

# Yangian symmetry in WZNW model on squashed sphere

京大理 川口維男 Domenico Orlando氏(IPMU),吉田健太郎氏(京大理)との共同研究に基づく

## 1. イントロダクション

曲がった時空上の弦理論(非線形シグマ模型)



EX. AdS/CFT対応およびその拡張

非線形な運動方程式

ターゲット空間によっては可積分  $\rightarrow$  無限次元対称性

FACT

対称商空間上の非線形シグマ模型は無限次元対称性を持つ

対称商空間の例:  $AdS_n, S^n$

対称商空間以外では無限次元対称性の存在?

無限次元対称性を持つ非対称商空間上の弦理論の構成

## 2. squashed $S^3$ 上のWess-Zumino-Novikov-Witten模型

以前の論文 [I.K., K.Yoshida]

squashed  $S^3$  上の非線形シグマ模型が無限次元(Yangian)対称性を持つ



拡張

Wess-Zumino項を加えたときの

- ① 無限次元対称性
- ② くりこみ群の流れ

squashed  $S^3$

$$ds^2 = \frac{L^2}{4} \left[ \frac{d\theta^2 + \cos^2 \theta d\phi^2}{S^2} + (1+C) \frac{(d\psi + \sin \theta d\phi)^2}{S^1} \right]$$

$SU(2)_L \times U(1)_R$

$C=0$

$S^3$

$SU(2)_L \times SU(2)_R$

$C=-1$

$S^2$

$SU(2)_L$

$SU(2)$ としてのsquashed  $S^3$

$$g \in SU(2) \rightarrow J = g^{-1} dg = T_1 J^1 + T_2 J^2 + T_3 J^3$$

$$ds^2 = \frac{L^2}{4} \left[ (J^1)^2 + (J^2)^2 + (1+C) (J^3)^2 \right]$$

作用

$$S = S_{\sigma M} + S_{WZ}$$

$$S_{\sigma M} = -\frac{1}{2\lambda^2} \iint dt dx h^{\mu\nu} [J_\mu^1 J_\nu^1 + J_\mu^2 J_\nu^2 + (1+C) J_\mu^3 J_\nu^3]$$

$$S_{WZ} = -\frac{n}{8\pi} \int_0^1 ds \iint dt dx \epsilon^{\hat{\mu}\hat{\nu}\hat{\rho}} \tilde{J}_\mu^1 \tilde{J}_\nu^2 \tilde{J}_\rho^3, \quad n \in \mathbb{Z}$$

$$\tilde{g}(x, 0) = 1, \quad \tilde{g}(x, 1) = g(x)$$

$$SU(2) \text{保存カレント: } I_\mu^A = \left( h_{\mu\nu} - \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \epsilon_{\mu\nu} \right) [\partial^\nu g \cdot g^{-1}]^A + C J_\mu^3 n^A$$

$$n^A = [g T_3 g^{-1}]^A : S^2 \text{上の単位ベクトル}$$

FACT

保存カレントの平坦条件  $\rightarrow$  無限個の保存量

$$\epsilon^{\mu\nu} \left( \partial_\mu I_\nu^A - \frac{1}{2} f_{BC}^A I_\nu^B I_\nu^C \right) = 0$$

$$\rightarrow \begin{cases} Q_{(0)}^A = \int dx j_x^A(x) \\ Q_{(1)}^A = \frac{1}{4} \iint dx dy f_{BC}^A \epsilon(x-y) j_t^B(x) j_t^C - \int dx j_x^A(x) \\ Q_{(2)}^A, Q_{(3)}^A, \dots \end{cases}$$

今の場合

$$\epsilon^{\mu\nu} \left( \partial_\mu I_\nu^A - \frac{1}{2} \epsilon_{BC}^A J_\nu^B J_\nu^C \right) = \left( C - \frac{C}{1+C} \left( \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \right)^2 \right) n^A \epsilon^{\mu\nu} \partial_\mu J_\nu^3$$

$$\rightarrow C=0, \left( \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \right)^2 - 1 \text{ ならば平坦}$$

その他のパラメータであっても

保存カレントの改良で平坦にできる:

$$\epsilon^{\mu\nu} \left( \partial_\mu j_\nu^A - \frac{1}{2} \epsilon_{BC}^A j_\mu^B j_\mu^C \right) = \left( C - \frac{C}{1+C} \left( \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \right)^2 - X^2 \right) n^A \epsilon^{\mu\nu} \partial_\mu J_\nu^3$$

$$\rightarrow X = \pm \sqrt{C - \frac{C}{1+C} \left( \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \right)^2}$$

無限個の保存量

$\rightarrow$  Yangian代数

squashedした後もYangian対称性が残る

くりこみ群

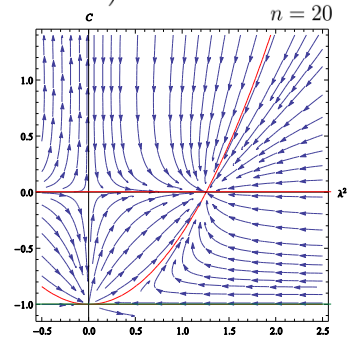
$$\mu \frac{\partial \lambda^2}{\partial \mu} = -\frac{\lambda^4}{4\pi} \left( 1 - C - \frac{1}{1+C} \left( \frac{\lambda^2 n}{8\pi} \right)^2 \right)$$

$$\mu \frac{\partial C}{\partial \mu} = \frac{\lambda^2}{2\pi} C(1+C)$$

$SU(2)$ WZW模型が赤外固定点

$C=0$ の線に流れ込む

$C>-1$ の領域で信用できる解析



## まとめと展望

squashed  $S^3$  上のWZNW模型は、

- ①  $SU(2)$  Yangian対称性を持つ
- ② くりこみ群の流れは $SU(2)$ WZW模型を赤外固定点を持つ

今後の展望

超対称化しても無限次元対称性が残るか?

量子化後も無限次元対称性が残るか?