

One Coin 量子力学入門

2025/12/28, 29

[1]: 最精密力学では物理量演算子 \mathbf{A} と力学状態関数 ψ の2本立ての理由

(1) 目的は物質現象の最精密な力学記述<原因力と結果=力学状態[物理量複数]>。

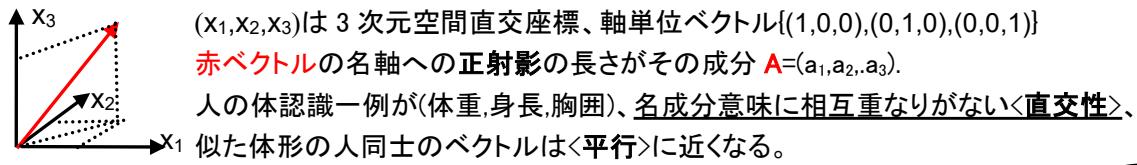
(2) 一般生活での認識対象、ミクロ物質世界の観測対象は共通にベクトルで表現できる。

近日 AI 沸騰、**認識対象**=文書,,画像は vector=(a_0, a_1, a_2, \dots)の多変数列表現,,量子論も同じ、

観測対象=一般量子状態 $\psi = (a_0, a_1, a_2, \dots)$ 。

固有状態= $\{(1,0,0,0,\dots), (0,1,0,0,\dots), (0,0,1,0,0,\dots), \dots\}$ これら直交ベクトル系は相互相似性Oで最精密状態。

以下の相似性計算の為に vector 長さ=1. $\Rightarrow \sqrt{(\sum_{k=0}^{\infty} a_k^2)} = 1$.

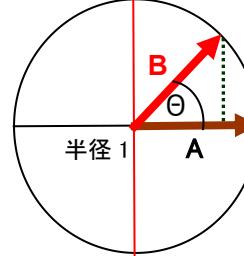


(3) **観測(認識)対象相似性=2個のベクトル A,B 方向の一一致程度<角度θ>**

$\cos(\theta) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k b_k$内積計算、A=希望対象、B=試行錯誤対象群

*AIは一途にランダム素材合成 B から内積計算で $\theta \sim 0$ に近い B を試行錯誤決定。

*正射影(内積計算,相似性計算): B の A への(A の B への)並行成分抽出。



(4) 量子状態関数 ψ に至る経緯=正規直交完全関数系で量子状態ベクトルが関数表現になる。

正規直交完全関数系= $\{\phi_k : k=0, 1, 2, \dots | \langle \phi_j | \phi_k \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dx \phi_j(x) \phi_k(x) = \delta_{jk}\}$内積計算。

* $\delta_{jk}=1; j=k, 0; j \neq k$. * $\phi^*(x)$ =複素共役。

一般量子状態 $\psi = \sum_{k=0}^{\infty} a_k \phi_k$直交函数座標系での一般混合量子状態函数化表示

$a_k = \int_{-\infty}^{\infty} dx \phi_k(x) \psi(x) = \int_{-\infty}^{\infty} dx \phi_k(x) \sum_{j=0}^{\infty} a_j \phi_j(x)$確率振幅.....名最精密成分への正射影

証明; 1 $\equiv \int_{-\infty}^{\infty} dx |\psi(x)|^2 = \sum_{k=0}^{\infty} |a_k|^2$確率正規性..... ψ は統計集団で測定個別である成分のみの実現確率。

(5) 自己共役演算子 A は固有値方程式以下から完全直交系 $\{\phi_k, k=0, 1, 2, \dots\}$ を形成(数学定理)

$A \phi_k = \alpha_k \phi_k$ $\langle k=0, 1, 2, \dots \rangle$固有函数 ϕ_k と固有値 α_k

* 自己共役の意味: 物理量期待値は自己共役演算子を挟んだ内積計算、当然値は実数でなければ観測不可能、

: 物理量期待値<(6)参照>= $\langle \phi | A \phi \rangle = \langle \phi | A \phi \rangle^* = \langle A \phi | \phi \rangle = \alpha_k = \alpha_k^*$* $\phi^*(x)$ =複素共役。

(6) 自己共役演算子 A は量子論の観測可能物理量<量子論仮定.....共立物理学公式集 p229>。

直交固有函数系は重なりのない最精密量子状態、A はその観測値 α_k の可観物理量。

*自己共役演算子が量子論の観測可能物理量なる機構<<観測認識同定は全て内積計算になった。測定値もこの延長上に>>、

(a) 自己共役演算子スペクトル表現= $\langle \phi_k | A | \phi_j \rangle$ への射影演算子(同定測定): $A = \sum_{k=0}^{\infty} \alpha_k |\phi_k\rangle \langle \phi_k|$

⇒ 証明: $A |\phi_j\rangle = \alpha_j |\phi_j\rangle$固有値方程式。

(b) 测定値も内積計算になった。⇒ 証明: $\langle \phi_j | A | \phi_j \rangle = \alpha_j \langle \phi_j | \phi_j \rangle = \alpha_j$物理量 A とその測定固有値。

(c) 可観値全リストは物指し A 内部に既にあり, 実観測はその実現固有値状態一つ同定 内積計算 $\langle \phi_k | A | \phi_k \rangle = \alpha_k$

$\langle \psi | A | \psi \rangle = \sum_{k=0}^{\infty} |a_k|^2 \alpha_k$固有状態混合<時間発展形に限る>の物理量統計期待値,

[2]: Schrödinger 方程式への経緯。

(7) de Broglie の物質波: $\psi(\omega, \mathbf{k})$ と実際のエネルギー-運動量(E, \mathbf{p})演算子<量子論経験法則>

$E = \hbar \omega$Plank の輻射式(1900).....黒体輻射古典論破綻での離散エネルギー値の大仮説。

* \hbar =Plank 定数= 1.054494×10^{-34} Joule.sec.<量子論成立の基礎, 交換関係登場>

$\mathbf{p} = \hbar \mathbf{k}$de Broglie の物質波(1924).....粒子と同時に波動性現象(回折)も付随、...量子論のフランス革命,

$\psi(\omega, \mathbf{k}) = \exp[i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{x})] = \exp[(Et - \mathbf{p} \cdot \mathbf{x})/i\hbar]$量子自由粒子平面波の仮定

上記 ψ を固有値関数と仮定して見ると、実際の可観物理量=自己共役演算子が浮上する。

エネルギー期待値: $\langle \psi | E | \psi \rangle = \langle \psi | (i\hbar \partial / \partial t) \psi \rangle$

$$E = i\hbar \partial / \partial t$$

運動量期待値: $\langle \psi | p_x | \psi \rangle = \langle \psi | (-i\hbar \partial / \partial x) \psi \rangle$

$$p_x = -i\hbar \partial / \partial x$$

(8) 水素原子の電子状態 Schrödinger 方程式導出(1926)。....物質波仮説 2 年後。

古典力学エネルギー式: $E = p^2/2m + V(r) = H$, ...ハミルトニアンエネルギ演算子、 $V(r)$ =電子原子静電力

物理量対応類推: $E = i\hbar \partial / \partial t$, ... $p^2 = -(\hbar^2/2m)[\partial^2 / \partial x^2 + \partial^2 / \partial y^2 + \partial^2 / \partial z^2]$.

$H = -(\hbar^2/2m)[\partial^2 / \partial x^2 + \partial^2 / \partial y^2 + \partial^2 / \partial z^2] + V(r)$, ... $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$, $\mathbf{x} = (x, y, z)$.

固有値式対応: $E \psi = H \psi \Rightarrow i\hbar \partial \psi / \partial t = [-(\hbar^2/2m)[\partial^2 / \partial x^2 + \partial^2 / \partial y^2 + \partial^2 / \partial z^2] + V(r)] \psi$.

$\psi(\mathbf{x}, t) = \exp(Et/i\hbar) \psi(\mathbf{x}) \Rightarrow [-(\hbar^2/2m)[\partial^2 / \partial x^2 + \partial^2 / \partial y^2 + \partial^2 / \partial z^2] + e^2/4\pi\epsilon_0 r] \psi(\mathbf{x}) = E \psi(\mathbf{x})$

*水素原子大成功から量子力学は实用大発展！！、同時に時間発展論大停滞も、