

## 1-1 مقدمة: - Introduction

النيوترونات هي جسيمات متعادلة الشحنة ، فهي لا تتأثر بالمجالات الكهربائية أو المغناطيسية ، وكتلتها تساوي تقريباً كتلة البروتون، وتوجد في أنواع الذرات ، كما يمكن انه توجد خارجها حيث يدعى بالنيوترون الحر. النيوترون الحر غير مستقر له متوسط عمر قدره حوالي 886 ثانية حوالي 15 دقيقة ، ويتحلل بعد هذه الفترة القصيرة إلى بروتون وإلكترون . كون النيوترونات غير مشحونة يجعل من الصعب كشفها أو التحكم بها ، الأمر الذي أدى لتأخر اكتشافها . عموماً فإنه لا توجد في الطبيعة أي نظائر مشعة للنيوترونات ، ولكن يمكن إنتاج نظير اصطناعي يستخدم كمصدر للنيوترونات وهو نظير الكاليفورنيوم 252 الذي يصدر الميكروجرام الواحد منه حوالي 2 مليون نيوترون في الثانية . وتتراوح طاقة النيوترونات المنطلقة من هذا النظير بين حوالي 0.1 – 7 م.أ.

ف . {1}

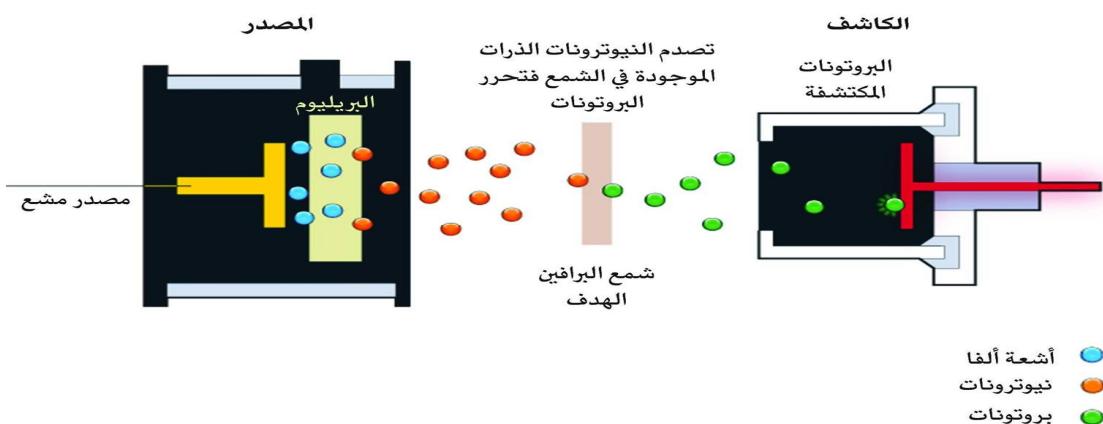
## 2-1 النيوترون (Neutron)

هو جسيم تحت ذري كان يظن في بادئ الأمر أنه جسيم أولي (لا يتكون من جسيمات أصغر) ولكن تبين فيما بعد خطأ هذا الاعتقاد . فقد اكتشفه عالم الفيزياء "جيمس شادويك" . والنيوترون مثل البروتون له دوران مغزلي حول نفسه ، وللهذا فهو يتأثر بالمجال المغناطيسي . كما أن النيوترونات الحرة (الإشعاعات النيوتونية) لها قدره عالية على النفاذ في المواد. الطريقة الوحيدة لتغيير مسار النيوترون هي وضع نواة في مساره ، حيث يتم تصدام تام المرونة . لكن احتمال اصطدام نيوترون حر متحرك بنواة إحدى الذرات في المادة ضعيف جداً بسبب الفرق الهائل بين حجم النيوترون والنواة ، علماً بأن نواة الذرة أصغر كثيراً جداً من حجم الذرة (أي أن الذرة تحتوي فراغاً كبيراً) ، مما يعطي النيوترونات قدرة كبيرة عاليه الاختراق . تستخدم النيوترونات في شطر أنواع اليورانيوم في المفاعلات النووية . وينتج عند انشطار نواة اليورانيوم نيوترونين في المتوسط ، تتفاعل هي الأخرى مع نواة يورانيوم أخرى ، بهذا تترافق النيوترونات وكذلك معدل الانشطار يزداد بما يسمى التفاعل المتسلسل . وفي المفاعل النووي توجد مواد لامتصاص النيوترونات الزائدة بحيث يبقى التفاعل متوازناً ، ونستطيع بذلك إنتاج الطاقة عن طريق المفاعلات الذرية أو النووية . وهي تستخدم

أحياناً لتعقيم البذور الزراعية.{2}

### 3-1 اكتشاف النيوترونات:- The discovery of neutrons

لاحظ بروت انه عند قياسه لأوزان الذرات فإن أوزانها مضاعفات لوزن ذرة الهيدروجين . فاقترح إن الذرات تتكون من ذرات الهيدروجين ، ولكن عندما طرح رزرفورد فكرة وجود النواة قام العلماء بتعديل فكرة بروت إلى أن انوبيه الذرات هي التي تتكون من مضاعفات نواة الهيدروجين ، التي أسموها فيما بعد بالبروتون نسبه إلى بروت وان شحنة هذا البروتون تساوي شحنة الإلكترون ولكنها موجبة أي إن في النواة عدد من الشحنات الموجبة تتوزع في كافة النواة . هذا يتناقض مع تجارب قاير ومارسن التي أثبتت إن الشحنة الموجبة تتركز في نصف كثافة النواة فأصبح الأمر محيراً فاقترض احدهم أن الإلكترونات موجودة في النواة مع البروتونات لكن هل يمكن أن يكون الإلكترون موجود داخل النواة ؟ إذا حسبنا طول موجة الإلكترونات وجد إنها أكبر من طول نصف قطر النواة ، فطول موجة الإلكترون اكبر بمائة مرة من نصف قطر النواة .<sup>[2]</sup>



الشكل (1-1) يوضح تخطيط للأجهزة المستخدمة من قبل Chadwick لإثبات وجود النيوترون

### 4-1 العزوم المغناطيسي للنيوترونات:-

#### Le moment magnetique du Neutron

أن صورة جزيئية مشحونة ذات بعد معين حول محور تسمح بالتفصير بصورة كيفية وبتحليل كلاسيكي لوجود العزم المغناطيسي للنيوترون لا يمكننا أن نفهم وجود العزم المغناطيسي للنيوترون في الصورة الكلاسيكية إلى إذا تخيلنا الشحنة المعدومة الحاصل بالتعويض لتوزيع الشحن الموجبة

والسلالية . تفسير بعض نتائج التفاعلات النووية إلى القبول بان النيوترون يملك عزم مركب  $\sigma_n$  موصوف بالعدد الكمي  $\frac{1}{2}$  . لم يكن ممكناً تحقيق تجربة مشابهة لتجربة Gerlack , stern لتحديد العزم المغناطيسي النووي للنيوترونات ، وهذا النوع من التجارب يتطلب حزمة من الجزيئات مع كثافة نيوترونية كافية . والطرق المستخدمة هي التي تضع الدوران المخروطي ل- Lamar. الفكرة الرئيسية ((Bloch 1936)) متعلقة بإمكانية الحصول على حزمة من النيوترونات المستقطبة جزئياً وذلك باستخدام الانتشار بوسط مغнет . تدخل آلية الانتشار للنيوترون تأثير متبادل بين العزم المغناطيسي لذرات الجسم الناشر إذا كان الجسم الناشر هو مادة ذات مغناطيسيّة حديديّة ممغنطة حتى الإشباع . كل العزوم  $\mu_n$  لها نفس الاتجاه و عدد النيوترونات المنتشرة ستعتمد على الزاوية بين العزم  $\mu_n$  للنيوترونات الساقطة واتجاه المغناطة (aimantation) . النيوترونات (الغير منتشرة) لها توزيع غير متماثل (isotope) وعزمها  $\mu_n$  ويقال بان الحزمة الضعيفة ذات استقطاب جزئي . {1}

## ١-٥ مما تتكون الذرة :-

في داخل كل ذرة ثلاثة أنواع من الجسيمات هي على النحو التالي

- البروتونات Protons
- النيوترونات Neutrons
- الإلكترونات Electrons

البروتونات والنيوترونات تربطهما قوة تسمى القوة النووية وتكونان معاً نواة الذرة ، في حين الإلكترونات تحيط بالنواة وتدور حولها في مدارات محددة تسمى مستويات الطاقة للإلكترون .  
الإلكترونات والبروتونات تمتلكان شحنة كهربائية متساوية في المقدار ومتعاكسة في الإشارة ، بمعنى أن شحنة الإلكترون سالبة وشحنة البروتون موجبة وكل منهما متساويتين في المقدار ، ولهذا السبب تتشاءم بين البروتون في النواة تجاذب مع الإلكترون حول النواة وتسمى هذه بقوة تجاذب كولوم كولوم الكهربائية . وفي أغلب الأحيان تكون عدد البروتونات مساوياً لعدد الإلكترونات ، وهذا يجعل

## 6-1 شحنة النيوترونات: - Neutrons Charge

تعتبر شحنة النيوترونات متعادلة كهربياً، تعمل النيوترونات على ربط البروتونات مع بعضها البعض في نواة الذرة حيث تكون كل البروتونات مجتمعة في النواة وشحنتها الموجبة تعمل على تناقضها عن بعضها البعض لذا فإن النيوترونات تؤثر على البروتونات بقوة ربط نووي أكبر من قوة التناقض بينهما مما تحافظ على تماسك الذرة واستقرارها. يجب أن تعلم إن عدد البروتونات في النواة يحدد سلوك الذرة فمثلاً إذا كان في النواة 13 بروتون فهذا يعني وجود 13 إلكترون حول النواة (لان عدد البروتونات يساوي عدد الإلكترونات ولذلك الذرة تكون متعادلة كهربياً) و إذا اختلف عدد البروتونات عن عدد الإلكترونات تصبح الذرة إما أيون موجب أو أيون سالب . نجد أن النواة المكونة من 13 بروتون هذه تعتبر نواة ذرة الألمنيوم . عند تجميع ملايين ذرات كثير من الصناعات وهذا الألمنيوم يعرف في الطبيعة ألمونيوم 27. لاحظ انه في نواة الألمنيوم 13 بروتون و 14 نيوترون  $14+13=27$  ويسمى بالعدد الكتلي (atomic mass number) ولذلك كل نواة لها عدد كتلي مختلف عبارة عن حاصل جمع مكونات النواة من بروتونات ونيوترونات ، تعتبر ذرة الألمنيوم ذرة مستقرة أي عند وضع ذرة الألمنيوم في زجاجة مغلقة لملايين السنين فإنها ستبقى ذرة الألمنيوم ومكونه من 13 بروتون و 14 إلكترون و 13 نيوترون وهذا ما يسمى بالذرة المستقرة stable atom.

{4}

## 7-1 خصائص النيوترون:-

### The characteristics of the neutron

1- دلت تجارب التشتت وتجارب أخرى في ميادين مختلفة أن كتلة النيوترون أكبر من كتلة البروتون إذ تقدر ب  $1.008667$  وحدة كتلة ذرية. وهذه الكتلة تعادل طاقة قدرها  $939.55$  مليون إلكترون فولت.

2- يمكن للنيوترون (الحر) أن يتحلل منتجاً بروتون وجسيمات بيتا السالبة و ضدبيه النيوترون . وقد دلت التجارب على أن عمر النصف للنيوترون تقدر ب 12 دقيقة . هناك تقنية معروفة لتقدير عمر النصف للنيوترون تتم من خلال توجيه شعاع نيوتروني ينطلق من مفاعل نووي

نحو حيز مفرغ من الهواء حيث تتحلل بعض الجسيمات ومن ثم يمكن الكشف عن نواتج التفاعل (جسيمات بيتا) ومن ثم تقدير نصف العمر للنيوترون.

## 8-1 تصنيف النيوترونات حسب طاقتها إلى :-

**Classified according to their energy neutrons that**

### 1- نيوترونات حرارية .

عندما تخترق النيوترونات مادة ما فإنها تأخذ بالتصادم مع أنواع الماء حيث ينبع عن ذلك فقد في الطاقة ، وباستمرار التصادم يستمر فقد الطاقة حتى تصل هذه النيوترونات إلى اتزان حراري مع جزيئات المادة ، فإذا كانت درجة حرارة المادة هي درجة حرارة الغرفة فإن هذه النيوترونات تسمى بالنيوترونات الحرارية . وستتبع طاقتها توزيع ماكسويل

$$E = K T$$

$$\text{حيث } K \text{ ثابت بولتزمان} = 8.61 \times 10^{11} \text{ Mev / K}$$

$$T = \text{درجة حرارة الغرفة على افتراض أنها } 27^{\circ}\text{C}$$

ووندتها وجد أن طاقة النيوترونات في هذه الحالة = 0.025 إلكترون فولت.

### 2- نيوترونات فوق حرارية تقدر طاقتها ب واحد إلكترون فولت.

3- نيوترونات الكادميوم تزداد طاقتها عن واحد إلكترون فولت وسر التسمية يكمن في أن الكادميوم يتميز بمعدل امتصاص عال للنيوترونات ذات الطاقات الأقل من 0.4 إلكترون فولت. بينما ينخفض هذا المعدل كثيراً عندما تفوق طاقات النيوترونات واحد إلكترون فولت . ومن ثم يعتبر الكادميوم منفذ النيوترونات الأخيرة ولذلك تعرف هذه النيوترونات ب (نيوترونات الكادميوم)

4- نيوترونات بطيئة تتراوح طاقتها من (0.03 \_ 100 كيلو) إلكترون فولت .

5\_ نيوترونات متوسطة تتراوح طاقتها ( 10 \_ 100 كيلو ) إلكترون فولت .

6- نيوترونات سريعة تتراوح طاقتها ( 10 كيلو \_ 10 ميكرو ) إلكترون فولت .

7- نيوترونات الطاقة العالية وطاقتها أكبر من 10 ميغا أو مليون إلكترون فولت .

## 9- تقنية لقياس طاقة النيوترون:

### Technique to measure the neutron energy

تحتفل التقنية حسب الطاقة التي يمتلكها النيوترون ففي :

أ- حدود ميغا إلكترون فولت : نستخدم تقنية زمن الطيران حيث يترك النيوترون ليطير بين نقطتين تفصلهما مسافة وبتعين زمن الطيران يمكن تقدير سرعة ومن ثم طاقة النيوترون .

ب- الطاقة في حدود الإلكترون فولت : نستخدم تقنية حيود النيوترون وقانون براغ وعليه أمكن بناء مطياف بلوري لقياس طاقة النيوترونات الحرارية.

## 10-1 أهم مصادر النيوترونات:

### The most important sources of neutrons

يمكن الحصول على النيوترونات الحرة عن طريق التفاعلات النووية وتنطلق النيوترونات بطاقة تعتمد على :

أ- قيمة طاقة التفاعل .

ب- الاتزان الطاقي بين نواتج التفاعل .

وتتجدر الإشارة هنا إلى أن النيوترون المنطلق بطاقة معينة لا سبيل لتعجيله ولكن يمكن أن تتناقص هذه الطاقة عندما تتصادم النيوترونات مع المادة . ويمكن تقسيم مصادر النيوترونات إلى . 1/ مصادر ينتج عنها فيض منخفض من النيوترونات وغالباً ما تعرف بمصادر ( ألفا ، نيوترون ) وتنتج عند قذف مادة مناسبة بجسيمات ألفا .

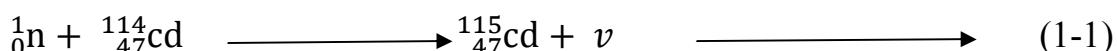
2- مصادر ينتج عنها فيض عال من النيوترونات حيث يستخدم لذلك المفاعلات النووية أو المعجلات و يتم قذف مواد ذات عدد ذري منخفض بالأيونات الموجبة المعجلة بواسطة معجلات مناسبة .

3- مصادر ينتج عنها نيوترونات بطاقة متماثلة تعرف هذه المصادر بالضوء نووي ففيها يتم تفاعل فوتون جاما المتماثلة مع مادة ما مع ملاحظة :

- أ- أن تكون طاقة الترابط النووي لمادة الهدف صغيرة ( كما في حالة البريليوم إذ تساوي 1.66 م أف ، أو الديوترون 2.22 م أف)
- ب- أن تكون طاقة أشعة جاما أكبر من طاقة الترابط النووي لمادة الهدف .

## **The Neutron Capture: 11-1**

عندما يقترب النيوترون الحراري أو البطيء بشدة من سطح نواة نظير ما يمكن أن تأسر هذه النواة النيوترون مكونة بذلك نظير آخر، ويطلق في ذات اللحظة فوتون فوري ومن الأمثلة على ذلك تفاعل الأسر النيوتروني على الكادميوم (114) حيث يتكون نظير الكادميوم (115) وينطلق الفوتون وفقاً للتفاعل: {1}



## **12-1 انتقال الطاقة من النيوترونات لجسم الإنسان:**

### **The transfer of energy from the neutrons to the human body**

النيوترونات السريعة يمكن أن تنقل كامل طاقتها إلى جسم الإنسان من خلال التصادمات المرنة مع نوى الهيدروجين فطاقة النيوترون السريعة تنتقل بالكامل بعد حوالي 18 تصادماً إلى نوى ذرات الهيدروجين (أي إلى البروتونات) لذا يعتبر المكون الرئيسي والسائل في جسم الإنسان ، حيث يحتوي كل كيلوجرام واحد من جسم الإنسان على حوالي  $6 \times 10^{25}$  ذرة هيدروجين وعندما تكسب البروتونات طاقات النيوترونات تقوم هذه البروتونات المشحونة بتأين ذرات أو جزيئات خلايا الجسم البشري لذلك نجد أن النيوترونات تتنمي للإشعاعات المؤينة رغم أنها تحدث تأين بطريقة غير مباشرة وعندما تصبح النيوترونات حرارية بفعل التهيئة ، ويلعب تفاعل الأسر النيوتروني للنيوترونات الحرارية والبطيئة في نوى بعض الذرات متوسطة الكتلة الموجودة في جسم الإنسان (كالبوتاسيوم، الصوديوم، الكالسيوم وغيرها) الدور الوحد لانتقال الطاقة لجسم الإنسان وانطلاقاً

فوتونات جاما الفورية ، لحظة الأسر ، وربما تكون بعض النويدات التي تسهم إسهاماً محدداً في إبداع الجرعة الإشعاعية في جسم الإنسان.{1}

### 13-1 التحليل بالتنشيط النيوتروني Neutron activation analysis

عند قذف اণويه عنصر غير مشع بالنيوترونات يجعلها تقتصر بعض هذه النيوترونات وتحول إلى اণويه نظائر مشعه لنفس العنصر ، وبعدها تتحلل هذه النظائر المشعة تحلا إشعاعيا عن طريق قياس النشاط الإشعاعي للنظائر التي تكونت . ويمكن تحديد تركيز العنصر الأصلي في المادة المشعة ، وعلى هذا الأساس ترتكز طريقة التحليل تسمى التحليل بالتنشيط النيوترون ( Neutron Activation Analysis) وهي طريقة دقيقه جدا و يمكن تعين بها تركيزات ضئيله جدا تصل إلى أجزاء في البليون ويمكن استخدامها في اكتشاف التلوث البيئي ببعض العناصر ذات التركيز المنخفض جدا أو في التحاليل الطبية أو في البحث الجنائي بتحليل عينات من الشعر أو الأظافر أو مجالات التحليل بصفه عامه . ويجري تشيع العينات المراد تحليلها بوضعها في خلايا خاصة داخل احد المفاعلات النووية ، حيث تتعرض للأشعة النيوترونية أو استعمال مصدر نيوتروني لهذا الغرض.{6}

## 1-2 المقدمة: introduction

يمثل تفاعل النيوترونات مع الانویه المختلفة هو احد التفاعلات النووية الشاملة والمتنوعة يعتبر إن النيوترون من المكونات الرئيسية لجميع الانویه (فيما عدا نواة ذرة الهيدروجين) ويتم التفاعل بين النيوترونات و الانویه عبر الطاقات المنخفضة ، نظراً لأن النيوترون متعادل الشحنة ويمكن أن يخترق حاجز الجهد بسهولة مهما كانت طاقته منخفضة .<sup>{7}</sup>

## 2-2 تفاعلات الأسر: Interactions captivity

حيث تقوم النواة بأسر النيوترون الساقط عليها وامتصاص كل طاقته فتصبح لأجل ذلك في حالة إثارة. و نجد أن مثل هذه التفاعلات تتمتع باحتمال تفاعل كبير ومن ثم يمكن استخدامها للكشف عن النيوترونات بكفاءة.

## 2-3 أهم تفاعلات النيوترون مع المادة:

### The most important neutron interactions with the material:-

#### 1-3-2 التصادم المرن:- Collision flex-

في هذه الحالة يسقط النيوترون على النواة بحيث يعطيها جزءاً من طاقته ويتشتت هو بطاقة أقل من طاقته الابتدائية بينما ترتد النواة بطاقة تساوي تلك المنتقلة إليها بالتصادم وبسمى هذا التصادم بالمرن لأن الطاقة وكمية الحركة محفوظتين قبل وبعد التصادم. قد يتم التصادم المرن بصورتين أـ قد يحدث امتصاص أولاً للنيوترون بواسطة النواة المقوفة ويتم تكوين ما يعرف بالنواة المركبة التي تقوم بإطلاق نيوترون آخر بعد ذلك وهو النيوترون المتشتت .

بـ قد يحدث التفاعل مباشرة دون المرور بمرحلة النواة المركبة حيث يتشتت النيوترون مباشرة عن النواة.

#### 2-3-2 التصادم اللامرن : Collision Allammern

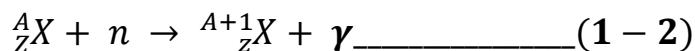
وفيه لا تكون طاقة الحركة محفوظة إذ أنه عند سقوط النيوترون على النواة فإنه يعطيها جزءاً من طاقته يستخدم لإثارتها أولاً ثم تمنص جزءاً آخر لتنطلق به بطاقة حركة معينة

## 4-2 الأنواع المختلفة لتفاعلات النوية المستحدثة بالنيوترونات:

### Kind different for nucleus reaction with neutrons

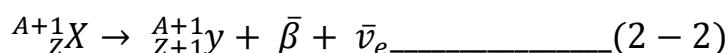
#### 1-4-2 الأسر الإشعاعي للنيوترونات: Radiation Capture of Neutrons

في هذا النوع من التفاعل يتم اسر النيوترون بواسطة نواة الهدف ويتبع ذلك انبعاث فوتونات ويمثل هذا التفاعل بالمعادلة التالية:



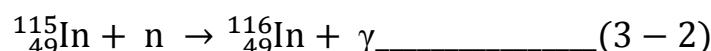
وعادة تكون النواة الناتجة من التفاعل غير مستقرة وتتحول إلى حالة الاستقرار وذلك بانبعاث

جسيمات  $\bar{\beta}$

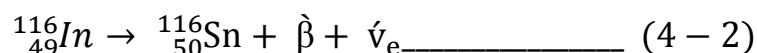


واحتمالية حدوث الأسر الإشعاعي للنيوترونات تكون عالية بالنسبة للنيوترونات الطبيعية التي تترواح طاقتها ما بين (0 و 500 kev) وتستخدم هذه التفاعلات في الكشف عن هذا النوع من النيوترونات.

ومثال لهذا التفاعل:



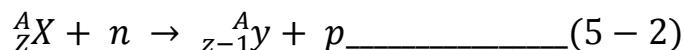
ويضمحل النظير المشع  ${}_{49}^{116}\text{In}$  (إنديوم) وذلك بالتفكك البيتاوي بزمن نصف عمر



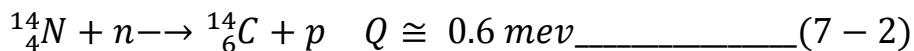
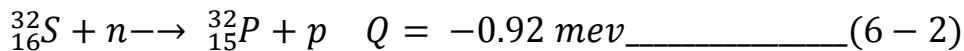
#### 4-2 التفاعلات التي ينتج عنها انبعاث البروتونات:

### Production Radiation of protons emission

تم التفاعلات من هذا النوع ( $n$ ,  $p$ ) وذلك عندما تترواح طاقة النيوترونات ما بين 0.5 , 10 Mev



وفي هذه المعادلة تكون  $Q$  أكبر من الصفر (لان كتلة النيوترونات  $M_n$  اكبر من كتلة البروتونات  $M_p$ ). أما إذا كانت  $Q < 0$  لابد أن تكون طاقة البروتونات عالية حتى تستطيع هذه البروتونات التغلب على الجهد الكولومي لنواة الهدف. مثال التفاعل

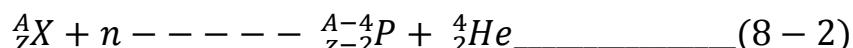


حيث أن  $Q$  موجبة في التفاعل (7-2) فان هذا التفاعل يتم بواسطه النيوترونات الحرارية، ويستخدم هذا التفاعل في الكشف عن هذا النوع من النيوترونات باستخدام المستحلبات الفوغرافية النووية حيث يمكننا ملاحظة البروتونات الناتجة من التفاعل بمدى يساوي عدة ميكرونات أما بالنسبة للتفاعل (6-2) فقد استخدم في الكشف عن النيوترونات المنبعثة نتيجة لانشطار النوى لبعض الانوبيه الثقيلة (النيوترونات السريعة). {7}

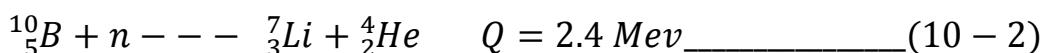
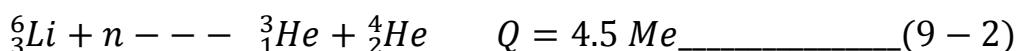
### 3-4-2 التفاعلات التي تنتج عنها انباع جسيمات الفا:

#### Interactions that result in the emission of alpha particles

يمثل هذا النوع من التفاعلات بالمعادلة التالية:

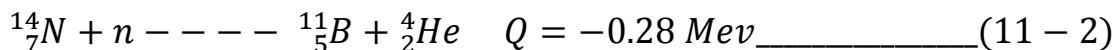


ولحدوث هذا النوع من التفاعل يجب أن تتراوح طاقة النيوترونات ما بين 0.5 و 10 Mev وفي بعض الحالات يكون حاجز الجهد لبعض الانوبيه منخفضاً ولذلك يتم هذا النوع من التفاعل في هذه الحالات باستخدام النيوترونات الحرارية وفيما يلي بعض الأمثلة لهذا النوع من التفاعل:



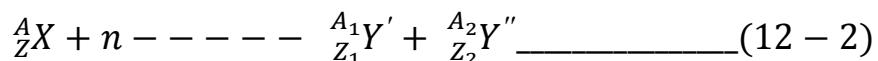
ويستخدم هذان التفاعلان في الكشف عن النيوترونات الحرارية وذلك باستخدام غرف التأين التي تحتوي على غشاء من الليثيوم، المقطع المستعرض للتفاعلين على التوالي  $10^{-24} \text{ cm}^2 \times 4000 \text{ cm}^2$

$4000,900)^{24} \times 900$  بارن) وكمثال للتفاعل ( $\alpha$  ،  $n$ ) الماصل للطاقة (أي القيمة  $Q$  للتفاعل تكون سالبة) هو:



#### 4-4-2 التفاعلات الانشطارية (انفلاق النووي):

عند قذف الانویه الثقيلة ( $U_{99}$  ,  $Th_{80}$  ,  $pa_{91}$ ) والعناصر الانتقالية بالنيوترونات ذات الطاقة  $Mev$  فان هذه الانویه تتشطر إلى نواتين وتكون النسبة بين متوسط كتل النواتين هي  $3=2 > 1$  أي أن  $T_n$



حيث :

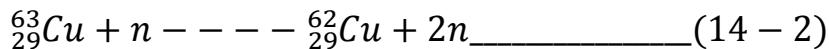
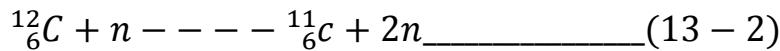
$$A_1 + A_2 = A + 1 , \quad Z_1 + Z_2 = Z , \quad A'_1 = A'_2 \cong 2 = 3$$

ويستخدم هذا النوع من التفاعلات في الحصول على الطاقة النووية. {7}

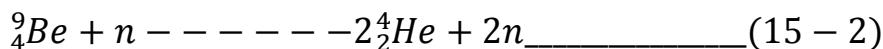
#### 4-4-2 التفاعلات التي تؤدي إلى إنتاج نيوكليونين أو أكثر:-

#### Interactions that lead to the production Nucleon or more

إذا كانت طاقة النيوترون  $T_n > 10 \text{ Mev}$  فيمكن أن تحدث تفاعلات من النوع ( $n$  ,  $n_p$ ) و ( $n$  ,  $n_n$ ) و ( $n, 2n$ ) وتستخدم هذه التفاعلات على بعض الأمثلة لمثل هذه التفاعلات:



والطاقة الابتدائية اللازمة لحدوث هذين التفاعلين هي  $20 \text{ Mev}$  و  $10 \text{ Mev}$  على التوالي. وترجع الزيادة في الطاقة الابتدائية للتفاعلات من النوع ( $n, 2n$ ) إلى أن طاقة فصل نيوترونين في النواة أكبر من فصل نيوترون واحد. وهنالك تفاعل من النوع ( $n, 2n$ ) تقل فيه الطاقة الابتدائية إلى  $2 \text{ Mev}$  وفيما يلي مثال لهذا التفاعل:



## 4-6 التبعثر غير المرن للنيوترونات : Cluttering inelastic neutron

عند قذف نواة نيوترون ذات طاقة تساوي قليلاً من مئات الكيلو إلكترون فولت فإن هذا النيوترون يسبب إثارة لهذه النواة ثم يتركها ونتيجة لذلك نقل طاقته (ليس من الضروري أن يخرج نفس النيوترون الذي دخل النواة) ويسمى هذا التفاعل بالتبعثر غير المرن للنيوترونات. {7}

## 4-7 التبعثر المرن للنيوترونات : Cluttering the flex of the neutrons

في هذا النوع من التفاعل تظل نواة الهدف في نفس مستوى الطاقة التي كانت عليه قبل التفاعل، ويظل النيوترون محتفظاً بطاقة الحركة الابتدائية في مركز الثقل ( تكون طاقة الحركة الكلية للنيوترون ثابتة في النظام المعملي). ويستخدم التبعثر المرن للنيوترون في الكشف عن النيوترونات السريعة وذلك بمشاهدة اثر النواة المرتدة (غالباً البروتونات المرتدة) باستخدام الغرفة السحابية ، الغرفة الفقاعية والمستحلبات النووية ويلعب التبعثر المرن دوراً هاماً في عملية تهيئة النيوترونات السريعة في المفاعلات النووية. {7}

## 5-2 نظرية بوهر لتفاعلات النووية الحادثة بواسطة النيوترونات:

### Bohr's theory of nuclear reactions by neutrons incident:

إن وجود المستويات قليلة الإتساع ( $\Gamma \cong 0.1 \text{ ev}$ ) في النواة عند طاقة اثارة تفوق طاقة الترابط للنيوكليون داخل النواة وطبقاً لميكانيكا الكم فان:

$$\Delta E \cdot \Delta t \cong \hbar \quad (16 - 2)$$

حيث  $ev = 6.6 \times 10^{-16} \text{ J}$  وبتطبيق هذه المعادلة فان صغر اتساع مستوى الطاقة يشير الى زيادة زمن العمر للنواة في هذا المستوى اي ان:

$$t = \frac{\hbar}{\Gamma} = 6.6 \times \frac{10^{-16}}{0.1} \cong 10^{-14} \text{ sec} \quad (17 - 2)$$

وهذا الزمن يكون أطول من الزمن الذي يقطعه النيوترون لكي يعبر النواة ( $\Delta t$ ).

$$\Delta t = \frac{R_{nuc}}{v_n} \cong \frac{10^{-12}}{10^9} \cong 10^{-21} \text{ sec} \quad (18 - 2)$$

وهذا يناظر اتساع مستوى الطاقة

$$[\Gamma = \hbar / \Delta t = 6.6 \times 10^{-16} / 10^{-21}] \Gamma \cong 1 MeV$$

وقد أمكن تقسيم هذا الاختلاف بجانب تقسيم زيادة المقطع المستعرض للتفاعل النيوترونات مع الانوية وكذلك ارتفاع كثافة المستويات بواسطة العالم بوهر الذي فرض نظرية التفاعلات النووية التي تعتمد على نموذج قطرة السائل للنواة طبقاً لنظرية بوهر فان التفاعل النووي يتم على مراحلتين  
**المرحلة الأولى:** يؤسر النيوترون بواسطة النواة ويكون ما يسمى بالنواة المركبة ذات طاقة الإثارة حيث:

$$w = \epsilon_n + AT_n/(A + 1) \quad (19 - 2)$$

والتي تتميز بقيم محددة لكمية التحرك الزاوية والتماثل. ( $\epsilon_n, T_n$ ) هي طاقة الترابط وطاقة الحركة للنيوترون على التوازي وطبقاً للتفاعلات القوية فان طاقة الإثارة هذه تتوزع بسرعة بين النيوكليونات الموجودة داخل النواة . ومن ثم و أي من هذه النيوكليونات لا يمكن ان يترك النواة إلا اذا اكتسب النيوكليون القريب من محيط النواة طاقة تزيد عن طاقة ترابطه داخل النواة ويمكن ان تض محل النواة المركبة وذلك بانبعاث فوتونات  $\gamma$  . وهذه طريقة بطيئة، بعد مرور فترة طويلة  $t$  (زمن العمر للنواة المركبة) تبدأ **المرحلة الثانية للتفاعل وهي اضمحلال النواة المركبة** وذلك بخروج نيوكليون او انبعاث فوتونات (أو أي طريقة أخرى) واحتمالية اضمحلال النواة المركبة هي  $w$  حيث:

$$w = L/t = \Gamma/\hbar \quad (20 - 2)$$

حيث إن النواة المركبة يمكن أن تض محل بطرق مختلفة (انبعاث بروتون أو انبعاث نيوترون أو انبعاث فوتون جاما أو ....) فان احتمالية اضمحلال  $w$  يمكن التعبير عنها بمجموع الاحتمالات الجزئية:

$$w = w_p + w_n + w_\gamma + \dots = \Gamma_p \frac{p}{\hbar} + \Gamma_n \frac{n}{\hbar} + \dots \quad (21 - 2)$$

واحتمالية اضمحلال النواة المركبة لنوع ما من اضمحلال تعطي بالعلاقة:

$$\eta_i = w_i/w = \Gamma_i/\Gamma \quad (22-2)$$

حيث  $\Gamma_i$  هو الاتساع الجزئي ( $\Gamma_p$ ,  $\Gamma_n$ ,  $\Gamma_\gamma$  أو ...) والاحتمالات النسبية لاضمحلال النواة المركبة لا تعتمد على الطريقة التي تكونت بها هذه النواة وقد تحقق هذا الاستنتاج عملياً من مقارنة الاضمحلالات المختلفة للأنوبيه المركبة المتطابقة (لها نفس القيم لكل من  $p$ ,  $T$ ,  $I$ ,  $E$ ,  $Z$ ,  $A$ ) التي يمكن الحصول عليها من التفاعلات المختلفة.<sup>{7}</sup>

## 6-2 المقطع المستعرض لتفاعل النيوترونات مع الانوبيه :-

### Cross-section of the interaction of neutrons with nuclei

ان وجود مرحلتين للفاعل (تكون النواة المركبة ثم اضمحلال هذه النواة) يسمح لنا ان نحسب المقطع المستعرض للفاعل باستخدام المعادلة الآتية :-

$$\sigma_i = \sigma^* \eta_i \quad (1-6-2)$$

حيث  $\sigma^*$  هو المقطع المستعرض لتكوين النواة المركبة  $\eta_i$  هي احتمالية اضمحلال هذه النواة خلال فترة معينة.<sup>{7}</sup>

## 7-2 حيود النيوترونات البطيئة بواسطه البلورات:

### Slow neutron diffraction by crystals

يعطي الطول الموجي الدبروجي  $\lambda$  للنيوترونات بالمعادلة الآتية :-

$$\lambda = \frac{4.5 \times 10^{-10}}{\sqrt{T}} \text{ cm} \quad (2-7-1)$$

حيث  $T$  هي طاقة النيوترونات بوحدات (ev) وبالنسبة للنيوترونات البطيئة التي تتراوح طاقتها ما بين  $0.01 - 100$  ev فان الطول الموجي يتراوح ما بين  $0.45 \times 10^{-8} - 0.45 \times 10^{-10}$  cm حيث ان

$$\lambda = \frac{\lambda}{2\pi} \quad (3-7-1)$$

$$\therefore \lambda = 2\pi\lambda \quad (4-7-1)$$

إي أن  $\lambda$  سوف تتراوح مابين  $3 \times 10^{-10} - 3 \times 10^{-8} \text{ cm}$  اي أن  $\lambda$  سوف تتراوح مابين  $3\text{A}^-0.036$  وهذه القيم للطول الموجي للنيوترونات البطيئة تكون مساوية تقريباً للمسافة التي تفصل بين المستويات في البلورات فمثلاً ثابت الشبكة في حالة فلوريد الليثيوم LiF يساوي  $2-32 \text{ A}^0$  ومن ثم فإنه من المتوقع انه عند سقوط النيوترونات البطيئة أحادية الطاقة بزاوية صغيرة  $\Theta$  على المستوى البلوري فان هذه النيوترونات سوف تتعكس بزاوية مساوية لزاوية السقوط  $\Theta$  ويربط كل من الزاوية  $\Theta$  والطول الموجي ( $\lambda$ ) وثابت الشبكة البلورية  $d$  بالعلاقة المعروفة بعلاقة براج (Bragg)  $\{7\}$ . (relation

$$2d \sin \Theta = n\lambda = 2\pi n \lambda \quad (4-7-2)$$

حيث  $n$  رتبة الانعكاس

$$\lambda = \frac{h}{v} = \frac{h}{\sqrt{2mT}} \quad (4-7-2)$$

بالتعويض عن قيمة  $\lambda$  من المعادلة (4-7-2) في المعادلة (5-7-2) نحصل على

$$T = \frac{n^2 h^2}{8md^2 \sin^2 \theta} \quad (5-7-2)$$

أي أنه بقياس زاوية الإنعكاس يمكننا تعين طاقة النترونات المنعكسة .

### 3- المقدمة: Introduction

تظهر النيوترونات الحرجة نتيجة لتفاعلات النووية وطاقة ربط النيوترونات في تركيب النوي وتقاس بالميغا إلكترون فولت، لذا فإنبعاث النيوترونات بطاقة حركة غير كبيرة أمر ضئيل الاحتمال. ليس للنيوترونات شحنة كهربائية كما إنها لا تشتراك في التأثير المتبادل الكولومي لا مع الإلكترونات الذرية ولا مع النوي. وكل ما تبعث عليه النيوترونات من عمليات يتحدد فقط عن طريق القوى النووية.

تصادم النيوترونات مع النوي يحدث بشكل نادر بالقياس إلى التصادم الذي يحدث بين الجسيمات المشحونة وبين الذرات . نجد أن انضمام النيوترونات لأي نوي الذرات يحدث بشكل نادر نسبياً ، ويكون التصادم مصحوباً بتشتت قوة الجذب التي تؤثر على النترونات التي تنتهي إلى الإشعاع الذري. فإن النوي تمتص النيوترونات عادة خلال زمن أقل بكثير من الثانية. والامتصاص بواسطة النوي يكون مصحوب بجسيمات ثانوية ذات طاقة عالية كماتز ، بروتونات  $\pi$  ، جسيمات  $\alpha$  وفي عملية الانقسام تظهر نيوترونات. تصادم النيوترونات مع النوي دون تكون نوي مركبة عبارة عن عملية تصادم مرن إما إذا كانت النواة الناتجة من خلال النواة المركبة مستشاره فان التشتت يسمى تشتت غير مرن. {8}

### 2- تشتت النيوترونات السريعة:- Scattering of fast Neutrons

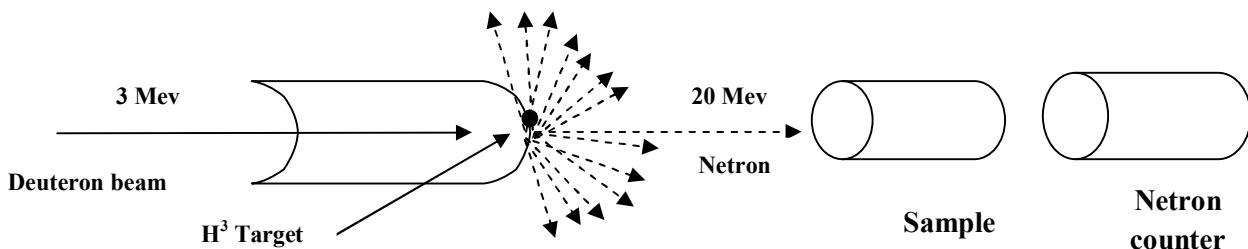
بالإضافة إلى تشتت جسيمات ألفا وال الإلكترونات ذات الطاقة العالية، فإن النيوترونات يمكن أن تستخدم لدراسة حجم النواة ولكون النيوترونات متعادلة كهربائياً فإنها لا تستجيب لقوة كولوم، لذلك فان تشتت النيوترونات يعطينا معلومات مباشرة حول نصف قطر القوى النووية قصيرة المدى يحدد  $1 \leq \lambda \leq \text{Fermi}$ ، ولهذا فلا بد من استخدام نيوترونات ذات طاقة كافية بحيث أن

$$= \frac{h}{p} = 4.55 k^{\frac{-1}{2}} \quad (2 - 3) \lambda$$

حيث  $K$  الطاقة الحركية مقاسه بوحدة Mev

كيف يمكن استخدام النيوترونات لقياس نصف قطر النواة تقريباً ؟ الشكل أدناه يبين حزمة من الديترونات طاقتها 3Mev قادمة من معجل فاندي كراف تدخل من اليسار وتركز على هدف يحتوي

إن اصطدام النيوترونات بالهدف يستنتاج نيوترونات في جميع الاتجاهات والتي تسير نحو العينة لها طاقة بحدود 20Mev يعكس الإخماد attenuation بنسبة عدد النيوترونات المسجلة بواسطة العداد بوجود العينة إلى عددها عند وجود العينة لتأخذ نظرية الاعتبار جزء من العينة سمكه  $dt$  على طول مسار النيوترونات A مساحة عمودية على حزمة النيوترونات. {3}



الشكل(3-1) يوضح تخطيط للأجهزة المستخدمة في تجربة الإخماد النيوتروني {10}

لنفرض بان هذا الجزء يحتوي على  $n$  من النوى لوحدة الحجم – لنفرض كذلك بان  $N_0$  تمثل عدد النيوترونات الساقطة على العينة في زمان معين (التي تمثل عدد النيوترونات في حالة عدم وجود العينة) وان  $N$  العدد المتبقى في العينة عندئذ يمكننا كتابة العلاقة التالية

$$-\frac{dN}{N} = \frac{n A dt 2\pi (R + \lambda)^2 dt}{A} = 2n\pi (R + \lambda)^2 dt \quad (3-3)$$

بإجراء التكامل نحصل على

$$\int_{N_0}^N -\frac{dN}{N} = \int_0^t n 2\pi (R + \lambda)^2 t \quad (4-3)$$

$$-ln N + Ln N_0 = n 2\pi (R + \lambda)^2 t \rightarrow \frac{N_0}{N} e^{2n\pi (R+\lambda)^2 t} \quad (5-3)$$

$$\therefore N = N_0 e^{-2\pi(R+\lambda)^2 t} \quad (6-3)$$

حيث  $N$  يمكن قياسها بالتجربة  $n$  و  $T$  خواص العينة  $\lambda =$  الطاقة الحرارية للنيوترونات.

يعني أن حساب نصف قطر النواة سيكون مباشراً ويجدر الإشارة إلى أن مساحة مقطع العديد من النوي تكون برتبة  $Cm^2$  10<sup>-24</sup> ولهذا فقد وجد العاملون في هذا المجال انه من المفيد تبين وحدة سميت البارن  $n = 10^{-24} cm^2$  حيث  $1 barn = 10^{-24} cm^2$

### 3-3 عاكس النيوترونات :- Neutron reflector

#### 1-3-3 تأثير العاكس :- Effect of inverter

لا توجد في الواقع أي مفاعلات تحكم من عواكس نيوترونات ، فالقطاع النشط المستقر على قاعدة، له على الأقل عاكس من أسفل لأن كل المواد تعكس النيوترونات ولكن من المفهوم أن فعالية عكس النيوترونات تكون أعلى كلما كانت المادة العاكسة أكبر وتواجد العواكس بالقرب من الجسم الذي تنتشر فيه النيوترونات المتولدة من منابع ما يؤدي إلى انخفاض تسرب النيوترونات فجزء النيوترونات الذي كان يغادر حيز الجسم عند بلوغه سطحه أثناء الانتشار يرتد إلى الوراء لأن النيوترونات في مادة العاكس تشتراك أيضا في الانتشار الفوضوي والنيوترونات المنعكسة من جديد عن الحجم الأول وهكذا. وهذا يكون مصحوباً بزيادة التدفق النيوتروني على حدود الجسم مع العاكس. ويعني تزايد التدفق في الحدود بالنسبة لتدفق داخل الجسم انخفاض تدرج التدفق على الحدود، أو انخفاض تيار الانتشار الذي يساوي التسرب النيوتروني خلال وحدة المساحة من سطح الجسم في وحدة الزمن.

#### 3-3-2 توفير القطاع النشط :- Providing active sector

تحدد الأبعاد الحرجة للمفاعلات الخالية من العواكس فإذا قيس البعد الحرج من مركز القطاع النشط بالرمز  $R_0$  وفي حالة المفاعل ذي العكس بالرمز  $R$  فإن  $R > R_0$  أما الفرق

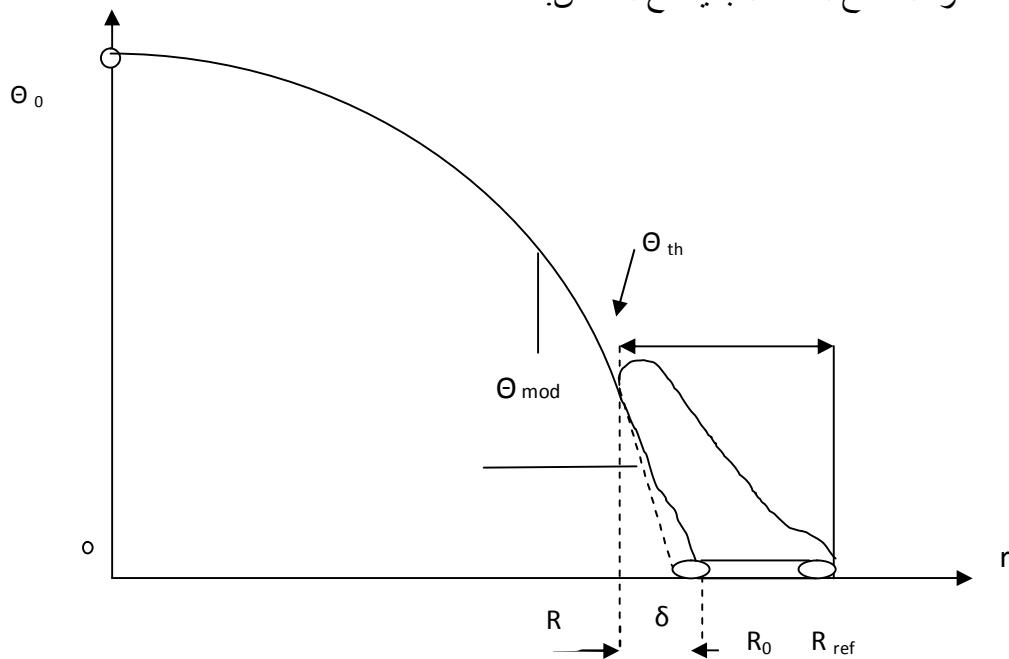
$$\sigma = R_0 - R \quad (1)$$

ويجب تسمية في هذه الحالة بتوفير القطاع النشط (عادة تسمى الكمية  $\sigma$  توفير العاكس او الاضافة الفعلة) وحقيقة حجم القطاع النشط الخالي من العاكس بمقدار حجم طبقة خارجة سماكتها  $\sigma$ . والعاءكس يقع مباشرة وراء حدود القطاع النشط بحيث ان جزءاً من حيز القطاع النشط للمفاعل الخالي من العاكس تستبدل بمادة العاكس.{1}

### 3-4 التوزيعات النيوترونية في المفاعل ذي العاكس:

#### Distributions in the reactor with neutron reflector

ينعدم التدفق النيوتروني ذي العاكس عند حدود العاكس مع الفراغ حيث في  $r = R_{\text{ref}}$  الشكل أدناه لهما تدفق النيوترونات الحرارية والمبطة على الترتيب وقد مثل التوزيع الفراغي لكل من التدفقيين بالنسبة لقيمة التدفق عند المركز  $\Theta_0$  ، أما الخط المنقطع فيبين التدفق في المفاعل الحالي من العاكس والذي ينعدم عند الحدود السابقة مع الفراغ حيث  $R_0 = r$  ويرمز لبعد العاكس بالرمز  $\Delta$  أما السمك  $\delta$  للطبيعة التي حل العاكس مكانها فينحدر عن طريق تدفق النيوترونات الذي تنشأ على حدود القطاع النشط الجديد مع العاكس.



الشكل يوضح توزيع تدفق النيوترونات في المفاعل ذي العاكس {1}

## **4-3 تعين الأبعاد الحرجة:- Designation of critical dimensions**

في وجود خصائص معينة لمواد القطاع النشط والعاكس وعند قيمة مثبتة سماك العاكس  $\Delta$  الذي تعتمد عليه كفاءة عكس النيوترونات تكون للمفاعلات أبعاد حرجة معينة.

## **5-3 تسوية التدفق النيوتروني:-**

### **The settlement of the neutron flow:-**

في المفاعل الحالي من العاكس ينعدم التدفق النيوتروني على حدود القطاع النشط. وتسمى نسبة التدفق الأقصى في المركز إلى التدفق المتوسط على كل القطاع النشط معامل عدم الانتظام ( $X$ ) ، وان سرعة الانقسام وانفلات الطاقة تتناسب مع تدفق النيوترونات الحرارية ، فان القدرة المستخلصة من القطاع النشط للمفاعل اقل بمقدار  $x$  من المرات من القدرة القصوى الممكنة والتي يمكن الوصول إليها في الحالة الحرية عندما يكون التدفق النيوتروني ثابتا في كل حيز من القطاع النشط .

## 1-4 المقدمة :- Introduction

تعود قصة الانشطار النووي إلى العام 1939م عندما اكتشف هان وستر اسمن إمكانية الحصول على الباريوم عند قذف اليورانيوم بالنيوترونات ، ولوحظ فيما بعد انه عند قذف نواة يورانيوم بالنيوترونات فإنها تنقسم إلى نوتين زواتا كتلتين متوسطتين ، مثل الباريوم  $Z=56$  و الكربون 36 وبالتالي فان التفاعل النووي الذي تنقسم فيه نواة ثقيلة إلى نوتين متوسطتين زواتا كتلتين متقاربتين يعرف بالانشطار النووي (Nuclear Fission) وتعرف هاتين النوتين بـ شظيتي الانشطار (Fission Fragments) . غالبا ما تكون شظايا الانشطار مختلفة الكتل حيث يمكن أن تنتج العديد منها حسب الظروف المتاحة. كما يمكن أن تنتج شظيتي متساويتين في الكتلة وفي هذه الحالة يعرف الانشطار بالانشطار المتماثل (Symmetric Fission) ) و غالبا ما تكون هذه الشظايا في حالات أثاره أي إنها انوية غير مستقره حيث تبدأ في إطلاق الإشعاع فور تكونها . وهي غالبا ما تكون غنية بالنيوترونات ومن ثم تقوم بإطلاق نيوترونات لحظيه Prompt وكذلك تقوم بإطلاق أشعة  $\gamma$  الحظية كما ويمكن أن تطلق جسيمات  $\beta$  . وإذا كانت طاقة النواة وما زالت كبيرة فإنها تقوم بإطلاق النيوترونات بعد ذلك حيث تعرف هذه النيوترونات بالنيوترونات المتأخرة Delayed Neutrons وذلك إذا ما كانت طاقة الإثارة أكبر من طاقة الترابط النووية للنيوترونات . وتلعب هذه النيوترونات المتأخرة دورا بارزا في السيطرة على المفاعلات النووية. كما يمكن أن يحدث الانشطار لبعض الانوية عند قذفها بالبروتونات او الديترونات أو أشعة  $\gamma$  .<sup>{9}</sup>

## 2-4 الانشطار النووي Nuclear fission

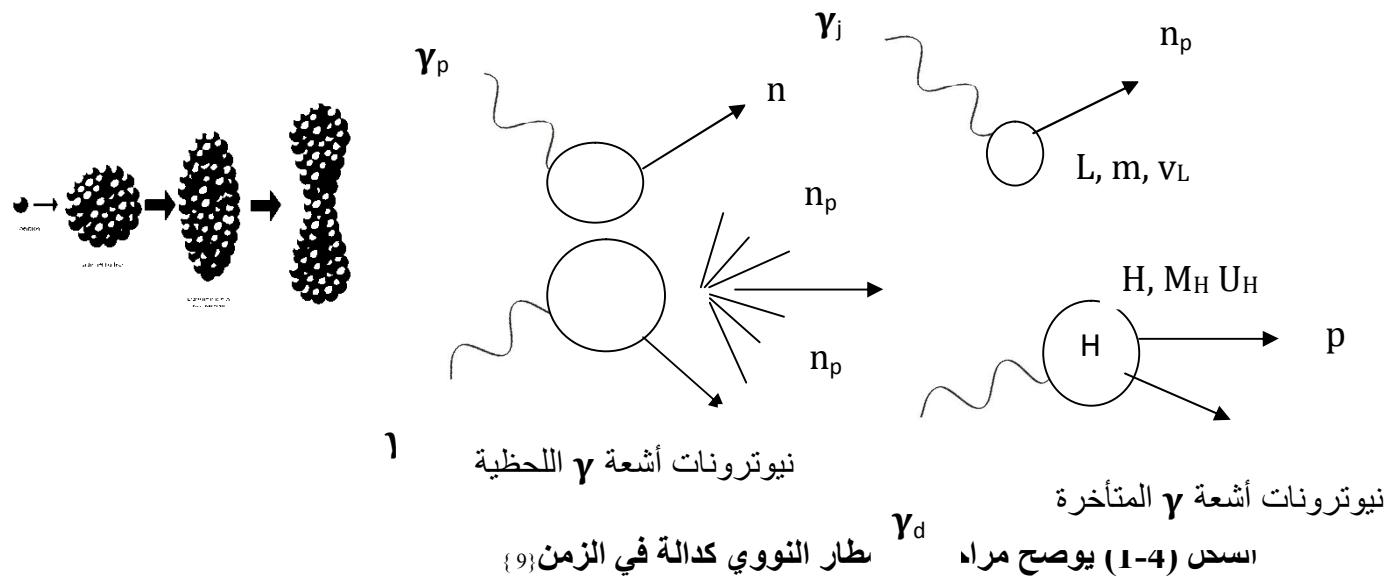
نجد أن النيوترونات المنطلقة من الانشطار النووي تنقسم إلى قسمين رئيسيين:

أ/ نيوترونات لحظية .Prompt

ب/ نيوترونات متأخرة .Delayed

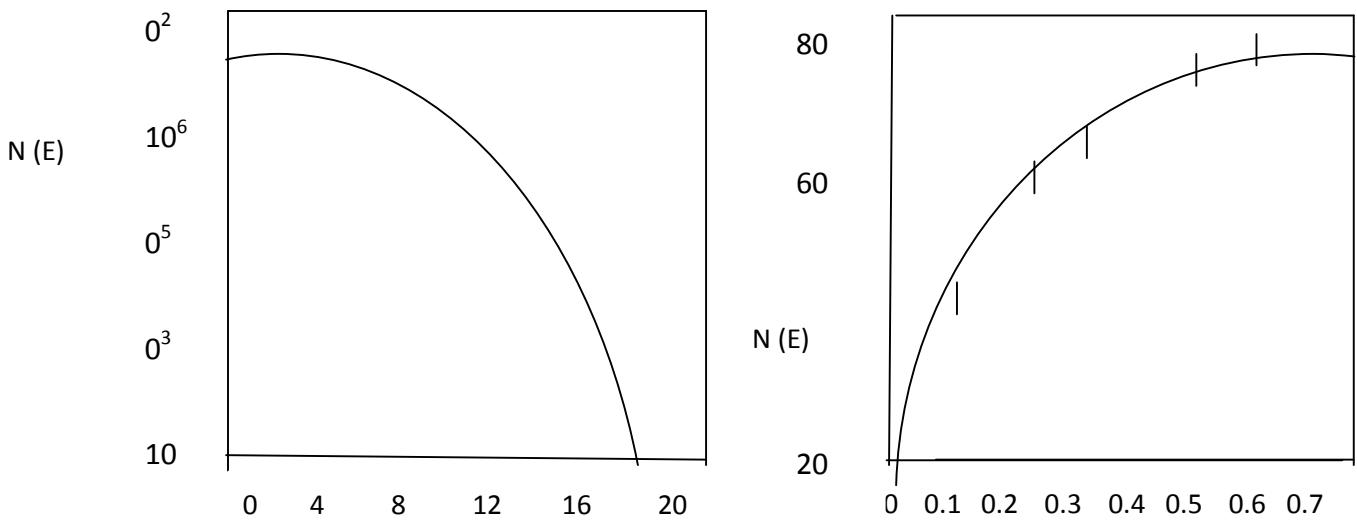
يبين الشكل أدناه مراحل الانشطار النووي كدالة في الزمن وانطلاق كل من النيوترونات اللحظية والمتأخرة.

وُجِدَ أَنَّ 99% مِنْ مَجْمُوعِ الْنيُوترونات النَّاتِجَةَ عَنِ الْانْشَطَارِ هِي نِيُوترونات لَحْظِيَّةٍ. ثُمَّ يَتَوَقَّفُ انْطَلَاقُ هَذِهِ الْنيُوترونات حَلَّاً بَعْدِ الْانْشَطَارِ إِمَّا الْنيُوترونات الْمُتَأْخِرَةُ فَيُسْتَمِرُ انْطَلَاقُهَا مِنْ شَظَّاً يَا الْانْشَطَارَ لِفَتَرَةٍ زَمْنِيَّةٍ قَدْ تَصْلِي بَضَعَ سَاعَاتٍ حَسْبَ خَصَائِصِ هَذِهِ الْنيُوترونات حَيْثُ يَتَنَاقَصُ عَدْدُهَا بِمَرْورِ الزَّمْنِ



## 2-1-2 أولاً النيوترونات اللحظية: First neutrons Streamer

يمكن تعين أو توزيع الطاقة للنيوترونات اللحظية وذلك كما مبينة في الشكل (4-2-أ،ب) وبين الشكل (4-2-أ) توزيع طاقة النيوترونات في مدى الطاقة المنخفضة (من 0 حتى 700 ك. ف. أ.) أما في الشكل (4-2،ب) يبين التوزيع الذي يعطي مدى طاقة النيوترونات حتى حوالي 20 م. أ. ف في الشكل (4-2،أ) يبين المنحنى التجريبي الذي يمر بالنقاط المعينة من التجربة وذلك في حدود الخطأ المسموح به. أما في الشكل (4-2،ب) يبين توزيع الطاقات حتى (18 م-أ، ف) حيث توجد قيمة عظمى لتوزيع النيوترونات عند طاقة قدرها (0.75 م. أ. ف) كما يتضح أن معظم النيوترونات تقع طاقتها بين (2-1 م-أ. ف) حيث يتناقص عدد النيوترونات أسيًا بعد طاقات قدرها (2 م-أ، ف)



أ/ في مدى الطاقات المنخفضة. لـ ب/ في مدى الطاقات العالية.

الشكل (4-2) توزيع طاقة نيوترونات الانشطار {9}

وهناك علاقة شبه تجريبية يمكنها وصف بهذا التوزيع تعطى بالمعادلة:

حيث  $N(E)$  عدد النيوترونات المنطقية بطاقة قدرها  $E$ .

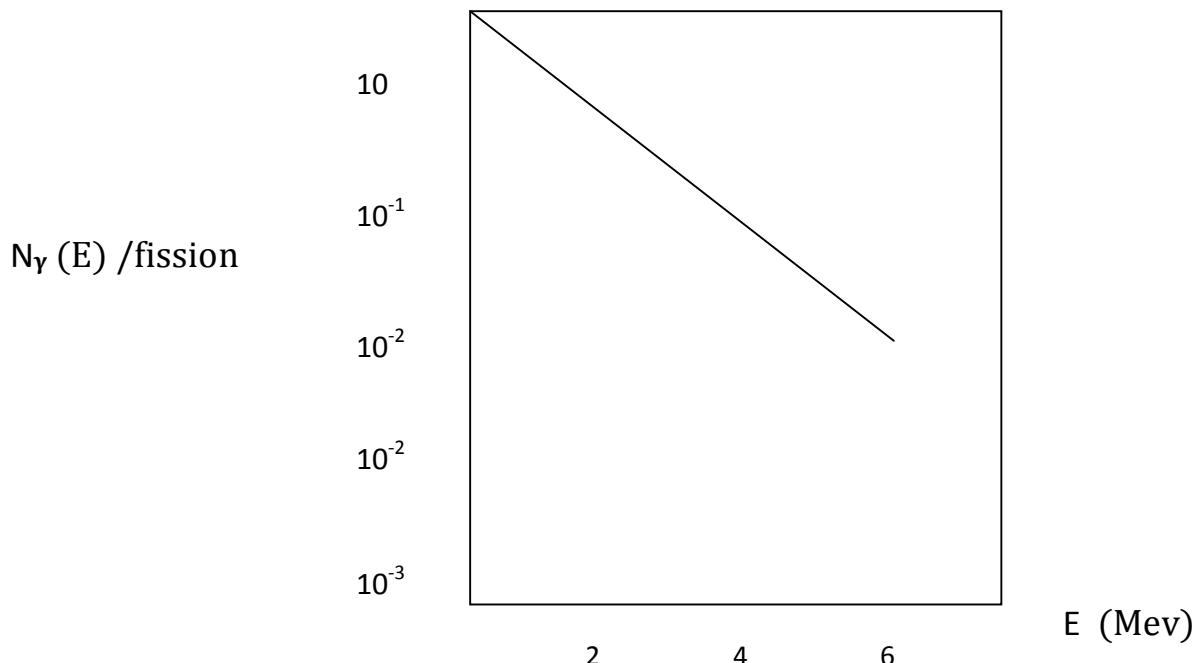
ويمكن تعين الثابت  $\sqrt{\frac{2}{\pi_e}}$  وينتج ان المعادلة (4-1) تعطي بالعلاقة:

تستطيع هذه العلاقة وصف المنحنى (4-2) لطاقات النيوترونات الواقعه في المدى 0.075 م.أ، فحتى حوالي 20 م.أ، فنلاحظ من الشكل أن بعض النيوترونات تتطلب طاقات أكبر من 10 م.أ. فهذه النيوترونات عاليه الطاقة تلعب دوراً هاماً عند تصميم دروع shielding المفاعلات النوويه. تعطي المعادلة (4-2) والشكل (4-2) توزيع طاقة النيوترونات الانشطارية لكل من  $U^{235}$  و  $pu^{239}$  إما في حالة انشطار  $U^{233}$  فان هذه العلاقة تستطيع وصف هذا التوزيع تستطيع وصف التوزيع ولكن

مع إدخال ثوابت مختلفة ويصاحب انطلاق النيوترونات انطلاق أشعة  $\gamma$  التي تصنف إلى صنفين من أشعة  $\gamma$  ، وهما انطلاق أشعة  $\gamma$  اللحظية وأشعة  $\gamma$  المتأخرة . حيث يمكن إجراء تصنيف اختياري حيث تعتبر أشعة  $\gamma$  اللحظية إذا انطلقت خلال مدة زمنية قرابة أقل من 0.1 ميكروثانية فور الانشطار. وتنتج هذه الأشعة عن طاقة الإثارة التي تمتلكها شظايا الانشطار بعد توأكب عادة انطلاق النيوترونات اللحظية. ويمكن أن تطلق بعد ذلك أشعة  $\gamma$  المتأخرة وذلك خلال فترة زمنية أكبر من 0.1 ميكروثانية من بدء الانشطار.

يبين الشكل (3-4) توزيع طاقة وأشعة  $\gamma$  اللحظية الناتجة عن الانشطار حيث يتضح من الشكل أن المنحنى يأخذ شكل دالة اسيّة وذلك للطاقات بين 0.2 و 4 م. أ. ف. ومن ثم يمكن إعطاء التوزيع بالعلاقة:

حيث  $N(E)$  عدد الفوتونات المنطلقة بطاقة قدرها  $E$ .



الشكل (3-4) توزيع طاقة وأشعة  $\gamma$  اللحظية الناتجة عن الانشطار:

نلاحظ أن طاقة أشعة  $\gamma$  تصل إلى حوالي 7 م. أ. ف كما أن متوسط الطاقة التي يحملها الفوتون تقدر بحوالي 1 م. أ. ف تقريباً .

## 4-2-ثانياً: النيوترونات المتأخرة :- Second: Late neutrons

تمثل النيوترونات أقل من 1% من مجموع النيوترونات المنطلقة. وقد أطلق عليها هذا الاسم لأنها تنطلق متأخرة بعد إتمام الانشطار بزمن يبلغ بعض ثواني حيث يستمر انطلاقها بعد توقف الانشطار وشدة تناقص بمور الزمن لعدة دقائق أو بعض ساعات ويمكن تصنيف النيوترونات في ست مجموعات حسب عمر النصف لها.

حيث يبين الجدول أدناه عمر النصف لكل مجموعة وطاقة كل منها وعدد النيوترونات المتأخرة لكل انشطار حراري لكل من  $U^{233}$  و  $U^{235}$ Pu أما في حالة الانشطار بالنيوترونات السريعة فان هذه القيم لا تتغير كثيراً لاحظ هنا أن طاقات النيوترونات المتأخرة أقل من طاقات معظم النيوترونات اللحظية.

الأنوية المنتجة للنيوترونات	عمر النصف (S)	الطاقة (Mev)	عدد النيوترونات المتأخرة الانشطار ( $10^4$ )			المجموعة
			$U^{239}$	$U^{235}$	$U^{233}$	
$Br^{87} \rightarrow Kr^{87} \rightarrow Kr^{86} + n$	56.0	0.25	2.1	5.2	5.7	1
$I^{137} \rightarrow Xe^{137} \rightarrow Xe^{136} + n$	23.0	0.46	18.2	34.6	19.7	2
$I^{138} \rightarrow Xe^{138} \rightarrow Xe^{137} + n$	6.2	0.41	12.9	31.0	16.0	3
$I^{139} \rightarrow Xe^{139} \rightarrow Xe^{138} + n$	2.23	0.45	19.9	62.4	18.4	4
	0.23	0.41	5.2	18.2	3.4	5
	0.23	-	2.7	6.6	2.2	6
			0.0061	0.01580	0.0066	عدد النيوترونات المتأخرة الكلية
			2.90	2.43	2.5	عدد النيوترونات الكلي الناتجة من الانشطار الواحد (v)
			0.2	0.65	2.26	النسبة المئوية للنيوترونات المتأخرة

الجدول(4) يوضح خصائص النيوترونات المتأخرة الناتجة عن الانشطار الحراري. {9}

### **(Neutrino yield) 3- الناتج النيوتروني**

تعريف الناتج النيوتروني: هو عدد النيوترونات الكلية الناتجة عن امتصاص نيوتروني بواسطة المواد الانشطارية في المفاعل وتلعب الكمية دوراً حيوياً في تصميم المفاعلات الإنتاجية Reactors . Breeder

### **4-4 الاضمحلال الإشعاعي Radioactive Decay**

الاضمحلال الإشعاعي عمليه طبيعيه ، فالذرة التي لها نظائر غير مستقره تحدث إشعاعات تلقائياً لتحول إلى عناصر أخرى مستقره وهذه الإشعاعات تخرج من نواة العناصر في احد ثلاثة عمليات وهي:

1/ اضمحلال آلفا Alpha decay

2/ اضمحلال بيتا Beta decay

3/ الانشطار التلقائي Spontaneous Fission

ويتتج عن هذا نشاط العمليات الثلاثة أربعه أنواع مختلفة من الأشعة وهي:

1/ أشعة آلفا Alpha rays

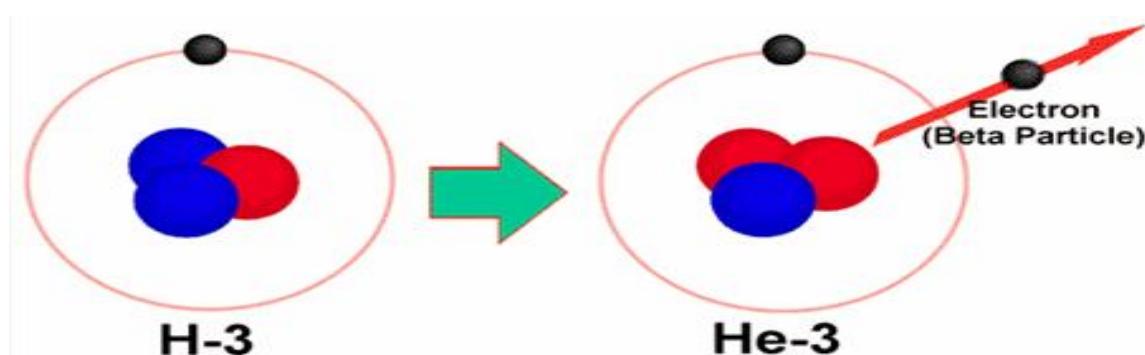
2/ أشعة بيتا Beta rays

3/ أشعة قاما Gamma rays

4/ الأشعة النيوترونية Neutron rays

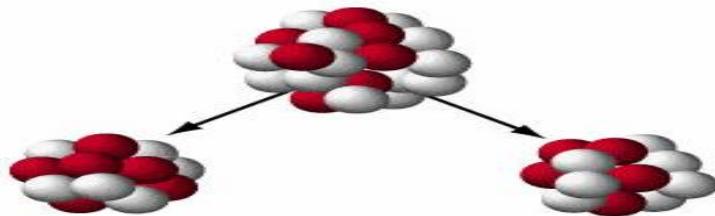
للتوضيح سوف نأخذ مثلاً على عنصر مشع وهو الامريكيوم  $^{241}\text{americium}$  والمستخدم في أجهزة كشف الحريق ، هذا النصر يطلق جسيمات آلفا وهذه الجسيمات عبارة عن انوبي الهيليوم (يحتوي كل جسيم آلفا على بروتونين ونيوترونين) وعندما تفقد ذرة الامريكيوم  $^{241}\text{americium}$  جسيم آلفا فهـي

تفقد من مكوناتها بروتونين ونيوترونين معًا وبهذا فإنها تتحول إلى ذرة نيبتونيوم neptunium 237. وتطلق جسيمات ألفا بسرعة كبيرة جداً تصل إلى 16000 كيلو متر/ الثانية. ويحسب مقدار الأضمحل للعناصر المشعة من خلال عمر النصف والذي يعني مقدار الزمن اللازم لتحول نصف ذرات العنصر المشع إلى غير مشع وتتراوح أعمار بعض العناصر المشعة من ثواني معدودة إلى عناصر لها أعمار تصل ملايين السنين. والعنصر الذي تحدثنا عنه الأميركي 241 له عمر نصف يصل إلى 458 سنة بينما الأميركي 243 يصل عمره إلى 7370 سنة . مثلاً التريتيوم (الهيدروجين-3) هو مثال جيد لعنصر مشع ينتج جسيمات بيتا وهي عبارة عن نيوترون يتتحول إلى بروتون والإلكترون وجسيم ثالث يسمى مضاد النيوتريون antineutrino وتطلق النواة في مضاد النيوتريون والإلكترون ولكن تحفظ بالبروتون. ويسمى الإلكترون الناتج من هذا التحول بجسيم بيتا، وعلى هذا النحو فإن النواة تفقد نيوترون ولكن تكتسب بروتون. ولهذا فإن الهيدروجين-3 يتتحول إلى هيليوم-3 وهذا أدناه.



### تحلل ذرة تريتيوم هيدروجين-3 إلى هيليوم-3

أما في الانشطار التلقائي فإن الذرة بدلاً من أن تطلق جسيمات ألفا أو جسيمات بيتا فإنها تنقسم ومن هنا جاءت التسمية بالانشطار. فمثلاً في ذرة الفريميوم-256 " fermium-256 " تنقسم إلى ذرتين الأولى ذرة الزيون-140 " xenon-140 " والثانية ذرة البالاديوم-112 " palladium-112 " وتنطلق أربع نيوترونات بمجرد الانشطار. يمكن لذرات أخرى أن تمتض تلك النيوترونات وتحدث ما يسمى بالتفاعل النووي وينتج عنه إصدار أشعة جاما .



## انشطار نواة إلى نواتين في عملية انشطار نووي

أما الأشعة النيوترونية فهي قادرة على تحويل العناصر الغير مشعة إلى عناصر مشعة ولهذا فهي تستخدم في الطب النووي. كما تستخدم في دراسة الجسيمات الأولية، وتنتج الأشعة النووية في المفاعلات النووية وفي المعجلات.{10}

### 5-4 مساحة مقطع الانشطار:- Fission cross section

يمكن لبعض الانویه أن تتشطر عند قذفها بالنيوترونات هذه المواد تعرف بالمواد الانشطارية Fissile مثل  $^{235}\text{U}$  و  $^{233}\text{U}$  والبلوتونيوم. كما أن هناك مواد يمكن أن تتشطر عند قذفها بالنيوترونات السريعة وتعرف بالمواد القابلة للانشطار Fissionable مثل  $^{238}\text{U}$ . توجد قمم رئيسيه لكل من  $^{235}\text{U}$  و  $^{239}\text{Pu}$  في مدى الطاقات من  $10^3$  إلي  $10^3$  إلكترون فولت تقريباً. إما في حالة  $^{238}\text{U}$  فإنه لا ينشطر إلا عندما تبلغ طاقة النيوترون حوالي مليون إلكترون فولت. عندما يسقط النيوترون على مادة ما فان هناك تفاعلين رئيسيين وهما تفاعلي الأسر الإشعاعي Radiative capture أو تفاعل ( $\gamma, n$ ) حيث يتمتص النيوترون الساقط وتثار النواة مما يجعلها تطلق أشعة  $\gamma$ . أما التفاعل الآخر الانشطار النووي أي تفاعل ( $n, f$ ) وهذا التفاعل ينافسان كل على الآخر ويعتمد احتمال كل منهم على نوع المادة وطاقة النيوترونات وغير ذلك من العوامل.{10}

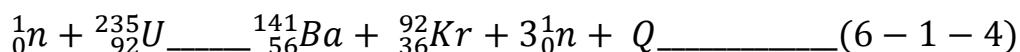
يبين الجدول (4-2) احتمالات تفاعلي ( $\gamma, n$ ) و ( $n, f$ ) لبعض الانویة المهمة في فيزياء المفاعلات النووية عند قذفها بالنيوترونات الحرارية.

الجدول (4-2) يوضح تفاعلات الأسر والانشطار لبعض الانویة عند قذفها نيوترون حراري (سرعته 2200 م/ث). {9}

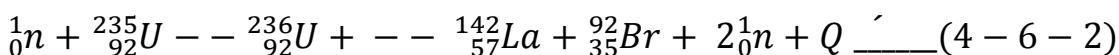
$\sigma_{e(b)}$ الاحتمال الكلي	$\sigma_a(b)$ الأسر الإشعاعي	$\sigma_f(b)$ الانشطار	النواة
581	54	727	بورانيوم 233
683	106	577	بورانيوم 235
1029	287	742	بلوتونيوم 239
2.71	2.71	-	بورانيوم 238
7.7	3.5	4.2	بوزرانيوم طبيعي

#### 6-4 الطاقة الناتجة عن الانشطار: Energy generated by the fission:

يعتبر تفاعل الانشطار النووي مصدرًا مهمًا للطاقة حيث تتزايد احتياجات الإنسان المعاصر لها حيث يتكرر قدر كبير من الطاقة أثر كل انشطار نووي وتقدر الطاقة الناتجة عن الانشطار بحوالي 200 م.أ. ف انشطار نووي. انشطار اليورانيوم عند قذفه بالنيوترونات الحرارية مثلاً. حيث تتشطر هذه النواة إلى الباريوم و الكريبيتون حسب العلاقة.



ويمكن أن نأخذ التفاعل الشكل التالي:



يمكن تقدير طاقة التفاعل  $Q$  بحساب فرق الكتل الداخلة والخارجة من التفاعل حالة التفاعل الأخير نجد أن

$$\dot{Q} = \{ [m(n) + m(235_U)] - [m(la) + m(Br) + m(2n)] \}$$

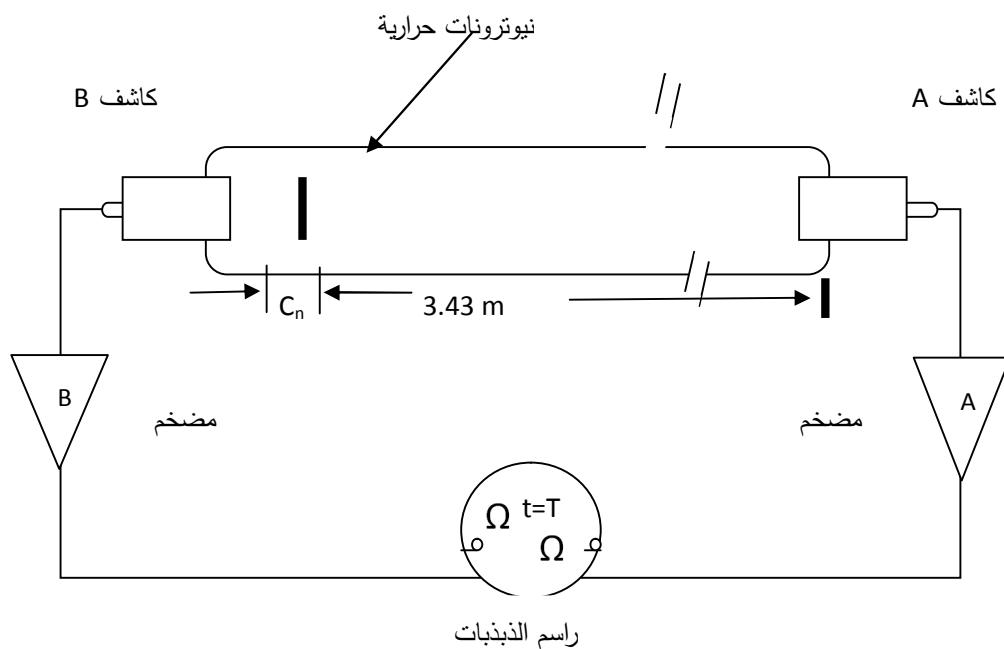
$$= 180 \text{ Mev} \text{. أ. ف.} \approx 200 \text{ م.أ. ف.}$$

ويمكن تقدير الطاقة الناتجة عن انشطار جرام واحد من اليورانيوم 235 حيث نجد أن جرام واحد من اليورانيوم يحتوي على  $NA/M$  أي  $10^{21} \times 56$  ذرة فإذا انشطرت جميعاً فان الطاقة الحرارية المتكررة تساوي

$$3.11 \times 10^{-11} \times 2.56 \times 10^{21} = 7.96 \times 10^{10} = 2.21 \times 10^4 \text{ kwh}$$

$$= 22.1 \text{ Mwh} = 0.92 \text{ Mwd}$$

أي إننا نحصل على طاقة حرارية قدرها حوالي 1 ميقا وات يومياً عند انشطار جرام واحد من اليورانيوم. ويمكن قياس سرعة شظايا الانشطار ومن ثم طاقتها باستخدام تقنية زمن الطيران وذلك بترك هذه الشظايا تتحرك في أنبوب مفرغ بينما يمكن طاقة الحركة باستخدام اي كاشف مناسب كغرفة التأين المزدوجة مثلاً.



يبين الشكل (4-4) ترتيباً بسيطاً لقياس سرعات شظايا الانشطار باستخدام زمن الطيران.<sup>[9]</sup>

حيث توضع مادة انشطارية مثل أكسيد اليورانيوم  $UO_2$  على صفيحة رقيقة من النيكل بالقرب من إحدى نهايتي أنبوبة طويلة مفرغة من الهواء ويوضع بالقرب منها كاشف ومضخ (كاشف B) كما في الشكل (4-4) أما عند الطرف الآخر من الأنبوبة فيقع كاشف الوميض A وعلى بعد قدرة 3.43 سم . وعند سقوط النيوترونات الحرارية على اليورانيوم وحدث الانشطار النووي تتحرك شظيتها الانشطار الكاشفين اللذين ينتجان نبضتين كهربائيتين تضخمان بواسطة المضخمات المبينة بالشكل وتغذي النبضات الناتجة بعد ذلك إلى راسم الذبذبات أو دائرة تطابق زمني مناسبة حيث أن الكاشف B يضع بالقرب من اليورانيوم فان النبضة الناتجة عنه تبين بداية زمن القياس  $t=0$  أما

شظية الانشطار المتجهة نحو الكاشف A فيستغرق زماناً قدره  $T$  لقطع مسافة 3.43مترًا حيث يمكن قياسها على راسم الذبذبات المبين في الشكل وبالتالي يمكن تقدير سرعة هذه الشظية حيث  $v = \frac{L}{t}$  حيث  $L$  هي المسافة المقطوعة (تساوي هنا 3.43مترًا).

#### 7-4 أنواع الانشطار النووي: Types of nuclear fission:

هناك طرق عدة لإثارة نواة ما بحيث تكون هذه الطاقة كافية لانشطارها ومن ثم يحدث الانشطار النووي ومنها.

##### 7-4-1 الانشطار الحراري:- thermal fission

يمكن للنيوترونات الحرارية أن تسبب انشطاراً لبعض الانوية عند قذفها بهذه النيوترونات مثل  $U^{235}$  و  $Pu^{239}$  حيث تعرف هذه بالانوية الانشطارية والانشطار الناتج من النيوترونات يعرف بالانشطار الحراري.

##### 7-4-2 الانشطار السريع:- fast fission

يمكن لبعض الانوية الانشطار عند قذفها بنيوترون سريع كما يحدث لليورانيوم 238. نجد أن هذا النظير عند قذفه بنيوترون حراري أو بطيء لا ينশطر ولكن الانشطار ممكن عندما يقذف بالنيوترونات السريعة.

##### 7-4-3 الانشطار بواسطة الجسيمات المشحونة:

#### Fission by charged particles

يعتبر الانشطار ممكن الحدوث عند قذف نواة ما جسيمات مشحونة وقد وجد انه يمكن أن تنشطر الأنوية متوسطة الكتلة عند قذفها بالبروتون. مثلاً عند قذف انوية النحاس 63 بالبروتونات (الطاقة تبلغ 50 م.أ.ف. على الأقل) فإنها تنشطر الى الكلور والألمونيوم حسب العلاقة

كما يمكن أن تتشطر إلى الصوديوم و البوتاسيوم حسب العلاقة :

ويمكن أن تتشطر عدة انویه متوسطة مثل البروم 79 والقصدير 10 ويمكن التعرف على شظايا الانشطار بالتحليل الكيميائي للنواتج.

#### **4-7-4 الانشطار الثلاثي:- ternary fission**

يمكن حدوث الانشطار الثلاثي في ضوء نموذج القطرة السائلة إلا انه نادر الحدوث. وجد انه عند قذف نواة يورانيوم 235 بالنيوترونات البطيئة فهناك 3-4 انشطاراً ثلاثة من مجموع<sup>6</sup> 10 من الانشطارات الثانية. كما وجد انه يمكن انطلاق شظيتها الانشطار بالإضافة إلى جسيم ثالث عبارة جسيمات  $\alpha$  عالية الطاقة (بطاقة متوسطة قدرها حوالي 15 م.أ.ف) كما يمكن أن ينطلق التريتيوم ( $^{3}\text{H}_1$ ) أو الهيدروجين النقيل.

#### **5-7-4 الانشطار الضوئي:- Photo fission**

هناك عدة طرق لإثارة النواة احدهما عن طريق قذفها بالفوتونات العالية الطاقة أو بأشعة  $\gamma$  او اشعة X. وذلك يوضح قطعة من اليورانيوم في حجرة التأين أمام مصدر أشعة  $\gamma$  ويمكن الكشف عن شظايا الانشطار عن طريق تأمين هذه الشظايا بالغاز حجرة التأين ومن ثم قياس تيار التأين حيث يمكن الكشف عن شظايا الانشطار الناتجة بالكشف عن أشعة B الناتجة عن تحلل هذه الشظايا.

الجدول (3-4) يبيّن اقل طاقة للفوتونات اللازمة لانشطار بعض الانویه المعروفة.

النواة	اقل طاقة للفوتونات (م.أ.ف)
توريوم - 230	5.40
بورانيوم - 233	5.18
بورانيوم - 235	5.31
بورانيوم - 238	5.08
بلوتونيوم - 239	5.31

## 6-7-4 الانشطار التلقائي :spontaneous fission

ثم اكتشاف الانشطار التلقائي لبعض الانویه الثقيلة عام 1940م فقد سجلت محاولات الانشطار التلقائي للليورانيوم الطبيعي. من البلاتين حيث توضع في حجرة التأین. وعندما تطلق شظايا الانشطار في اتجاهين متضاربين يتم الكشف عنها كما سبق، وهكذا يمكن الكشف عن الانشطار التلقائي لأنویه تترواح أعدادها الذرية 90، 96 بدءاً بالثوريوم وانتهاء بالكوربيوم وكما لوحظ أن الانویه الثقيلة تطلق جسيمات  $\alpha$ . وبتقدير التقنية العلمية ثم تحضير الكثير من النظائر المشعة صناعياً حيث أمكن الوصول إلى أنویه يبلغ عددها الذري 167 وعدها الكتلي 261 حيث لم تعطى لها اسم حتى الآن . كما وجد أن نواة عددها الذري 105 وعدد كتلتها 261 تطلق أشعة  $\alpha$  بنسبة تفرغ تساوي 75% بينما تنشطر تلقائياً بنسبة تبلغ 25% تقريباً .

## 8-4 النيوترونات الناتجة من عملية الانشطار:-

### Neutrons resulting from the fission process

النيوترونات الناتجة من عملية الانشطار هي المطلوبة لإحداث التفاعل المتسلسل وفي الحقيقة فانه يمكن أن تمتلك النيوترونات من قبل انویه ذرات الوقود لتحول إلى نواة جديدة مشعة دون أن تنشطر كما إن العديد من النيوترونات تخرج من الحيز الذي يحتوي مادة الوقود دون إجراء أي تفاعل أو قد تتفاعل مع المواد الأخرى الموجودة ضمن الحيز نفسه وعليه من الضروري توفير كمية من مادة الوقود النووي يوفر احتمال أن يتفاعل نيوترون واحد من ثلاثة نيوترونات في كل خطوة تلي عملية انشطار احد انویه مادة الوقود النووي بما يضمن استمرار التفاعل المتسلسل ، وتسمى كمية مادة الوقود التي تضمن ذلك الاستمرار للتفاعل المتسلسل الكتلة الحرجة وهي كمية ممكنة من مادة الوقود يجب توادها لإجراء تفاعل متسلسل أي إنتاج طاقة في المفاعل أو إجراء تغيير نووي . تعتمد الكتلة الحرجة في أي مفاعل على العديد من العوامل رغم إنها تكون معروفة بشكل جيد لكن أنواع المفاعلات . { 5 }

## المراجع:

- {1} د. مجدي مصطفى امام- الفيزياء النووية والمفاعلات النووية – الاتحاد السوفيتي موسكو- الطبعة 1980م.
- {2} منتدى الفيزياء التعليمي [www.hazemakeek.com/vb](http://www.hazemakeek.com/vb) 2009
- {3} تاليف د. محمد حبيب بركات - الفيزياء النووية - بريطانيا الطبعة الأولى 1428هـ 2008م .
- {4} د. محمد أنور بطل - الفيزياء الذرية والجزئية - 1410 هـ - 1989 .
- {5} علاء هاشم مناف - نسبية الزمكان في هندسة الفيزياء النووية - الطبعة الأولى 2012م - 1433هـ .
- {6} تأليف د. ممدوح عبدالغفور حسن - الثقافة النووية للقرن 21 - الطبعة الأولى 1420هـ 2000م .
- {7} د.احمد الناغي - د. محمد نبيل يس البكري - الفيزياء النووية - القاهرة الطبعة 2008 م — 1428هـ .
- {8} محمد بن عبد الرحمن آل الشيخ - احمد بن نصر كباشي - الفيزياء النووية .
- {9} محمد شحادة الدغمه - على محمد جمعه - على محمد جمعة ، الفيزياء النوويه الجزء الثاني ، جامعة الفتح .

Greenwood, D: "An introduction to the standard & .Cottingham, W {10}  
model of particle physics", page 1. Cambridge University Press, 2007