

第 1 章

QFT ミニマム

この章は [?] による．自然単位系を用いる．

1.1 経路積分

時空を表す多様体を \mathcal{M} と書く． \mathcal{M} は時間方向と空間方向に $\mathcal{M} = \mathbb{R} \times \Sigma$ と書けるとする．場とはベクトル束 $V \hookrightarrow E \xrightarrow{\pi} \mathcal{M}$ の切断 $\varphi \in \Gamma(E)$ のこととする．

系のラグランジアン密度 $\mathcal{L}(\varphi(x), \partial_\mu \varphi(x))$ を与える．

- 時刻 t_i における古典場の配位が $\Psi_i \in \Gamma(E|_{\{t_i\} \times \Sigma})$ であることに対応する量子状態^{*1} $|\Psi_i, t_i\rangle$
- 時刻 t_f における古典場の配位が $\Psi_f \in \Gamma(E|_{\{t_f\} \times \Sigma})$ であることに対応する量子状態 $|\Psi_f, t_f\rangle$

の間に

$$\langle \Psi_f, t_f | \Psi_i, t_i \rangle \propto \int [d\varphi] \exp \left(i \int_{[t_i, t_f] \times \Sigma} d^{D+1}x \mathcal{L}(\varphi(x), \partial_\mu \varphi(x)) \right)$$

を要請するのが経路積分による場の量子化である．

$\hat{\varphi}(x)$ w/ $x \in \mathcal{M}$ を場の演算子とする．与えられた時空点 $x_1, \dots, x_n \in \mathcal{M}$ および境界条件 $\Psi_i \in \Gamma(E|_{\{t_i\} \times \Sigma})$, $\Psi_f \in \Gamma(E|_{\{t_f\} \times \Sigma})$ に対して，**Green 関数**を

$$G^{(n)}(x_1, \dots, x_n; \Psi_f, t_f; \Psi_i, t_i) := \frac{\langle \Psi_f, t_f | \mathcal{T} \{ \hat{\varphi}(x_1) \cdots \hat{\varphi}(x_n) \} | \Psi_i, t_i \rangle}{\langle \Psi_f, t_f | \Psi_i, t_i \rangle} \quad (1.1.1)$$

で定義する．時刻 t における完全系 $\int_{\Gamma(E|_{\{t\} \times \Sigma})} [d\varphi] |\varphi|_{\{t\} \times \Sigma} \langle \varphi|_{\{t\} \times \Sigma} = 1$ を適当に挿入することで

$$G^{(n)}(x_1, \dots, x_n; \Psi_f, t_f; \Psi_i, t_i) \propto \int [d\varphi] \Psi_f[\varphi|_{\{t_f\} \times \Sigma}]^* \Psi_i[\varphi|_{\{t_i\} \times \Sigma}] \varphi(x_1) \cdots \varphi(x_n) \exp \left(i \int_{[t_i, t_f] \times \Sigma} d^{D+1}x \mathcal{L}(\varphi(x), \partial_\mu \varphi(x)) \right) \quad (1.1.2)$$

と計算できる．ただし $\Psi_i[\varphi|_{\{t_i\} \times \Sigma}] := \langle \varphi|_{\{t_i\} \times \Sigma} | \Psi_i, t_i \rangle$, $\Psi_f[\varphi|_{\{t_f\} \times \Sigma}] := \langle \varphi|_{\{t_f\} \times \Sigma} | \Psi_f, t_f \rangle$ とおいた．煩雑なので以降では Ψ_i, Ψ_f と略記する．

^{*1} Heisenberg 表示

与えられた境界条件 $\Psi_i \in \Gamma(E|_{\{t_i\} \times \Sigma})$, $\Psi_f \in \Gamma(E|_{\{t_f\} \times \Sigma})$ に対して, **Green 関数の生成汎函数**を

$$Z_{\text{fl}}[J] := \frac{\langle \Psi_f, t_f | \mathcal{T} \exp \left(i \int_{[t_i, t_f] \times \Sigma} d^{D+1}x J(x) \hat{\varphi}(x) \right) | \Psi_i, t_i \rangle}{\langle \Psi_f, t_f | \Psi_i, t_i \rangle}$$

と定める. 実際,

$$\left. \frac{\delta^n Z_{\text{fl}}[J]}{\delta J(x_1) \cdots \delta J(x_n)} \right|_{J=0} = i^n G^{(n)}(x_1, \dots, x_n; \Psi_f, t_f; \Psi_i, t_i)$$

が成り立つので

$$Z_{\text{fl}}[J] = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{i^n}{n!} \int_{([t_i, t_f] \times \Sigma)^n} d^{D+1}x_1 \cdots d^{D+1}x_n J(x_1) \cdots J(x_n) G^{(n)}(x_1, \dots, x_n; \Psi_f, t_f; \Psi_i, t_i)$$

だと分かる. (1.1.2) より

$$Z_{\text{fl}}[J] = \frac{\int [d\varphi] \Psi_f^* \Psi_i \exp \left(i \int_{[t_i, t_f] \times \Sigma} d^{D+1}x (\mathcal{L}(x) + J(x) \phi(x)) \right)}{\int_{[t_i, t_f] \times \Sigma} [d\varphi] \Psi_f^* \Psi_i \exp \left(i \int d^{D+1}x \mathcal{L}(x) \right)}$$

が成り立つ.

$t_i \rightarrow -\infty$, $t_f \rightarrow \infty$ の極限を上手くとることで, Green 関数 (1.1.1) の境界条件への依存性を実質的に無くすることができる. このような極限としてよく使われるものに, $i\epsilon$ 処方がある: 簡単のため実スカラー場を考え, Lagrangian 密度の質量項が $-\frac{1}{2}\mu^2\varphi^2$ であるとする. このとき $\mu^2 \rightarrow \mu^2 - i\epsilon$ と置き換えると, これは系の Hamiltonian を $H \rightarrow H - i\epsilon \int_{\Sigma} d^3x \frac{\varphi(x)^2}{2} =: H^{(\epsilon)}$ に置き換えることに相当する. このとき \hat{H} の固有値, 固有状態をそれぞれ E_n , $|n\rangle$ とおき, $\hat{H}^{(\epsilon)}$ の固有値, 固有状態をそれぞれ $E_n^{(\epsilon)}$, $|n\rangle^{(\epsilon)}$ とおくと,

$$\begin{aligned} |\Psi_i, t_i\rangle &= e^{i\hat{H}^{(\epsilon)}t_i} |\Psi_i\rangle \\ &= \sum_n e^{iE_n^{(\epsilon)}t_i} |n\rangle^{(\epsilon)} \langle n | \Psi_i \rangle \\ &\approx e^{\epsilon t_i \langle 0 | \int_{\Sigma} d^3x \frac{\hat{\varphi}(x)^2}{2} | 0 \rangle} \left(|0\rangle^{(\epsilon)} \langle 0 | \Psi_i \rangle + \sum_{n \neq 0} e^{\epsilon t_i (\langle n | \int_{\Sigma} d^3x \frac{\hat{\varphi}(x)^2}{2} | n \rangle - \langle 0 | \int_{\Sigma} d^3x \frac{\hat{\varphi}(x)^2}{2} | 0 \rangle)} e^{iE_n t_i} |n\rangle^{(\epsilon)} \langle n | \Psi_i \rangle \right) \end{aligned}$$

$$\xrightarrow[t_i \rightarrow -\infty, \epsilon \rightarrow +0]{} |0\rangle \langle 0 | \Psi_i \rangle$$

同様に $\langle \Psi_f, t_f | \xrightarrow[t_f \rightarrow +\infty, \epsilon \rightarrow +0]{} \langle \Psi_f | 0 \rangle \langle 0 |$ もわかり, 結局 (1.1.1) は

$$\lim_{\substack{t_i \rightarrow -\infty, \\ t_f \rightarrow +\infty}} G^{(n)}(x_1, \dots, x_n; \Psi_f, t_f; \Psi_i, t_i) = \langle 0 | \mathcal{T} \{ \hat{\varphi}(x_1) \cdots \hat{\varphi}(x_n) \} | 0 \rangle =: G^{(n)}(x_1, \dots, x_n)$$

となる. このとき (1.1.2) を

$$G^{(n)}(x_1, \dots, x_n) \propto \int [d\varphi] \varphi(x_1) \cdots \varphi(x_n) \exp \left(i \int_{\mathcal{M}} d^{D+1}x \mathcal{L}(x) \right)$$

と書く.