

座標基底と運動量演算子

式(70) (運動量演算子 \hat{p} の座標基底 $|x\rangle$ への作用) の導出。

座標演算子の座標基底 $|x\rangle$ への作用：

$$\hat{x}|x\rangle = x|x\rangle, \quad \langle x|\hat{x} = x\langle x|$$

§1 より、規格化と完全性

$$\langle x|x'\rangle = \delta(x-x'), \quad \int dx|x\rangle\langle x| = 1$$

交換関係 $[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$ の行列要素を考えると

$$\begin{aligned} \langle x|i\hbar|x'\rangle &= i\hbar\delta(x-x') \\ \langle x|[\hat{x}, \hat{p}]|x'\rangle &= \langle x|(\hat{x}\hat{p} - \hat{p}\hat{x})|x'\rangle \\ &= \langle x|(x\hat{p} - \hat{p}x')|x'\rangle \\ &= (x-x')\langle x|\hat{p}|x'\rangle \\ \Rightarrow \langle x|\hat{p}|x'\rangle &= \frac{i\hbar}{x-x'}\delta(x-x') \end{aligned}$$

ここで任意の関数 $f(x)$ に対し

$$\begin{aligned} \int dx f(x)x \frac{d}{dx}\delta(x) &= - \int dx \frac{d}{dx}[f(x)x]\delta(x) \quad \leftarrow (\text{部分積分、表面項は } \delta(x) \text{ が消えるので } 0) \\ &= - \int dx \left[x \frac{df(x)}{dx} + f(x) \right] \delta(x) \\ &= - \int dx f(x)\delta(x) \quad \leftarrow \int xg(x)\delta(x)dx = 0 \end{aligned}$$

より

$$x \frac{d}{dx}\delta(x) = -\delta(x)$$

である。 $x \rightarrow x-x'$ と置き換えると、 $d(x-x') = dx$ より

$$\begin{aligned} (x-x') \frac{d}{dx}\delta(x-x') &= -\delta(x-x') \\ \frac{1}{x-x'}\delta(x-x') &= -\frac{d}{dx}\delta(x-x') \end{aligned}$$

となるので、

$$\langle x|\hat{p}|x'\rangle = -i\hbar \frac{d}{dx}\delta(x-x')$$

を得る。よって

$$\begin{aligned}
 \langle x | \hat{p} &= \int dx' \langle x | \hat{p} | x' \rangle \langle x' | \\
 &= \int dx' \left[-i\hbar \frac{d}{dx} \delta(x - x') \right] \langle x' | \\
 &= -i\hbar \frac{d}{dx} \int dx' \delta(x - x') \langle x' | \\
 &= -i\hbar \frac{d}{dx} \langle x |
 \end{aligned} \tag{C1}$$

また

$$\begin{aligned}
 \hat{p} | x \rangle &= \int dx' | x' \rangle \langle x' | \hat{p} | x \rangle \\
 &= \int dx' | x' \rangle \left[-i\hbar \frac{d}{dx'} \delta(x' - x) \right] \\
 &= -i\hbar \int dx' | x' \rangle \left[\frac{d}{dx'} \delta(x' - x) \right]
 \end{aligned}$$

この場合 (C1) と異なり微分が dx' になっているためそのまま積分の外に出せず、 δ 関数にも微分がかかっているので通常の積分ができない。そこで部分積分を行うと

$$\hat{p} | x \rangle = i\hbar \int dx' \left[\frac{d}{dx'} | x' \rangle \right] \delta(x' - x) \quad \leftarrow (\text{表面項は } \delta(x' - x) \text{ が消えるので } 0)$$

となる。 δ 関数の微分が外れたので積分が実行でき

$$\hat{p} | x \rangle = i\hbar \frac{d}{dx} | x \rangle$$

つまり

$$\langle x | \hat{p} = -i\hbar \frac{d}{dx} \langle x |, \quad \hat{p} | x \rangle = +i\hbar \frac{d}{dx} | x \rangle$$

となる。

直感的な覚え方： $\hat{p} \rightarrow -i\hbar d/dx$ は座標表示の波動関数 $\phi(x)$ に対して作用させる際の置き換えであり、これはブラケットで書くと $\phi(x) = \langle x | \phi \rangle$ と表される。ここに $|x\rangle$ ではなく $\langle x|$ が入っているため、 \hat{p} を $\langle x|$ に作用させた方と同じ演算になる。

ガウス積分

ガウス積分の公式

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\alpha x^2} = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \tag{71}$$

の導出。

左辺を I と置いて、 I^2 を計算すると

$$\begin{aligned} I &\equiv \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\alpha x^2} \\ I^2 &= \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\alpha x^2} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-\alpha y^2} = \int_{-\infty}^{\infty} dx \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-\alpha(x^2+y^2)} \end{aligned}$$

I^2 の計算で、同じ積分変数を使ってはいけないことに注意。2次元極座標 $(x, y) = (r \cos \theta, r \sin \theta)$ に変数変換すると、 $dx dy = r dr d\theta$ より

$$\begin{aligned} &= \int_0^{\infty} dr r \int_0^{2\pi} d\theta e^{-\alpha r^2} \\ &= 2\pi \int_0^{\infty} dr r e^{-\alpha r^2} \end{aligned}$$

$X = r^2$ とすると、 $dX = 2r dr$ なので

$$\begin{aligned} I^2 &= 2\pi \int_0^{\infty} \frac{dX}{2r} r e^{-\alpha X} = \pi \int_0^{\infty} dX e^{-\alpha X} = \pi \left[\frac{e^{-\alpha X}}{-\alpha} \right]_0^{\infty} = \frac{\pi}{\alpha} \\ I &= \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \end{aligned}$$

を得る。公式の両辺を α で微分すると

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\alpha} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\alpha x^2} &= \frac{d}{d\alpha} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \\ \int_{-\infty}^{\infty} dx \frac{d}{d\alpha} e^{-\alpha x^2} &= \sqrt{\pi} \frac{d}{d\alpha} \alpha^{-1/2} \\ - \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 e^{-\alpha x^2} &= \sqrt{\pi} \frac{-1}{2} \alpha^{-3/2} \\ \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 e^{-\alpha x^2} &= \frac{1}{2\alpha} \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}} \end{aligned}$$

のように、 x の偶数べきを挟んだガウス積分の公式も得られる。