

## [専門科目 (物理学)] (全2題)

[問題1] 以下の文章を読み、問A~Cに答えよ。

図1に表される直交座標の $xy$ 平面に束縛されたスピンを持たない質量 $M$ の荷電粒子の2次元調和振動子の量子状態を考える。系のハミルトニアンは

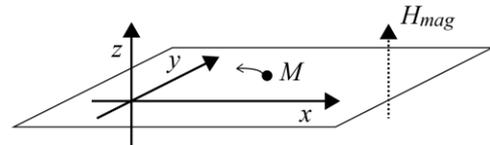


図1  $xy$ 平面に束縛された荷電粒子

$$\hat{H}(x, y) = -\frac{\hbar^2}{2M} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) + \frac{1}{2} M \omega^2 (x^2 + y^2) \quad (1)$$

となる。ここで $\hbar = h/(2\pi)$ で $h$ はプランク定数、 $\omega$ は調和振動子の振動数である。

$x$ 座標に関する1次元の調和振動子の波動関数 $\psi_{n_x}(x)$ は次式のシュレディンガー方程式により与えられる。

$$\left( -\frac{\hbar^2}{2M} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{1}{2} M \omega^2 x^2 \right) \psi_{n_x}(x) = \hbar \omega \left( n_x + \frac{1}{2} \right) \psi_{n_x}(x) \quad (2)$$

ここで $n_x$  ( $n_x = 0, 1, 2, \dots$ )は振動量子数である。 $n_x = 0$ および $n_x = 1$ の波動関数は、

$$\psi_0(x) = C_0 \exp\left(-\frac{M\omega}{2\hbar} x^2\right) \quad (3)$$

$$\psi_1(x) = C_1 x \exp\left(-\frac{M\omega}{2\hbar} x^2\right) \quad (4)$$

である。ここで $C_0$ 及び $C_1$ は規格化定数である。 $y$ 座標に関する1次元の調和振動子の波動関数 $\psi_{n_y}(y)$ も振動量子数 $n_y$  ( $n_y = 0, 1, 2, \dots$ )を用いて同様の表式となる。

2次元の調和振動子の量子状態は、量子数 $N$  ( $N = 0, 1, 2, \dots$ )を用いて表される。波動関数 $\Psi_N(x, y)$ は、1次元の調和振動子の波動関数 $\psi_{n_x}(x)$ と $\psi_{n_y}(y)$ から構成することが可能であり、例えば、基底状態 $N = 0$ の波動関数は $\Psi_0(x, y) = \boxed{\text{ア}}$ と表せる。また、量子数 $N$ の状態のエネルギーは $E_N = \boxed{\text{イ}}$ となる。 $N \geq 1$ では量子状態は縮重し、縮重している状態の数は $\boxed{\text{ウ}}$ である。

さて、この 2 次元の調和振動子を 2 次元極座標  $r, \phi$  で取り扱う。

$$x = r \cos \phi \quad (5)$$

$$y = r \sin \phi \quad (6)$$

ここで、 $0 \leq r < \infty$  及び  $0 \leq \phi < 2\pi$  である。角運動量演算子  $\hat{L}$  を直交座標から極座標に変換すると、 $\phi$  の関数として角運動量演算子の固有方程式が得られる。

$$\hat{L}(\phi)\Phi_m(\phi) = \hbar m \Phi_m(\phi) \quad (7)$$

$$\hat{L}(\phi) = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial \phi} \quad (8)$$

ここで  $m$  は整数で、角運動量の量子数である。 $\Phi_m(\phi)$  はその固有関数である。

極座標で表示されたシュレディンガー方程式は

$$\hat{H}(r, \phi)\Psi_{Nm}(r, \phi) = E_N \Psi_{Nm}(r, \phi) \quad (9)$$

と表され、極座標に変換された式(1)のハミルトニアンは

$$\hat{H}(r, \phi) = -\frac{\hbar^2}{2M} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{\hat{L}^2(\phi)}{2Mr^2} + \frac{1}{2} M \omega^2 r^2 \quad (10)$$

となる。波動関数は、 $r$  の関数  $R_{Nm}(r)$  と式(7)で与えられる角運動量演算子の固有関数  $\Phi_m(\phi)$  の積で次式のように表される。

$$\Psi_{Nm}(r, \phi) = R_{Nm}(r)\Phi_m(\phi) \quad (11)$$

この  $xy$  平面の 2 次元上の量子状態に、図 1 のように  $z$  軸に沿って弱い磁場  $H_{mag}$  を印加すると、荷電粒子と磁場との相互作用

$$\hat{H}' = -\frac{\mu}{\hbar} \hat{L}(\phi) H_{mag} \quad (12)$$

(ここで  $\mu$  は定数) により、 $N \geq 1$  での縮重が解ける。

問 A 2 次元直交座標  $x, y$  を用いた 2 次元調和振動子の量子状態について以下の (a)~(d) に答えよ。

(a) 量子数  $N$  を、 $n_x$  および  $n_y$  を用いて表せ。

(b) 空欄  ア  に入る適切な数式を、 $\psi_{n_x}(x)$  および  $\psi_{n_y}(y)$  を用いて表せ。

このとき、 $n_x$  および  $n_y$  には適切な量子数を用いよ.

- (c) 空欄  に入る適切な数式を答えよ.  
(d) 空欄  に入る適切な数式または数を答えよ.

問 B 2 次元極座標を用いた角運動量演算子  $\hat{L}(\phi)$  の固有状態について以下の(a)～(c)に答えよ.

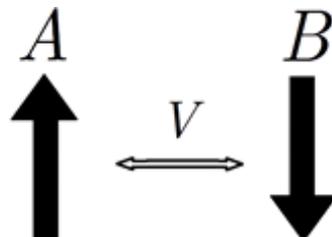
- (a) 固有関数  $\Phi_m(\phi)$  の表式を規格化定数も含めて答えよ.  
(b)  $\Phi_m(\phi)$  は式(10)に含まれる演算子  $\hat{L}^2(\phi)$  の固有関数でもある.  $\Phi_m(\phi)$  の  $\hat{L}^2(\phi)$  の固有値を表す数式を答えよ.  
(c)  $m \neq 0$  のとき, 演算子  $\hat{L}^2(\phi)$  の固有値の縮重度を答えよ.

問 C  $N=1$  の縮重した状態が, 式(12)で与えられる荷電粒子と磁場との相互作用によって分裂した. 以下の(a)～(c)に答えよ.

- (a) 磁場印加前の縮重したすべての状態の波動関数を,  $\psi_{n_x}(x)$  および  $\psi_{n_y}(y)$  を用いて表せ. このとき,  $n_x$  および  $n_y$  には適切な量子数を用いよ.  
(b) 上問(a)の  $x, y$  座標で表された波動関数を極座標  $r, \phi$  で表すと, 変数  $\phi$  に依存する関数部分は異なる量子数  $m$  を持つ  $\Phi_m(\phi)$  の線形結合で表せる. このとき, 取り得る  $m$  の値をすべて答えよ.  
(c) 磁場印加後に分裂したすべての状態について, 磁場印加前と後のエネルギー差を表す数式を答えよ.

[問題2] 以下の文章を読み、問 A, B に答えよ。なお、解答用紙には結果だけではなく、計算過程も記述すること。

2個のスピン  $A, B$  がある。それぞれのスピンの上向き、下向きの状態を  $\uparrow, \downarrow$  で区別し、規格化された関数  $\phi_{\uparrow}^i, \phi_{\downarrow}^i$  ( $i = A, B$ ) で表されるとする。



このスピン系の温度  $T$  での平衡状態を調べよう。

図1 相互作用する2スピン系

はじめにスピン  $A$  だけを考え、その状態を列ベクトル  $\phi_{\uparrow}^A = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$ ,  $\phi_{\downarrow}^A = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$  で

記述する。対応するハミルトニアンは行列形式で

$$\mathbf{H}_A = \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & -\varepsilon_A \end{bmatrix} \quad (1)$$

と表される。ここで、 $\uparrow$  状態でのエネルギーは  $0$ 、 $\downarrow$  状態でのエネルギーは  $-\varepsilon_A$  である。 $A$  の分配関数を計算するために行列

$$\mathbf{Z}_A = \exp[-\beta \mathbf{H}_A] \equiv \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-\beta)^n}{n!} \mathbf{H}_A^n \quad (2)$$

を考える。 $\beta = 1/k_B T$  はボルツマン定数  $k_B$  で除した逆温度、 $\mathbf{H}_A^n$  は  $\mathbf{H}_A$  の  $n$  次の積で、 $0$  次は  $\mathbf{H}_A^0 = \mathbf{I}$  で定義されている ( $\mathbf{I}$  は単位行列)。対角行列  $\mathbf{H}_A$  に対し  $\mathbf{Z}_A$  は

$$\mathbf{Z}_A = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \exp(\beta \varepsilon_A) \end{bmatrix} \quad (3)$$

と計算される。 $A$  の分配関数  $Z_A$  はこの行列のトレース ( $n \times n$  正方行列  $\mathbf{X}$  のトレースは対角成分の和  $\text{tr}\{\mathbf{X}\} = \sum_{j=1}^n X_{jj}$ ) であり、 $Z_A = \text{tr}\{\mathbf{Z}_A\} = 1 + \exp(\beta \varepsilon_A)$  となる。

$B$  の  $\uparrow, \downarrow$  状態のエネルギーを  $0, -\varepsilon_B$  とするなら、相互作用のない場合の  $B$  の分配関数  $Z_B$  は、 $Z_A$  と同様にして求られ、 $Z_B = 1 + \exp(\beta \varepsilon_B)$  である。

つぎに両方のスピンを考え ( $\varepsilon_A > \varepsilon_B > 0$ ), 全状態を  $A, B$  の状態関数の積

$\Phi_{\uparrow\uparrow} = \phi_{\uparrow}^A \phi_{\uparrow}^B$ ,  $\Phi_{\downarrow\uparrow} = \phi_{\downarrow}^A \phi_{\uparrow}^B$ ,  $\Phi_{\uparrow\downarrow} = \phi_{\uparrow}^A \phi_{\downarrow}^B$ ,  $\Phi_{\downarrow\downarrow} = \phi_{\downarrow}^A \phi_{\downarrow}^B$  とし, その基底を

$$\Phi_{\uparrow\uparrow} = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \Phi_{\downarrow\uparrow} = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \Phi_{\uparrow\downarrow} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \Phi_{\downarrow\downarrow} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} \quad (4)$$

で表す. 大きさ  $V$  の相互作用を含む全ハミルトニアン  $\mathbf{H}_{tot}$  が

$$\mathbf{H}_{tot} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\varepsilon_A & -V & 0 \\ 0 & -V & -\varepsilon_B & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -\varepsilon_A - \varepsilon_B \end{bmatrix} \quad (5)$$

で与えられるとすると, 系の分配関数は  $Z_{tot} = \text{tr}\{\exp[-\beta\mathbf{H}_{tot}]\}$  より計算される.

問 A 相互作用がない場合 ( $V=0$ ) を考える. 以下の(a)~(c)に答えよ.

- (a) 式(3)が成り立つことを示せ.
- (b) 式(5)のハミルトニアンの分配関数が  $Z_{tot} = Z_A \times Z_B$  であることを示せ.
- (c) ヘルムホルツエネルギー  $F_{A+B} = -k_B T \ln(Z_A \times Z_B)$  を求めよ.

問 B 相互作用がある場合 ( $V>0$ ) を考える. 以下の(a)~(d)に答えよ.

- (a) 式(5)の固有値を計算せよ.
- (b) 以下では  $(\varepsilon_A - \varepsilon_B) \gg V$  の場合を考え, 小さな数  $|\delta| \ll 1$  に対する展開  $\sqrt{1 \pm \delta} \approx 1 \pm \delta/2$  を用い, (a)で求めた固有値を  $V/(\varepsilon_A - \varepsilon_B)$  の2次までで近似して議論する. トレースの値は  $\mathbf{H}_{tot}$  が対角化されても不変であることを用い,  $V' \equiv V^2/(\varepsilon_A - \varepsilon_B)$  として分配関数  $Z_{tot}$  を求めよ.
- (c) この時のヘルムホルツエネルギー  $F_{tot}$  を求めよ.
- (d)  $V'$  の増加に対するヘルムホルツエネルギー  $F_{tot}$  の増減を調べよ.