

平成28年度大学院博士前期課程冬季入学試験問題「物理学II」

[1] 以下の問に答えよ。ただし、プランク定数を  $h$ ,  $\hbar = h/(2\pi)$  とする。解答は、結果だけではなく求め方の説明、あるいは計算の過程も示すこと。

問1 原点からの距離を  $r$  として、半径  $a$  の無限に高い3次元球形井戸型ポテンシャル  $V(r)$

$$V(r) = \begin{cases} 0, & r < a \\ \infty, & r \geq a \end{cases}$$

中を運動する質量  $m$  の量子力学的粒子を考える。エネルギー  $E_{n,\ell}$  の定常状態に対する動径波動関数  $R_{n\ell}(r)$  は、動径量子数  $n = 1, 2, \dots$ , 方位量子数  $\ell$  によって指定され、動径方向に対するシュレーディンガー方程式

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r} \frac{d^2}{dr^2} (rR_{n,\ell}(r)) + \left( V(r) + \frac{A}{2mr^2} \right) R_{n,\ell}(r) = E_{n,\ell} R_{n,\ell}(r) \quad (1)$$

を満たす。ここで  $A$  は  $\ell$  に依存する定数である。

- 1-1) 定数  $A$  は角運動量演算子の2乗  $\hat{L}^2$  の固有値である。定数  $A$  を方位量子数  $\ell$  と必要な物理量を用いて表せ。この問題は答えだけで良い。
- 1-2)  $\ell = 0$  のとき、 $A = 0$  であり、波動関数は角度依存性を持たない。 $\ell = 0$  のエネルギー  $E_{n,0}$  とその動径波動関数  $R_{n,0}$  を求めよ。波動関数は、 $\int |R_{n,0}|^2 dV = 1$  で規格化せよ。  
(ヒント:  $R_{n,0} = \frac{\chi_n(r)}{r}$  と置き、 $\chi_n$  に対する微分方程式を解け。)
- 1-3) 半径  $r$  から  $r + dr$  の球殻に粒子が存在する確率を  $\sigma(r)dr$  と書いたとき、 $\ell = 0, n = 3$  の状態に対する確率密度  $\sigma(r)$  の概略を、ゼロとなる点が見えるように、 $r$  の関数として図示せよ。
- 1-4) 井戸の壁は球対称性を保ちつつ移動可能とし、壁を広げるのに単位体積当たり  $B > 0$  のエネルギーを必要とする。粒子が基底状態に1つあるとき、全系のエネルギーを最小にする井戸の半径  $r_0$  を求めよ。

問2 スピン1を持つ粒子を考える。スピン演算子を  $\hat{S}$  として、無次元スピン演算子  $\hat{s}$  を  $\hat{S} = \hbar\hat{s}$  で定義する。 $z$  方向を量子化の軸にとり、スピン演算子  $\hat{s}_x, \hat{s}_z$  を行列で表現すると、

$$\hat{s}_x = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{s}_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

となる。

- 2-1) スピン演算子  $\hat{s}_y$  を行列で表せ。
- 2-2)  $\hat{s}_x$  の固有値は、 $+1, 0, -1$  である。固有値  $+1$  と  $-1$  に対応する規格化された固有ベクトル  $\vec{p}_x$  と  $\vec{n}_x$  を求めよ。

スピン1の粒子に一様な磁場  $\mathbf{B} = (0, 0, B)$  をかける。相互作用ハミルトニアンは、 $\hat{H} = -\mu\mathbf{B} \cdot \hat{s}$  で与えられる。粒子は静止しているとして、軌道運動は無視できるとする。

- 2-3)  $\hat{H}$  のエネルギー固有値と対応する固有状態を全て求めよ。

2-4)  $x$  方向のスピン +1 の状態  $\vec{p}_x$  を作り，そのエネルギーを測定した．1 回の測定で得られるエネルギー値について，量子力学的確率をふまえて，説明せよ．また，この測定を数多く行ったとき，それぞれのエネルギー値が得られる確率を答えよ．なお，測定は状態生成後すぐに行えるとして，系の時間発展は考える必要はない．

2-5) 系の時間発展を考える．時刻  $t$  のスピン状態  $\vec{\chi}(t)$  はシュレーディンガー方程式

$$i\hbar \frac{d}{dt} \vec{\chi}(t) = \hat{H} \vec{\chi}(t)$$

で与えられる． $\vec{\chi}(t)$  の各成分  $c_i(t)$  ( $i = 1, 2, 3$ ) に対する微分方程式を書き下し，それを解くことで， $t > 0$  に対する  $\vec{\chi}(t)$  を求めよ．初期条件は  $c_i(0) = c_i$  とする．

2-6)  $t = 0$  でのスピン状態  $\vec{\chi}(0)$  が  $\vec{p}_x$  であったとき，時刻  $t > 0$  でスピンの反転している確率を求めよ．

平成28年度大学院博士前期課程冬季入学試験問題「物理学II」

[2] 以下の問いに答えよ。結果だけでなく、求め方や計算の過程も示すこと。温度を  $T$ 、ボルツマン定数を  $k_B$  として逆温度  $\beta = 1/(k_B T)$ 、自然対数を  $\log$  とする。

問1  $N$  個の独立な粒子から成る系がある。各粒子は3つのエネルギー状態しかとりえないとする。3つの状態のうち、状態1はエネルギー  $\Delta$ 、状態2は0、状態3は  $-\Delta$  をとる。状態  $i (i = 1, 2, 3)$  の粒子数を  $N_i$  とし、ミクロカノニカル統計の考え方をを用いて以下の設問に答えよ。なお、 $N \gg 1$ ,  $N_i \gg 1$  としてよい。

- 1-1) エントロピー  $S$  を微視的な状態数  $W$  を用いて表せ。
- 1-2) この系の微視的な状態数  $W$  を  $N, N_1, N_2, N_3$  を用いて表せ。
- 1-3) スターリングの公式  $\log N! \simeq N \log N - N$  を用いて、 $S$  を  $N, N_1, N_2, N_3$  の関数として表せ。
- 1-4) 一粒子あたりの平均エネルギーを  $\epsilon \Delta$ ,  $N_2 = n_2 N$  と書くと、1-3) で求めた  $S$  は以下のように書けることを示せ。

$$S = -k_B N \left[ \left( \frac{1 + \epsilon - n_2}{2} \right) \log \left( \frac{1 + \epsilon - n_2}{2} \right) + n_2 \log n_2 + \left( \frac{1 - \epsilon - n_2}{2} \right) \log \left( \frac{1 - \epsilon - n_2}{2} \right) \right].$$

- 1-5)  $N, \epsilon$  を一定に保ちつつ、エントロピーが最大になるとき  $(2n_2)^2 = (1 - n_2)^2 - \epsilon^2$  が成り立つことを示せ。
- 1-6) 1-5) の結果を用いて、温度  $T$  の平衡状態における一粒子あたりの平均エネルギーを  $\bar{\epsilon} \Delta$  とすると

$$\bar{\epsilon} = - \frac{2 \sinh(\beta \Delta)}{1 + 2 \cosh(\beta \Delta)}$$

であることを示せ。

問2 エネルギー分散関係が  $E = A |\vec{k}|^n$  で与えられる  $d$  次元空間上の自由粒子について以下の設問に答えよ。ここで、 $\vec{k}$  は  $d$  次元の波数ベクトル  $\vec{k} = (k_1, k_2, \dots, k_d)$  であり、 $n, d$  は正の整数、 $A > 0$  とし、スピンの自由度は考えなくてよい。離散的な波数の和に関しては、連続極限をとったときの関係：

$$\frac{1}{V} \sum_{\vec{k}} \rightarrow \int \frac{d^d k}{(2\pi)^d}$$

を用いよ。ここで、 $V$  は系の  $d$  次元体積である。

- 2-1) 物理量  $O$  の次元を  $[O]$  で表す。 $A$  の次元  $[A]$  を、長さ  $L$ 、時間  $T$ 、質量  $M$  の記号で表せ。例えば運動量  $p$  であれば  $[p] = MLT^{-1}$  である。
- 2-2)  $n = 2, d = 3$  のときの単位体積あたりの状態密度  $\rho(E)$  を  $A, E$  を用いて表せ。
- 2-3) 単位体積あたりの状態密度  $\rho(E)$  は  $\rho(E) \propto E^{(d-n)/n}$  となることを示せ。
- 2-4) 粒子数が固定されないボーズ粒子系の場合を考える。温度  $T$  における粒子数が  $T^\alpha$  に比例することを示し、 $\alpha$  を  $n, d$  を用いて表せ。ただし、化学ポテンシャル  $\mu$  は温度によらず  $\mu = 0$  とし、ボーズ凝縮は考えないものとする。
- 2-5) この粒子がフェルミ粒子の場合に、 $T = 0$  における一粒子あたりの平均エネルギー  $\epsilon_0$  をフェルミエネルギー  $\epsilon_F$ ,  $n, d$  を用いて表せ。