



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الرابعة

المادة : ميكانيك الكم ٢

المحاضرة : السادسة / نظري / كتابة

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960

2025

الدكتور : .....

المحاضرة:

(15) زكريا



القسم: الفيزياء

السنة: الرابعة

المادة: آتم 121

التاريخ: / /

**A to Z Library for university services**

الهدف العام لمعادلة ديراك

لنكتب معادلة ديراك بشكل متناظر بالنسبة للاحداثيات والزمن  
ولهذه المعادلات نعرض الاحداثيات الرباعية

$$X_\mu = (X_i, i, ct) \quad \gamma_\mu = (\gamma_i, \gamma_4)$$

التي يجب علينا بدلالة المصفوفات  $\alpha_i, \beta$  من خلال العلاقات

$$\gamma_i = \frac{\beta}{i} \alpha_i = -i \beta \alpha_i = i \begin{pmatrix} 0 & \alpha_i \\ \alpha_i & 0 \end{pmatrix} \quad (33)$$

$$\gamma_4 = \beta = \beta_3 = \alpha_0$$

نمر إلى جمعيات كون المصفوفات الكبرية

$$\gamma_\mu \gamma_\nu + \gamma_\nu \gamma_\mu = 2\delta_{\mu\nu} \quad (34)$$

حيث  $\mu, \nu$

تأخذ قيم 1, 2, 3, 4

$$\hbar = c = 1$$

نعرض ان

في هذه الحالة نكتب معادلة ديراك بالشكل التالي

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi + i \alpha \cdot \nabla \psi - \beta m \psi = 0 \quad (25)$$

من العلاقات (35) نكتب طرفياً (ب-)

$$\left( \frac{\beta}{i} \frac{\partial}{\partial t} + \frac{\beta}{i} \alpha_i \nabla + \beta^2 m_0 \right) \psi = 0 \quad (36)$$

بالاستفادة من علاقات العلاقات (33)

$$\left( \gamma_4 \frac{\partial}{\partial x_4} + \gamma_i \frac{\partial}{\partial x_i} + m_0 \right) \psi = 0 \quad (37)$$

(توضيح)

$$\beta = \beta_3 = \gamma_3 = 1$$

$$\left( \gamma_4 \frac{\partial}{\partial x_4} + m_0 \right) \psi = 0 \quad (38)$$

بالإدخال الرمز

$$\hat{P} = \gamma_4 P_4 \quad (38)$$

$$\left( i \hat{P} + m_0 \right) \psi = 0 \quad (39)$$

$$P_4 = -i \hbar \frac{\partial}{\partial x_4}, \quad \hbar = 1$$

$$P_4 = -i \frac{\partial}{\partial}$$

$$\frac{\partial}{\partial x_4} = i P_4 \Rightarrow i \frac{P}{\gamma_4}$$

نكتب (38)

$$\left( \gamma_4 \frac{\partial}{\partial x_4} + m_0 \right) \psi = 0$$

$$\left( \cancel{\gamma_4} \left( i \frac{\hat{P}}{\cancel{\gamma_4}} \right) + m_0 \right) \psi = 0 \Rightarrow$$

$$\left( i \hat{P} + m_0 \right) \psi = 0 \quad (39)$$

فإنه العلاقة (39) هي العلاقة المعادلة ديراك  
وتأخذ المعادلة المرافقة لمعادلة ديراك

$$(401) \quad \psi^\dagger (1 - i \hat{P} + m_0) = 0 \quad \text{و} \quad \bar{\psi} = \psi^\dagger \gamma_0$$

نَحْنُ نَتَّبَعُ دِيرَاكُ الْإِذَافَةِ

// ولا خُفَى //

يَكُنْ لِمُعَادَلَةِ دِيرَاكُ أَنْ نَأْخُذَ سَكْلًا مَرْمُومًا بِاسْتِخْدَامِ  
مُتَغَيَّرَاتٍ فَانِيَانِ

$$X_\mu = (X_0, \vec{X})$$

نَصِغُ مُعَادَلَةَ دِيرَاكُ

$$(141) \quad (\hat{P} - m_0) \psi = 0$$

$$\text{حَيْثُ} \quad \gamma_0 = \beta$$

$$\gamma_n = \beta \alpha_n$$

$$P_\mu = i \hbar \frac{\partial}{\partial X_\mu}$$

$$\hat{P} = \gamma_\mu P_\mu$$

$$\gamma_0 = \gamma_0^\dagger$$

$$(\gamma_n^F)^\dagger = -\gamma_n^F$$

وَبِالنَّظَرِ نَأْخُذُ عِبَارَاتِ كَثَافَةِ الشُّحْتِ الْكِرْمِيَّةِ وَالتَّيَارِ  
الْكِرْمِيَّةِ بِالشَّكْلِ التَّالِيِ

$$J = e \psi^\dagger \psi = e \bar{\psi} \gamma_0 \psi \quad (142)$$

$$\vec{J} = c e \psi^\dagger \vec{\alpha} \psi = i c e \bar{\psi} \vec{\alpha} \psi$$

يَكُنْ دُمُجُ الْعِلَاقَةِ (142) بِعِلَاقَةِ دَاوِدِ

$$J_\mu = (J_0, i c \vec{J}) = i c e \bar{\psi} \gamma_\mu \psi$$



وبالتالي  
الاسماء (الكتاب الستة) تأخذ الشكل التالي

$$\sum_{\mu=1}^4 \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x_{\mu}} = 0$$

# والمعادلات عن صفات المصفوفات

كثافة المصفوفات  $x_{\mu}$

$$x_{\mu} = (x_0, x_1, x_2, x_3)$$

لباعية القياس

$$x_{\mu} x_{\nu} + x_{\mu} x_{\nu} = 2g_{\mu\nu}$$

حيث ان المصفوفات غير تبديلية وجميع كل فيها اذا

$$I^+ \quad I^- \quad I^0$$

وبالتالي فان جداء اي عدد فيها يعطي احد المصفوفات

الستة عم التمثيلات الـ (15) اثنان

P pseudos-scalar (شبه سكالر) P

A axial (محوري) A

Tensor (تسوري) T

Vector (متجهي) V

Scalar (سكالر) S

المصفوفات

$$x_5 = i x_1 x_2 x_3 x_0$$

وهي مصفوفة غير تبديلية مع المصفوفات  $\mu$

$$x_{\mu} x_5 + x_5 x_{\mu} = 0 \quad 45$$

$$\text{فدبجها} \quad (185)^2 = +1$$

(148/)

$$\text{مقلوب} \quad (185)^{-1} = 1/185$$

$$-1/185$$

(147/)

٢٢ أثر المصفوفة (Trace)

كرد مجموع العناصر القطرية واسمها أثر المصفوفة  
ويعرف بالساداة التالية

$$\text{Tr } X_A = \begin{bmatrix} 1 & \text{في} & X_A = I \\ 0 & \text{في} & X_A = I \end{bmatrix}$$

# مؤثر الاستقطابية

مكتنا غير قيم فنيائية قد تبقت بوجود سبين اكبير تدل

بالاستقطابية أو بالكلية

لهي اتجاه الحركة الدورانية للجسيم حول نفسه بالنبية لاجاه

اندفاعا

مؤثر مؤثر بالاستقطابية بالعلاقة التالية

$$\Delta_S = \frac{\hat{p}}{|\mathbf{p}|}$$

(148/)

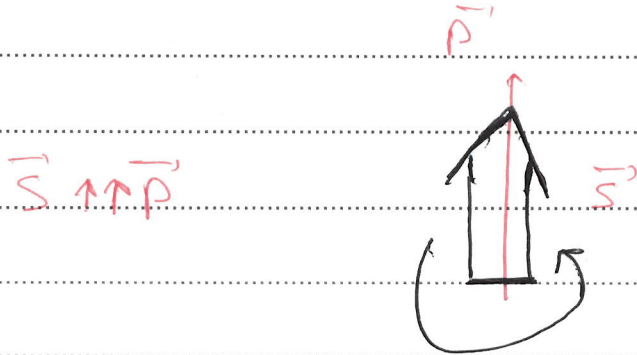
تظهر الاستقطابية بوضوح في حتم السبين على حركة

ع أما هو سبين بالشكل التالي حيث عند الشكل a الاستقطاب

$$S_p = +1$$

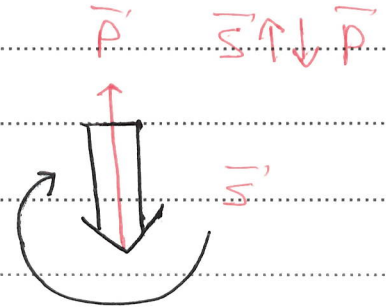
أما الشكل  $\vec{P}'$  في حيز الـ  $xy$  السطوح السالبة اليسرى للـ  $z$  تكون

$$S_L = -1$$



(a)

$$S_L = +1$$



(b)

$$S_L = -1$$

$$\vec{P}' (0, 0, P_z)$$

$$\hat{A}_S = \hat{S}_z = \frac{1}{2} \hbar \Sigma_z = \frac{1}{2} \hbar \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (49)$$

إذا وضعنا الـ  $z$  وفق المحاور  $z$  وعلى يكون

أي أن قيم الخاصية للـ  $S_z$  تأتي  $\pm \frac{1}{2} \hbar$

والتابع الخاصية الموافقة  $A_S$  هي

$$\begin{pmatrix} u_1 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} u_1 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ u_1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ u_1 \end{pmatrix} \quad (50)$$

حيث  $u_1$  التابع  $u_1$  الحالة

$$\vec{S} \uparrow \uparrow \vec{P}'$$

الـ  $xy$  السطوح



أعمال الاستطاب  $u_1$  توافق  $\vec{v}_1$  الاستطاب  
الباري

$$u_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$u_1 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

الاولى  $u_1$

القيم الخاصة لمؤثر  $\hat{H}$  على شكل ديفينيت وفهرت  
تطبق مع القيم الخاصة لـ  $\hat{H}$  عناصر العنصر

« **مبادئ التكميم الثاني** »

عند دراسة الكبيات في ميكانيك الكم يجب دراسة معادلات  
شرودينجر ومن ثم إيجاد حلها وحساب التوابيع الموصية الخاصة  
والطاقات ويبدو ان أعمار هذه العملية كافي لمعرفة كل  
فيزياء الكبيات المدروسة في إطار ميكانيك الكم الكلاسيكي  
وتهم الدراسة أكثر تعقيداً عند ما يتعلق الأمر  
بعدد كبير من الكبيات مما يستدعي طريقة أكثر  
الأمر لمعالجة الأمر وهذه الطريقة تتخذ في التكميم  
الثاني ونشر هنا ان التكميم الأول يستخدم لدراسة  
حالات بسيطة بحيث نعتبر ان السعة وحدها ثابت  
ومن المعلوم ان حل معادلات شرودينجر كمي يكون

$$H(\vec{r}, t) = \sum_n C_n \left\{ \psi_n(\vec{r}) e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} \right\} = \sum_n C_n(t) \psi_n(\vec{r}) \quad (1)$$

$$C_n(t) = C_n e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t}$$



مع العلم ان كلاً من

$C_n$  و  $A_n$

لا تعلقات بالزمن

كما نلاحظ ان السعة ثابتة وبالتالي نحن في صد التكميم

الأول نقيم ان التكميم هو ان يجب ان يصف

عملية فكونت من عدد متغير من الكيانات وبالتالي السعة

المعلقة بالتابع الموهب الذي لا هو بدوره حل للمعادلة

شروطية. يجب ان تكون عبارة عن مؤثر يتبع الزمن

وليس مقداراً ثابت ومن أجل توضيح مفهوم عملية التكميم

التاني نلخص المؤثرات لحساب الطاقة  $E_n$

|| انشيت المعادلة ||

||  $A_n$  ||



مكتبة  
A to Z