

§ 28 The Renormalization Group

目標: §27では観測量が μ に依存しないようにして
MS 繰り込みスキームを導入した

→ §28では場とパラメータが μ に依存しないようにして、議論を再構成する。

Def 繰り込み群の方程式

Lagrangian のパラメータ、相関関数のような直接観測
できない量の、 μ 依存性を表す方程式

Lagrangian を $d = 6 - \epsilon$ 次元で三通りの表し方とすると、

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{2} \int d^d x \varphi \partial_\mu \varphi - \frac{1}{2} \int d^d x m^2 \varphi^2 + \frac{1}{6} \int d^d x g \tilde{\mu}^{\epsilon/2} \varphi^3 + Y \varphi \quad (28.1)$$

(\because (9.1) (14.29))

(場とパラメータは $\mu = \sqrt{4\pi} e^{-\gamma/2} \tilde{\mu}$ として)
MS スキームを用いること、繰り込みされている

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{2} \int d^d x \varphi_0 \partial_\mu \varphi_0 - \frac{1}{2} \int d^d x m_0^2 \varphi_0^2 + \frac{1}{6} \int d^d x g_0 \varphi_0^3 + Y_0 \varphi_0 \quad (28.2)$$

(28.1)(28.2) の比較より、

$$\begin{cases} \varphi_0(x) = \int d^d x \varphi^{1/2} \varphi(x) \\ m_0 = \int d^d x \varphi^{-1/2} \int d^d x m^{1/2} \\ g_0 = \int d^d x \varphi^{-3/2} \int d^d x g \tilde{\mu}^{\epsilon/2} \\ Y_0 = \int d^d x \varphi^{-1/2} Y \end{cases} \quad (28.3 \sim 28.6)$$

$\epsilon \rightarrow 0$ のとき $\frac{1}{\epsilon}$ の項から発散が表れるので、その発散と
 Z に入れ込めばよい

$$\Rightarrow \begin{cases} Z_\varphi = 1 + \sum_{n=1}^{b_0} \frac{a_n(\alpha)}{\epsilon^n} \\ Z_m = 1 + \sum_{n=1}^{b_0} \frac{b_n(\alpha)}{\epsilon^n} \\ Z_g = 1 + \sum_{n=1}^{b_0} \frac{c_n(\alpha)}{\epsilon^n} \end{cases} \quad (28.7 \sim 28.9)$$

$$(\alpha = g^2 / (4\pi)^2)$$

$$(27.3) \text{より } A = Z_p - 1 = -\frac{1}{6} \frac{\alpha}{\epsilon} + O(\alpha^2)$$

$$B = Z_m - 1 = -\frac{\alpha}{\epsilon} + O(\alpha^2)$$

としたので、

$$a_1 = -\frac{\alpha}{6} + O(\alpha^2)$$

$$b_1 = -\alpha + O(\alpha^2)$$

また (16.9) より

$$V_3/g = Z_g + \frac{\alpha}{\epsilon} + \int dF_3 \ln \frac{\mu^2}{D} + O(\alpha^2)$$

(27.18) より

$$V_3/g = 1 - \int dF_3 \ln \frac{D}{\mu^2} + O(\alpha^2)$$

$$\Rightarrow Z_g = 1 - \frac{\alpha}{\epsilon} + O(\alpha^2)$$

$$c_1 = -\alpha + O(\alpha^2)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} a_1 = \frac{\alpha}{6} + O(\alpha^2) \\ b_1 = -\alpha + O(\alpha^2) \\ c_1 = -\alpha + O(\alpha^2) \end{cases} \quad (28.10 \sim 28.12)$$

また

$$a_n, b_n, c_n = O(\alpha^2) \quad (n \geq 2)$$

次に α の β 関数や、 m の異常次元の計算のための trick を用いる

要請: 裸のパラメータ場 (ϕ_0 等) は、 μ に独立
でなければならぬ。

($\because \mu$ は発散を取り除く計算の際に、計算の補助
を導入したパラメータ
つまり、 μ なしでも発散の振幅を計算できたい、
場のパラメータは μ に依存しない)

初めに g_0 について考える。

$$(14.31) \alpha \equiv \frac{g^2}{(4\pi)^2} \quad \text{と同様}$$

$$\alpha_0 \equiv \frac{g_0^2}{(4\pi)^2} \quad (28.13)$$

$$= Z_g^2 Z_\phi^{-3} \tilde{\mu}^\epsilon \alpha$$

導入する。

$$G(\alpha, \varepsilon) \equiv \ln(Z_g^2 Z_\varphi^{-3}) \quad (28.14)$$

12. (28.7)(28.9) を用いて.

$$\begin{aligned} G(\alpha, \varepsilon) &= 2 \ln \left(1 + \sum \frac{c_n}{\varepsilon^n} \right) - 3 \ln \left(1 + \sum \frac{a_n}{\varepsilon^n} \right) \\ &= 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k-1}}{k} \left(\sum \frac{c_n}{\varepsilon^n} \right)^k - 3 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k-1}}{k} \left(\sum \frac{a_n}{\varepsilon^n} \right)^k \\ &\equiv \sum_{n=1}^{\infty} \frac{G_n(\alpha)}{\varepsilon^n} \quad (28.15) \end{aligned}$$

$$G_1(\alpha) = 2c_1 - 3a_1 = -\frac{3}{2}\alpha + O(\alpha^2) \quad (28.16)$$

この $G(\alpha, \varepsilon)$ を用いて、(28.13) の \log をとると、

$$\ln \alpha_0 = G(\alpha, \varepsilon) + \ln \alpha + \varepsilon \ln \tilde{\mu} \quad (28.17)$$

α_0 が μ に独立なので、(28.17) を $\ln \mu$ で微分して

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{d(\ln \mu)} \ln \alpha_0 \\ &= \frac{dG(\alpha, \varepsilon)}{d(\ln \mu)} + \frac{d(\ln \alpha)}{d(\ln \mu)} + \varepsilon \frac{d(\ln \tilde{\mu})}{d(\ln \mu)} \\ &= \left(\frac{\partial G}{\partial \alpha} + \frac{1}{\alpha} \right) \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} + \varepsilon \quad (28.18) \end{aligned}$$

$$\left(\tilde{\mu} \alpha \mu^{\frac{\partial}{\partial \alpha}} \frac{d(\ln \tilde{\mu})}{d(\ln \mu)} = 1 \right)$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow 0 &= \left(1 + \alpha \frac{\partial}{\partial \alpha} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{G_n(\alpha)}{\varepsilon^n} \right) \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} + \varepsilon \alpha \\ &= \left(1 + \frac{\alpha G_1'}{\varepsilon} + \frac{\alpha G_2'}{\varepsilon^2} + \dots \right) \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} + \varepsilon \alpha \quad (28.19) \end{aligned}$$

ここで $\frac{d\alpha}{d(\ln \mu)}$ は、 $\ln \mu$ の微小変化に対する α の補正の割合なので、 $\varepsilon \rightarrow 0$ で有限になるように要求すると、

$$\frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} = -\varepsilon \alpha + \beta(\alpha) \quad (28.20)$$

と書ける。

- 初項は (28.19) の $\varepsilon \alpha$ を打ち消すため
- 第二項は ε の 0 次項を打ち消すので、

$$0 = -\alpha^2 G_1' + \beta(\alpha)$$

$$\therefore \beta(\alpha) = \alpha^2 G_1'(\alpha) \quad (28.21)$$

$\frac{1}{\varepsilon}$ の高次も同様にキャンセルするように $G_n'(\alpha)$ を決めると、 $G_n'(\alpha)$ は全て $G_1'(\alpha)$ で表せる。

$$(Ex \ G_2'(\alpha) = \alpha G_1'(\alpha)^2)$$

(28.21) に (28.16) を代入すると、

$$\beta(\alpha) = -\frac{3}{2}\alpha^2 + O(\alpha^3) \quad (28.22)$$

これは §27 で、 $|T|_{obs}$ が μ に依存しないとして導いた。

$$(27.25) \quad \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} = -\frac{3}{2}\alpha^2 + O(\alpha^3) \quad \text{に } \varepsilon \rightarrow 0 \text{ 一致}$$

次に m_0 を考える。

$$m_0 = Z_Y^{-1/2} Z_m^{1/2} m \quad (28.4 \text{再})$$

$$\begin{aligned} \text{同様に } M(\alpha, \varepsilon) &\equiv \ln(Z_m^{1/2} Z_Y^{-1/2}) \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{M_n(\alpha)}{\varepsilon^n} \end{aligned} \quad (28.23)$$

と考えると、(28.10), (28.12) より

$$M_1(\alpha) = \frac{1}{2}b_1 - \frac{1}{2}a_1 = -\frac{5}{12}\alpha + O(\alpha^2) \quad (28.24)$$

(28.4) より

$$\ln m_0 = M(\alpha, \varepsilon) + \ln m \quad (28.25)$$

$\ln \mu \rightarrow 0$ 分
 \Rightarrow

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{d(\ln \mu)} \ln m_0 \\ &= \frac{\partial M}{\partial \alpha} \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} + \frac{1}{m} \frac{dm}{d(\ln \mu)} \\ &= \frac{\partial M}{\partial \alpha} (-\varepsilon\alpha + \beta(\alpha)) + \frac{1}{m} \frac{dm}{d(\ln \mu)} \end{aligned} \quad (28.26)$$

(∵ (28.20))

$$\begin{aligned} \Rightarrow \frac{1}{m} \frac{dm}{d(\ln \mu)} &= (\varepsilon\alpha - \beta(\alpha)) \sum_{n=1}^{\infty} \frac{M_n'(\alpha)}{\varepsilon^n} \\ &= \alpha M_1'(\alpha) + O\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) \end{aligned} \quad (28.27)$$

20と同様に、 $\varepsilon \rightarrow 0$ で、 $\frac{d\ln m}{d(\ln \mu)}$ が発散しない要請をすれば、

$$O\left(\frac{1}{\varepsilon}\right) = 0$$

$\delta_m(\alpha)$ 異常次元 を、

$$\delta_m(\alpha) \equiv \frac{1}{m} \frac{d\ln m}{d(\ln \mu)} \quad (28.28)$$

と def すると、

$$\begin{aligned} \delta_m(\alpha) &= \alpha M_1'(\alpha) \\ &= -\frac{5}{12}\alpha + O(\alpha^2) \quad (28.29) \end{aligned}$$

と得る。((27.14)に一致)

次に7°のポテンシャルにMS \overline{MS} を用いる

$$\hat{\Delta}(k^2) = i \int d^6 x e^{ikx} \langle 0 | T \varphi(x) \varphi(0) | 0 \rangle \quad (28.30)$$

裸の7°ポテンシャルは

$$\hat{\Delta}_0(k^2) = i \int d^6 x e^{ikx} \langle 0 | T \varphi_0(x) \varphi_0(0) | 0 \rangle \quad (28.31)$$

だから、同様に μ に依存しない

(28.30)(28.31)は

$$\hat{\Delta}_0(k^2) = Z_\varphi \hat{\Delta}(k^2) \quad (28.32)$$

の関係にある (\because (28.3))

logをとって $\ln m$ で微分すると、

$$\begin{aligned} 0 &= \frac{d}{d(\ln \mu)} \ln \hat{\Delta}_0(k^2) \\ &= \frac{d(\ln Z_\varphi)}{d(\ln \mu)} + \frac{d(\ln \hat{\Delta}(k^2))}{d(\ln \mu)} \\ &= \frac{d(\ln Z_\varphi)}{d(\ln \mu)} + \frac{1}{\hat{\Delta}(k^2)} \frac{d\hat{\Delta}(k^2)}{d(\ln \mu)} \\ &= \frac{d(\ln Z_\varphi)}{d(\ln \mu)} + \frac{1}{\hat{\Delta}(k^2)} \left[\frac{\partial}{\partial(\ln \mu)} + \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)} \frac{\partial}{\partial \alpha} + \frac{d\ln s}{d(\ln \mu)} \frac{\partial}{\partial m} \right] \hat{\Delta}(k^2) \end{aligned} \quad (28.33)$$

((14.47)等から $\hat{\Delta}$ は μ に依存する)

(28.17)より

$$\ln Z_\mu = \ln \left(1 + \sum \frac{a_n}{\epsilon^n} \right)$$

$$\approx \left(\frac{a_1}{\epsilon} + \frac{a_2}{\epsilon^2} + \dots \right) - \frac{1}{2} \left(\frac{a_1}{\epsilon} + \frac{a_2}{\epsilon^2} + \dots \right)^2$$

$$= \frac{a_1}{\epsilon} + \frac{a_2 - \frac{1}{2}a_1^2}{\epsilon^2} + O\left(\frac{1}{\epsilon^3}\right) \quad (28.34)$$

なので、

$$\frac{d(\ln Z_\mu)}{d(\ln \mu)} = \frac{\partial(\ln Z_\mu)}{\partial \alpha} \frac{d\alpha}{d(\ln \mu)}$$

$$= \left(\frac{a_1'}{\epsilon} + \dots \right) (-\epsilon \alpha + \beta(\alpha)) \quad (\because (28.20))$$

$$= -\alpha a_1' + O\left(\frac{1}{\epsilon}\right) \quad (28.35)$$

$\epsilon \rightarrow 0$ で $\hat{\Delta}(k^2)$ が μ について滑らかであることとを要請すると、(28.35)の $O(1/\epsilon)$ は 0

場の異常次元を

$$\gamma_\mu(\alpha) \equiv \frac{1}{2} \frac{d(\ln Z_\mu)}{d(\ln \mu)} \quad (28.36)$$

とすると

$$\gamma_\mu(\alpha) = -\frac{1}{2} \alpha a_1'$$

$$= \frac{1}{2} \alpha + O(\alpha^2) \quad (28.37)$$

以上より

$$(28.33) \Rightarrow \left(\frac{\partial}{\partial(\ln \mu)} + \beta(\alpha) \frac{\partial}{\partial \alpha} + \gamma_m(\alpha) \frac{\partial}{\partial m} + 2\gamma_\mu(\alpha) \right) \hat{\Delta}(k^2) = 0$$

(28.38): Callan-Symanzik equation
(カラシマンシツキ)

特に $m \rightarrow 0, \alpha \neq 0$ で $\beta(\alpha) = 0$ のことを考える

いくつかの $\alpha_* \neq 0$ で $\beta(\alpha_*) = 0$ とする。このとき $\beta(\alpha)$ で $\alpha = \alpha_*, m \rightarrow 0$ は (28.38) は第一、四項のみが残る。

$$\left(\frac{\partial}{\partial(\ln \mu)} + 2\gamma_\mu(\alpha) \right) \hat{\Delta}(k^2) = 0 \quad (28.39)$$

これを解くと、

$$\frac{1}{\hat{\Delta}} d\hat{\Delta} = -2\gamma_p d(\ln \mu)$$

$$\Rightarrow \ln \hat{\Delta} = \ln(C' \mu^{-2\gamma_p})$$

$$\Rightarrow \hat{\Delta} = C' \mu^{-2\gamma_p}$$

ここで $\hat{\Delta}$ の次元は M^{-2} なので、定数に k を入れて、

$$\hat{\Delta} = \frac{C(\alpha_*)}{k^2} \left(\frac{\mu^2}{k^2}\right)^{-\gamma_p(\alpha_*)}$$

つまり、 $\hat{\Delta} \sim k^{-2}$ だったものが、MSスキームにおいて

$$\hat{\Delta} \sim k^{-2+2\gamma_p} \text{ になる}$$

臨界現象の理論に使えるらしい