変分法の基本原理 -

任意の状態ベクトル  $|\psi\rangle$  に対して  $|\psi\rangle$  でのエネルギー関数  $E(\psi)$  について,

$$E(\psi) = \frac{\langle \psi | \hat{H} | \psi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle} \ge E_0 \tag{0.0.1}$$

なる不等式が成り立つ. ただし  $E_0$  は  $\hat{H}$  の固有エネルギーの中で最低のものである.

・1 次摂動によるエネルギー補正 -

$$E_n^{(1)} = \left\langle n^{(0)} \middle| \hat{V} \middle| n^{(0)} \right\rangle \tag{0.0.2}$$

・1 次摂動による固有ベクトル補正・

$$\left| n^{(1)} \right\rangle = \sum_{m \neq n} \frac{\left\langle m^{(0)} \middle| \hat{V} \middle| n^{(0)} \right\rangle}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}} \left| m^{(0)} \right\rangle \tag{0.0.3}$$

・2 次摂動によるエネルギー補正

$$E_n^{(2)} = \sum_{m \neq n} \frac{\left| \left\langle m^{(0)} \middle| \hat{V} \middle| n^{(0)} \right\rangle \right|^2}{E_n^{(0)} - E_m^{(0)}}$$
(0.0.4)

縮退がある場合の摂動論による1次エネルギー補正。

$$E_n^{(1)} = \frac{1}{2} \left[ (V_{aa} + V_{bb} \pm \sqrt{(V_{aa} - V_{bb})^2 + 4|V_{ab}|^2}) \right]$$
 (0.0.5)

· 相互作用表示

$$|\psi(t)\rangle_{\rm I} := \exp\left(\mathrm{i}\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right)|\psi(t)\rangle$$
 (0.0.6)

·朝永 · Schwinger 方程式

$$\begin{cases} i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} |\psi(t)\rangle_{\mathrm{I}} = \hat{V}_{\mathrm{I}}(t) |\psi(t)\rangle_{\mathrm{I}} \\ \hat{V}_{\mathrm{I}}(t) = \exp\left(\mathrm{i}\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \hat{V}(t) \exp\left(-\mathrm{i}\frac{\hat{H}^{(0)}}{\hbar}t\right) \end{cases}$$
(0.0.7)

- 非定常摂動量子系の時間発展

$$i\hbar \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}c_m(t) = \sum_n c_n(t)V_{mn}(t)e^{\mathrm{i}\omega_{mn}t}$$
(0.0.8)

共鳴条件 -

$$\omega = \omega_{21} = \frac{E_2 - E_1}{\hbar} \tag{0.0.9}$$

-  $|\psi(t_0)\rangle_{\mathrm{I}}=|i\rangle$  の時間発展

$$\begin{cases} |\psi(t)\rangle_{\rm I} &= \left(1 + c_{i,i}^{(1)}(t)\right)|i\rangle + \sum_{n \neq i} c_{n,i}^{(1)}(t)|n\rangle \\ c_{n,i}^{(1)}(t) &= -\frac{\mathrm{i}}{\hbar} \int_{t_0}^t V_{n,i} \mathrm{e}^{i\omega_{ni}t} \,\mathrm{d}t \end{cases}$$
(0.0.10)

Fermi の黄金律 -

$$\omega_{i \to f} = \frac{2\pi}{\hbar} \left| \left\langle f \middle| \hat{V} \middle| i \right\rangle \right|^2 \delta(E_f - E_i) \tag{0.0.11}$$

電磁場中の電子のハミルトニアン -

$$H = \frac{1}{2m}(\boldsymbol{p} + e\boldsymbol{A})^2 - e\phi \tag{0.0.12}$$

- 局所ゲージ変換に対して不変な Schrödinger 方程式 -

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = \left[ \frac{1}{2m} \left( \hat{\boldsymbol{p}} + e\hat{\boldsymbol{A}} \right)^2 - e\phi \right] \psi \tag{0.0.13}$$

・ 散乱問題の境界条件

$$\psi(\mathbf{r}) = e^{ikz} + f(\theta) \frac{e^{ikr}}{r}$$
(0.0.14)

・散乱振幅と微分断面積の関係

$$\sigma(\theta) = |f(\theta)|^2 \tag{0.0.15}$$

- 球対称ポテンシャルの散乱振幅

$$f^{(1)}(\theta) = -\frac{2m}{\hbar^2 q} \int_0^\infty rV(r) \sin qr \, dr$$
 (0.0.16)

部分波展開した散乱の波動関数

$$\psi(\mathbf{r}) = \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1)i^l j_l(kr) P_l(\cos\theta) + \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1)a_l P_l(\cos\theta) \frac{e^{ikr}}{r}$$
(0.0.17)

光学定理·

$$\sigma^{\text{tot}} = \frac{4\pi}{k} \operatorname{Im} f(0) \tag{0.0.18}$$

· 特殊相対性原理 -

あらゆる慣性系で同じ物理法則が成り立つ.

光速度不変の原理 -

あらゆる慣性形で真空中の光の速さは同一である.

Lorentz 変換 ·

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \begin{pmatrix} 1 & -v/c \\ -v/c & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \end{pmatrix}$$
 (0.0.19)

速度の合成

$$V = \frac{v + u'}{1 + \frac{vu'}{c^2}} \tag{0.0.20}$$

- Lorentz 収縮

$$L' = \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}L\tag{0.0.21}$$

- 時間の遅れ -

$$\Delta T = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \Delta \tau \tag{0.0.22}$$

· Lorentz 変換に対して共変な Maxwell 方程式

$$\partial_{\mu}F_{\nu\lambda} + \partial_{\nu}F_{\lambda\mu} + \partial_{\lambda}F_{\mu\nu} = 0 \tag{0.0.23}$$

$$\partial^{\nu} H_{\nu\mu} = j_{\mu} \tag{0.0.24}$$

$$\partial_{\mu}j^{\mu} = 0 \tag{0.0.25}$$

· Klein-Gordon 方程式

$$\left(\frac{1}{c^2}\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \nabla^2 + \left(\frac{mc}{\hbar}\right)^2\right)\psi = 0 \tag{0.0.26}$$

- Dirac 方程式 -

$$\left(i\hbar\frac{\partial}{\partial t} + i\hbar c\boldsymbol{\alpha} \cdot \nabla - \beta mc^2\right)\psi = 0$$
(0.0.27)