

# 変形量子化からの 非可換球面と 非可換双曲空間

岸本 功  
(京大基研)

JHEP0103(2001)025 hep-th/0103018

## § Introduction and Motivation

ここ数年、非可換幾何学と弦理論の関係が盛んに議論されてきた：

D-brane on *flat* and  
*constant B-field* background  
||  
Noncommutative gauge theory  
(*Moyal product*)

Seiberg-Witten (1999) and its references and citations,...

Moyal product :

$$f(x) * g(x) = f(x) \exp \left( \frac{i}{2} \overleftarrow{\partial}_i \theta^{ij} \overrightarrow{\partial}_j \right) g(x),$$

で特に非可換パラメータは定数で

$$\theta^{ij} = -(2\pi\alpha')^2 \left( \frac{1}{g + 2\pi\alpha' B} B \frac{1}{g - 2\pi\alpha' B} \right)^{ij}.$$

より一般に  $g_{ij}, B_{ij}$  が定数でない場合はどのような対応があるのだろうか？

ここでは非可換側の観点から Moyal product ではない非自明な積を考える。Moyal product の自然な一般化として変形量子化の手法があり、**原理的には任意の Poisson 多様体上に結合的で非可換な積を定義できる。**

*Kontsevich, Fedosov, Omori-Maeda-Yoshioka, De Wilde-Lecomte,...*

具体的な計算に使いたい。**あらわな表式**をもとめよう

## § Fedosov's \* Product

Fedosov の \* 積の構成法 :

$(M, \Omega_0)$  : symplectic 多様体に対し

1. Weyl algebra bundle  $(W, \circ)$  on  $(M, \Omega_0)$   
← input:  $\nabla, \theta$  (非可換パラメータ  $\hbar$ )

Its section is given by

$$a(x, y, \hbar) = \sum_{2k+p \geq 0, k \geq 0} \hbar^k \sum_{q=0}^{2n} \frac{1}{p!q!} a_{k, i_1 \dots i_p, j_1 \dots j_q}(x) y^{i_1} \dots y^{i_p} \theta^{j_1} \wedge \dots \wedge \theta^{j_q}.$$

The  $\circ$  product is Moyal type with respect to  $y^i$ :

$$\circ = \exp\left(-\frac{i\hbar}{2} \overleftarrow{\frac{\partial}{\partial y^i}} \omega^{ij} \overrightarrow{\frac{\partial}{\partial y^j}}\right) \text{ where } \Omega_0 = -\frac{1}{2} \omega_{ij} \theta^i \wedge \theta^j, \omega_{ik} \omega^{kj} = \delta_i^j.$$

2. Abelian connection  $D$  on  $W$

← input:  $\mu, \Omega_1$

General connection  $D$  on  $W$  is :

$$Da = \nabla a - \delta a + \frac{i}{\hbar} (r \circ a - (-1)^{|a|} a \circ r) \text{ where } \delta = \theta^i \frac{\partial}{\partial y^i}.$$

$D$  is called Abelian iff  $D^2 = 0$ .

3.  $W_D$  と  $C^\infty(M)[[\hbar]]$  の間の 1 対 1 対応

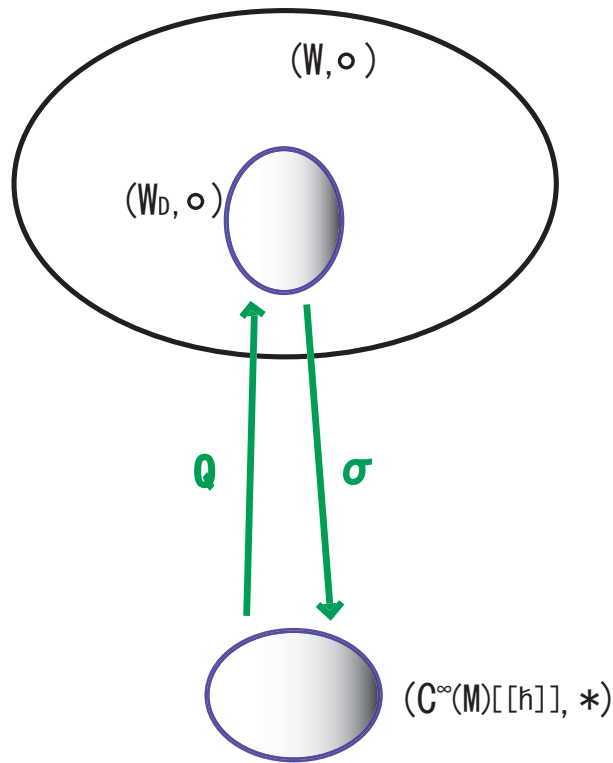
$\Rightarrow$  map  $\sigma, Q$

$W_D$  is flat section for an Abelian connection  $D$ , i.e.,

$$Da = 0 \text{ for } a \in W_D.$$

Fedosov's \* product :

$$a_0 * b_0 := \sigma(Q(a_0) \circ Q(b_0)), a_0, b_0 \in C^\infty(M)[[\hbar]].$$



以上の定義で形式的には  $\hbar$  の order by order で  $*$  積を計算できる。

特別な場合には  $\hbar$  の *full order* であらわな表式を計算できる：

- Flat space  $\mathbb{R}^{2n} \Rightarrow$  Moyal product
- 2次元回転対称な空間  
 正の定曲率空間：球面  $S^2$ ,  
 負の定曲率空間：双曲空間  $H^2$   
 .....

## § ‘Fuzzy Sphere and Hyperbolic Space’

非自明なあらわな表式を full order で求める方針：  
Fedosov の構成法にある手で決めるパラメータをうまく調整して簡単な方程式に帰着させる。

結果：

2次元回転対称な空間

$$ds^2 = e^{\Phi(r)}(dr^2 + r^2d\theta^2),$$

に対し、1対1対応は

$$a = Q(a_0(r, \theta)) = a_0 \left( G(r, y^1), \theta + \frac{y^2}{r} \right),$$

(ここで  $G(r, y^1)$  は

$$\int_r^{G(r, y^1)} e^{\Phi(r')} r' dr' = y^1 r.$$

で計算できる。) となり \* product は

$$a_0(r, \theta) * b_0(r, \theta) = \left( a_0 \left( G(r, y^1), \theta + \frac{y^2}{r} \right) \cdot \exp \left( -\frac{i\hbar}{2} \left( \overleftarrow{\partial}_{\partial y^1} \overrightarrow{\partial}_{\partial y^2} - \overleftarrow{\partial}_{\partial y^2} \overrightarrow{\partial}_{\partial y^1} \right) \right) b_0 \left( G(r, y^1), \theta + \frac{y^2}{r} \right) \right) \Big|_{\substack{y^1=0, \\ y^2=0}}$$

で与えられる。

## $S^2$ の場合

$$(X^1)^2 + (X^2)^2 + (X^3)^2 = R^2$$

に対して

$$X^1 = \frac{2R^2 r}{r^2 + R^2} \cos \theta, \quad X^2 = \frac{2R^2 r}{r^2 + R^2} \sin \theta, \quad X^3 = R \frac{r^2 - R^2}{r^2 + R^2},$$

とパラメトライズすると

$$G(r, y^1) = \sqrt{\frac{r^2 + \frac{y^1}{2R^2} r (r^2 + R^2)}{1 - \frac{y^1}{2R^4} r (r^2 + R^2)}}.$$

となり、あらわな  $*$  積の表式が求まる。これを用いて

$$[X^i, X^j]_* = i \frac{\hbar}{R} \varepsilon^{ijk} X^k,$$
$$X^1 * X^1 + X^2 * X^2 + X^3 * X^3 = R^2 \left( 1 - \frac{\hbar^2}{4R^4} \right).$$

を得る。  $\Rightarrow$  *fuzzy sphere algebra* ( $\simeq su(2)$ )

## $H^2$ の場合

同様に  $*$  積のあらわな表式が求まりそれを用いた full order の計算で *fuzzy  $H^2$  algebra* ( $\simeq su(1, 1)$ ) が得られる。

## § Summary and Discussion

1. 2次元回転対称な空間上で Fedosov の  $*$  積をあらわに構成する方法を求めた。特に  $S^2, H^2$  に対してここで得た  $*$  積を用いて計算すると  $su(2), su(1, 1)$  代数が得られた。これは積を変形して非可換球面、非可換双曲空間が得られるという描像と無矛盾である。
2. 従来よく用いられている  $su(2)$  代数の表現行列を用いた非可換球面の定義と比較すると、素朴には  $\frac{\hbar}{2R^2} \sim \frac{1}{N} + \mathcal{O}\left(\frac{1}{N^2}\right)$  の対応がつきそうに見えるが、対応する  $*$  積の表式は正確には一致していない。
3. あらわな表式が求まる他の例は？  
Kähler coset space の場合

*S. Aoyama - T. Masuda, hep-th/0105271, hep-th/0109020*

4. 弦理論への応用は？  
 $SU(2)/U(1)$  gauged WZW 模型から得られる低エネルギー有効理論の action の運動方程式の解と計量  $ds^2 = \frac{k}{k-r^2}(dr^2 + r^2d\theta^2)$  に対応する

$$G(r, y^1) = \sqrt{k - (k - r^2)e^{-\frac{2y^1 r}{k}}}$$

の場合の  $*$  積から得られる代数が  $\hbar = 1$  として  $\frac{1}{k}$  の leading order で一致している。

*S. Parvizi, hep-th/0108095*