

[専門科目 (物理学)] (全2題)

[問題 1] 以下の文章を読み, 問 A~D に答えよ. \hbar は, Planck 定数 h を用いて $\hbar = h/(2\pi)$ と表される.

時間に依存しないポテンシャル $V(x)$ のもとで運動する質量 m の粒子の一次元運動は, 以下の Schrödinger 方程式により記述される.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi(x)}{dx^2} + V(x)\psi(x) = E\psi(x) \quad (1)$$

ここで $\psi(x)$ は波動関数, E は粒子のエネルギーである. まず図1のように, ポテンシャル $V(x)$ が

$$V(x) = \begin{cases} 0 & (0 \leq x \leq a) \\ \infty & (x < 0, a < x) \end{cases} \quad (2)$$

で与えられる ($a > 0$) 場合を考える. $k = \sqrt{2mE}/\hbar$ とおくと ($E > 0$ とする), $0 \leq x \leq a$ の領域における式(1)の一般解は, 二つの任意定数 A, B を用いて

$$\psi(x) = A \sin kx + B \cos kx \quad (3)$$

と表せる. $x = 0, x = a$ における境界条件および規格化条件から, 量子数 n によりラベル付けされる波動関数 $\psi_n^{(0)}(x)$ および粒子のエネルギー $E_n^{(0)}$ はそれぞれ

$$\psi_n^{(0)}(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin(\boxed{\text{ア}} \times x) \quad (4)$$

$$E_n^{(0)} = \frac{\hbar^2}{2m} \times \boxed{\text{イ}} \quad (5)$$

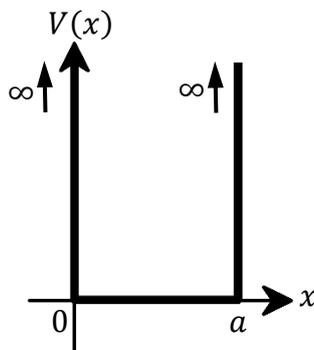


図1 式(2)で与えられる $V(x)$ の概形

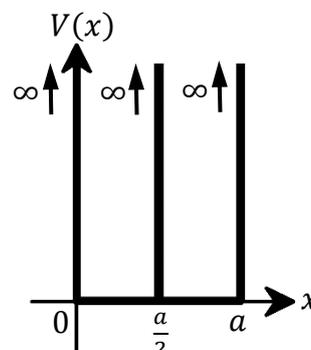


図2 式(6)で与えられる $V(x)$ の概形

と表される ($n = 1, 2, 3, \dots$).

次に図2のように、ポテンシャル $V(x)$ が

$$V(x) = \begin{cases} \beta\delta\left(x - \frac{a}{2}\right) & (0 \leq x \leq a) \\ \infty & (x < 0, a < x) \end{cases} \quad (6)$$

で与えられる場合を考える ($a > 0$ かつ $\beta \geq 0$). ここで $\delta(x)$ はデルタ関数であり、任意の実関数 $f(x)$ に対して

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x)\delta(x-c)dx = f(c) \quad (7)$$

を満たす. ① β が十分に小さく

$$V'(x) = \beta\delta\left(x - \frac{a}{2}\right) \quad (8)$$

を摂動と見なせるとき, 式(4), 式(5)で与えられている非摂動の波動関数 $\psi_n^{(0)}(x)$ およびエネルギー $E_n^{(0)}$ を使うと, ②エネルギーに対する摂動の一次の補正 $E_n^{(1)}$ は

$$E_n^{(1)} = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_n^{(0)}(x)V'(x)\psi_n^{(0)}(x)dx \quad (9)$$

で与えられる. 従って $E_n^{(1)}$ は, n が のとき 0, のとき である. また, 波動関数に対する摂動の一次の補正 $\psi_n^{(1)}(x)$ は

$$\psi_n^{(1)}(x) = \sum_{j \neq n} \frac{\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_j^{(0)}(x)V'(x)\psi_n^{(0)}(x)dx}{E_n^{(0)} - E_j^{(0)}} \psi_j^{(0)}(x) \quad (10)$$

で与えられる.

問 A 空欄 , に入る適切な数式を a , n を用いて答えよ.

問 B 下線部②に関して, 以下の(a)および(b)に答えよ.

(a) 空欄 , に入るのは, 「偶数」「奇数」どちらかの語句である. 空欄 , に入る適切な語句をそれぞれ答えよ.

(b) 空欄 に入る適切な数式を a , β を用いて答えよ.

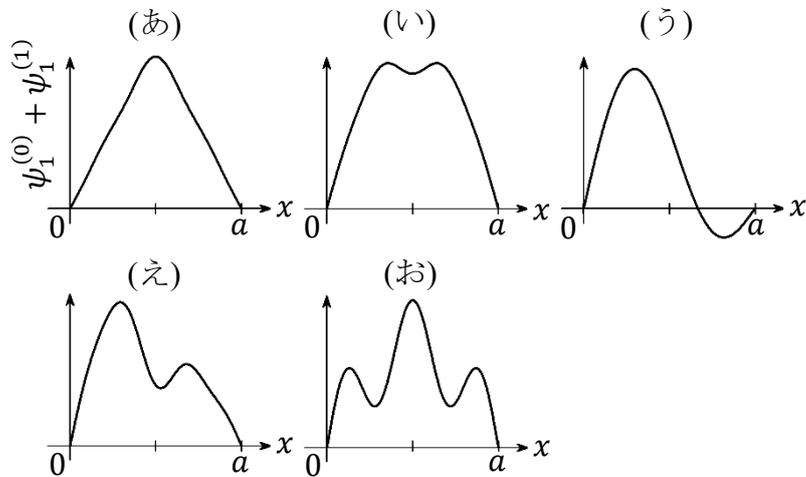
問 C 基底状態 ($n = 1$) の波動関数に対する摂動の一次の補正 $\psi_1^{(1)}(x)$ について, 以下の(a)および(b)に答えよ.

(a) j についての和のうち, 始めのいくつかの項を以下のように整理した.

空欄 , に入る適切な数または数式を答えよ.

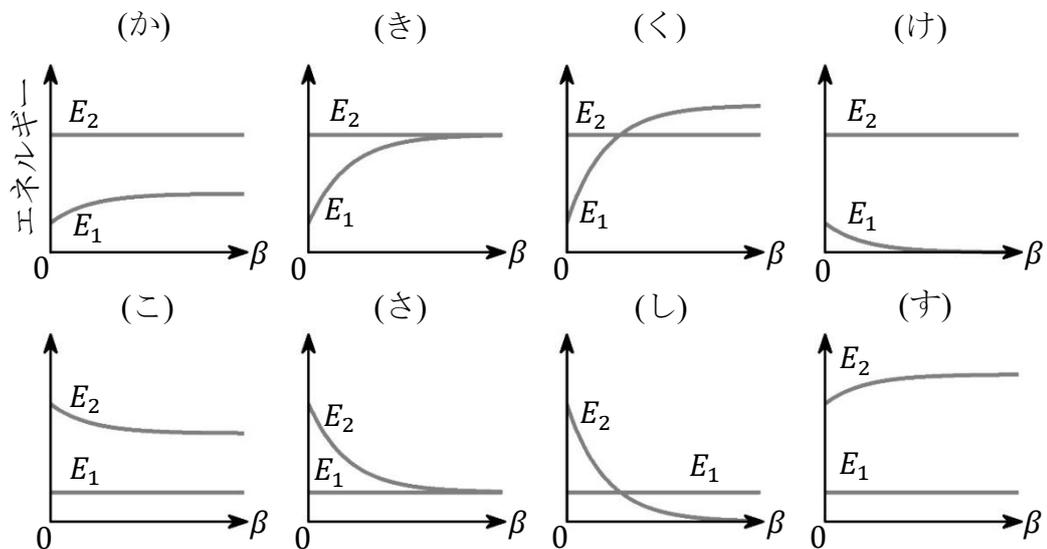
$$\psi_1^{(1)}(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \times \text{カ} \left[\sin\left(\frac{3\pi}{a}x\right) + \text{キ} \times \sin\left(\frac{5\pi}{a}x\right) + \dots \right]$$

(b) (a)の結果に基づき, 摂動の一次の補正を考慮した波動関数 $(\psi_1^{(0)}(x) + \psi_1^{(1)}(x))$ の概形を最も適切に表している図を, 以下の(あ)~(お)から選択して答えよ.



問 D 下線部①に関して, β が大きくなるにつれて $V'(x)$ を摂動と見なせなくなる.

基底状態のエネルギー E_1 および第一励起状態のエネルギー E_2 について, β 依存性として最も適切なものを, 以下の(か)~(す)から選択して答えよ.



[問題2] 以下の文章を読み、問 A~I に答えよ。ただし、解答用紙には導出過程も記述すること。

平衡状態において理想気体の 1 体速度分布関数となる Maxwell の速度分布関数を導出しよう。N 個の粒子を速度空間中の微小領域 1 に N_1 個、微小領域 2 に N_2 個、…、微小領域 i に N_i 個、…と配分する組み合わせの数 W は

$$W = \frac{N!}{N_1! N_2! \cdots N_i! \cdots}$$

と表せる。組み合わせの数が最大になる場合が平衡状態に相当する。ここで全粒子数 N と全エネルギー E は常に一定であり、微小領域 i 中の粒子 1 個当たりの運動エネルギーを E_i とすると、微小変化 δN_i に対するふたつの束縛条件

$$\delta N = \sum_i \boxed{\text{ア}} = 0 \quad (1)$$

$$\delta E = \sum_i \boxed{\text{イ}} = 0 \quad (2)$$

が存在する。 N と N_i が十分に大きいとして、単調増加関数 $\ln W$ に対して Stirling の公式

$$\ln N! \cong N \ln N - N$$

を用いると、

$$\ln W \cong \boxed{\text{ウ}}$$

である。拘束条件(1)と(2)の下で組み合わせの数を最大にするため、Lagrange の未定乗数法を用いる。未定乗数 α と $-\beta$ を導入して、

$$\delta \ln W + \alpha \delta N - \beta \delta E$$

に変分原理を施すと、

$$N_i = \boxed{\text{エ}}$$

を得る。微小領域 i の体積を V 、理想気体の密度を n 、気体粒子の質量を m 、粒子

速度を $\boldsymbol{v} = (v_x, v_y, v_z)$ として、平衡状態の1体速度分布関数 $f_{\text{eq}}(\boldsymbol{v}) = N_i/V$ の規格化条件を

$$n = \int f_{\text{eq}}(\boldsymbol{v}) d\boldsymbol{v}$$

と課す。さらに温度を、Boltzmann 定数 k_B を用いて

$$\frac{3nk_B T}{2} = \int \frac{m\boldsymbol{v}^2}{2} f_{\text{eq}}(\boldsymbol{v}) d\boldsymbol{v}$$

で定義すると、未定乗数 α と β が求まり、Maxwell の速度分布関数は $f_{\text{eq}}(\boldsymbol{v}) =$

と導出できる。

問 A 空欄 および に入る適切な式を答えよ。

問 B 空欄 に入る適切な式を、 N および N_i を用いて答えよ。

問 C 空欄 に入る適切な式を、 α , β , E_i を用いて答えよ。

問 D 空欄 に入る適切な式を、 n , m , k_B , T , \boldsymbol{v} を用いて答えよ。

ここで、以下の Gauss 積分の公式を用いてよい。

$$\int \exp[-A \boldsymbol{v}^2] d\boldsymbol{v} = \left(\frac{\pi}{A}\right)^{\frac{3}{2}}$$

$$\int \boldsymbol{v}^2 \exp[-A \boldsymbol{v}^2] d\boldsymbol{v} = \frac{3}{2A} \left(\frac{\pi}{A}\right)^{\frac{3}{2}}$$