

## 不确定性原理简介

醉放先生著

海森堡不确定性原理是由德国物理学家海森堡于1927年提出的量子力学中的不确定性。

### 1. 不确定原理推导

当两个算符  $A$  和  $B$  作用于一个函数  $\psi(x)$  时,它们不一定会对易。设定  $B$  为乘以  $x$ , 设定  $A$  为取随着  $x$  的导数。那么,

$$(AB - BA)\psi = \frac{d}{dx}(x\psi) - x\frac{d}{dx}\psi = \psi。$$

使用算符语言, 可以表达为

$$\frac{d}{dx}x - x\frac{d}{dx} = 1。$$

位置算符  $x$  和动量算符  $P$  的正则对易关系是

$$[x, p] = (xp - px) = -i\hbar x\frac{d}{dx} + i\hbar\frac{d}{dx}x = i\hbar。$$

在希尔伯特空间内, 任意两个态矢量  $|\alpha\rangle$  和  $|\beta\rangle$ , 必定满足柯西-施瓦茨不等式

$$\langle \alpha | \alpha \rangle \langle \beta | \beta \rangle \geq |\langle \alpha | \beta \rangle|^2。$$

限制算符  $A$  和  $B$  为厄米算符。它们所代表的都是可观察量。设定

$$\alpha = A\psi，$$

$$\beta = B\psi。$$

那么

$$\langle A\psi | A\psi \rangle \langle B\psi | B\psi \rangle \geq |\langle A\psi | B\psi \rangle|^2。$$

$$|\langle A\psi | B\psi \rangle|^2 \geq |\text{im}(\langle A\psi | B\psi \rangle)|^2 = \frac{1}{4} |2 \text{im}(\langle A\psi | B\psi \rangle)|^2；$$

其中  $\text{im}$  表示取右边项目的虚数。

$$\text{im}(\langle A\psi | B\psi \rangle) = \frac{\langle A\psi | B\psi \rangle - \langle A\psi | B\psi \rangle^*}{2i} = \frac{\langle \psi | [A, B] | \psi \rangle}{2i}，$$

得罗伯森-薛丁格关系式：

$$\langle A^2 \rangle \langle B^2 \rangle \geq \frac{1}{4} |\langle [A, B] \rangle|^2。$$

执行以下替换

$$A \rightarrow A - \langle A \rangle，$$

$$B \rightarrow B - \langle B \rangle。$$

那么

$$\langle (A - \langle A \rangle)^2 \rangle \langle (B - \langle B \rangle)^2 \rangle \geq \frac{1}{4} |\langle [A - \langle A \rangle, B - \langle B \rangle] \rangle|^2 = \frac{1}{4} |\langle [A, B] \rangle|^2$$

定义标准偏差  $\Delta X$  为

$$\Delta X \equiv \sqrt{\langle (X - \langle X \rangle)^2 \rangle} = \sqrt{\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2}$$

则可得到任意两个可观察量算符的不确定性原理

$$\Delta A \Delta B \geq \frac{1}{2} |\langle [A, B] \rangle|$$

## 2. 位置与动量

$$[x, p] = i\hbar$$

$$\Delta x \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}$$

## 3. 时间与能量

根据埃伦费斯特定理 (Ehrenfest theorem)

$$\frac{d}{dt} \langle B \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [H, B] \rangle + \left\langle \frac{\partial B}{\partial t} \right\rangle。$$

其中,  $t$  是时间,  $H$  是哈密顿算符。

一般而言, 算符不显性地相依赖于时间。取绝对值

$$|\langle [H, B] \rangle| = \hbar \left| \frac{d}{dt} \langle B \rangle \right|。$$

不确定性原理阐明, 对于任意两个可观察量算符  $H$  和  $B$

$$\Delta H \Delta B \geq \frac{1}{2} |\langle [H, B] \rangle|。$$

所以

$$\Delta H \Delta B \geq \frac{\hbar}{2} \left| \frac{d}{dt} \langle B \rangle \right|。$$

对于量子态  $|\psi\rangle$ ，哈密顿算符与能量  $E$  的关系是

$$H|\psi\rangle = E|\psi\rangle。$$

设定

$$\Delta t = \frac{\Delta B}{\left| \frac{d}{dt} \langle B \rangle \right|}。$$

那么

$$\Delta E \Delta t \geq \frac{\hbar}{2}$$

#### 4. 共轭量

共轭物理量指在量子力学中其算符不对易的物理量。它的概念来自于哈密顿力学，其中共轭动量表述为拉格朗日函数对广义速度的偏微分：

$$p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}$$

在量子力学中，物理量 A 和 B 共轭的定义为，其算符不满足对易关系：

$$[\hat{A}, \hat{B}] \neq 0$$

它们的不确定关系

$$\Delta_{\psi} A \Delta_{\psi} B \geq \frac{1}{2} \left| \langle [A, B] \rangle_{\psi} \right|$$

测量一对共轭量的误差（标准差）的乘积必然大于常数  $\hbar/4\pi$ ，是物理学一条重要原理。

测量不确定原理表明：一个微观粒子的某些物理量，不可能同时具有

<http://xian.name>

---

确定的数值，其中一个量越确定，另一个量的不确定程度就越大。宿命论已被现代量子物理否定了。

微观世界的粒子有许多共轭量，比如位置和速度，时间和能量，方位角与动量矩就是一对共轭量，共轭量满足“测量不确定原理”。

我们在实际生活中也常常遇到像物理共轭量的一对“共轭关系”，如法律上的不冤枉、不纵容。我们不可能找到一部无纵无枉的法律，当然，宁纵勿枉的法律总好过宁枉勿纵的法律，但又纵又枉的法律则是一部恶毒的法律。又如，我们不可能同时降低生产者风险和消费者风险，不可能同时降低信度与效度等等。