

# 物理学演習II 第14回 3次元の閉じ込め, 期待値, 不確定性関係

2017年1月20日 担当: 佐藤 純

**問題1** 3辺の長さが  $a, b, c$  の直方体に閉じ込められた質量  $m$  の粒子を考える(下図参照). すなわち, 箱の中では  $V = 0$ , 外では  $V = \infty$  のポテンシャル  $V$  中を運動する質量  $m$  の粒子を考える.

(1-1) 箱の内部において, この粒子の波動関数  $\psi(x, y, z)$  が満たすべき Schrödinger 方程式は

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \psi(x) = E\psi(x)$$

である. 波動関数を

$$\psi(x, y, z) = X(x)Y(y)Z(z)$$

と変数分離したとき,  $X(x)$ ,  $Y(y)$ ,  $Z(z)$  が満たす微分方程式を求めよ.

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi(x) = \frac{\partial^2}{\partial x^2} \{X(x)Y(y)Z(z)\} = X''(x)Y(y)Z(z)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial y^2} \psi(x) = \frac{\partial^2}{\partial y^2} \{X(x)Y(y)Z(z)\} = X(x)Y''(y)Z(z)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial z^2} \psi(x) = \frac{\partial^2}{\partial z^2} \{X(x)Y(y)Z(z)\} = X(x)Y(y)Z''(z) \text{ より,}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} (X''YZ + XY''Z + XYZ'') = EXYZ \text{ なので, 両辺を } XYZ \text{ で割って,}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} + \frac{Z''}{Z} \right) = E \text{ となる. ここで,}$$

( $x$ だけの関数) + ( $y$ だけの関数) + ( $z$ だけの関数) = 定数なので, 左辺各項は全て定数となる.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{X''}{X} = E_x, \quad \boxed{-\frac{\hbar^2}{2m} X''(x) = E_x X(x)}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{Y''}{Y} = E_y, \quad \boxed{-\frac{\hbar^2}{2m} Y''(x) = E_y Y(x)}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{Z''}{Z} = E_z, \quad \boxed{-\frac{\hbar^2}{2m} Z''(x) = E_z Z(x)} \quad (E = E_x + E_y + E_z)$$

(1-2) 一次元閉じ込め ( $0 < x < a$ ) の場合の Schrödinger 方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = E\psi(x)$$

の解

$$\psi(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi}{a} x, \quad E = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} n^2 \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

を用いて, 3次元閉じ込めの場合の波動関数  $\psi(x, y, z)$  およびエネルギー  $E$  を決定せよ.

$$X(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n_x \pi}{a} x, \quad E_x = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} n_x^2 \quad (n_x = 1, 2, 3, \dots)$$

$$Y(y) = \sqrt{\frac{2}{b}} \sin \frac{n_y \pi}{b} y, \quad E_y = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mb^2} n_y^2 \quad (n_y = 1, 2, 3, \dots)$$

$$Z(z) = \sqrt{\frac{2}{c}} \sin \frac{n_z \pi}{c} z, \quad E_z = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mc^2} n_z^2 \quad (n_z = 1, 2, 3, \dots)$$

より,

$$\boxed{\psi(x) = \frac{2^{\frac{3}{2}}}{\sqrt{abc}} \left( \sin \frac{n_x \pi}{a} x \right) \left( \sin \frac{n_y \pi}{b} y \right) \left( \sin \frac{n_z \pi}{c} z \right)}$$

$$\boxed{E = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m} \left( \frac{n_x^2}{a^2} + \frac{n_y^2}{b^2} + \frac{n_z^2}{c^2} \right) \quad (n_x, n_y, n_z = 1, 2, 3, \dots)}$$

- (1-3)  $b = c = 2a$  の場合に、基底状態エネルギー、第1, 2, 3励起エネルギーを求め、それぞれの縮退度を述べよ。

$b = c = 2a$  であるので、余分な定数部分を前にくくり出すと、

$$\begin{aligned} E_{n_x, n_y, n_z} &= \frac{\hbar^2}{2m} \left\{ \left( \frac{\pi}{a} \right)^2 n_x^2 + \left( \frac{\pi}{b} \right)^2 n_x^2 + \left( \frac{\pi}{c} \right)^2 n_x^2 \right\} \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \left\{ \left( \frac{\pi}{a} \right)^2 n_x^2 + \left( \frac{\pi}{2a} \right)^2 n_x^2 + \left( \frac{\pi}{2a} \right)^2 n_x^2 \right\} \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\pi}{2a} \right)^2 (4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \end{aligned}$$

となる。分数にすると計算が面倒なので分数にならないように前に $\left(\frac{\pi}{2a}\right)^2$ をくくりだす。

$n_x, n_y, n_z = 1, 2, 3, \dots$  に対し、 $4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2$  が小さい順に並べればよい。

(i) まず、全部1のときが一番小さい。 $(n_x, n_y, n_z) = (1, 1, 1)$ .

$4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2 = 4 + 1 + 1 = 6$  である。 $E_{111} = 6e$ .

(ii) 次に、どこかひとつだけ2にするのだが、 $n_x$ を2にしてしまうと、

$(n_x, n_y, n_z) = (2, 1, 1)$  より  $4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2 = 16 + 1 + 1 = 18$  と一緒に増えてしまう。

そこで、 $n_y$ だけ2にして $(n_x, n_y, n_z) = (1, 2, 1)$  とすると  $4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2 = 4 + 4 + 1 = 9$  となり、18より小さく出来る。これが2番目に小さいエネルギーである。 $n_z = 2$  としても同様で、結局  $E_{121} = E_{112} = 9e$  が次に小さいエネルギーとなる。

(iii) この次は、 $(n_x, n_y, n_z) = (2, 1, 1), (1, 2, 2), (1, 3, 1)$  などが考えられるが、 $4n_x^2 + n_y^2 + n_z^2$  を計算すると  $E_{211} = 18e, E_{122} = 12e, E_{131} = 14e$  となる。

以上より、エネルギーを小さい順に並べると

$$\begin{aligned} E_{111} &= 6e, \\ E_{121} &= E_{112} = 9e, \\ E_{122} &= 12e, \\ E_{131} &= E_{113} = 14e, \\ E_{211} &= 18e, \end{aligned}$$

となる。

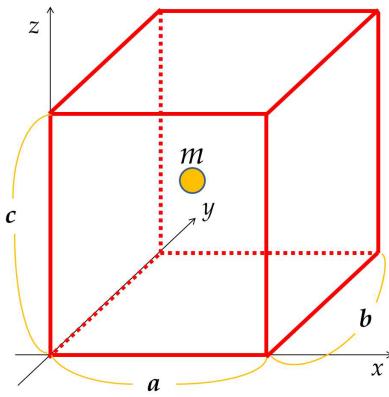
異なる量子数の組  $(n_x, n_y, n_z)$  に対して同じエネルギーを与えるとき、それらの状態は縮退している、という。

基底状態： $E_{111} = 6e \Rightarrow$  縮退なし

第1励起状態： $E_{121} = E_{112} = 9e \Rightarrow$  2重縮退

第2励起状態： $E_{122} = 12e \Rightarrow$  縮退なし

第3励起状態： $E_{131} = E_{113} = 14e \Rightarrow$  2重縮退



**問題 2** 1 次元の領域  $0 < x < a$  に閉じ込められた質量  $m$  の粒子の波動関数は

$$\psi(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi}{a} x \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

で表される。

(2-1) 位置  $\hat{x}$  と運動量  $\hat{p}_x$  の期待値  $\langle \hat{x} \rangle$ ,  $\langle \hat{p}_x \rangle$  を求めよ.

$$\begin{aligned} \langle \hat{x} \rangle &= \int_0^a \Psi_n^*(x) \hat{x} \Psi_n(x) dx = \frac{2}{a} \int_0^a x \sin^2 \left( \frac{n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \frac{2}{a} \int_0^a x \frac{1 - \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right)}{2} dx \\ &= \frac{1}{a} \int_0^a x dx - \frac{1}{a} \int_0^a x \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx, \end{aligned}$$

$$\int_0^a x dx = \left[ \frac{1}{2} x^2 \right]_0^a = \frac{1}{2} a^2,$$

$$\begin{aligned} \int_0^a x \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx &= \frac{a}{2n\pi} \int_0^a x \left\{ \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right\}' dx \\ &= \frac{a}{2n\pi} \left[ x \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right]_0^a \\ &\quad - \frac{a}{2n\pi} \int_0^a \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx = 0 \end{aligned}$$

より,  $\langle \hat{x} \rangle = \frac{a}{2}$  を得る.

$$\begin{aligned} \langle \hat{p}_x \rangle &= \int_0^a \Psi_n^*(x) \hat{p}_x \Psi_n(x) dx \\ &= (-i\hbar) \frac{2}{a} \int_0^a \sin \left( \frac{n\pi}{a} x \right) \left\{ \frac{d}{dx} \sin \left( \frac{n\pi}{a} x \right) \right\} dx \\ &= (-i\hbar) \frac{2}{a} \frac{n\pi}{a} \int_0^a \sin \left( \frac{n\pi}{a} x \right) \cos \left( \frac{n\pi}{a} x \right) dx \\ &= (-i\hbar) \frac{2}{a} \frac{n\pi}{a} \frac{1}{2} \int_0^a \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx \\ &= (-i\hbar) \frac{2}{a} \frac{n\pi}{a} \frac{1}{2} \frac{a}{2n\pi} \left[ -\cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right]_0^a \\ &= 0 \end{aligned}$$

より,  $\langle \hat{p}_x \rangle = 0$  を得る.

(2-2) 位置  $\hat{x}$  と運動量  $\hat{p}_x$  の2乗の期待値  $\langle \hat{x}^2 \rangle, \langle \hat{p}_x^2 \rangle$  を求めよ.

---

$$\begin{aligned}\langle \hat{x}^2 \rangle &= \int_0^a \Psi_n^*(x) \hat{x}^2 \Psi_n(x) dx = \frac{2}{a} \int_0^a x^2 \sin^2 \left( \frac{n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \frac{2}{a} \int_0^a x^2 \frac{1 - \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right)}{2} dx \\ &= \frac{1}{a} \int_0^a x^2 dx - \frac{1}{a} \int_0^a x^2 \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx,\end{aligned}$$

$$\int_0^a x^2 dx = \left[ \frac{1}{3} x^3 \right]_0^a = \frac{1}{3} a^3,$$

$$\begin{aligned}&\int_0^a x^2 \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \frac{a}{2n\pi} \int_0^a x^2 \left\{ \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right\}' dx \\ &= \frac{a}{2n\pi} \left[ x^2 \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right]_0^a \\ &\quad - \frac{a}{2n\pi} \int_0^a 2x \sin \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \left( \frac{a}{2n\pi} \right)^2 \int_0^a 2x \left\{ \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right\}' dx \\ &= \left( \frac{a}{2n\pi} \right)^2 \left[ 2x \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right]_0^a \\ &\quad - \left( \frac{a}{2n\pi} \right)^2 \int_0^a 2 \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \left( \frac{a}{2n\pi} \right)^2 2a\end{aligned}$$

より,  $\langle \hat{x}^2 \rangle = \frac{1}{3} a^2 - \left( \frac{a}{2n\pi} \right)^2 2 = \frac{a^2}{3} - \frac{a^2}{2n^2\pi^2}$  を得る.

---

$$\begin{aligned}\langle \hat{p}_x^2 \rangle &= \int_0^a \Psi_n^*(x) \hat{p}_x^2 \Psi_n(x) dx \\ &= (-i\hbar)^2 \frac{2}{a} \int_0^a \sin \left( \frac{n\pi}{a} x \right) \left\{ \frac{d^2}{dx^2} \sin \left( \frac{n\pi}{a} x \right) \right\} dx \\ &= \frac{2\hbar^2}{a} \left( \frac{n\pi}{a} \right)^2 \int_0^a \sin^2 \left( \frac{n\pi}{a} x \right) dx \\ &= \frac{2\hbar^2}{a} \left( \frac{n\pi}{a} \right)^2 \frac{1}{2} \int_0^a \left\{ 1 - \cos \left( \frac{2n\pi}{a} x \right) \right\} dx \\ &= \frac{2\hbar^2}{a} \left( \frac{n\pi}{a} \right)^2 \frac{1}{2} a \\ &= \left( \frac{n\pi\hbar}{a} \right)^2\end{aligned}$$

より,  $\langle \hat{p}_x^2 \rangle = \left( \frac{n\pi\hbar}{a} \right)^2$  を得る.

(2-3) 位置の不確かさ  $\Delta x$  と運動量の不確かさ  $\Delta p_x$  が

$$\Delta x = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2}, \quad \Delta p_x = \sqrt{\langle \hat{p}_x^2 \rangle - \langle \hat{p}_x \rangle^2}$$

で求まるとき,

$$\Delta x \cdot \Delta p_x > \hbar/2$$

となることを示せ.

---

$$\begin{aligned} (\Delta x \cdot \Delta p_x)^2 &= (\Delta x)^2 (\Delta p_x)^2 \\ &= (\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2) (\langle \hat{p}_x^2 \rangle - \langle \hat{p}_x \rangle^2) \\ &= \left( \frac{a^2}{3} - \frac{a^2}{2n^2\pi^2} - \left(\frac{a}{2}\right)^2 \right) \left( \frac{n\pi\hbar}{a} \right)^2 \\ &= \left( \frac{a^2}{12} - \frac{a^2}{2n^2\pi^2} \right) \left( \frac{n\pi\hbar}{a} \right)^2 \\ &= \hbar^2 \left( \frac{n^2\pi^2}{12} - \frac{1}{2} \right) \end{aligned}$$

ここで,  $n \geq 1, \pi > 3$  より,

$$(\Delta x \cdot \Delta p_x)^2 > \hbar^2 \left( \frac{1^2 3^2}{12} - \frac{1}{2} \right) = \left( \frac{\hbar}{2} \right)^2$$

であるが,  $\Delta x, \Delta p_x \geq 0$  なので,  $\Delta x \cdot \Delta p_x > \hbar/2$  が示された.