

物理学演習第 1 No.1, 2 レポート

佐々木良輔

1-1.(d)

関数 $f(x) = x^2$ を Fourier 級数で表わせ

$f(x)$ は偶関数なので

$$\begin{aligned} B_n &= 0 \\ A_0 &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 dx = \frac{2}{3} \pi^2 \\ A_n &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx dx \\ &= \frac{1}{\pi} \left\{ \left[x^2 \frac{\sin nx}{n} \right]_{-\pi}^{\pi} - \frac{2}{n} \int_{-\pi}^{\pi} x \sin nx dx \right\} \\ &= -\frac{2}{n\pi} \left\{ \left[-x \frac{\cos nx}{n} \right]_{-\pi}^{\pi} + \frac{1}{n} \int_{-\pi}^{\pi} \cos nx dx \right\} \\ &= \frac{2}{n^2 \pi} (\pi \cos n\pi + \pi \cos n\pi) \\ &= \frac{4}{n^2} \cos n\pi \\ &= \frac{4}{n^2} (-1)^n \end{aligned}$$

以上から

$$f(x) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} \cos nx \quad (1)$$

1-1.(e)

(i)

(1) 式において $x = \pi$ とすると

$$\begin{aligned} f(\pi) &= \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} \cos n\pi \\ &= \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{2n}}{n^2} = \pi^2 \\ \therefore \zeta(2) &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6} \end{aligned}$$

(ii)

(1) 式において $x = 0$ とすると

$$f(0) = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n^2} = 0$$

両辺に -1 を掛けると

$$\begin{aligned} -\frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n^2} &= 0 \\ -\text{Li}_2(-1) &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n^2} = \frac{\pi^2}{12} \end{aligned}$$

2-3.(d)

$A = x$, $B = p$ としたとき交換関係を考える.

$$\begin{aligned} [x, p]\psi &= x \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} \psi - \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} x \psi \\ &= x \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} \psi - \left(\frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} x \cdot \psi + \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} \psi \cdot x \right) \\ &= -\frac{\hbar}{i} \psi = i\hbar \psi \end{aligned}$$

したがって $[x, p] = i\hbar$ であり $C = \hbar$ となる. 以上と Kennard-Robertson の不等式から

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

が示された.

また等号成立時は $I(\lambda) = \langle (\lambda \tilde{A} + i\tilde{B})\psi, (\lambda \tilde{A} + i\tilde{B})\psi \rangle = 0$ より $(\lambda \tilde{A} + i\tilde{B})\psi = 0$ である. ここで

$$\begin{aligned} \tilde{x} &= x - \langle x \rangle \\ \tilde{p} &= \frac{\hbar}{i} \frac{d}{dx} - \langle p \rangle \end{aligned}$$

なので $(\lambda\tilde{A} + i\tilde{B})\psi = 0$ は以下のように書き換わる.

$$\left[\lambda(x - \langle x \rangle) + \hbar \frac{d}{dx} - i\langle p \rangle \right] \psi = 0$$

この微分方程式を解く.

$$\frac{d\psi}{dx} = \left[-\frac{\lambda}{\hbar}(x - \langle x \rangle) + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle \right] \psi$$

変数分離法を用いると

$$\begin{aligned} \int \frac{d\psi}{\psi} &= \int dx \left(-\frac{\lambda}{\hbar}(x - \langle x \rangle) + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle \right) \\ \log \psi &= -\frac{\lambda}{2\hbar}(x - \langle x \rangle)^2 + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle x + C \\ \psi &= \exp \left((x - \langle x \rangle)^2 + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle x + C \right) \\ &= \exp \left((x - \langle x \rangle)^2 + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle x + C \right) \end{aligned}$$

$$\therefore \psi(x) = A \exp \left(\left(x - \frac{2\langle x \rangle + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle}{2} \right)^2 \right) \quad (A := e^{\langle x \rangle^2 + C - \left(\frac{2\langle x \rangle + \frac{i}{\hbar}\langle p \rangle}{2} \right)^2})$$

となり, これは確かにガウス関数である.