

試験問題		試験日	曜日	時限	担当者
科目名	量子力学 I	2014 年 1 月 24 日	金	2	田崎

答だけではなく、考え方や計算の筋道を簡潔に書くこと（単純な計算問題は答だけでもいいが）。解答の順番は（0 番以外）自由。解答用紙の裏面も使用してよい。試験後、答案を受け取りにくること。2014 年 9 月を過ぎたら、答案を予告なく処分する。

0. これは冒頭に書くこと。レポートの提出状況を書け（冒頭に何も記述がなければ、レポートは提出していないとみなす）。レポートは、返却済みのものも新規のものも、今日答案にはさんで提出すること。

1.  $L_1, L_2$  を正の定数とする。辺の長さが  $L_1, L_2$  の長方形の領域に閉じ込められた質量  $m$  の自由粒子の定常状態のシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left\{ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right\} \varphi(x, y) = E \varphi(x, y) \quad (1)$$

を考える。ただし、 $0 \leq x \leq L_1, 0 \leq y \leq L_2$  である。境界条件は任意の  $x, y$  について

$$\varphi(0, y) = \varphi(L_1, y) = 0, \quad \varphi(x, 0) = \varphi(x, L_2), \quad \left. \frac{\partial \varphi(x, y)}{\partial y} \right|_{y=0} = \left. \frac{\partial \varphi(x, y)}{\partial y} \right|_{y=L_2} \quad (2)$$

とする（ $x$  方向は両端で波動関数がゼロ、 $y$  方向は周期境界）。

(a)  $\varphi(x, y) = f(x)g(y)$  のように書けるとしたら、 $f(x), g(y)$  の満たすべき境界条件はどうなるか？

上で求めた境界条件を満たす  $f(x), g(y)$  がそれぞれ

$$f''(x) = -a f(x), \quad g''(y) = -b g(y) \quad (3)$$

を満たすとする（ $a, b$  は解に応じて定まる実定数）。

(b)  $\varphi(x, y) = f(x)g(y)$  が (1) を満たすことを示せ。このときの  $E$  を  $a, b$  で表わせ。

(c) (3) を満たす  $f(x), g(y), a, b$  を全て求めよ。それを用いて、シュレディンガー方程式 (1) の解（つまり、エネルギー固有値とエネルギー固有状態）をすべて求めよ。エネルギー固有状態は規格化せよ。

2. 1次元の区間におけるデルタ関数型のポテンシャル中の質量  $m$  の粒子の定常状態のシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\varphi''(x) + v_0\delta(x)\varphi(x) = E\varphi(x) \quad (4)$$

を考える。 $v_0$  は正の定数である。 $x$  は  $-L \leq x \leq L$  の範囲を動く。

境界条件は  $\varphi(-L) = \varphi(L) = 0$  とする。講義で示したように、(4) の解は原点で接続条件  $\varphi'(+0) - \varphi'(-0) = (2mv_0/\hbar^2)\varphi(0)$  を満たす。

- (a) 座標の反転（つまり、 $x$  を  $-x$  に変えること）について反対称なエネルギー固有状態の波動関数、およびそれに対応するエネルギー固有値をすべて求めよ。エネルギー固有関数は規格化しなくてもよい。
- (b) 座標の反転（つまり、 $x$  を  $-x$  に変えること）について対称なエネルギー固有状態に対応するエネルギー固有値を得るための関係を求めよ。
- (c) 問い (b) で求めたなかで最も低いエネルギー固有値に注目する。 $v_0 \rightarrow 0$  および  $v_0 \rightarrow \infty$  の極限で、このエネルギー固有値がどうなるかを調べよ。これら極限のエネルギーの物理的な意味を考えよ（ヒント：問い (a) で求めた最低のエネルギー固有値と比較せよ）。

3. 1次元の1粒子の量子力学系を考え、 $\hat{x}$ ,  $\hat{p}$  をそれぞれ位置と運動量の演算子とする。講義でみたように

$$\hat{a} := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \hat{x} + i\sqrt{\frac{1}{2m\hbar\omega}} \hat{p} \quad (5)$$

と定義すると、調和振動子のハミルトニアンは

$$\hat{H} = \hbar\omega \left( \hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2} \right) \quad (6)$$

と書ける（ $m > 0$  は粒子の質量、 $\omega > 0$  は振動子の角振動数）。

(a) 交換関係  $[\hat{a}, \hat{a}^\dagger] = 1$  を示せ。ただし、 $[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$  を証明抜きで使ってよい。

$\varphi_0$  を、 $\hat{a}\varphi_0 = 0$  と  $\langle \varphi_0, \varphi_0 \rangle = 1$  を満たす状態とし、 $\varphi_1 := \hat{a}^\dagger \varphi_0$  と定義する。

(b)  $\varphi_0, \varphi_1$  は  $\hat{H}$  の固有状態であることを示し、それぞれの固有値（つまり、固有エネルギー）を求めよ。

(c)  $\langle \varphi_0, \hat{x}\varphi_0 \rangle, \langle \varphi_0, \hat{x}^2\varphi_0 \rangle, \langle \varphi_1, \hat{x}\varphi_1 \rangle, \langle \varphi_1, \hat{x}^2\varphi_1 \rangle$  を計算せよ。