

【時間によらない摂動論（前半）】

ハミルトニアン H が、摂動として取り扱わない部分 H_0 と摂動を与える相互作用項 V とによって、

$$H = H_0 + \epsilon V ,$$

と書けているとする。このハミルトニアン H_0 の固有状態 $|n\rangle$ ($n = 1, 2, \dots$) からなるヒルベルト空間 \mathcal{H} に縮退がない場合には、 H_0 の固有値の各値には、必ず 1 つの固有状態 $|n\rangle$ のみが存在する。すなわち、 H_0 のある 1 つの固有値 E_n とその一義的に決まる固有状態 $|n\rangle$ は、

$$H_0|n\rangle = E_n|n\rangle ,$$

を満たしている。次に、ハミルトニアン H を対角化できたとし、その固有値を $E(\epsilon)$ 、それに対応した固有状態を $|\psi\rangle$ とすると、

$$H|\psi\rangle = E(\epsilon)|\psi\rangle ,$$

と書ける。ここで、固有値 $E(\epsilon)$ とその固有状態 $|\psi\rangle$ は、パラメータ ϵ に依存した形になっているはずである。

$\epsilon \rightarrow 0$ の極限ではハミルトニアン H は H_0 になるので、それに伴い、固有値 $E(\epsilon)$ は H_0 のある固有値 E_n に移り、固有状態 $|\psi\rangle$ もこの固有値 E_n の固有状態 $|n\rangle$ になるはずである。それゆえ、この E_n と $|n\rangle$ に対応した $E(\epsilon)$ と $|\psi\rangle$ をパラメータ ϵ で形式的にベキ展開してみると、

$$\begin{aligned} E_n(\epsilon) &= \sum_{p=0}^{\infty} \epsilon^p E^{(p)}_n = E_n + \epsilon E^{(1)}_n + \epsilon^2 E^{(2)}_n + \dots , \\ |\psi_n\rangle &= \sum_{p=0}^{\infty} \epsilon^p |\psi_n^{(p)}\rangle = |n\rangle + \epsilon |\psi_n^{(1)}\rangle + \epsilon^2 |\psi_n^{(2)}\rangle + \dots , \end{aligned}$$

とできることがわかる。

- (1) $E^{(1)}_n$ を求めなさい。
- (2) $|\psi_n^{(1)}\rangle$ と固有状態 $|m\rangle$ ($m \neq n$) との内積 $\langle m|\psi_n^{(1)}\rangle$ を求めなさい。