

WZ項のGawędzki=Reis構成

塩崎 謙

February 5, 2024

Abstract

[1]のWZ作用の局所構成についてのメモ.

1 巻き付き数から準備

準備として, 3次元巻き付き数に関わるいくつかの関係式を示す.

$$g : M_3 \rightarrow \mathrm{GL}_n(\mathbb{C}) \quad (1)$$

に対して, 巻き付き数は

$$W_3[g] = \frac{1}{24\pi^2} \int_{M_3} \mathrm{tr} [g^{-1}dg]^3 \in \mathbb{Z} \quad (2)$$

で与えられる.

$$H(g) = \frac{1}{12\pi} \mathrm{tr} [g^{-1}dg]^3 \quad (3)$$

とする. 以下が成立する.

$$H(uv^{-1}) = H(u) - H(v) + \frac{1}{4\pi} d\mathrm{tr} [u^{-1}duv^{-1}dv]. \quad (4)$$

証明は,

$$g^{-1}dg = (uv^{-1})^{-1}(duv^{-1} + udv^{-1}) = vu^{-1}duv^{-1} + vdv^{-1} = v(u^{-1}du + dv^{-1}v)v^{-1} \quad (5)$$

$$= v(u^{-1}du - v^{-1}dv)v^{-1} =: v(X - Y)v^{-1} \quad (6)$$

とする.

$$X^2 = -dX, \quad Y^2 = -dY \quad (7)$$

に注意.

$$\mathrm{tr} [g^{-1}dg]^3 = \mathrm{tr} [X - Y]^3 = \mathrm{tr} [X^3 - 3X^2Y + 3XY^2 - Y^3] = \mathrm{tr} [X^3] - \mathrm{tr} [Y^3] - 3\mathrm{tr} [X^2Y - XY^2] \quad (8)$$

$$= \mathrm{tr} [X^3] - \mathrm{tr} [Y^3] + 3\mathrm{tr} [dXY - XdY] = \mathrm{tr} [X^3] - \mathrm{tr} [Y^3] + 3d\mathrm{tr} [XY] \quad (9)$$

より. □

これから, $vdv^{-1} = -dvv^{-1}$ に注意して,

$$H(uv) = H(u) + H(v) - \frac{1}{4\pi} d\mathrm{tr} [u^{-1}dudvv^{-1}] \quad (10)$$

が成立する。これを用いると,

$$H(hgh^{-1}) = H(hg) - H(h) + \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [(hg)^{-1} d(hg) h^{-1} dh] \quad (11)$$

$$= H(g) - \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [h^{-1} dh dgg^{-1}] + \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [(hg)^{-1} d(hg) h^{-1} dh] \quad (12)$$

$$= H(g) + \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [-h^{-1} dh dgg^{-1} + g^{-1} h^{-1} (dhg + hdg) h^{-1} dh] \quad (13)$$

$$= H(g) + \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [h^{-1} dhgh^{-1} dhg^{-1} + (g^{-1} dg + dgg^{-1}) h^{-1} dh] \quad (14)$$

が成立する.

$$H(hgh^{-1}) = H(g) + \frac{1}{4\pi} \text{dtr} [h^{-1} dhgh^{-1} dhg^{-1} + (g^{-1} dg + dgg^{-1}) h^{-1} dh]. \quad (15)$$

2 Gawędzki=Reis構成 ($SU(n)$ の場合)

本節では, target space は $SU(n)$ とする.

$$g : M_3 \rightarrow SU(n). \quad (16)$$

理由のひとつは, 以下では g の元の対角化を仮定するためであり, $GL_n(\mathbb{C})$ の元は例外線が存在するため. また, $U(n)$ への拡張は可能と思われるが, まずは[1]に沿って, $SU(n)$ の場合についてメモする. ($U(n)$ の場合は[2]で議論されている.)

$H(g)$ は閉形式であるので, 局所的には $H = dB$ なる 2 形式 B が存在し, 以下のように明示的に与えることができる.

準備として, n 個の $n \times n$ 対角行列を

$$\lambda_0 := \text{diag}(0, \dots, 0), \quad (17)$$

$$\lambda_i := \text{diag}\left(\underbrace{\frac{n-i}{n}, \dots, \frac{n-i}{n}}_{i \text{ times}}, \underbrace{\frac{-i}{n}, \dots, \frac{-i}{n}}_{(n-i) \text{ times}}\right), \quad i = 1, \dots, n-1, \quad (18)$$

とする. また,

$$\lambda_{ij} := \lambda_j - \lambda_i \quad (19)$$

とする. $SU(n)$ の被覆として, $\{O_i\}_{i=0, \dots, n}$ を

$$O_i := \{g = \gamma e^{2\pi i \tau} \gamma^{-1} \mid \gamma \in SU(n), \tau = \sum_{j=0}^{n-1} \tau_j \lambda_j \text{ with } 0 \leq \tau_j, \sum_{j=0}^{n-1} \tau_j = 1, \tau_i > 0\} \quad (20)$$

と定義する. この定義式より, O_i は可縮. τ の対角成分を τ_{ii} と書くと, $g = \gamma e^{2\pi i \tau} \gamma^{-1}$ は g の固有値が $\{e^{2\pi i \tau_{11}}, \dots, e^{2\pi i \tau_{nn}}\}$ であることを意味する.

$$\tau_{11} - \tau_{22} = \tau_1, \quad \tau_{22} - \tau_{33} = \tau_2, \quad \dots, \quad \tau_{n-1, n-1} - \tau_{nn} = \tau_{n-1}, \quad \tau_{nn} - \tau_{11} = \tau_0 - 1, \quad (21)$$

であるので, $g \in SU(n)$ の固有値を

$$\{e^{2\pi i \sigma_1}, \dots, e^{2\pi i \sigma_n}\}, \quad \sigma_1 \geq \sigma_2 \geq \dots \geq \sigma_n \geq \sigma_1 - 1, \quad \sum_{i=1}^n \sigma_i = 0, \quad (22)$$

と書くと,

$$O_i = \{g \in SU(n) \mid \sigma_1 \geq \dots \geq \sigma_i > \sigma_{i+1} \geq \dots \geq \sigma_n \geq \sigma_1 - 1\}, \quad i = 1, \dots, n-1, \quad (23)$$

$$O_0 = \{g \in SU(n) \mid \sigma_1 \geq \dots \geq \sigma_i \geq \sigma_{i+1} \geq \dots \geq \sigma_n > \sigma_1 - 1\}, \quad (24)$$

である。つまり、 i 番目と $i+1$ 番目の固有値の間に有限のギャップがある、というのが O_i の定義。いずれかの固有値 σ_i, σ_{i+1} の間にギャップが存在する場合は、 O_i に属する。全ての固有値が縮退している場合、例えば、 $e^{2\pi i/n} 1_n \in SU(n)$ の場合でも、 O_0 に属する。よって

$$SU(n) = \cup_{i=0}^{n-1} O_i \quad (25)$$

が成立する。例えば、 $SU(2)$ の場合は、

$$O_0 = \{g \in SU(2) | g \neq -1_2\}, \quad O_1 = \{g \in SU(2) | g \neq 1_2\}. \quad (26)$$

$SU(3)$ の場合を考える。3つの固有値 $e^{i\theta_1}, e^{i\theta_2}, e^{i\theta_3}$ は $e^{i(\theta_1+\theta_2+\theta_3)} = 1$ の関係にある。全ての固有値が互いに異なる場合、 O_0, O_1, O_2 のいずれのカバーに入る。3つのうち2つ $e^{i\theta}, e^{i\theta}$ が等しい場合は、 O_0, O_1, O_2 の少なくともひとつのカバーに入らない。具体的には、

$$O_1 = \{g \in SU(3) | g \neq \text{diag}(e^{i\theta}, e^{i\theta}, e^{2i\theta}), 0 < \theta < \frac{2\pi}{3}\}, \quad (27)$$

$$O_0 = \{g \in SU(3) | g \neq \text{diag}(e^{i\theta}, e^{i\theta}, e^{2i\theta}), \frac{2\pi}{3} < \theta < \frac{4\pi}{3}\}, \quad (28)$$

$$O_2 = \{g \in SU(3) | g \neq \text{diag}(e^{i\theta}, e^{i\theta}, e^{2i\theta}), \frac{4\pi}{3} < \theta < 2\pi\}, \quad (29)$$

を得る。例えば、全ての固有値が1近傍に存在する場合は、 O_0 に含まれる。

- γ は $SU(n)$ 上で大域的に定義されるか？つまり、カノニカルな γ を仮定して良い？大域的な γ が存在するのであれば、 τ の選び方の問題のみをゲージ自由度とできる。
- 例として $SU(2)$ の場合を考えると、 $SU(2)$ の元を $g = e^{i\alpha\mathbf{n}\cdot\boldsymbol{\sigma}}$ と書くと、 $\mathbf{n}\cdot\boldsymbol{\sigma}\gamma(\mathbf{n}) = \gamma(\mathbf{n})\sigma_z$ として、 $g = \gamma(\mathbf{n})e^{i\alpha\sigma_z/2}\gamma(\mathbf{n})^\dagger$ となる。 $\gamma(\mathbf{n})$ は $\mathbf{n} \in S^2$ で大域的に取ることはできない(?) ため、 $SU(2)$ 全体で γ を大域的に定義することはできない。
- そうだとすると、 τ に加えて、 γ もパッチ O_i に依存する。すると、パッチの共通部分 O_{ij} において γ のゲージ変換が必要となるため、 $B_{ij} = i\text{tr}[\lambda_{ij}\gamma^{-1}d\gamma]$ を使う正当化について検討必要。
- $U(n)$ の場合は $\sum_i \sigma_i = 0$ と取ることができないため、拡張が必要。(そもそも $SU(n)$ の場合は1次元巻き付き数が存在しないため、3次元への拡張を考える方法でWZ項が定義できる。)

$g = \gamma\Lambda\gamma^{-1}$ を g の対角化とする。 Λ は対角行列。(15)より、

$$H(\gamma\Lambda\gamma^{-1}) = d \left[\frac{1}{4\pi} \text{tr} [\gamma^{-1}d\gamma\Lambda\gamma^{-1}d\gamma\Lambda^{-1} + (\Lambda^{-1}d\Lambda + d\Lambda\Lambda^{-1})\gamma^{-1}d\gamma] \right] \quad (30)$$

$$= d \left[\frac{1}{4\pi} \text{tr} [\gamma^{-1}d\gamma\Lambda\gamma^{-1}d\gamma\Lambda^{-1} + 2d \log \Lambda\gamma^{-1}d\gamma] \right]. \quad (31)$$

ここで、第2項に対して部分積分を実行すると、

$$\text{tr} [d \log \Lambda\gamma^{-1}d\gamma] \rightarrow -\text{tr} [\log \Lambda d(\gamma^{-1}d\gamma)] = \text{tr} [\log \Lambda(\gamma^{-1}d\gamma)^2] \quad (32)$$

であるが、 \log の分枝を指定することにより well-defined に。分枝の指定がカバー O_i に対応する。 O_i 上における \log の分枝を \log_i と書くと、

$$\log_i e^{2\pi i\tau} = 2\pi i(\tau - \lambda_i) \quad (33)$$

である。 O_i 上で、完全形式は、

$$H = dB_i, \quad (34)$$

$$B_i = Q + R_i, \quad (35)$$

$$Q = \frac{1}{4\pi} \text{tr} [\gamma^{-1}d\gamma\Lambda\gamma^{-1}d\gamma\Lambda^{-1}], \quad (36)$$

$$R_i = i\text{tr} [(\tau - \lambda_i)(\gamma^{-1}d\gamma)^2], \quad (37)$$

で与えられる.

上でコメントしたように, γ は大域的に取れない場合もあり, “ゲージ変換”

$$\gamma \mapsto \gamma W, \quad W \Lambda W^{-1} = \Lambda \quad (38)$$

なる不定性がある. 以下を示す.

$$\Lambda = \bigoplus_I e^{i\theta_I} 1_{|I|}, \quad \sum_I |I| = n, \quad (39)$$

とする. $|I|$ は縮退度. $g \in SU(n)$ を対角化する基底を

$$gu_I = u_I e^{i\theta_I}, \quad u_I = (u_{I,1}, \dots, u_{I,|I|}), \quad (40)$$

$$\tau = \frac{1}{2\pi} \bigoplus_I \theta_I 1_{|I|}, \quad |\theta_I| < \pi, \quad (41)$$

とする. ゲージ変換は

$$u_I \mapsto u_I W_I, \quad W_I \in U(|I|). \quad (42)$$

このとき,

$$B_0 = \frac{1}{4\pi} \text{tr} [\gamma^{-1} d\gamma \Lambda \gamma^{-1} d\gamma \Lambda^{-1}] + i \text{tr} [\tau \gamma^{-1} d\gamma \gamma^{-1} d\gamma] \quad (43)$$

はゲージ不変.

(証明)

$$A_{IJ} = u_I^\dagger du_J \quad (44)$$

と書く. ゲージ変換は

$$A_{IJ} \mapsto W_I^\dagger A_{IJ} W_J + \delta_{IJ} W_I^\dagger dW_I \quad (45)$$

である.

$$B_0 = \sum_{I,J} \left[\frac{1}{4\pi} \text{tr}_I [A_{IJ} e^{i\theta_J} A_{JI} e^{-i\theta_I}] + \frac{i}{2\pi} \theta_I \text{tr}_I [A_{IJ} A_{JI}] \right] \quad (46)$$

$$= \sum_{I,J:I \neq J} \left[\frac{1}{4\pi} \text{tr}_I [A_{IJ} e^{i\theta_J} A_{JI} e^{-i\theta_I}] + \frac{i}{2\pi} \theta_I \text{tr}_I [A_{IJ} A_{JI}] \right] \quad (47)$$

と書く. ただし, tr_I は $1, \dots, |I|$ の足を走る. $I = J$ の寄与は $\text{tr}_I [A_{II} A_{II}] = 0$ より消えた. ここで, $I \neq J$ のとき, $\text{tr} [A_{IJ} A_{JI}]$ はゲージ不変であるので主張は示された. \square

B_i も同様. よって, B_i は γ のゲージに依存しない.

少し書き換えると,

$$\text{tr}_I [A_{IJ} A_{JI}] = \text{tr}_I u_I^\dagger du_J u_J^\dagger du_I = -\text{tr}_I du_I^\dagger u_J u_J^\dagger du_I \quad (48)$$

であるので, 以下のように書いても良い.

$$B_0 = -\frac{1}{4\pi} \sum_I e^{-i\theta_I} \text{tr}_I \left[du_I^\dagger \sum_{J,J \neq I} e^{i\theta_J} P_J du_I \right] - i \sum_I \frac{\theta_I}{2\pi} \text{tr}_I \left[du_I^\dagger \sum_{J,J \neq I} P_J du_I \right]. \quad (49)$$

Berry曲率

$$F_I = du_I^\dagger (1 - P_I) du_I \quad (50)$$

を導入すると第2項は

$$B_0 = -\frac{1}{4\pi} \sum_I e^{-i\theta_I} \text{tr}_I \left[du_I^\dagger \sum_{J, J \neq I} e^{i\theta_J} P_J du_I \right] - i \sum_I \frac{\theta_I}{2\pi} \text{tr}_I F_I \quad (51)$$

と書くこともできる.

以上の準備のもとWZ項の局所表示の導出する.

$$g : M_2 \rightarrow SU(n) \quad (52)$$

に対して, bounding manifold $X, \partial X = M_2$ をひとつとり, 拡張 $\tilde{g} : X \rightarrow SU(n)$ をひとつ取る. WZ項は以下で定義される.

$$WZ[g] := \frac{1}{12\pi} \int_X \text{tr} [\tilde{g}^{-1} d\tilde{g}]^3 \in \mathbb{R}/2\pi\mathbb{Z}. \quad (53)$$

X の O_i の意味での被覆を定め, 雑だが同様に $\{O_i\}_i$ と書く. すると, (雑な表記だが),

$$WZ[g] = \sum_i \int_{O_i} dB_i = \sum_i \int_{M_2 \cap O_i} B_i + \sum_{i < j} \int_{O_i \cap O_j} (B_i - B_j) \quad (54)$$

ここで,

$$B_i - B_j = i \text{tr} [(\lambda_j - \lambda_i)(\gamma^{-1} d\gamma)^2] = d\alpha_{i,j}, \quad (55)$$

$$\alpha_{i,j} = i \text{tr} [(\lambda_i - \lambda_j)\gamma^{-1} d\gamma]. \quad (56)$$

と, 完全形式であるので, 全ての積分が M_2 上で書くことができ,

$$WZ[g] = \sum_i \int_{M_2 \cap O_i} B_i + \sum_{i < j} \int_{M_2 \cap O_i \cap O_j} \alpha_{i,j} \quad (57)$$

を得る.

References

- [1] Krzysztof Gawędzki, Nuno Reis, “WZW branes and gerbes”, arXiv:hep-th/0205233.
- [2] Krzysztof Gawędzki, “Bundle gerbes for topological insulators”, arXiv:1512.01028.