

佐々木構造の変形と超重力理論の厳密解

安井 幸則 (大阪市立大学)

◇ フラックスを含むSUGRA時空の分類

- 高次元ブラックホール時空の隠れた対称性

Houri-Kubiznak-Warnick-Y.Y. arXiv:1203.0393

- 佐々木構造の変形

Houri-Takeuchi-Y.Y. arXiv:1207.0247

◇ 背景

(A) D次元 AdS Kerr ブラックホール時空 $R_{\mu\nu} = \Lambda g_{\mu\nu}$

	mass	rotation	NUT	Λ	parameter
Myers-Perry (1986)	○	○	×	0	$1 + [(D-1)/2]$
Gibbons-Lü-Page-Pope (2004)	○	○	×	non-zero	$2 + [(D-1)/2]$
Chen-Lü-Pope (2006)	○	○	○	non-zero	D

- 隠れた対称性 = Conformal Killing-Yano tensor (CKY)

Tachibana-Kashiwada (1968)

- D次元 AdS Kerr時空はCKYを許すただ一つの解

Houri-Oota-Y.Y., Krtous-Frolov-Kubiznak (2007)

(B) 佐々木多様体=Kähler 多様体の奇数次元類似物

- Toric Sasaki-Einstein 多様体 $M_5 = Y^{pq}, L^{abc}, M_7 = \dots$

Gauntlett et.al(2004), Cvetič et.al (2005)

$$AdS_5 \times M_5 \quad \text{in IIB}, \quad AdS_4 \times M_7 \quad \text{in M}$$

- 隠れた対称性= Hamiltonian 2-form

Apostolov-Calderbank et.al (2004)

(A) \implies (B): Euclid 化+“BPS 極限”

Hashimoto-Sakaguchi-Y.Y. (2004)

◇ Generalized Conformal Killing-Yano tensor (GCKY)

$\text{GCKY} \supset \text{CKY} + \text{Hamiltonian 2-form}$

Kubiznak-Kunduri-Y.Y. (2009)

GCKY=超重力理論のブラックホール時空の隠れた対称性

- D=5 Minimal Gauged SUGRA [Chong-Cvetic-Lü-Pope 2005]
- ヘテロ型 SUGRA [4次元: Sen 1992, 任意次元: Chow 2010]
- D=6,7 Gauged SUGRA [Chow 2008,2009]

◇ 目次

1. 変形された Sasaki 多様体 (Sasaki with torsion)

GCKY を許す奇数次元時空

2. 具体的な例題

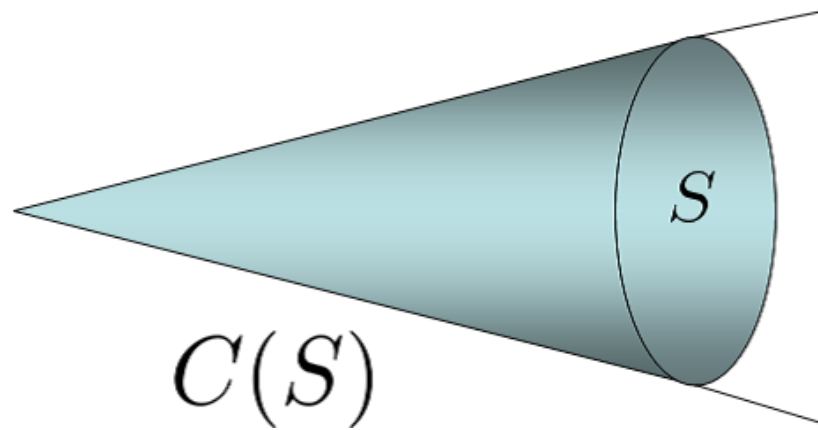
3. 5-dim. minimal gauged SUGRA および 11-dim. SUGRA の厳密解

Y^{pq}, L^{abc} の拡張

4. GCKY 時空の分類問題の現状まとめ

1. 変形された Sasaki 多様体

定義： 錐 $(C(S), \bar{g} = dr^2 + r^2g)$ が Kähler with torsion (KT) となる Riemann 多様体 (S, g) を Sasaki with torsion (ST) と呼ぶ



KTとは

- 一般に Kähler ではない
- Riemann 計量と複素構造とトーシヨンの組 (g, J, T)

計量 g は複素構造 J と両立 : $g(JX, JY) = g(X, Y)$

トーシヨン T は $\nabla^T g = 0$, $\nabla^T J = 0$ から一意的にさだまる 3-形式

(Bismut トーシヨン 1989)

- 特に $T = 0$ のとき KT は Kähler \implies Sasaki with torsion (ST) は Sasaki になる

◇ $KT \subset ST \subset KT$

右の KT: 錐の KT (1次元上)

左の KT: Local な KT (1次元下)

KT 錐から ST 上に種々の構造が誘導される

1. Killing vector : $\xi = J(r\partial_r)$ (Reeb vector)
2. GCKY : $\eta \equiv$ dual 1-form of ξ で生成
3. Almost Normal Contact 構造 : (ξ, η, Φ) (ベクトル, 1-形式, (1,1)-テンソル)

$$\eta(\xi) = 1, \quad \Phi \circ \Phi = -1 + \eta \otimes \xi$$

$$J(X) = \Phi(X) - r\eta(X)\partial_r \quad (\text{錐に複素構造})$$

- 1960-70 年代に研究された Sasaki 多様体の拡張

quasi-Sasaki, nealy-Sasaki, trans-Sasaki, α -Sasaki 等々に対し KT 錐から

統一的視点を提供.

Conti-Madsen arXiv : 1207.3072

定義 : Sasaki with torsion (ST) とは, Almost Normal Contact 構造 (ξ, η, Φ) を許し, かつ ξ が Killing となる Riemann 多様体

- ST の両者の定義は同値

- 両者のトーシオン接続は異なる

前者はKTを保つトーシオン接続 (Bismut 接続), 後者は Almost Normal Contact 構造を保つトーシオン接続 (Friedrich-Ivanov 2003)

- 奇数次元の any connected compact Lie group は ST (cf. $SU(2)$ for Sasaki)
- ST reduction (G-moment map の構成)

Halmagyi-Pilch-Warner [1207.4325],

Gabella-Martelli-Passaias-Sparks [1207.3082]

New SUSY solutions $AdS_4 \times S_\lambda^7$ with flux in M theory

彼らの S_λ^7 は $\lambda = 1/\sqrt{2}, \sqrt{3/2}$ で ST である

ST は

- 定義が簡単
- SUGRA 解の “Ansatz”
- 幾何学的にも興味深い

2. Sasaki with torsion (ST) の例題

2n次元 AdS BH (Gibbons-Lü-Page-Pope 2005)

Euclid + “BPS” 極限

$$g^{(2n)} = \sum_{\mu=1}^n \frac{dx_{\mu}^2}{Q_{\mu}} + \sum_{\mu=1}^n Q_{\mu} \left(\sum_{k=1}^n \sigma_{k-1}(\hat{x}_{\mu}) d\psi_k \right)^2$$

$$Q_{\mu} = \frac{X_{\mu}(x_{\mu})}{U_{\mu}}, \quad U_{\mu} = \prod_{\nu \neq \mu} (x_{\mu} - x_{\nu})$$

σ_k は基本対称多項式 $\sigma_0 = 1, \sigma_1 = x_1 + x_2 + \cdots + x_n, \cdots$

◇ Hamiltonian 2-form を許す一意的なトーリック Kähler metric

(Apostolov et.al 2004)

1次元加えて $D = 2n + 1$ 次元計量

$$g^{(2n+1)} = g^{(2n)} + \eta \otimes \eta, \quad \eta = \sum_{k=0}^n \sigma_k d\psi_k + A$$

ここで A は 1-form で 1変数の任意関数 N_μ を含む

$$A = \sum_{\nu=1}^n \frac{N_\mu}{U^\mu} \sum_{k=1}^n \sigma_{k-1}(\hat{x}_\nu) d\psi_k, \quad N_\mu = N_\mu(x_\mu)$$

♣ $A = 0$ のとき η は Contact 形式, $\eta \wedge (d\eta)^n \neq 0$

\implies Sasaki-Einstein 計量 Y^{pq}, L^{abc} ($n = 2$)

♣ $A \neq 0$ のとき η は Almost Contact 形式, $\eta \wedge (d\eta)^n = 0$ on some points

\implies Sasaki with torsion 計量 (錐がKT)

2種類の隠れた対称性 (GCKY)

- 一つは一般の Sasaki with torsion (ST) に存在
- もう一つは AdS Kerr の CKY に由来するもの

⇒ 測地線方程式, Klein-Gordon 方程式 (Dirac 方程式) の変数分離を引き起こす

◇ 反対称 rank-p Conformal Killing-Yano (CKY) (立花-柏田 1968):

$$\nabla_a h_{bc_1 \dots c_{p-1}} + \nabla_b h_{ac_1 \dots c_{p-1}} = 2g_{ab} \xi_{c_1 \dots c_{p-1}} + \sum_{i=1}^{p-1} (-1)^i g_{c_i(a} \xi_{b)c_1 \dots \hat{c}_i \dots c_{p-1}}$$

$$\xi_{c_1 \dots c_{p-1}} = \frac{1}{D - p + 1} \nabla^a h_{ac_1 \dots c_{p-1}}$$

トーシオン $T = (T_{abc})$ を持つ接続 $(\Gamma^T)^a_{bc} = \Gamma^a_{bc} + T^a_{bc}$ で CKY 方程式の共偏微分をおきかえる

⇒ 一般化された CKY (GCKY)

◇ トーシオンの選択は？

(A) KT 錐の Bismut トーシオン

$$T_B = 2 \sum_{\mu=1}^n \partial_{\mu} H e^{\mu} \wedge e^{\hat{\mu}} \wedge \eta, \quad H = \sum_{\mu=1}^n \frac{N_{\mu}}{U_{\mu}}$$

このとき GCKY として

$$\alpha^{(k)} \equiv (d\eta)^k, \quad \eta \wedge (d\eta)^k \quad (k = 0, 1, \dots, n)$$

$\alpha^{(k)}$ は Special GCKY (一般化された Killing spinor の 2 次形式)

(B) 新しいトーション

$$T = T_B + 2\omega \wedge \eta + \sum_{\mu \neq \nu} \frac{1}{\sqrt{x_\mu} + \sqrt{x_\nu}} \left(\frac{Q_\nu}{x_\nu} \right)^{1/2} e^\mu \wedge e^{\hat{\mu}} \wedge e^{\hat{\nu}}$$

(a) $\beta^{(k)} \equiv \eta \wedge h^k$ ($k = 1, \dots, n$) は **GCKY**

$$\text{ここで } h \equiv \sum_{\mu=1}^n \sqrt{x_\mu} e^\mu \wedge e^{\hat{\mu}}$$

(b) $f_{ab}^{(k)} \equiv \beta_{a\dots}^{(k)} \beta_{b\dots}^{(k)}$ ($k = 1, \dots, n$) は **Killing テンソル** (一般化されたカーター定数)

3. SUGRA の厳密解

3-1. 5-dim. Minimum Gauged Supergravity

$$\mathcal{L}_5 = *(R - \Lambda) - \frac{1}{2}F_{(2)} \wedge *F_{(2)} + \frac{1}{3\sqrt{3}}F_{(2)} \wedge F_{(2)} \wedge A_{(1)}$$

運動方程式は

$$R_{ab} = -4g_{ab} + \frac{1}{2} \left(F_{(2)ac}F_{(2)b}{}^c - \frac{1}{6}g_{ab}F_{(2)cd}F_{(2)}{}^{cd} \right)$$
$$d * F_{(2)} - \frac{1}{\sqrt{3}}F_{(2)} \wedge F_{(2)} = 0$$

◇ Ansatz :未知関数 $X(x), Y(y)$

$$g^{(5)} = 5\text{-dim. ST}$$
$$= \frac{x-y}{X-Y} dx^2 + \frac{y-x}{Y-X} dy^2 + \dots$$

$$F_{(2)} = *T_B$$

◇ 解 (パラメータ $c_1, c_2, b_1, b_2, Q_1, Q_2$)

$$X(x) = -4x^3 + c_2x^2 + c_1x + b_1 - 8Q_1x, \quad Y(y) = -4y^3 + c_2y^2 + c_1y + b_2 - 8Q_2y$$

3-2. 11-dim. Supergravity

$$\mathcal{L}_{11} = *R - \frac{1}{2}F_{(4)} \wedge *F_{(4)} + \frac{1}{6}F_{(4)} \wedge F_{(4)} \wedge A_{(3)}$$

運動方程式は

$$R_{ab} = \frac{1}{12} \left(F_{(4)acde} F_{(4)b}{}^{cde} - \frac{1}{144} g_{ab} F_{(4)cdef} F_{(4)}{}^{cdef} \right)$$
$$d * F_{(4)} - \frac{1}{\sqrt{3}} F_{(4)} \wedge F_{(4)} = 0$$

◇ Ansatz : 未知関数 $X_\mu(x_\mu)$ ($\mu = 1, 2, \dots, 5$)

$$X_\mu = \sum_{i=1}^5 c_i x_\mu^i + b_\mu \quad (c_i, b_\mu \text{ は任意定数})$$

3-3. 大域的な構造

Sasaki-Einstein 多様体 Y^{pq} (Gautlett, et.al 2004)

- T^3 作用 (トーリック)
- Kähler 商 $C^3//U(1) = S^2 \times S^3$
- トーリックデータから Reeb ベクトルの決定
Z-minimization or a-maximization
- トーリックデータから Sasaki-Einstein 多様体 (Futaki-Ono-Wang 2006)

⇒ トーリック ST 多様体 (Y^{pq} の一般化)

5次元SUGRA解: $g_5 = g_4 + F(x)(d\alpha - f(x)(d\psi - \cos\theta d\phi))^2$

$$g_4 = (\xi - x)(d\theta^2 + \sin^2\theta d\phi^2) + \frac{dx^2}{Q(x)} + \frac{4\xi^2 Q(x)}{F(x)}(d\psi - \cos\theta d\phi)^2$$

$$Q(x) = \frac{4x^3 + (1 - 12\xi)x^2 + (8q - 2\xi + 12\xi^2)x + k}{\xi - x}$$

$$F(x) = Q(x) + 4\left(x + \frac{q}{x - \xi}\right)^2$$

$$f(x) = \frac{Q(x) + 4\left(x + \frac{q}{x - \xi}\right)\left(x - \xi + \frac{q}{x - \xi}\right)}{F(x)}$$

◇ q, ξ, k はパラメータ

適切にパラメータを選ぶと

- g_4 は S^2 上の S^2 束に拡張 (Chern number n)
- g_5 は S^2 上の S^2 束上の S^1 束 $= S^2 \times S^3$ (Chern number p, q)

◇ 合計3つの整数 (n, p, q) を含む計量 Y^{npq}

- Infinite series of simply connected spin ST
- $Y^{2pq} = Y^{pq}$
- STを保つ T^3 -作用がある (トーリック)

4. GCKY時空の分類問題まとめ

(I) Conformal Killing-Yano (CKY)

=真空の高次元ブラックホール時空の隠れた対称性

- Kerr-NUT AdS 時空の一意性
- 底空間に Kähler, ファイバーに Kerr-NUT AdS 時空

(II) Generalized CKY =超重力理論の隠れた対称性

(a) 偶数次元

- Hamiltonian 2-form を許す Kähler 多様体 (Apostolov et.al)
- Charged Kerr ブラックホール時空 (Houri-Kubiznak-Warnick-Y.Y)
- Kähler with torsion (KT), Calabi-Yau with torsion (CT) (同上)

(b) 奇数次元

- Almost Normal Contact (Friedrich Ivanov)
- Sasaki with torsion (ST) (今回の話)

- ◇ GCKY は Killing では捕えることのできない新しい対称性
- ◇ 超重力理論の厳密解に “Ansatz” を提供
- ◇ $AdS_5 \times ST_5$ in IIB, $AdS_4 \times ST_7$ in M