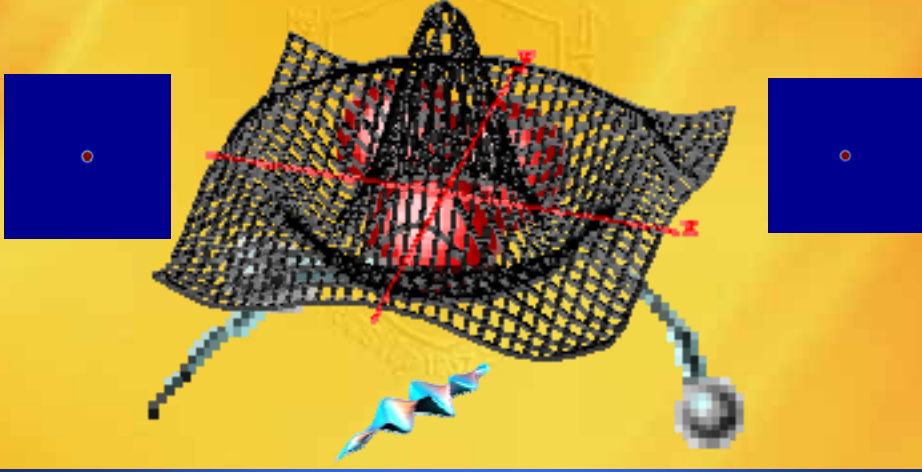


Chapter 7



The Schrödinger Equation

353 PHYS Dr. Abdallah M. Azzeer Page 1

مقدمة

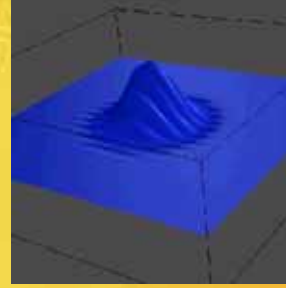
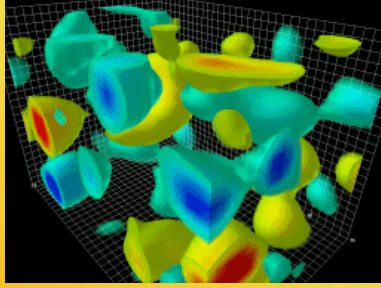
قبل بداية القرن العشرين كان لدى العلماء اعتقاد راسخ بأن العالم الفيزيائي ينقسم إلى عالمين ... علم الموجات وعالم الجسيمات. وكان الاقتناع أن العالم المادي مكون من أجزاء كروية صغيرة مثل الذرات والجزيئات والتي تتفاعل مع بعضها البعض لتنتج مواد مختلفة، حيه وغير حيه، والتي نراها حولنا. وكان لدى العلماء أيضاً نظرية جيدة جدا تصف كيف ينتشر الضوء في صورة موجات كهرومغناطيسية مماثلة لموجات المياه في بحيرة ساكنه عندما تسقط حجرا بها.

باختصار كان اكتمال الفيزياء النظرية وحل جميع الألغاز الكبيرة على مدى بصر العلماء. ولكن عند بداية القرن العشرين اكتشف العلماء أنه لا بد من البحث عن نظرية جديدة تفسر ألغاز لا يوجد لها حل في النظرية النمطية لقد وجدوا أنه أحيانا يمكن أن يتصرف الضوء كموجات ولكن في أحيانا أخرى يتصرف كجسيمات تسمى "فوتونات" وكان ذلك ليس كافيا فقد اكتشف العلماء بعد ذلك بقليل أن الجسيمات "مثل الإلكترونات" تتصرف أحيانا كموجات .

353 PHYS Dr. Abdallah M. Azzeer Page 2

في الباب السابق عرفنا أنه يمكن إيجاد دالة موجية لأي جسيم مما يدل على أنه الجسم المتحرك يعبر عنه بمجموعة موجات ديبرولي بدلاً من وحدة نقطية متمركزة هذه النتيجة عمقت مفهومنا في حركة الإلكترون.

ولكن هذه الزيادة في المعرفة جعلت على حسابها تضحية في دقة حساب الكميات . وتشير إلى وجود أخطاء لا يمكن السيطرة عليها في تحديد الصفات الجسيمية.



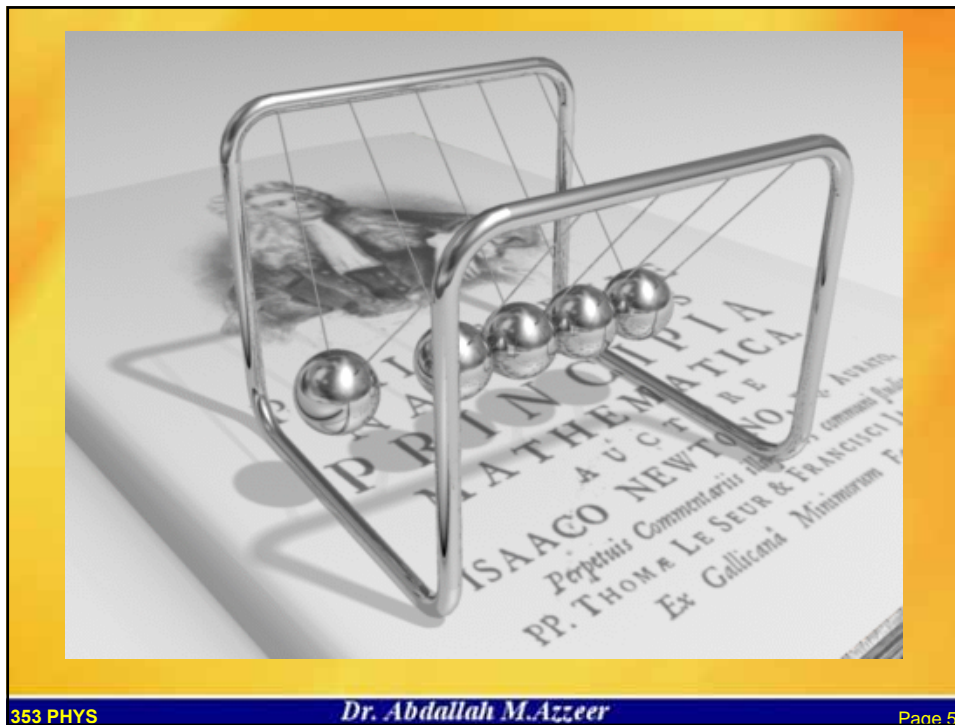
تفسير الطبيعة الموجية للجسيمات

نفترض العلاقة بين احتمالية مشاهدة الجسيم ومربع سعة موجته يماثل تماما العلاقة بين احتمالية مشاهدة الفوتون ومربع سعته E^2

فإذا رمزنا لسعة موجة الجسيم بالرمز ψ ونسميها الدالة الموجية **wave function** فإن الدالة الموجية ψ هي كمية فيزيائية مربعة ψ^2 يتناسب طردياً مع احتمالية رصد الجسيم المادي عند نقطة معينة في الفراغ في وحدة الزمن ..

وعلى هذا فإن الدالة الموجية للجسيم تماثل المجال الكهربائي للفوتون, ومثلما تكون E دالة تعتمد على كلاً من الزمان والمكان فإن ψ أيضاً دالة في الزمان والمكان. وحيث انه من غير الممكن تحديد موقع أي فوتون عند لحظة معينة من الزمن بدقة متناهية ولكن من الممكن فقط تحديد الاحتمالية E^2 لمشاهدة الفوتون في وحدة الزمن, وبالمثل من غير الممكن تحديد موقع أي جسيم مادي عند أي لحظة من الزمن بدقة متناهية ولكن من الممكن تحديد احتمالية وجوده ψ^2 عند موقع في الفراغ في لحظة معينة وعلى هذا الأساس فإن الدالة الموجية ψ للجسيم تعبر عن توزيع احتمالية تواجده المكاني ..

الميكانيكا الموجية **wave mechanics** هو فرع من فروع الفيزياء يعني بحساب قيم ψ في حالات معينة مثل الدالة الموجية للإلكترون في الذرة ومنها يمكن استنتاج طاقة الإلكترون وكمية حركته ..



353 PHYS

Dr. Abdallah M. Azzeer

Page 5

Wave packet Description of material particles

وصف الرزم الموجية للجسيمات المادية

Description of the wave packet motion.

$$\frac{2\pi v}{\lambda} = 2\pi f = \omega$$

$$v = f\lambda$$

$$\psi(x,t) = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x - vt)\right)$$

$$v(x,t) = \frac{dx}{dt} = \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x - vt)\right) \frac{2\pi}{\lambda}(v - vt)$$

$$a(x,t) = \frac{dv}{dt} = -\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x - vt)\right) \frac{2\pi}{\lambda}(v - vt)$$

353 PHYS

Dr. Abdallah M. Azzeer

Page 6

في الغالب توصف الحركة الموجية في إتجاه محور x بالعلاقة التالية:

$$y(x,t) = A \sin (kx - \omega t)$$

Where;

$y(x,t) \equiv displacement$ [$E(x,t)$ for e.m waves or $p(x,t)$ for sound waves]

$k \equiv wave\ number\ or\ propagation\ constant = 2\pi/\lambda$

$\omega \equiv angular\ frequency = 2\pi\nu$

بالمثل هل يمكن إفتراض أن الدالة الموجية (*wave function*) للموجة المرافقة للجسيم المادي يمكن كتابتها على الصورة:

$$\Psi(x,t) = A \sin (kx - \omega t) \quad (*)$$

هناك صعوبة لقبول صيغة هذه الموجة لكي تكون مترافقة مع الجسيم.

1 - شكل هذه الموجة لها إستمرارية في الفضاء أي تنتشر خلال مكان غير محدد (*unlocalized*) في حين أن الجسيم المادي يكون دائما في مكان محدد (*localized*) وبالتالي تؤدي هذه الصيغة للموجة فقدان الخواص الفيزيائية للجسيم.

2 - بالنظر الى سرعة إنتشار الموجة (سرعة الطور) v_{ph}

$$v_{ph} = \omega/k = v\lambda$$

وباستخدام $E = h\nu$ و $p = h/\lambda$ للجسيم نجد أن :

$$v_{ph} = \left(\frac{E}{h}\right)\left(\frac{h}{p}\right) = \frac{E}{p}$$

وباستخدام $E = mc^2$ و $p = mv$ حيث v تمثل سرعة الجسيم نجد:

$$v_{ph} = \frac{E}{p} = \frac{mc^2}{mv} = \frac{c^2}{v}$$

$$\therefore v_{ph} = \frac{c^2}{v}$$

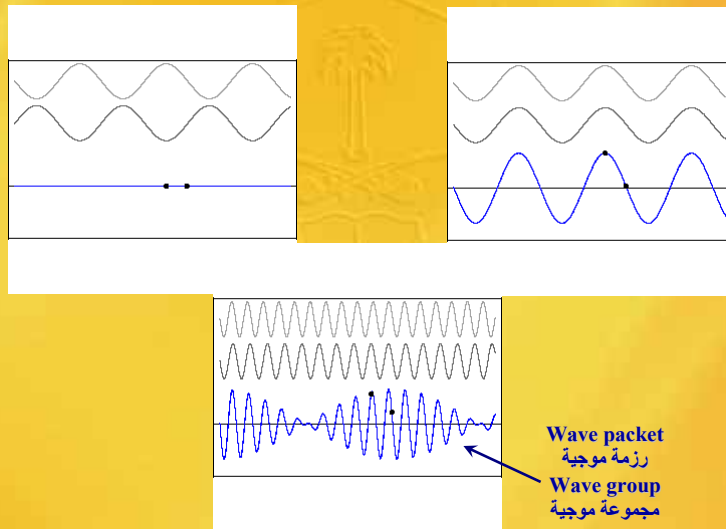
$$v_{ph} = \frac{c^2}{v}$$

في حالة الفوتون $v = c$ وبالتالي تكون $v_{ph} = c$ وهذا صحيح كما هو متوقع
ولكن في حالة الجسيم المادي فإن $v < c$ وبالتالي تكون $v_{ph} > c$ وهذا غير صحيح لأن $v_{ph} = v$.
لذا تكون الصيغة الرياضية الممثلة ب (*) غير صحيحة للتعبير عن الموجة المرافقة للجسيم.
وللتغلب على هذه الصعوبة فإننا نفترض أن الدالة الموجية $\Psi(x,t)$ تمثل في الحقيقة مجموعة أمواج ذات ترددات وأطوال موجية مختلفة.

$$\Psi(x,t) = \sum_{k_i=k}^{k_i=k+\Delta k} A(k_i) \sin(k_i x - \omega_i t)$$

يعتمد المدى اللازم لـ Δk في الجمع أعلاه على درجة تحديد مكان الجسيم في الفضاء

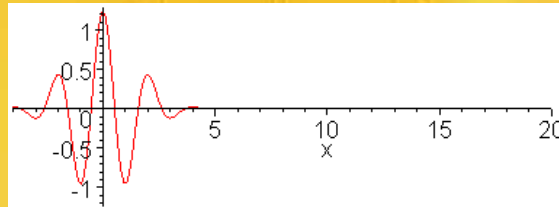
إن جمع أمواج عديدة مختلفة التردد والسعة ينتج عنه قيم عالية في السعة بجانب الجسيم وقيم تتلاشي في أي مكان آخر





إذا الموجة تنتشر عبر فضاء ولكن الجسم يقع في موضع كما هو في الفيزياء التقليدية . لذا لإعطاء الجسم صفة الموجة يمكن اعتبار أن يُمثل برزمة موجية أي مجموع عدد من الأمواج المختلفة في التردد.

وبناء على ذلك فإن الجسم يوجد داخل الرزمة الموجية التي تتحرك بسرعة الجسم



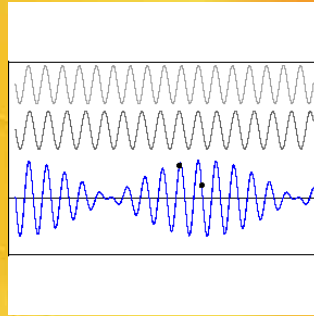
كيف يمكن تصور شكل موجة الإلكترون بالاعتماد على مبدأ الشك؟
 ذكرنا سابقاً أن للإلكترون خصائص موجية وأن الإلكترون يمكن اعتباره موجة ولكن طبيعة هذه الموجة غير معروف وتم اعتبار الدالة الموجية Ψ هي الموجة المصاحبة للإلكترون. ومن مبدأ الشك يمكن الجمع بين الخاصية الجسيمية والخاصية الموجية باعتبار موجة تنتشر على مدى محدد في الفراغ وبالتأكيد فإن هذه الموجة لن تكون موجة جيبية لأن الموجة الجيبية غير محددة في الفراغ ولها امتداد لانهايني. وإذا افترضنا مجموعة من الموجات الجيبية بترددات مختلفة تشكل نبضة موجية wave packet تنتشر على مدى محدد في الفراغ كما في الشكل يمكن ان تمثل موجة الإلكترون.



تراكب موجتين TWO WAVES SUPERPOSITION

$$y_1(x, t) = A \sin(k_1 x - \omega t)$$

$$y_2(x, t) = A \sin(k_2 x - \omega t)$$



$$y(x, t) = y_1(x, t) + y_2(x, t) = A \sin(k_1 x - \omega t) + A \sin(k_2 x - \omega t)$$

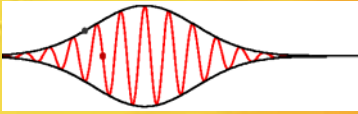
$$\text{using } \sin \alpha + \sin \beta = 2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$y(x, t) = 2A \sin(\bar{k}x - \bar{\omega}t) \cos\left(\frac{\Delta k x}{2} - \frac{\Delta \omega t}{2}\right)$$

$$y(x,t) = 2A \underbrace{\sin(\bar{k}x - \bar{\omega}t)}_{\text{propagation}} \underbrace{\cos\left(\frac{\Delta kx}{2} - \frac{\Delta \omega t}{2}\right)}_{\text{Modulation Envelop}}$$

where $\bar{k} = \frac{k_1 + k_2}{2}$, $\bar{\omega} = \frac{\omega_1 + \omega_2}{2}$
 and $\Delta k = k_2 - k_1$, $\Delta \omega = \omega_2 - \omega_1$

Position of the peak (envelope) :
 $\Delta k \cdot x - \Delta \omega \cdot t = 0$
 $\Delta k \cdot dx - \Delta \omega \cdot dt = 0$
 $v = \frac{dx}{dt} = \frac{\Delta \omega}{\Delta k} \rightarrow v_g = \frac{d\omega}{dk}$



$$v_p = \frac{\omega}{k}$$

353 PHYS Page 15
 Dr. Abdallah M. Azzeer

ولكن تراكب موجتين لا يكون رزمة موجية.
 وبالتالي يمكن تكوين رزمة موجية حقيقية باستخدام عدد كبير من الأمواج لها ساعات مناسبة :

يمكن استخدام جمع فوريير Fourier Sum

$$y(x,t) = \sum A_i \sin(k_i x - \omega_i t)$$

وإذا كانت الفاصلة بين متجهات الأمواج وكذلك الفاصلة بين ترددات الأمواج صغيرة جدا ، فإنه يمكن تقريب الجمع أعلاه عن طريق تكامل فوريير Fourier Integral :

$$y(x,t) = \int A(k) \cos(kx - \omega t) dk$$

ومثال على هذه الرزمة الموجية (عند $t = 0$) موضح في الشكل:



الرزمة الموجية الجاوسية
 Gaussian wave packet

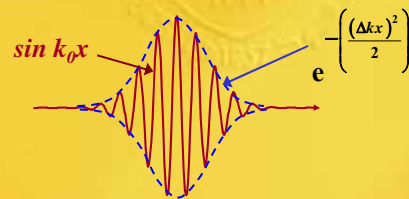
353 PHYS Page 16
 Dr. Abdallah M. Azzeer

وهذه الرزمة الموجية الجاوسية تتكون على الصورة:

$$y(x) = \sqrt{2\pi\Delta k} e^{-\left(\frac{(\Delta kx)^2}{2}\right)} \sin k_0 x$$

إذا كان:

$$A(k) = e^{-\left(\frac{(k-k_0)^2}{2(\Delta k)^2}\right)}$$



353 PHYS

Dr. Abdallah M. Azzeer

Page 17

phase velocity : $v_p = \frac{\omega}{k}$

group velocity : $v_g = \frac{\Delta\omega}{\Delta k} \rightarrow v_g = \frac{d\omega}{dk}$

angular velocity of de Broglie waves

$$\omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi m c^2}{h} = \frac{2\pi m_0 c^2}{h\sqrt{1-\beta^2}}$$

wave number of de Broglie waves

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{2\pi m v}{h} = \frac{2\pi m_0 v}{h\sqrt{1-\beta^2}}$$

group velocity of de Broglie waves

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d\omega/dv}{dk/dv} = v$$

De Broglie group velocity : same as particle velocity

$$\mathbf{V}_g = \mathbf{V}$$

353 PHYS

Dr. Abdallah M. Azzeer

Page 18

De Broglie phase velocity

$$v_p = \frac{\omega}{k} = \frac{c^2}{v} \rightarrow c > v; v_p > c$$

Example: Electron has $\lambda = 2 \text{ pm}$ find KE, v_p , $v_g = ?$

$$\bullet KE = E - E_0 = 803 \text{ keV} - 511 \text{ keV} = 292 \text{ keV}$$

$$\bullet E = E_0 (1 - \beta^2)^{-\frac{1}{2}} \rightarrow v = c \sqrt{1 - \frac{E_0^2}{E^2}} = 0.771c = v_g$$

$$v_p = \frac{c^2}{v} = 1.30c$$

All particle motion should be considered by

How about photon ? $\lambda = \frac{h}{p}$

$$v_g = c$$

$$v_p = c$$