

4次元多様体上の接続の空間とその余接空間 の幾何的量子化

郡 敏昭

沼津-待田シンポジウム-2016

1

1. Classical Hamiltonian:

$$H(q, p) = \frac{1}{2m} \sum p_i^2 + V(q), \quad (q, p) \in T^*M = \mathbf{R}^{2n}, \quad M = \mathbf{R}^n.$$

2. 対応する Schrödinger 作用素:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V \dots$$

3. WKB Ansatz

$(\hat{H} - E)\varphi = 0$ の定常状態解を \hbar で級数展開した

$$\varphi = e^{iS/\hbar} a, \quad a \sim \sum_{k=0}^{\infty} a_k \hbar^k, \quad a_0 = 1.$$

の形で探す方法 .

$S : M \rightarrow \mathbf{R}$: Phase function, a_k : amplitude.

$e^{iS/\hbar} \sum^k a_k \hbar^k$: 第 $(k+1)$ 近似解 .

Hamilton-Jacobi 方程式 $S : M \longrightarrow \mathbf{R}$ が
Hamilton-Jacobi equation

$$H \circ dS = \frac{\|\nabla S\|^2}{2m} + V(q) = E$$

を満たすなら、第1近似解; $(\hat{H} - E)\varphi = \mathbf{O}(\hbar)$ が

$$\varphi = \exp^{iS/\hbar} \sim 1 + iS/\hbar + \dots$$

で与えられる .

Proof

$$\frac{\partial}{\partial x_j} e^{iS/\hbar} = \frac{i}{\hbar} \frac{\partial S}{\partial x_j} e^{iS/\hbar}, \quad \frac{\partial^2}{\partial x_j^2} e^{iS/\hbar} = \left(\frac{i}{\hbar} \frac{\partial^2 S}{\partial x_j^2} - \frac{1}{\hbar^2} \left(\frac{\partial S}{\partial x_j} \right)^2 \right) e^{iS/\hbar},$$

$$(\hat{H} - E)\varphi = \left[\frac{\|\nabla S\|^2}{2m} + V(q) - E - \frac{i\hbar}{2m} \Delta S \right] \exp^{iS/\hbar}.$$

□

2 Hamilton-Jacobi equation の幾何 .

$$L \stackrel{\text{def.}}{=} \text{image } dS = \left\{ (q, p) \in T^*M ; p_i = \frac{\partial S}{\partial q_i} \right\} .$$

n -dimensional submanifold of T^*M .

1. Hamilton-Jacobi equation: $H \circ dS = E$ より L は $H^{-1}(E) \subset T^*M$. の n -dimensional submanifold .

2. $\omega = \sum dp_i \wedge dq_i$: symplectic form on T^*M .

$$\omega|_L = d\left(\sum p_i dq_i\right) = d\left(\sum \frac{\partial S}{\partial q_i} dq_i\right) = d(dS) = 0$$

より L は Lagrangian submanifold.

3. $\pi : T^*M \longrightarrow M$ により $L \simeq M$: diffeomorphism.

4. The canonical 1-form $\theta = \sum p_i dq_i$ on T^*M induces the 1-form $i^*\theta = d(S \circ \pi_L)$ on L ; $\theta|_L = \sum \frac{\partial S}{\partial q_i} dq_i$.

Hamilton-Jacobi Theorem

T^*M 上の関数 H の Lagrangian submanifold L への制限が locally constant であることの必要十分条件はその Hamiltonian vector field X_H が L に接していることである.

$$dH = \omega(\cdot, X_H), \quad X_H(w) \in T_w L, \quad \forall w \in L.$$

3 準古典近似 ; Semi-classical state

Hamilton-Jacobi equation: $H \circ dS = E$, を満たす phase function $S = S(x)$ と amplitude function $a = a(x)$ に対して

$$\varphi = \exp^{iS/\hbar} a$$

の形の解を考える .

a が homogeneous transport equation:

$$a\Delta S + 2 \sum \frac{\partial a}{\partial q_j} \frac{\partial S}{\partial q_j} = 0 \quad (3.1)$$

を満たすなら

$$\varphi = \exp^{iS/\hbar} a$$

は Schrödinger operator \hat{H} の定常状態解の \hbar 展開の第 2 次近似を与える ;

$$(\hat{H} - E)\varphi = O(\hbar^2).$$

Proof

$$\begin{aligned}(\widehat{H} - E)\varphi &= \left(\frac{1}{2m} \|\nabla S\|^2 + (V - E) \right) \exp^{iS/\hbar} a \\ &- \frac{i\hbar}{2m} \left(a\Delta S + 2 \sum \frac{\partial a}{\partial q_j} \frac{\partial S}{\partial q_j} \right) \exp^{iS/\hbar} - \frac{\hbar^2}{2m} \Delta a \exp^{iS/\hbar}\end{aligned}$$

4 semi-classical state の幾何

いま、ハミルトニアンが $H = \sum_i p_i^2/2 + V(q)$ の形なのでハミルトンベクトル場は

$$X_H = \sum_i \left(-\frac{\partial V}{\partial q_i}\right) \frac{\partial}{\partial p_i} + p_i \frac{\partial}{\partial q_i}.$$

X_H を $L = dS$ に制限すると

$$X_H|L = \sum_i \left(-\frac{\partial V}{\partial q_i}\right) \frac{\partial}{\partial p_i} + \frac{\partial S}{\partial x_i} \frac{\partial}{\partial q_i}.$$

すなわち、

$$\pi_* X_H = \nabla S. \quad (4.1)$$

•

また homogeneous transport equation:

$$a\Delta S + 2 \sum \frac{\partial a}{\partial q_j} \frac{\partial S}{\partial q_j} = 0$$

が満たされれば、

vector field $a^2\nabla S$ は divergence free.

$$\operatorname{div} (a^2\nabla S) = \sum_j \frac{\partial}{\partial q_j} \left(a^2 \frac{\partial S}{\partial q_j} \right) = a \left(a\Delta S + 2 \sum \frac{\partial a}{\partial q_j} \frac{\partial S}{\partial q_j} \right) = 0 \quad (4.2)$$

divergence の定義より

$$(\operatorname{div} \mathbf{v})|dx| = \mathcal{L}_{\mathbf{v}}|dx|, \quad (4.3)$$

ここに \mathcal{L}_v は Lie-微分 .

(4.1), (4.3), (4.2), より

$$\mathcal{L}_{(a^2 X_H)} |dx| = \mathcal{L}_{(a^2 \nabla S)} |dx| = \operatorname{div} (a^2 \nabla S) |dx| = 0,$$

\implies

$$\mathcal{L}_{X_H} (a^2 |dx|) = 0.$$

(Hamilton-Jacobi theorem) から X_H : tangent to L ,
また リー微分は diffeomorphism invariant だから,
この式を $\pi|L : L \xrightarrow{\sim} M$ で持ち上げて
 L 上で

$$\mathcal{L}_{X_H} (a^2 |dx|) = 0.$$

が成り立つ .

$$a^2 |dx| = (a |dx|^{1/2})^2 \text{ より}$$

homogeneous transport equation \iff

Lagrangian submanifold 上にハミルトンベクトル場 X_H
で不変な half-density が存在する

5 幾何的量子化

- 余接空間 T^*M の幾何的量子化:

幾何的準古典近似とは 次の組 (L, i, a) :

1. (L, i) : Lagrangian immersion で その埋め込み $i(L)$ が classical Hamiltonian H の energy level set $H^{-1}(E)$ に含まれている .
2. H のハミルトン流れで invariant な L 上の half-density a .

” Quantization ” \equiv この data (L, i, a) を用いて approximate solution to Schrödinger equation $\hat{H} - E = 0$ を作ること.

すなわち Hamilton-Jacobi eq. を満たす phase function S と

$L = dS \subset T^*M$ 上の half-density $a|dx|^{1/2}$ により、

$$\varphi = e^{iS/\hbar} (dS)^* a$$

は Schrödinger 方程式の定常解の 2 次近似を与える; $(H - E)\varphi = \mathbf{O}(\hbar^2)$.

6 Pre-quantization of a projectable Lagrangian

次に M を一般の多様体として 余接空間 T^*M の Lagrangian submanifold の pre-quantization を考える,
 $T^*M \longrightarrow M$; cotangent bundle.

$$T_{(m,\alpha)}T^*M = T_mM \oplus T_m^*M \ni (t, \xi)$$

Canonical 1-form , Liouville form: θ $\overset{\text{definition}}{\iff}$

θ ; 1-form on T^*M ; defined at $(m, \alpha) \in T^*M$ by

$$\theta_{(m,\alpha)}((t, \xi)) = \alpha(t), \quad \forall (t, \xi) \in T_{(m,\alpha)}T^*M, .$$

Canonical 2-form : $\omega = d\theta$.

$L \subset T^*M$: Lagrangian submanifold $\overset{\text{definition}}{\iff} \omega|_L = 0$.

Example:

$$\theta = \sum_i p_i dq_i, \quad \omega = \sum_i dp_i \wedge dq_i,$$

$$L = \text{image } dS, \quad \text{for a } S : M \longrightarrow \mathbf{R}.$$

$$i : L \hookrightarrow T^*M$$

projectable Lagrangian embedding:

すなわち $\pi|_L : L \xrightarrow{\text{diffeo}} M$, の場合を考える。

L : exact すなわち $L = \text{image } dS$, でなくてよい。

$\omega|_L = 0$ だから $\theta|_L$ closed on L .

$\exists \{L_k\}$: a cover of L

各 L_k 上で $i|_{L_k}$ exact ;

$\exists \phi_k$ on L_k (primitive) such that :

$$d\phi_k = i^*\theta|_{L_k}.$$

$(L_k, i | L_k, \phi_k)$ の quantization は L_k 上の oscillatory function :

$$I_k = (\pi_{L_k}^{-1})^* e^{i\phi_k/\hbar}.$$

で与えられる .

(L, i) の quantization には ” I_k を貼り合わせて ” well defined な $I(L, i, \phi)$ on M を得ることになる :

$$I(L, i, \phi) \sim \sum_k (\pi_{L_k}^{-1})^* e^{i\phi/\hbar}.$$

このための (十分) 条件は

$$e^{i\phi_k/\hbar} = e^{i\phi_j/\hbar}, \quad \text{on } L_k \cap L_j.$$

すなわち

$$\phi_j - \phi_k \in 2\pi\hbar \cdot \mathbf{Z} \quad \text{on } L_k \cap L_j. \quad (6.1)$$

$L = \cup_k L_k$; projectable Lagrangian L の covering で

$\exists \phi_j : L_j \longrightarrow \mathbf{R}$,

$$d\phi_k = i^*\theta|_{L_k}.$$

$\{\lambda_{jk} = \phi_j - \phi_k\}$ defines the [Liouville class](#)

$\lambda_{(L,i)} = [\lambda_{jk}] \in \check{H}^1(M, \mathbf{R})$. (independent of covers)

いま Liouville class が 整数条件 (6.1) ;

$$\lambda_{(L,i)} \in \check{H}^1(M, 2\pi\hbar \cdot \mathbf{Z})$$

を満たせば、

\exists good cover $L = \cup_j L_j$

\exists primitives $\phi_j : L_j \longrightarrow \mathbf{R}$;

$$i^*\theta|_{L_j} = d\phi_j,$$

各 $L_j \cap L_k$ 上で

$$\phi_j - \phi_k \in \mathbf{Z}\hbar = 2\pi\hbar \cdot \mathbf{Z}$$

ゆえに $\{\phi_j\}_j$ は

$$\phi : L \longrightarrow \mathbf{T}\hbar = \mathbf{R}/\mathbf{Z}\hbar \quad (6.2)$$

を定めて、 $i^*\theta = d\phi$ が成り立つ .

これにより

global oscillatory function on L :

$$e^{i\phi/\hbar}. \quad \text{Quantization } \mathbf{O}(\hbar) \quad \text{OK.}$$

7 \mathbf{T}_{\hbar} -主束: Chern class 復習

余接空間の Lagrangian submanifold 上の \mathbf{T}_{\hbar} -トーラス主束の”切断”(6.2) を作ることが問題だとわかった。

トーラス主束の復習をしておく。

$$\mathbf{T}_{\hbar} = \mathbf{R}/\mathbf{Z}_{\hbar}, \quad \mathbf{Z}_{\hbar} = 2\pi\hbar\mathbf{Z},$$

$$\mathbf{T}_{\hbar} \ni [t] = [t + 2\pi k\hbar]$$

$P \xrightarrow{\pi} X$ を多様体 X 上の \mathbf{T}_{\hbar} -主束とする。

$\mathbf{T}_{\hbar} = \mathbf{R}/\mathbf{Z}_{\hbar} \ni t$ の $p = (x, u) \in P$ への作用は $p \cdot t = (x, u + t \bmod \mathbf{Z}_{\hbar})$ で与えられる。

trivialization を

$$X = \cup_j U_j, \quad \varphi_j : \pi^{-1}(U_j) \xrightarrow{\cong} U_j \times \mathbf{T}_{\hbar}, \quad \varphi_j(x, t) = (x, f_j(x, t)).$$

transition function は

$$g_{jk} : U_j \cap U_k \longrightarrow \mathbf{T}_{\hbar}$$

$$f_j(x, t) = f_k(x, t + g_{jk}(x)), \quad \forall x \in U_j \cap U_k.$$

で与えられるから、

$$f_i(x, t) = f_i(x, t + g_{ij}(x) + g_{jk}(x) + g_{ki}(x))$$

$$\implies g_{ij}(x) + g_{jk}(x) + g_{ki}(x) = 0 \bmod \mathbf{Z}_{\hbar}.$$

$g_{jk} : U_j \cap U_k \longrightarrow \mathbf{T}_{\hbar}$ の \mathbf{R} (加法群) への lift を
 $\tilde{g}_{jk} : U_j \cap U_k \longrightarrow \mathbf{R} : \quad \text{とする} . \{ \tilde{g}_{jk} \}$ は条件

$$c_{ijk} = \tilde{g}_{ij}(x) + \tilde{g}_{jk}(x) + \tilde{g}_{ki}(x) \in \mathbf{Z}_{\hbar}$$

を満たし 次の cohomology class が定まる :

$$[P] = [c_{ink}] \in \check{H}^2(X, \mathbf{Z}_{\hbar}) : \quad \text{Chern class of } P.$$

Theorem 7.1.

多様体 X 上の \mathbf{T}_{\hbar} -主束 $P \longrightarrow M$ の *isomorphism*
class は、その *Chern class* $[P] \in \check{H}^2(X, \mathbf{Z}_{\hbar})$ と *bi-*
jective に対応する :

8 principal \mathbf{T}_{\hbar} - bundles についての Kostant-Souriau 考察

\mathbf{T}_{\hbar} -bundle $P \xrightarrow{\pi} X$. 加法 $+$ mod はややこしいので $t \in \mathbf{T}_{\hbar}$ を $e^{it} \in \mathbf{T}_{\hbar}$ と書く。

$P \ni p = (x, c) \sim (x, e^{ic})$ への $t \in \mathbf{Z}_{\hbar}$ の右作用は

$$p \cdot t \sim p \cdot e^{it} = (x, e^{ic}) \cdot e^{it} = (x, e^{i(c+t)}) \sim (x, c+t)$$

$$X = \cup_j U_j, \quad \pi^{-1}(U_j) \stackrel{\varphi_j}{\simeq} U_j \times \mathbf{T}_{\hbar},$$

$$T_{(x,t)}P \simeq T_x X \times \mathbf{R}.$$

Definition 8.1.

γ : a **connection form** on \mathbf{T}_{\hbar} -bundle $P \xrightarrow{\pi} X$

$\iff \gamma$: \mathbf{T}_{\hbar} -invariant (\mathbf{R} -valued) 1-form on P

such that $\gamma(\xi_P) = \xi, \forall \xi \in \mathbf{R}$,

ここに $\xi_P(p) = \frac{d}{d\epsilon}|_{\epsilon=0} p \cdot e^{i\epsilon\xi} \in T_p P$; fundamental vector field.

局所表現 :

$U_j \ni x$ 上の local section $\sigma_j(x) = \varphi_j^{-1}(x, 0)$ による
引き戻しを $\gamma_j = \sigma_j^* \gamma$ とすると、

$\{\gamma_j\}_j$ は各 U_j 上の \mathbf{T}_{\hbar} -valued 1-form で、 $U_i \cap U_j$ 上で

$$\gamma_j - \gamma_k = d\tilde{g}_{jk},$$

\tilde{g}_{jk} : transition function of $P \longrightarrow X$

\implies

$\omega := d\gamma_j = d\gamma_k : X$ 上定義された \mathbf{T}_{\hbar} -valued
closed 2-form ; **curvature form** of \mathbf{T}_{\hbar} bundle P .

$$\pi^* \omega = d\gamma \quad \text{on } P.$$

Theorem 8.1.

manifold X 上の closed 2-form ω が、ある $T_{\mathbb{h}}$ -主束 P with connection の curvature form である

$$\iff \omega \in H^2(P, \mathbf{Z}_{\mathbb{h}}).$$

Proof

Follow the zig-zag of Čech-de Rham ;

$$\check{H}^2(X, \mathbf{Z}_{\mathbb{h}}) \ni [P] = [c_{ink}] \longleftrightarrow [\omega] \in H^2(P, \mathbf{Z}_{\mathbb{h}})$$

9 余接空間 T^*M 上の Pre-quantum line bundle と Oscillatory function

θ : the canonical 1-form on T^*M ;

$$\theta_{(m,\alpha)}((t, \tau)) = \alpha(t),$$

for $\forall(m, \alpha) \in T^*M$, $m \in M$, $\alpha \in T_m^*M$, and
for $\forall(t, \tau) \in T_{(m,\alpha)}T^*M = T_mM \oplus T_m^*M$.

$\omega = d\theta$: the canonical 2-form on T^*M .

$\mathbf{T}_{\hbar} = \mathbf{R}/2\pi\hbar\mathbf{Z}$: a torus with period $2\pi\hbar$.

Definition 9.1. 自明な \mathbf{T}_{\hbar} -主束

$$P_{\hbar} = T^*M \times \mathbf{T}_{\hbar} \xrightarrow{\pi} T^*M$$

と、その上の connection 1-form

$$\theta_{\hbar} = -\pi^*\theta + d\beta$$

の組を **余接束 T^*M の pre-quantum bundle** と云う . ここに

$\beta : \mathbf{R} \longrightarrow \mathbf{T}_{\hbar}$: the linear variable in \mathbf{T}_{\hbar}

$-\pi^*\theta$: horizontal direction.

β : ; vertical direction

$i : L \hookrightarrow T^*M$ を Lagrange 埋め込みとしよう.

$i^*P_{\hbar} \longrightarrow L$: pre-quantum bundle $P_{\hbar} \longrightarrow T^*M$ の Lagrange submanifold $L \subset T^*M$ への引き戻し.

$i^*P_{\hbar} \longrightarrow L$ が quantization できる条件を見よう.

まず、 i^*P_{\hbar} 上に引き戻した接続形式

$i^*\theta_{\hbar}$ は flat になる:

$$d(i^*\theta_{\hbar}) = di^*(-\pi^*\theta + d\beta) = -(\pi \circ i)^*d\theta = i^*\omega = \omega|_L = 0$$

$\exists \{L_j\}_j$: L の covering ,

$\exists \{\phi_j\}_j$, such that $d\phi_j = i^*\theta_{\hbar}|_{L_j}$.

$$\lambda_{jk} = \phi_j - \phi_k$$

De Rham cohomology class

$$[i^*\theta_{\hbar}] \in H^1(L, \mathbf{R})$$

が定まるが、これは

Liouville class

$$\lambda_{(L,i)} = [\lambda_{jk}] \in \check{H}^1(L, \mathbf{R})$$

と一致する .

整数条件 (Bohr-Sommerfeld 条件) $\lambda_{(L,i)} \in H^1(M, 2\pi \hbar \mathbf{Z})$
 が満たされているなら、

$$\phi_j \equiv \phi_k \pmod{\mathbf{Z}_\hbar = 2\pi \hbar \mathbf{Z}}$$

より quotient $\mathbf{T}_\hbar = \mathbf{R}/\mathbf{Z}_\hbar$ 値 global section

$$\phi : L \longrightarrow \mathbf{T}_\hbar$$

が定まる (parallel lift of $i^*Q_\hbar \longrightarrow L$).

\mathbf{T}_\hbar の表現 $\rho : \mathbf{T}_\hbar \ni x \longrightarrow e^{-ix/\hbar} \in U(1)$ により
 主束 i^*P_\hbar に associate した ($U(1)$ -主束に associate した) line bundle (pre quantum line bundle)

$$\mathcal{E}_\hbar = i^*P_\hbar \otimes_\rho \mathbf{C} :$$

が定まる .

表現 ρ により parallel lift $\phi : L \longrightarrow \mathbf{T}_\hbar$ は \mathcal{E}_\hbar の
 section

$$e^{i\phi/\hbar} : L \longrightarrow U(1).$$

を定めるが、これは global oscillatory function に他ならない .

Theorem 9.1.

T^*M の Lagrangian submanifold $L \hookrightarrow T^*M$ は projectable $L \xrightarrow{\pi} M$ で、その Liouville class が BS-条件 $[\lambda] \in H^1(L, 2\pi\mathbf{Z}_{\hbar})$ を満たすときに quantifiable である。

上の議論より

imbedded Lagrangian submanifold $i : L \hookrightarrow T^*M$ は non-zero parallel section $\phi : L \rightarrow i^*P_{\hbar}$ が取れるとき quantifiable である。

こともわかった。

Remark

Lagrangian submanifold が、submanifold $N \subset M$ 上の graph の微分、より一般に 1-form, で与えられる場合を考えることがある。

$T^*M \xrightarrow{\pi} M$: cotangent bundle.

$N \subset M$; a submanifold of M .

β ; a closed 1-form on N .

$$N_\beta^\dagger = \{(x, p) \in T^*M : x \in N, p|_{T_x N} = \beta(x)\} \hookrightarrow T^*M$$

$$\pi|_{N_\beta^\dagger} \downarrow$$

$$N \hookrightarrow M$$

\implies

N_β^\dagger は Liouville class

$$[\lambda_{(N_\beta^\dagger, i)}] = [(\pi|_{N_\beta^\dagger})^* \beta] \in H^1(N_\beta^\dagger, \mathbf{R})$$

とする Lagrangian subspace of T^*M

後に平坦接続の部分空間 $\mathcal{A}^b \hookrightarrow \mathcal{A}$ の quantization を考えるときに関係。

Kostant, Souriau, Kirilov, Guillemin

Abstract Formulation [Kostant, Souriau, Kirilov, Guillemin]

• *Pre-quantization of a manifold endowed with a closed 2-form .*

For a manifold X endowed with a closed 2-form σ , we call a *pre-quantization* of (X, σ) a hermitian line bundle $(\mathcal{L}, \langle, \rangle)$ over X equipped with a hermitian connection ∇ whose curvature is σ .

Our purpose :

1. *Geometric pre-quantization of the [cotangent space of connections](#) a four-manifold.*
2. *Geometric pre-quantization of the [moduli space of flat connections](#) on a four-manifold.*

10 Differential calculus on the space of connections

M : a m -dimensional riemannian manifold with boundary ∂M .

$G = SU(N)$, $N \geq 2$.

$P \xrightarrow{\pi} M$: a principal G -bundle,

$\mathcal{A} = \mathcal{A}(M)$ the (affine) space of *irreducible* connections over P , Lie 環 Lie G 値 1-form $\Omega^1(M, Lie G)$ をモデルとするアフィン空間 .

$T_A \mathcal{A} = \Omega^1(M, Lie G)$: tangent space at $A \in \mathcal{A}$,

$$A \in \mathcal{A}, \quad a \in T_A \mathcal{A} \implies A + a \in \mathcal{A}.$$

$T_A^* \mathcal{A} = \Omega^{m-1}(M, Lie G)$, A での余接空間

$\alpha \in T_A^* \mathcal{A}$ and $a \in T_A \mathcal{A}$ の pairing:

$$\langle \alpha, a \rangle_A = \int_M tr(a \wedge \alpha)$$

アフィン空間 \mathcal{A} 上の解析

vector space V に値をとる 関数 $\Phi = \Phi(A)$ on \mathcal{A} の
方向微分 $\partial_A \Phi$ は

functional variation:

$$\partial_A \Phi : T_A \mathcal{A} \longrightarrow V, \quad (10.1)$$

$$(\partial_A \Phi) a = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} (\Phi(A + ta) - \Phi(A)), \quad \text{for } a \in (T_A \mathcal{A})$$

で定義 .

For example,

$$(\partial_A A) a = a,$$

曲率 $F_A = dA + \frac{1}{2}[A \wedge A]$ の a -方向微分は

$$(\partial_A F_A) a = d_A a \equiv da + \frac{1}{2}[A \wedge a].$$

$\tilde{d}: \mathcal{A}(M)$ 上の外微分.

For a function F on $\mathcal{A}(M)$, $(\tilde{d}F)_A a = (\partial_A F) a$. $a \in T_A \mathcal{A}$

For a 1-form Φ on $\mathcal{A}(M)$,

$$\begin{aligned} (\tilde{d}\Phi)_A(\mathbf{a}, \mathbf{b}) &= (\partial_A \langle \Phi, \mathbf{b} \rangle) \mathbf{a} - (\partial_A \langle \Phi, \mathbf{a} \rangle) \mathbf{b} - \langle \Phi, [\mathbf{a}, \mathbf{b}] \rangle \\ &= \langle (\partial_A \Phi) \mathbf{a}, \mathbf{b} \rangle - \langle (\partial_A \Phi) \mathbf{b}, \mathbf{a} \rangle, \end{aligned} \quad (10.3)$$

\mathbf{a}, \mathbf{b} ; $\mathcal{A}(M)$ 上のベクトル場.

余接空間 $T^*\mathcal{A}$ への $(A, \alpha) \in T^*\mathcal{A}$ における接空間は

$$T_{(A,\alpha)}T^*\mathcal{A} = T_A\mathcal{A} \oplus T_A^*\mathcal{A} = \Omega^1(M, \text{Lie } G) \oplus \Omega^{m-1}(M, \text{Lie } G).$$

canonical 1-form θ on $T^*\mathcal{A}$:

$$\theta_{(A,\alpha)}\left(\begin{pmatrix} a \\ \nu \end{pmatrix}\right) = \langle \alpha, \pi_* \begin{pmatrix} a \\ \nu \end{pmatrix} \rangle_A = \int_M \text{tr } a \wedge \alpha. \quad \forall \begin{pmatrix} a \\ \nu \end{pmatrix} \in T_{(A,\lambda)}T^*\mathcal{A}$$

canonical 2-form :

$$\sigma = \tilde{d}\theta. \quad (10.4)$$

1.

$$\sigma_{(A,\alpha)}\left(\begin{pmatrix} a \\ \mu \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} b \\ \nu \end{pmatrix}\right) = \langle \mu, b \rangle_A - \langle \nu, a \rangle_A = \int_M \text{tr}[b \wedge \mu - a \wedge \nu].$$

2. σ : cotangent space $T^*\mathcal{A}$ 上の non-degenerate closed 2-form .

Generating functions

$\tilde{s} : \mathcal{A} \longrightarrow T^*\mathcal{A}$: a local section of $T^*\mathcal{A}$

$$\tilde{s}(A) = (A, s(A)), \quad s(A) \in T_A^*\mathcal{A} = \Omega^1(M, \text{Lie } G).$$

に対して \tilde{s} による canonical 1-form θ の引き戻し $\tilde{s}^*\theta$ は \mathcal{A} 上の 1-form で、

characteristic property

$$\tilde{s}^*\theta = s. \quad (10.5)$$

すなわち、

$$(\tilde{s}^*\theta)_A a = \langle s(A), a \rangle. \quad (10.6)$$

for $a \in T_A\mathcal{A}$. を満たす一意的な 1-form として定まる .

canonical 2-form σ の引き戻し $\tilde{s}^*\sigma$ は :

$$\begin{aligned} (\tilde{s}^*\sigma)_A(a, b) &= \sigma_{\tilde{s}(A)}(\tilde{s}_*a, \tilde{s}_*b) = \sigma_{(A, s(A))} \left(\begin{pmatrix} a \\ (s_*)_{Aa} \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} b \\ (s_*)_{Ab} \end{pmatrix} \right) \\ &= \int_M \text{tr}[b \wedge (s_*)_{Aa} - a \wedge (s_*)_{Ab}]. \end{aligned}$$

$\tilde{s}^*\sigma$ is a closed 2-form on \mathcal{A} .

characteristic property (10.5) より

$$\tilde{s}^*\sigma = \tilde{d}(\tilde{s}^*\theta) = \tilde{d}s. \quad (10.7)$$

Example[(Atiyah-Bott, 1982)]

M : a surface (2-dimensional manifold).

$$T_A \mathcal{A} \simeq T_A^* \mathcal{A} \simeq \Omega^1(M, LieG)$$

次の generating function

$$\tilde{s} : \mathcal{A} \ni A \longrightarrow s(A) = A \in \Omega^1(M, LieG) = T_A^* \mathcal{A}$$

を考えると

$$(\tilde{s}^* \theta)_A a = \int_M tr(Aa).$$

また

$$\begin{aligned} (\tilde{s}^* \sigma)_A(a, b) &= (\tilde{d} \tilde{s}^* \theta)_A(a, b) = \langle (\partial_A \tilde{s}^* \theta) a, b \rangle - \langle (\partial_A \tilde{s}^* \theta) b, a \rangle \\ &= \int_M tr(ba) - \int_M tr(ab) = 2 \int_M tr(ba). \end{aligned}$$

$(\mathcal{A}(M), \omega \equiv \tilde{s}^* \sigma)$ は symplectic manifold, ω は非退化.

11 Pre-symplectic structure on the space of connections on a **four-manifold**

X : Riemannian **four-manifold** with boundary ∂X that may be empty.

$P = X \times SU(n)$: the trivial principal bundle

$\mathcal{A}(X)$: the space of irreducible connections

$$T_A \mathcal{A}(X) = \Omega^1(X, Lie G), \quad \text{the tangent space}$$

$$T_A^* \mathcal{A}(X) = \Omega^3(X, Lie G), \quad \text{the cotangent space}$$

pairing は

$$T_A \mathcal{A}(X) \times T_A^* \mathcal{A}(X) \ni (a, \alpha) \longrightarrow \langle a, \alpha \rangle = \int_M \text{trace } a \wedge \alpha .$$

θ を $T^* \mathcal{A}$ 上の canonical 1 form ,

$\sigma = \tilde{d}\theta$ を $T^* \mathcal{A}$ 上の canonical 2 form とする .

\tilde{s} : cotangent bundle $T^*\mathcal{A} \longrightarrow \mathcal{A}$ の section を次で定義する ;

$$\tilde{s}(A) = (A, s(A)) = \left(A, q\left(AF_A + F_AA - \frac{1}{2}A^3 \right) \right) \quad A \in \mathcal{A}. \quad (11.1)$$

$$\tilde{s}(A) \in T_A^*\mathcal{A}.$$

$s(A) = q(AF_A + F_AA - \frac{1}{2}A^3)$: a 3-form on X valued in $su(n)$,

$$q_3 = \frac{1}{24\pi^3}.$$

$\theta^s = \tilde{s}^*\theta$, $\sigma^s = \tilde{s}^*\sigma$ を \tilde{s} による M 上の forms への引き戻しとする.

このとき次が成立 ;

$$\theta_A^s(a) = \frac{1}{24\pi^3} \int_X Tr[(AF_A + F_AA - \frac{1}{2}A^3)a], \quad a \in T_A\mathcal{A}, \quad (11.2)$$

$$\sigma_A^s(a, b) = \frac{1}{8\pi^3} \int_X Tr[(ab - ba)F_A] - \frac{1}{24\pi^3} \int_{\partial X} Tr[(ab - ba)A]. \quad (11.3)$$

第 1 式は characteristic property (10.5) :

$$(\tilde{s}^*\theta)_A = s(A)$$

より .

第2式は $a, b \in T_A \mathcal{A}$ に対して,

$$\begin{aligned}
(\tilde{d}\theta^s)_A(a, b) &= \langle (\partial_A \theta^s)a, b \rangle - \langle (\partial_A \theta^s)b, a \rangle \\
&= \frac{1}{24\pi^3} \int_X \text{Tr}[2(ab - ba)F - (ab - ba)A^2 \\
&\quad - (bd_Aa + d_Aab - d_Aba - ad_Ab)A] \\
&= \frac{1}{8\pi^3} \int_X \text{Tr}[(ab - ba)F] - \frac{1}{24\pi^3} \int_{\partial X} \text{Tr}[(ab - ba)A],
\end{aligned}$$

for $a, b \in T_A \mathcal{A}$. □

θ の characteristic property に注意しておこう :

$$\theta_A^s = (\tilde{s}^* \theta)_A = s(A), \quad \forall A \in \mathcal{A}. \quad (11.4)$$

Theorem 11.1. $P = X \times SU(n)$: *trivial principal $SU(n)$ -bundle on X .*

$\mathcal{A}(X)$: *the space of irreducible connections on P .*

$\mathcal{A}(X)$ 上の 2-form ω を

$$\omega_A(a, b) = \frac{1}{8\pi^3} \int_X \text{Tr}[(ab-ba)F] - \frac{1}{24\pi^3} \int_{\partial X} \text{Tr}[(ab-ba)A], \quad \forall a, b \in \mathcal{A}(X) \quad (11.5)$$

で定義すると ω は *closed 2-form* になる . すなわち $(\mathcal{A}(X), \omega)$ は *pre-symplectic space*.

12 flat connection の空間

平坦接続, flat connections, の空間は:

$$\mathcal{A}^b = \{A \in \mathcal{A}(X); F_A = 0\}.$$

\mathcal{A}^b の接空間は

$$T_A \mathcal{A}^b = \{a \in \Omega^1(X, \text{Lie } G); d_A a = 0\}.$$

となる . ($(\tilde{d} F_A)a = d_A a$ だった) .

1-form θ^s の \mathcal{A}^b への制限は

$$\theta_A^s(a) = \frac{i}{48\pi^3} \int_X \text{Tr}(A^3 a), \quad \forall a \in T_A \mathcal{A}^b$$

であり、

2-form $\omega = \sigma^s$ の \mathcal{A}^b への制限は

$$\omega_A(a, b) = -\frac{1}{24\pi^3} \int_{\partial X} \text{Tr}[(ab - ba)A], \quad \forall a, b \in T_A \mathcal{A}^b(X).$$

とくに X の境界がないとき, $\partial X = \emptyset$, には

$$\tilde{d}\theta^s = \omega|_{\mathcal{A}^b} = 0.$$

より $\theta^s|_{\mathcal{A}^b}$ は closed 1-form on \mathcal{A}^b .

$$\theta_A^s = s(A), \quad \forall A \in \mathcal{A}, \quad (11.4),$$

だったから, 前節 Remark に述べたように

$$\begin{aligned} \mathcal{L}^b &= (\mathcal{A}^b)_{\theta^s|_{\mathcal{A}^b}}^\dagger = \left\{ (A, \alpha) \in T^*\mathcal{A} : A \in \mathcal{A}^b, \alpha = s(A) \right\} \\ &= \{ \tilde{s}(A) = (A, s(A)); A \in \mathcal{A}^b \} \end{aligned}$$

とすると, グラフ $\mathcal{L}^b = \tilde{s}(\mathcal{A}^b)$ は Lagrangian submanifold of $T^*\mathcal{A}(X)$.

$$\begin{array}{ccc} \mathcal{L}^b & \hookrightarrow & T^*\mathcal{A} \\ & \downarrow \pi & \downarrow \\ \mathcal{A}^b & \hookrightarrow & \mathcal{A} \end{array}$$

(注): submanifold になることは

$\partial_A \tilde{s}|_{T_A \mathcal{A}^b} : T_A \mathcal{A}^b \longrightarrow T_{\tilde{s}(A)}(T^*\mathcal{A})$ が isomorphism となることより従う。

また, $A \in \mathcal{A}^b(X)$ に対しては

$$\tilde{s}(A) = (A, s(A)) = \left(A, -\frac{q}{2}A^3 \right)$$

となることに注意。(pure gauge $A = g^{-1}dg$ では”巻き数”になっている.)

$$P_{\hbar} = T^* \mathcal{A} \times \mathbf{T}_{\hbar} \xrightarrow{\pi} T^* \mathcal{A}$$

trivial principal \mathbf{T}_{\hbar} -bundle with a connection

$$\theta_{\hbar} = -\pi^* \theta + d\alpha.$$

θ は $T^* \mathcal{A}$ の canonical 1-form,

α は the angle coordinate of \mathbf{T}_{\hbar} , であつた .

この $\mathcal{L}^b \xrightarrow{i} T^* \mathcal{A}$ への制限は

$$i^* P_{\hbar} \xrightarrow{\pi^b} \mathcal{L}^b :$$

trivial principal \mathbf{T}_{\hbar} -bundle で その connection form

$$i^* \theta_{\hbar} = (\pi^b)^* \theta + d\alpha = \frac{q}{2} A^3 + d\alpha$$

は flat connection. すなわち

$$i^* P_{\hbar} \xrightarrow{\pi^b} \mathcal{L}^b \text{ は flat bundle (} \tilde{d} i^* \theta_{\hbar} = -i^* \pi^* \tilde{d} \theta = 0 \text{)}$$

となる .

flat bundle $i^* Q_{\hbar} \longrightarrow \mathcal{L}^b$ の parallel lift を;

$$\phi : \mathcal{L}^b \longrightarrow \mathbf{T}_{\hbar}$$

を取れるので

$\mathcal{L}^b \xrightarrow{i} T^* \mathcal{A}$ が pre-quantizable である .

また、 $\mathcal{E}_\hbar = \mathcal{L}^\flat \otimes_\rho \mathbf{C}$ を表現

$$\rho : \mathbf{T}_\hbar \ni x \longrightarrow e^{-ix/\hbar} \in U(1)$$

により \mathcal{L}^\flat に随伴する line bundle (pre quantum line bundle) とすれば、oscillatory function

$$e^{i\phi/\hbar}$$

が得られ、 $(L^\flat \xrightarrow{i} T^*\mathcal{A}^\flat(X), \text{は pre-quantizable.}$

13 接続のモジュライ空間の幾何的pre-quantization

今回は (cotangent space でなく) pre-symplectic space $(\mathcal{A}^b(X), \omega)$ の Moduli space $\mathcal{M}^b = \mathcal{A}^b/\mathcal{G}_0$ の pre-quantization を行う、すなわち \mathcal{M}^b 上に line bundle with connection を構成する (boundary $\partial X = \emptyset$ のときは \mathcal{M}^b 上の flat line bundle を構成) .

$$G = SU(n), n \geq 3.$$

X を four-manifold , ∂X をその境界とする .

まず $\partial X \neq \emptyset$ のとき .

$\mathcal{A}(X)$ を自明な G -主束上の irreducible connection 全体のつくる affine space とする .

(11.5) で定義された ω により $(\mathcal{A}(X), \omega)$ は pre-symplectic space になった .

flat connection の部分空間を $\mathcal{A}^b = \{A \in \mathcal{A}(X); F_A = 0\}$.

ω の \mathcal{A}^b への制限は ω より

$$\omega(a, b) = -\frac{1}{24\pi^3} \int_{\partial X} Tr[(a \wedge b - b \wedge a) \wedge A], \quad \forall a, b \in T_A^b \mathcal{A}.$$

$\mathcal{G}(X) = \Gamma(X, Ad_G P) = C^\infty(X, G)$ をゲージ変換群、境界 ∂X で恒等変換になるようなゲージ変換群を

$$\mathcal{G}_0 = \{g \in \mathcal{G}(X); g|_{\partial X} = Id.\}.$$

\mathcal{G}_0 の $\mathcal{A}(X)$ への右作用 :

$$g \cdot A = g^{-1}Ag + g^{-1}dg.$$

平坦接続のモジュライは

$$\mathcal{M}^b = \mathcal{A}^b/\mathcal{G}_0.$$

ω は \mathcal{G}_0 不変だったから \mathcal{M}^b も pre-symplectic になる :

$$\omega_{\mathcal{M}^b}([a], [b]) = \omega(a, b).$$

記号 :

$g \in \mathcal{G}_0, A \in \mathcal{A}^b$ に対して

$$\Gamma(g, A) = \frac{i}{48\pi^3} \int_X \text{Tr} \left[\frac{1}{2} (dgg^{-1} Adgg^{-1} A) + (dgg^{-1})^3 A \right]$$

$$C_5(g) = \frac{i}{240\pi^3} \int_Y \text{Tr} (d\mathbf{g}\mathbf{g}^{-1})^5 + C_5(g).$$

ただし N は $\partial N = X$ なる 5次元 manifold, $\mathbf{g} \in C^\infty(N, G)$ は $g \in C^\infty(X, G)$ の N への延長 $\mathbf{g}|_X = g$. ($\pi_4(G) = 0$).

$C_5(g)$ は mod \mathbf{Z} で延長 \mathbf{g} に依存しない.

1.

$$\Gamma(fg, A) = \Gamma(g, f \cdot A) + \Gamma(f, A), \quad \text{mod } \mathbf{Z}$$

$$\Theta(g, A) = \exp 2\pi i \Gamma(g, A) \quad g \in \mathcal{G}_0, \quad A \in \mathcal{A}^b$$

と置くと、2-cocycle condition:

$$\Theta(g, A)\Theta(h, g \cdot A) = \Theta(gh, A)$$

2. \mathcal{G}_0 の $\mathcal{A}^b \times \mathbf{C}$ への作用を

$$g \cdot (A, c) = (g \cdot A, \Theta(g, A)c)$$

で定義して、その商を

$$\mathcal{L} = \mathcal{A}^b \times \mathbf{C} / \mathcal{G}_0$$

とすると、line bundle

$$\mathcal{L} \longrightarrow \mathcal{M}^b$$

が得られる。

\mathcal{L} には自然に Hermitian line bundle の構造が入る .

3.

$$\theta_A(a) = \frac{i}{48\pi^3} \int_X \text{Tr}[A^3 a], \quad \forall a \in T_A \mathcal{A}^b$$

と置くと、 θ は hermitian line bundle 上の connection を定める .

4. θ の curvature は ω である .

5. pre-symplectic space (\mathcal{M}^b, ω) の pre-quantization が得られた .

1. 上の議論で境界がないとき、 $\partial X = \emptyset$ のときは、 $\omega|_{\mathcal{A}^b} \equiv 0$ で、 $\mathcal{L} \rightarrow \mathcal{M}^b$ は flat line bundle になる。
2. ここでは、 (\mathcal{M}^b, ω) の pre-quantization とは、 (\mathcal{M}^b, ω) 上に hermitian line bundle with connection をその curvaturue が ω になるようにつくること、として、cotngent bundle の時のように oscillatory function を与えることをしてない。さらに A または \mathcal{A}^b の Lagrangian submanifold も指示していない。この場合には そういう議論はないように思える。
3. $\mathcal{L}^b \hookrightarrow T^*A$ の WKB 解としては、第 1 近似しか行わなかった。準古典解 (第 2 近似) を行うには \mathcal{L}^b または \mathcal{A}^b の上の half density が必要である。どうすればいいか？