

## [ 化学物理 II (専門) ] (全2題)

## [ 問題 1 ]

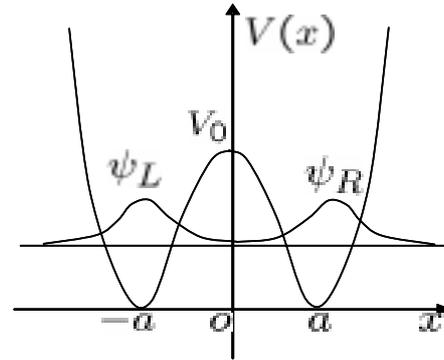
図のような二重井戸ポテンシャルにおける振動固有状態を求めることを考える。  
系のハミルトニアンを

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x)$$

とし、ポテンシャル関数  $V(x)$  を

$$V(x) = \frac{V_0}{a^4} (x^2 - a^2)^2$$

とおく。このとき以下の設問に文章で答え、また空欄 (ア、イ、ウ、...) を適切な数式で埋めよ。



問 A 基底関数として左右の井戸を調和ポテンシャルで近似したものの振動基底状態  $\psi_L, \psi_R$  を用いる。  $V(x)$  を  $x = a$  まわりで 2 次まで Taylor 展開し、その結果を  $\frac{1}{2}m\omega^2(x-a)^2$  に等しいとおくと、調和振動数  $\omega$  は  $m, V_0, a$  を用いて ア と表せる。

問 B  $\hat{H}$  の固有状態  $\psi$  を  $\psi_L, \psi_R$  の線形結合として

$$\psi(x) = c_L \psi_L(x) + c_R \psi_R(x)$$

とおくと、係数  $c_L, c_R$  に対する行列表現のシュレーディンガー方程式は

$$\begin{bmatrix} \langle \psi_L | H | \psi_L \rangle & \langle \psi_L | H | \psi_R \rangle \\ \langle \psi_R | H | \psi_L \rangle & \langle \psi_R | H | \psi_R \rangle \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_L \\ c_R \end{bmatrix} = E \begin{bmatrix} c_L \\ c_R \end{bmatrix}$$

となる。(ここで  $\psi_L, \psi_R$  は規格化されているとし、重なり積分は 0 とする。)

$$\langle \psi_L | H | \psi_L \rangle = \langle \psi_R | H | \psi_R \rangle \approx \frac{1}{2} \hbar \omega, \quad \langle \psi_L | H | \psi_R \rangle = \beta (< 0)$$

とにおいて、上の行列方程式の固有値と固有ベクトルを求めよ。その結果から  $\psi(x)$  の対称性と固有エネルギーの大小について議論せよ。

問 C  $\psi_L, \psi_R$  は次式で与えられる。

$$\psi_L(x) = \left[ \frac{B}{\pi} \right]^{1/4} \exp \left[ -\frac{1}{2} B(x+a)^2 \right] \quad \psi_R(x) = \left[ \frac{B}{\pi} \right]^{1/4} \exp \left[ -\frac{1}{2} B(x-a)^2 \right]$$

$\psi_R$  が調和振動子に対する次のシュレーディンガー方程式

$$\left( -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} m\omega^2 (x-a)^2 \right) \psi_R(x) = \frac{1}{2} \hbar\omega \psi_R(x)$$

を満たすことから、パラメータ  $B$  を  $m, \omega, \hbar$  で表すとイとなる。

問 D 次に行列要素

$$\beta = \langle \psi_L | \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x) \right) | \psi_R \rangle$$

を計算する。右辺第一項で  $x$  について部分積分を行うと

$$\langle \psi_L | -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} | \psi_R \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dx T(x) \psi_L(x) \psi_R(x)$$

となる。ここで  $T(x)$  を  $m, \hbar, B, x, a$  を用いて表すとウとなる。次に  $V(x)$  中の  $x^4$  の

項を無視し、恒等式

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \exp(-Bx^2) = \sqrt{\frac{\pi}{B}} \quad \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 \exp(-Bx^2) = \frac{1}{2B} \sqrt{\frac{\pi}{B}}$$

を用いて積分を実行すると、

$$\beta = \left\{ -\boxed{\text{エ}} V_0 + \boxed{\text{オ}} \hbar\omega \right\} \times \exp \left\{ -\boxed{\text{カ}} \frac{V_0}{\hbar\omega} \right\}$$

が得られる。この結果から、トンネル効果による固有エネルギーの分裂とポテンシャル関数の特徴がどのように関係しているか、簡潔に説明せよ。

## [問題2]

大きさ $\mu$ の磁気モーメントをもつ $N$ 個の粒子が格子状に並んでいるとする。この系に磁場 $H$ が作用したとき、個々の磁気モーメントは周りの磁気モーメントの向きにかかわらず、磁場に平行か反平行の向きのどちらかをとるものとする。いま磁場と反平行にある粒子の数を $n$ とすると系の相互作用エネルギー $U$ は、

$$U = (2n - N)\mu H$$

とあらわされる。このとき以下の設問に答えよ。

問A この系のカノニカル分配関数 $Q$ は、

$$Q = q^N \sum_{n=0}^N (1)$$

とかける。ここで $q$ は磁気に関係のない部分の寄与からくる一分子分配関数をあらわす。(1)にあてはまる式を記入せよ。

問B この系の平均の磁化の大きさを $\langle M \rangle$ とする。ただし $\langle M \rangle = \mu(N - 2\langle n \rangle)$ とし、 $\langle n \rangle$ は $n$ の期待値をあらわす。分配関数から期待値をもとめる表式から出発して、以下の関係式が成り立つことを示せ。ただし $k$ 、 $T$ はそれぞれボルツマン定数、温度を表す。

$$\langle M \rangle = kT \left[ \frac{\partial \ln Q}{\partial H} \right]_T$$

問C 問Aおよび問Bの結果を利用して、

$$\langle M \rangle = N\mu \tanh \frac{\mu H}{kT}$$

となることを示せ。

$$\tanh x = \frac{\exp(x) - \exp(-x)}{\exp(x) + \exp(-x)}$$

問D  $\Delta M = M - \langle M \rangle$ としたとき、 $\langle (\Delta M)^2 \rangle$  および $\langle M \rangle$ の $T \rightarrow 0$ での振る舞いを記述せよ。