

التصور المتجهي لدوال الموجة: فضاء هيلبرت

Vector Description of Waves: Hilbert space

نشأ التصور المتجهي لدالة الموجة من خلال ملاحظة إمكانية فتحها على دوال أساسية أساسية Basis Functions تؤلف مجموعة كاملة Complete Set.

$$\psi(x) = \sum_n e_n \psi_n$$

وفيها ψ_n هي مركبات $\psi(x)$. بينما e_n تلعب دور الدوال الأساسية حيث تؤلف $\{e_n\}$ مجموعة كاملة. وحيث أن

$$\psi_m = \int e_m \psi(x) dx$$

إن هذا النوع من العلاقات يوحي بأن $\psi(x)$ هي منتج يتألف من عدد n من المركبات التي تنفتح في فضاء متجهي جديد يمكن أن نسميه **فضاء الحالة** state space. الآن نتذكر أن فتح المتجه \vec{A} بدلالة مركباته والمجموعة الكاملة من المتجهات الأساسية (متجهات الوحدة i, j, k) يكون كما يلي

$$\vec{A} = iA_x + jA_y + kA_z$$

ونتذكر أيضاً أن المركبات يمكن أن تكتب بالشكل التالي

$$A_x = i \cdot \vec{A}$$

$$A_y = j \cdot \vec{A}$$

$$A_z = k \cdot \vec{A}$$

حيث أن الدوال الأساسية هي مجموعة كاملة من دوال متعامدة orthogonal. ولغرض توظيف هذا التصور فعليا في حالة فضاء الحالة فإننا سوف نعطي الدالة ψ رمزاً جديداً هو $|\psi\rangle$. كما سنعطي الدوال الأساسية رمزاً هو $|e_n\rangle$. وقد سميت هذه رموز براكت وهي من كلمة bra-ket حيث يدعى $|\psi\rangle$ برا بساي، بينما يدعى $\langle\psi|$ والعلاقة بينهما هي أن

$$\langle\psi| = (\langle\psi^*|)^T = (\langle\psi|)^+$$

لذلك يقال أن $\langle\psi|$ هو القرين الهرمائي للمتجه $|\psi\rangle$.

علينا أن نتذكر أن جميع المتجهات والمتجهات الأساسية في فضاء الحالة هي دوال معقدة complex Functions في الحالة العامة وتحتوي على جزء حقيقي وآخر خيالي.

وبهذا يصبح ممكنا كتابة المتجه $|\psi\rangle$ كما يلي

$$|\psi\rangle = \sum_n \psi_n |e_n\rangle$$

من الواضح أن ψ_n هي مركبات **متجه الحالة** state vector $|\psi\rangle$. وهي تعطى كما

يلي

$$\psi_n = \int e_n^* \psi dx$$

حيث أن النجمة إشارة إلى القرين المعقد complex conjugate.

واضح أن هذه المركبات تمثل حاصل الضرب العددي للمتجه $|\psi\rangle$ مع المتجهات

الأسسية $|e_n\rangle$ لذلك يمكن أن نكتبها بالصيغة الأنيقة

$$\psi_n = \sum_n \langle e_n | \psi \rangle$$

تسمى الكمية $\langle e_n | \psi \rangle$ **المضروب العددي** scalar product للمتجه $|\psi\rangle$ والمتجه

الأسسي $|e_n\rangle$ وهو كمية غير متجهة طبعاً.

واضح أن

$$\langle e_n | \psi \rangle = \langle \psi | e_n \rangle^*$$

إن الشرط الدائم هنا هو أن تكون المتجهات الأسسية **متعامدة ومقومة**، أي

$$\langle e_m | e_n \rangle = \delta_{mn}$$

بهذه الطريقة يمكن تأليف ما يسمى **فضاء هيلبرت**: وهو فضاء متجهي لا نهائي الأبعاد

متجهاته الأسسية دوال معقدة متعامدة تفتح عليها المتجهات الأخرى.

ملاحظات:

1. المتجهات في فضاء هيلبرت هي دوال معقدة عموماً لذا فهي تعميم للمتجهات

الديكارتية.

2. فضاء هيلبرت عموماً لا نهائي الأبعاد أساسياته دوال معقدة **متعامدة مقومة**

Orthonormal لذا فهو تعميم للفضاء الديكارتية.

3. فضاء هيلبرت هو **فضاء متجهي خطي Linear** تنطبق عليه جميع اشتراطات

الخطية.

معادلة القيمة المخصصة

تصبح معادلة القيمة المخصصة بالترميز الجديد في فضاء هيلبرت كما يلي

$$A|\psi_n\rangle = \alpha|\psi_n\rangle$$

والآن لو أخذنا المضروب العددي مع $\langle \psi_m |$ فإننا نحصل على

$$\begin{aligned}\langle \psi_m | A | \psi_n \rangle &= \alpha \langle \psi_m | \psi_n \rangle \\ &= \alpha \delta_{mn}\end{aligned}$$

من هذا يتبين أن الإجراءات في فضاء هيلبرت هي **مصفوفات مربعة** square matrix. يسمى العدد $\langle \psi_m | A | \psi_n \rangle$ **عنصر المصفوفة** matrix element. ويمكن أن نكتب جميع عناصر المصفوفة الممثلة للإجراء كما يلي

$$\begin{aligned}\langle \psi_m | A | \psi_n \rangle &= A_{mn} \\ &= \begin{pmatrix} A_{11} & A_{12} & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & A_{23} & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ A_{41} & \cdot & A_{43} & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & A_{mm} \end{pmatrix}\end{aligned}$$

كما يتبين أن المتجه $|\psi\rangle$ هو مصفوفة عمودية يمكننا كتابتها بدلالة عناصرها كما يلي

$$|\psi\rangle = \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \cdot \\ \cdot \end{pmatrix}$$

إن القرين الهرمائي $\langle \psi |$ هو مصفوفة أفقية عناصرها هي

$$\langle \psi | = (\psi_1^* \quad \psi_2^* \quad \cdot \quad \cdot \quad \cdot)$$

وهكذا يكون

$$\langle \psi | \psi \rangle = |\psi_1|^2 + |\psi_2|^2 + \dots$$

فتح المتجهات بدلالة مركباتها

إذا توفرت لدينا مجموعة كاملة من المتجهات الأساسية $\{|i\rangle\}$ فإن بالمكان فتح المتجه $|\psi\rangle$ بدلالة مركباته كما يلي

$$|\psi\rangle = \sum_i \psi_i |i\rangle$$

حيث أن

$$\psi_i = \langle i | \psi \rangle$$

وبذلك يكون

$$|\psi\rangle = \sum_i |i\rangle \langle i|\psi\rangle$$

أي أن

$$\sum_i |\langle i|\psi\rangle|^2 = 1$$

يسمى هذا **شرط الكمال** completeness condition.

القيمة المتوقعة لإجراء

هي الكمية

$$\langle A \rangle = \langle \psi | A | \psi \rangle$$

أما إذا أخذنا $\langle \psi_m | A | \psi_n \rangle = A_{mn}$ فإن هذا يمثل عنصر مصفوفة كما ذكرنا وهو يمثل قيمة الاجراء عندما يعمل بين الحالتين. أي يمثل الفارق بين قيمة الاجراء عند الحالين. باستخدام شرط الكمال يمكن أن نبرهن أن

$$\langle \psi | A | \psi \rangle = \sum_i \sum_j \psi_i^+ A_{ij} \psi_j$$

الاجراءات الهرمائية Hermitian Operators

وقد سميت بذلك تقديرا لجهود الرياضياتي هرمايت. فإذا كان

$$\langle \psi | A \phi \rangle = \langle A \psi | \phi \rangle$$

فإن A يعتبر إجراءا هرمايتياً.

وبما أن $\langle A \psi | = \langle \psi | A^+$ فإن كون الاجراء A هرمايتياً يعني لا بد أن يكون:

$$A^+ = A$$

مبرهنة(1):

تكون القيم المخصوصة للإجراءات الهرمائية دوما حقيقية.

البرهان: ليكن

$$A|\psi\rangle = \alpha|\psi\rangle$$

فإذا كان A هرمايتيا فإن $\langle \psi | A \phi \rangle = \langle A \psi | \phi \rangle$ وهذا معناه أن

$$\alpha = \alpha^*$$

وهذا معناه ان القيمة المخصوصة حقيقية.

مبرهنة(2):

الاجراءات الهرمائية التي لها قيم مخصوصة مختلفة تكون متعامدة دائما.

البرهان:

$$A|\psi_1\rangle = \alpha_1|\psi_1\rangle$$

$$A|\psi_2\rangle = \alpha_2|\psi_2\rangle$$

خذ

$$\alpha_1 \neq \alpha_2$$

وخذ المضروب العددي مع $|\psi_2\rangle$ ليكون

$$\langle\psi_2|A|\psi_1\rangle = \alpha_1\langle\psi_2|\psi_1\rangle = \alpha_2\langle\psi_2|\psi_1\rangle$$

أي أن

$$(\alpha_1 - \alpha_2)\langle\psi_2|\psi_1\rangle = 0$$

وهذا يعني أن المتجهين متعامدين

$$\langle\psi_2|\psi_1\rangle = 0$$