



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الرابعة

المادة : ميكانيك الكم ٢

المحاضرة : الخامسة / 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

المادة : الخامسة

المادة : ميكانيك الكم (2)

التاريخ :

الكتورة : سحر عمران

المختص : فيزياء

السنة : الرابعة

أ = 1, 2, 3

$$\alpha_i = \begin{pmatrix} \alpha_i' & 0 \\ 0 & \alpha_i' \end{pmatrix}$$

(7)

$$g_1 = \begin{pmatrix} 0' & I' \\ I' & 0' \end{pmatrix}$$

$$g_2 = \begin{pmatrix} 0' & -iI' \\ +iI' & 0' \end{pmatrix}$$

$$g_3 = \begin{pmatrix} I' & 0' \\ 0' & -I' \end{pmatrix}$$

حيث α_i' هي ديفوفات يادلي ثنائيت العباس

$$0' = 0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$I' = I = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

تحقق هذه المصفوفات g_i العلاقات التي كتبتها ديفوفات يادلي

$$\alpha_i^2 = g_i^2 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

(8)

$$\left. \begin{aligned} \alpha_i \alpha_j &= -\alpha_j \alpha_i = i \alpha_k \\ \beta_i \beta_j &= -\beta_j \beta_i = i \beta_k \end{aligned} \right\} \text{ و } (i, j, k) = 1, 2, 3$$

بصورة متبادلة

$$\alpha_i \alpha_j + \alpha_j \alpha_i = \beta_i \beta_j + \beta_j \beta_i = 2 \delta_{ij}$$

أضافات إلى ما سبق عرف ديراك المصفوفات α_μ كما يلي

$$\alpha_i = \beta_i \alpha_i = \begin{pmatrix} 0 & \alpha_i' \\ \alpha_i' & 0 \end{pmatrix} \quad i = 1, 2, 3$$

$$\alpha_0 = \beta_3 = \begin{pmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{pmatrix} = \beta \quad 191$$

أضافات إلى ذلك يمكننا بسهولة التحقق من المضافات التالية التي يحققها α_μ

$$\alpha_i^2 = \beta_i^2 \alpha_i^2 = I$$

$$\alpha_1^2 = \beta_1^2 \alpha_1^2 = I \quad \alpha_0^2 = \beta_3^2 = I$$

$$\alpha_2 \alpha_3 + \alpha_3 \alpha_2 = \beta_1^2 (\alpha_2 \alpha_3 + \alpha_3 \alpha_2)$$

$$\alpha_0 \alpha_1 + \alpha_1 \alpha_0 = \alpha_1 (\beta_3 \beta_1 + \beta_1 \beta_3)$$

يمكننا كتابة مصفوفات ديراك بالشكل

$$\alpha_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\alpha_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & -i \\ 0 & 0 & -i & 0 \\ 0 & -i & 0 & 0 \\ -i & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\alpha_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\alpha_0 = \beta_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

تابع ديراك دراسة المعادلات الموجية النسبية المكافئة لمعادلة شرودينغر

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \hat{H} \psi$$

(10)

والتي تحدد كثافة احتمال

$$\rho = \psi^* \psi$$

ولنكتب معادلات ديراك كالتالي

$$(\hat{E} - \hat{H}_0) \psi = 0$$

(11)

حيث تعادل المؤثران H_0 و E العبارتين

$$E = i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$$

$$H_0 = c \alpha_n \hat{p}_n + \beta_3 m_0 c^2$$

(12)

عنده وجود حقل كهراطبي خارجي
وحدوث الكونين $(\bar{A}, \phi)$ بأخذ الحقلين السابقين
الصفين التاليين

$$\hat{F} = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - e\phi$$

$$\hat{P} = -i\hbar \nabla - \frac{e}{c} A$$

113/

وبالتالي تؤخذ المعادلات ديراك
بوجود حقل كهراطبي خارجي كصفية تالية

$$[\hat{F} - c(\alpha_n \hat{P}_n) - \beta_3 m_0 c^2] \psi = 0$$

114/

اختار ديراك التابع الموجب ψ على شكل عامود مؤلفة
من 4 عناصر وذلك لتناسب بعدد الأبعاد والاعدة
في مصفوفة ديراك

$$\psi = \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \psi_3 \\ \psi_4 \end{pmatrix} \Rightarrow \psi^* = (\psi_1^* \psi_2^* \psi_3^* \psi_4^*)$$

فراخف التابع الموجب ψ الكمون على الشكل المصفوفين من
العلاقات 114/ باستبدال قيم المصفوفات $\alpha_n \beta_3$ ذات
14/ اعدة حيث كد

$$\begin{pmatrix} (F - m_0 c^2) & 0 & -c p_z & -c(p_x - i p_y) \\ 0 & (F - m_0 c^2) & -c(p_x + i p_y) & c p_z \\ -c p_z & -c(p_x - i p_y) & (F + m_0 c^2) & 0 \\ -c(p_x + i p_y) & c p_z & 0 & (F + m_0 c^2) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \psi_3 \\ \psi_4 \end{pmatrix}$$

$\hat{F}$ مصفوفة قيم

$$\hat{F} = \begin{pmatrix} \hat{F} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \hat{F} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \hat{F} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & \hat{F} \end{pmatrix}$$

دالة ψ (E) معادلات

$$(F - m_0 c^2) \psi_1 - c p_z \psi_3 - c(p_x - i p_y) \psi_4 = 0$$

$$(F - m_0 c^2) \psi_2 - c(p_x + i p_y) \psi_3 + c p_z \psi_4 = 0$$

$$(F + m_0 c^2) \psi_3 - c(p_x - i p_y) \psi_2 - c p_z \psi_1 = 0$$

$$(F + m_0 c^2) \psi_4 + c p_z \psi_2 - c(p_x + i p_y) \psi_1 = 0$$

كثافة الاحتمال وكثافة التيار

نكتب الشكل الجوانب للمعادلة (14) بالصيغة التالية

$$\psi^\dagger [\hat{F} - c(\alpha_n \hat{p}_n) - \beta m_0 c^2] \psi = 0$$

عند استعمال ψ^* نغير إشارة ∇

$$-\psi^* (i\hbar \nabla) = (i\hbar \nabla) \psi$$

$$\psi^* (i\hbar \frac{\partial}{\partial t}) = - (i\hbar \frac{\partial}{\partial t}) \psi$$

وبالتالي نكتب المعادلتين

(14) و (16) بالشكل

$$(i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - e\phi) \psi - c [\alpha \cdot (-i\hbar \nabla - \frac{e}{c} A)] \psi - \beta m_0 c^2 \psi = 0$$

(17)

$$(-i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - e\phi) \psi^* - c [i\hbar \nabla - \frac{e}{c} A] \psi^* \alpha_n - m_0 c^2 \psi^* \beta = 0$$

(18)

بالاستفادة من (13)

لنضرب المعادلة (17) الناتج ψ^* من اليسار والمعادلة (18) ب ψ ونجمع المصنفين وننتج نضع الناتج الضرب

18 من (17)

$$\frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} (\psi^* \psi) + \text{div} (\psi^* \alpha_n \psi) = 0$$

(19)

بخطوات (19) مع معادلة الاستمرار

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div} \vec{j} = 0$$

كل هذا معادلتين الاستمرار

$$\rho(\vec{r}, t) = e \psi^* \psi$$

(20)

$$\vec{j}(\vec{r}, t) = \frac{e}{c} \psi^* \alpha \psi$$

نعرف كثافة الاحتمال وجود جسيم واحد في الفراغ

$$\rho_0 = \frac{\rho}{e} = \psi^* \psi = \psi_1^* \psi_1 + \psi_2^* \psi_2 + \psi_3^* \psi_3 + \psi_4^* \psi_4$$

نلاحظ ان ρ_0 موجبة دوماً مما يثبت فعالية
(غالباً جوردن)

الحركة الى (E) السبيل

نعين تعين طاقة E_e و التتابع الموجية

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = \hat{H}_0 \psi \quad (23)$$

$$(E - H_0) \psi = 0$$

نصف المعادلة 23 الدالات المتفرقة لجملة فركلة

(A, ϕ)

تعريف التتابع الموجي

$$\psi(\vec{r}, t) = \psi(\vec{r}) \exp\left[-\frac{i}{\hbar} E t\right] \quad (24)$$

نعوض 24 في 23

$$E \psi(\vec{r}) = \hat{H}_0 \psi(\vec{r}) \quad (25)$$

$$\psi(\vec{r}) = \begin{pmatrix} \phi(\vec{r}) \\ \chi(\vec{r}) \end{pmatrix} \quad (26)$$

(27/

$$\phi(\vec{r}) = \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{pmatrix}$$

$$\chi(\vec{r}) = \begin{pmatrix} \psi_3 \\ \psi_4 \end{pmatrix}$$

باستخدام الحالات (26) نقيم χ و ψ_3 (25)

$$\begin{pmatrix} \epsilon & \phi \\ \epsilon & \chi \end{pmatrix} = \left[c \begin{pmatrix} 0 & \alpha' \\ \alpha' & 0 \end{pmatrix} \hat{p} + m_0 c^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \right] \begin{pmatrix} \phi \\ \chi \end{pmatrix}$$

نجد

$$\epsilon \phi = c (\alpha' \hat{p}) \chi + m_0 c^2 \phi$$

$$\epsilon \chi = c (\alpha' \hat{p}) \phi - m_0 c^2 \chi$$

(28/

نصف المعادلتين

$$(m_0 c^2 - \epsilon) \phi + c (\alpha' \hat{p}) \chi = 0$$

$$c (\alpha' \hat{p}) \phi - (m_0 c^2 + \epsilon) \chi = 0$$

29

نكافئ المعادلتان (29) ومعادلتين (25)

$$\begin{vmatrix} (m_0 c^2 - \epsilon) & c (\alpha' \hat{p}) \\ -c (\alpha' \hat{p}) & (m_0 c^2 + \epsilon) \end{vmatrix} = 0 \quad (30)$$

$$(\alpha \vec{A}) (\alpha \vec{B}') = \vec{A} \vec{B}' + i \alpha (\vec{A}' \wedge \vec{B}')$$

$$(m_0 c^2 - \mathcal{E})(m_0 c^2 + \mathcal{E}) - [-c(\kappa' \hat{p}') c(\kappa' \hat{p})] = 0$$

$$m_0^2 c^4 - \mathcal{E}^2 + c^2 p^2 = 0$$

$$\Rightarrow \mathcal{E}^2 = m_0^2 c^4 + c^2 p^2$$

$$c^2 (m_0^2 + p^2) = \mathcal{E}^2$$

$$E_p = c \sqrt{p^2 + m_0^2 c^2}$$

$$\mathcal{E}^2 = E_p^2 \Rightarrow \boxed{\mathcal{E} = \pm E_p} \quad \text{مع (32)}$$

حالات لمعادلة ديراك بين الكمال

$$\mathcal{E} = E_p = c \sqrt{p^2 + m_0^2 c^2}$$

الكل الموجب لمعادلة ديراك وهو الكمال الموافق لـ ψ_1 التي

طاقاتها موجبة

$$\text{الكل (2)} \quad \mathcal{E} = -E_p = -c \sqrt{p^2 + m_0^2 c^2}$$

ديراك (دفع الكيم) حيث سيعمل وفاد (e) د بورتيون

ولم يهتد الحياة التي ادخلها ديراك بجداً حقيقياً لـ ψ_2 وفناء وفلق

الأزواج

// انتشرت المعاصرة //