試験問題		試験日	曜日	時限	担当者
科目名	量子力学 I	2018年1月26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。2018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、今日の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 の長方形状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

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

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

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

とする (x方向もy方向は周期境界)。

- (a) (1) の解は $\varphi(x,y)=f(x)\,g(y)$ のように書ける。 $f(x),\,g(y)$ の満たすべき境界条件と微分方程式はどうなるか?
- (b) 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。
- (c) 基底エネルギーと第一励起状態のエネルギーを求め、それぞれの縮退度を求め よ。 $L_1 < L_2$ の場合と $L_1 = L_2$ の場合を別個に考察せよ。

2. a, b を a > b を満たす正の定数、 V_0 を正の定数とする。区間 $-a \le x \le a$ におけるポテンシャル

$$V(x) = \begin{cases} 0 & -a \le x < -b \ \sharp \ \hbar \ li \ b < x \le a \ \mathcal{O} \ \xi \ \sharp \\ V_0 & -b \le x \le b \ \mathcal{O} \ \xi \ \sharp \end{cases} \tag{3}$$

の中の質量 m の粒子の定常状態 (エネルギー固有状態) のシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\varphi''(x) + V(x)\,\varphi(x) = E\,\varphi(x) \tag{4}$$

を考える。境界条件は $\varphi(-a) = \varphi(a) = 0$ とする。

座標の反転について対称なエネルギー固有状態の波動関数は

$$\varphi(x) = \begin{cases} A \sin(k(x+a)) & -a \le x \le -b \\ B \cosh(\kappa x) & -b \le x \le b \\ A \sin(k(-x+a)) & b \le x \le a \end{cases}$$
 (5)

と書ける。ただし A, B, k, κ は(これから決める)定数である。

- (a) エネルギー固有値 E を k を用いて表わせ。
- (b) エネルギー固有値 E を κ を用いて表わせ。
- (c) 波動関数の連続性の条件に注意して、kを決めるための条件を求めよ(この条件の中に κ を含めないこと)。

座標の反転について反対称なエネルギー固有状態についても同様の考察をしよう。

- (d) 上の (5) のように波動関数の一般的な形を書け。
- (e) 波数kを決めるための条件を求めよ。

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

$$\hat{a} := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \ \hat{x} + i\sqrt{\frac{1}{2m\hbar\omega}} \ \hat{p} \tag{6}$$

と定義すると、調和振動子のハミルトニアンは

$$\hat{H} = \hbar\omega \left(\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + \frac{1}{2} \right) \tag{7}$$

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。

 $|\varphi_0\rangle$ を、 $\hat{a}|\varphi_0\rangle = 0$ と $\langle \varphi_0|\varphi_0\rangle = 1$ を満たす状態とし、

$$|\varphi_2\rangle := \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{a}^{\dagger})^2 |\varphi_0\rangle \tag{8}$$

という状態を定義する。

- (b) $|\varphi_0\rangle$, $|\varphi_2\rangle$ 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。 $|\varphi_2\rangle$ が規格化されていることを示せ。
- (c) $\langle \varphi_0 | \hat{x} | \varphi_0 \rangle$ および $\langle \varphi_0 | \hat{x}^2 | \varphi_2 \rangle$ を計算せよ。