

## صياغة مصفوفية للميكانيك الكمي Matrix Formulation of Quantum Mechanics

لا شك ان الطالب لديه الكثير من المعلومات عن المصفوفات وكيفية التعامل معها ومع العمليات الحسابية من عمليات الجمع والطرح والضرب والقسمة ..... الخ

وما يهمنا في الميكانيك الكمي اهم صفات المصفوفات وهي الصفة الهرميتية والصفة الواحدية :

تعرف المصفوفة الهرميتية بانها تلك المصفوفة التي تساوي مصفوفتها الهرميتية المقابله ( المساعدة )،  
تكون المصفوفة  $A$  مصفوفة هرميتية اذا حققت العلاقة التالية

$$A = A^\dagger$$

$$A_{nm}^\dagger = A_{mn}^*$$

المصفوفة الواحديه هي المصفوفة الذي مقلوبها يساوي مساعدتها ( مرافقها ) الهرميتي، تكون المصفوفه  $A$  مصفوفة واحديه اذا كان

$$A^{-1} = A^\dagger$$

$$AA^\dagger = \mathbb{I}$$

في طريقة شونجر فان الصفة الهرميتية لاي مؤثر توصف بالعلاقة

$$\int \Psi^* \hat{A} \Psi dr = \int [\hat{A}^* \Psi^*] \Psi dr = \int [\hat{A} \Psi]^* \Psi dr$$

وهذا يبين ان المؤثر  $\hat{A}$  مسموح له ان يعمل على الدالة  $\Psi^*$  وكذلك على الدالة  $\Psi$  اذ تم جعله اولا مرافق معقد . في حالة ضرب المصفوفات  $(\hat{A})(\Psi)$  فعلينا ان نضرب اولا المصفوفتين  $(\hat{A})(\chi^*)$  والنتاج يمثل مصفوفة ذات عمود واحد مع المصفوفة الاخيرة  $(\Psi)$  او نضرب المصفوفتين  $(\hat{A})(\Psi)$  ثم نضرب الناتج مع  $(\chi^*)$  والنتيجة متساوية

ف 401 أ. د طالب عبدالنبي سلمان قسم الفيزياء كلية العلوم جامعة البصرة

الصفة الهرميتية للمؤثر  $\hat{A}$  تسمح لنا بضرب  $(\chi^*)$  من جهة اليسار بعد استبدال  $\hat{A}$  بمرافقه المعقد  $\hat{A}^\dagger$

$$(\chi^*)(\hat{A})(\Psi) = \{(\hat{A}^\dagger)(\chi)\}^\dagger(\Psi) = \{(\hat{A})(\chi)\}^\dagger(\Psi)$$

إذا كانت محددة المصفوفة  $A$  لا تساوي صفر فإن عناصر المقلوب يمكن الحصول عليها من

$$[a_{kl}]^{-1} = (-1)^{l+k} \frac{(\text{cofactor})_{lk}}{|A|}$$

سؤال: أعطيت المصفوفة  $A = \begin{pmatrix} 2 & 3 & 0 \\ 1 & -1 & 3 \\ 4 & 0 & 1 \end{pmatrix}$  جد مقلوب المصفوفة  $A$  ؟

$$\text{ans} = A^{-1} = \begin{pmatrix} \frac{1}{31} & \frac{3}{31} & \frac{9}{31} \\ \frac{11}{31} & \frac{2}{31} & -\frac{6}{31} \\ \frac{4}{31} & \frac{12}{31} & -\frac{6}{31} \end{pmatrix}$$

### المؤثرات كمصفوفات Operators as Matrices

مؤثرات الميكانيك الكمي كما هو معروف هي مؤثرات خطية ولكونها تحمل هذه الصفة يمكن تمثيلها بمصفوفات ( اي ان هناك امكانية لتمثيل مختلف المعادلات والمؤثرات في الميكانيك الكمي بلغة المصفوفات)

لنختار الدوال الاساسية  $S_n(\vec{r})$  للمؤثر  $\hat{A}$  ، افترض ان تأثير المؤثر  $\hat{F}$  على واحدة من الدوال  $S_n(\vec{r})$  يولد دالة اخرى  $\chi_n(\vec{r})$

$$\hat{F} S_n(\vec{r}) = \chi_n(\vec{r})$$

يمكن توسيع الدالة الجديدة  $\chi_n(\vec{r})$  بدلالة  $S_n(\vec{r})$  لان الخيرة تمثل مجموعه كاملة

$$\chi_n(\vec{r}) = \sum_m f_{mn} S_m(\vec{r})$$

$f_{mn}$  هي عوامل متوقعة (Projections coefficients)

قيمة هذه العوامل تعطى من الضرب اللاتجاهي للدوال  $S_m(\vec{r})$  و  $\chi_n(\vec{r})$

$$f_{mn} = \langle S_m(\vec{r}) | \chi_n(\vec{r}) \rangle$$

$$= \int S_m(\vec{r})^* \chi_n(\vec{r}) d\vec{r}$$

$$= \int S_m(\vec{r})^* \hat{F} S_m(\vec{r}) d\hat{r}$$

يمكن ان نكتب الضرب اللاتجاهي ( وعموما معقد ) كمصفوفة مربعة

$$f_{mn} = \begin{pmatrix} f_{11} & f_{12} & \dots & f_{1n} \\ f_{21} & f_{22} & \dots & f_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{m1} & f_{m2} & \dots & f_{mn} \end{pmatrix}$$

اذا كانت المصفوفة قطرية اي ان كل عناصرها تساوي صفر ما عدا تلك التي تقع على القطر الرئيسي فان المقادير التي على القطر هي قيم ذاتية للمؤثر  $\hat{F}$  واذا كانت لدينا مصفوفة المؤثر  $\hat{F}$  فاننا نستطيع ايجاد القيم الذاتية لهذا المؤثر من خلال جعل مصفوفته قطريه.

لنفرض انه لدينا دالة لا على التعيين ( دالة اعتبار )  $\Psi(\vec{r})$  ووسعنا هذه الدالة بدلالة الدوال الاساسية

$$S_n(\vec{r})$$

$$\Psi(\vec{r}) = \sum_n C_n S_n(\vec{r})$$

$$\chi(\vec{r}) = \hat{F} \Psi(\vec{r})$$

$$= \hat{F} \sum_n C_n S_n(\vec{r})$$

ف 401 أ. د طالب عبدالنبي سلمان قسم الفيزياء كلية العلوم جامعة البصرة

$$= \sum_m \sum_n f_{mn} C_n S_n(\vec{r})$$

وان الدالة  $\chi(\vec{r})$  يتم توصيفها بواسطة  $f_{mn}$  و  $C_n$  بالكامل ، ان عملية الجمع المزدوج تكتب على شكل مصفوفة بالشكل التالي

$$\begin{bmatrix} \cdot \\ \cdot \\ \chi(\vec{r}) \\ \cdot \\ \cdot \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & F & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot \end{bmatrix} \begin{bmatrix} C_1 \\ C_2 \\ \cdot \\ \cdot \\ C_n \end{bmatrix}$$

فعل مصفوفة  $F$  على المتجه  $\Psi(\vec{r})$  ينتج متجه على شكل عمود  $\chi(\vec{r})$  .

لنرى عملية الضرب اللاتجاهي لحالتين

$$\Psi(\vec{r}) = \sum_n C_n S_n(\vec{r})$$

$$\chi(\vec{r}) = \sum_n d_n S_n(\vec{r})$$

$$\langle \chi(\vec{r}) , \Psi(\vec{r}) \rangle = (d_1^* \quad d_2^* \quad d_3^* \dots \dots \dots d_n^*) \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \\ C_3 \\ \cdot \\ \cdot \\ \cdot \\ \cdot \\ C_n \end{pmatrix}$$

$$\langle \chi(\vec{r}) , \Psi(\vec{r}) \rangle = \sum_n d_n^* C_n$$

اما ضرب الدالة العامة في نفسها فيكون

$$\langle \Psi(\vec{r}), \Psi(\vec{r}) \rangle = (C_1^* \ C_2^* \ C_3^* \ \dots \ C_n^*) \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \\ C_3 \\ \vdots \\ \vdots \\ \vdots \\ C_n \end{pmatrix}$$

$$\langle \Psi(\vec{r}), \Psi(\vec{r}) \rangle = \sum_n |C_n|^2 = 1$$

القيمة المتوقعة لاي مؤثر  $\hat{F}$  لنظام في الحالة  $\Psi(\vec{r})$  تكتب بالشكل التالي

$$\langle \Psi(\vec{r}), \hat{F}\Psi(\vec{r}) \rangle = (C_1^* \ C_2^* \ C_3^* \ \dots \ C_n^*) \begin{pmatrix} f_{11} & f_{12} & \dots & f_{1n} \\ f_{21} & f_{22} & \dots & f_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{m1} & f_{m2} & \dots & f_{mn} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \\ C_3 \\ \vdots \\ \vdots \\ \vdots \\ C_n \end{pmatrix}$$

حاصل الضرب غير المتجهي  $f_{mn}$  عادة يسمى عناصر مصفوفة  $\hat{F}$  بين الحالتين  $S_n$  و  $S_m$

### مصفوفات المؤثرات للمتذبذب التوافقي

مصفوفة الهاملتونين:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} kx^2$$

$$\hat{H} \Psi_n(x) = E_n \Psi_n(x)$$

$$E_n = (n + \frac{1}{2}) \hbar \omega$$

$$H_{mn} = \langle \Psi_m(x) | \hat{H} | \Psi_n(x) \rangle = (n + \frac{1}{2}) \hbar \omega \delta_{mn}$$

وان المصفوفة تكتب كالتالي

$$H = \begin{bmatrix} \frac{1}{2} \hbar \omega & 0 & 0 & 0 & 0 & \dots \\ 0 & \frac{3}{2} \hbar \omega & 0 & 0 & 0 & \dots \\ 0 & 0 & \frac{5}{2} \hbar \omega & \dots & \dots & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & \dots & (n + \frac{1}{2}) \hbar \omega & \dots \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \end{bmatrix}$$

مصفوفة الهاملتون للمتذبذب التوافقي هي مصفوفة قطريه

### مصفوفة مؤثر مركبة الزخم $\hat{p}_x$

ان مؤثر مركبة الزخم باتجاه المحور x تعطى بالعلاقة  $\hat{p}_x = \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx}$  ، أما القيمة الذاتية فتحسب من

$$(\hat{p}_x)_{mn} = \langle \Psi_m(x) | \hat{p}_x | \Psi_n(x) \rangle$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \Psi_m^*(x) \hat{p}_x \Psi_n(x) dx$$

وبتمثيل  $\xi$  اذ ان  $\xi = \sqrt{\alpha} x$  وكذلك متعدد حدود هرمت ( $H_n(\xi)$ )

$$(\hat{p}_x)_{mn} = \frac{\hbar}{i} A_m^* A_n \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\xi^2/2} H_m(\xi) \frac{d}{dx} \left[ e^{-\xi^2/2} H_n(\xi) \right] dx$$

ف 401 أ. د طالب عبدالنبي سلمان قسم الفيزياء كلية العلوم جامعة البصرة

وباستخدام علاقات متعدد حدود هيرمت  $2 \xi H_n(\xi) = H_{n+1}(\xi) + 2nH_{n-1}(\xi)$  نحصل عل

$$\begin{aligned} (\hat{P}_x)_{mn} &= \frac{\hbar}{i} A_m^* A_n \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\xi^2} n H_m(\xi) H_{n-1}(\xi) d\xi \\ &- \frac{\hbar}{2i} A_m^* A_n \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\xi^2} H_m(\xi) H_{n+1}(\xi) d\xi \end{aligned}$$

نلاحظ التكامل الاول يساوي صفر مالم  $n - 1 = m$  وبذلك يكون التكامل الاول

$$(\hat{P}_x)_{m,m+1} = \frac{\hbar}{i} A_m^* A_{m+1} (m+1) \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\xi^2} H_m(\xi) H_m(\xi) d\xi$$

$$(\hat{P}_x)_{m,m+1} = \frac{\hbar}{i} A_m^* A_{m+1} (m+1) 2^m m! \sqrt{\pi}$$

$$(\hat{P}_x)_{m,m+1} = \frac{\hbar}{i} (m+1) \left[ \frac{1}{2^m m!} \left( \frac{\alpha}{\pi} \right)^{1/2} \right]^{1/2} \left[ \frac{1}{2^{m+1} (m+1)!} \left( \frac{\alpha}{\pi} \right)^{1/2} \right]^{1/2} 2^m m! \sqrt{\pi}$$

وبتبسيط هذه المعادلة نحصل على النتيجة التاله

$$(\hat{P}_x)_{m,m+1} = \hbar \left( \frac{\alpha}{2} \right)^{1/2} (-i\sqrt{m+1})$$

وبنفس الطريقة فالتكامل الثاني يساوي صفر مالم  $n + 1 = m$  وبذلك يكون التكامل الثاني

$$(\hat{P}_x)_{m,m-1} = \hbar \left( \frac{\alpha}{2} \right)^{1/2} (i\sqrt{m})$$

وبالتالي تكون النتيجة

$$\hat{P}_x = \hbar \left( \frac{\alpha}{2} \right)^{1/2} \begin{cases} (-i\sqrt{m+1} \\ i\sqrt{m} \end{cases}$$

وستكون المصفوفة مساوية الى

$$\hat{P}_x = \hbar \left(\frac{\alpha}{2}\right)^{1/2} \begin{bmatrix} 0 & -i\sqrt{1} & 0 & 0 & 0 \\ i\sqrt{1} & 0 & -i\sqrt{2} & 0 & 0 \\ 0 & i\sqrt{2} & 0 & -i\sqrt{3} & 0 \\ 0 & 0 & i\sqrt{3} & 0 & -i\sqrt{4} \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ & 0 & -i\sqrt{m} & 0 & \\ i\sqrt{m} & 0 & & -i\sqrt{m+1} & \\ 0 & i\sqrt{m+1} & & 0 & \end{bmatrix}$$