答だけではなく考え方や計算の筋道を簡潔に書け(単純な計算問題は答だけでよい)。第n 問の解答はn 枚目の解答用紙に書くこと(ここで、n=1,2,3,4)。解答用紙の裏面も使用してもよい(解答用紙のスペースが不足する場合には追加の用紙を渡す。一枚の用紙に複数の問題の解答を書かないこと)。試験後、答案を受け取りにくること。2023 年 9 月を過ぎたら答案を予告なく処分する。

問題用紙は2枚あり、問題は第4問まである。

1. L を正の定数とする。辺の長さが L の正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(エネルギー固有状態)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、 $0 \le x \le L, 0 \le y \le L$ であり、x 方向、y 方向ともに周期的境界条件を取る。

(a) 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。

導出は簡略でよい。最終的な解答をまとめて書くこと。その際、自分で導入した変数(例えば、 $n_{\rm x},n_{\rm y}$)の範囲を必ず明示すること。

エネルギー固有値を低い方から順に E_{GS} , E_{1st} , E_{2nd} , E_{3rd} とする。(これらは全て異なった値をとることに注意。)

(b) E_{GS} , E_{1st} , E_{2nd} , E_{3rd} を求め、それぞれの縮退度(エネルギー固有値に対応する独立なエネルギー固有状態の個数)を求めよ。

- **2.** 区間 [0,a] における(十分に性質のよい)任意のポテンシャル U(x) を考える。U(x) の最小値を U_{\min} とする。
 - (a) 二回微分可能で $\varphi(0) = \varphi(a) = 0$ を満たす任意の波動関数 $\varphi(x)$ について、

$$\int_0^a dx \, \{\varphi(x)\}^* \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \varphi''(x) + U(x)\varphi(x) \right\} = \frac{\hbar^2}{2m} \int_0^a dx \, |\varphi'(x)|^2 + \int_0^a dx \, U(x) \, |\varphi(x)|^2$$
(2)

が成り立つことを示せ。

ゼロ境界条件 $\varphi(0)=\varphi(a)=0$ のもとでの区間 [0,a] におけるシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\varphi''(x) + U(x)\varphi(x) = E\varphi(x)$$
(3)

を考える。

(b) 不等式 (2) を用いて、(3) で決まる任意のエネルギー固有値 E が

$$E \ge U_{\min}$$
 (4)

を満たすことを証明せよ。

(c) (時間が余った人のための満点外の問題) ここまでは講義でやったそのままだが、 もう少し工夫すると、任意のエネルギー固有値について

$$E \ge \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} + U_{\min} \tag{5}$$

が示せる。これを証明せよ。

3. a, b, V_0 を正の定数とする。区間 [0, a+b] に閉じ込められ、ポテンシャル

$$V(x) = \begin{cases} V_0, & 0 \le x \le a \\ 0, & a < x \le a + b \end{cases}$$
 (6)

からの力を受ける質量 m の粒子のシュレディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\varphi''(x) + V(x)\varphi(x) = E\varphi(x) \tag{7}$$

を考える。境界条件は $\varphi(0)=\varphi(a+b)=0$ である。エネルギー固有値 E が $E>V_0$ を満たすエネルギー固有状態について考えよう。講義と同様、 $v_0=2mV_0/\hbar^2$ とする。

- (a) エネルギー固有状態の波動関数の(候補)を、 $0 \le x \le a$ の範囲で、(未知の) 波数 $k_1 > 0$ を用いて三角関数で表せ。波動関数は境界条件 $\varphi(0) = 0$ を満たすことに注意。規格化のことは気にせず全体の任意定数を残せばよい。
- (b) エネルギー固有状態の波動関数の(候補)を、 $a < x \le a + b$ の範囲で、(未知の) 波数 $k_2 > 0$ を用いて三角関数で表せ。波動関数は境界条件 $\varphi(a+b) = 0$ を満たす ことに注意。規格化のことは気にせず全体の任意定数を残せばよい。
- (c) k_1 と k_2 の関係を求めよ。
- (d) x = a での接続条件から k_2 の満たすべき関係を求めよ。tan を使うといい。この 関係には k_1 (あるいは、 k_2 以外の未知の量)を含めないこと。
- (e) $ak_1 \ll 1$ が成り立つような k_2 の範囲だけを考える。 $|x| \ll 1$ なら $\tan(x) \simeq x$ という近似を用いて (d) で求めた関係を簡単化せよ。グラフを描いて、簡単化された関係から k_2 がどのように決まるかを調べよ。

4. 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

$$\hat{a} := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \ \hat{x} + i\sqrt{\frac{1}{2m\hbar\omega}} \ \hat{p}, \quad \hat{a}^{\dagger} := \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \ \hat{x} - i\sqrt{\frac{1}{2m\hbar\omega}} \ \hat{p}$$
 (8)

と定義すると、調和振動子のハミルトニアンは

$$\hat{H} = \hbar\omega \left(\hat{a}^{\dagger} \hat{a} + \frac{1}{2} \right) \tag{9}$$

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、 $|\varphi_1\rangle:=\hat{a}^\dagger|\varphi_0\rangle$ という状態を定義する。(このとき $\langle \varphi_1|=\langle \varphi_0|\hat{a}$ である。)

- (b) $|\varphi_0\rangle$, $|\varphi_1\rangle$ 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。 $|\varphi_1\rangle$ が規格化されていることを示せ。
- (c) $\langle \varphi_0 | \hat{x} | \varphi_0 \rangle$, $\langle \varphi_1 | \hat{x} | \varphi_1 \rangle$ 、 $\langle \varphi_0 | \hat{x}^2 | \varphi_0 \rangle$, $\langle \varphi_1 | \hat{x}^2 | \varphi_1 \rangle$, を求めよ。