

الفيزياء الذرية

مقدمة

تركيب الذرة وسلوكها هو المسؤول عن ظهور العالم الظاهري ان المسافات الصغيرة جدا للذرة وخواص الأنوية يحتاج الى نوع جديد وهذا النوع هو الميكانيك الكمي الذي يحاول ان يصف صفات وسلوكيات الذرية والنوية. وتطور الميكانيك الكمي لكي يستطيع ان يفسر انبعاث وامتصاص الضوء من الذرة.

ان ابسط انواع الذرات هي الهيدروجين التي تتكون من الكترون واحد الذي يدور حول النواة التي تحتوي على بروتون واحد.

الهدف من هذه المحاضرات هو فهم الفيزياء الذرية وكذلك فهم الفيزياء الذرية يساعد على دراسة فيزياء الحالة الصلبة وفيزياء الفلك وكذلك اهميته في الكثير من التطبيقات في مجال الطب والاتصالات والليزر وغيرها.

النظرية النسبية

اكتشفت النظرية النسبية من قبل العالم الالمانى أينشتاين عام (١٩٠٥) وهذه النظرية تعتبر التحليل الواقع، سرعة الضوء في الفراغ لها نفس القيمة بغض النظر عن سرعة المصدر او حركة المراقب. لا يمكن قياس السرعات المطلقة وانما تأخذ فقط السرعات بالنسبة للجسم الاخر. النظرية تتنبأ ب،

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}}$$

كتلة الجسم تتغير بتغير السرعة وحسب النظرية النسبية فان كتلة الجسم حسب المعادلة اعلاه

$$\beta = \frac{v}{c} \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad m = \gamma m_0 \quad \gamma = \frac{m}{m_0}$$

تكافؤ الطاقة وكتلته النسبية

$$E_k = Fds \quad F = \frac{dp}{dt} = \frac{d(mv)}{dt} \quad v = \frac{ds}{dt}$$

$$\therefore dE_k = v d(mv) = v^2 dm + vmdv \quad (1)$$

$$m^2 = \frac{m^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} = \frac{m_o^2}{\frac{c^2 - v^2}{c^2}} = \frac{m_o^2 c^2}{c^2 - v^2}$$

$$m^2 c^2 - m^2 v^2 = m_o^2 c^2$$

$$m^2 c^2 = m_o^2 c^2 + m^2 v^2 \quad (2)$$

$$2m dm c^2 = 2m dm v^2 + 2v dv m^2 \quad (3)$$

$$c^2 dm = v^2 dm + m v dv \quad (4)$$

نلاحظ ان المعادلة (1) تساوي المعادلة (4) اذا نحصل على

$$dE_k = c^2 dm \quad (5)$$

ان المعادلة (5) تمثل التغير النسبي للطاقة الحركية وبتكامل الطرفين

$$E_k = \int_0^{E_k} dE_k = c^2 \int_{m_o}^m dm = c^2 (m - m_o)$$

$$\therefore E_k = mc^2 - m_o c^2 \quad (6)$$

$$\therefore E = mc^2 = m_o c^2 + E_k \quad (7)$$

حيث ان E_k الطاقة الحركية و $m_o c^2$ الطاقة الكامنة و E الطاقة الكلية

$$\boxed{E_k = \frac{m_o c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} - m_o c^2} \quad (8)$$

$$\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} = \left(1 + \frac{v^2}{2c^2} + \frac{3v^4}{8c^4} + \dots\right)$$

$$E_k = m_o c^2 \left(1 + \frac{v^2}{2c^2} + \frac{3v^4}{8c^2} + \dots \right)$$

لإيجاد العلاقة بين الطاقة الكلية للجسم وزخمه نضرب المعادلة (2) في c^2 نحصل على

$$E^2 = p^2 c^2 + m_o c^4 \quad E = mc^2 = m_o c^2 + E_k$$

$$E^2 = m_o^2 c^4 + 2m_o c^2 E_k + E_k^2$$

$$\therefore p = \sqrt{2m_o E_k + \frac{E_k^2}{c^2}}$$

الحد الثاني يدعى بحد التصحيح

مثال/ الكترون طاقته السكونيه 0.511MeV وطاقته الحركية تساوي 200keV اوجد سر عته

Solution

$$E = mc^2 = m_o c^2 + E_k$$

$$\frac{m_o c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = m_o c^2 + E_k \quad \gamma m_o c^2 = m_o c^2 + E_k$$

$$\gamma = 1 + \frac{E_k}{m_o c^2} \quad \gamma = 1 + \frac{200}{511} = 1 + 0.391 = 1.391$$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad \beta^2 = \sqrt{1 - \frac{1}{\gamma^2}} = 0.695$$

$$\beta = \frac{v}{c} \Rightarrow v = \beta c = 0.695 \times 3 \times 10^8 = 2.085 \times 10^8 \text{ m / sec}$$

مثال ما هي الطاقة الحركية لنيوترون يمتلك سرعة مقدارها 6×10^7 m/sec حيث ان $m_n = 939.55$ MeV

Solution

$$\beta = \frac{v}{c} = \frac{6 \times 10^7}{3 \times 10^8} = 0.2 \quad E_k = (\gamma - 1)m_0 c^2 = \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} - 1 \right) m_0 c^2$$

$$(1.021 - 1)939.55 = 19.73 \text{ MeV}$$

اشعاع الجسم الاسود

حاول الكثير من العلماء اكتشاف قوانين الاشعاعات الحرارية الاساسية مستندين على خصائص كانت معروفة ومن اهمها

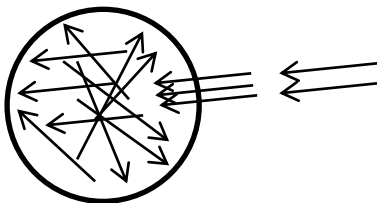
- 1- يزداد الجسم توهجا بارتفاع درجات الحرارة وايضا تتغير كمية الاشعاع المنبعث مع تغير درجة الحرارة
- 2- يتغير لون الانبعاث مع زيادة درجة الحرارة مثال على ذلك في حالة تسخين قطعة من الحديد نلاحظ تدريجيا تغير لونها من الداكن والاحمر والبرتقالي والاصفر الى اللون الابيض.

فاذا اخذ جسيم معدني براق وسلط عليه ضوء فانه سوف ينعكس تقريبا جميع الضوء الساقط على القطعة المعدنية اما اذا سقط هذا الضوء على جسم اسود فانه سوف يمتص جميع الضوء وقد لا ينعكس منه شيء على الاطلاق.

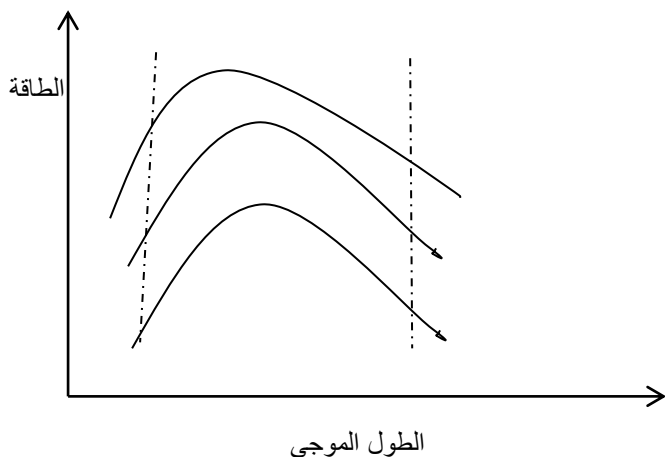
من خلال هذه التجربة انتبه العلماء الى الجسم الاسود بما انه يمتص جميع الاشعة فانه يسخن بدرجة حرارة اكبر من الجسم الاخر اذا تعرض الى نفس درجة الحرارة. اما اذا اعتبر كمصدر للإشعاع الضوئي فان شدته ستكون اكبر اذا رفع الى نفس درجة الحرارة بالنسبة الى الجسم الاخر.

قام العلماء باختبار كرة مجوفة فيها فتحة صغيرة وجدرانها الداخلية مكسوة بالرخام الاسود فاذا دخل الاشعاع من خلال الفتحة فمهما كان طول موجته فانه يمتص من قبل جدران الداخلية بعد ان يعاني انعكاسات عديدة.

الجسم الاسود يمتص جميع الاطوال الموجية فعند رفع درجة حرارة الكرة وبصورة منتظمة فأنها ستنبعث اشعاعات من خلال الفتحة الصغيرة تحتوي على جميع الاطوال الموجية



إذا رسمنا مخطط بياني لطيف الانبعاثات الحرارية لجسم اسود في درجات حرارة مختلفة بين الطاقة والطول الموجي بعد ان تأخذ حزمة ضيقة من جسم ساخن ونمررها في مطياف خاص لفرز موجاتها تقاس الطاقة المشعة في هذه الحزمة بمحرار خاص فنلاحظ من الرسم



- ١- تبدأ الطاقة من الصفر عندما يكون الطول الموجي صفرا ويقترب من الصفر عند اللانهاية
- ٢- تقع النهاية العظمى بين هاتين القيمتين
- ٣- ترتفع النهاية العظمى للمنحنيين كلما ارتفعت درجة الحرارة وتنزاح باتجاه الأطوال الموجية القصيرة.

سؤال لماذا لا تشع جميع الاجسام طاقتها الداخلية حتى النهاية وتبرد الى درجة الصفر المطلق

الجواب على هذا هو ان السبب في ذلك يعود الى المحيط، اذا افترضنا وجود الجسم داخل الغرفة حتى ان جدران الغرفة وبقية الاجسام الموجودة تشع هذه الطاقة وتعرض الجسم وتمتص وتحول الى طاقة داخلية فاذا كان الجسم في درجة حرارة اكبر من درجة حرارة الغرفة فان الجسم سوف يبدأ في بث حرارته الى المحيط.

مثال على ذلك مصباح كهربائي يجهز بقدره كهربائية فانه سوف يحول طاقته الكهربائية الى طاقة ضوئية يبيثها الى المحيط على اعتبار ان المعدل الزمني للانبعاث اكبر من المعدل الزمني للامتصاص ويكون في حالة توازن اذا كان المعدل الزمني للامتصاص يساوي المعدل الزمني للانبعاث.

نفرض وجود عدة اجسام معتمة امتصاصيتها على التوالي هي a_1, a_2, a_3, \dots وذات انعكاسية r_1, r_2, r_3, \dots في حالة توازن مع بعضها ومع المحيط فاذا سقط شعاع ذات طول موجي صغير وذات شدة فان جزء كبير من الاشعاع سوف يمتص من قبل الجسم وجزء صغير سوف ينعكس فيكون مجموع معدل الانعكاس والامتصاص للجسم يساوي واحد.

$$a_1 + r_1 = 1$$

شدة الاشعاع / قدرة الانبعاث للطول الموجي w_λ مساحة الجسم الاول ΔA_1 الاشعاع الكلي في حالة الانبعاث

$$w_1 \Delta A_1 \Delta t \quad (1)$$

امتصاص الجسم

$$a_1 I \Delta A_1 \Delta t \quad (2)$$

في حالة التوازن

$$w_1 \Delta A_1 \Delta t = a_1 I \Delta A_1 \Delta t \quad (3)$$

$$w_2 \Delta A_2 \Delta t = a_2 I \Delta A_2 \Delta t \quad (4)$$

وبقسمة (3) على (4)

$$\frac{w_1}{a_1} = \frac{w_2}{a_2} \quad (5)$$

$$\frac{w_1}{w_2} = \frac{a_1}{a_2} \quad (6)$$

والمكان a بالنسبة للجسم الاسود يساوي واحد

$$\therefore \frac{w_1}{w_2} = 1 = w_b$$

نفرض لدينا تجويف على شكل لوحين مستويين متوازيين من مادتين مختلفتين وان الشعاع ينتقل ذهابا وايابا بين المستويين في درجة الحرارة المتساوية



المنبعثة M_2	المنبعثة M_1
$W_1\Delta t \rightarrow$ نحو (٢)	$W_2\Delta t \leftarrow$ نحو (١)
$(1-a_2) W_1\Delta t \leftarrow$	$(1-a_1) W_2\Delta t \rightarrow$
$(1-a_1)(1-a_2) W_1\Delta t \rightarrow$	$(1-a_1)(1-a_2) W_2\Delta t \leftarrow$
$(1-a_1)(1-a_2)^2 W_1\Delta t \leftarrow$	$(1-a_1)^2(1-a_2) W_2\Delta t \rightarrow$
$(1-a_1)^2(1-a_2)^2 W_1\Delta t \rightarrow$	$(1-a_1)^2(1-a_2)^2 W_2\Delta t \leftarrow$
$(1-a_1)^2(1-a_2)^3 W_1\Delta t \leftarrow$	$(1-a_1)^3(1-a_2)^2 W_2\Delta t \rightarrow$

خطوط الاشعاع المنبعثة من وحدة مساحة كل وجه من خلال فترة زمنية Δt من اجل ان يعبر الشعاع بين لوحين متوازيين اي ان الاشعاع سوف يسقط على الوجه الاول ويفقد من طاقته وينعكس جزء من اخر منه ومن خلال حدوث هذه الاجتيازات المتعاقبة للإشعاع الاول من كل وجه حتى وصول الى حالة الاستقرار سوف يمر خلال النفق وباتجاه اليمين.

$$w_r \Delta t = w_1 \Delta t + (1-a_1)(1-a_2)w_1 \Delta t + (1-a_1)^2(1-a_2)^2w_1 \Delta t + \dots \dots \dots$$

$$+ (1-a_1)w_2 \Delta t + (1-a_1)^2(1-a_2)w_2 \Delta t + (1-a_1)^3(1-a_2)^2w_2 \Delta t \dots \dots \dots \quad (7)$$

Let $x = (1-a_1)(1-a_2)$

$$w_r = w_1(1+x+x^2+\dots) + w_2(1-a_1)(1+x+x^2+\dots) \quad (8)$$

$$\frac{1}{1-x} = \frac{1}{1-(1-a_1)(1-a_2)} = \frac{1}{1-(1-a_1-a_2+a_1a_2)} = \frac{1}{a_1+a_2-a_1a_2} \quad (9)$$

$$w_2 = a_2 w_b$$

$$w_1 = a_1 w_b \quad (10)$$

$$w_r = \frac{a_1 w_b + a_2 w_b (1-a_1)}{a_1 + a_2 - a_1 a_2} = \frac{w_b (a_1 + a_2 - a_1 a_2)}{a_1 + a_2 - a_1 a_2} = w_b \quad (11)$$

لقد ثبت تجريبيا من قبل العالم ستيلان ونظريا من قبل العالم بولتزمان ان الطاقة المشعة في وحدة الزمن E للجسم الاسود المشع يتناسب مع درجة الحرارة المطلقة T^4

$$E \propto T^4 \quad E = \sigma T^4$$

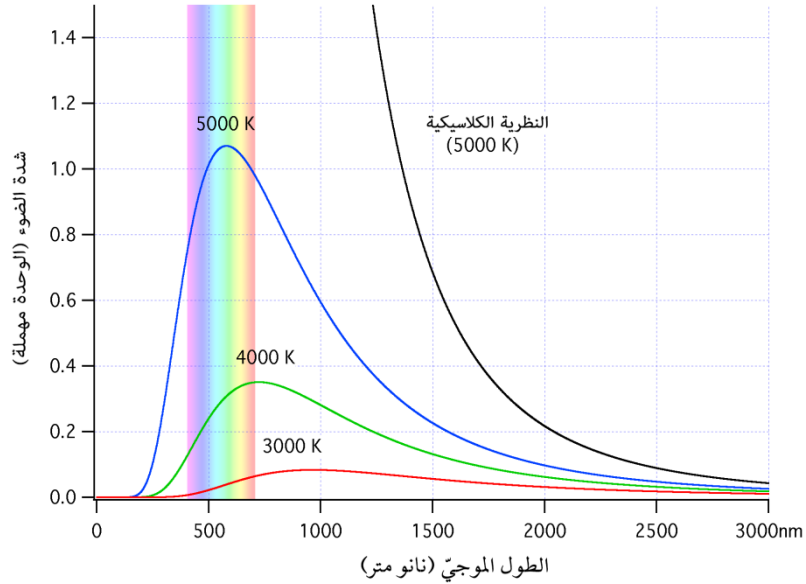
حيث ان σ هو ثابت بولتزمان ويساوي $\sigma = (5.6696 \pm 0.001) * 10^{-8} \text{ wat.m}^{-2} . \text{k}^{-4}$

الطاقة الكلية المنبعثة خلال وحدة الزمن من وحدة المساحة الباعثة تتناسب مع المساحة تحت المنحني.

تفسير اسباب اشعاع الجسم الاسود وسبب استمرارية طيفه واعتماده على درجات الحرارة فمن العلماء الذين حاولوا وضع الاسس النظرية في تفسير المنحنيات طيف الاشعاع الحراري المنبعث من الجسم الاسود هم

(١) فين: كانت محاولاته وفق الفيزياء الكلاسيكية جميع الاجسام تحتوي على شحنات كهربائية كالإلكترونات والبروتونات وفي درجات الحرارة تتذبذب هذه الشحنات بسرعة فتزداد كلما ارتفعت درجة الحرارة وحسب نظرية ماكسويل تبعث الشحنات المتذبذبة موجات كهرومغناطيسية وفي جميع الترددات على حساب مقدار الطاقة المصاحبة لكل تردد في درجات حرارة معينة.

وضع فين تفسير منحنى توزيع طاقة الاشعاع الحراري ونجحت نظريته مع المنحنى التجريبي لكنها فشلت في الاطوال الموجية الكبيرة ولاحظ ايضا بارتفاع درجة الحرارة يبقى المنحنى محافظا على شكله العام ولكن نهايته العظمى تنزاح نحو طول موجي اقصر بارتفاع درجة الحرارة



$$\lambda_{\max} = \frac{b}{T}$$

(٢) محاولة رايلي-جينز

تم التطرق الى الجسم الاسود حيث تنعكس الاشعة الحرارية عند الجدران الداخلية لفجوة الجسم الاسود ذهابا وايابا مكونة موجات مستقرة لكل تردد اما العلاقة التي توصل اليها هي ان الشدة الاشعاعية المنبعثة عن الجسم الساخن تتناسب طرديا مع درجة الحرارة وعكسيا مع القوة الرابعة للطول الموجي للأشعة المنبعثة حيث ان منحنيات الاشعاعية التجريبية

$$F(\lambda) = \frac{2\pi ckT}{\lambda^4}$$

c is speed of light

k is Boltzmann's constant

كلما يقل الطول الموجي تستمر في الصعود الى ان تصل الى نهايتها العظمى ثم تبدأ بالهبوط لكن حسب قانون رايلي-جونز ان شدة الاشعاع الحراري يزداد كلما قصر الطول الموجي ويستمر في الصعود الى اللانهاية.

(٣) محاولة بلانك

هناك معادلتين معادلة تتفق مع الترددات العالية وتخفق مع الترددات الواطئة اما المعادلة الاخرى تتفق مع الترددات الواطئة وتخفق مع الترددات العالية.

لما كانت الشحنات تتذبذب في جميع الترددات والطاقات المحتملة فمن المتوقع موجات كهرومغناطيسية مستمرة لتغطي طيف الجسم الاسود لكن بلانك لاحظ ان الطاقة تمتص وتنبعث على شكل حزم ضوئية صغيرة اي ان عملية الامتصاص والانبعث تحدث بصورة غير مستمرة فنجح بلانك في وضع قانون مغاير الى الفكرة الكلاسيكية التي تعتمد على استمرارية الموجات الكهرومغناطيسية. فأفترض بلانك ان الاشعاع ذات التردد (γ) ينبعث ويمتص على شكل كمات

$0, h\gamma, 2h\gamma, \dots$

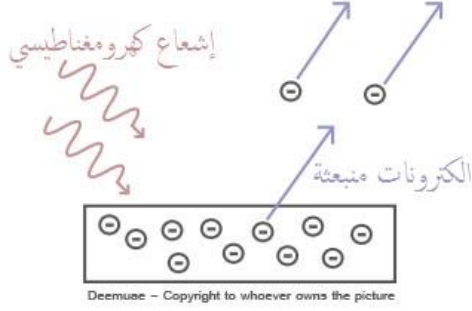
$h = 6.62 \times 10^{-34} \text{ J.s}$ *blank's constant*

فيكون كم الضوء البنفسجي اكبر من كم تردد الضوء الاحمر فعند انتقال المتذبذب من طاقة الى اخرى او من الاسفل الى الاعلى فانه يمتص طاقة اي الانتقال من المستوي الاسفل الى المستوي الاعلى.

تأثير الإشعاع على المادة

يأثر الإشعاع على المادة بثلاث طرق حسب طاقة الإشعاع الساقط على المادة وهذه الطرق هي:

١- تأثير الظاهرة الكهروضوئية



$$p_{\gamma} = p_{\alpha} + p_e \quad (1)$$

$$E_{\gamma} = T_e + T_{\alpha} + E_B$$

$$E_{\gamma} = T_e + E_B \quad T_e = E_{\gamma} - E_B$$

حيث ان E_{γ} و p_{γ} هي طاقة وزخم الإشعاع الساقط على التوالي T_e و p_e هي الطاقة الحركية والزخم للإلكترون المتحرر E_B طاقة ارتباط الإلكترون بالذرة، P_{α} زخم ارتداد الذرة.

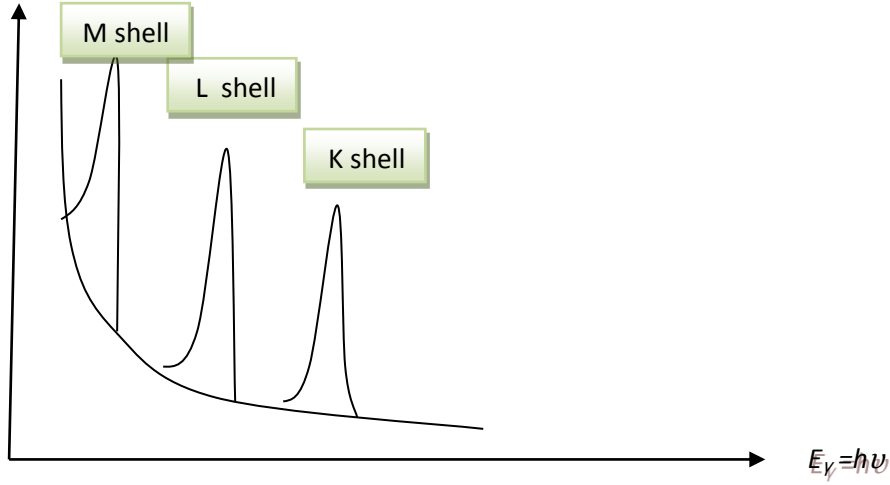
احتمالية حدوث الظاهرة الكهروضوئية عندما تكون طاقة الفوتون تتراوح بين 0.1 الى نصف مليون إلكترون فولت في هذه العملية يمتص إلكترون فولت من احد الكثرونات الذرة وان الذرة سوف تأخذ قسم من الزخم الارتدادي وحسب قانون حفظ الزخم المعادلة (1) وحسب قانون حفظ الطاقة فان الطاقة الكلية تساوي الطاقة الحركية زائدا طاقة الارتداد للذرة زائدا طاقة الترابط، يمكن اهمال طاقة الارتداد لصغرها.

$$T_e = h\nu - E_B$$

يمكن ان تحدث الظاهرة الكهروضوئية في المدارات الاخرى مثل M و L وهكذا اذا كانت الطاقة الساقطة اقل من طاقة ترابط الإلكترون في المدار M سوف ينتقل الى المدار الاخر وكما موضح في الشكل التالي

$L=$	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11
symbol	s	p	d	f	g	h	I	k	L	M	N	o

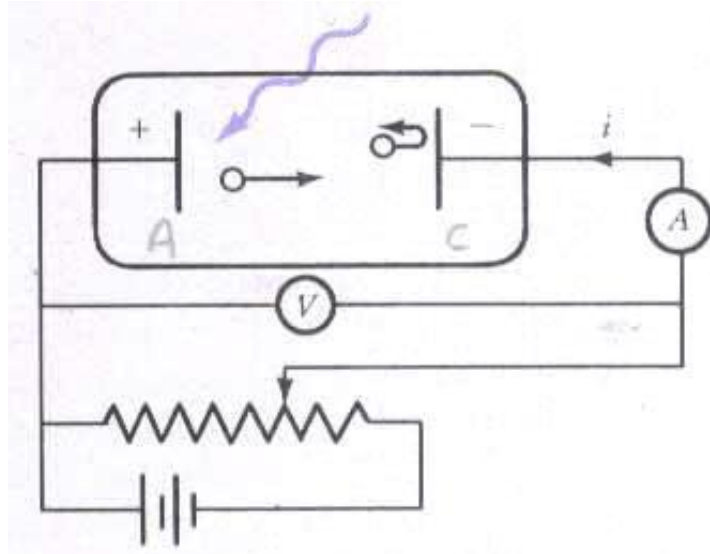
L is the total angular momentum



عندما تزيد اشعة كاما على نصف مليون الكترون فولت فان الالكترونات الضوئية يتم انبعاثها من المدار k فلو تصورنا ان الالكترون الذي يدور حول النواة ذات تردد مقداره U_0 ويسقط عليه اشعاع بتردد U فعندما يكون تردد الاشعاع الساقط يساوي U_0 سوف يحدث اعظم انتقال للطاقة وتحدث حالة رنين.

حسب نظرية ماكسويل تزداد سرعة الالكترونات بزيادة شدة الاشعة الساقطة لكن النتيجة مخالفة حيث ان عدد الالكترونات يزداد بزيادة الشدة الساقطة أي ان عدد الالكترونات المنبعثة في الثانية يتناسب طرديا مع الشدة الساقطة وان سرعة الالكترونات تزداد بزيادة تردد الاشعة الساقطة ويوجد حد للانبعاث الالكترونات يسمى حد العتبة بدون ذلك لا يمكن للإلكترون الانفصال عن الذرة.

الشكل التالي يوضح التجربة العملية على حدوث الظاهرة الكهروضوئية



عندما يسقط شعاع كهرومغناطيسي أحادي اللون Monochromatic على سطح معدن الأنود متصل مع الطرف الموجب للبطارية وموجود داخل وعاء مفرغ من الهواء وذلك لمنع تصادم الإلكترونات المتحررة بجزيئات الهواء . عندما تتحرر الإلكترونات من سطح المعدن وتتمكن من الوصول إلى اللوح السالب الكاثود وفي الأغلب يكون من نفس مادة الأنود، فإن تيارا كهربائيا يمر في الدائرة ويمكن قياسه من خلال الأميتر والذي يعبر عن شدة التيار الفوتو ضوئي المار في الدائرة وكلما ازدادت عدد الإلكترونات المتحررة من سطح المعدن كلما كان التيار الناتج اكبر . لاحظ هنا أن اتجاه التيار الاصطلاحي في عكس اتجاه حركة الإلكترونات.

لاحظ أن

١ . طاقة الإلكترونات المتحررة من الأنود مختلفة

٢ . القوة الكهربائية الناتجة عن المجال الكهربائي بين الكاثود و الأنود تعمل في عكس اتجاه حركة الإلكترونات.

٣ . طاقة حركة الإلكترونات تكون مساوية للشغل المبذول عليها بواسطة المجال الكهربائي من خلال العلاقة التالية: $1/2mv^2=eV$

ولقياس الطاقة الحركية للإلكترونات تكون عن طريق تبطئ الإلكترونات وتوقيفها ويتم ذلك بعكس القطبين للجهد المسلط على الصفيحتين حتى تصل الى قراءة صفر

مثال\ اذا كان تردد العتبة للصوديوم يساوي $4.4 \times 10^{14} \text{Hz}$ (١) ما هو الشغل المبذول لتحرير الكترون (٢) اذا كان تردد الضوء الساقط 10^{15}Hz فما اكبر طاقة حركية يمنحها الفوتون للإلكترون

Solution\

$$E = h\nu = 6.62 \times 10^{-34} \text{ J.s} \times 4.4 \times 10^{14} \text{ sec}^{-1} = 2.9 \times 10^{-19} \text{ joule}$$

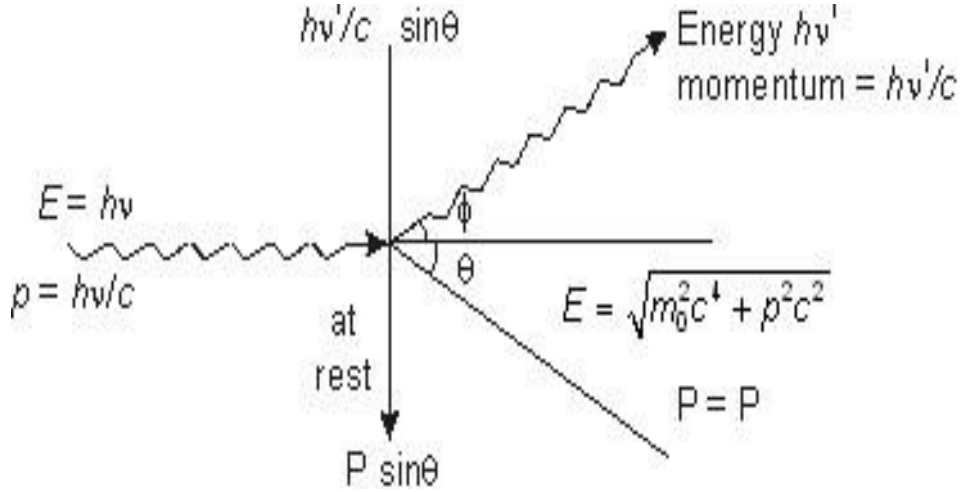
$$h\nu = 6.62 \times 10^{-34} \text{ J.s} \times 10^{15} \text{ sec}^{-1} = 6.6 \times 10^{-19} \text{ joule}$$

$$T_e = h\nu - E_B = 6.6 \times 10^{-19} - 2.9 \times 10^{-19} = 2.3eV$$

مثال\ ماهي طاقة فوتون من الاشعة تحت الحمراء اذا كان طول موجته 10^{-6}

٢- تأثير كومبتن

عندما تكون طاقة الفوتون اكبر بمقدار معين من طاقة الارتباط يمكن ان يحدث تصادم غير مرن للأشعة مع الالكترن حيث نلاحظ بعد سقوط الفوتون واصطدامه بالإلكترون ينشئت بزواوية θ وينشئت الفوتون بزواوية ϕ و ν يمثل تردد الفوتون الساقط و ν' تمثل تردد الفوتون المنتشت



$$T_e = h\nu - h\nu' \quad (1)$$

$$E = h\nu = pc \quad h = p\lambda \Rightarrow \lambda = \frac{c}{\nu}$$

$$p = \frac{h\nu}{c} \quad (2)$$

$$\frac{h\nu}{c} = \frac{h\nu'}{c} \cos \phi + p \cos \theta \quad (3)$$

$$pc \cos \theta = h\nu - h\nu' \cos \phi \quad (4)$$

$$\frac{h\nu'}{c} \sin \phi = p \sin \theta \Rightarrow pc \sin \theta = h\nu' \sin \phi \quad (5)$$

بتربيع المعادلتين (4) و (5) وجمعهما نحصل على

$$p^2 c^2 = (h\nu)^2 - 2(h\nu)(h\nu') \cos \phi + (h\nu')^2 \quad (6)$$

ومن المعلوم ان الطاقة الكلية = الطاقة الحركية + الطاقة السكونية

$$E = m_0 c^2 + T_e \quad (7)$$

m_0 كتلة السكون للجسم وتعرف الطاقة الكلية حسب افتراض ديراك

$$E = \sqrt{m_0^2 c^4 + p_e^2 c^2} \quad (8)$$

$$\begin{aligned} (m_0 c^2 + T_e)^2 &= m_0^2 c^4 + p_e^2 c^2 \\ m_0^2 c^4 + 2m_0 c^2 T_e + T_e^2 &= m_0^2 c^4 + p_e^2 c^2 \\ p_e^2 c^2 &= T_e^2 + 2m_0 c^2 T_e \end{aligned} \quad (9)$$

$$T_e = h\nu - h\nu'$$

$$T_e^2 = (h\nu)^2 - 2(h\nu)(h\nu') + (h\nu')^2 \quad (10)$$

وبالتعويض (9) و (10)

$$p_e^2 c^2 = (h\nu)^2 - 2(h\nu)(h\nu') + (h\nu')^2 + 2m_0 c^2 (h\nu - h\nu') \quad (11)$$

نعوض عن pc بالمعادلة (6) في (11) نحصل على

$$\begin{aligned} (h\nu)^2 - 2(h\nu)(h\nu') \cos \phi + (h\nu')^2 &= (h\nu)^2 - 2(h\nu)(h\nu') \\ + (h\nu')^2 + 2m_0 c^2 (h\nu - h\nu') \end{aligned}$$

$$\therefore 2m_0 c^2 (h\nu - h\nu') = 2(h\nu)(h\nu')(1 - \cos \phi) \quad (12)$$

وبالقسمة على $2c^2 h^2$

$$\frac{m_0 c}{h} \left(\frac{\nu}{c} - \frac{\nu'}{c} \right) = \frac{\nu \nu'}{c^2} (1 - \cos \phi) \quad (13)$$

$$\frac{m_0 c}{h} \left(\frac{1}{\lambda} - \frac{1}{\lambda'} \right) = \frac{(1 - \cos \phi)}{\lambda \lambda'} \quad (14)$$

$$\lambda' - \lambda = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \phi) \quad (15)$$

$$\Delta\lambda = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \phi)$$

وينقل $1/v$ والقسمة على h $\lambda=c/v$

$$\frac{1}{hv'} - \frac{1}{hv} = \frac{1}{m_0 c^2} (1 - \cos \phi)$$

$$\boxed{\therefore hv' = \frac{hv}{1 + \frac{hv}{m_0 c^2} (1 - \cos \phi)}} \quad (16)$$

Let $\alpha = \frac{hv}{m_0 c^2}$ $hv'_{\max} = hv \Rightarrow \cos \phi = 1 \Leftrightarrow \phi = 0$

$$hv'_{\min} = \frac{hv}{1 + 2\alpha} \quad \text{when } \phi = 180^\circ$$

$$T_e = hv - \frac{hv}{1 + \alpha(1 - \cos \phi)} \Rightarrow T_e = hv \frac{\alpha(1 - \cos \phi)}{1 + \alpha(1 - \cos \phi)}$$

مثال\ فوتون ذات طاقة 3 مليون الكترون فولت سقط وحصلت ظاهرة كومتن اوجد طاقة الفوتون وطاقة الالكترن المتشتت عند الزاوية 90° و 180° الطاقة السكونية $(m_0 c^2 = 0.511 \text{ MeV})$.

Solution

$$E'_\lambda = hv' = \frac{hv}{1 + \frac{hv}{m_0 c^2} (1 - \cos \phi)} = \frac{3}{1 + \frac{3}{0.511} (1 - 0)} = 0.437 \text{ MeV}$$

$$T_e = hv - hv' = 3 - 0.437 = 2.503 \text{ MeV}$$

٣- إنتاج الزوج

في حالة امتصاص طاقة مساوية الى ضعف الكتلة السكونية للإلكترون (0.511MeV) سوف ينتج زوج من الكترون وبوزترون مساويا الى

$$2m_0c^2=1.02MeV$$

فوضعت معادلة الكترون ديراك حلا لهذه المسألة وافترض ديراك ان الالكترتون يمكن ان يتواجد في احد المستويين للطاقة

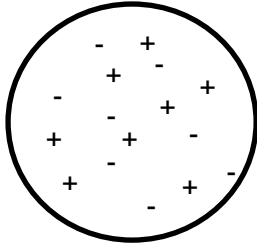
١- ذات طاقة موجية وكتلتها السكونية m_0c^2 فيكون طاقة الالكترتون اما اكبر او مساويا الى m_0c^2 .

$$E \geq m_0c^2$$

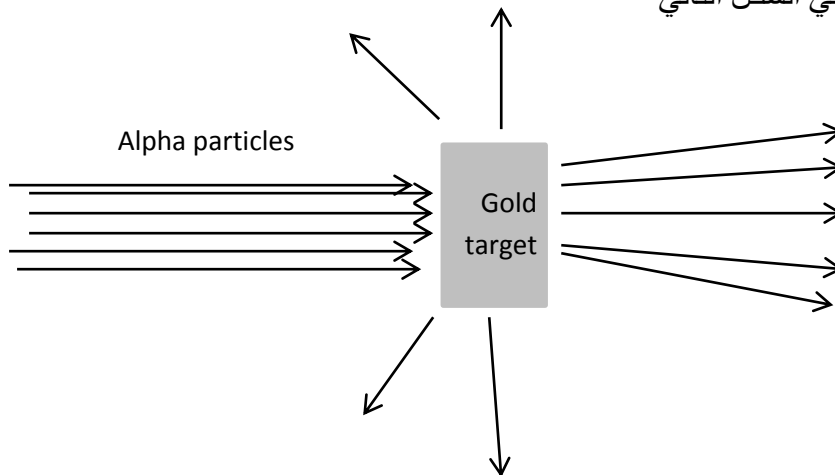
٢- مستوى ذات طاقة سالبة m_0c^2 فيكون $E \leq m_0c^2$ تسمى المنطقة بينهما بالمجال غير المسموح

النماذج الذرية

١- نموذج تومسن :- وصف تومسن الذرة على شكل الكترونات مغمورة داخل كرة من الشحنات الموجبة



٢- نموذج رذرفورد :- اجرى رذرفورد تجربته بأطلاق جسيمات الفا على رقائق من الذهب كما في الشكل التالي



لاحظ رذرفورد من خلال تجربته

- ١- ان معظم جسيمات الفا تنفذ من الرقائق دون انحراف كأنها مرت من فراغ
- ٢- بعض جسيمات الفا تنحرف من مسارها بزاوية كبيرة جدا.
- ٣- عدد قليل من جسيمات الفا ترتد الى الخلف.

فكان افتراض رذرفورد للذرة حسب نتائج تجربته هو

- ١- معظم حجم الذرة فراغ .
- ٢- شحنة الذرة الموجبة ومعظم كتلتها تتركز في منطقة صغيرة جدا من الذرة تسمى النواة
- ٣- جميع الالكترونات تدور في الفراغ الكبير حول النواة.

ومن عيوب او نقاط ضعف نموذج رذرفورد هي

- ١- لم يستطيع تفسير استقرار الذرة . فحسب النظرية الكهرومغناطيسية الالكترونات التي تدور في مداراتها لها تعجيل فتشع طاقة فيتناقص نصف قطرها تدريجيا حتى تلتحم بالنواة.
- ٢- لم يستطيع تفسير الخطوط الطيفية.

٣- **نموذج بور**:- قام العالم بور بالاستنتاج من خلال التجارب على ان الذرة تتكون من نواة متناهية في الصغر نصف قطرها بحدود (10^{-12} cm) وتحتوي هذه النواة على الشحنات الموجبة للذرة ومعظم كتلتها اما نصف قطر الذرة فهو بحدود (10^{-8} cm) حيث تدور هذه الالكترونات بسرعة وشبه هذه المنظومة بحركة الكواكب حول الشمس. وفسر بور استقرار الذرة بان القوة الطاردة المركزية الناتجة من الحركة الدائرية حول النواة بانها تساوي بالمقدار وتعاكس بالاتجاه قوة التجاذب الكهروستاتيكية بين النواة الموجبة والالكترونات السالبة. واعطى بور صورة عن الذرة مستخدما المفاهيم الحديثة التي جاءت بها النظرية الكمية فاقترح بور ما يأتي:

- ١- ان الالكترون لا يشع طاقته باستمرار ولا يتخذ مسار حلزوني حول النواة اذا لابد من وجود حالات ثابتة في الذرة تثبت فيها طاقة الالكترون.
- ٢- يتطلب وجود هذه الحالات الثابتة ان الطاقة تنبعث من الذرة فقط اذا انتقل الالكترون من هذه الحالة الى حالة اخرى اقل طاقة وتكون هذه الطاقة المصاحبة لهذه العملية تساوي

$$h\nu = E_1 - E_2$$

فتكون فرضيات بور هي

- ١- تدور الالكترونات حول النواة في مدار دائري.
- ٢- لكل من هذه المدارات طاقة محددة.
- ٣- لكل من هذه المدارات نصف قطر محدد.
- ٤- تدور الالكترونات في مدارات لها زخم زاوي له مضاعفات صحيحة للمقدار

$$(mvr = n\hbar = n \frac{h}{2\pi})$$

حيث n عدد صحيح
 ٥- تفقد الذرة او تكتسب طاقة بكميات محددة عندما ينتقل الالكترون من مستوي طاقة محدد الى مستوى طاقة محدد اخر.

ولغرض حساب المدارات المسموحة التي تنبأ بها العالم بور استخدم ذرة الهيدروجين والتي تكون عبارة عن شحنة موجبة واحدة يدور حولها الكترون واحد وافترض ان النواة تكون ثابتة وان الالكترون يدور حول النواة بنصف قطر قدره r .

$$Q = -Ze = -e \quad (1)$$

Z is atomic number, Q is the total charge

استخدم بور قانون نيوتن الثاني وقانون كولوم

$$f = ma \quad (2)$$

$$a = \frac{v^2}{r}$$

$$f = \frac{(-Ze)e}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad (3)$$

$$f = -k \frac{e^2}{r^2} \quad (4)$$

v is electron velocity

$$\therefore -k \frac{e^2}{r^2} = -m \frac{v^2}{r}$$

$$mv^2 = k \frac{e^2}{r} \quad (5)$$

ومن فرضيات بور لأجل ان يدور الالكترون في احد المدارات يجب ان يمتلك زخم زاوي له مضاعفات $n\hbar$

$$L = mvr = n\hbar = n \frac{h}{2\pi} \quad (6)$$

$$\therefore v = \frac{nh}{2\pi mr} \Rightarrow \Rightarrow v^2 = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 m^2 r^2} \quad (7)$$

From equation (5)

$$v^2 = \frac{ke^2}{rm} \quad (8)$$

وبتساوي المعادلتين (7) و (8) نحصل على

$$\frac{ke^2}{rm} = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 m^2 r^2}$$

$$ke^2 = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 mr}$$

$$\boxed{\therefore r = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 mke^2}} \quad (9)$$

الطاقة الكلية حسب نموذج بور

الطاقة الكلية تمثل مجموع الطاقة الحركية + الطاقة الكامنة

$$E = T + V \quad (10)$$

$$T = \frac{1}{2}mv^2$$

ومن نموذج بور المعادلة (5) لدينا

$$mv^2 = k \frac{e^2}{r}$$

$$T = \frac{ke^2}{2r} \quad (11)$$

وطاقة الجهد على بعد r من الشحنة Q هي

$$k \frac{Q}{r}$$

$$k \frac{Q}{r} = k \frac{(Ze)e}{r}$$

$$\therefore V = \frac{-ke^2}{r} \quad (12)$$

إذا الطاقة الكلية تساوي

$$E = \frac{ke^2}{2r} + \left(\frac{-ke^2}{r} \right) \Rightarrow E = -\frac{ke^2}{2r} \quad (13)$$

$$\therefore r = -\frac{ke^2}{2E} \quad (14)$$

وبمساواة المعادلتين (14) مع (9) نحصل على

$$-\frac{ke^2}{2E} = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 m k e^2}$$

$$E = -\frac{2\pi^2 m k^2 e^4}{n^2 h^2}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

$$E = -\frac{2\pi^2 m e^4}{16\pi^2 \epsilon_0^2 n^2 h^2}$$

$$\therefore E = -\frac{m e^4}{8\epsilon_0^2 n^2 h^2}$$

وبإعادة Z الى المعادلة نحصل على

$$E = -\frac{Z^2 me^4}{8\epsilon_0^2 n^2 h^2}$$

وبالتعويض عن الثوابت نحصل على الطاقة بالإلكترون فولت.

$$E = -\frac{13.6}{n^2} eV$$

نلاحظ من هذه المعادلة ان الطاقة تتناسب عكسيا مع مربع العدد المداري الرئيسي (n) والاشارة السالبة تشير الى بذل جهد لتحرير الالكترون من جذب النواة فمستوى الطاقة (n=1) يمثل الحالة الارضية والحالة المستقرة، اما n=2, 3, 4,... تشير الى المستويات غير المستقرة فاذا اقترب العدد الكمي من المالا نهائية هذا يعني ان طاقة المستويات تقترب من الصفر وان طاقة الالكترون تصبح صفرا فالالكترون في هذه الحالة يكون طليقا غير مقيد بالمجال الكهربائي للنواة. وتعرف الطاقة اللازمة لازالة الكترون من المستوى الارضي الى المستوى المالا نهائية بجهد التاين.

فجهد التاين لذرة الهيدروجين (13.6 eV)

$$n = 1 \Rightarrow E_1 = -\frac{13.6}{1^2} = -13.6 eV$$

$$n = 2 \Rightarrow E_2 = -\frac{13.6}{2^2} = -3.4 eV$$

$$n = 3 \Rightarrow E_3 = -\frac{13.6}{3^2} = -1.5 eV$$

$$n = 4 \Rightarrow E_4 = -\frac{13.6}{4^2} = -0.8 eV$$

$$n = \infty \Rightarrow E_{\infty} = -\frac{13.6}{\infty^2} = 0$$

لحساب انصاف اقطار المدارات الالكترونية

$$r = \frac{n^2 h^2}{4\pi^2 m k e^2}$$

نصف قطر المدار $n=1$ (اصغر مدار) بعد التعويض

$$r = a_0 = 0.529 \times 10^{-10} m = 0.529 \text{ \AA}$$

وفق الافتراض الثاني لبور فان المدارات لها طاقات محددة فاننتقال الالكترون من مدار الى اخر سوف يصاحبه اكتساب او فقدان طاقة

$$\nu = \frac{E_i - E_f}{h} \quad E_n = -\frac{k^2 2\pi^2 m e^4}{n^2 h^2}$$

n_i يمثل المدار الابتدائي و n_f يمثل المدار النهائي

$$\nu = \frac{k^2 2\pi^2 m e^4}{h^3} \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$$

$$k' = \frac{1}{\lambda} = \frac{\nu}{c}$$

K' العدد الموجي، ولكتابة المعادلة بدلالة العدد الموجي k'

$$k' = \frac{k^2 2\pi^2 m e^4}{ch^3} \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$$

$$k' = R_H \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$$

R_H يمثل ثابت ريدبرك

هناك خمس متسلسلات لخطوط طيف الهيدروجين

١- متسلسلة لايمان:- وتنتج نتيجة الانتقال الالكتروني من $n > 1$ الى $n=1$

$$k' = R_H \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{n_i^2} \right) \quad n_i=2, 3, 4, \dots$$

٢- متسلسلة بالمر:- ونحصل عليها من انتقال الالكترون من $n > 2$ الى $n=2$

$$k' = R_H \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n_i^2} \right) \quad n_i=3, 4, 5, \dots$$

٣- متسلسلة باشين:- ونحصل عليها من انتقال الالكترون من $n > 3$ الى $n=3$

$$k' = R_H \left(\frac{1}{3^2} - \frac{1}{n_i^2} \right) \quad n_i=4, 5, 6, \dots$$

٤- متسلسلة براكيت:- ونحصل عليها من انتقال الالكترون من $n > 4$ الى $n=4$

٥- متسلسلة بفوند:- ونحصل عليها من انتقال الالكترون من $n > 5$ الى $n=5$

مثال احسب طول موجة الفوتون المنبعث عندما تنتقل ذرة الهيدروجين من $n=3$ الى $n=2$.

الاشعة السينية x-Ray

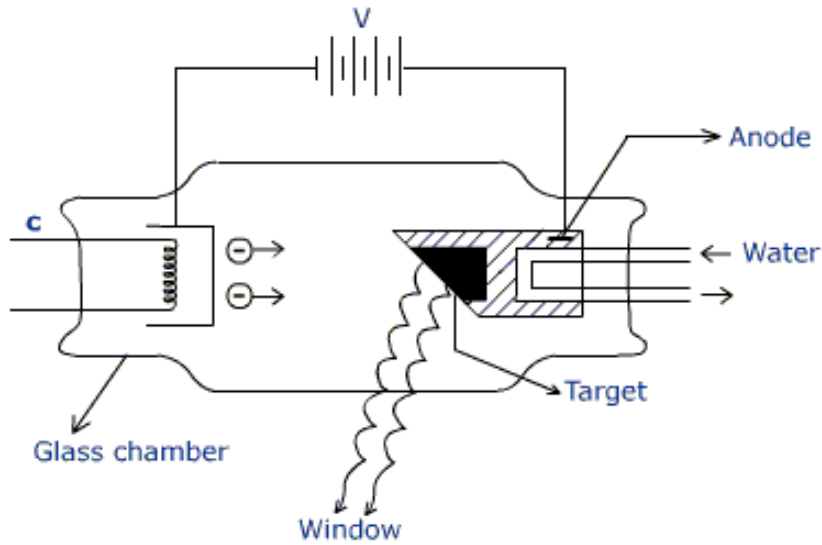
اكتشفت هذه الاشعة من قبل وليام رونتجن بطريق الصدفة حيث لاحظ اثناء دراسته لظاهرة التفريغ الكهربائي خلال الغازات لاحظ ظهور اشعة لها القابلية لاخترق الحواجز بعد ان قام بتفريغ انبوبة من الهواء وربط قطبي الانبوبة في نهاية ملف حث كبير والانبوبة تكون مغلقة بورق معتم في غرفة مظلمة وكانت لديه شاشات من الورق المطلي بسيانيد الباريوم البلاتيني فائثناء عملية التفريغ الكهربائي لاحظ ظهور بريق وفلورة على الشاشة عند كل تفريغ على الوجه المطلي للشاشة المواجهة للانبوب والوجه الاخر وتظهر هذا حتى لو كانت الشاشة على بعد مترين.

خواص الاشعة السينية

- ١- تحدث الأشعة السينية نتيجة التفريغ الكهربائي خلال الاجسام المشحونة سواء كانت الشحنة سالبة او موجبة
- ٢- لا تتأثر الاشعة السينية بالمجال الكهربائي والمغناطيسي وتسير بخطوط مستقيمه.
- ٣- لا تتأثر الشاشة المتفلورة بسيانيد الباريوم البلاتيني واملاح الكالسيوم وزجاج البورانيوم بالأشعة السينية.

- ٤- الأشعة السينية لا تنعكس ولا تعاني انكسار فيكون جمعها أو تشتيتها بواسطة العدسات صعبا إلا في ظروف خاصة يمكن أن تنعكس أو تنكسر.
- ٥- الألواح الفتوغرافية والأفلام تكون سريعة التأثير بهذه الأشعة.
- ٦- لها القابلية على اختراق المواد بنسب متفاوتة فمثلا لوح من الخشب سمكه 3cm يمكن للأشعة السينية من اختراقه بسهولة وإذا استبدل بلوح من الألمنيوم سمكه 1.5cm فإن الأشعة السينية سوف تضعف إلى حد كبير.

عملية توليد الأشعة السينية



توجد أنواع متنوعة ومتطورة لتوليد الأشعة السينية فبعد تسليط فرق جهد عالي من الكاثود والآنود يتولد أشعة كاثودية وهي عبارة عن إلكترونات ذات سرعة عالية فالأشعة السينية تتولد عندما تصطدم الإلكترونات أكثر من تصادم عرضي مع جسيمات المادة يفقد معظم أو جميع طاقتها بالتصادم بهذه الإلكترونات وتصبح متباطئة لتولد خلال ذلك أشعة سينية. وتعتبر هذه الظاهرة معكوس للظاهرة الكهروضوئية.

تتحول الطاقة الحركية للإلكترونات للفوتونات وبتردد عالي وطول موجي قصير

$$h\nu = \frac{hc}{\lambda} \quad (1)$$

$$T = ev \quad (2)$$

إن فرق الجهد المسلط على الجهاز يقدر بعشرات أو مئات الكيلو فولت وتعتبر مقياس للطاقة الحركية.

$$h\nu_{\max} = T \quad (3)$$

$$\frac{hc}{\lambda} = ev \quad (4)$$

$$\lambda_{\min} = \frac{hc}{ev}$$

فعند تسليط فرق جهد مقداره 5000 volt يكون الطول الموجي

$$\lambda = \frac{hc}{ev} = \frac{6.624 \times 10^{-34} \times 3 \times 10^8}{1.6 \times 10^{-19} \times 5 \times 10^4} = 2.5 \times 10^{-11} m = 0.25 \text{ \AA}$$

$$\nu_{\max} = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \times 10^8}{2.5 \times 10^{-11}} = 1.2 \times 10^{19} \text{ Hz}$$

لا بد من الإشارة الى ان هناك طريقتين لتحرير الاشعة السينية

اولا- تصطدم الالكترونات ذات طاقة عالية بالذرات في هدف معين فان الالكترونات تنتقل من القشرات الداخلية للذرات حيث تسقط الكترونات اخرى داخل هذه الثغرات فتنبعث فوتونات الاشعة السينية.

ثانيا- عندما يقصف الهدف بالكترونات تنبعث الاشعة السينية نتيجة تباطء مفاجئ.

الاطياف المميزة للأشعة السينية

للأشعة السينية نوعين من الاطياف هما

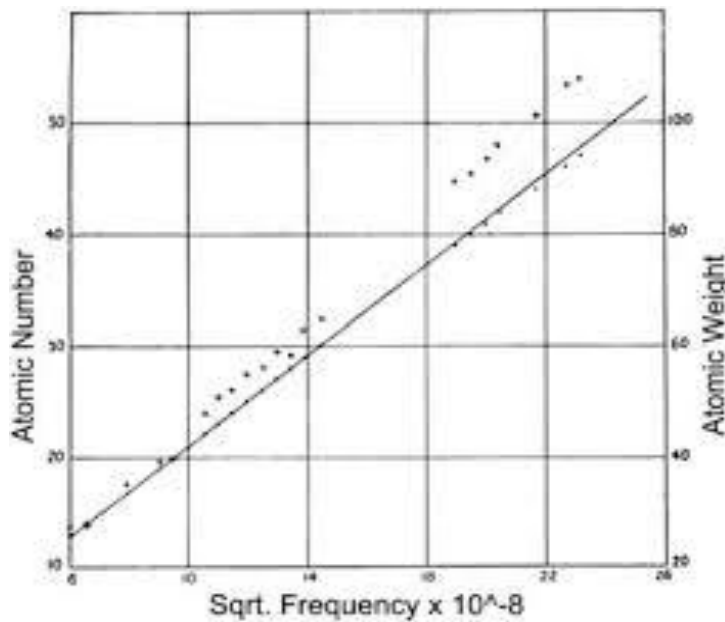
١- الطيف المستمر

٢- طيف الخطوط الحادة (مركبة فوق الطيف المستمر)

فالطيف المستمر ينشأ عن الالكترونات التي تتعجل في مجال قوة كولوم لنوى ذرات الهدف. سنتطرق في هذا الموضوع بشكل تفصيلي حول طيف الخطوط الحادة للأشعة السينية. قام موزلي في سنة ١٩١٣ باول دراسة منسقة للأطياف المميزة للأشعة السينية للعناصر وقد استخدمت في هذه التجربة التي اجراها موزلي ثمان وثلاثون عنصرا مختلفا كأهداف في انابيب للأشعة السينية وحللت الاشعة الصادرة عن كل هدف بواسطة مطياف احادي البلورة وسجل الطيف على لوح فوتوغرافي وكانت البلورة المستخدمة هي فير سيانيد البوتاسيوم ، ووضع الجهاز واللوح الفوتوغرافي داخل حجرة مفرغة من الهواء لتفادي امتصاص الاشعة الطويلة الموجي من قبل الهواء.

وقد اظهرت الالواح الفوتوغرافية بان الخطوط الطيفية المنبعثة هذه العناصر تنتمي الى متسلسلتين مختلفتين واحدة في منطقة الموجة القصيرة تعرف بمتسلسلة K والثانية في منطقة موجتها طول نسبيا تعرف بمتسلسلة L.

وقد وجد موزلي ان صفات المتسلسلة الواحدة تكاد تكون نفسها للعناصر المختلفة وان تردد اي خط من خطوط المتسلسلة يتغير بصورة منتظمة من عنصر الى عنصر في الجدول الدوري. وعندما رسم موزلي منحنيا بيانيا بين الجر التربيعي لتردد الخط K_{α} وبين العدد الذري للعنصر الباعث لذلك الخط ومنحنيا بيانيا اخر بين $\sqrt{f_{K_{\alpha}}}$ وبين الوزن الذري للعنصر حصل على خط مستقيم في الحالتين غير ان النقاط البيانية في الاول كانت جميعها على خط مستقيم اما النقاط في البياني الثاني لم تكن على استقامة واحدة كما في الشكل التالي:



ومن هذه النتائج تمكن موزلي من استنتاج النتائج المهمة التالية

- ١- يجب ترتيب العناصر في الجدول الدوري حسب اعدادها الذرية Z وليس حسب اوزانها الذرية كما كان متبع قبل قيام موزلي بتجربته ، وعليه يجب ان يكون عنصر الكوبلت Co (عدده الذري Z=27) ووزنه (58.933) قبل عنصر النيكل Ni عدده الذري (Z=28) ووزنه (58.70) في الجدول الدوري بالرغم من ان الوزن الذري للكوبلت اكبر من الوزن الري للنيكل.
- ٢- يجب ان تحتل الاماكن الفارغة لبعض الاعداد الذرية عناصر لها نفس هذه الاعداد وبذلك تنبأ موزلي بوجود عناصر اخرى كانت مجهولة في ذلك الوقت فمثلا تنبأ لعناصر اعدادها الذرية 21, 43, 61 والتي اكتشفت فيما بعد وهي سكانديوم Sc (Z=21) وتكنيسيوم Te (Z=43) وبروميثيوم Pm (Z=61)
- ٣- ان معادلة اي خط من الخطوط المستقيمة الناتجة من رسم \sqrt{f} كدالة للعدد الذري للعنصر بالتقريب

$$f = a(Z - b)^2 \quad (1)$$

a and b constants and equal

$$b \simeq 1$$

$$a = \frac{3}{4} Rc \quad (2)$$

هذه الكميات للخط K_α اما الخط L_α فهي

$$b \simeq 7.4$$

$$a = \frac{5}{36} Rc \quad (3)$$

حيث تمثل c سرعة الضوء و R ثابت ريد برك ($R=1.097*10^7 \text{ m}^{-1}$) وعلية يمكن كتابة المعادلة (1) على النحو التالي

$$f_{K_\alpha} = \frac{3}{4} Rc (Z - 1)^2 \quad (4)$$

Eq(4) for K_α line

$$f_{L_\alpha} = \frac{5}{36} Rc (Z - 7.4)^2 \quad (5)$$

Eq(5) for L_α line

اجرى موزلي تجاربه بعد اعلان نظرية بور لذرة الهيدروجين مباشرة وقد وجد علاقة تربط نتائج تجاربه وهذه النظرية وتظهر هذه العلاقة بوضوح عند كتابة المعادلتين (4) (5) وعلى النحو التالي

$$f_{K_\alpha} = Rc (Z - 1)^2 \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{2^2} \right) \quad (6)$$

$$f_{L_\alpha} = Rc (Z - 7.4)^2 \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{3^2} \right) \quad (7)$$

وتفسي المعادلة (6) على اساس نظرية بور هو ان الخط K_{α} ينبعث عندما ينتقل الالكترون من مدار عدده الكمي الرئيسي $n=2$ (الغلاف L) الى مدار عدده الكمي الرئيسي $n=1$ (الغلاف K).

غير ان مثل هذه الانتقال لا يتم بسبب قاعدة باولي للاستبعاد الا اذا كان الغلاف K فاقدا لاحد الالكترونين الموجودين فيه.

نستنتج من هذا ما يلي خلال عمل انبوية الاشعة السينية يقتلع جسيم من الاشعة الكاثودية احد الالكترونين من الغلاف K وهذا الالكترون المقتلع قد يحتل احد المدارات الخارجية للذرة او يتركها نهائيا ونتيجة لذلك لا يبقى في الغلاف K سوى الكترون واحد فان انتقال الكترون من الغلاف L الى K سوف يؤدي الى انبعاث فوتون تردده يساوي للخط K_{α}

مثال\ احسب طول موجة وطاقة الخط K_{α} والخط L_{α} في الفضة ($Z=47$).

الحل\ باستخدام المعادلتين (4) و (5) بالنسبة للخط K_{α}

$$f_{k\alpha} = \frac{3}{4} R c (Z - 1)^2 = \frac{3}{4} \times 1.0974 \times 10^7 \times 3 \times 10^8 (47 - 1)^2 = 5.225 \times 10^{18} \text{ sec}^{-1}$$

$$\lambda_{k\alpha} = \frac{c}{f_{k\alpha}} = \frac{3 \times 10^8}{5.225 \times 10^{18}} = 0.5742 \times 10^{-10} \text{ m} = 0.5742 \text{ \AA}$$

$$E_{k\alpha} = h f_{k\alpha} = 6.625 \times 10^{-34} \times 5.225 \times 10^{18} = 34.616 \times 10^{-16} \text{ J} = 21.635 \text{ KeV}$$

اما بالنسبة للخط L_{α}

$$f_{L\alpha} = \frac{5}{36} R c (Z - 7.4)^2 = \frac{5}{36} \times 1.0974 \times 10^7 \times 3 \times 10^8 (47 - 7.4)^2 = 0.717 \times 10^{18} \text{ sec}^{-1}$$

$$\lambda_{L\alpha} = \frac{c}{f_{L\alpha}} = \frac{3 \times 10^8}{0.717 \times 10^{18}} = 4.184 \times 10^{-10} \text{ m} = 4.184 \text{ \AA}$$

$$E_{L\alpha} = h f_{L\alpha} = 6.625 \times 10^{-34} \times 0.717 \times 10^{18} = 4.75 \times 10^{-16} \text{ J} = 2.97 \text{ KeV}$$

مثال\ ماهي الطاقة اللازمة لتهييج ذرات الكاديوم ($Z=48$) لكي تظهر متسلسلة L للأشعة السينية وماهي الطاقة اللازمة لظهور جميع المتسلسلات

الحل\ الجزء الاول من السؤال نستخدم المعادلة (7)

$$f_L = Rc(Z - 7.4)^2 \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{\infty^2} \right)$$

$$E_L = hf_L = \frac{1}{4} hRc(Z - 7.4)^2$$

$$E_L = \frac{1}{4} \times 6.625 \times 10^{-34} \times 1.0974 \times 10^7 \times 3 \times 10^8 (48 - 7.4)^2 =$$

$$= 8.988 \times 10^{-16} J = 5.62 KeV$$

اما لظهور جميع المتسلسلات يجب ان تظهر المتسلسلة K ولذلك نستخدم المعادلة (6)

$$f_k = Rc(Z - 1)^2 \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{\infty^2} \right)$$

$$E_k = hf_k = hRc(Z - 1)^2$$

$$E_k = 6.625 \times 10^{-34} \times 1.0974 \times 10^7 \times 3 \times 10^8 (48 - 1)^2 =$$

$$= 48 \times 10^{-16} J = 30 KeV$$

الطاقة اللازمة لظهور جميع المتسلسلات في الكاديوم.

مستويات الطاقة للأشعة السينية

ان من المعروف لدينا ان المدار $n=1$ (الغلاف K) للذرة المتعادلة يحتوي على الكترونيين والمدار $n=2$ (الغلاف L) يحتوي على 8 الكترونات والمدار $n=3$ يحتوي على 18 الكترون وهكذا حسب العلاقة التالية

$$2n^2 = \text{number of electrons in shell (n)}$$

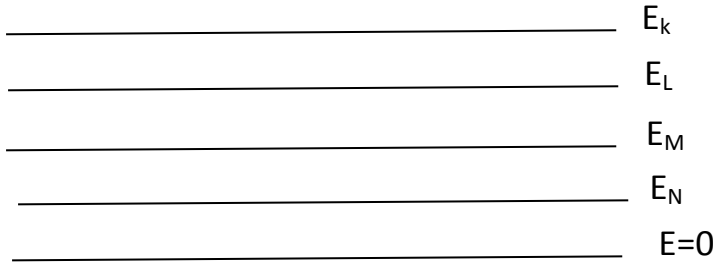
فعند سقوط اشعة كاثودية على ذرة كهذه وكانت طاقتها كافية لأبعاد احد الكتروني الغلاف K خارج الذرة تماما فان الذرة المتبقية تكون في مستوى طاقة اعلى من الصفر (وهو اوطأ

مستوى للطاقة في الذرة المتعادلة ويسمى بالمستوى الارضي) بمقدار E_k (وهي الطاقة اللازمة لازالت احد الكتروني الغلاف K)

اما اذا كانت طاقة الاشعة الكاثودية الساقطة على الذرة غير كافية لأبعاد احد الكتروني الغلاف K ولكنها كافية لأبعاد احد الكترونات الغلاف L وقذفه خارج الذرة فان الذرة المتبقية تكون في مستوى اعلى من مستوى الطاقة الارضي بمقدار E_L وهكذا بالنسبة للمستويات M و N و الخ.

وبما ان الكتروني الغلاف K اقرب من L و M و N فان طاقة ترابط الكتروني الغلاف K تكون اكبر من L و M ... اي ان

$$E_k > E_L > E_M > E_N \dots\dots\dots$$



لنفرض الان ان ذرة معينة قد فقدت احد الكتروني الغلاف K اي انها في حالة الطاقة E_k فعند انتقال الكترون من الغلاف L الى الغلاف K تصيح الذرة في حالة الطاقة E_L وبسبب هذا الانتقال، اي تغيير حالة طاقة الذرة من E_k الى E_L ادى الى انبعاث خط الطيف K_α بتردد مقداره وفق فرضية بور

$$f_{k\alpha} = \frac{E_k - E_L}{h} \quad (8)$$

وهناك احتمال اخر لانتقال الكترون من الغلاف M الى K مباشرة تاركا الذرة في حالة الطاقة E_M والخط المنبعث في هذه الحالة هو خط الطيف K_β وتردده هو

$$f_{k\beta} = \frac{E_k - E_M}{h} \quad (9)$$

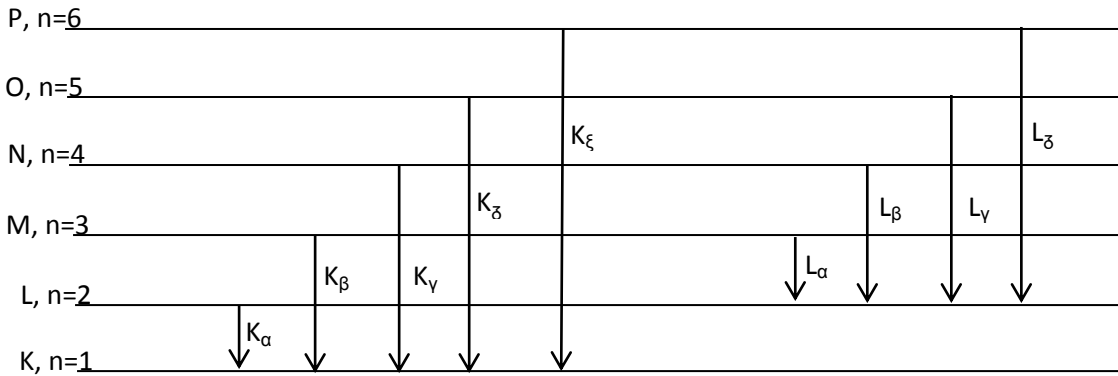
او من N الى K فيكون تردده هو

$$f_{k\gamma} = \frac{E_k - E_N}{h} \quad (10)$$

وبمناقشات مماثلة يمكن تفسير المتسلسلات L و M و N فمثلا اذا كانت الذرة في حالة الطاقة E_L وانتقل الالكترون من الغلاف M الى L ينبعث خط الطيف L_α بتردد

$$f_{L\alpha} = \frac{E_L - E_M}{h} \quad (11)$$

وعندما يكون فرق الجهد بين نهايتي انبوب الاشعة السينية عالي تكون طاقة الاشعة الكاثودية كافية لرفع عدد كبير من ذرات الهدف الى حالة الطاقة E_k وذرات اخرى الى طاقة E_N و E_M و E_L وهكذا تنبعث خطوط طيف المتسلسلة K من الذرات التي تنتقل فيها الالكترونات مباشرة من الاغلفة L و M و N الى الغلاف K وتنبعث خطوط الطيف للمتسلسلات L و M و N بنفس الطريقة كما هو مبين في الشكل التالي:



وقد وجد ان خط الطيف K_α هو اشد خطوط المتسلسلة K ويليه خط الطيف K_β ولما كانت شدة خط الطيف تتناسب مع عدد الذرات التي يحدث فيها الانتقال الذي ينتج عنه ذلك الخط فان الانتقال الذي يحدث بكثرة للذرات في حالة الطاقة E_k هو انتقال الالكترونات من الغلاف L الى K اكبر من احتمال الانتقال من M الى K وهكذا ونفس الحالة بالنسبة للمتسلسلات L و M و N

ولإزالة الكترون من احد الاغلفة يجب على الاشعة الكاثودية ان تصدم هذا الالكترون ولما كان نصف قطر الغلاف K اصغر من نصف قطر الغلاف L وهذا اصغر من M الخ لذلك يكون الالكترونات في الغلاف K اقرب الى بعضها من الغلاف L . ولذلك نتوقع احتمالية تصادم الاشعة الكاثودية مع الكترونات الغلاف K اكثر من L ومن M وهذا هو سبب ظهور خط الطيف K_α اكثر شدة من L_α و L_α اكثر شدة من M_α

وباستخدام اهزة متطورة وحديثة لدراسة طيف الاشعة السينية نجح العلماء في تحليل كثير من الخطوط الى مركبتين فمثلا حل الخط K_α الى $K_{\alpha 1}$ و $K_{\alpha 2}$.

مثال\برهن على ان

$$\lambda_{k\beta} = \frac{\lambda_{k\alpha} \cdot \lambda_{L\alpha}}{\lambda_{k\alpha} + \lambda_{L\alpha}}$$

ثم احسب طول موجة الخط K_{β} في موليبدنوم ($Z=42$).

الحل\ من المعادلتين (8) و (11) لدينا

$$hf_{k\alpha} = E_k - E_L$$

$$hf_{L\alpha} = E_L - E_M$$

وبجمع هاتين المعادلتين نحصل على

$$hf_{k\alpha} + hf_{L\alpha} = E_k - E_M$$

$$E_k - E_M = hf_{k\beta} \Rightarrow hf_{k\beta} = hf_{k\alpha} + hf_{L\alpha}$$

ومنها ينتج

$$\frac{c}{\lambda_{k\beta}} = \frac{c}{\lambda_{k\alpha}} + \frac{c}{\lambda_{L\alpha}}$$

$$\frac{1}{\lambda_{k\beta}} = \frac{\lambda_{L\alpha} + \lambda_{k\alpha}}{\lambda_{k\alpha} \cdot \lambda_{L\alpha}}$$

$$\therefore \lambda_{k\beta} = \frac{\lambda_{k\alpha} \cdot \lambda_{L\alpha}}{\lambda_{L\alpha} + \lambda_{k\alpha}}$$

وقيم $\lambda_{k\alpha}$ و $\lambda_{L\alpha}$ هي $\lambda_{k\alpha} = 0.721 \text{ \AA}$ و $\lambda_{L\alpha} = 5.23 \text{ \AA}$

كما يمكن تعيين هاتين القيمتين من المعادلتين (4) و (5)

$$\therefore \lambda_{k\beta} = \frac{\lambda_{k\alpha} \cdot \lambda_{L\alpha}}{\lambda_{L\alpha} + \lambda_{k\alpha}} = \frac{0.721 \times 5.423}{0.721 + 5.423} = 0.6364 \text{ \AA}$$

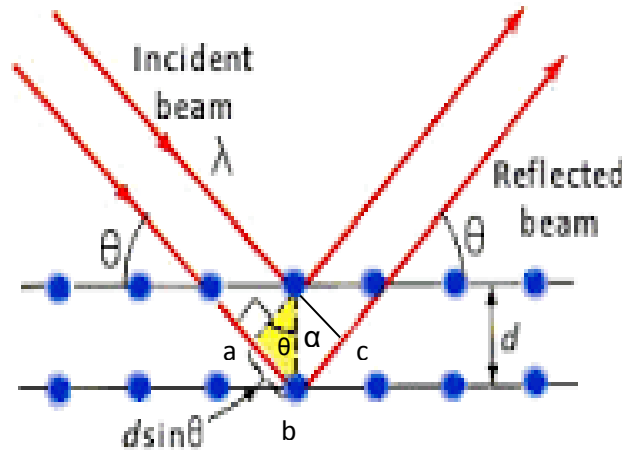
حيود الأشعة السينية

فشل روتنجر في التعرف على طبيعة الأشعة السينية فهي لا تتأثر بالمجال الكهربائي والمغناطيسي ، لا تحتوي على شحنات وفي نفس الوقت لا تظهر فيها طبيعة موجية لا نها لا تتداخل ولا تحيد عند مرورها بالمحزرات. واستطاع العالم لوي من التعرف على طبيعة هذه الأشعة وثبت انها موجات كهرومغناطيسية وان سبب عدم تداخلها او حيودها عند مرورها خلال المحرز هو قصر طول موجتها المتناهي.

$$\sin \theta = \frac{n\lambda}{d}$$

اذا كانت λ صغيرة جدا عند مقارنتها بثابت المحرز d فان زاوية الحيود يجب ان تكون صغيرة جدا الا اذا كانت الرتبة عالية فلما كانت المرتبة غير عالية ادى الى فشل المحزرات في توليد حيود الأشعة السينية (اذا كانت λ صغيرة فيعني عدم امكانية الحصول على حيود محسوس للأشعة السينية فقام العالم لوي بإمرار حزمة ضيقة من الأشعة السينية في بلورة ملح الطعام حيث انه استخدم بلورات ذات تراكيب ذرية او جزيئية منتظمة لتحل محل المحزرات الاعتيادية والفواصل بين الذرات او الجزيئات للبلورة هب ب A° وظهر نمط حيود على شكل بقع مرتبة بطريقة معينة مما يثبت ان الأشعة لها حركة موجية ولها طول موجي قصير واثبت ان البلورات مرتبة بصورة منتظمة.

وبعدها درس العالم بران كيفية استطارة الأشعة عن المستويات المتوازية للبلورات التي ينتظم فيها عدد كبير من الذرات احدى العلاقات التي يجب ان تحقق التقوية (التداخل البناء).



فلكي يحدث التداخل البناء يجب ان يكون $ab+bc$ يساوي عدد صحيح من الاطوال الموجية

$$ab + bc = n\lambda$$

$$ab = d \sin \theta$$

$$bc = d \sin \alpha$$

$$\therefore d \sin \theta + d \sin \alpha = n \lambda$$

في حالة $\theta = \alpha$

$$2d \sin \theta = n \lambda$$

النظرية الموجية والجسيمات

المقصود ان الاشعة تتصرف في بعض التجارب وكأنها حركة موجية واخرى كأنها حركة جسيمية. الحالة الاولى تعتمد على المسار او المسارات التي يمر بها الضوء كما في تجربة التداخل الذي يحسب فيه فرق المسار وممكن القول على ان الضوء او الاشعة الكهرومغناطيسية تتصرف كموجة في الانعكاسات والانكسارات والتداخل والحيود والاستقطاب.

الحالة الثانية ، كشفت الظاهرة الكهروضوئية ان طبيعة الطاقة الضوئية هي جسيمات وتتبعث عن مصدر ضوئي تردده ν وهي فوتونات ذات طاقات منفصلة وتتصرف كجسيمات. اذا خلاصة القول ان الفوتونات ذات طبيعة مادية مرة وذات طبيعة موجية مرة اخرى اي حسب الظروف التي يتعرض لها الفوتون.

فرضية دي برولي

استنادا لمعادلة التي تربط الطاقة والزخم وفق النظرية النسبية

$$p = \frac{E}{c} = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda}$$

$$\therefore \lambda = \frac{h}{p}$$

فافتراض دي برولي ان المعادلة اعلاه هي قانون عام يشمل الفوتونات والجسيمات المادية فذا كان الضوء يتصرف في بعض الاحيان كموجة وفي احيان اخرى كجسيمات، فان الجسيمات كالإلكترونات والبروتونات والذرات والجزيئات يجب ان تتصرف بطريقة مماثلة اي يجب ان يرفقها خاصية موجية معينة.

افتراض دي برولي زخم جسم كتلته m هو p وسرعته v وعلية يكون طول موجة دي برولي المرافقة لحركة الجسيم هي

$$\lambda = \frac{h}{mv}$$

مثال\ احسب طول الموجة المصاحبة لجسيم كتلته 1kg يتحرك بسرعة 2×10^3 m/sec .

$$\lambda = \frac{h}{mv} = \frac{6.625 \times 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{sec}}{1 \text{ kg} \times 2 \times 10^3 \text{ m / sec}} = 3.32 \times 10^{-37} \text{ m}$$

دالة الموجة ψ

هي كمية متغيرة تعبر عن الموجة وان قيمة هذه الدالة تعتمد على احتمالية وجود الجسيم المتحرك في المكان (x,y,z) وعند الزمن t وان احتمالية وجود الجسيم ذات الدالة الموجية ψ عند الموقع (x,y,z) والزمن t تتناسب مع $|\psi|^2$

في نفس المكان والزمان و $|\psi|^2$ هي مربع القيمة المطلقة للدالة الموجية وتدعى بكثافة الاحتمالية. عندما تكون الدالة الموجية ψ هي كمية معقدة حيث تكون من جزء حقيقي وجزء خيالي فان دالة الموجة تمثل

$$\psi = A + iB \Rightarrow \psi\psi^* = A^2 - i^2 B^2 = A^2 + B^2$$

$$i = \sqrt{-1}$$

سرعة موجة دي برولي

اذا كان الجسم متحرك سوف ترافقه موجة سرعة هذه الموجة

$$\omega = v\lambda$$

ω wave velocity

وهذه تحدد بسرعة الجسيم ، نلاحظ لن سرعة انتشار موجة دي برولي اسرع من الضوء وهذه الفكرة لا تتناقض مع النظرية النسبية التي تمنع من وصول سرعة الجسم الى سرعة الضوء لان النظرية النسبية تؤكد على ان السرعة هي المسؤولة عن نقل الكتلة والطاقة بينما سرعة الموجة المرافقة غير مسؤولة عن نقل الكتلة والطاقة

$$E = h\nu \quad \nu = \frac{E}{h} = \frac{mc^2}{h}$$

$$\omega = \frac{mc^2}{h} \cdot \frac{h}{mv} = \frac{c^2}{v}$$

ولكي نفهم هذه النتيجة لابد من فهم سرعة الموجة وسرعة مجموعة الامواج. لتصور هناك حبل مشدود على المحور x واجزائه تتذبذب بحركة توافقية بسيطة فعند الزمن t=0 و x=0 وهذه تمثل قبل البدء بالاهتزاز وقمنا بهز الحبل فالموجة تتحرك بمسافة

$$x = \omega t$$

في الزمن t والفترة الفاصلة بين x=0 وحتى وصول الى النقطة x

$$t = \frac{x}{\omega}$$

فنلاحظ ان الازاحة y عند النقطة x والزمن t تساوي الازاحة y عند النقطة x=0

واللحظة $t = \frac{x}{\omega}$ فبعد التعويض

$$y = A \cos \omega t \quad y = A \cos 2\pi \nu t$$

$$y = A \cos 2\pi \nu \left(t - \frac{x}{\omega} \right) = A \cos 2\pi \left(\nu t - \frac{\nu x}{\omega} \right)$$

$$y = A \cos 2\pi \left(\nu t - \frac{x}{\lambda} \right) = A \cos \left(2\pi \nu t - \frac{2\pi x}{\lambda} \right)$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$y = A \cos(\omega t - kx) = A \cos(\omega t - kr)$$

معادلة تمثل بدلالة الاحداثيات الثلاث k العدد الموجي اما r متجه نصف القطر

مبدأ عدم التحديد

بين العالم هايزنبرك بأنه لا يمكن تعيين موقع وزخم الجسيم انيا وبدقة واستند هذا المبدأ على ان هذه الكمية تحدد وبدقة وأن واحد حسب العلاقة التالية

$$\Delta x \Delta p \geq \hbar \quad \hbar = \frac{h}{2\pi}$$

Δx تمثل اللاتحديد في موقع الجسيم و Δp تمثل اللاتحديد في زخم الجسيم وتعرف هذه المعادلة بانها حاصل ضرب الخطء Δx في موقع الجسيم والخطء Δp في زخم الجسيم في قياس x و p

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} \text{ هو اكبر او يساوي}$$

$$\Delta y \Delta p_y \geq \hbar$$

نفرض مجموعة موجية تقابل جسيم يقع ضمن المسافة Δx

$$\Delta x \Delta k = 1 \quad (1)$$

$$\lambda = \frac{h}{p} \quad k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi p}{h}$$

$$\Delta k = \frac{2\pi \Delta p}{h} \quad (2)$$

وبتعويض (2) في (1) نحصل على

$$\Delta x \Delta p = \hbar = \frac{h}{2\pi}$$

إذا اريد قياس طاقة E منبعثة من عملية ذرية خلال فترة زمنية Δt اذا كانت الطاقة تنبعث بشكل موجات كهرومغناطيسية فان عملية تحديد الفترة الزمنية سوف يؤثر على قياس تردد الموجة

$$\Delta \nu = \frac{1}{\Delta t} \quad \Delta E = h \Delta \nu = \frac{h}{\Delta t}$$

$$\Delta E \Delta t = h \quad \Delta E \Delta t \geq \hbar$$

سؤال\ هل يمكن تواجد الالكترون داخل النواة نصف قطر النواة $R=10^{-14}$ m وهو يمثل الخطء في موقع الجسيم

$$\Delta p = \frac{\hbar}{\Delta x} = \frac{1.054 \times 10^{-34}}{10^{-14}} = 1.1 \times 10^{-20}$$

$$T = pc = 1.1 \times 10^{-20} \times 3 \times 10^8 = 20 \text{ MeV}$$

اذا افترضنا ان الالكترون موجود داخل النواة مع العلم ان طاقة الالكترون السكونية (0.511MeV) هذا يعني انه لا يمكن ان يتواجد داخل النواة. واذا افترضنا ان الالكترون موجود داخل الذرة مع العلم ان نصف قطر الذرة حسب نظرية بور لذرة الهيدروجين هي $(R=5 \times 10^{11} \text{ m})$ وهذا يمثل الخطء في موقع الجسيم

$$\Delta p = \frac{\hbar}{\Delta x} = \frac{1.054 \times 10^{-34}}{5 \times 10^{-11}} = 2.1 \times 10^{-24}$$

$$T = \frac{p^2}{2m} = \frac{(2.1 \times 10^{-24})^2}{2 \times 9.1 \times 10^{-31}} = 2.4 \times 10^{-18} \text{ J} = 15 \text{ eV}$$

معادلة شرودنجر

من اجل دراسة معادلة شرودنجر نبدأ بحركة جسيم في بعد واحد كتلته m وسرعته v فموقع الجسيم يعرض بالقيم المحددة لإحداثياته فمن الممكن التعبير عنه بالدالة الموجية التي سبق التطرق لها ، فنفترض ان دالة موجية منتشرة على المحور x

$$\psi = A e^{i \omega \left(t - \frac{x}{v} \right)} \quad (1)$$

$$\omega = 2\pi\nu = \lambda\nu$$

$$\psi = A e^{2\pi i \left(\nu t - \frac{x}{\lambda} \right)} \quad (2)$$

ومن الممكن كتابة المعادلة (2) بدلالة الزخم والطاقة

$$E = h\nu \quad \nu = \frac{E}{h} = \frac{E}{2\pi\hbar} \quad \lambda = \frac{h}{p} = \frac{2\pi\hbar}{p}$$

$$\psi = A e^{\frac{-i}{\hbar}(Et - px)} \quad (3)$$

بتفاضل المعادلة (3) جزئياً مرتين بالنسبة للإحداثيات x ومرة بالنسبة للزمن t نحصل على

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = -\frac{p^2}{\hbar^2} \psi \quad (4)$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{iE}{\hbar} \psi \quad (5)$$

وبإعادة ترتيب المعادلتين (4) و (5) نحصل على

$$p^2 \psi = -\hbar^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \quad (6)$$

$$E \psi = i \hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \quad (7)$$

نلاحظ من المعادلتين (6) و (7) من الممكن استبدال الزخم p^2 بالعلاقة التفاضلية

$$-\hbar^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \text{ والطاقة } E \text{ بدلالة } \hbar \frac{\partial \psi}{\partial t}$$

من المعلوم ان الطاقة الكلية E تساوي مجموع الطاقة الحركية والطاقة الكامنة

$$E = \frac{p^2}{2m} + V \quad (8)$$

وبضرب المعادلة (8) ب ψ

$$E \psi = \frac{p^2 \psi}{2m} + V \psi \quad (9)$$

وعند التعويض عن $p^2 \psi$ و $E \psi$ نحصل على

$$i \hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x) \psi \quad (10)$$

وهذه المعادلة تمثل معادلة شرودنجر المعتمدة على الزمن

$$\psi = A e^{\frac{-i}{\hbar}(Et - px)} \quad \psi = \psi(x) \phi(t)$$

$$\phi(t) = e^{\frac{-i}{\hbar}(Et)}$$

$$\therefore \psi(x, y, z, t) = \psi(x, y, z) e^{\frac{-i}{\hbar}(Et)} \quad (11)$$

وبوضع معادلة (11) في معادلة شرودنجر المعتمدة على الزمن

$$E \psi e^{\frac{-iEt}{\hbar}} = -\frac{\hbar^2}{2m} e^{\frac{-iEt}{\hbar}} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V(x) \psi e^{\frac{-iEt}{\hbar}} \quad (12)$$

وبقسمة المعادلة (12) على $e^{\frac{-iEt}{\hbar}}$

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V) \psi = 0 \quad (13)$$

وهذه تمثل معادلة شرودنجر الغير معتمدة على الزمن، وبإدخال الاحداثيات (x,y,z) نحصل على

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \psi + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V) \psi = 0$$

تطبيقات على معادلة شرودنجر

١- الجسم الحر:-

الجسم الحر يتحرك في مجال طاقته الكامنة تساوي صفر، و E تمثل طاقته الكلية وباستعمال معادلة شرودنجر الغير معتمدة على الزمن

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{2m}{\hbar^2} (E - V) \psi = 0$$

وبالتعويض بالطاقة الكامنة التي تساوي صفر ($V=0$)

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = E \psi(x)$$

$$E = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad p = \hbar k$$

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + k^2 \psi(x) = 0$$

وحل هذه المعادلة

$$\psi(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}$$

حيث A و B ثوابت

e^{ikx} دالة تمثل حركة الجسيم باتجاه المحور x

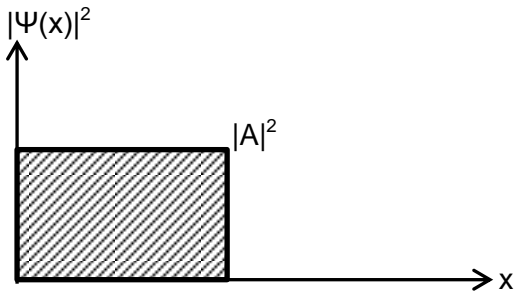
e^{-ikx} دالة تمثل حركة الجسيم باتجاه معاكس للمحور x

الحالة الأولى:- عندما تكون حركة الجسيم باتجاه الموجب

$$\psi(x) = A e^{ikx}$$

$$|\psi(x)|^2 = \psi^* \psi = A^* e^{-ikx} A e^{ikx} = |A|^2 = A^* A$$

وإذا رسمنا $|\psi(x)|^2$

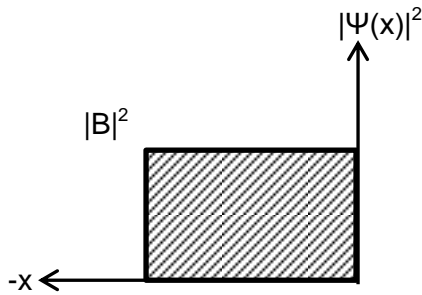


الحالة الثانية:- عندما يتحرك الجسم باتجاه سالب

$$\psi(x) = B e^{-ikx}$$

$$|\psi(x)|^2 = \psi^* \psi = B e^{ikx} B e^{-ikx} = |B|^2 = B^* B$$

وإذا رسمنا العلاقة بين $|\psi(x)|^2$ والمحور x نحصل على كثافة الاحتمالية لوجود الجسم ويكون بالشكل التالي



الحالة الثالثة:- عندما يتحرك الجسم في كلا الاتجاهين

$$\psi(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}$$

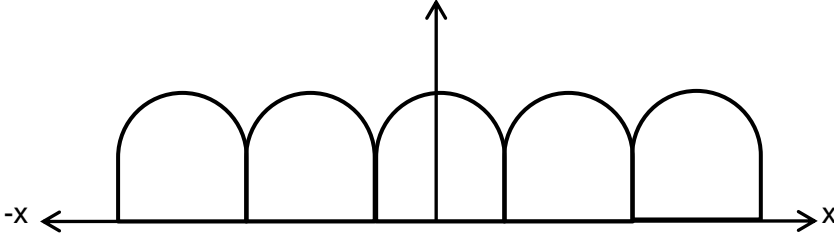
$$\begin{aligned} |\psi(x)|^2 &= \psi^* \psi = (A^* e^{-ikx} + B^* e^{ikx})(A e^{ikx} + B e^{-ikx}) \\ &= A^* A + B^* B + B A^* e^{-2ikx} + B^* A e^{2ikx} \end{aligned}$$

وعندما $A=B$

$$\begin{aligned} |\psi(x)|^2 &= 2A^* A + A A^* (e^{-2ikx} + e^{2ikx}) \\ &= 2A^* A \left(1 + \frac{1}{2}(e^{-2ikx} + e^{2ikx})\right) = 2A^* A (1 + \cos 2kx) \end{aligned}$$

$$\therefore 2 \cos^2 kx = 1 + \cos 2kx$$

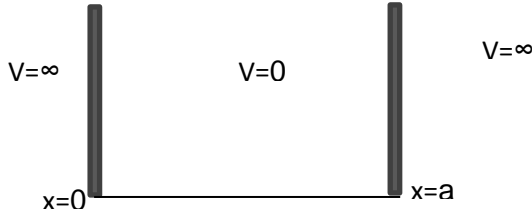
$$\therefore |\psi(x)|^2 = 4A^* A \cos^2 kx$$



وهذا يدل على عدم وجود شروط حدودية على عدم حل معادلة الجسم الحر

٢- جسم داخل صندوق

جسيم كتلته m وطاقته E موجود داخل صندوق عرضه a وحدوده $x=0$ الى $x=a$ وطاقته الكامنة $V(x)$ كما موضح في الشكل التالي



$$V(x)=0 \quad 0 < x < a$$

$$V(x)=\infty \quad a < x < 0$$

وباستخدام معادلة شرودنجر الغير معتمدة على الزمن

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(x)}{\partial x^2} + V(x)\psi = E\psi(x)$$

الحالة الأولى:- نفترض ان الجسيم خارج الصندوق $V(x)=\infty$

$$\frac{\partial^2 \psi(x)}{\partial x^2} = -\frac{2m}{\hbar^2} (E - \infty) \psi(x)$$

بإهمال الطاقة E بالنسبة للطاقة الكامنة V(x)

$$\frac{\partial^2 \psi(x)}{\partial x^2} = \infty \psi \quad \psi(x) = e^{\pm \sqrt{\infty} x} \Rightarrow \psi(x) = 0$$

في كلا الحالتين عندما x اكبر من a او اصغر من 0 فان الدالة مساوية الى الصفر اي ان احتمالية وجود الجسيم خارج الصندوق غير ممكنة.

الحالة الثانية:- عندما يكون الجسيم داخل الصندوق تكون طاقته الكامنة V(x)=0 وباستخدام معادلة شرودنجر المعتمدة على الزمن

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} \psi = 0$$

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + k^2 \psi = 0$$

$$E = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m} \quad p = \hbar k \quad \therefore E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

$$k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$$

$$\psi(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}$$

لإيجاد الثوابت A و B نستخدم الشرطين الحدوديين

First- $\psi(x=0)=0$

Second- $\psi(x=a)=0$

باستخدام الشرط الاول عندما تكون x=0

$$\psi(x=0) = A + B = 0 \Rightarrow A = -B$$

$$\therefore \psi(x) = A(e^{ikx} - e^{-ikx})$$

ومن المتطابقة المثلثية التالية

$$\sin(x) = \frac{1}{2i}(e^{ix} - e^{-ix})$$

$$\psi(x) = D \sin kx$$

$$D = \frac{A}{2i}$$

الشرط الثاني عندما $x=a$

$$\psi(x=a) = D \sin ka = 0 \Rightarrow \sin ka = 0$$

$$\therefore ka = n\pi$$

$$k = \frac{n\pi}{a}$$

n عدد صحيح موجب وبالتعويض في معادلة الشرط الاول

$$\psi(x) = D \sin \frac{n\pi x}{a}$$

عند تعويض هذه المعادلة في المعادلة الغير معتمدة على الزمن

$$\frac{\partial^2 (D \sin \frac{n\pi x}{a})}{\partial x^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} (D \sin \frac{n\pi x}{a}) = 0$$

$$-\frac{Dn^2\pi^2}{a^2} \sin \frac{n\pi x}{a} + \frac{2mE}{\hbar^2} (D \sin \frac{n\pi x}{a}) = 0$$

$$D \sin \frac{n\pi x}{a} \left(-\frac{n^2 \pi^2}{a^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} \right) = 0$$

$$-\frac{n^2 \pi^2}{a^2} + \frac{2mE}{\hbar^2} = 0 \quad \rightarrow \quad \frac{n^2 \pi^2}{a^2} = \frac{2mE}{\hbar^2}$$

$$\boxed{\therefore E = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}}$$

نستنتج

١- نلاحظ في هذه المعادلة ان طاقة الجسيم لا تأخذ قيم اختيارية بل تكون محددة ومكممه فهذه القيم تشكل طاقة كما هو موضح في الشكل ادناه

$$\begin{array}{l} n=4 \text{-----} 16E_1 \\ n=3 \text{-----} 9E_1 \\ n=2 \text{-----} 4E_1 \\ n=1 \text{-----} E_1 = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} \end{array}$$

٢- لا يمكن ان تكون $n=0$ لأنه في النتيجة سوف نحصل على $\psi=0$ وهذا يعني عدم وجود جسيم لان مربع القيمة المطلقة للدالة (كثافة الاحتمالية) لوجود الجسيم تساوي صفر وفي النتيجة ايضا الطاقة تساوي صفرا

٣- الطاقة E تتناسب مع a^{-2} حيث بزيادة عرض صندوق سوف تتقارب قيم الطاقة وتقل الطاقة، وعند اقتراب من اللانهاية فان مستويات الطاقة تقترب من بعضها وتصبح متصلة وتكون مشابهه للأطياف الذرية المستمرة ونفس الشيء في حالة زيادة الكتلة.

مثال\ احسب مستويات الطاقة للإلكترونات في صندوق عرضه $(a=10^{-10} \text{ cm})$.