

BIHARMONIC MAPS AND BI-YANG-MILLS FIELDS

浦川 肇 東北大学大学院情報科学研究科

ABSTRACT. 2-調和写像の概念は1983年の Eells – Lemaire の論文にあり、G.Y. Jiang [7] の論文で第1、第2変分公式が示された。独立に、B.Y. Chen [3] の論文によって、ユークリッド空間内の2-調和部分多様体の概念が導入された。その後、E. Loubeau, S. Montaldo, C. Oniciuc、笹原徹氏らのたくさんの研究がある。この講演では、2-調和写像と2-ヤング・ミルズ接続について得られた結果を述べる ([6])。

1. 2 調和部分多様体

今、 $f : (M^m, g) \hookrightarrow (\mathbb{R}^n, g_0)$ を等長挿入とし、 H を M 上の平均曲率ベクトル場とする。このとき、 $H = -\frac{1}{m}\Delta f$ が成り立つ。ここで Δ は (M, g) の正ラプラシアンを表し、 $f = (f_1, \dots, f_n)$ とするとき、 $\Delta f = (\Delta f_1, \dots, \Delta f_n)$ である。

定義 1.1 等長挿入 $f : (M^m, g) \hookrightarrow (\mathbb{R}^n, g_0)$ が2-調和であるとは、 $\Delta H = 0$ 、すなわち、 $\Delta(\Delta f) = 0$ (2-調和の由来はここにある)。また、調和であるとは、 $\Delta f = 0$ のとき、すなわち、 $H = 0$ (極小) となるときをいう。

予想 1.2 (B.Y. Chen) ユークリッド空間内の任意の2-調和部分多様体は調和、すなわち、極小部分多様体となるであろう。

2. 2-調和写像

さて、J. Eells – L. Lemaire [5] は次のような汎関数を与え、その臨界点 (k -調和写像という) を調べる問題を提出した。

$$E_k(\varphi) = \frac{1}{2} \int_M \|(d + \delta)^k\|^2 v_g. \quad (1)$$

G.Y. Jiang [7] は1986年に $k = 2$ の場合にこれを調べ、第1変分公式と第2変分公式を求め、また、自明でない例をクリフォード・トーラスで構成した。

初めに、 C^∞ -写像 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ が調和であるとは、エネルギー汎関数 $E(\varphi) = \frac{1}{2} \int_M |d\varphi|^2 v_g$ の臨界点、すなわち、 φ の変分

$\varphi_t : M \rightarrow N$ ($-\epsilon < t < \epsilon$) ただし $\varphi_0 = \varphi$ に対して、

$$\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} E(\varphi_t) = 0 \quad (2)$$

となるときをいう。これはよく知られているように、

$$\tau(\varphi) := \text{Trace}(\nabla d\varphi) = 0 \quad (3)$$

となることと同値である（エネルギー汎関数の第1変分公式）。また、第2変分公式は次のようになる： $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ を調和写像とする。このとき、

$$\left. \frac{d^2}{dt^2} \right|_{t=0} E(\varphi_t) = \int_M \langle J(V), V \rangle v_g, \quad (4)$$

ここで $V(x) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \varphi_t(x) \in T_{\varphi(x)}N$ ($x \in M$) であり、したがって $V \in \Gamma(\varphi^{-1}TN)$ であるが、 J はヤコビ作用素と呼ばれ、次のように定義されている：

$$J(V) := \bar{\Delta}V - \sum_{i=1}^m R^N(V, d\varphi(e_i))d\varphi(e_i). \quad (5)$$

ここで、 $\bar{\Delta}V = -\sum_{i=1}^m (\bar{\nabla}_{e_i} \bar{\nabla}_{e_i} - \bar{\nabla}_{\nabla_{e_i} e_i})V$ （粗ラプラシアン）であり、 $\{e_i\}_{i=1}^m$ は (M, g) 上の局所正規直交枠で、 R^N は小林・野水式による (N, h) の曲率テンソル場を表す。

定義 2.1 さて、 $\varphi : M \rightarrow N$ の2-エネルギーとは、

$$E_2(\varphi) := \frac{1}{2} \int_M |(d + \delta)^k \varphi|^2 v_g = \frac{1}{2} \int_M |\tau(\varphi)|^2 v_g \quad (k=2) \quad (6)$$

をいう。ここで δ は余微分を表す。これは調和写像を零の値（最小値）に取る汎関数である。上式で $k=1$ のときは、 $\delta\varphi=0$ なので、エネルギー汎関数 $E(\varphi)$ となる。

このとき、次が成り立つ。

定理 2.2 （第1変分公式）

$$\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} E_2(\varphi_t) = - \int_M \langle \tau_2(\varphi), V \rangle v_g \quad (7)$$

ここで、 $\tau_2(\varphi) := J(\tau(\varphi))$ である。これから次の定義が導かれる。

定義 2.3 写像 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ が 2-調和写像 とは、2-エネルギー汎関数 E_2 の臨界点、すなわち、

$$\begin{aligned}\tau_2(\varphi) &= J(\tau(\varphi)) \\ &= \bar{\Delta}(\tau(\varphi)) - \sum_{i=1}^m R^N(\tau(\varphi), d\varphi(e_i))d\varphi(e_i) = 0\end{aligned}\quad (8)$$

となるときをいう。

系 2.4 $f : (M, g) \hookrightarrow (\mathbb{R}^n, g_0)$ を 等長挿入とする。このとき

$$\tau_2(f) = \Delta(\tau(f)) = m \Delta H \quad (9)$$

となる。したがって、 f が (\mathbb{R}^n, g_0) の 2-調和部分多様体である必要十分条件は、 $f : (M, g) \rightarrow (\mathbb{R}^n, g_0)$ が、定義 2.3 の意味で 2-調和となることである。

定理 2.5 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ を C^∞ -写像とし、 (M, g) はコンパクトなリーマン多様体とする。このとき、

(1) (Jiang) (M, h) の断面曲率 $Riem^N$ が非正とする。 φ が 2-調和と調和であることは同値である。

(2) (Oniciuc) (N, h) のリッチ曲率が非正とする。 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ がリーマン沈め込みのとき、 φ が 2-調和 と調和であることは同値である。

例 2.6 (Jiang) 一般 クリフォード・トーラス $S^p(\frac{1}{\sqrt{2}}) \times S^q(\frac{1}{\sqrt{2}}) \subset S^{m+1}(1)$ ($p+q=m$) とする。 $p \neq q$ のとき、これらは極小でない 2-調和部分多様体となる。

次に、第 2 変分公式を示す (Jiang の論文に従う)。

定理 2.7 (第2変分公式) $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ を 2-調和写像とする。このとき、次が成り立つ。

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} \Big|_{t=0} E_2(\varphi_t) &= \int_M \langle J(V), J(V) \rangle v_g \\ &\quad - \int_M \langle V, (\nabla'_{d\varphi(e_i)} R^N)(\varphi(e_i), \tau(\varphi)) V \\ &\quad \quad + (\nabla'_{\tau(\varphi)} R^N)(d\varphi(e_i), V) d\varphi(e_i) \\ &\quad \quad + R^N(\tau(\varphi), V) \tau(\varphi) \\ &\quad \quad + 2R^N(d\varphi(e_i), V) \bar{\nabla}_{e_i} \tau(\varphi) \\ &\quad \quad + 2R^N(d\varphi(e_i), \tau(\varphi)) \bar{\nabla}_{e_i} V \rangle v_g, \end{aligned} \quad (10)$$

ここで ∇' は (N, h) のレビ・チビタ接続を表し、 $\bar{\nabla}$ は $\varphi^{-1}TN$ 上の誘導接続を表す。

注意 2.8 Jiang の論文は中国語のみの出版であったため、長い間、理解されないままであったようである。

3. 2-調和写像について得られた結果など

定義 3.1 定理 2.7 における第2変分公式を次のように表記しよう。

$$\frac{d^2}{dt^2} \Big|_{t=0} E_2(\varphi_t) = \int_M \langle V, \mathcal{S}_2(V) \rangle v_g \quad (11)$$

ここで

$$\mathcal{S}_2(V) = J(J(V)) + (10) \text{ 式の残りの項} \quad (12)$$

とする。このとき、作用素 \mathcal{S}_2 は $\Gamma(\varphi^{-1}TN)$ 上に作用する 4 階の楕円型微分作用素となるので、 \mathcal{S}_2 は相異なる固有値 $\lambda_1 < \lambda_2 < \dots \rightarrow \infty$ を持ち、対応する有限次元固有空間を $E_{\lambda_1}, E_{\lambda_2}, \dots$ と表記する。このとき、2-調和写像 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ の 2-index と 2-nullity が次のように定義される。

$$Index_2(\varphi) := \dim\left(\bigoplus_{\lambda < 0} E_\lambda\right), \quad Nullity_2(\varphi) := \dim(E_0). \quad (13)$$

調和写像の index と nullity はそれぞれ、 $Index(\varphi)$ 及び $Nullity(\varphi)$ と記すこととする。このとき、次が成立する。

定理 3.2 任意の調和写像 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ は 2-調和であるが、次が成り立つ。

$$Index_2(\varphi) = 0, \quad Nullity_2(\varphi) = Nullity(\varphi). \quad (14)$$

注意 3.3 最初の等式は明らかである。二番目の等式は、Oniciuc [11]、[9] らが単位球面の恒等写像に対して示していた。

定理 3.4 $f : (M^m, g) \hookrightarrow S^{m+1}(1)$ を等長挿入で、その主曲率を λ_i ($i = 1, \dots, m$) とし、 $\lambda_1 + \dots + \lambda_m$ が零でない定数とする。このとき、 f が 2-調和である必要十分条件は

$$\sum_{i=1}^m \lambda_i^2 = m \quad (15)$$

が成り立つことである。

$\lambda_1 + \dots + \lambda_m = 0$ なら、 f は極小挿入である。竹内勝 - 尾関英樹、高木亮一、宮岡礼子氏らが研究の、単位球面内の等径超曲面は、定理 3.4 の仮定を満たす。我々は定理 3.4 を使って、2-調和だが、極小でない単位球面内の等径超曲面の分類定理を得た。

定理 3.5 $f : (M^m, g) \hookrightarrow S^{m+1}(1)$ が等径超曲面とする。このとき、2 - 調和なものは次のどれかである。

- (1) $M = S^{n-1} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)$ (半径が $\frac{1}{\sqrt{2}}$ の小円、Oniciuc の例)
- (2) $M = S^{n-p} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right) \times S^{p-1} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)$ ($n - p \neq p - 1$)
(クリフォード・トーラス、Jiang の例)
- (3) $\varphi : (M, g) \rightarrow S^n(1)$ は極小超曲面。

定理 3.6 $f : (M^{2n-1}, g) \hookrightarrow \mathbb{C}P^n(c)$ を正則断面曲率が一定値 $c > 0$ の複素射影空間への等長挿入とする。第 2 基本形式 $B(f)$ のトレースが非零一定値とする。このとき、 f が 2-調和となる必要十分条件は $\|B(f)\|^2 = \frac{n+1}{2}c$ が成り立つことである。

$B(f)$ のトレースが零なら極小である。高木亮一氏により、 $\mathbb{C}P^n(c)$ 内の等質超曲面の分類が知られている。我々は、定理 3.6 を使って、複素射影空間内の等質実超曲面の 2-調和なもの分類定理を得た。また、四元数射影空間内の等質実超曲面についても、2-調和なもの分類定理を得た。

B.Y. Chen の予想に対する部分的解答として次の定理を得た。

定理 3.8 (M, g) を完備リーマン多様体でその断面曲率 $Riem^M$ は有界： $|Riem^M| \leq C$ とし、 (N, h) は非正断面曲率 $Riem^N \leq 0$ とし、

C^∞ -写像 $\varphi : (M, g) \rightarrow (N, h)$ のテンション場 $\tau(\varphi)$ が次を満たすと
する :

$$|\tau(\varphi)| \in L^2(M), \quad |\bar{\nabla}\tau(\varphi)| \in L^2(M) \quad (16)$$

とする。このとき φ が 2-調和であることと調和写像であることは同値である。

$\varphi : (M, g) \hookrightarrow (N, h)$ が等長挿入のとき、 $e(\varphi) = \frac{m}{2}$ なので、(16) を満たす等長挿入については、2-調和であることと極小であることは同値であり、B.Y. Chen の予想の部分的な解答が得られたことになる。

4. 2-ヤング・ミルズ接続

今度は、2-調和写像のゲージ場の類似物を考えよう。第1変分公式は [1] で得られた。初めに、ヤング・ミルズ場の設定を思い起こそう。

コンパクト m -次元リーマン多様体 (M, g) 上の内積 h を持つ階数 r のベクトル束を (E, h) とする。

定義 4.1 $\mathcal{C}(E, h)$ で、 E 上の接続 ∇ で、 h と適合するもの全体を表す。このとき、ヤング・ミルズ汎関数と呼ばれる $\mathcal{C}(E, h)$ 上の汎関数 \mathcal{YM} が次のように定義される。

$$\mathcal{YM}(\nabla) := \frac{1}{2} \int_M \|R^\nabla\|^2 v_g, \quad \nabla \in \mathcal{C}(E, h), \quad (17)$$

ここで

$$R^\nabla(X, Y)s := \nabla_X(\nabla_Y s) - \nabla_Y(\nabla_X s) - \nabla_{[X, Y]}s,$$

($s \in \Gamma(E)$, $X, Y \in \mathfrak{X}(M)$) とする。また、 $F := \text{End}(E, h)$ とし、 $\varphi, \psi \in \Gamma(F)$ に対して、

$$\langle \varphi, \psi \rangle := \sum_{i=1}^r h(\varphi(u_i), \psi(u_i)), \quad \|\varphi\|^2 := \langle \varphi, \varphi \rangle$$

とする。ただし $\{u_i\}_{i=1}^r$ は E_x ($x \in M$) の h_x に関する正規直交基底とする。また、 $\Omega^k(F) := \Gamma(\wedge^k T^*M \otimes F)$ 上の L^2 -内積が

$$(\alpha, \beta) := \int_M \langle \alpha, \beta \rangle v_g, \quad \alpha, \beta \in \Omega^k(F)$$

と定義される。ここで

$$\langle \alpha, \beta \rangle := \sum_{i_1 < \dots < i_k} \langle \alpha(e_{i_1}, \dots, e_{i_k}), \beta(e_{i_1}, \dots, e_{i_k}) \rangle$$

であり、 $\{e_i\}_{i=1}^m$ は (M, g) 上の局所正規直交枠である。各接続 $\nabla \in \mathcal{C}(E, h)$ に対して、外微分 $d^\nabla : \Omega^k(F) \rightarrow \Omega^{k+1}(F)$ と余微分 $\delta^\nabla :=$

$(-1)^k * d^\nabla * : \Omega^k(F) \rightarrow \Omega^{k-1}(F)$ が与えられ、

$$(d^\nabla \alpha, \beta) = (\alpha, \delta^\nabla \beta), \quad \alpha \in \Omega^{k-1}(F), \beta \in \Omega^k(F)$$

を満たす。

さて、 $C^\infty(M, N)$ 上の k -エネルギー $E_k(\varphi)$ は

$$E_k(\varphi) = \frac{1}{2} \int_M |(d+\delta)^k \varphi|^2 v_g = \frac{1}{2} \int_M |(d+\delta)^{k-1}(d\varphi)|^2 v_g \quad (\delta\varphi = 0 \text{ なので})$$

であったので、これと比較して、

$$\mathcal{YM}_k(\nabla) := \frac{1}{2} \int_M \|(d^\nabla + \delta^\nabla)^{k-1} R^\nabla\|^2 v_g \quad (18)$$

を考える。 $k = 1, 2$ のときは、第2ビアンキ恒等式 $d^\nabla R^\nabla = 0$ に注意して、

$$\begin{aligned} \mathcal{YM}_1(\nabla) &= \mathcal{YM}(\nabla) = \frac{1}{2} \int_M \|R^\nabla\|^2 v_g, \\ \mathcal{YM}_2(\nabla) &= \frac{1}{2} \int_M \|\delta^\nabla R^\nabla\|^2 v_g \end{aligned} \quad (19)$$

である。 \mathcal{YM}_2 を、2-ヤング・ミルズ汎関数 という。

ヤング・ミルズ汎関数の第1、第2変分公式は次のようである ([2])。

定理 4.2 (1) (第1変分公式)

$$\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \mathcal{YM}(\nabla^t) = \int_M \langle \alpha, \delta^\nabla R^\nabla \rangle v_g, \quad (20)$$

ここで $\nabla^t \in \mathcal{C}(E, h)$ ($-\epsilon < t < \epsilon$) は ∇ の $\nabla^0 = \nabla$ となる C^∞ -1 係数族で、 $\alpha = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \nabla^t \in \Omega^1(F)$ である。上式が常に零、すなわち、 ∇ が

$$\delta^\nabla R^\nabla = 0 \quad (21)$$

を満たすとき、ヤング・ミルズ接続という。

(2) (第2変分公式) $\nabla \in \mathcal{C}(E, h)$ をヤング・ミルズ接続とする。このとき、

$$\left. \frac{d^2}{dt^2} \right|_{t=0} \mathcal{YM}(\nabla^t) = \int_M \langle J^\nabla(\alpha), \alpha \rangle v_g \quad (22)$$

ここで $J^\nabla(\alpha) := \delta^\nabla d^\nabla \alpha + \mathcal{R}^\nabla(\alpha)$ であり、

$$\mathcal{R}^\nabla(\alpha) := \sum_{j=1}^m [R^\nabla(e_j, X), \alpha(e_j)], \quad X \in \mathfrak{X}(M)$$

とする。ここで $\delta^\nabla \alpha = 0$ に選ぶと、

$$\left. \frac{d^2}{dt^2} \right|_{t=0} \mathcal{YM}(\nabla^t) = \int_M \langle \mathcal{S}^\nabla(\alpha), \alpha \rangle v_g \quad (23)$$

となる。ここで $\mathcal{S}^\nabla := \Delta^\nabla + \mathcal{R}^\nabla = d^\nabla \delta^\nabla + \delta^\nabla d^\nabla + \mathcal{R}^\nabla$ である。

さて、2-ヤング・ミルズ汎関数の第1、第2変分公式は次のようになる。

定理 4.3 (1) (第1変分公式)

$$\left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \mathcal{YM}_2(\nabla^t) = \int_M \langle \alpha, J^\nabla(\delta^\nabla R^\nabla) \rangle v_g, \quad (24)$$

ここで $\alpha = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \nabla^t \in \Omega^1(F)$ である。上式が常に零、すなわち、 ∇ が

$$J^\nabla(\delta^\nabla R^\nabla) = 0 \quad (25)$$

を満たすとき、 ∇ を2-ヤング・ミルズ接続という (J^∇ の定義は定理 4.2 にある。定義からヤング・ミルズ接続は2-ヤング・ミルズ接続である)。

(2) (第2変分公式) $\nabla \in \mathcal{C}(E, h)$ が2-ヤング・ミルズ接続であるとする。このとき、

$$\begin{aligned} \left. \frac{d^2}{dt^2} \right|_{t=0} \mathcal{YM}_2(\nabla^t) &= \int_M \langle J^\nabla(\alpha), J^\nabla(\alpha) \rangle v_g \\ &\quad + \int_M \langle \alpha, 2\delta^\nabla[\alpha \wedge \delta^\nabla R^\nabla] + \mathcal{R}(d^\nabla \delta^\nabla R^\nabla)(\alpha) \rangle v_g \end{aligned} \quad (26)$$

となる。ここで $\delta^\nabla \alpha = 0$ にとると、

$$\left. \frac{d^2}{dt^2} \right|_{t=0} \mathcal{YM}_2(\nabla^t) = \int_M \langle \mathcal{S}_2^\nabla(\alpha), \alpha \rangle v_g \quad (27)$$

となる。ここで

$$\begin{aligned} \mathcal{S}_2^\nabla(\alpha) &:= \mathcal{S}^\nabla(\mathcal{S}^\nabla(\alpha)) \\ &\quad + 2\delta^\nabla[\alpha \wedge \delta^\nabla R^\nabla] + \mathcal{R}(d^\nabla \delta^\nabla R^\nabla)(\alpha) \end{aligned} \quad (28)$$

であり、 $\alpha, \varphi, \psi \in \Omega^1(F)$ と $\eta \in \Omega^2(F)$ に対して、 $[\varphi \wedge \psi] \in \Omega^2(F)$ と $\mathcal{R}(\eta)(\alpha) \in \Omega^1(F)$ は次のように定義される：

$$[\varphi \wedge \psi](X, Y) := [\varphi(X), \psi(Y)] - [\varphi(Y), \psi(X)], \quad (29)$$

$$\mathcal{R}(\eta)(\alpha)(X) := \sum_{j=1}^m [\eta(e_j, X), \alpha(e_j)]. \quad (30)$$

S_2^∇ は $\Omega^1(F)$ に作用する 4 階の楕円型作用素である。不変部分空間 $Ker(\delta^\nabla) \subset \Omega^1(F)$ における S_2^∇ の相異なる固有値を $\lambda_1 < \lambda_2 < \dots \rightarrow \infty$ とし、その固有空間を $E_{\lambda_1}^2, E_{\lambda_2}^2, \dots$ と表す。そこで

$$Index_2(\nabla) := \dim\left(\bigoplus_{\lambda < 0} E_\lambda^2\right), \quad Nullity_2(\nabla) := \dim(E_0^2) \quad (31)$$

と定義する。また、ヤング・ミルズ接続の Index と Nullity も同様に S^∇ を用いて定義されていた ([2])。このとき次が成り立つ。

定理 4.4 任意のヤング・ミルズ接続 ∇ は 2-ヤング・ミルズ接続であり、 $Index_2(\nabla) = 0$ かつ $Nullity_2(\nabla) = Nullity(\nabla)$ が成り立つ。

5. 2-ヤング・ミルズ接続のギャップ現象

今度は、新たに、2-ヤング・ミルズ接続のギャップ現象があることが分かったので、それについて紹介する。これはヤング・ミルズ接続でも同様の事が起きている ([2])。

定理 5.1 (有界ギャップ現象) (M, g) をコンパクトリーマン多様体で、そのリッチ曲率 (リッチテンソル) が下から正の定数 $k > 0$ で、 $Ric \geq k \text{Id}$ と押さえられているとする。 (M, g) 上に任意のベクトル束 (E, h) を取り、その上の接続 ∇ の曲率テンソル R^∇ のノルムが各点ごとに $\|R^\nabla\| \leq \frac{k}{2}$ と押さえられているとする。

このとき、 ∇ が 2-ヤング・ミルズ接続であることと ヤング・ミルズ接続であることは同等である。

注意 5.2 標準球面 $S^m(1)$ のときは、 $k = m - 1$ である。

4次元リーマン多様体の場合には、 L_2 -ギャップ現象が見つかる。Min-Oo ([10]) と同様のやり方で示される。このために、 $\dim M = 4$ の場合の、等周定数 C を用意する。

$$C := \inf_{W^3 \subset M^4, M \setminus W = M_1 \cup M_2} \frac{Vol(W)^4}{(\min\{Vol(M_1), Vol(M_2)\})^3}, \quad (32)$$

ここで上記の下限は、 M^4 内の超曲面 W のすべてに渡り、 M_1 と M_2 は W の補集合の 2 つの連結成分を表す。

このとき、次のソボレフの不等式が成立する：

$$\|\nabla f\|_{L^2} \geq \frac{\sqrt{C}}{18} \|f\|_{L^4} - \frac{1}{9} \sqrt{\frac{C}{Vol(M, g)}} \|f\|_{L^2}, \quad f \in H_1^2(M).$$

定理 5.3 (L^2 -ギャップ現象) $\dim M = 4$ とし、 (M, g) をコンパクトリーマン多様体で、そのリッチ曲率 (リッチテンソル) が下から正の定数 $k > 0$ で、 $Ric \geq k \text{Id}$ と押さえられているとする。 M 上に任意のベクトル束 (E, h) を取り、その上の接続 ∇ の曲率テンソル R^∇ の L^2 ノルムが

$$\|R^\nabla\|_{L^2} \leq \frac{1}{2} \min \left\{ \frac{\sqrt{C}}{18}, \frac{k}{2} \sqrt{\text{Vol}(M, g)} \right\} \quad (33)$$

を満たすとする。このとき、 ∇ が 2-ヤング・ミルズ接続であることとヤング・ミルズ接続であることは同等である。

注意 5.4 定理 5.3 における条件 (33) は、[10] の定理 2 (同論文 157 頁) と同じ条件なので (ただし同論文では $\|R^\nabla\|_{L^2}$ だけでやっている) 定理 5.3 から、実は、 ∇ が 2-ヤング・ミルズ接続であることと自己双対 (または反自己双対) 接続であることは同等であることが結論される。

REFERENCES

- [1] C.L. Bejan and H. Urakawa, *Yang-Mills fields analogue of biharmonic maps*, In: Topics in Almost Hermitian Geometry and Related Topics, World Scientific, 2005, 41–49.
- [2] J.L. Bourguignon and H.B. Lawson, *Stability and isolation phenomena for yang-Mills fields*, Commun. Math. Phys., **79** (1981), 189–230.
- [3] B. Y. Chen, *Some open problems and conjectures on submanifolds of finite type*, Soochow J. Math., **17** (1991), 169–188.
- [4] B. Y. Chen and S. Ishikawa, *Biharmonic pseudo-Riemannian submanifolds in pseudo-Euclidean spaces*, Kyushu J. Math., **52** (1998), 167–185.
- [5] J. Eells and L. Lemaire, *Selected topics in harmonic maps*, CBMS, Vol. 50, Amer. Math. Soc., 1983.
- [6] T. Ichiyama, J. Inoguchi and H. Urakawa *Biharmonic maps and bi-Yang-Mills fields*, Note di Matematica に発表受理, 印刷中.
- [7] Jiang Guoying, *2-harmonic maps and their first and second variational formulas*, 2 - 調和映照及其第一、二変分公式, Chinese Ann. Math., 数学年刊, **7A**, **7B**, (4) (1986), 388–402.
浦川肇による英訳 (訳注を含む) が、Note di Matematica に発表受理, 印刷中.
- [8] S. Kobayashi and K. Nomizu, *Foundation of Differential Geometry, Vol. II*, 188 頁.
- [9] E. Loubeau and C. Oniciuc, *The index of biharmonic maps in spheres*, Compositio Math., **141** (2005), 729–745.
- [10] Min-Oo, *An L_2 -isolation theorem for Yang-Mills fields*, Compositio Math., **47** (1982), 153–163.
- [11] C. Oniciuc, *On the second variation formula for biharmonic maps into a sphere*, Publ. Math. Debrecen, **61** (2002), 613–622.