

Schrödinger 表示の非定常摂動基本方程式は、式 (??) と式 (??) であり、

$$\begin{cases} i\hbar \frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle = (\hat{H}^{(0)} + \hat{V}(t)) |\psi(t)\rangle \\ |\psi(t)\rangle = \sum_n c_n(t) \exp\left(-i\frac{E_n}{\hbar}t\right) |n\rangle \end{cases} \quad (0.0.1)$$

と書けるのであった。相互作用表示 (interaction picture) を式 (0.0.2) のような  $|\psi(t)\rangle \rightarrow |\psi(t)\rangle_I$  の変換を行って得られる状態ベクトルと定義する。

相互作用表示

$$|\psi(t)\rangle_I := \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) |\psi(t)\rangle \quad (0.0.2)$$

式 (0.0.2) を用いて、式 (0.0.1) 等価な基本方程式、相互作用表示の非定常摂動基本方程式を導く。まず式 (0.0.1) の第 2 式を用いて、

$$|\psi(t)\rangle_I = \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \sum_n c_n(t) \exp\left(-i\frac{E_n}{\hbar}t\right) |n\rangle \quad (0.0.3)$$

$$= \sum_n c_n(t) \exp\left(-i\frac{E_n}{\hbar}t\right) \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) |n\rangle \quad (0.0.4)$$

$$= \sum_n c_n(t) \exp\left(-i\frac{E_n}{\hbar}t\right) \exp\left(i\frac{E_n}{\hbar}t\right) |n\rangle \quad (0.0.5)$$

$$= \sum_n c_n(t) |n\rangle \quad (0.0.6)$$

と計算できる。

次に、相互作用表示の時間微分を計算してみる。相互作用表示での摂動項  $\hat{V}_I$  を、

$$\hat{V}_I := \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) \quad (0.0.7)$$

とする。計算の途中で、式 (0.0.1) の第 1 式を用いると、

$$i\hbar \frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle_I = \frac{d}{dt} \left[ \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \right] |\psi(t)\rangle + \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle \quad (0.0.8)$$

$$= i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar} \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) |\psi(t)\rangle + \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \frac{1}{i\hbar} (\hat{H}^{(0)} + \hat{V}(t)) |\psi(t)\rangle \quad (0.0.9)$$

$$= \frac{i}{\hbar} \left[ \hat{H}^{(0)}, \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \right] |\psi(t)\rangle + \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) |\psi(t)\rangle \quad (0.0.10)$$

$$= \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) |\psi(t)\rangle \quad (0.0.11)$$

$$= \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) \exp\left(-i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) |\psi(t)\rangle \quad (0.0.12)$$

$$= \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) \exp\left(-i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) |\psi(t)\rangle_I \quad (0.0.13)$$

$$= \hat{V}_I(t) |\psi(t)\rangle_I \quad (0.0.14)$$

を得る。式 (0.0.14) と式 (0.0.6) は Schrödinger 表示の非定常摂動基本方程式と等価な方程式であるから、これを**朝永・Schwinger 方程式**と呼ぶ。<sup>12 3 4</sup>。

朝永・Schwinger 方程式

$$i\hbar \frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle_I = \hat{V}_I(t) |\psi(t)\rangle_I \quad (0.0.15)$$

$$\hat{V}_I(t) = \exp\left(i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) \exp\left(-i\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \quad (0.0.16)$$

式 (??) に左から  $\langle m|$  を演算する ( $\hat{H}^{(0)}|m\rangle = E_m|m\rangle$ )。左辺は、

$$\langle m| i\hbar \frac{d}{dt} \sum_n c_n(t) |n\rangle \quad (0.0.17)$$

$$= i\hbar \frac{d}{dt} c_m(t) \quad (0.0.18)$$

となる。右辺は、

$$\langle m| \hat{V}_I(t) \sum_n c_n(t) |n\rangle \quad (0.0.19)$$

$$= \sum_n c_n(t) e^{-i\frac{(E_n - E_m)t}{\hbar}} \langle m| \hat{V}(t) |n\rangle \quad (0.0.20)$$

となる。よって、非定常摂動の時間発展は以下の式を満たす。

$$\hat{H}(t) = \hat{H}^{(0)} + \hat{V}(t)$$

$$|\psi(t)\rangle_I = \sum_n c_n(t) |n\rangle \quad (0.0.21)$$

$$i\hbar \frac{d}{dt} c_m(t) = \sum_n c_n(t) V_{mn} e^{i\omega_{mn}t} \quad (0.0.22)$$

$$V_{mn} = \langle m| \hat{V}(t) |n\rangle \quad (0.0.23)$$

$$\omega_{mn} = \frac{E_m - E_n}{\hbar} = -\omega_{nm} \quad (0.0.24)$$

これは  $c_n$  の連立方程式になっており解くことは困難である。よって近似を加える。

<sup>1</sup>Schrödinger 描像は量子状態が時間発展するとみなす。Heisenberg 描像は物理量が時間発展するとみなす。相互作用表示はその中間であるといえる。

<sup>2</sup>朝永振一郎 (1906-1979)

<sup>3</sup>Julian Schwinger (1918-1994)

<sup>4</sup>朝永と Schwinger は 1964 年に Richard Feynmann とともにノーベル賞を受賞。