

等方的3次元調和振動子のハミルトニアンは

$$H_0 = -\frac{\hbar^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right) + \frac{1}{2}m\omega^2(x^2 + y^2 + z^2)$$

である。等方的3次元調和振動子と角運動量について考察する。スピンは考えない。以下の問に答えよ。

(途中の問題、例えば問題1に答えられなくても簡単に放棄せず先に進みなさい。)

問題1 ラプラシアン Δ を極座標($x = r \sin \theta \cos \phi$, $y = r \sin \theta \sin \phi$, $z = r \cos \theta$)を用いて、

$$\Delta = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) - \frac{\hat{\ell}^2}{r^2 \hbar^2}, \quad \hat{\ell}^2 = -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right]$$

となることを示せ。

問題2 角運動量演算子 ℓ , ℓ_z について、交換関係 $[\ell^2, H_0]$, $[\ell_z, H_0]$ を計算し、その意味を説明せよ。($[\ell^2, \ell_z]$ も考慮せよ。)

問題3 3次元調和振動子は x, y, z 方向成分の1次元調和振動子の組合せと考えることもできる。1次元調和振動子のエネルギーは $E_n = \hbar\omega(n + \frac{1}{2})$ であること、その他波動関数の性質など既知とする。(末尾参考1-3を参照) 3次元調和振動子の固有状態をエネルギーの低い方から10個とり、その固有エネルギーと1次元調和振動子の3個の量子数(n_x, n_y, n_z)を定めよ。

さらにそれらの状態について、角運動量子数(方位量子数、磁気量子数)を決めよ。

問題4

4-1 今考えている3次元調和振動子を z 方向にかけた静磁場の中におく。調和振動子の電荷を e とするとハミルトニアンは $H = \frac{1}{2m}(\mathbf{p} - e\mathbf{A})^2 + \frac{1}{2}m\omega^2(x^2 + y^2 + z^2)$ となる。ただし \mathbf{A} はベクトルポテンシャル、磁場は $\mathbf{B} = (0, 0, B)$ で $\mathbf{A} = \frac{1}{2}\mathbf{B} \times \mathbf{r}$ と選ぶ。これを変形してゼーマン項が角運動量演算子で表される形に書き直せ。

4-2 $[H, \ell_z]$, $[H, \ell^2]$ を計算せよ。

4-3 ゼーマン効果を見捨て反磁性項のみ考慮した場合、各エネルギー準位はどのように変化するか。具体的に固有状態のエネルギーと波動関数(1次元調和振動子波動関数を用いて)を示せ。

4-4 さらにゼーマン効果を考慮した時、どのような変更を受けるか。固有状態のエネルギーおよび波動関数を具体的に示せ。

問題5

5-1 元に戻って今考えている3次元調和振動子を z 方向にかけた静電場 \mathcal{E} の中におく。調和振動子の電荷を e とするとハミルトニアンは $H = \frac{1}{2m}\mathbf{p}^2 - e\mathcal{E}z + \frac{1}{2}m\omega^2(x^2 + y^2 + z^2)$ となる。このとき電場について2次の摂動の範囲で問題3で考えた10個の状態について、エネルギーを定めよ。

5-2 前問を正確に解くことを試みよ。

5-3 時間 $t < 0$ で外場がかかっていない 3 次元調和振動子が基底状態にある。時間 $t \geq 0$ に z 方向に定電場 \mathcal{E} をかける (上のハミルトニアン)。以後の双極子モーメント $e\langle x \rangle$ の時間変化を調べよ。ただし 1 次元調和振動子の基底状態波動関数 $\psi_0(x)$ について、波動関数の中心を a だけずらした $\psi_0(x-a)$ は $\psi_n(x)$ により

$$\psi_0(x-a) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n \psi_n(x), \quad A_n = (\alpha a)^n \frac{\exp\{-\frac{1}{4}(\alpha a)^2\}}{(2^n n!)^{1/2}}$$

と書けることを用いてよい。

参考 1 1 次元調和振動子の波動関数は $\psi_n(x) = N_n H_n(\alpha x) \exp(-\alpha^2 x^2/2)$, ただし $\alpha = \sqrt{m\omega_0/\hbar}$, $N_n = \sqrt{\alpha/(\sqrt{\pi} 2^n N!)}$.

$$H_0(x) = 1, \quad H_1(x) = 2x, \quad H_2(x) = 4x^2 - 2, \quad H_3(x) = 8x^3 - 12x, \dots$$

参考 2 球関数について

$$(\ell = 0 : s\text{-wave}) \quad Y_{00} = 1/\sqrt{4\pi}$$

$$(\ell = 1 : p\text{-wave})$$

$$Y_{11} = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}}(x+iy)/r = -\sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{i\phi},$$

$$Y_{10} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}}z/r = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos\theta,$$

$$Y_{1-1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}}(x-iy)/r = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin\theta e^{-i\phi}$$

$$(\ell = 2 : d\text{-wave})$$

$$Y_{22} = \frac{\sqrt{15}}{4\sqrt{2\pi}} \sin^2\theta e^{2i\phi},$$

$$Y_{21} = -\frac{\sqrt{15}}{2\sqrt{2\pi}} \sin\theta \cos\theta e^{i\phi},$$

$$Y_{20} = \frac{\sqrt{5}}{2\sqrt{4\pi}} (3\cos^2\theta - 1),$$

$$Y_{2-1} = \frac{\sqrt{15}}{2\sqrt{2\pi}} \sin\theta \cos\theta e^{-i\phi},$$

$$Y_{2-2} = \frac{\sqrt{15}}{4\sqrt{2\pi}} \sin^2\theta e^{-2i\phi}$$

参考 3 1 次元振動子のハミルトニアンが

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2} m \omega_0^2 x^2$$

と与えられている場合、 x に対する行列要素は

$$(x)_{n,n-1} = (x)_{n-1,n} = \sqrt{\frac{\hbar n}{2m\omega_0}},$$

$$(x)_{n,m} = 0 \quad (m \neq n \pm 1)$$