

## 平成 21 年度量子力学 A 試験問題 (担当: 森田教授、片山教授、阿部准教授)

以下の問に答えよ。解答用紙に、学籍番号と所属する学科目名を必ず記すこと。

問 1 と問 2 をそれぞれ解答用紙 A と B の各 1 部に解答すること。

## 【解答用紙 A】(50%)

問 1 基底状態 (1s 状態) にある水素原子について以下の問に答えよ。その固有関数  $\varphi_{1s}^{(0)}(r, \theta, \phi)$  は次式で与えられる。

$$\varphi_{1s}^{(0)}(r, \theta, \phi) = \sqrt{\frac{1}{\pi a^3}} \exp(-r/a) \quad (a \text{ はボーア半径})$$

(1) 基底状態における  $x$ ,  $y$ ,  $z$  方向の電子の位置の期待値  $\langle x \rangle$ ,  $\langle y \rangle$ ,  $\langle z \rangle$  はそれぞれ 0 であること、すなわち、次式が成り立つことを示せ。

$$\begin{aligned} \langle \varphi_{1s}^{(0)} | x | \varphi_{1s}^{(0)} \rangle &= 0, \quad \langle \varphi_{1s}^{(0)} | y | \varphi_{1s}^{(0)} \rangle = 0 \\ \langle \varphi_{1s}^{(0)} | z | \varphi_{1s}^{(0)} \rangle &= 0 \end{aligned} \quad (1)$$

ここで、極座標表示  $(r, \theta, \phi)$  では、 $x = r \sin \theta \cos \phi$ ,  $y = r \sin \theta \sin \phi$ ,  $z = r \cos \theta$  であり、 $\hat{A}$  の期待値は次式で表されることを用いよ。

$$\langle \varphi_{1s}^{(0)} | \hat{A} | \varphi_{1s}^{(0)} \rangle = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^\infty |\varphi_{1s}^{(0)}(r)|^2 \hat{A} r^2 \sin \theta \, dr \, d\theta \, d\phi$$

(2) この系に強さ  $F$  の一様な電場が  $z$  方向に印加され、摂動ハミルトニアンが  $H' = eFz$  である場合を考える。ここで、第一次摂動近似での固有関数を  $\Psi_{1s} = \varphi_{1s}^{(0)} + \varphi_{1s}^{(1)}$  とおくと、 $\varphi_{1s}^{(1)}$  は次式のように解析的に与えられる。

$$\varphi_{1s}^{(1)} = -4\pi\epsilon_0 \frac{F}{e} \sqrt{\frac{1}{\pi a^3}} \left( ar + \frac{1}{2} r^2 \right) \exp(-r/a) \cos \theta \quad (-e \text{ は電子の電荷, } \epsilon_0 \text{ は真空の誘電率})$$

$z$  方向の電子の位置の期待値  $\langle z \rangle$  は、 $\langle \Psi_{1s} | z | \Psi_{1s} \rangle = \langle \varphi_{1s}^{(0)} + \varphi_{1s}^{(1)} | z | \varphi_{1s}^{(0)} + \varphi_{1s}^{(1)} \rangle$  を展開し、それぞれの積分の和から求めることができるが、 $\theta$  についての積分を用いると、次式で表されることを示せ。

$$\langle z \rangle = 2 \langle \varphi_{1s}^{(0)} | z | \varphi_{1s}^{(1)} \rangle \quad (2)$$

(3)  $\rho = r/a$  とおき、 $H' = eFz$  の摂動が加わった場合の  $\langle z \rangle$  を  $4\pi\epsilon_0$ ,  $a$ ,  $F$ ,  $e$  および  $\rho$  の定積分 ( $\int_0^\infty f(\rho) d\rho$  の形式) を用いて表せ。

(4) 前問の解は、分極率  $\alpha$  を用いて、次式で与えられる。

$$\langle z \rangle = -\frac{\alpha F}{e} \quad (3)$$

上の結果から、 $\alpha$  を求めよ。必要ならば、 $\int_0^\infty x^n \exp(-\kappa x) dx = \frac{n!}{\kappa^{n+1}}$  の関係を用いよ。

(5) 第二次摂動近似の範囲でのエネルギー固有値  $E_{1s}$  は、無摂動系での基底状態のエネルギー  $E_{1s}^{(0)}$  を用いて、次のように与えられる。

$$E_{1s} = E_{1s}^{(0)} + \langle \varphi_{1s}^{(0)} | H' | \varphi_{1s}^{(0)} \rangle + \langle \varphi_{1s}^{(0)} | H' | \varphi_{1s}^{(1)} \rangle$$

式①~③、および  $H' = eFz$  の関係から、 $E_{1s} = E_{1s}^{(0)} - \frac{1}{2} \alpha F^2$  であることを示せ。

【解答用紙B】(50%)

問2 以下の問に答えよ。

- (1) 時間に依存する摂動  $H'(t)$  が加わった時のシュレーディンガー方程式を、

$$[H_0 + H'(t)]\Psi(\vec{r}, t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{r}, t)$$

として、これを解くために、求めたい時間に依存する波動関数  $\Psi(\vec{r}, t)$  を、

$$\Psi(\vec{r}, t) = \sum_n c_n(t) \phi_n(\vec{r}) \exp(-i \frac{E_n^{(0)}}{\hbar} t)$$

と展開する。ここで  $c_n(t)$  は時間に依存する展開係数である。終状態を  $\phi_f(\vec{r}, t)$  として、

直交関係  $\langle f | n \rangle = \delta_{fn}$  を用いて、 $c_f(t)$  と  $c_n(t)$  の関係式を求めよ。

- (2) 次に、時間に依存しない場合と同様に  $H'(t)$  を  $\lambda H'(t)$  ( $\lambda$  は無次元の小さい定数) とおき、さらに、

$$c_n(t) = c_n^{(0)} + \lambda c_n^{(1)}(t) + \lambda^2 c_n^{(2)}(t) + \dots,$$

と展開し、 $\lambda$  のべきが同じ両辺が等しいとして、 $\lambda^0$ 、 $\lambda^1$ 、 $\lambda^2$  の項の係数から得られる関係式を求めよ。

- (3)  $(d_x, d_y, d_z)$  の直方体に閉じ込められた電子のエネルギー  $E$  と波数  $(k_x, k_y, k_z)$  を量子数の組  $(n_x, n_y, n_z)$

を用いて求めよ。

- (4)  $(d, d, d)$  の立方体に閉じ込められた三次元自由電子のエネルギーは量子数の組  $(n_x, n_y, n_z)$  で決まる。

三次元  $\vec{k}$  空間を考えて原点からの距離  $k = \sqrt{k_x^2 + k_y^2 + k_z^2}$  として、スピンの縮退まで考えた時の、

エネルギー 0 と  $E$  の間に含まれる状態の数を求めよ。次に、 $E$  と  $E + dE$  の間の状態密度を求めよ。

- (5)  $d_x, d_y \ll d$  となって電子の運動が  $(x, y)$  方向で量子化され自由な運動が  $z$  方向のみとなった

二次元量子井戸のエネルギー 0 と  $E$  の間に含まれる状態の数と  $E$  と  $E + dE$  の間の状態密度を求めよ。