

§ 習作

1. 考慮一個在 n 維黎曼流形 (M, g) 上的主 G -叢，其上的 Yang-Mills 泛函定義為 $YM(A) = \frac{1}{2} \int_M |F_A|^2 dV_g$ 。若將度量縮放為 $\tilde{g} = \lambda^2 g$ ($\lambda > 0$ 為常數)，在什麼維度 n 下，該泛函具有共形不變性？ n=4

其中 $|F_A|^2 = g^{ik} g^{jl} \langle F_{ij}, F_{kl} \rangle$ (內積取自伴隨表示的不變內積)

$$dV_g = \sqrt{\det g} dx$$

在縮放下的變換 $g \rightarrow \tilde{g} = \lambda^2 g$: $\tilde{g}^{ij} = \lambda^{-2} g^{ij}$

$$\widetilde{YM}(A) = \frac{1}{2} \int_M |\tilde{F}_A|_{\tilde{g}}^2 dV_{\tilde{g}} = \frac{1}{2} \int_M (\lambda^{-4} |F_A|_g^2) (\lambda^n dV_g) = \lambda^{n-4} \cdot \frac{1}{2} \int_M |F_A|_g^2 dV_g.$$

2. 設 A 為聯絡， F_A 為其曲率。若對聯絡進行微擾 $A_t = A + t\alpha$ ，其中 α 是值在伴隨叢 $Ad(P)$ 中的 1-形式。請問曲率的變分 $\frac{d}{dt} F_A|_{t=0}$ 等於什麼？

$$F_A = dA + A \wedge A = dA + \frac{1}{2} [A, A] \quad \text{這裡 } [] \text{ 是伴隨叢值形式的李括號}$$

$$[\alpha, \beta] = \alpha \wedge \beta + \beta \wedge \alpha \quad \text{在 Yang-Mills 裡常用 } [\alpha, \beta] = \alpha \wedge \beta - (-1)^{|\alpha||\beta|} \beta \wedge \alpha$$

$$\text{在 1-form 時 } [\alpha, \beta] = \alpha \wedge \beta - (-1)\beta \wedge \alpha = \alpha \wedge \beta + \beta \wedge \alpha$$

$$\frac{d}{dt} F_A|_{t=0} = d\alpha + \alpha \wedge A + A \wedge \alpha = d_A \alpha \quad (\text{協變微分})$$

3. 考慮一個 $U(1)$ 規範理論，若 connection form $A = A_\mu dx^\mu$ ，curvature form $F = dA$ ，此時 Yang-Mills 方程 $d_A^* F_A = 0$ 會退化為甚麼？

無源項的 Maxwell 方程

4. 給一個 connection A ，其 curvature form 定義為 $F_A = dA + A \wedge A$ ，其 Bianchi 恆等式為何？

$$\text{外共變微分 } D\omega = d\omega + A \wedge \omega + (-1)^{\deg \omega} \omega \wedge A$$

$$dF = d(dA + A \wedge A) = 0 + d(A \wedge A) = (dA) \wedge A - A \wedge d(A)$$

$$dA = F - A \wedge A \text{ 代入}$$

$$\begin{aligned} dF &= (F - A \wedge A) \wedge A - A \wedge (F - A \wedge A) = F \wedge A - (A \wedge A) \wedge A - A \wedge F + A \wedge (A \wedge A) \\ &= F \wedge A - A \wedge F = [F, A] \end{aligned}$$

$$dF + [A, F] = 0$$

即 $DF = dF + [A, F] = 0$ (這裡 F 是 F_A 的簡寫)

5. Yang-Mills 泛函在規範變換下 $A \rightarrow g^{-1}Ag + g^{-1}dg$ 下是不變的，曲率 F_A 規範變換下如何變換？

先確認李群或矩陣中， $d(g^{-1}) = -g^{-1}(dg)g^{-1}$

$$g \cdot g^{-1} = I, \quad d(g \cdot g^{-1}) = (dg) \cdot g^{-1} + g \cdot d(g^{-1}) = d(I) = 0$$

$$g \cdot d(g^{-1}) = -(dg) \cdot g^{-1} \quad \text{所以 } d(g^{-1}) = -g^{-1}(dg)g^{-1}$$

設 $A' = g^{-1}Ag + g^{-1}dg$ 欲證 $F_{A'} = g^{-1}F_A g$

$$\begin{aligned} dA' &= d(g^{-1}Ag + g^{-1}dg) = d(g^{-1}Ag) + d(g^{-1}dg) \\ &= (dg^{-1}Ag + g^{-1}dAg - g^{-1}A \wedge dg) + (dg^{-1} \wedge dg + g^{-1}d^2g) \end{aligned}$$

$$d(\omega \wedge \eta) = (d\omega) \wedge \eta + (-1)^{\deg \omega} \omega \wedge (d\eta)$$

這裡 g, g^{-1} 是 0-form， A 是 1-form

$$d(g^{-1}Ag) = d(g^{-1}) \wedge Ag + (-1)^0 g^{-1}d(Ag) \quad d(Ag) = dA \cdot g - A \wedge dg$$

所以 $d(g^{-1}Ag) = d(g^{-1}) \wedge Ag + g^{-1}(dA)g - g^{-1}A \wedge dg$

$$dA' = -g^{-1}dgg^{-1} \wedge Ag + g^{-1}dAg - g^{-1}A \wedge dg - g^{-1}dgg^{-1} \wedge dg$$

$$A' \wedge A' = \dots$$

$$F_{A'} = dA' + A' \wedge A' = \dots = g^{-1}F_A g$$

6. 考慮 Yang-Mills 泛函 $YM(A) = \frac{1}{2} \int_M |F_A|^2 dV$ 在 4 維 compact 流形上，這個能

量與拓撲電荷 $k = \frac{1}{8\pi^2} \int_M \text{Tr}(F_A, F_A)$ 有何關聯？

$$YM(A) \geq 4\pi^2 |k|$$

7. 數學上定義 $F = D^2$ ，把 connection $D = d + A$ 推到 Yang-Mills 場強

$$F = dA + A \wedge A$$

$$D\mu = (d + A)\mu = d\mu + A\mu$$

$$D(D\mu) = (d + A)(d\mu + A\mu)$$

$$D^2\mu = d(d\mu + A\mu) + A \wedge (d\mu + A\mu)$$

$$d(d\mu) = 0, A \wedge (A\mu) = (A \wedge A)\mu$$

$$d(A\mu) = (dA)\mu - A \wedge d\mu \quad (\text{負號是因為 } A \text{ 是 } 1\text{-form})$$

$$\begin{aligned} \text{所以 } D^2\mu &= (dA)\mu - A \wedge d\mu + A \wedge d\mu + (A \wedge A)\mu \\ &= (dA + A \wedge A)\mu \end{aligned}$$

$$F = D^2 = dA + A \wedge A$$

$$(d(\omega \wedge \eta) = (d\omega) \wedge \eta + (-1)^{\deg \omega} \omega \wedge (d\eta))$$

8. 推導 $D=d+A$

其中 D : 外共變導數 (exterior covariant derivative) 作用於一個 E -value

k -form $\omega \in \Omega^k(M, E)$ 。 $D\omega = d\omega + A \wedge \omega$

設 $E \rightarrow M$ 是 vector bundle

$D: \Gamma(E) \rightarrow \Omega^1(M, E)$ 是一個算子，滿足 Leibniz 法則

$$D(fs) = df \otimes s + fDs$$

$$U \subset M \text{ 選一組 frame } \{e_1, \dots, e_n\} \quad s = \sum_i s^i e_i$$

$$Ds = D\left(\sum_i s^i e_i\right) = \sum_i ds^i \otimes e_i + \sum_i s^i De_i$$

$$\because De_i \text{ 是向量值的 } 1\text{-form}, \therefore De_i = \sum_j A_{ij} e_j \quad \text{其中 } A_{ij} \in \Omega^1(M)$$

Let $s = (s^1, \dots, s^n)^T$ ，上式寫成矩陣形式為 $Ds = ds + As$

即 $D=d+A$

這裡 A 即 Yang-Mills connection。

例

二維球面 S^2 在標準度量下的 Levi-Civita 聯絡如何具體寫成 $D = d + A$ 的形式。

$$S^2 \text{ 上, } g = d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2, \text{ 正交基 } \{e_1, e_2\} \quad e_1 = \frac{\partial}{\partial \theta}, e_2 = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \phi}$$

D 是 S^2 上的 Levi-Civita connection，向量場 $X = \sigma^1 e_1 + \sigma^2 e_2$ 則

$$DX = D \begin{pmatrix} \sigma^1 \\ \sigma^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} d\sigma^1 \\ d\sigma^2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & -\cos \theta d\phi \\ \cos \theta d\phi & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sigma^1 \\ \sigma^2 \end{pmatrix}$$

$$\text{其中 } \begin{pmatrix} 0 & -\cos \theta d\phi \\ \cos \theta d\phi & 0 \end{pmatrix} = A$$

$\{e_1, e_2\}$ 的 dual 1-form 為 $\omega^1 = d\theta, \omega^2 = \sin\theta d\phi$

$$d\omega^i + \sum_j \omega_j^i \wedge \omega^j = 0 \quad \text{解出 } \omega = \begin{pmatrix} 0 & -\cos\theta d\phi \\ \cos\theta d\phi & 0 \end{pmatrix}$$

Levi-Civita connection [N3101]

$$\nabla_X Y = \sum_i (XY^i + \sum_{j,k} \Gamma_{jk}^i X^j Y^k) \frac{\partial}{\partial x^i}$$

$$\text{其中 } \nabla_{e_i} e_j = \Gamma_{ij}^k e_k, \quad X = \sum_i X^i \frac{\partial}{\partial x^i}, Y = \sum_i Y^i \frac{\partial}{\partial y^i}$$

這裡 Christoffel symbols 看做一個 connection 1-form A 的矩陣分量。

接到§4.4 [GA4.4.1] connections for spin structure

考慮 S^2 上的自旋場 spin connection

(1) 選擇 Clifford algebra 的表示

$$c(e_1) = \sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, c(e_2) = \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

S^2 上只有一個非零項 $\omega_{12} = -\cos\theta d\phi$

(2) 計算 spin connection form Ω

$$\Omega = \frac{1}{4} \sum_{i,j} \omega_{ij} c(e_i) c(e_j) = \frac{1}{2} \omega_{12} (i\sigma_3) = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} -i \cos\theta d\phi & 0 \\ 0 & i \cos\theta d\phi \end{pmatrix}$$

(3) 自旋場的 covariant derivative

對於一個 section $\psi = (\psi_1, \psi_2)^T$ ，其 covariant derivative

$$\nabla^s \psi = (d + \Omega)\psi = \begin{pmatrix} d\psi_1 & -\frac{i}{2} \cos\theta d\phi \cdot \psi_1 \\ d\psi_2 & \frac{i}{2} \cos\theta d\phi \cdot \psi_2 \end{pmatrix}$$

Dirac operator $D\psi := \sum_{i=1}^n e_i \cdot \nabla_{e_i} \psi$

比較一下 $DX = \begin{pmatrix} d\sigma^1 & -\cos\theta d\phi \sigma^2 \\ d\sigma^2 & \cos\theta d\phi \sigma^1 \end{pmatrix}$ ，X 是向量場， ψ 是旋量場。

這是 Spin 群與 $SO(n)$ 群的差異。