

リーマンスピンド様体上のラリタ・シュインガー作用素 の核について

本間泰史 (早稲田理工)

研究集会 第26回 沼津改め 静岡研究会
－幾何, 数理物理, そして量子論－

2019/3/06

1 Spin 1/2 geometry

2 Spin 3/2 geometry

U.Semmelmann 氏 (Stuttgart 大学) との共同研究

The paper is published in Communications in Mathematical
Physics (まだ, online)

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

$S_{1/2}$: M 上のスピノール束.

i.e. 各ファイバーがスピノール空間 $W_{1/2} \simeq \text{Spin}(n)$.

highest weight は $(1/2, \dots, \pm 1/2)$.

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

$S_{1/2}$: M 上のスピノール束.

i.e. 各ファイバーがスピノール空間 $W_{1/2} \simeq \text{Spin}(n)$.

highest weight は $(1/2, \dots, \pm 1/2)$.

$\Gamma(M, S_{1/2})$: スピノール場全体 ($S_{1/2}$ の滑らかな切断の全体)

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

$S_{1/2}$: M 上のスピノール束.

i.e. 各ファイバーがスピノール空間 $W_{1/2} \simeq \text{Spin}(n)$.

highest weight は $(1/2, \dots, \pm 1/2)$.

$\Gamma(M, S_{1/2})$: スピノール場全体 ($S_{1/2}$ の滑らかな切断の全体)

$$\nabla : \Gamma(S_{1/2}) \rightarrow \Gamma(S_{1/2} \otimes T^*(M)) \quad (\text{共変微分 from LC 接続})$$

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

$S_{1/2}$: M 上のスピノール束.

i.e. 各ファイバーがスピノール空間 $W_{1/2} \simeq \text{Spin}(n)$.

highest weight は $(1/2, \dots, \pm 1/2)$.

$\Gamma(M, S_{1/2})$: スピノール場全体 ($S_{1/2}$ の滑らかな切断の全体)

$$\nabla : \Gamma(S_{1/2}) \rightarrow \Gamma(S_{1/2} \otimes T^*(M)) \quad (\text{共変微分 from LC 接続})$$

各ファイバーを $\text{Spin}(n)$ について分解 \rightarrow ベクトル束としての分解

スピン幾何学：舞台設定

(M, g) : n 次元スピン多様体.

$S_{1/2}$: M 上のスピノール束.

i.e. 各ファイバーがスピノール空間 $W_{1/2} \simeq \text{Spin}(n)$.

highest weight は $(1/2, \dots, \pm 1/2)$.

$\Gamma(M, S_{1/2})$: スピノール場全体 ($S_{1/2}$ の滑らかな切断の全体)

$$\nabla : \Gamma(S_{1/2}) \rightarrow \Gamma(S_{1/2} \otimes T^*(M)) \quad (\text{共変微分 from LC 接続})$$

各ファイバーを $\text{Spin}(n)$ について分解 \rightarrow ベクトル束としての分解

$$S_{1/2} \otimes T^*(M) \cong S_{1/2} \otimes T(M) \cong S_{1/2} \oplus S_{3/2},$$

$$(1/2, \dots, 1/2) \otimes (1, 0, \dots, 0) = (1/2, \dots, 1/2) \oplus (3/2, 1/2, \dots, 1/2)$$

ディラック作用素と特殊スピノール

ディラック作用素とペンローズ（ツイスター）作用素

$$D : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{1/2}), \quad \Pi_{1/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{1/2}$$

where $\Pi_{1/2}(\phi \otimes v) = v \cdot \phi$

$$P : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{3/2}), \quad \Pi_{3/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{3/2}$$

ディラック作用素と特殊スピノール

ディラック作用素とペンローズ (ツイスター) 作用素

$$D : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{1/2}), \quad \Pi_{1/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{1/2}$$

where $\Pi_{1/2}(\phi \otimes v) = v \cdot \phi$

$$P : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{3/2}), \quad \Pi_{3/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{3/2}$$

調和スピノール

$D\phi = 0$ となるスピノール場 ϕ .

ディラック作用素と特殊スピノール

ディラック作用素とペンローズ (ツイスター) 作用素

$$D : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{1/2}), \quad \Pi_{1/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{1/2}$$

where $\Pi_{1/2}(\phi \otimes v) = v \cdot \phi$

$$P : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(M, \mathbf{S}_{3/2}), \quad \Pi_{3/2} : \mathbf{S}_{1/2} \otimes T(M) \rightarrow \mathbf{S}_{3/2}$$

調和スピノール

$D\phi = 0$ となるスピノール場 ϕ .

平行スピノール

$\nabla\phi = 0$ となるスピノール場 ϕ . ($\ker \nabla = \ker D \cap \ker P$)

調和スピノールと消滅定理

リヒネロビッツ公式とアティヤ-シンガー指数定理
(for $\dim M = \text{even}$)

$$D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} \text{Scal}, \quad \dim \ker D^+ - \dim \ker D^- = \hat{A}(M)$$

調和スピノールと消滅定理

リヒネロビッツ公式とアティヤ-シンガー指数定理
(for $\dim M = \text{even}$)

$$D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} \text{Scal}, \quad \dim \ker D^+ - \dim \ker D^- = \hat{A}(M)$$

消滅定理 for D : コンパクトスピン多様体上で,

$$\text{Scal} > 0 \Rightarrow \ker D = \{0\} \Rightarrow \hat{A}(M) = 0$$

調和スピノールと消滅定理

リヒネロビッツ公式とアティヤ-シンガー指数定理
(for $\dim M = \text{even}$)

$$D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} \text{Scal}, \quad \dim \ker D^+ - \dim \ker D^- = \hat{A}(M)$$

消滅定理 for D : コンパクトスピン多様体上で,

$$\text{Scal} > 0 \Rightarrow \ker D = \{0\} \Rightarrow \hat{A}(M) = 0$$

例 : 正のアインシュタイン多様体 (例 : コンパクト型対称空間, 正四元数ケーラー) なら調和スピノール ($\neq 0$) は存在しない.

調和スピノールと消滅定理

リヒネロビッツ公式とアティヤ-シンガー指数定理
(for $\dim M = \text{even}$)

$$D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} \text{Scal}, \quad \dim \ker D^+ - \dim \ker D^- = \hat{A}(M)$$

消滅定理 for D : コンパクトスピン多様体上で,

$$\text{Scal} > 0 \Rightarrow \ker D = \{0\} \Rightarrow \hat{A}(M) = 0$$

例 : 正のアインシュタイン多様体 (例 : コンパクト型対称空間, 正四元数ケーラー) なら調和スピノール ($\neq 0$) は存在しない.

Rem : 正のスカラー曲率をもつ計量の存在のための位相的な条件.

調和スピノールと消滅定理

リヒネロビッツ公式とアティヤ-シンガー指数定理
(for $\dim M = \text{even}$)

$$D^2 = \nabla^* \nabla + \frac{1}{4} \text{Scal}, \quad \dim \ker D^+ - \dim \ker D^- = \hat{A}(M)$$

消滅定理 for D : コンパクトスピン多様体上で,

$$\text{Scal} > 0 \Rightarrow \ker D = \{0\} \Rightarrow \hat{A}(M) = 0$$

例 : 正のアインシュタイン多様体 (例 : コンパクト型対称空間, 正四元数ケーラー) なら調和スピノール ($\neq 0$) は存在しない.

Rem : 正のスカラー曲率をもつ計量の存在のための位相的な条件.

Rem : $\dim \ker D = \dim \ker D^+ + \dim \ker D^- \geq |\hat{A}(M)|$.

平行スピノールと幾何構造

平行スピノールが存在 $\Rightarrow (M, g)$ はリッチ平坦
ベルジェの分類よりホロノミー群は $SU(k), Sp(l), G_2, Spin(7)$.

平行スピノールと幾何構造

平行スピノールが存在 $\Rightarrow (M, g)$ はリッチ平坦
ベルジェの分類よりホロノミー群は $SU(k), Sp(l), G_2, Spin(7)$.

Theorem (分類定理 by Wang1989)

(M, g) を完備単連結既約スピン多様体で平行スピノール場. このとき, (M, g) はリッチ平坦で次のいずれかである:

$$\mathcal{N}_{(\pm)} := \dim\{\phi \in \Gamma(S_{1/2}^{(\pm)}) \mid \nabla\phi = 0\}$$

$n = \dim M$	$Hol(M)$	幾何構造	\mathcal{N} or $(\mathcal{N}_+, \mathcal{N}_-)$
$4k$	$SU(2k)$	<i>Calabi-Yau</i>	$(2, 0)$
$4k + 2$	$SU(2k + 1)$	<i>Calabi-Yau</i>	$(1, 1)$
$4k$	$Sp(k)$	<i>hyperKähler</i>	$(k + 1, 0)$
7	G_2	G_2	1
8	$Spin(7)$	$Spin(7)$	$(1, 0)$

補足 (キリングスピノール場) : $\ker P$ の特別な解 $\nabla_X \phi = cX \cdot \phi$
 $(\forall X \in TM, \exists c \in \mathbb{C})$

キリングスピノール場 $\Rightarrow (M, g)$ Einstein ($c = 0$ ならリッチ平坦)
 $(M, g) \rightarrow$ リーマン錘 $\overline{M} \Rightarrow$ キリング場 \rightarrow 平行場.

Theorem (Bär 1993)

(M, g) as above かつ実キリングスピノール場をもつなら, 次のいずれか :

$n = \dim M$	$Hol(\overline{M})$	幾何構造	(K_+, K_-)
n	$\{1\}$	$M = S^n$	$(2^{\lfloor n/2 \rfloor}, 2^{\lfloor n/2 \rfloor})$
$4k - 1$	$SU(2k)$	Sasaki-Einstein	$(2, 0)$
$4k + 1$	$SU(2k + 1)$	Sasaki-Einstein	$(1, 1)$
$4k - 1$	$Sp(k)$	3-Sasaki	$(k + 1, 0)$
6	G_2	nearly-Kähler	$(1, 1)$
7	$Spin(7)$	nearly-平行 G_2	$(1, 0)$
7	$SU(4)$	Sasaki-Einstein	$(2, 0)$
7	$Sp(2)$	3-Sasaki	$(3, 0)$

スピン 3/2 へ：ラリタ・シュインガー作用素

(M, g) : n 次元スピン多様体

$W_{3/2}$: $\text{Spin}(n)$ の既約表現空間. h.w は $(\frac{3}{2}, \frac{1}{2}, \dots, \pm\frac{1}{2})$.

$S_{3/2}$: スピン 3/2-スピノール束 (ファイバーが $W_{3/2}$).

(局所的に) $\dim M = \text{even}$ なら, $S_{3/2} = S_{3/2}^+ \oplus S_{3/2}^-$.

スピン 3/2 へ：ラリタ・シュインガー作用素

(M, g) : n 次元スピン多様体

$W_{3/2}$: $\text{Spin}(n)$ の既約表現空間. h.w は $(\frac{3}{2}, \frac{1}{2}, \dots, \pm\frac{1}{2})$.

$S_{3/2}$: スピン 3/2-スピノール束 (ファイバーが $W_{3/2}$).

(局所的に) $\dim M = \text{even}$ なら, $S_{3/2} = S_{3/2}^+ \oplus S_{3/2}^-$.

スピンの 3/2 へ：ラリタ・シュインガー作用素

(M, g) : n 次元スピン多様体

$W_{3/2}$: $\text{Spin}(n)$ の既約表現空間. h.w は $(\frac{3}{2}, \frac{1}{2}, \dots, \pm\frac{1}{2})$.

$S_{3/2}$: スピン 3/2-スピノール束 (ファイバーが $W_{3/2}$).

(局所的に) $\dim M = \text{even}$ なら, $S_{3/2} = S_{3/2}^+ \oplus S_{3/2}^-$.

$S_{3/2}$ での 1 階微分作用素 (generalized gradients) を定義しよう.

$$\Gamma(S_{3/2}) \xrightarrow{\nabla} \Gamma(S_{3/2} \otimes T^*(M)) \xrightarrow{\Pi} \Gamma(S_{\text{irr-comp}})$$

$$S_{3/2} \otimes T(M) = S_{1/2} \oplus S_{3/2} \oplus S_{3/2,3/2} \oplus S_{5/2}$$

スピン 3/2 へ : ラリタ・シュインガー作用素

定義 : ラリタ-シュインガー作用素 (Rarita-Schwinger)

$$Q : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}), \quad \text{ラリタ-シュインガー作用素}$$

$$P^* : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \quad \text{ペンローズ作用素の随伴}$$

スピン 3/2 へ : ラリタ・シュインガー作用素

定義 : ラリタ-シュインガー作用素 (Rarita-Schwinger)

$$Q : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}), \quad \text{ラリタ-シュインガー作用素}$$

$$P^* : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \quad \text{ペンローズ作用素の随伴}$$

or (振れ) デイラック作用素 D_{TM} on $\mathbf{S}_{1/2} \otimes TM = \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}$

$$D_{TM} = \begin{pmatrix} \frac{2-n}{n} D & 2P^* \\ \frac{2}{n} P & \underline{Q} \end{pmatrix} : \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2} \rightarrow \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}.$$

スピン 3/2 へ：ラリタ・シュインガー作用素

定義：ラリタ-シュインガー作用素 (Rarita-Schwinger)

$$Q : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}), \quad \text{ラリタ-シュインガー作用素}$$

$$P^* : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \quad \text{ペンローズ作用素の随伴}$$

or (振れ) デイラック作用素 D_{TM} on $\mathbf{S}_{1/2} \otimes TM = \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}$

$$D_{TM} = \begin{pmatrix} \frac{2-n}{n} D & 2P^* \\ \frac{2}{n} P & \underline{Q} \end{pmatrix} : \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2} \rightarrow \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}.$$

ラリタ-シュインガー場と平行 RS 場

スピン 3/2 のスピノール場 $\phi \in \Gamma(\mathbf{S}_{3/2})$ が $\phi \in \ker Q \cap \ker P^*$ となる時 RS 場という。 $\phi \in \ker \nabla$ のとき平行 RS 場。

スピン 3/2 へ : ラリタ・シュインガー作用素

定義 : ラリタ-シュインガー作用素 (Rarita-Schwinger)

$$Q : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{3/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}), \quad \text{ラリタ-シュインガー作用素}$$

$$P^* : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \xrightarrow{\Pi_{1/2} \circ \nabla} \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \quad \text{ペンローズ作用素の随伴}$$

or (振れ) デイラック作用素 D_{TM} on $\mathbf{S}_{1/2} \otimes TM = \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}$

$$D_{TM} = \begin{pmatrix} \frac{2-n}{n} D & 2P^* \\ \frac{n}{2} P & \underline{Q} \end{pmatrix} : \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2} \rightarrow \mathbf{S}_{1/2} \oplus \mathbf{S}_{3/2}.$$

ラリタ-シュインガー場と平行 RS 場

スピン 3/2 のスピノール場 $\phi \in \Gamma(\mathbf{S}_{3/2})$ が $\phi \in \ker Q \cap \ker P^*$ となるとき RS 場という. $\phi \in \ker \nabla$ のとき平行 RS 場.Rem: $\ker \nabla = \ker Q \cap \ker P^* \cap \ker \exists D_{3/2,3/2} \cap \ker \exists D_{5/2}$.

RS 場 in 物理学

物理では,

- 1941 年に Rarita と Schwinger により定義される.

RS 場 in 物理学

物理では,

- 1941 年に Rarita と Schwinger により定義される.
- 重力子 (重力波を媒介する粒子. スピン 2. 未発見) の超対称パートナーであるグラビティーノ (未発見) を記述.

RS 場 in 物理学

物理では,

- 1941 年に Rarita と Schwinger により定義される.
- 重力子 (重力波を媒介する粒子. スピン 2. 未発見) の超対称パートナーであるグラビティーノ (未発見) を記述.
- Witten (1985) の重力アノマリ理論: Dirac 作用素や RS 作用素の index が鍵. $Scal > 0$ なら $\mathbf{ind}D = 0$ であるが, $\mathbf{ind}Q = 0$ (or $\mathbf{ind}D_{TM} = 0$) とは限らない.

RS 場 in 物理学

物理では,

- 1941 年に Rarita と Schwinger により定義される.
- 重力子 (重力波を媒介する粒子. スピン 2. 未発見) の超対称パートナーであるグラビティーノ (未発見) を記述.
- Witten (1985) の重力アノマリー理論: Dirac 作用素や RS 作用素の index が鍵. $Scal > 0$ なら $indD = 0$ であるが, $indQ = 0$ (or $indD_{TM} = 0$) とは限らない.
楕円種数と量子場理論 (1987): コンパクトスピン等質多様体 M の楕円種数は rigid である. よって, $n \geq 12$ なら $indQ_M = 0$.

RS 場 in 物理学

物理では,

- 1941 年に Rarita と Schwinger により定義される.
- 重力子 (重力波を媒介する粒子. スピン 2. 未発見) の超対称パートナーであるグラビティーノ (未発見) を記述.
- Witten (1985) の重力アノマリー理論: Dirac 作用素や RS 作用素の index が鍵. $Scal > 0$ なら $indD = 0$ であるが, $indQ = 0$ (or $indD_{TM} = 0$) とは限らない.
楕円種数と量子場理論 (1987): コンパクトスピン等質多様体 M の楕円種数は rigid である. よって, $n \geq 12$ なら $indQ_M = 0$.
- Penrose (1992), Mason (1999): Einstein 方程式をツイスター理論で解く
- その他たくさん

RS 場 in 数学

数学では,

- Wang (1991): キリングスピノール場の変形 (アインシュタイン変形) の記述. その後, リッチ平坦計量の変形理論へ.

RS 場 in 数学

数学では,

- Wang (1991) : キリングスピノール場の変形 (アインシュタイン変形) の記述. その後, リッチ平坦計量の変形理論へ.
- Hitchin (2000), Witt (2008), Salamon (2016) : 8次元の特殊幾何 (**PSU(3)** 構造, **Sp(1)Sp(2)** 構造) で登場

RS 場 in 数学

数学では,

- Wang (1991): キリングスピノール場の変形 (アインシュタイン変形) の記述. その後, リッチ平坦計量の変形理論へ.
- Hitchin (2000), Witt (2008), Salamon (2016): 8次元の特殊幾何 (**PSU(3)** 構造, **Sp(1)Sp(2)** 構造) で登場
- クリフォード解析: \mathbb{R}^n 上の調和スピノール多項式解 (球面調和関数の一般化). スピン 3/2 調和スピノール多項式解へ (2000~by Sommen, Soucek, Eelbode)

RS 場 in 数学

数学では,

- Wang (1991): キリングスピノール場の変形 (アインシュタイン変形) の記述. その後, リッチ平坦計量の変形理論へ.
- Hitchin (2000), Witt (2008), Salamon (2016): 8次元の特殊幾何 (**PSU(3)** 構造, **Sp(1)Sp(2)** 構造) で登場
- クリフォード解析: \mathbb{R}^n 上の調和スピノール多項式解 (球面調和関数の一般化). スピン 3/2 調和スピノール多項式解へ (2000~by Sommen, Soucek, Eelbode)
- 物理で見かける割には, 幾何ではあまり見かけない.

Questions (Toward to spin 3/2 geometry)

- ワイゼンベック公式（リヒネロビッツ公式 for スピン 3/2）とラリタシュインガー場に対する消滅定理
- ラリタシュインガー場や平行 RS 場と幾何構造の関係.
- 平行 RS 場をもつスピン多様体の分類など.

ワイゼンベック公式

ワイゼンベック公式 (Wang 1991, Homma 2016)

$$Q^2 + \frac{4}{n}PP^* = \Delta_{3/2} + \frac{1}{8}\text{Scal} - \text{Ric}^{3/2} : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \rightarrow \Gamma(\mathbf{S}_{3/2})$$

$$QP - \frac{n-2}{n}PD = (\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n}g) : \Gamma(\mathbf{S}_{1/2}) \rightarrow \Gamma(\mathbf{S}_{3/2})$$

$$P^*Q - \frac{n-2}{n}DP^* = (\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n}g)^* : \Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) \rightarrow \Gamma(\mathbf{S}_{1/2})$$

Key: 標準ラプラシアン (Sommersmann-Weingart 2018) (Not consider $\nabla^*\nabla$)

$$\Delta_{3/2} := \nabla^*\nabla + q(R) \quad (q(R) \text{ 曲率変換})$$

Rem: 対称空間上なら $\Delta_{3/2}$ はカシミール作用素.

ワイゼンベック公式の証明

D_{TM} の二乗を考える！ on $S_{1/2} \otimes TM = S_{1/2} \oplus S_{3/2}$

$$(D_{TM})^2 = \Delta + \frac{1}{8}\text{Scal} - \frac{1}{2}\text{id} \otimes \text{Ric} = \begin{pmatrix} \Delta + \frac{n-8}{8n}\text{Scal} & (\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n}g)^* \\ \text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n}g & \Delta + \frac{\text{Scal}}{8} - \text{Ric}^{3/2} \end{pmatrix}$$

Recall

$$D_{TM} = \begin{pmatrix} \frac{2-n}{n}D & 2P^* \\ \frac{2}{n}P & Q \end{pmatrix}$$

2×2 行列で書いて対角成分を見ると,

2×2 行列で書いて対角成分を見ると,

$$\frac{(2-n)^2}{n^2} D^2 + \frac{4}{n} P^* P = \Delta_{1/2} + \frac{n-8}{8n} \text{Scal}$$

$$Q^2 + \frac{4}{n} P P^* = \Delta_{3/2} + \frac{1}{8} \text{Scal} - \text{Ric}^{3/2}$$

非対角成分を見ると, 他のワイゼンベック公式.

$$QP - \frac{n-2}{n} PD = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g \right), \quad P^* Q - \frac{n-2}{n} DP^* = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g \right)^*$$

2×2 行列で書いて対角成分を見ると,

$$\frac{(2-n)^2}{n^2} D^2 + \frac{4}{n} P^* P = \Delta_{1/2} + \frac{n-8}{8n} \text{Scal}$$

$$Q^2 + \frac{4}{n} P P^* = \Delta_{3/2} + \frac{1}{8} \text{Scal} - \text{Ric}^{3/2}$$

非対角成分を見ると, 他のワイゼンベック公式.

$$QP - \frac{n-2}{n} PD = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g \right), \quad P^* Q - \frac{n-2}{n} DP^* = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g \right)^*$$

さらに D_{TM} の3乗を考える!

2×2 行列で書いて対角成分を見ると,

$$\frac{(2-n)^2}{n^2} D^2 + \frac{4}{n} P^* P = \Delta_{1/2} + \frac{n-8}{8n} \text{Scal}$$

$$Q^2 + \frac{4}{n} P P^* = \Delta_{3/2} + \frac{1}{8} \text{Scal} - \text{Ric}^{3/2}$$

非対角成分を見ると, 他のワイゼンベック公式.

$$QP - \frac{n-2}{n} PD = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g\right), \quad P^* Q - \frac{n-2}{n} DP^* = \left(\text{Ric} - \frac{\text{Scal}}{n} g\right)^*$$

さらに D_{TM} の3乗を考える! $(D_{TM})^2 D_{TM} = D_{TM} (D_{TM})^2$ より,
 $\nabla \text{Ric} = 0$ なら,

$$Q \Delta_{3/2} = \Delta_{3/2} Q, \quad P \Delta_{1/2} = \Delta_{3/2} P, \quad P^* \Delta_{3/2} = \Delta_{3/2} P^*$$

(一般論: Y.Homma (2016))

アインシュタイン多様体上での RS 場

Proposition (系 : H-S 2018)

(M, g) : コンパクトなアインシュタイン・スピン多様体上で

- $\Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) = \ker P^* \oplus \text{Im} P$ (by P^*P が楕円型),

アインシュタイン多様体上での RS 場

Proposition (系 : H-S 2018)

(M, g) : コンパクトなアインシュタイン・スピン多様体上で

- $\Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) = \ker P^* \oplus \text{Im} P$ (by P^*P が楕円型) ,
- $\Delta_{3/2}P = P\Delta_{1/2}$, $P^*\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}P^*$, $Q\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}Q$

アインシュタイン多様体上での RS 場

Proposition (系 : H-S 2018)

(M, g) : コンパクトなアインシュタイン・スピン多様体上で

- $\Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) = \ker P^* \oplus \text{Im} P$ (by P^*P が楕円型),
- $\Delta_{3/2}P = P\Delta_{1/2}$, $P^*\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}P^*$, $Q\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}Q$
-

$$Q^2 = \begin{cases} \Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n}\text{Scal} & \ker P^* \rightarrow \ker P^* \\ \left(\frac{n-2}{n}\right)^2(\Delta_{3/2} + \frac{1}{8}\text{Scal}) & \text{Im} P \rightarrow \text{Im} P \end{cases}$$

アインシュタイン多様体上での RS 場

Proposition (系 : H-S 2018)

(M, g) : コンパクトなアインシュタイン・スピン多様体上で

- $\Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) = \ker P^* \oplus \text{Im} P$ (by P^*P が楕円型),
- $\Delta_{3/2}P = P\Delta_{1/2}$, $P^*\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}P^*$, $Q\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}Q$
-

$$Q^2 = \begin{cases} \Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n}\text{Scal} & \ker P^* \rightarrow \ker P^* \\ \left(\frac{n-2}{n}\right)^2(\Delta_{3/2} + \frac{1}{8}\text{Scal}) & \text{Im} P \rightarrow \text{Im} P \end{cases}$$

- $\text{Scal} \geq 0 \Rightarrow \ker Q = \ker Q \cap \ker P^* = \{\text{RS 場}\}$.

アインシュタイン多様体上での RS 場

Proposition (系 : H-S 2018)

(M, g) : コンパクトなアインシュタイン・スピン多様体上で

- $\Gamma(\mathbf{S}_{3/2}) = \ker P^* \oplus \text{Im} P$ (by P^*P が楕円型),
- $\Delta_{3/2}P = P\Delta_{1/2}$, $P^*\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}P^*$, $Q\Delta_{3/2} = \Delta_{3/2}Q$
-

$$Q^2 = \begin{cases} \Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n}\text{Scal} & \ker P^* \rightarrow \ker P^* \\ \left(\frac{n-2}{n}\right)^2(\Delta_{3/2} + \frac{1}{8}\text{Scal}) & \text{Im} P \rightarrow \text{Im} P \end{cases}$$

- $\text{Scal} \geq 0 \Rightarrow \ker Q = \ker Q \cap \ker P^* = \{\text{RS 場}\}$.
- コンパクトを仮定しなくても,

$$\left(Q^2 - \left(\frac{n-2}{n}\right)^2(\Delta_{3/2} + \frac{1}{8}\text{Scal})\right)\left(Q^2 - (\Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n}\text{Scal})\right) = 0$$

(Q は $(\Delta_{3/2})^2$ の根である. \mathbb{R}^n 上では知られていた)

RS 場の消滅定理・幾何構造との関係

(M, g) : アインシュタインスピン多様体 with $Scal \geq 0$ とする.

$$Q^2 = \Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n} Scal \quad \text{on } \ker P^*, \quad (\ker Q \cap \text{Im } P = \{0\})$$

- $\Delta_{3/2} = \nabla^* \nabla + q(R) \geq 0$ は言えない! (反例: あるケーラー・アインシュタイン多様体). よって, スピン 1/2 幾何と違い, $n > 8$ かつ $Scal > 0$ としても消滅定理は不成立!
(Ref:Witten 1985)

RS 場の消滅定理・幾何構造との関係

(M, g) : アインシュタインスピン多様体 with $Scal \geq 0$ とする.

$$Q^2 = \Delta_{3/2} + \frac{n-8}{8n} Scal \quad \text{on } \ker P^*, \quad (\ker Q \cap \text{Im } P = \{0\})$$

- $\Delta_{3/2} = \nabla^* \nabla + q(R) \geq 0$ は言えない! (反例: あるケーラー・アインシュタイン多様体). よって, スピン 1/2 幾何と違い, $n > 8$ かつ $Scal > 0$ としても消滅定理は不成立!
(Ref:Witten 1985)
- (M, g) に幾何構造を仮定して (対称空間, 四元数ケーラー, カラビ-ヤウ, 超ケーラー, $Spin(7)$. G_2), RS 場の次元をもとめよう!
- 平行 RS 場もつ多様体も分類できる.

指数定理と応用

指数定理を用いて、消滅定理に対する反例を作ろう。

Proposition (指数定理)

$$\text{ind} Q = \hat{A}(M) + \int_M \hat{A}(M) \text{ch}(TM^c), \quad (\dim M = 4k)$$

低い次元なら $\hat{A}(M)$ と $\sigma(M)$ で書ける。

$$19\sigma(M)/8 \quad (n = 4), \quad \hat{A}(M) - \sigma(M) \quad (n = 8)$$

$$5\hat{A}(M) + \sigma(M)/8 \quad (n = 12)$$

指数定理と応用

指数定理を用いて、消滅定理に対する反例を作ろう。

Proposition (指数定理)

$$\text{ind} Q = \hat{A}(M) + \int_M \hat{A}(M) \text{ch}(TM^c), \quad (\dim M = 4k)$$

低い次元なら $\hat{A}(M)$ と $\sigma(M)$ で書ける。

$$19\sigma(M)/8 \quad (n = 4), \quad \hat{A}(M) - \sigma(M) \quad (n = 8)$$

$$5\hat{A}(M) + \sigma(M)/8 \quad (n = 12)$$

proof

$$S_{1/2}^{\pm} \otimes TM = S_{3/2}^{\pm} \oplus S_{1/2}^{\mp} \rightarrow \text{ind} D_{TM} = \text{ind} Q - \text{ind} D$$

$$\text{ind} D_{TM} = \int_M \hat{A}(M) \text{ch}(TM^c)$$

指数定理と応用

$X_m(\mathbf{d}) \subset \mathbb{C}P^{m+1}$: \mathbf{d} 次齊次多項式の超曲面 (フェルマー曲面)

応用

$X_6(4), X_6(6)$ ($\dim M = 12$) : ケーラー-アインシュタイン計量 with $\text{Scal} > 0$ が入る (by Tian, 1987) .

指数定理と応用

$X_m(\mathbf{d}) \subset \mathbb{C}P^{m+1}$: \mathbf{d} 次斉次多項式の超曲面 (フェルマー曲面)

応用

$X_6(\mathbf{4}), X_6(\mathbf{6})$ ($\dim M = 12$) : ケーラー-アインシュタイン計量 with $\text{Scal} > 0$ が入る (by Tian, 1987) .

$\hat{A}(M) = 0$ かつ $\sigma(M) \neq 0$ (by ヒルツェブルフ 「代数幾何における位相的方法」) .

指数定理と応用

$X_m(\mathbf{d}) \subset \mathbb{C}P^{m+1}$: \mathbf{d} 次斉次多項式の超曲面 (フェルマー曲面)

応用

$X_6(4), X_6(6)$ ($\dim M = 12$) : ケーラー-アインシュタイン計量 with $\text{Scal} > 0$ が入る (by Tian, 1987).

$\hat{A}(M) = 0$ かつ $\sigma(M) \neq 0$ (by ヒルツェブルフ「代数幾何における位相的方法」).

特に, $\dim RS \geq |\text{ind} Q| > 0$. よって一般には消滅定理は不成立!

指数定理と応用

$X_m(\mathbf{d}) \subset \mathbb{C}P^{m+1}$: \mathbf{d} 次斉次多項式の超曲面 (フェルマー曲面)

応用

$X_6(4), X_6(6)$ ($\dim M = 12$) : ケーラー-アインシュタイン計量 with $\text{Scal} > 0$ が入る (by Tian, 1987).

$\hat{A}(M) = 0$ かつ $\sigma(M) \neq 0$ (by ヒルツェブルフ「代数幾何における位相的方法」).

特に, $\dim RS \geq |\text{ind} Q| > 0$. よって一般には消滅定理は不成立!

Rem : 負のケーラーアインシュタイン多様体上でも, 同様の手法で $\dim RS \neq 0$ となる例を構成できる.

指数定理と応用

$X_m(\mathbf{d}) \subset \mathbb{C}P^{m+1}$: \mathbf{d} 次斉次多項式の超曲面 (フェルマー曲面)

応用

$X_6(\mathbf{4}), X_6(\mathbf{6})$ ($\dim M = 12$) : ケーラー-アインシュタイン計量 with $\text{Scal} > 0$ が入る (by Tian, 1987).

$\hat{A}(M) = 0$ かつ $\sigma(M) \neq 0$ (by ヒルツェブルフ「代数幾何における位相的方法」).

特に, $\dim RS \geq |\text{ind} Q| > 0$. よって一般には消滅定理は不成立!

Rem : 負のケーラーアインシュタイン多様体上でも, 同様の手法で $\dim RS \neq 0$ となる例を構成できる.

Rem: $M = T^2 \times N^6$ (N^6 は nilmanifold) は, **non Einstein** な調和 $\text{Sp}(1)\text{Sp}(2)$ 構造をもつ (by Salamon 2000). $\text{ind} Q = 0$ であるが, $\dim RS \neq 0$ の例. (Non Einstein-case は難)

コンパクト対称空間上の RS 場

(M, g) : コンパクト型対称空間 (よってアインシュタイン)

コンパクト対称空間上の RS 場

(M, g) : コンパクト型対称空間 (よってアインシュタイン)
 $\Delta_{3/2}$ はカシミール作用素となる. 特に, $\Delta_{3/2} \geq 0$.

コンパクト対称空間上の RS 場

(M, g) : コンパクト型対称空間 (よってアインシュタイン)

$\Delta_{3/2}$ はカシミール作用素となる. 特に, $\Delta_{3/2} \geq 0$.

消滅定理 : $\dim M > 8$ なら $\ker Q = \{0\}$ (by $Q^2 = \Delta + \frac{n-8}{8}\text{Scal}$)
 $\dim M \leq 8$ なら, $\ker Q$ を直接計算 (by 分規則など).

コンパクト対称空間上の RS 場

(M, g) : コンパクト型対称空間 (よってアインシュタイン)

$\Delta_{3/2}$ はカシミール作用素となる. 特に, $\Delta_{3/2} \geq 0$.

消滅定理 : $\dim M > 8$ なら $\ker Q = \{0\}$ (by $Q^2 = \Delta + \frac{n-8}{8}\text{Scal}$)
 $\dim M \leq 8$ なら, $\ker Q$ を直接計算 (by 分規則など).

Theorem (HS2018)

コンパクト型既約対称空間で RS 場 ($\neq 0$) をもつなら, 次のいずれかである

- $Gr_2(\mathbb{C}^4)$, $\mathbb{H}P^2$, $G_2/SO(4)$ (四元数ケーラー構造)
- $SU(3)$ ($PSU(3)$ 構造)
- $Q_4 = \frac{SO(6)}{SO(2) \times SO(4)}$ (KE 構造. 複素 2 次超曲面 $\subset \mathbb{C}P^5$).

また, RS 場はすべて平行 RS 場 ($S_{3/2}$ に自明部分束がある).

Rem : $\text{Scal} > 0$ なので, $\ker D = \{0\}$. しかし, $\dim \ker Q$ は M の構造に依存.

四元数ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4m}, g) : 正四元数ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(1)Sp(n)$. アインシュタイン).

四元数ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4m}, g) : 正四元数ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(1)Sp(n)$. アインシュタイン). $H, E : Sp(1), Sp(n)$ の自然表現束として,

$$\begin{aligned} S_{3/2} &= S_{1/2} \otimes TM - S_{1/2} = \left(\bigoplus_{k=0}^m S^{m-k} H \hat{\otimes} \Lambda_0^k E \right) \otimes (H \hat{\otimes} E) - S_{1/2} \\ &= \bigoplus_{d,a,b} (\text{ある条件}) S^d H \hat{\otimes} \Lambda_0^{a,b} E \end{aligned}$$

ここで, $\Lambda_0^{a,b} E \subset \Lambda_0^a E \otimes \Lambda_0^b E$ はカルタン直和因子.

四元数ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4m}, g) : 正四元数ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(1)Sp(n)$). アインシュタイン). $H, E : Sp(1), Sp(n)$ の自然表現束として,

$$\begin{aligned} S_{3/2} &= S_{1/2} \otimes TM - S_{1/2} = \left(\bigoplus_{k=0}^m S^{m-k} H \hat{\otimes} \Lambda_0^k E \right) \otimes (H \hat{\otimes} E) - S_{1/2} \\ &= \bigoplus_{d,a,b \text{ (ある条件)}} S^d H \hat{\otimes} \Lambda_0^{a,b} E \end{aligned}$$

ここで, $\Lambda_0^{a,b} E \subset \Lambda_0^a E \otimes \Lambda_0^b E$ はカルタン直和因子.

標準ラプラシアン $\Delta_{3/2}$ の固有値評価 (H 2006, S-Weingart 2002),

$$\Delta \geq \frac{\text{Scal}}{8m(m+2)} (d+a-b)(d-a-b+2m+2)$$

(よって, $m=2$ ($Q^2 = \Delta$) かつ $d=0, a=b$ のとき, $\ker Q^2 = \ker \Delta$ は非自明かも.)

四元数ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4m}, g) : 正四元数ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(1)Sp(n)$). アインシュタイン). $H, E: Sp(1), Sp(n)$ の自然表現束として,

$$\begin{aligned} S_{3/2} &= S_{1/2} \otimes TM - S_{1/2} = \left(\bigoplus_{k=0}^m S^{m-k} H \hat{\otimes} \Lambda_0^k E \right) \otimes (H \hat{\otimes} E) - S_{1/2} \\ &= \bigoplus_{d,a,b \text{ (ある条件)}} S^d H \hat{\otimes} \Lambda_0^{a,b} E \end{aligned}$$

ここで, $\Lambda_0^{a,b} E \subset \Lambda_0^a E \otimes \Lambda_0^b E$ はカルタン直和因子.

標準ラプラシアン $\Delta_{3/2}$ の固有値評価 (H 2006, S-Weingart 2002),

$$\Delta \geq \frac{\text{Scal}}{8m(m+2)} (d+a-b)(d-a-b+2m+2)$$

(よって, $m=2$ ($Q^2 = \Delta$) かつ $d=0, a=b$ のとき, $\ker Q^2 = \ker \Delta$ は非自明かも.)

Theorem (HS2018)

正四元数ケーラー多様体が RS 場をもつのなら,
 M は 8 次元であり $Gr_2(\mathbb{C}^4)$, $\mathbb{H}P^2$, $G_2/SO(4)$ のいずれか.

リッチ平坦な場合

ベルジェの分類： (M, g) ：単連結既約リーマン多様体なら， M は
対称空間または

$$\begin{aligned} \text{Hol}(M) = & \text{SO}(n), \quad U(n), \quad \underline{\text{Sp}(1)\text{Sp}(n)}, \\ & \underline{\text{SU}(n)}, \quad \underline{\text{Sp}(n)}, \quad \underline{\text{G}_2}, \quad \underline{\text{Spin}(7)} \end{aligned}$$

以下，リッチ平坦な $G = \text{SU}(n), \text{Sp}(n), \text{G}_2, \text{Spin}(7)$ を考える。

リッチ平坦な場合

ベルジェの分類： (M, g) ：単連結既約リーマン多様体なら、 M は
対称空間または

$$\begin{aligned} Hol(M) = & SO(n), \quad U(n), \quad \underline{Sp(1)Sp(n)}, \\ & \underline{SU(n)}, \quad \underline{Sp(n)}, \quad \underline{G_2}, \quad \underline{Spin(7)} \end{aligned}$$

以下、リッチ平坦な $G = SU(n), Sp(n), G_2, Spin(7)$ を考える。

考察

- $S_{3/2}$ を $Hol(M) = G$ に関して既約分解すると、各既約成分は $\Lambda^k(M)$ の適当な既約成分に同型。
- 標準ラプラシアン $\Delta_{3/2} = Q^2 + 4PP^*/n$ はホッジ-ラプラス作用素 $\Delta_{3/2} = \Delta = dd^* + d^*d$ に一致
- RS 場は調和微分形式で書ける。

カラビ-ヤウ多様体上の RS 場

(M^{2n}, g) : カラビ-ヤウ多様体 ($Hol(M) = SU(n)$) .

カラビ-ヤウ多様体上の RS 場

(M^{2n}, g) : カラビ-ヤウ多様体 ($Hol(M) = SU(n)$) .

$$S_{1/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}, \quad \Lambda^{0,p} = \Lambda^{0,p}(M)$$

$$S_{3/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} (\Lambda^{1,p} \oplus \Lambda^{n-p,1}) - \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}$$

カラビ-ヤウ多様体上の RS 場

(M^{2n}, g) : カラビ-ヤウ多様体 ($Hol(M) = SU(n)$) .

$$S_{1/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}, \quad \Lambda^{0,p} = \Lambda^{0,p}(M)$$

$$S_{3/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} (\Lambda^{1,p} \oplus \Lambda^{n-p,1}) - \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}$$

$h^{p,q} := \dim \ker \Delta_{\Lambda^{p,q}}$ (ホッジ数) . $h^{q,p} = h^{p,q} (U(n))$,
 $h^{0,0} = h^{0,n} = 1 (SU(n))$.

カラビ-ヤウ多様体上の RS 場

(M^{2n}, g) : カラビ-ヤウ多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{SU}(n)$).

$$S_{1/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}, \quad \Lambda^{0,p} = \Lambda^{0,p}(M)$$

$$S_{3/2} = \bigoplus_{0 \leq p \leq n} (\Lambda^{1,p} \oplus \Lambda^{n-p,1}) - \bigoplus_{0 \leq p \leq n} \Lambda^{0,p}$$

$h^{p,q} := \dim \ker \Delta_{\Lambda^{p,q}}$ (ホッジ数). $h^{q,p} = h^{p,q}(U(n))$,
 $h^{0,0} = h^{0,n} = 1$ ($\text{SU}(n)$).

Theorem (HS2018)

(M^{2n}, g) をコンパクトカラビ-ヤウ多様体とすれば,

$$\dim \ker Q = -2 + 2 \sum_{1 \leq p \leq n-1} h^{1,p}, \quad \text{ind} Q = 2 + 2 \sum_{1 \leq p \leq n-1} (-1)^p h^{1,p}$$

例 : $n = 2$. $K3$ 曲面では $\dim \ker Q = -2 + 2h^{1,1} = 38 \neq 0$.

例 : $n = 3$.

$$\dim \ker Q = 2(h^{1,1} + h^{1,2}) - 2 = 2b_2(M) + b_3(M) - 4.$$

例えば $X_3(5)$ なら, $\text{ind} Q = 202 \neq 0$.

超ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4n}, g) : 超ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(n)$) .

超ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4n}, g) : 超ケーラー多様体 ($Hol(M) = Sp(n)$) .
ホッジ数は, $h^{q,p} = h^{p,q} = h^{2n-p,q}$, $h^{2q+1,0} = 0$ ($\forall q$),
 $h^{2q,0} = 1$ ($0 \leq q \leq n$) .
 $S_{3/2}$ は $(n+1)$ 次元自明束を含む (\rightarrow 平行 RS 場) .

超ケーラー多様体上の RS 場

(M^{4n}, g) : 超ケーラー多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{Sp}(n)$).
 ホッジ数は, $h^{q,p} = h^{p,q} = h^{2n-p,q}$, $h^{2q+1,0} = 0$ ($\forall q$),
 $h^{2q,0} = 1$ ($0 \leq q \leq n$).
 $S_{3/2}$ は $(n+1)$ 次元自明束を含む (\rightarrow 平行 RS 場).

Theorem (HS2018)

(M^{4n}, g) をコンパクト超ケーラー多様体とすると,

$$\dim \ker Q = -(n+1) + 2h^{n,1} + 4 \sum_{1 \leq p \leq n-1} h^{k,1},$$

$$\text{ind} Q = (n+1) + (-1)^n 2h^{n,1} + 4 \sum_{1 \leq p \leq n-1} (-1)^k h^{k,1}$$

$$\dim \text{平行 RS 場} = n+1$$

Spin(7) 多様体上の RS 場

$(M^8, g) : \text{Spin}(7)$ 多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{Spin}(7)$)

Spin(7) 多様体上の RS 場

$(M^8, g) : \text{Spin}(7)$ 多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{Spin}(7)$)

$$\Lambda^2 = \Lambda_7^2 \oplus \Lambda_{21}^2, \quad \Lambda^3 = \Lambda_8^3 \oplus \Lambda_{48}^3, \quad \Lambda_+^4 = \mathbb{C} \oplus \Lambda_7^4 \oplus \Lambda_{27}^4, \quad \Lambda_-^4 = \Lambda_{35}^4$$

$$\mathcal{S}_{1/2} = (\mathbb{C} \oplus \Lambda_7^2) \oplus \Lambda^1, \quad \mathcal{S}_{3/2} = (\Lambda^1 \oplus \Lambda_{48}^3) \oplus (\Lambda_{35}^4 \oplus \Lambda_{21}^2)$$

Spin(7) 多様体上の RS 場

$(M^8, g) : \text{Spin}(7)$ 多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{Spin}(7)$)

$$\Lambda^2 = \Lambda_7^2 \oplus \Lambda_{21}^2, \quad \Lambda^3 = \Lambda_8^3 \oplus \Lambda_{48}^3, \quad \Lambda_+^4 = \mathbb{C} \oplus \Lambda_7^4 \oplus \Lambda_{27}^4, \quad \Lambda_-^4 = \Lambda_{35}^4$$

$$\mathbf{S}_{1/2} = (\mathbb{C} \oplus \Lambda_7^2) \oplus \Lambda^1, \quad \mathbf{S}_{3/2} = (\Lambda^1 \oplus \Lambda_{48}^3) \oplus (\Lambda_{35}^4 \oplus \Lambda_{21}^2)$$

Theorem (Wang1991, HS2018)

(M^8, g) をコンパクト $\text{Spin}(7)$ 多様体 ($\text{Hol}(M) = \text{Spin}(7)$),

$$\dim \ker Q = b_{21}^2 + b_{48}^3 + b_{35}^4 = b_2(M) + b_3(M) + b_4^-(M),$$

$$\text{ind} Q = b_{48}^3 - b_{35}^4 - b_{21}^2$$

よって, RS 場をもつ $\text{Spin}(7)$ 多様体はたくさんあることがわかる (by Joyce の本にある例)

G_2 多様体上の RS 場

$(M^7, g) : G_2$ 多様体 ($Hol(M) = G_2$)

G_2 多様体上の RS 場

$(M^7, g) : G_2$ 多様体 ($Hol(M) = G_2$)

$$\Lambda^2 = \Lambda^1 \oplus \Lambda_{14}^2, \quad \Lambda^3 = \mathbb{C} \oplus \Lambda^1 \oplus \Lambda_{27}^3 \oplus \Lambda_{48}^3,$$
$$\mathbf{S}_{1/2} = \mathbb{C} \oplus \Lambda^1, \quad \mathbf{S}_{3/2} = \Lambda^1 \oplus \Lambda_{27}^3 \Lambda_{14}^2$$

G_2 多様体上の RS 場

$(M^7, g) : G_2$ 多様体 ($Hol(M) = G_2$)

$$\Lambda^2 = \Lambda^1 \oplus \Lambda_{14}^2, \quad \Lambda^3 = \mathbb{C} \oplus \Lambda^1 \oplus \Lambda_{27}^3 \oplus \Lambda_{48}^3,$$

$$\mathbf{S}_{1/2} = \mathbb{C} \oplus \Lambda^1, \quad \mathbf{S}_{3/2} = \Lambda^1 \oplus \Lambda_{27}^3 \Lambda_{14}^2$$

Theorem (Wang1991, HS2018)

(M^7, g) を G_2 多様体 ($Hol(M) = G_2$),

$$\dim \ker Q = b_{27}^3 + b_{14}^2 = b_2(M) + b_3(M) - 1$$

RS 場をもつ G_2 多様体はたくさんある.

平行 RS 場

$S_{3/2}$ が ($Hol(M)$ に対し) 自明束をもつ \iff 平行 RS 場が存在

平行 RS 場

$S_{3/2}$ が ($Hol(M)$ に対し) 自明束をもつ \iff 平行 RS 場が存在

Theorem (平行 RS 場の分類定理)

(M, g) をコンパクト既約スピン多様体とする. 平行 RS 場をもつなら, M は (局所的に) 超ケーラー多様体であるか, 次の 8 次元対称空間のいずれか

$$Gr_2(\mathbb{C}^4), \mathbb{H}P^2, G_2/SO(4), SU(3), Q_4 = \frac{SO(6)}{SO(2) \times SO(4)}.$$

平行 RS 場

$S_{3/2}$ が ($Hol(M)$ に対し) 自明束をもつ \iff 平行 RS 場が存在

Theorem (平行 RS 場の分類定理)

(M, g) をコンパクト既約スピン多様体とする. 平行 RS 場をもつなら, M は (局所的に) 超ケーラー多様体であるか, 次の 8 次元対称空間のいずれか

$$Gr_2(\mathbb{C}^4), \mathbb{H}P^2, G_2/SO(4), SU(3), Q_4 = \frac{SO(6)}{SO(2) \times SO(4)}.$$

Proof: (M, g) : コンパクト既約スピン多様体とする.

平行 RS 場

$S_{3/2}$ が ($Hol(M)$ に対し) 自明束をもつ \iff 平行 RS 場が存在

Theorem (平行 RS 場の分類定理)

(M, g) をコンパクト既約スピン多様体とする. 平行 RS 場をもつなら, M は (局所的に) 超ケーラー多様体であるか, 次の 8 次元対称空間のいずれか

$$Gr_2(\mathbb{C}^4), \mathbb{H}P^2, G_2/SO(4), SU(3), Q_4 = \frac{SO(6)}{SO(2) \times SO(4)}.$$

Proof: (M, g) : コンパクト既約スピン多様体とする.

M は対称空間または (局所的に) $Hol(M)$ がベルジェのリスト.

平行 RS 場

$S_{3/2}$ が ($Hol(M)$ に対し) 自明束をもつ \iff 平行 RS 場が存在

Theorem (平行 RS 場の分類定理)

(M, g) をコンパクト既約スピン多様体とする. 平行 RS 場をもつなら, M は (局所的に) 超ケーラー多様体であるか, 次の 8 次元対称空間のいずれか

$$Gr_2(\mathbb{C}^4), \mathbb{H}P^2, G_2/SO(4), SU(3), Q_4 = \frac{SO(6)}{SO(2) \times SO(4)}.$$

Proof: (M, g) : コンパクト既約スピン多様体とする.

M は対称空間または (局所的に) $Hol(M)$ がベルジェのリスト.

$Hol(M) = SO(n).U(n)$ の場合は, $S_{3/2}$ は自明束をもたない. その他の場合もすでに見た.

ご清聴ありがとうございました。

補足： $M \times N$ と既約でない場合の平行 RS 場は？

補足： $M \times N$ と既約でない場合の平行 RS 場は？

$$\mathbf{S}_{3/2}^{M \times N} = \mathbf{S}_{1/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{1/2}^N \oplus \mathbf{S}_{1/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{3/2}^N \oplus \mathbf{S}_{3/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{1/2}^N$$

を利用すればよい.

補足： $M \times N$ と既約でない場合の平行 RS 場は？

$$\mathbf{S}_{3/2}^{M \times N} = \mathbf{S}_{1/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{1/2}^N \oplus \mathbf{S}_{1/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{3/2}^N \oplus \mathbf{S}_{3/2}^M \hat{\otimes} \mathbf{S}_{1/2}^N$$

を利用すればよい。
指数定理についても、

$$\text{ind} \mathbf{Q}^{M \times N} = \text{ind} \mathbf{Q}^M \text{ind} \mathbf{D}^N + \text{ind} \mathbf{D}^M \text{ind} \mathbf{Q}^N - \text{ind} \mathbf{D}^M \text{ind} \mathbf{D}^N$$

特に、 $\text{Scal}_M, \text{Scal}_N > 0$ なら、 $\text{ind} \mathbf{Q}^{M \times N} = 0$ が成立。

Questions:

- 1 Are there Rarita-Schwinger fields on manifolds with Killing spinors? E.g. are there Rarita-Schwinger fields on nearly Kähler manifolds?
- 2 Are there examples of Rarita-Schwinger fields on 4-dimensional Einstein spin manifolds of positive scalar curvature?
- 3 How about non-Einstein case?
- 4 Is there a \mathbf{Spin}^c version of Rarita-Schwinger fields?
- 5 Given a parallel Rarita-Schwinger field, is it possible to construct explicitly a corresponding hyperkähler structure?