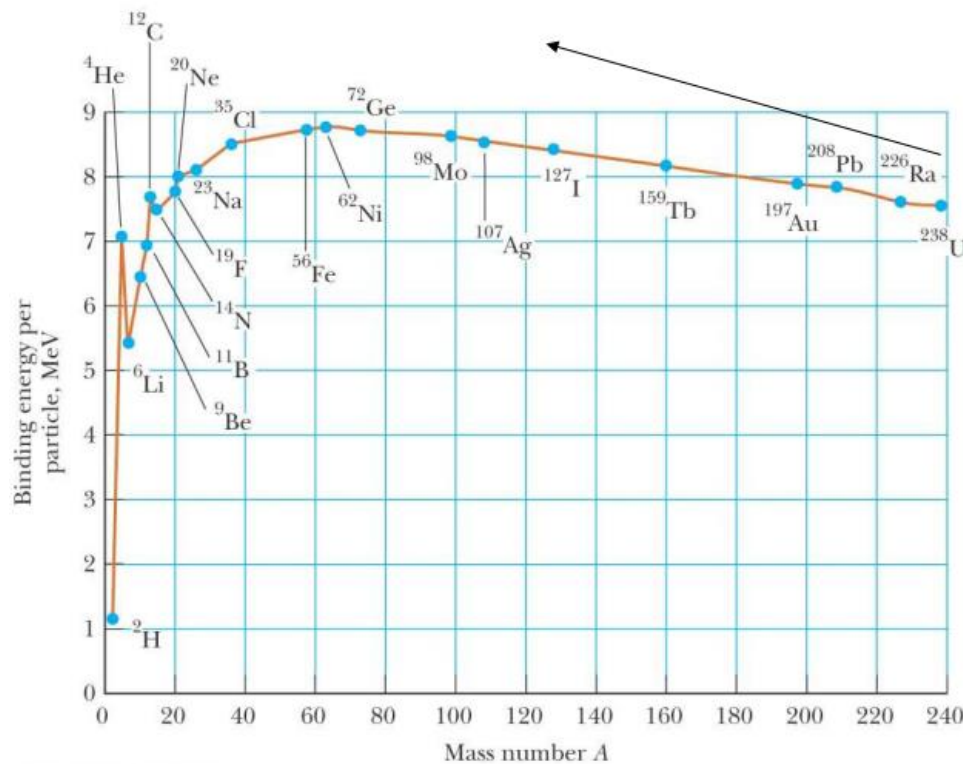
تستعمل عملية الانشطار النووي في إنتاج الطاقة الكهربائية في المفاعلات النووية كما تستعمل لإنتاج الأسلحة النووية. ومن المواد النووية الانشطارية الهامة والتي تستخدم كثيرا في المفاعلات الذرية مادتي اليورانيوم-235 وبلوتونيوم-239. والتي هي عماد الوقود النووي. وفي الوقود النووي يتم ما يسمى بالتفاعل المتسلسل حيث يصطدم نيوترونا مع نواة ذرة اليورانيوم-

235 فتتقسم إلى قسمين ويصاحب هذا الانقسام انطلاق عددا من النيوترونات يقدر ب 2 و 5 نيوترونا في المتوسط. ويمكن لتلك النيوترونات الناتجة أن تصطدم بأنوية أخرى من اليورانيوم-235 وتتفاعل معها وتعمل على انشطارها. بذلك يزيد معدل التفاعل زيادة تسلسلي قد يؤدي إلى الانفجار إذا لم ننجح في تروييضه والتحكم فيه.

التفاعل المتسلسل:

- كما هو واضح بالشكل المرفق وما سبق ذكره، فإن النيوترونات الناتجة من الانشطار النووي يمكن ان تتفاعل مع نواة اليورانيوم-235 ان وجدت وتنتج مزيد من النيوترونات التي تتفاعل حتى تنفذ ذرات اليورانيوم ويسمى ذلك بالتفاعل المتسلسل.





- حساب الطاقة المتحررة نتيجة انشطار النوى التي يحتويها واحد كيلوجرام من اليورانيوم-٢٣٥

- الطاقة الكلية (E) = الطاقة المحررة نتيجة انشطار النواة (200 MeV) * عدد النوى

- عدد النوى لكل كيلوجرام =

$$6.022 \times 10^{23} \text{ (atom/mole-g)} \times 1000 \text{ (g)} / 235 \text{ (g/mole)} = 2.56 \times 10^{24}$$

$$E = 200 \times 2.56 \times 10^{24} = 5.1 \times 10^{26} \text{ MeV} \quad -$$

$$E = 5.1 \times 10^{26} \text{ MeV} \times 1.6 \times 10^{-13} \text{ j/MeV} = 8.16 \times 10^{13} \text{ j} \quad -$$

- هذه الطاقة المحررة نتيجة الانشطار اما تكون تحت السيطرة كما هو الحال داخل المفاعلات النووية أو خارج السيطرة كما هو الحال بالنسبة للقنابل النووية

وفي المفاعلات النووية التي تستخدم لإنتاج الطاقة الكهربائية يُستعمل اليورانيوم-235 أو البلوتونيوم-239 بنسبة 5 و 3 % في مخلوط أكسيد اليورانيوم لإنتاج الطاقة. ويحتاج مفاعل نووي كبير يعمل بقدرة 1000 ميجاوات إلى نحو 100 طن من أكسيد اليورانيوم تكفيه لمدة ثلاثة سنوات. إلا أن الطريقة الاقتصادية لتشغيل المفاعل النووي تتطلب إيقاف تشغيل المفاعل كل سنة لمدة عدة أسابيع، تجري خلالها أستبدال ثلث كمية الوقود النووي المستهلك بوقود جديد، وكذلك لإجراء أعمال الصيانة والتفتيش عن أي خلل قد يحدث ومعالجة الخلل.

كيفية حصول الانشطار :

تفاصيل تفاعل الانشطار النووي



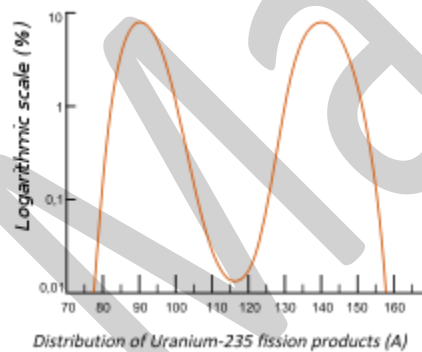
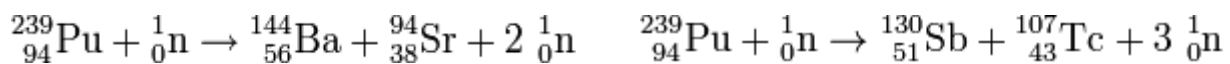
تفاعل الانشطار النووي لليورانيوم-235 بواسطة النيوترون.

يختلف الانشطار النووي عن عملية التحلل الإشعاعي من ناحية انه يمكن السيطرة على عملية الانشطار النووي خارجيا. تقوم النيوترونات الحرة الناتجة من كل عملية انشطار وهي في المتوسط 2.5 نيوترونا، بالتفاعل مع اليورانيوم أو البلوتونيوم وتتسبب في انشطاراتها. وهذا بالتالي يؤدي إلى تحرير نيوترونات أخرى. وتستمر هذه السلسلة من التفاعلات التي تسمى تفاعل متسلسل.

يطلق على نظائر عناصر كيميائية لها القدرة على تحمل هذه السلسلة الطويلة من الانشطارات النووية اسم الوقود النووي. من أكثر أنواع الوقود النووي استعمالا هي اليورانيوم ذو كتلة ذرية رقم 235 (يورانيوم-235) وبلوتونيوم ذو كتلة ذرية رقم 239 (بلوتونيوم-239)، هذين العنصرين ينشطان بصورة بطيئة جدا تحت الظروف الطبيعية التي تسمى ب الانشطار التلقائي وتأخذ هذه العملية التلقائية ما يقارب 550 مليون سنة عمر النصف لليورانيوم. أما في المفاعل النووي فتجمع كمية من الوقود النووي فوق الكتلة الحرجة ويجري التحكم فيها بواسطة قضبان تتخللها من الكاديوم الماصة للنيوترونات. بذلك يمكن المحافظة على معدل سير التفاعل لإنتاج الطاقة ومنعه من الانفلات وأحداث الدمار.

نواتج الانشطار :

ينتج عن انشطار نواة اليورانيوم نواتين صغيرتين في أغلب التفاعلات ، كما من الممكن أن ينتج عن الانشطار أكثر من نواتين . وقد تكون "أنصاف" نواة اليورانيوم الناتجة زوجا من نوكليدات مختلفة . وغالبا ما تنتج نواة لها كتلة ذرية خفيفة نسبيا (نحو 90) مصحوبة بنواة ثقيلة (كتلة ذرية . 140) ولذلك يبين منحنى توزيع الأنوية الناتجة عن الانشطار قمتين (توزيع كتلة الأنوية الناتجة) . ويبقى مجموع البروتونات والنيوترونات قبل التفاعل وبعده ثابتا. وعلى سبيل المثال نذكر هنا حالتين ممكنتان للانشطار النووي للبلوتونيوم-239 بواسطة امتصاصه لأحد النيوترونات:



توزيع الأنوية الناتجة عن الانشطار بحسب كتلتهم الذرية A

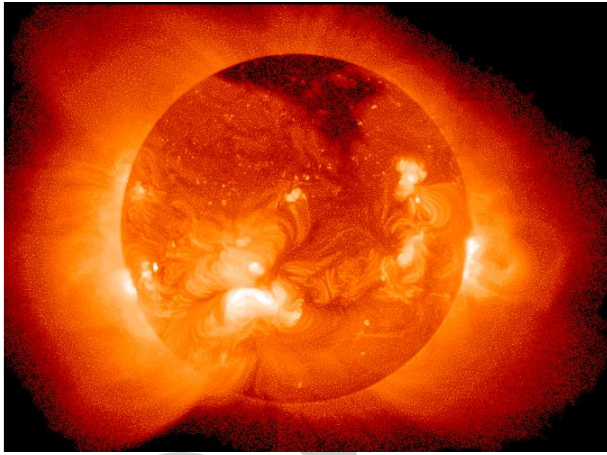
نواتج الانشطار تكون أنوية ذرية متوسطة الكتلة ، وفي نفس الوقت غنية بالنيوترونات . وهي لذلك عناصر غير مستقرة ويصدرون في العادة نيوترونات زائدة عن قدرتهم الاحتفاظ بها خلال عدة ثوان من بعد تكونهم ، وتكون لهم أهمية في ضبط معدل التفاعل الجاري في مفاعل نووي . وتحلل بعض تلك الأنوية الناتجة عن الانشطار عن طريق تحلل بيتا إلى عناصر أخرى. و تحلل بيتا لا يغير من الكتلة الذرية وينتهي تحلل بيتا المتتابع عند نواة مستقرة ، وقد تستغرق تحللات بيتا الأخيرة قرب الوصول إلى العنصر المستقر أعمار النصف طويلة على مدي مئات السنين أو آلاف السنين .

ينتج عن كل عملية انشطار قدر هائل من الطاقة يبلغ نحو 200 مليون إلكترون فولت تظهر في صورة حرارة وإشعاع ،و يمكن استغلال الحرارة لتوليد بخار ماء ، ومن بخار الماء توليد كهرباء وهذا ما يجري في مفاعل نووي

2- الاندماج النووي

تعريفه :

تفاعل الاندماج النووي (يعرف أيضا بال تيرمونووي) هو، بالإضافة إلى الانشطار، أحد أهم أنواع التفاعلات النووية التطبيقية .



الاندماج النووي عملية تتجمع فيها نواتان ذريتان لتكوين نواة واحدة أثقل. ويلعب اندماج الأنوية الخفيفة مثل البروتون وهو نواة ذرة الهيدروجين والديوترون نواة الهيدروجين الثقيل والتريتيون وهو نواة التريتيوم دوراً هائلاً في العالم وفي الكون، حيث ينطلق خلال هذا الاندماج كمية هائلة من الطاقة تظهر على شكل حرارة

وإشعاع كما يحدث في الشمس، فتمدنا بالحرارة والنور والحياة. فبدون هذا التفاعل ما وُجدت الشمس وما وُجدت النجوم، ولا حياة من دون تلك الطاقة المسماة طاقة الاندماج النووي. وتنتج تلك الطاقة الهائلة عن فقد في وزن النواة الناتجة عن الاندماج النووي، وهذا الفقد في الكتلة يتحول إلى طاقة طبقاً لمعادلة ألبرت أينشتاين التي تربط العلاقة بين الكتلة والطاقة.

هذا التفاعل هو الذي يغذي الشمس وباقي النجوم الأخرى في الكون، ويمدهم بالحرارة والضوء .

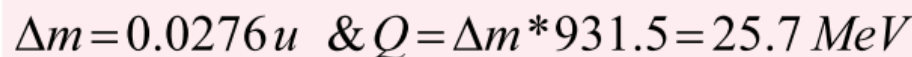
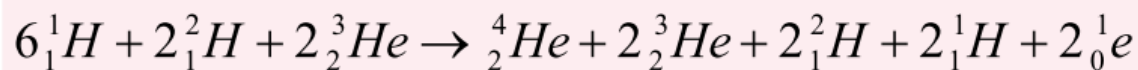
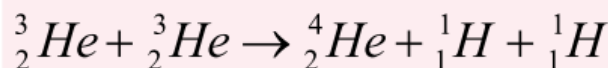
فائدة الاندماج النووي تكمن في إطلاقه كميات طاقة أكبر بكثير مما يطلقه الانشطار. وبالإضافة إلى ذلك، فإن المحيطات تحتوي بشكل طبيعي على كميات كافية من الديوتريوم اللازم للتفاعل فإذا فلح الإنسان في

ترويض تلك الطاقة لتغذية الكوكب بالطاقة لمدة آلاف السنين، كما أن المواد المنبعثة عن الاندماج (خصوصا الهيليوم 4)، ليست مواداً مشعة.

و على الرغم من العدد الكبير من التجارب التي تم القيام بها في كل أنحاء العالم منذ خمسين سنة، فإنه لم يتم التوصل إلى بناء مفاعل يعمل بالاندماج، ولكن الأبحاث في تقدم مستمر لغرض التوصل إلى ذلك. وكل ما استطاع الإنسان التوصل إليه في هذا المجال جاء في المجال العسكري بابتكار القنبلة الهيدروجينية.

الاندماج النووي:

- هو تفاعل نووي حيث تندمج النوى الخفيفة لتكون نوى أثقل لتزيد طاقة اربط لكل نيوكلون عنها للنوى الخفيفة وتتححر طاقة.



أي ان اندماج اربع نوى من الهيدروجين ينتج طاقة مقدارها 25.7 MeV.

كيفية حصول الاندماج :

يحدث تفاعل الاندماج النووي عندما تتداخل نواتان ذريتان. ولكي يتم هذا التداخل، لا بد من أن تتخطى النواتان التناافر الحاصل بين شحنتيهما الموجبتين (و تعرف الظاهرة بالحاجز الكولومبي). إذا ما طبقنا قواعد

الميكانيكا الكلاسيكية وحدها، سيكون احتمال الحصول على اندماج الأنوية منخفضاً للغاية، بسبب الطاقة الحركية (الموافقة للهيجان الحراري) العالية جداً اللازمة لتخطي الحاجز المذكور. وفي المقابل، تقترح ميكانيكا الكم، وهو ما تؤكدته التجربة، أن الحاجز الكولومبي يمكن تخطيه أيضاً بظاهرة النفق الكمومي، بطاقات أكثر انخفاضاً.

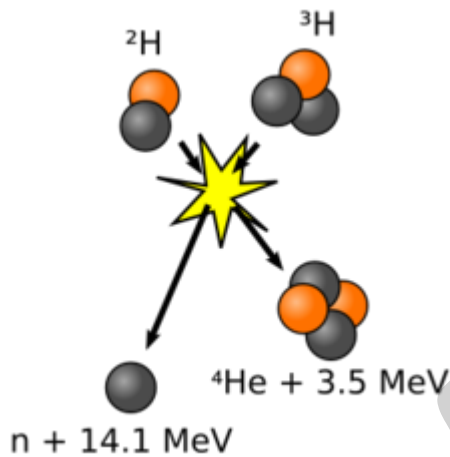
وبالرغم من ذلك، فإن الطاقة اللازمة للاندماج تبقى مرتفعة جداً، وهو ما يقابله حرارة أكثر من عشرات أو ربما مئات الملايين من الدرجات المئوية حسب طبيعة الأنوية. وفي داخل الشمس على سبيل المثال، يجري تفاعل اندماج الهيدروجين المؤين عبر مراحل إلى تولد الهيليوم، في ظل حرارة تقدر بـ 15 مليون درجة مئوية، ويحدث ذلك ضمن عدة تفاعلات مختلفة تنتج عنها حرارة الشمس. وتُدرس بعض تلك التفاعلات بين نظائر الهيدروجين بغرض إنتاج الطاقة عبر الاندماج مثل الديوتيريوم-ديوتيريوم أو الديوتيريوم-تريتيوم (انظر أسفله). أما في الشمس فتتواصل عملية الاندماج إلى العناصر الخفيفة ثم المتوسطة ثم ينتج منها العناصر الثقيلة مثل الحديد، الذي يحتوي في نواته على 26 بروتون ونحو 30 من النيوترونات. وفي بعض النجوم الأكثر كتلة عن الشمس، تتم عمليات اندماج لأنوية أضخم تحت درجات حرارة أكبر.

وعندما تندمج أنوية صغيرة، تنتج نواة غير مستقرة تسمى أحياناً نواة مركبة، ولكي تعود إلى حالة استقرار ذات طاقة أقل، تطلق جسيم أو أكثر (فوتون، نيوترون، بروتون، على حسب التفاعل)، وتتنزع الطاقة الزائدة بين النواة والجسيمات المطلقة في شكل طاقة حركية. وطبقاً للرسم التوضيحي تنطلق نواة ذرة الهيليوم بطاقة قدرها 3.5 MeV وينطلق النيوترون بطاقة قدرها 14.1 MeV (ميغا إلكترون فولت). وفي المفاعلات الاندماجية الجاري تطبيقها حالياً يجتهد العلماء للحصول على مردود جيد من الطاقة خلال الاندماج، أي من الضروري أن تكون الطاقة الناتجة أكبر من الطاقة المستهلكة لتواصل التفاعلات واستغلال الحرارة الناتجة في إنتاج الطاقة الكهربائية. كما يجب عزل محيط التفاعل ومواد المحيط في المفاعلات الاندماجية.

عندما لا يوجد أي وضع مستقر، تقريباً، قد يكون من المستحيل أن نقوم بإدماج نواتين (على سبيل المثال : $(\text{He} + 4\text{He})$).

إن التفاعلات الاندماجية التي تطلق أكبر قدر من الطاقة هي تلك التي تستخدم أكثر الأنوية خفة لإنتاج الهيليوم، لأن الهيليوم ونواته جسيم ألفا هي أقوى نواة ذرة هلي الإطلاق من جهة تماسكها، فهي تحتوي على

2 بروتون و 2 نيوترون وهؤلاء الأربعة شديداً التماسك بحيث يتحول جزء يعادل 0.005 من كتلتهم كما في التفاعل الموضح بالرسم ، إلى طاقة حركية تتوزع بين نواة الهيليوم الناتجة والنيوترون. ومجموع الطاقتين الموزعتين $17,6 = 14,1 + 3,5$ ميغا إلكترون فولت. وبالتالي فإن أنوية الديوتيريوم (بروتون واحد ونيوترون واحد) والتريتيوم (بروتون واحد ونيوترونان)، مستخدمة في التفاعلات التالية :



ديوتيريوم + ديوتيريوم -> هيليوم 3 + نيوترون

ديوتيريوم + ديوتيريوم -> تريتيوم + بروتون

ديوتيريوم + تريتيوم -> هيليوم 4 + نيوترون

ديوتيريوم + هيليوم-3 -> هيليوم-4 + بروتون

و هذه التفاعلات هي أكثر التفاعلات دراسة في المخبر عند

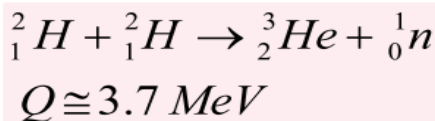
تجارب الاندماج المراقبة، وكل منها ينتج نحو 17 ميغا إلكترون فولت من الطاقة.

- الطاقة الناتجة عن اندماج كيلو جرام من الهيدروجين = (عدد ذرات الهيدروجين لكل كجم) * 25.7

$$E = (6.022 \times 10^{26}/4) * 25.7 = 3.868 \times 10^{27} \text{ MeV}$$

- للمقارنة تذكر ان الطاقة الناتجة عن انشطار كيلو جرام من اليورانيوم $5.1 \times 10^{26} \text{ MeV}$

- أي ان طاقة الناتجة عن الاندماج 1 كجم هيدروجين أكبر من الناتجة عن انشطار 1 كجم يورانيوم بحوالي 8 مرات.



- يمكن حدوث التفاعل الاندماجي كما هو موضح ←

حيث ان He-3 نظير غير مشع.

-تعرف الطاقة الناتجة بواسطة الاندماج بالطاقة النظيفة حيث وقودها هو الهيدروجين الموجود بوفرة في الطبيعة ولا ينتج عنها أي نفايات خطيرة كما هو الحال بالنسبة للطاقة الناتج بواسطة الانشطار.

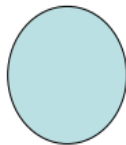
- التفاعل الاندماجي يحتاج إلى طاقة لحدوثه (لكي تتغلب على طاقة التنافر الكهربائية بين النوى المندمجة) وهو ما يحدث بسطح الشمس

$$r = 4 \times 10^{-15} \text{ m}$$

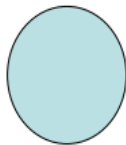
$$u = k_e \frac{e^2}{r} = \frac{9 \times 10^9 \times (1.6 \times 10^{-19})^2}{4 \times 10^{-15}} = 360 \text{ keV}$$

- الطاقة اللازمة هي 360 keV وهو ما يعادل

تسخين الغاز لدرجة حرارة تصل إلى 10^9 K لإعطاء نصفها لكل نواة



H



H

الاندماج المتحكم فيه

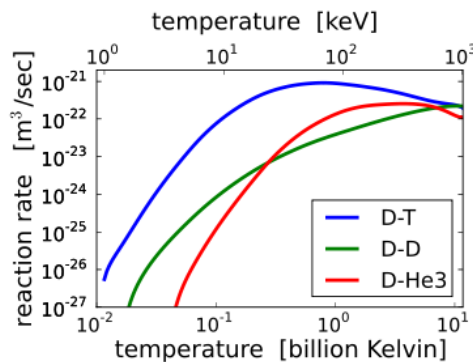
يمكن التفكير في عدة طرق تمكّنا من احتجاز محيط التفاعل للقيام بتفاعلات اندماج نووية، ويقوم العلماء فعلا بتلك التجارب بواسطة الاحتجاز المغناطيسي لما يسمى البلازما في جهاز مفرغ من الهواء مع رفع درجة حرارة البلازما إلى عشرات الملايين درجة مئوية. ولكن احتجاز البلازما - وهي أنوية التريتيوم و الديوتيريوم العارية من الإلكترونات - تحت هذه الحرارة العالية صعب جدا إذ كلها تحمل شحنة كهربائية موجبة تجعلهم يتنافرون عن بعضهم. فما يلبث التفاعل أن يبدأ بينهم لمدة أجزاء من الثانية حتى يتنافروا ويتوقف التفاعل. وينصب حاليا اهتمام العلماء على ابتكار وسيلة يستطيعون بها إطالة مدة انحصار البلازما وإطالة مدة التفاعل. وتلك المجهودات ما هي إلا بغرض استغلال طاقة الاندماج النووي لإنتاج الطاقة الكهربائية.

الاندماج بالاحتجاز المغناطيسي

التوكاماك، حيث يحتجز خليط من نظائر الهيدروجين بواسطة حقل مغناطيسي بالغ الشدة.

الستيلاتور، حيث تؤمن الحواث (inductors) الاحتجاز بالكامل.

بلازما الاندماج :



رسم بياني يوضح العلاقة بين درجة الحرارة ومعدل التفاعل لثلاثة أنواع من التفاعلات الاندماجية.

عندما تصل الحرارة الدرجة التي يحصل فيها الاندماج، تكون المادة في حالة بلازما. إنها حالة خاصة للمادة الأولية، تكون فيها الذرات أو الجزيئات غازاً أيونياً.

تحت درجات الحرارة العالية يتم اقتلاع إلكترونات أو أكثر من السحابة الإلكترونية المحيطة بكل نواة، مما ينتج عنه أيونات موجبة وإلكترونات طليقة.

ينتج عن التحرك الكبير للأيونات والإلكترونات داخل بلازما حرارية، عدة اصطدامات بين الجسيمات الموجبة الشحنة الكهربائية. ولكي تكون هذه الاصطدامات قوية بما فيه الكفاية لإنشاء تفاعل اندماجي، تتدخل ثلاث عوامل :

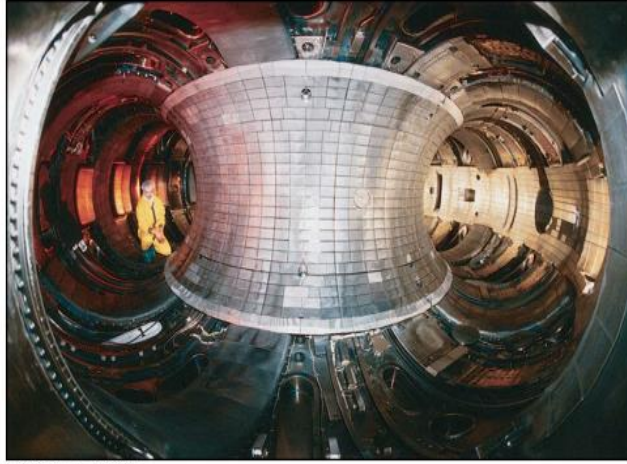
الحرارة T ;

الكثافة N ;

زمن الاحتجاز τ .

حسب لوسون فإن المعامل $N\tau$ يجب أن يصل حداً فاصلاً للحصول على الـ breakeven حيث تكون الطاقة الناتجة عن الاندماج مساوية للطاقة المستخدمة. يحدث الإيقاد إثر ذلك في مرحلة أكثر إنتاجاً للطاقة (لم يتوصل العلماء لإيجادها حتى اليوم في المفاعلات التجريبية الحالية). إنه الحد الذي يكون التفاعل إثره

قادرا على المواصله من تلقاء ذاته من دون انقطاع. لتفاعل ديتوريوم + تريسيوم، يقدر هذا الحد بـ 1014 ثانية/سم³.

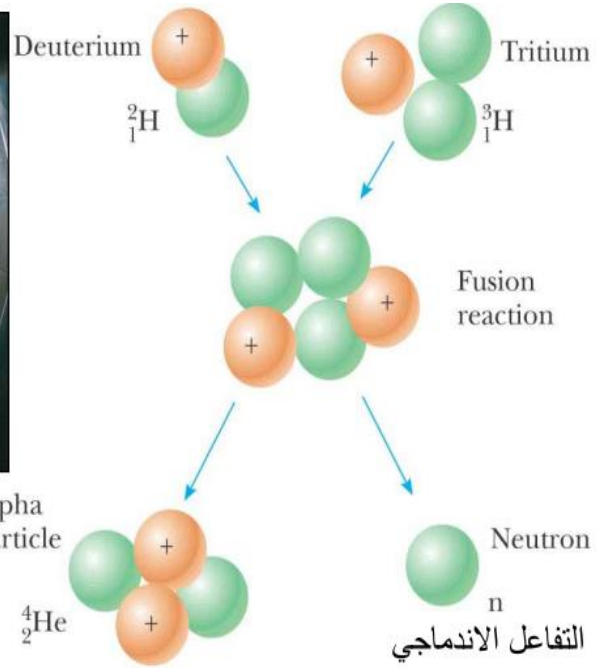


© 2004 Thomson - Brooks/Cole

مفاعل اندماجي تجريبي



© 2004 Thomson - Brooks/Cole



©2004 Thomson - Brooks/Cole

المشاكل التي واجهت العلماء :

1- الحصول على درجة حرارة عالية تبلغ ملايين الدرجات المئوية لتحويل نظائر الهيدروجين H_2 إلى حالة البلازما H_3 أي الحالة المتأينة منها ولتكتسب طاقة الحركة اللازمة للتغلب على قوى التنافر بين الأنوية .

2- تجميع البلازما في مركز الوعاء الحاوي للوقود Plasma Confinement وذلك لإبعادها عن الجدران فتصبح البلازما معزولة ولا تتسرب طاقتها إلى الوسط المحيط بها وبذلك تحافظ على درجة حرارتها وترتفع فيها درجة الحرارة والضغط تدريجياً حتى تتم عملية الاندماج .

ولتحقيق هذه الشروط يوضع خليط الديوتيريوم والتريتيوم بكمية بسيطة داخل وعاء مفرغ إلى ضغط منخفض ويمر في الوعاء تيار كهربى تبلغ شدته مئات الآلاف من الأمبيرات ونتيجة مرور التيار تنشأ حرارة عالية ترفع درجة حرارة نظائر الهيدروجين فتتحول إلى حالة البلازما وفي نفس الوقت يتولد مجال مغناطيسى قوى جداً يعمل على تجميع Confinement البلازما في شريط رفيع وشديدة الإضاءة ذو ضغط وحرارة عالية وبعيداً عن جدران الوعاء .

- ومن الجدير بالذكر الإشارة إلى صعوبة الحصول على شدة التيار المطلوبة لأن هذا يتطلب بناء مولد كهربى الذى يقوم بتوليد فرق جهد يساوى مئات الملايين من الفولت بدون توقف . ويبين الشكل أساسيات أحد أجهزة الاندماج النووى الذى يعرف باسم توكاماك Tokamak.

مميزات الاندماج النووى :

يتميز الاندماج النووى عن الانشطار النووى كمصدر للطاقة بالمميزات الآتية :

1- وفرة الوقود الاندماجى فمن المعروف أن الديوتيريوم H_2^1s يوجد في الماء الثقيل بمياه البحر حيث يكون نسبته إلى الماء العادى 1 : 6000 . وهذه الكمية من الديوتيريوم تكفى لإنتاج الطاقة اللازمة للبشرية لحوالى 20 ألف مليون سنة .

2- الطاقة الناتجة من المفاعل الاندماجى أكبر من طاقة المفاعل الانشطارى فالكيلو جرام من اليورانيوم ينتج طاقة تعادل 22.9 مليون كيلوات ساعة بينما الكيلو جرام من الديوتيريوم ينتج 177.5 مليون كيلوات ساعة أي أنها أكبر بحوالى ثمان مرات .

3- لا تتخلف نظائر مشعة من عملية الاندماج النووى بينما يتخلف من عملية الانشطار النووى نفايات عالية الإشعاع التى تقدر بحوالى 8000 طن سنوياً من المفاعلات النووية العاملة فى العالم .

النماذج النووية

Nuclear models

1-4 نموذج قطرة السائل : Liquid Drop Model

ان القوى قصيرة المدى التي تربط النيوكليونات بصورة امنة داخل النواة هي اقوى انواع القوى وتدعى بالقوى النووية ولكنها غير مفهومة بصورة جيدة لحد الان . ونظرية التركيب النووي غير مكتملة مقارنة بنظرية التركيب الذري . وعلى الرغم من ذلك فهي تحدد طبيعة وخصائص النوى .

قوى التجاذب التي تجذب النيوكليونات الواحدة باتجاه الاخرى هي قوية جدا ومداهها قصير ولمسافة فصل بين النيوكليونات بحدود 3 fm التجاذب النووي بين بروتونين هي 100 مرة اقوى من التنافر الكهربائي بينهما .

التفاعل النووي بين بروتون وبروتون او بين بروتون ونيوترون او بين نيوترون ونيوترون جميعها متطابقة .

وكتقريب اولي سوف نفرض ان كل نيوكليون في النواة تتفاعل بصورة بطيئة مع اقرب الجيران من النيوكليونات . هذه الحالة نفسها او مشابهة للذرات في المادة الصلبة التي فيها تتذبذب الذرات حول مواضع ثابتة في الشبكة البلورية ، او كما للجزيئات في السوائل التي فيها الجزيئات حرة الحركة حول مسافات جزيئية داخلية .

والتشابه مع المواد الصلبة لا يتبع لان الحسابات تبين ان الاهتزاز للنيوكليونات حول معدل مواقعها تجعل من الصعب الحفاظ على استقرارها .

دعنا نرى صورة النواة كقطرة سائل حول التغيرات الملاحظة على طاقة الترابط لكل نيوكليون مع العدد الذري، سنبدأ بفرض ان الطاقة المرافقة لكل اصرة نيوكليون - نيوكليون لها قيمة U . هذه الطاقة سالبة لانها تتضمن قوى تجاذب ، ولكن تكتب عادة موجبة بسبب اعتبار ان طاقة الترابط موجبة للملائمة اكثر . وبسبب ان طاقة كل اصرة U يتشارك بها نيوكليونان كل منها لها طاقة ربط $\frac{1}{2} U$. عندما توضع عدد من الكرات المتماثلة بالقياس مع بعض في اقل حجم كما نفرضها في حالة النيوكليونات في النواة ، فان كل كرة داخلية لها اتصال او تماس مع 12 كرة اخرى محاطة بها لذا كل نيوكليون داخلي في النواة لها طاقة ربط.

$U = 6(1/2 U) = 12$ اذا كانت كل النيوكليونات A داخل النواة لذا طاقة الترابط الكلية ستكون

$$E_v = 6AU \quad (1)$$

المعادلة (1) غالبا ما تكتب للسهولة

$$\text{Volume Energy } E_v = a_1 A \quad (2)$$

الطاقة E_v تدعى بالطاقة الحجمية للنواة وتتناسب بصورة مباشرة مع A .

وبالطبع هناك بعض النيوكليونات على سطح كل نواة لذلك لها اقل من 12 جار . لذا عدد تلك النيوكليونات تعتمد على مساحة سطح النواة في السؤال . النواة التي لها قطر R لها مساحة $4\pi R^2 = 4\pi R_0^2 A^{2/3}$ لذا عدد النيوكليونات التي اقل من القيمة العظمى للاواصر يتناسب الى $A^{2/3}$ وتؤدي الى نقصان طاقة الترابط الكلية من خلال

$$\text{Surface energy } E_s = -a_2 A^{2/3} \quad (3)$$

الطاقة السالبة تدعى طاقة السطح للنواة . وهي مهمة في النوى الخفيفة بما ان نسبة كبيرة من نيوكليوناتها على السطح . بسبب ان الانظمة الطبيعية تحاول ان تاخذ ترتيب باقل طاقة كامنة او جهد ، النوى تحاول ان تاخذ ترتيب باعلى طاقة ربط . لذا النوى يجب ان تتعرض او تعاني نفس تاثيرات الشد السطحي كقطرة سائل . وبغياب التاثيرات الاخرى يجب ان تكون كروية لكون الكرة لها اقل مساحة سطحية للحجم المعطى .

التنافر الكهربائي بين اي زوج من البروتونات في النواة ايضا تساهم باتجاه نقصان طاقة ترابطها . طاقة كولوم E_c للنواة هو الشغل الذي يجب انجازه لجلب Z من البروتونات نحو بعض من اللانهاية الى حيز كروي يتلائم مع قياس النواة . الطاقة الكامنة لزوج من البروتونات يبعدان عن بعض r تساوي :

$$V = e^2 / 4\pi\epsilon_0 r$$

بما ان هناك $Z(Z-1)/2$ اجزاء من البروتونات

$$E_c = Z(Z-1)/2 V = Z(Z-1)e^2 / 8\pi\epsilon_0 (1/r)_{av} \quad (4)$$

حيث $(1/r)_{av}$ هي قيمة اخذ معدل $1/r$ حول كل اجزاء البروتونات موزعة بتجانس على نواة بنصف قطر R.

، $(1/r)_{av}$ تتناسب مع $1/R$ وإلى $1/A^{1/3}$ لذا

$$\text{Coulomb energy } E_C = -a_3 Z(Z-1)/A^{1/3} \quad (5)$$

طاقة كولوم سالبة بسبب ظهورها من تأثير يعاكس الاستقرار النووي .

طاقة الربط الكلية E_b هي مجموع الطاقات الحجمية والسطحية والكولومية :

$$E_b = E_V + E_S + E_C = a_1 A - a_2 A^{2/3} - a_3 Z(Z-1)/A^{1/3} \quad (6)$$

طاقة الربط لكل نيوكليون لذلك

$$E_b/A = a_1 - a_2/A^{1/3} - a_3 Z(Z-1)/A^{4/3} \quad (7)$$

التصحيح على الصيغة او المعادلة :

معادلة طاقة الربط (6) يمكن ان تيرهن بالأخذ بنظر الاعتبار تأثيرين التي لا تتاسب نموذج قطرة السائل البسيط ولكن تعمل مجس بحدود النموذج والتي تجهز مستويات الطاقة النووية .

احدى هذه التأثيرات تحدث عندما النيوترونات في النواة عددها يفوق البروتونات والتي تعني ان المستويات العالية يجب ان تشغل اكثر من الحالة التي فيها النيوترونات تساوي البروتونات .

لنفترض مستويات النيوترون والبروتون العالية التي فيها مبدأ الاستبعاد تحدد جسمين فقط لكل فاصلة طاقة ϵ وللحصول على زيادة في النيوترونات عن البروتونات على سبيل المثال $N-Z=8$ بدون تغيير العدد الكتلي A اي $1/2(N-Z)=4$ اربعة نيوترونات يجب ان تحل محل اربعة بروتونات في النواة الاصلية التي فيها $N=Z$ النيوترونات الجديدة ستشغل مستويات اعلى بالطاقة $2\epsilon=4\epsilon/2$ من البروتونات التي عوضتها . وفي الحالة العامة التي فيها $1/2(N-Z)$ نيوترونات جديدة ، كل منها ترفع بالطاقة $1/2(N-Z)\epsilon/2$. الشغل الكلي اللازم

$$\Delta E = (\text{نيوترون جديد / زيادة الطاقة}) (\text{عدد النيوترونات الجديدة})$$

$$= [1/2(N-Z)][1/2(N-Z)\epsilon/2] = \epsilon/8(N-Z)^2$$

$$\text{Because } N=A-Z, (N-Z)^2 = (A-2Z)^2 \text{ and}$$

$$\Delta E = \epsilon/8(A-2Z)^2 \quad (8)$$

كما يحدث فان كلما كبر عدد النيوكليونات في النواة تصغر المسافة الفاصلة بين مستويات الطاقة ϵ وحيث ϵ تتناسب مع $1/A$. وهذا يعني ان طاقة التماثل E_a تدل على الاختلاف بين N و Z ويعبر عنها

$$\text{Asymmetry energy } E_a = -\Delta E = -a_4(A-2Z)^2/A \quad (9)$$

طاقة التماثل سالبة بسبب انها تقلل طاقة الربط للنواة .

حد التصحيح الاخير يظهر من الشد بين ازواج البروتونات وازواج النيوترونات . النوى الزوجية - الزوجية اكثر استقرارا ولها طاقة ترابط اعلى من النوى الاخرى . لذا النوى ${}^4_2\text{He}$, ${}^{12}_6\text{C}$, ${}^{16}_8\text{O}$ تظهر كقمم في المنحني التجريبي لطاقة الربط لكل نيوكليون . ومن مسار اخر النوى الفردية - الفردية لها طاقة ترابط واطئة . طاقة الازدواج E_p موجبة للنوى الزوجية - الزوجية و 0 للنوى الفردية - الزوجية وكذلك للنوى الزوجية - الفردية وسالبة للنوى الفردية - الفردية وتبدو بانها تتغير مع $A^{-3/4}$ لذا

$$\text{Pairing energy } E_p = (\pm, 0) a_5/A^{3/4} \quad (10)$$

الصيغة النهائية لطاقة الربط لنواة ذات عدد ذري Z وعدد كتلي A هي

$$\text{Semiempirical } E_b = a_1 A - a_2 A^{2/3} + -a_3 Z(Z-1)/A^{1/3} \quad (11)$$

$$\text{binding energy formula } -a_4(A-2Z)^2/A (\pm, 0) a_5/A^{3/4}$$

ومجموعة المعاملات التي تعطي تتطابق جيد مع البيانات هي

$$a_1=14.1 \text{ MeV}, a_2=13.0 \text{ MeV}, a_3=0.595 \text{ MeV}, a_4=19.0 \text{ MeV}, a_5=33.0 \text{ MeV}$$

المعادلة (11) تعطي نتائج متوافقة مع النتائج العملي اكثر من المعادل (6).

مثال 1: الكتلة الذرية لنظير الزنك هو ${}^{64}_{30}\text{Zn}$ is 63.929 u قارن طاقة ربطها مع توقعات المعادلة (11) .

الحل :

The binding energy of ${}^{64}_{30}\text{Zn}$ from eq. below:

$$E_b = [Zm_p + Nm_n - m({}_Z^AX)] 931.5$$

$$E_b = [(30) (1.007825u) + (34)(1.008665u) - 63.929u] 931.5 = 559.1 \text{ MeV}$$

باستخدام المعاملات ، المعادلة شبه التجريبية تعطي :

$$E_b = (14.1 \text{ MeV})(64) - (13.0 \text{ MeV})(64)^{2/3} - (0.595 \text{ MeV})(30)(29)/(64)^{1/3}$$

$$(19.0 \text{ MeV})(16)/64 + 33.5 \text{ MeV}/(64)^{3/4} = 561.7 \text{ MeV}$$

الإشارة الموجبة بالحد الأخير بسبب أن النواة $^{64}_{30}\text{Zn}$ هي نواة زوجية - زوجية . والاختلاف بين القيمة الملاحظة والقيمة المحسوبة لطاقة الربط هي أقل من 5% .

مثال 2: الايزوبارات نوى لها نفس العدد الكتلي A . اشتق صيغة (معادلة) للعدد الذري للايزوبار الأكثر استقرارا للعدد الكتلي المعطى A واستخدمها لإيجاد الايزوبار الأكثر استقرارا $A=25$.

الحل :

لإيجاد قيمة Z التي فيها طاقة الربط E_b أعظم قيمة ، والتي تقابل أعظم استقرارية ، يجب أن نحل $dE_b/dZ = 0$ بالنسبة لـ Z .

من المعادلة (11) نحصل على :

$$dE_b/dZ = -a_3/A^{1/3} (2Z-1) + 4a_4/A(A-2Z) = 0$$

$$Z = a_3 A^{-1/3} + 4a_4/2 a_3 A^{-1/3} + 8 a_4 A^{-1} = 0.595 A^{-1/3} + 1.19 A^{-1/3} + 152 A^{-1}$$

لـ $A=25$ هذه المعادلة تعطي $Z=11.7$ ، التي من خلالها نستنتج أن $Z=12$ يجب أن تكون العدد الذري للايزوبار الأكثر استقرارا للعدد الكتلي $A=25$. هذه النواة هي $^{25}_{12}\text{Mg}$ والتي هي بالحقيقة الايزوبار المستقر الوحيد للعدد الكتلي $A=25$. الايزوبارات الأخرى $^{25}_{11}\text{Na}$ و $^{25}_{13}\text{Al}$ هي ايزوبارات مشعة غير مستقرة .

2-4 نموذج القشرة (الاعداد السحرية في النوى) :

الفرضية الاساس لنموذج قطرة السائل هي ان كل نيوكليون يتفاعل فقط مع اقرب جيرانها ، كما هي الجزيئة في السائل . ومن مسار اخر هناك دعم كثير لفرضيات ان كل نيوكليون يتفاعل مع مجال القوة العامة الناتجة بواسطة كل النيوكليونات الاخرى . الحالة الثانية هي تشابه الالكترونات في الذرة ، التي فيها مستويات كمية محددة ولا يشغلها اكثر من الكترونين التي هي فيرميونات ويمكن ان تشغل كل مستوي ، النيوكليونات هي ايضا فيرميونات ، وبعض الخصائص النووية تتغير دوريا مع Z و N بصورة مشابهة للتغير الدوري مع Z .

الالكترونات في الذرة تشغل مواقع (قشرات) صممت من الاعداد الكمية الرئيسية . درجة الاشغال للقشرات الخارجية هي التي تحدد او من خلالها نحصل على طبيعة والخصائص المهمة للذرات . و للاهمية فان الذرات التي فيها عدد الالكترونات 2 ، 10 ، 18 ، 36 ، 54 و 86 لها قشرات الكترونية ممتلئة . هذه التركيبات الالكترونية لها طاقة ربط عالية ومستقرة جدا . مثل الغازات النبيلة في الكيمياء .

التاثيرات نفسها لوحظت للنوى ، فالنوى التي تمتلك نيوترونات او بروتونات عددها 2 ، 8 ، 20 ، 28 ، 50 ، 82 و 126 هي الاكثر وفرة من النوى الاخرى التي لها عدد كتلي مشابه ، مقترحة انها تملك تركيب اكثر استقرار . بما ان النوى المعقدة او المركبة تظهر من التفاعلات بين النوى الخفيفة ، تخمين النوى الاثقل والاثقل (لانها متعلقة من حيث التكوين) يكون على اساس وفرتها .

الاعداد هذه تدعى بالاعداد السحرية . ومثال ذلك هو النموذج الملاحظ للعزم رباعي القطب الكهربائي النووي ، التي هي مقياس لابتعاد توزيع الشحنة النووية عن الشكل الكروي . النوى الكروية ليس لها عزم رباعي قطب ، بينما اما النوى التي لها شكل كرة قدم امريكية (شبه مسطحة) لها عزم رباعي قطب موجب والنوى التي لها شكل الزيتونة لها عزم رباعي سالب . النوى التي لها عدد سحري N او Z وجدت ان لها عزم رباعي قطب يساوي صفر وهي كروية الشكل بينما النوى الاخرى مشوهة الشكل .

القشرة للنواة تحاول ايجاد الاعداد السحرية وتحدد الخصائص النووية الاخرى بحدود طبيعة النيوكليون في مجال القوة الشائعة .

بسبب ان قيمة دالة الجهد - الطاقة للنواة غير معروفة مثلما هي للنواة ، لذلك فرضت دالة مناسبة $U(r)$.
معادلة شرودنكر لجسيم داخل منخفض جهد من هذا النوع حلت ووجدت ان المستويات الثابتة للنظام تحصل
تلك المميزة بواسطة الاعداد الكمية n, l, m واهميتها مشابهة لتلك في الذرات .

النيوترونات والبروتونات تشغل مجاميع من المستويات المنفصلة بسبب ان البروتونات تتفاعل كهربائيا لوجود
الشحنة النووية . وعلى اية حال مستويات الطاقة التي تاتي من تلك الحسابات لا تتفق مع النتائج الملاحظ
للاعداد السحرية .

استخدام الجهود الاخرى على سبيل المثال المتذبذب التوافقي لا تعطي نتائج افضل فهناك شي مفقود .

كيف تظهر الاعداد السحرية :

العلماء توصلوا الى حقيقة انه من الضروري ادخال تفاعل برم - مدار التي قيمتها تلك التابع في انقسام
مستويات الطاقة الى مستويات ثانوية في معظم الاحيان اكبر من الانقسام المشابه في مستويات الطاقة
الذرية . الصيغة الدقيقة لدالة جهد - طاقة يجب ان لا تكون حرجة (حادة) . الجهد الذي يعطي هذا هو
الجهد الحائط المربع (البئر المربع) .

نظرية القشرة التي تعمل بازدواج $L.S$ فقط للنوى الخفيفة التي فيها قيم l ضروري صغيرة في ترتيبها النووي
، وتحتوي البروم الذاتية للجسيمات S_i (مجموعة النيوترونات ومجموعة اخرى للبروتونات) مزدوجة مع
بعض لبرم كلي S . الزخم المداري L_i تزدوج منفصلة مع بعض الى زخم زاوي مداري كلي L . بعد ذلك S
و L تزدوج مع بعض لتكون الزخم الزاوي الكلي J بمقدار $\hbar [J(J+1)]^{1/2}$.

بعد منطقة الانتقال التي فيها تحدث ازدواج متوسط ، النوى الثقيلة تعاني ازدواج jj . في هذه الحالة S_i و L_i
لكل جسيم اولاً يقترنان لتكوين J_i لمقدار $V_j(j+1)\hbar$. ازدواج jj تعتبر رئيسية في النوى . عندما يكون
تفاعل برم - مدار مستويات الطاقة ستكون كما في الشكل .

Harmonic Oscillator			Spin-Orbit Potential		
N	ℓ	Spectroscopic Notation	Spin-orbit	$\mathcal{D}$	Magic Number
6	0 2 4 6	4s 3d 2g 1f	$1f_{11/2}$ $1f_{13/2}$	58	184
5	1 3 5	3p 2f 1h	$3p_{1/2}$ $3p_{3/2}$ $2f_{5/2}$ $2f_{7/2}$ $1h_{9/2}$ $1h_{11/2}$	44	126
4	0 2 4	3s 2d 1g	$3s_{1/2}$ $2d_{3/2}$ $2d_{5/2}$ $1g_{7/2}$ $1g_{9/2}$	32	82
3	1 3	2p 1f	$2p_{1/2}$ $1f_{5/2}$ $2p_{3/2}$ $1f_{7/2}$	22	50
2	0 2	2s 1d	$1d_{3/2}$ $2s_{1/2}$ $1d_{5/2}$	8 12	28 20
1	1	1p	$1p_{1/2}$ $1p_{3/2}$	6	8
0	0	1s	$1s_{1/2}$	2	2

المستويات صممت بتساوي مضبوط للاعداد الكمية الكلية n ، والحرف الذي يصنف l لكل جسيم في المستوي طبقا للنموذج المعتاد .

(s, p, d, f, g , corresponding, respectively to $l=0, 1, 2, 3, 4, \dots$) ، و ترميز سفلي بما ان هناك $2j+1$ من الاتجاهات المسموحة لـ J_i .

فجوات طاقة كبيرة تظهر في الفاصل بين المستويات في الفترات (مسافة متوسطة) التي تكون بين القشرات والتي تكونت نتيجة ترميز القشرات المنفصلة .

عدد المستويات النووية المتاحة في كل قشرة نووية بترتيب طاقة 2 ، 6 ، 12 ، 8 ، 22 ، 32 ، و 44 . لكن القشرات تملأ حينما تكون هناك 2 ، 8 ، 20 ، 28 ، 50 ، 82 و 126 نيوترون او بروتون في النواة . نموذج القشرة تعد لبعض الظواهر بالاضافة للاعداد السحرية . وللبداء معها وجود القشرات الثانوية للطاقة التي يمكن ان يشغلها جسيمين ببرم متعاكس تشرح انجذاب الوفرة النووية لتفضيل عدد زوجي من النيوترونات N وكذلك عدد زوجي من البروتونات Z .

نموذج القشرة ايضا يمكن ان يتنبأ بالزخم الزاوية النووية . في النوى الزوجية - الزوجية كل البروتونات والنيوترونات يجب ان تكون ازواج لتلغي الواحدة البرم والزخم الزاوي المداري للآخرى . لذلك فهي تأخذ صفر من الزخم الزاوية النووية ، كما هي الملاحظة .

في النوى الزوجية - الفردية و الفردية - الزوجية ، نصف عدد صحيح من البرم للنكليون المنفرد الاضافي يجب ان تتحد او تصطف مع الزخم الزاوي الصحيح لبقية النيوكليونات في النواة لتكون نصف عدد صحيح للزخم الزاوي الكلي .

النوى الفردية - الفردية كل تمتلك نيوترون منفرد وبروتون منفرد ولكل منهما نصف عدد صحيح من البرم والتي تؤدي عدد صحيح من الزخم الزاوي الكلي . وهذه التنبؤات استنتجت تجريبيا .

* calculate the spin of the nuclei $^{14}_7\text{N}$, $^{17}_8\text{O}$, $^{12}_6\text{C}$

first of all we must know where is the last proton or the last neutron

«It is very important to save this»

($1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$, $1p_{1/2}$, $1d_{5/2}$, $2s_{1/2}$, $1d_{3/2}$, $1f_{7/2}$,
 $2p_{3/2}$, $1f_{5/2}$, $2p_{1/2}$, $1g_{9/2}$) $A=50$

occupied with $(2j+1)$

For $^{14}_7\text{N}$

«integral»

p: $1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$, $1p_{1/2}$

$j_p = 1/2$

n: $1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$, $1p_{1/2}$

$j_n = 1/2$

It is odd Z - odd N nuclei

$$|j_p - j_n| \leq J \leq j_p + j_n$$

$$1/2 - 1/2 \leq J \leq 1/2 + 1/2$$

$$0 \leq J \leq 1$$

$$J = 0, 1$$

since the last proton or neutron in p $\rightarrow l = 1$

then

$$\frac{\pi}{J} \Rightarrow \pi = (-1)^l = (-1)^1 = -$$

$$\therefore \frac{\pi}{J} = -1$$

For $^{17}_8\text{O}$ even - odd nuclei

so for proton

$1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$, $1p_{1/2}$

For neutron

$1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$, $1p_{1/2}$, $1d_{5/2} \rightarrow j_n = 5/2$ (half integral)

$$l \Rightarrow d \Rightarrow 2 \rightarrow \pi = (-1)^l = +$$

$$\text{so } \frac{\pi}{J} = +5/2$$

For $^{12}_6\text{C}$ even - even nuclei

p: $1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$

$$j_p = 0$$

n: $1s_{1/2}$, $1p_{3/2}$

$$j_n = 0$$

$$J = 0$$