

平成22年度第1次募集（平成21年10月入学を含む。）
新潟大学大学院自然科学研究科博士前期課程入学者選抜試験問題

一般選抜

自然構造科学専攻

A1 物理学

専門科目（物理学）

注意事項

- 1 この問題冊子は、試験開始の合図があるまで開いてはならない。
- 2 問題冊子は、表紙を含めて全部で4ページある。
- 3 解答は、すべて解答用紙の指定された箇所に記入すること。
- 4 受験番号は、各解答用紙の指定された箇所に必ず記入すること。
- 5 解答時間は、120分である。
- 6 下書きは、問題冊子の余白を使用すること。

[1]

1次元ポテンシャル $V(x)$ ($-\infty < x < \infty$) の中で運動している質量 m の粒子の量子力学を考える。ポテンシャルは井戸型であり、 $\hbar = \frac{h}{2\pi}$ (h はプランク定数) を用いて $V(x) = \frac{\hbar^2}{2m} U(x)$ と書くと、 $U_0 > 0$, $a > 0$ として

$$U(x) = \begin{cases} 0, & (-a \leq x \leq a) \\ U_0, & (x > a, x < -a) \end{cases}$$

である。粒子のエネルギーを $E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ と表し、ここでは束縛状態について考えるため $0 \leq k < \sqrt{U_0}$ とする。以下の問いに答えよ。

- (1) この粒子の波動関数 $\psi(x)$ に対する時間に依存しないシュレーディンガー方程式を書け。ただし、答えは $U(x)$ と k を用いて表すこと。
- (2) $\psi(x)$ が、問(1)のシュレーディンガー方程式の解であるとき、 $\psi(-x)$ もまた、同じエネルギーを持つ解であることを示せ。

問(2)の結果より、この粒子のエネルギー固有状態は定まった偶奇性(パリティ)を持つ。以下の問(3)~(6)ではこのことを利用する。

- (3) 波動関数が偶関数の場合 ($\psi(x) = \psi(-x)$) と奇関数の場合 ($\psi(x) = -\psi(-x)$) について、束縛状態を記述するシュレーディンガー方程式の解を、 k と U_0 を用いて、 $x \geq 0$ の領域で書け。
- (4) 波動関数が偶関数と奇関数のそれぞれの場合について、 $x = a$ における波動関数の接続条件を考えることにより、 k を決める式(エネルギー固有値を決める式)を求めよ。
- (5) U_0 の値により束縛状態の数がどう変わるかを求めよ。
- (6) 井戸が無限に深い場合 ($U_0 \rightarrow +\infty$) のエネルギー準位をすべて求めよ。
- (7) 今、スピン $\frac{1}{2}$ のフェルミ粒子が2個、互いに相互作用をせずに、上記のポテンシャル $V(x)$ の中で運動しているとする。次の問(a), (b), (c)に答えよ。
 - (a) この2粒子系が取り得る全スピン S の値をすべて書け。
 - (b) この2粒子系のスピン波動関数は、全スピン S の値により、スピン座標の交換の下でどのような対称性(対称, 反対称など)を持つか答えよ。
 - (c) 2粒子がともに基底状態にいるとき、この2粒子系の全スピン S はいくらか。理由をつけて答えよ。

[2]

図1のように、2つの系 A, B が粒子を自由に通す壁で接触している。これらの系には合わせて N 個の粒子が入っており、温度 T で熱平衡状態にある。A 系ならびに B 系のそれぞれには N 個の格子点が存在し、粒子はそれらの格子点上にのみ位置する。また、各格子点に粒子は高々1個しか入らない。A 系で1粒子がもつエネルギーは0であり、他方、B 系での1粒子のエネルギーは $\varepsilon (> 0)$ であるとする。その結果、絶対零度 ($T=0$) では、 N 個の粒子はすべて A 系にあり、温度 T が上がると、いくつかの粒子は B 系へ移動する。粒子間の相互作用は無視できるとして、次の問いに答えよ。

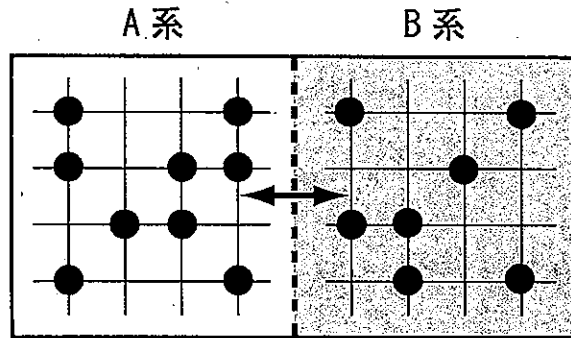


図1

(1) カノニカル分布を使ってこれらの系を考えよう。

(1-1) n 個の粒子が B 系に存在し、それに応じて $N-n$ 個の粒子が A 系にある部分平衡状態を考える。このときの全系 (A 系と B 系を合わせた系) に対する熱力学的重率 (実現可能な微視的状态の総数) $W(n)$ を求めよ。

(1-2) ボルツマン定数を k_B として、問(1-1)の部分平衡状態に対する全系のエントロピー $S(n)$ を求めよ。ただし、 $N > n \gg 1$, $N-n \gg 1$ を仮定し、大きな整数 m に対して成り立つスターリングの公式、 $\log m! \approx m \log m - m$ を利用せよ。

(1-3) 問(1-1)の部分平衡状態に対する全系のエネルギー $E(n)$ を求めよ。

(1-4) 自由エネルギー $F(n) = E(n) - TS(n)$ を最小化することにより、熱平衡状態にある B 系での平均粒子数 $\langle n \rangle$ を温度 T の関数として求めよ。

(2) これらの系にグランドカノニカル分布を適用することもできる。各格子点を 1 つの部分系とみなせば、その部分系では化学ポテンシャル μ の粒子浴と接して粒子数がゆらいでいるとみなせる。例えば、B 系における 1 つの格子点について、可能な微視的状态とそれに対応する粒子数 N_b およびエネルギー (粒子浴のエネルギーを含む) E_b は、図 2 のようになる。



図 2

(2-1) B 系における 1 つの格子点の部分系に対する大分配関数 Ξ_b を求めよ。

(2-2) B 系における 1 つの格子点の平均粒子数 $\langle N_b \rangle$ を求めよ。

(2-3) 同様に、A 系における 1 つの格子点の部分系について、その大分配関数 Ξ_a と平均粒子数 $\langle N_a \rangle$ を求めよ。

(2-4) 両系に対して得られた平均粒子総数の和 $N \times (\langle N_a \rangle + \langle N_b \rangle)$ は、全系の粒子総数 N に等しい。この条件を使って化学ポテンシャル μ を決定せよ。なお、得られた μ を問(2-2)の結果に代入すれば、問(1-4)の結果が再現される。