

Classical Euclidean Yang-Mills 場に於ける Self-Duality の幾何学的意味について

東大 理 村瀬元彦

§ 1. Gauge 場の出現

All such theories may be expressed as superpositions of certain "simple" theories; we show that each "simple" theory is associated with a simple Lie algebra.

Glashow & Gell-Mann

M : 4次元 Minkowski 空間, $(\begin{smallmatrix} 1 & & & \\ & -1 & & \\ & & -1 & \\ & & & -1 \end{smallmatrix})$ をその metric tensor とする.
よく用いられる座標 x_0, x_1, x_2, x_3 に対し $dx_0 \wedge dx_1 \wedge dx_2 \wedge dx_3$ を volume element とする orientation を fix する. $\phi : M \rightarrow \mathbb{C}^n$ なる vector 値函数に対し, 積を $\phi \cdot \phi' = \tau \bar{\phi} \cdot \phi'$ により定めると,
(1) $\mathcal{L} = -\frac{1}{2} d\phi \wedge *d\phi + \frac{1}{2} m^2 \phi \wedge * \phi$ を自由場の Lagrangean density とする. (定符号でない内積を持った空間上の *-operator については例えば H. Flanders [8] 参照) また $S = \int_M \mathcal{L}$ を作用とす. S の変分が 0 とし Euler-Lagrange の運動方程式を導くと $\frac{\delta \mathcal{L}}{\delta \phi} = d \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta d\phi}$ となる. 但し

$$\begin{cases} \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta \phi} : \phi \text{ を一番目に持ってきて消す} \\ \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta d\phi} : d\phi \text{ を一番前に持ってきて消す} \end{cases}$$

で, $\phi, *\phi, d\phi, *d\phi$ を互いに独立だと思っ て計算する. (1) の場

$$\text{合は } \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta \phi} = \frac{1}{2} m^2 * \phi, \quad \frac{\delta \mathcal{L}}{\delta d\phi} = -\frac{1}{2} * d\phi \quad \text{ゆえ}$$

(2) $d*d\phi + m^2\phi = 0$ を得る. これを Klein-Gordon 方程式といふ.

今, $\phi: M \rightarrow \mathbb{C}^1$ が電荷を持った粒子の場を表わすものとしよう. 我々は $|\phi|^2$ を電荷を通して存在確率として認識するだけだから, $\phi \mapsto g\phi$ ($g: M \rightarrow U(1)$) なる変換を行なうことも我々は知ることか出来ない. 従って $\mathcal{L} = \mathcal{L}(\phi, d\phi)$ は $\phi \mapsto g\phi$ によって不変なように出来ていなければならぬ. (1) のかわりにどのようなものを作ればよいか?

$\phi \mapsto g\phi$ は何かを変えているのでなく, 同じものを違った風にとらえているので, と考へるならば, それを vector bundle の section の表示の変換としてとらえることが出来る. そこで,

$E: M$ 上の \mathbb{C}^1 -bundle, structure group は $U(1)$.

$\phi \in \Gamma(M, E)$, とし, exterior covariant differentiation D を用い,

$$(3) \quad \mathcal{L} = -\frac{1}{2} D\phi \wedge *D\phi + \frac{1}{2} m^2 \phi \wedge *\phi \quad \text{とすると, これは}$$

section の表示の仕方によらぬ. ($D\phi$ は tensorial 1-form かつ M 上の 1-form と見為せる. $*D\phi$ は M 上の 3-form として定義される.) さて, (1) の形の Lagrangean を (3) にかえるには connection を導入せねばならぬ. $P \in M$ 上の $U(1)$ -principal bundle, $A \in P$ 上の connection form とする. D は A を含んでいるので, (3) の \mathcal{L} は,

中だけでなく新しい「場」 A を含んでいる。「場」と見たときの connection form を gauge field と呼ぶ。

A に対する運動方程式を導くために、 A の Lagrangean density を定めよう。 A は tensorial 1-form ではないから M 上の form とは見ておかない。従って A だけの項 (質量項) で section の表示によらないものはない。そこで、gauge 場の Lagrangean を

$$(4) \quad \mathcal{L}_G = -\frac{1}{2} DA \wedge * DA$$

と定める。 DA は tensorial 2-form 中 \mathcal{L}_G は M 上の 4-form として well-defined.

作用 $S_G = \int_M \mathcal{L}_G$ の変分方程式が Euler-Lagrange 方程式を導くと、 $\frac{\delta \mathcal{L}_G}{\delta A} = (-1)^{\deg A} D \frac{\delta \mathcal{L}_G}{\delta DA}$ となるから、整理して

$$(5) \quad D * DA = 0$$

を得る。 A は可換 Lie 環に値を持つ 1-form 中 $DA = dA + \frac{1}{2}[A, A] = dA$. よって (5) は $d * dA = 0$ と書かれる。 $d * dA = 0$ は 4元 vector potential A を用いて書いた Maxwell の電磁場の方程式に他ならない。

$g: M \rightarrow U(1)$ を用いて $\phi \mapsto g \cdot \phi$ と変換することを gauge 変換と呼ぶ。以上で判ったことは; 電荷を持つ場の Lagrangean は gauge invariant でなければならぬ。そのとき、Lagrangean には新しい gauge 場 A が出現する。そして A は Maxwell の方程式を満たす。

Maxwellの方程式を満たす場は光子の場であり、電磁相互作用が光によつて媒介されることの数学的表現が出来た、と解釈される。

1954年に楊振寧とR.L. Mills [1] は、以上に述べたことの拡張として B-field なる概念を導入した。B-field の必要性や物理的意味については [1] の introduction に述べられているので、ここではその数学的定義を一般化して述べる。

G : ^{compact} Lie group, $\rho: G \rightarrow U(n)$ とその n 次元 unitary 表現,

$P \xrightarrow{\pi} M$ M 上の G -principal bundle (real analytic) とする。

$\widehat{G} = \{ g: M \rightarrow G \mid M \text{ から } G \text{ への real analytic map} \}$ を gauge 群と呼ぶ。

呼ぶ。

B : P 上の connection form (real analytic)

D : B によつて定まる exterior covariant differentiation

$\phi \in \Gamma(M, E)$

E : P, ρ に associate した M 上の \mathbb{C}^n -vector bundle.

Gauge invariant な ϕ の Lagrangean は

$$(6) \quad \mathcal{L} = -\frac{1}{2} D\phi \wedge * D\phi + \frac{1}{2} m^2 \phi \wedge * \phi$$

あるいは G -gauge 場

と表わされる。 B を場と見たとき、Yang-Mills 場と呼ぶ。 B

の Lagrangean は (4) のまねをして

$$(7) \quad \mathcal{L}_{\text{Y.M.}} = -\frac{1}{2} \text{trace} (DB \wedge * DB)$$

と定める。 B は n 次反エルミート行列に値を持つ 1-form であ

るから (4) とは違、(7) には "trace" をつけた。

$S_{Y.M.} = \int_M \mathcal{L}_{Y.M.}$ の変分方程式から Euler-Lagrange 方程式を導くと、形式的に $\frac{\delta S_{Y.M.}}{\delta B} = -D \cdot \frac{\delta \mathcal{L}_{Y.M.}}{\delta DB}$ となり、

$$(8) \quad D * DB = 0$$

を得る。(8) を Yang-Mills 方程式という。これは 2 階非線型方程式である。

$G = U(1)$ のとき connection form A が電磁相互作用を記述したのと同様に、 $G = SU(2)$ のときの Yang-Mills 場 B が弱い相互作用を記述することを知りたえている。(例えば E.S. Abers & B.W. Lee [2].) 1974 年頃からは、 $G = SU(3)$ かも、と大正群、とした場合の Yang-Mills 場が強い相互作用を記述するのではなか、と予想されている。

§ 2. Euclidean Yang-Mills 方程式

Minkowski 空間でなく metric tensor (\cdot, \cdot) を持った \mathbb{R}^4 上で

§ 1 と同じことをして得られる B を Euclidean Yang-Mills 場という。(Euclidean で考えることの物理的意味については例として吉川圭 = [9].)

以下では \mathbb{R}^4 上の Yang-Mills 場のみを考察する。

\mathbb{R}^4 の座標を x_0, x_1, x_2, x_3 とし、 $dx_0 \wedge dx_1 \wedge dx_2 \wedge dx_3$ は volume element とする orientation を v と fix する。

改めて記号を定義する。($G = SU(n)$ の場合のみ扱う)

$P \longrightarrow \mathbb{R}^4$: $SU(n)$ を fibre に持つ real analytic principal bundle

B : P 上定義された connection form . 値は n 次反エルミート行列にもつものとする . (B は real analytic)

D : B による D 定まる exterior covariant differentiation

$\mathcal{L} = -\frac{1}{2} \text{trace} (DB \wedge *DB)$: Yang-Mills Lagrangian .

§1 では注意したか、たか、 DB は tensorial 2-form であり、 \mathcal{L} は \mathbb{R}^4 上の 4-form として well-defined である .

$DB = dB + \frac{1}{2} [B, B]$ は P 上の curvature form である . 従って

$F = DB$ とおけば

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{2} \text{trace} F \wedge *F$$

は各点で正の値をとるから、

$$\|F\|_{\text{def}}^2 = \int_{\mathbb{R}^4} \mathcal{L} = -\frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}^4} \text{trace} F \wedge *F$$

は curvature form の正定値 norm を定義する . Yang-Mills 方程式 $D*DB = 0$ の解 B は $\|F\|^2$ の極値に対応している .

我々は $\|F\|^2$ が有限にふる様な B, F を扱いたい . そこで条件を強くして、 ∞ 遠で十分早く 0 にふる F を考える . このとき B は ∞ 遠で constant . 問題を幾何学化して扱う為に \mathbb{R}^4 に強く F も B も $\mathbb{R}^4 \cup \{\infty\} = S^4$ 上の real analytic form である、と仮定する . P も S^4 上定義された $SU(n)$ -principal bundle と考える .

$$\|F\|^2 = \int_{S^4} -\frac{1}{2} \text{trace} F \wedge *F .$$

(\mathbb{R}^4 の metric と orientation から定まる metric と orientation を S^4 に与え、それを用いて S^4 上の $*$ -operator が定義されている)

S^4 上の Yang-Mills 方程式

$$(9) \quad D * DB = 0$$

の解を instanton solution と呼ぶ。

Bianchi の恒等式 $DDB = 0$ により、

$$(10) \quad *DB = \pm DB \quad (\text{or } *F = \pm F)$$

なる B は (9) の解である。(+) の方を self-dual Y.-M. 方程式、

(-) の方を anti-self-dual Y.-M. 方程式という。群が $SU(2)$

のと、(9) の解であって (10) を満たすものはまたひとつも知られていない。 ([3].)

Real analytic fiber bundle $P \rightarrow S^4$ の first Pontrjagin number は、

$$(11) \quad P_1 = -\frac{1}{4\pi^2} \int_{S^4} \text{trace } F \wedge F$$

で与えられる。Bundle P を与えれば P_1 は定まる。

命題 1.

$P_1 \leq 0$ ならば、 $*F = -F \iff \|F\|^2$ が最小。

$P_1 \geq 0$ ならば、 $*F = F \iff \|F\|^2$ が最小。

証明 (Atiyah [7])

$su(n)$ (n 次反エルミート行列全体) に値を持つ S^4 上の 2-form の空間を Λ^2 と書く. $*$: $\Lambda^2 \rightarrow \Lambda^2$ で, $*^2 = 1$ かつ $*$ の固有値は ± 1 . $+1$ に属する固有空間を Λ^+ , -1 に属する固有空間を Λ^- で表わす. $\Lambda^2 = \Lambda^+ \oplus \Lambda^-$ である. この直和分解に従って, $F = F^+ \oplus F^-$ と分解する. $F^\pm \in \Lambda^\pm$

$a \in \Lambda^+$, $b \in \Lambda^-$ に対し,

$$\begin{aligned} \text{trace } a \wedge b &= \text{trace } a \wedge (-*b) = \text{trace } (-b) \wedge *a \\ &= \text{trace } (-b \wedge a) = -\text{trace } a \wedge b \end{aligned}$$

$\text{trace } a \wedge b = 0$ が成り立つ.

従って,

$$\begin{aligned} \|F\|^2 &= \int_{S^4} -\frac{1}{2} \text{trace } F \wedge *F = \int_{S^4} -\frac{1}{2} \text{trace } (F^+ + F^-) \wedge (F^+ - F^-) \\ &= \int_{S^4} -\frac{1}{2} \text{trace } F^+ \wedge *F^+ + \int_{S^4} -\frac{1}{2} \text{trace } F^- \wedge *F^- \\ &\quad + \int_{S^4} \frac{1}{2} \text{trace } F^+ \wedge F^- - \int_{S^4} \frac{1}{2} \text{trace } F^- \wedge F^+ \\ &= \|F^+\|^2 + \|F^-\|^2. \end{aligned}$$

$$2\pi^2 p_1 = \|F^+\|^2 - \|F^-\|^2.$$

$$p_1 < 0 \text{ としよ. } \|F\|^2 + 2\pi^2 p_1 = 2\|F^+\|^2 \geq 0.$$

$$\therefore \|F\|^2 \geq -2\pi^2 p_1 \quad \text{で, } \|F\|^2 = -2\pi^2 p_1 \Leftrightarrow \|F^+\|^2 = 0 \Leftrightarrow F^+ = 0.$$

よって, $*F = -F$ のとき $\|F\|^2$ が最小値をとる. $p_1 \geq 0$ の場合も同様. \blacksquare

Note

1° $P_1 \leq 0$ かつ $*F = F \Rightarrow F = 0, P_1 = 0$.

実際, $\|F^+\|^2 \leq \|F^-\|^2$ で, $F^- = 0$ だから $F^+ = 0$ となる.
同様に $P_1 \geq 0$ かつ $*F = -F$ なる解も 0しかない.

2° S^4 の orientation をかえると, $*$ の固有空間が入れかわり, P_1 の符号がかわる. 従って, $P_1 \geq 0$ のとき $*F = F$ なる解があれば, それは orientation をかえれば $P_1 \leq 0$ のときの $*F = -F$ なる解に他ならない.

このように, self-dual と anti-self-dual とは本質的に同じものであるから, 以下では S^4 に (前に述べたような) orientation を fix し, もっとも $*$ anti-self-dual Y.-M. 方程式のみを扱うことにする.

方程式 (9) $D*DB = 0$ は $\text{norm } \|F\|^2$ の極値に対応しているため, 方程式 (10) $*DB = \pm DB$ は $\text{norm } \|F\|^2$ の最小値に対応している訣である.

G. Girardi et al. [3] によれば, $SU(2)$ -Yang-Mills 場に対し $*$ (anti-) self-duality とエネルギー・運動量テンソルが消えることとは同値であるという. [3] には $SU(n)$ $n \geq 3$ の場合についてもこれは証

明しれていない。

Yang-Mills 場より易しい場合には, type (9) の方程式と type (10) の方程式がどのくらい近づいてくるか, について §5. で少し触れようとする。

§3. Anti-self-duality と complex structure I.

M.F. Atiyah は [5] で, anti-self-dual Y.-M. 方程式が, ある実多様体上の複素構造の積分可能性条件と同値であることを指摘した。§3 ではその正確な statement と証明を与える。

Hamilton の四元数体を \mathbb{H} で表わし, $\mathbb{H} \cong \mathbb{C}^2$ と見なす。

$\pi: \mathbb{P}^3(\mathbb{C}) \rightarrow S^4$ を次のように定める。

$$\begin{array}{ccc} \mathbb{P}^3(\mathbb{C}) = \mathbb{C}^4 / \mathbb{C}^* & \cong & \mathbb{H}^2 / \mathbb{C}^* \\ \pi \searrow & \circlearrowright & \downarrow \text{natural projection} \\ S^4 & \cong & \mathbb{H}^2 / \mathbb{H}^* \end{array}$$

Projective space は \mathbb{C} 上のものしか扱わないので, 以下 \mathbb{C} を略す。

$$\begin{array}{ccc} P \longleftarrow \pi^*(P) & & \pi^*(P)^{\mathbb{C}} \\ \downarrow \text{SU}(m) & \downarrow \text{SU}(m) & \downarrow \text{SL}(m, \mathbb{C}) \\ S^4 \longleftarrow \pi & \mathbb{P}^3 & \mathbb{P}^3 \end{array} \quad \begin{array}{c} \implies \\ \text{fibre を複素化} \end{array}$$

$\text{SU}(m)$ -principal bundle $P \rightarrow S^4$ の π による induced bundle を $\pi^*(P)$ とかく。 $\pi^*(P)$ の fibre を複素化した bundle を $\pi^*(P)^{\mathbb{C}}$

で表わす. P 上の real analytic な connection form B と curvature form $F = DB$ の $\pi^*(P)^{\mathbb{C}}$ への引上げを $B^{\mathbb{C}}, F^{\mathbb{C}}$ と書く. $B^{\mathbb{C}}, F^{\mathbb{C}}$ は $\pi^*(P)^{\mathbb{C}}$ 上の real analytic な connection, curvature form である.

$\pi^*(P)^{\mathbb{C}} \ni u$ に於ける接空間 $T_u(\pi^*(P)^{\mathbb{C}})$ は, $B^{\mathbb{C}}$ によつて horizontal 成分 H_u と vertical 成分 V_u とに直和分解されている. $H_u = \mathbb{C}^3$, $V_u = \mathbb{C}^{n^2-1}$ 中の $B^{\mathbb{C}}$ は

$T_u(\pi^*(P)^{\mathbb{C}}) \cong \mathbb{C}^3 \oplus \mathbb{C}^{n^2-1}$ を与えていると言つてもよい. 即ち $B^{\mathbb{C}}$ は $\pi^*(P)^{\mathbb{C}}$ の almost complex structure を unique に定めている. それを J_B と書く. 次の定理が知られている.

定理 1.

J_B が integrable (i.e. $\pi^*(P)^{\mathbb{C}}$ が複素多様体)

$\iff F^{\mathbb{C}}$ が type (1,1) の form.

これを使つて, [5] で述べられた次の定理が示される.

定理 2. (Atiyah?)

J_B が integrable $\iff *DB = -DB$ (anti-self-dual)
on S^4 .

証明 まづ \Leftarrow を言う .

$S^4 - \{\infty\} = \mathbb{R}^4$ の局所座標を x_0, x_1, x_2, x_3 , \mathbb{P}^3 の同次座標を $z_0 : z_1 : z_2 : z_3$ とする . $\pi : \mathbb{P}^3 \rightarrow S^4$ は ,

$$(12) \quad \begin{cases} x_0 = \frac{1}{2\alpha} (\bar{z}_0 z_2 + z_0 \bar{z}_2 + z_1 \bar{z}_3 + \bar{z}_1 z_3) \\ x_1 = \frac{-i}{2\alpha} (\bar{z}_0 z_2 - z_0 \bar{z}_2 + z_1 \bar{z}_3 - \bar{z}_1 z_3) \\ x_2 = \frac{1}{2\alpha} (\bar{z}_0 z_3 + z_0 \bar{z}_3 - z_1 \bar{z}_2 - \bar{z}_1 z_2) \\ x_3 = \frac{-i}{2\alpha} (\bar{z}_0 z_3 - z_0 \bar{z}_3 - z_1 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_2) \end{cases} \quad \alpha = |z_0|^2 + |z_1|^2$$

で与えられる .

F^c は自然に \mathbb{P}^3 上の 2-form と見る事ができ , $\pi^*(dx_\mu \wedge dx_\nu)$ の ($su(n)$ -係数) 一次結合で表わされる . 従って ,

(*) $\pi^*(\Lambda^-) \hookrightarrow \Lambda^{(1,1)}(\mathbb{P}^3) = \{ \mathbb{P}^3 \text{ 上の type } (1,1) \text{ form 全体} \}$ を言えよ . (Λ は S^4 上の anti-self-dual 2-form 全体 .)

その為には , $\pi^* dx_\mu \wedge dx_\nu$ を具体的に計算すればよい .

$\mathbb{P}^3 \cap \{z_0 \neq 0\}$ の局所座標を $(1 : z_1 : z_2 : z_3)$ で与える . このとき ,

$$(13) \quad \begin{cases} \pi^* dx_0 = \frac{1}{2\alpha} (w_0 dz_1 + \bar{w}_0 d\bar{z}_1 + dz_2 + d\bar{z}_2 + \bar{z}_1 dz_3 + z_1 d\bar{z}_3) \\ \pi^* dx_1 = \frac{i}{2\alpha} (w_1 dz_1 - \bar{w}_1 d\bar{z}_1 - dz_2 + d\bar{z}_2 + \bar{z}_1 dz_3 - z_1 d\bar{z}_3) \\ \pi^* dx_2 = \frac{1}{2\alpha} (w_2 dz_1 + \bar{w}_2 d\bar{z}_1 - \bar{z}_1 dz_2 - z_1 d\bar{z}_2 + dz_3 + d\bar{z}_3) \\ \pi^* dx_3 = \frac{i}{2\alpha} (w_3 dz_1 - \bar{w}_3 d\bar{z}_1 - \bar{z}_1 dz_2 + z_1 d\bar{z}_2 - dz_3 + d\bar{z}_3) \end{cases}$$

$$\alpha = 1 + |z_1|^2, \quad w_0 = \bar{z}_3 - 2x_0 \bar{z}_1, \quad w_1 = -\bar{z}_3 + 2ix_1 \bar{z}_1$$

$$w_2 = -\bar{z}_2 - 2x_2 \bar{z}_1, \quad w_3 = \bar{z}_2 + 2ix_3 \bar{z}_1$$

である .

\mathbb{R}^4 上の anti-self-dual 2-form の base は

$$\langle dx_0 \wedge dx_1 - dx_2 \wedge dx_3, dx_0 \wedge dx_2 + dx_1 \wedge dx_3, dx_0 \wedge dx_3 - dx_1 \wedge dx_2 \rangle$$

であるから π^* を用いて $\pi^*(dx_\mu \wedge dx_\nu) = \pi^* dx_\mu \wedge \pi^* dx_\nu$ を計算して

(14) :

$$\begin{aligned} & \pi^*(dx_0 \wedge dx_1 - dx_2 \wedge dx_3) \\ &= \frac{-i}{2\alpha^3} \left\{ 2(\bar{z}_1 z_2 z_3 + z_1 \bar{z}_2 \bar{z}_3) + (1-|z_1|^2)(|z_2|^2 - |z_3|^2) \right\} dz_1 \wedge d\bar{z}_1 \\ &+ \frac{-i}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_2 - \bar{z}_3) dz_1 \wedge d\bar{z}_2 + (z_1 \bar{z}_2 - z_3) dz_2 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{i}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_3 + \bar{z}_2) dz_1 \wedge d\bar{z}_3 + (z_1 \bar{z}_3 + z_2) dz_3 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{i}{2\alpha} (dz_2 \wedge d\bar{z}_2 - dz_3 \wedge d\bar{z}_3) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \pi^*(dx_0 \wedge dx_2 + dx_1 \wedge dx_3) \\ &= \frac{1}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_2^2 - z_1 \bar{z}_2^2) + (\bar{z}_1 z_3^2 - z_1 \bar{z}_3^2) + (1-|z_1|^2)(\bar{z}_2 z_3 - z_2 \bar{z}_3) \right\} dz_1 \wedge d\bar{z}_1 \\ &+ \frac{1}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_3 + \bar{z}_2) dz_1 \wedge d\bar{z}_2 - (z_1 \bar{z}_3 + z_2) dz_2 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{1}{2\alpha^3} \left\{ (-\bar{z}_1 z_2 + \bar{z}_3) dz_1 \wedge d\bar{z}_3 - (-z_1 \bar{z}_2 + z_3) dz_3 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{1}{2\alpha} (dz_2 \wedge d\bar{z}_3 - dz_3 \wedge d\bar{z}_2) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \pi^*(dx_0 \wedge dx_3 - dx_1 \wedge dx_2) \\ &= \frac{-i}{2\alpha^3} \left\{ (z_1 \bar{z}_3^2 + \bar{z}_1 z_3^2) - (z_1 \bar{z}_2^2 + \bar{z}_1 z_2^2) + (1-|z_1|^2)(z_2 \bar{z}_3 + \bar{z}_2 z_3) \right\} dz_1 \wedge d\bar{z}_1 \\ &+ \frac{-i}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_3 + \bar{z}_2) dz_1 \wedge d\bar{z}_2 + (z_1 \bar{z}_3 + z_2) dz_2 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{-i}{2\alpha^3} \left\{ (\bar{z}_1 z_2 - \bar{z}_3) dz_1 \wedge d\bar{z}_3 + (\bar{z}_2 z_1 - z_3) dz_3 \wedge d\bar{z}_1 \right\} \\ &+ \frac{i}{2\alpha} (dz_2 \wedge d\bar{z}_3 + dz_3 \wedge d\bar{z}_2) \end{aligned}$$

を得る。確かに π^* の $(1,1)$ 型の 2-form である。よって,

$*F = -F \Rightarrow F^c \neq \text{type } (1,1) \Leftrightarrow J_B \text{ は integrable である}$

次に \Rightarrow を言う .

$f = \sum_{\mu < \nu} f_{\mu\nu} dx_\mu \wedge dx_\nu$ を S^4 上の 2-form とする .

$\pi^*(f)$ が type (1,1) $\Rightarrow *f = -f$ を言いはよ .

$\pi^*(f)$ が type (1,1) なるには, 特に $d\zeta_2 \wedge d\zeta_3$ の係数は 0 である .

$\pi^*(f) = \sum_{\mu < \nu} f_{\mu\nu} \pi(\pi^* dx_\mu \wedge dx_\nu)$ 中之 (13) を用いて計算すると
 $\alpha \neq 0$ なるから

$$2i\zeta_1 (f_{01} \circ \pi + f_{23} \circ \pi) + (1 + |\zeta_1|^2) (f_{02} \circ \pi - f_{13} \circ \pi) \\ + i(-1 + |\zeta_1|^2) (f_{03} \circ \pi + f_{12} \circ \pi) = 0 \quad \text{となる .}$$

任意の $\zeta_1, \zeta_2, \zeta_3$ に関する上式が成立

$$\Leftrightarrow f_{01} = -f_{23}, \quad f_{02} = f_{13}, \quad f_{03} = -f_{12}$$

$$\Leftrightarrow f = f_{01} (dx_0 \wedge dx_1 - dx_2 \wedge dx_3) + f_{02} (dx_0 \wedge dx_2 + dx_1 \wedge dx_3) \\ + f_{03} (dx_0 \wedge dx_3 - dx_1 \wedge dx_2)$$

$$\Leftrightarrow *f = -f .$$

∞ 遠方のところは座標をとりかえて調べればよい .

これで S^4 上の anti-self-dual Y.-M. 場が \mathbb{P}^3 上の bundle $\pi^*(\mathbb{P})^{\mathbb{C}}$ の複素構造が unique に決まることが判った .

Complex analytic bundle $\pi^*(\mathbb{P})^{\mathbb{C}}$ からは, \mathbb{P}^3 上の rank n の holomorphic (従って algebraic) vector bundle が決まるから, anti-self-dual Y.-M. 場と algebraic vector bundle との対応が判った .

今まで知られてきた (anti-) self-dual solution がすべて有理
 函数だったのは、はじめから algebraic なものしかなかったか
 らだ、ということが明らかになった。

Atiyah-Ward [4] には、 $n=2$ の場合に、対応する vector
 bundle の性質が詳しく調べられているが、我々は anti-self-
 duality の幾何学的表現をもう少し詳しく調べることにしよう。

§ 4. Anti-self-duality と complex structure II.

\mathbb{P}^3 の相異なる 2 点 $\xi = (\xi_0 : \xi_1 : \xi_2 : \xi_3)$, $\eta = (\eta_0 : \eta_1 : \eta_2 : \eta_3)$
 を通る 1 次元 linear subspace (projective line) を $\langle \xi \eta \rangle$ と表
 わす。

$$\mathbb{P}^5 \ni \rho = (\rho_{01} : \rho_{02} : \rho_{03} : \rho_{12} : \rho_{13} : \rho_{23})$$

$$G \stackrel{\text{def}}{=} \left\{ \rho \in \mathbb{P}^5 \mid \rho_{01} \rho_{23} - \rho_{02} \rho_{13} + \rho_{03} \rho_{12} = 0 \right\}.$$

G は \mathbb{P}^5 の中の 4 次元代数多様体。このとき、

$$\left\{ \mathbb{P}^3 \text{ の projective line 全体} \right\} \ni \langle \xi \eta \rangle \longmapsto \text{Plü} \langle \xi \eta \rangle = \rho \in G$$

と、 $\rho_{ij} = \xi_i \eta_j - \xi_j \eta_i$ により定めると、

$\text{Plü} : \text{Grassmann of } \mathbb{P}^3 \xrightarrow{\cong} G$ である。 $\text{Plü} \langle \xi \eta \rangle \in$
 $\langle \xi \eta \rangle$ の Plücker 座標という。

G の定義方程式は、 \mathbb{P}^5 の中で次のように座標変換すれば、

$$w_0^2 = w_1^2 + w_2^2 + w_3^2 + w_4^2 + w_5^2 \quad \text{と書ける。従って、} \mathbb{R}^5 \text{ の中の}$$

単位球面 S^4 の複素化が G になるといえる。

$$\begin{pmatrix} w_0 \\ w_1 \\ w_2 \\ w_3 \\ w_4 \\ w_5 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i & -i & & & & \\ & i & & & & \\ & & 1 & -1 & & \\ & & & i & -i & \\ & & & & & 1 & -1 \\ & & & & & & i & -i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \delta_{01} \\ \delta_{23} \\ \delta_{02} \\ -\delta_{13} \\ \delta_{03} \\ \delta_{12} \end{pmatrix}.$$

我々は G の局所座標として, 上の w ではなく別のものをとる. G は $\delta_{01}\delta_{23} - \delta_{02}\delta_{13} + \delta_{03}\delta_{12} = 0$ で定義され, したがって, $G \cap \{\delta_{01} \neq 0\}$ 上の函数 $\frac{\delta_{02}}{\delta_{01}}, \frac{\delta_{13}}{\delta_{01}}, \frac{\delta_{03}}{\delta_{01}}, \frac{\delta_{12}}{\delta_{01}}$ は, 独立変数とすることが出来る. そこで,

$$(15) \begin{cases} z_0 = \frac{1}{2} \left(\frac{\delta_{03}}{\delta_{01}} - \frac{\delta_{12}}{\delta_{01}} \right) \\ z_1 = \frac{i}{2} \left(\frac{\delta_{03}}{\delta_{01}} + \frac{\delta_{12}}{\delta_{01}} \right) \\ z_2 = \frac{-1}{2} \left(\frac{\delta_{02}}{\delta_{01}} + \frac{\delta_{13}}{\delta_{01}} \right) \\ z_3 = \frac{-i}{2} \left(\frac{\delta_{02}}{\delta_{01}} - \frac{\delta_{13}}{\delta_{01}} \right) \end{cases}$$

を $G \cap \{\delta_{01} \neq 0\}$ の局所座標として採用する.

定義 各 z_0, z_1, z_2, z_3 が実数である G の点と,

$\delta_{01} = \delta_{02} = \delta_{03} = \delta_{12} = \delta_{13} = 0, \delta_{23} = 1$ なる 1 点とを G の実点と呼ぶ. また, Plücker 座標で実点に対応する \mathbb{P}^3 の projective line を real line と呼ぶ.

$G \cap \{\text{実点全体}\} \cong S^4$ である: このとき, 次の命題が成り立つ.

命題 2.

$$\text{Plü} : \{ \text{real line 全体} \} \longrightarrow \{ \text{実数全体} \} (\hookrightarrow \mathbb{G})$$

は, § 3.2 で与えた fibering $\pi: \mathbb{P}^3 \longrightarrow S^4$ に対応する.
 即ち, $\{ \text{real line 全体} \} = \{ \pi \text{ の fiber 全体} \}$ で, その元 l
 に対し $\text{Plü}(l) = \pi(l) \in S^4 \hookrightarrow \mathbb{G}$ が成り立つ.

証明

1°. π の fiber が \mathbb{P}^3 の projective line になること.

§.3 では $\mathbb{P}^3 \cong \mathbb{H}^2 / \mathbb{C}^*$ として \mathbb{P}^3 を作った. $\mathbb{H} = \mathbb{C} \oplus \mathbb{C}j$
 とおこう. $\mathbb{P}^3 \ni \mathfrak{z}$ は $(z_0 + z_1 j, z_2 + z_3 j) / \mathbb{C}^*$ と表わされる.
 そこで, \mathbb{P}^3 の自己同型 $\sigma: \mathbb{P}^3 \xrightarrow{\sim} \mathbb{P}^3$ を

$$\mathbb{P}^3 \ni (z_0 + z_1 j, z_2 + z_3 j) / \mathbb{C}^* \xrightarrow{\sigma} (jz_0 + jz_1 j, jz_2 + jz_3 j) / \mathbb{C}^* =$$

よ, σ を定める. $j^2 = -1 \in \mathbb{C}^*$ かつ $\sigma^2 = 1$. また, $\mathfrak{z} = (z_0 : z_1 : z_2 : z_3)$
 に対し $\sigma(\mathfrak{z}) = (-\bar{z}_1 : \bar{z}_0 : -\bar{z}_3 : \bar{z}_2)$ と表わされるので.
 σ は fixed point を持たないことが判る.

$$\pi(\mathfrak{z}) = (z_0 + z_1 j)^{-1} (z_2 + z_3 j) \in \mathbb{H}^2 / \mathbb{H}^*$$

$$\begin{aligned} \pi^{-1}(\pi(\mathfrak{z})) &= \{ (h(z_0 + z_1 j), h(z_2 + z_3 j)) / \mathbb{C}^* \mid h \in \mathbb{H} \} \\ &= \{ ((\lambda + \mu j)(z_0 + z_1 j), (\lambda + \mu j)(z_2 + z_3 j)) / \mathbb{C}^* \mid \lambda, \mu \in \mathbb{C} \} \\ &= \{ \lambda (z_0 + z_1 j, z_2 + z_3 j) / \mathbb{C}^* + \mu (jz_0 + jz_1 j, jz_2 + jz_3 j) / \mathbb{C}^* \mid \lambda, \mu \in \mathbb{C} \} \end{aligned}$$

$$= \langle \mathfrak{z}, \sigma(\mathfrak{z}) \rangle \quad \text{である.}$$

これより、 π の fiber が $z \in \mathbb{R}^3$ により $z \in \langle z \sigma(z) \rangle$ と表わされることを判った。

2°. $\langle z \sigma(z) \rangle$ が real line であることを。

$\text{Plü}(\langle z \sigma(z) \rangle)$ が (15) に従って z_0, z_1, z_2, z_3 を作ると、

$\delta_{01} \neq 0$ のとき

$$(16) \quad \begin{cases} z_0 = \frac{1}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \text{Re}(z_0 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_3) \\ z_1 = \frac{-1}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \text{Im}(z_0 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_3) \\ z_2 = \frac{-1}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \text{Re}(-z_0 \bar{z}_3 + \bar{z}_1 z_2) \\ z_3 = \frac{1}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \text{Im}(-z_0 \bar{z}_3 + \bar{z}_1 z_2) \end{cases} \quad \begin{array}{l} \text{Re : real part} \\ \text{Im : imaginary part} \end{array}$$

を得る。これらは4つの実数、また $\delta_{01} = |z_0|^2 + |z_1|^2 = 0$ なる

$$\text{Plü}(\langle z \sigma(z) \rangle) = (0 : 0 : 0 : 0 : 0 : 1) \quad (\delta_{01} = \delta_{02} = \delta_{03} = \delta_{12} = \delta_{13} = 0)$$

で、やはり $\langle z \sigma(z) \rangle$ は real line である。

3°. 4つの real line が π の fiber になること。

$(0 : 0 : 0 : 0 : 0 : 1)$ に対応する場合は明らか。

任意の4実数 z_0, z_1, z_2, z_3 を与えたとき、方程式

$$(17) \quad \begin{cases} z_0 - iz_1 = \frac{z_0 \bar{z}_2 + \bar{z}_1 z_3}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \\ -z_2 + iz_3 = \frac{-z_0 \bar{z}_3 + \bar{z}_1 z_2}{|z_0|^2 + |z_1|^2} \end{cases}$$

が、複素数解 (z_0, z_1, z_2, z_3) を持つことが判ればよい。(一意ではない) しかしそれは明らか。 \blacksquare

§.3 では、anti-self-duality が、 π で引き上げられた場合には複素構造の種分可能条件であることを証明した。2°は

$S^4 \xrightarrow{\text{複素化}} G$ の図式で anti-self-duality をとらえると、どうなるであろうか？

B
 $\downarrow SL(n, \mathbb{C})$
 G E , complex Lie group $SL(n, \mathbb{C})$ を fiber にとり holomorphic principal bundle over G とする。

B には holomorphic connection form ω と、 holomorphic curvature form Ω とが与えられ、
 $\Omega = d\omega + \frac{1}{2}[\omega, \omega]$ であり、 G 上の 2-form と見たとき Ω は type $(2, 0)$ である。

S^4 は G の holomorphic submanifold だろうか？
 $\pi^*(B|_{S^4})$ は \mathbb{P}^3 上の holomorphic bundle だろうか？
 \downarrow 11. 併し、次の定理が成立する。
 $\mathbb{P}^3 \xrightarrow{\pi} S^4 \xrightarrow{\text{ }} G$

定理 3.

Ω の S^4 への制限 $\Omega|_{S^4}$ は、real analytic bundle $B|_{S^4} \rightarrow S^4$ の real analytic curvature であるが、 S^4 上の 2-form とみれば $\Omega|_{S^4}$ が anti-self-dual ならば (i.e. $*\Omega|_{S^4} = -\Omega|_{S^4}$ ならば)、
 $\pi^*(B|_{S^4}) \rightarrow \mathbb{P}^3$ は \mathbb{P}^3 上の holomorphic bundle になる。

証明

(16) で定義した z_μ に対し $\operatorname{Re} z_\mu = x_\mu$ ($\mu=0, \dots, 3$) とおく.
 (x_0, x_1, x_2, x_3) は $\mathbb{R}^4 \hookrightarrow S^4$ の局所座標で, この順に正の向きとなるような orientation を与えられた。
 \mathbb{R}^4 上の 2-form の base に対し, $*$ は次のようになる:

$$(18) \quad \begin{cases} * dx_0 \wedge dx_1 = dx_2 \wedge dx_3 \\ * dx_0 \wedge dx_2 = -dx_1 \wedge dx_3 \\ * dx_0 \wedge dx_3 = dx_1 \wedge dx_2 \\ * dx_1 \wedge dx_2 = dx_0 \wedge dx_3 \\ * dx_1 \wedge dx_3 = -dx_0 \wedge dx_2 \\ * dx_2 \wedge dx_3 = dx_0 \wedge dx_1 \end{cases}$$

定理 3 の証明は, 11 < 7 かの step E まで完成する。

1°.

$\mathbb{P}^3 \ni \mathbb{Z} = (\mathbb{Z}_0 : \mathbb{Z}_1 : \mathbb{Z}_2 : \mathbb{Z}_3)$ に対し

$$G_{\mathbb{Z}} \stackrel{\text{def}}{=} \left\{ (\delta_{01} : \delta_{02} : \dots : \delta_{23}) \in \mathbb{P}^5 \mid \begin{array}{l} \mathbb{Z}_i \delta_{jR} + \mathbb{Z}_j \delta_{Ri} + \mathbb{Z}_R \delta_{ij} = 0 \\ \text{for } 0 \leq i < j < R \leq 3 \end{array} \right\}$$

とおく. $G_{\mathbb{Z}}$ は \mathbb{P}^5 の中の linear な 2次元 subspace であるから, $G_{\mathbb{Z}} \cong \mathbb{P}^2$ である。

$G_{\mathbb{Z}}$ の定義方程式から計算して, $G_{\mathbb{Z}} \hookrightarrow G$ (部分複素多様体) であることを知り, このとき,

Lemma 1.

$$Pl(\{ \mathbb{P}^3 \text{ の projective line } \gamma \text{ を通すもの全体} \}) \\ = G_3.$$

証明. G_3 の定義方程式は, 上の条件を書き表わしたものであるから, 明らか. \triangleleft

次の命題が, anti-self-duality の幾何学的意味を明らかにする重要な命題である.

命題 3.

$$\text{すなわち } \gamma \in \mathbb{P}^3 \text{ に対し } \Omega|_{G_3} \equiv 0 \\ \Leftrightarrow \Omega|_{S^4} \text{ が anti-self-dual.}$$

証明. $G \cap \{ \delta_{01} \neq 0 \}$ 上で証明する. また, γ も $\gamma_0 \neq 0$ であるように仮定する. (計算を易しくする為にこの仮定する. 一般の場合は, 座標をとりかえてやらねばよい.)

$\delta_{01} = 1, \gamma_0 = 1$ とし, 残りの変数を座標と見なす.

G_3 の定義方程式は

$$(19) \quad \begin{cases} \delta_{12} = \gamma_1 \delta_{02} - \gamma_2 \\ \delta_{13} = \gamma_1 \delta_{03} - \gamma_3 \\ \delta_{23} = \gamma_2 \delta_{03} - \gamma_3 \delta_{02} \end{cases}$$

G 上の $(2,0)$ -form の base は,

$$(20) \quad \begin{cases} dz_0 \wedge dz_1 = \frac{i}{2} d\theta_{03} \wedge d\theta_{12} \\ dz_2 \wedge dz_3 = -\frac{i}{2} d\theta_{02} \wedge d\theta_{13} \\ dz_0 \wedge dz_2 = \frac{1}{4} (d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} - d\theta_{02} \wedge d\theta_{12} - d\theta_{03} \wedge d\theta_{13} + d\theta_{12} \wedge d\theta_{13}) \\ dz_1 \wedge dz_3 = -\frac{1}{4} (d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} + d\theta_{02} \wedge d\theta_{12} + d\theta_{03} \wedge d\theta_{13} + d\theta_{12} \wedge d\theta_{13}) \\ dz_0 \wedge dz_3 = \frac{i}{4} (d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} - d\theta_{02} \wedge d\theta_{12} + d\theta_{03} \wedge d\theta_{13} - d\theta_{12} \wedge d\theta_{13}) \\ dz_1 \wedge dz_2 = \frac{i}{4} (d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} + d\theta_{02} \wedge d\theta_{12} - d\theta_{03} \wedge d\theta_{13} - d\theta_{12} \wedge d\theta_{13}) \end{cases}$$

たから, G_3 上への $(2,0)$ -form の制限は, (20) に (19) を代入して計算すれば得られる:

$$(21) \quad \begin{cases} dz_0 \wedge dz_1|_{G_3} = -\frac{i}{2} \Im_1 d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \\ dz_2 \wedge dz_3|_{G_3} = -\frac{i}{2} \Im_1 d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \\ dz_0 \wedge dz_2|_{G_3} = \frac{1}{4} (1 + \Im_1^2) d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \\ dz_1 \wedge dz_3|_{G_3} = -\frac{1}{4} (1 + \Im_1^2) d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \\ dz_0 \wedge dz_3|_{G_3} = \frac{i}{4} (1 - \Im_1^2) d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \\ dz_1 \wedge dz_2|_{G_3} = \frac{i}{4} (1 - \Im_1^2) d\theta_{02} \wedge d\theta_{03} \end{cases}$$

そこで, G 上の $(2,0)$ -form $f = \sum_{\mu < \nu} f_{\mu\nu} dz_\mu \wedge dz_\nu$ (係数はどこにあってもよい) の G_3 への制限を計算すると, (21)

から,

$$f|_{G_3} = \left\{ -\frac{i}{2} \Im_1 (f_{01} + f_{23}) + \frac{i}{4} (1 - \Im_1^2) (f_{03} + f_{12}) + \frac{1}{4} (1 + \Im_1^2) (f_{02} - f_{13}) \right\} d\theta_{02} \wedge d\theta_{03}$$

$$= \left[\frac{1}{4} \{ (f_{02} - f_{13}) - i(f_{03} + f_{12}) \} \bar{z}_1^2 - \frac{i}{2} (f_{01} + f_{23}) \bar{z}_1 + \frac{1}{4} \{ (f_{02} - f_{13}) + i(f_{03} + f_{12}) \} \right] dz_{02} \wedge dz_{03}$$

とある。従って

$$f|_{G_3} = 0 \quad \text{for } \forall z \in \mathbb{P}^3$$

\Leftrightarrow 上式が \bar{z}_1 の 2 次式と見て恒等的に 0

$$\Leftrightarrow f_{02} - f_{13} = 0, \quad f_{01} + f_{23} = 0, \quad f_{03} + f_{12} = 0$$

$$\Leftrightarrow f = f_{01} (dz_{01} \wedge dz_1 - dz_2 \wedge dz_3) \\ + f_{02} (dz_{01} \wedge dz_2 + dz_1 \wedge dz_3) \\ + f_{03} (dz_{01} \wedge dz_3 - dz_1 \wedge dz_2)$$

$$\Leftrightarrow * f|_{S^4} = -f|_{S^4}$$

$f \in \Omega^2 \mathbb{R}^4$ とすれば、命題 3 の証明が終る。 \blacksquare

Lemma 2.

$B|_{G_3}$ は trivial bundle (for $\forall z \in \mathbb{P}^3$)

\downarrow if $\Omega|_{S^4}$ が anti-self-dual.

$$G_3 \hookrightarrow G$$

証明. G_3 上の curvature form $\Omega|_{G_3}$ は恒等的に 0 であり、
 $G_3 \cong \mathbb{P}^2$ は simply connected である。 \square

2°

$$\omega_3 : \mathbb{P}^3 - \{3\} \longrightarrow G_3 \hookrightarrow G \quad \text{存在する map } \varepsilon,$$

$(\mathbb{P}^3 - \{3\}) \ni \eta \xrightarrow{\omega_3} \text{Plü}\langle 3\eta \rangle \in G_3$ によ, 2 定める.

\mathbb{P}^3 を \mathbb{P}^3 の blowing-up

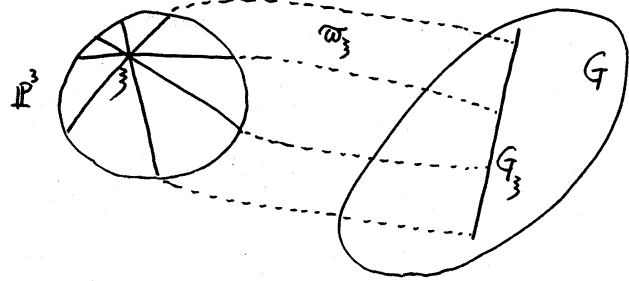
したものを $Q_3 \mathbb{P}^3$ と

表わせば, ω_3 は

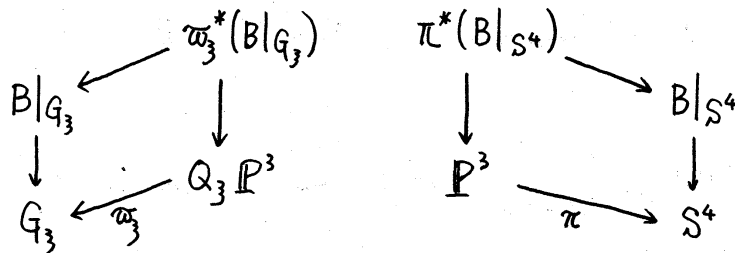
$$Q_3 \mathbb{P}^3 \xrightarrow{\omega_3} G_3 \text{ による}$$

holomorphic map に拡張できる. このとき,

$\omega_3^*(B|_{G_3}) \rightarrow Q_3 \mathbb{P}^3$ は $Q_3 \mathbb{P}^3$ 上の holomorphic bundle.



Lemma 3.



$$\omega_3^*(B|_{G_3})|_{\mathbb{P}^3 - \{3\}} = \pi^*(B|_{S^4})|_{\mathbb{P}^3 - \{3\}} \quad (\text{canonical に同型})$$

証明. $\mathbb{P}^3 - \{3\} \ni \eta$ に対し, 各々の bundle の fiber の間には,

canonical な同型対応があることを見ればよい.

Bundle の fiber を, B, x のように表わす. (B の x での fiber.)

$\text{Plü}\langle 3\eta \rangle = a \in G_3, \text{Plü}\langle \eta \sigma(\eta) \rangle = b \in G_3$ とかく.

$G_3 \cap G_\eta = \{a\}, S^4 \cap G_\eta = \{b\}$ である. 引いたところの

定義から, $\begin{cases} \omega_3^*(B|_{G_3})|_\eta = B, a \\ \pi^*(B|_{S^4})|_\eta = B, b \end{cases}$ である.

$\tau = 3$ で $B|_{G_\eta}$ は trivial bundle であるから, connection $\omega|_{G_\eta}$ には, 2 canonical な同型 $B, a \cong B, b$ が得られる.

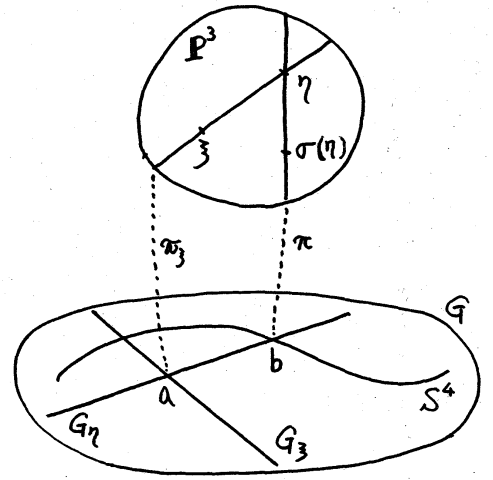
($a, b \in G_\eta$) 従って $\omega_3^*(B|_{G_3})|_{\eta} \cong \pi^*(B|_{S^4})|_{\eta}$.

ω と B と τ と G 上定義された

ものだから, 上の fiber の同型は η に holomorphic に depend する. 以上で Lemma 3 が判った. \triangle

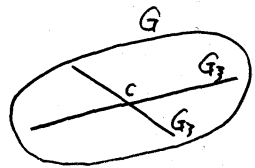
3°

$\omega_3^*(B|_{G_3})|_{\mathbb{P}^3 - \{3\}}$ は holomorphic bundle だから, $\pi^*(B|_{S^4})$ も $\mathbb{P}^3 - \{3\}$ 上では holomorphic であることが判った. あと, これを \mathbb{P}^3 にまで拡張出来ることを見ればよい.



Lemma 4 $\forall \beta, \gamma \in \mathbb{P}^3$ に対し ($\beta \neq \gamma$)

$B|_{G_\beta \cup G_\gamma}$ は $G_\beta \cup G_\gamma$ 上 trivial.



証明. $Plücker \langle \beta, \gamma \rangle = c$ とおく. $G_\beta \cap G_\gamma = \{c\}$.

$B|_{G_\beta}$ は trivial だから section $\lambda_1 \in \Gamma(G_\beta, B|_{G_\beta})$ が存在し, $B|_{G_\gamma}$ も trivial だから section $\lambda_2 \in \Gamma(G_\gamma, B|_{G_\gamma})$ が存在する. $\lambda_1(c)$ も $\lambda_2(c)$ も $SL(m, \mathbb{C})$ の元であることに注意する. 定数

函数 $\Delta_1(c)^{-1} \cdot \Delta_2(c)$ は G 上の holomorphic function 中へ,

$$\begin{cases} \Delta = \Delta_1 \cdot \Delta_1(c)^{-1} \cdot \Delta_2(c) & \text{on } G_3 \\ \Delta = \Delta_2 & \text{on } G_3 \end{cases}$$

と定義せしめる Δ は $G_3 \cup G_3$ 上の holomorphic section である。

$\therefore B|_{G_3 \cup G_3}$ は trivial. \triangle

Note. 以下の判子通り Lemma 4 のはたす役割は大変い。そ

してこの Lemma が成立したのは $G_3 \cap G_3 = \{1\}$ だが、たか

らである。 $G_3 \cap G_3$ が広がりを持つ。このとき、その上の hol.

function $\Delta_1(c)^{-1} \cdot \Delta_2(c)$ が $G_3 \cup G_3$ にまで接続できるかどうか判

らぬから。

Lemma 5. \mathbb{P}^3 の相異なる 2 点 z, ζ に対し,

$$\omega_3^*(B|_{G_3})|_{\mathbb{P}^3 - \{z, \zeta\}} = \omega_3^*(B|_{G_3})|_{\mathbb{P}^3 - \{z, \zeta\}}$$

(canonical に同型.)

証明. $\mathbb{P}^3 - \{z, \zeta\} \ni \eta$ とする。

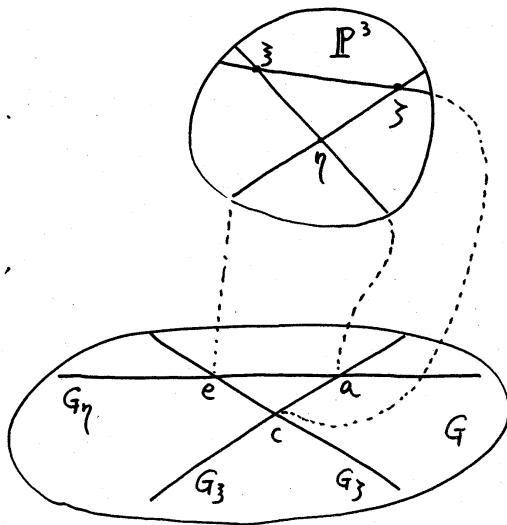
$$\text{Plü}(\zeta \eta) = a,$$

$$\text{Plü}(\zeta \zeta) = c, \quad \text{Plü}(\zeta \eta) = e,$$

$$\text{とおく。} \quad G_\eta \cap G_\zeta = \{e\},$$

$$G_\zeta \cap G_\zeta = \{c\},$$

$$G_\zeta \cap G_\eta = \{a\}, \quad \text{である。}$$



$$\begin{cases} \omega_3^*(B|G_3), \eta = B, a \\ \omega_3^*(B|G_3), \eta = B, e \end{cases} \quad \alpha = \beta \gamma, \quad a, e \in G_3 \cup G_3 \text{ 中}$$

Lemma 4 から canonical 同型 $B, a \cong B, e$ が存在する:

$$\omega_3^*(B|G_3), \eta \cong \omega_3^*(B|G_3), \eta \quad (\alpha \text{ にも } B, c \text{ に等しい})$$

$\beta, \gamma \in \mathbb{P}^3, \quad \beta \neq \gamma$ とする.

$$\pi^*(B|S^4)|_{\mathbb{P}^3 - \{\beta\}} = \omega_3^*(B|G_3)|_{\mathbb{P}^3 - \{\beta\}}$$

$$\pi^*(B|S^4)|_{\mathbb{P}^3 - \{\gamma\}} = \omega_3^*(B|G_3)|_{\mathbb{P}^3 - \{\gamma\}}$$

$$\omega_3^*(B|G_3)|_{\mathbb{P}^3 - \{\beta, \gamma\}} = \omega_3^*(B|G_3)|_{\mathbb{P}^3 - \{\beta, \gamma\}}$$

よって, $\pi^*(B|S^4)$ が \mathbb{P}^3 上の holomorphic bundle である
ことが判る. 以上で定理 3 の証明が終る. \square

与えられたのは S^4 上の real analytic bundle P (fiber
は $SU(n)$) と, P 上の real analytic \mathfrak{L}_2 connection B , curvature
 F であった.

$S^4 \hookrightarrow G$ だから, P, B, F は S^4 の複素近傍 $U \subset G$ によ
り拡張出来る. 解析接続した P, B, F を P^c, B^c, F^c と書く.

$$\begin{array}{ccc} P^c, B^c, F^c & & U \text{ は十分に小にして, 各 } G_3 \text{ との交わ} \\ \downarrow & & \text{り } U \cap G_3 \text{ が simply connected である} \\ S^4 \hookrightarrow U \hookrightarrow G & & \text{ようにしておく. (} S^4 \cap G_3 = \{1\} \text{)} \end{array}$$

中之一つでも可能.)

定理 2 (Atiyah の定理) は, 「 $*F = -F$ ならば $\pi^*(P^C|_{S^4})$ は \mathbb{P}^3 上の holomorphic bundle」という形で述べられていることが出来る. これを定理 3 で用いた手法で証明してみよう.

命題 3 は base を \mathbb{C} とし, \mathbb{C} で証明したから, 今回の場合でも,

$$\left[F^C|_{S^4} = F \text{ が anti-self-dual} \implies F^C|_{G_3 \cap U} \equiv 0 \text{ for } \forall G_3 \right]$$

という形で成立する. $G_3 \cap U$ は simply connected に \mathbb{C} とした

から, 「 $P^C|_{G_3 \cap U} \rightarrow G_3 \cap U$ なる bundle は trivial」とい

う Lemma 2 も成り立つ.

$\omega_3 : Q_3 \mathbb{P}^3 \rightarrow G_3$ による $G_3 \cap U$ の逆像は,

($G_3 \cap U$ が G_3 の open subset であるから) $Q_3 \mathbb{P}^3$ の open set になる.

従って, $\omega_3^{-1}(G_3 \cap U) \subset \mathbb{P}^3 - \{3\}$ は open.

定理 3 の証明の \mathbb{C} と \mathbb{R} には Lemma 3 と Lemma 5 を用いて

2 通り, \mathbb{P}^3 を \mathbb{C} と \mathbb{R} で示したのだ. それは,

$$\mathbb{P}^3 = (\mathbb{P}^3 - \{3\}) \cup (\mathbb{P}^3 - \{3\}) \quad \text{というはり合わせを用いた}$$

ことにあたると. 今回の場合は

$$\mathbb{P}^3 = \bigcup_{3 \in \mathbb{P}^3} \omega_3^{-1}(G_3 \cap U) \quad \text{なる covering を使わねば}$$

ならない. また, Lemma 3 では, a, b を \mathbb{C} と \mathbb{R} の G_η か, U

の中で a, b を \mathbb{C} と \mathbb{R} の G_η と U の $\omega_3^*(P^C|_{G_3})$ と $\pi^*(P^C|_{S^4})$

とか等しくなる \mathbb{P}^3 の領域は極めて複雑になる. しかし, \mathbb{C}

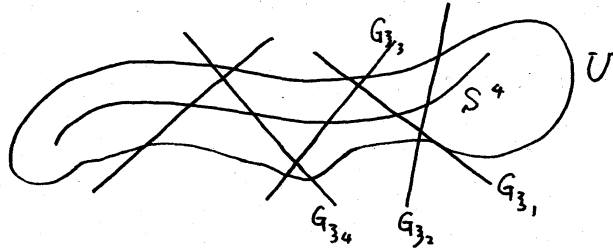
にかく open set であり, \mathbb{C} を動かせば \mathbb{P}^3 を cover する:

これは確かであるから, Lemma 4 + Lemma 5 により, \mathbb{C} を \mathbb{P}^3 上

global に矛盾なくつなぐことが出来る。これより、 $\pi^*(P^c|_{S^4})$

$$= \pi^*(P)^c \text{ の analyticity}$$

が結論された。



Anti-self-dual という条件が、どのようにして complex structure と結びついたのか、という点も、§4 で明らかになった。

§5. $D*DB = 0$ と $*DB = \pm DB$ のとき

$D*DB = 0$ の解で、 $*DB = \pm DB$ となるもの (BP の $\|F\|^2$ の最小値以外の critical point) が存在するか? という問題はまた解かれていない (Atiyah [6])。ここでは、Linear な場合について考える。

群が $U(1)$ の場合: B のかわりに A と書く。 $DA = dA$ 。

命題 4. (Atiyah [7])

$$d*dA = 0 \iff *dA = \pm dA$$

証明. (Atiyah [7])

⇐ は明らか。

\Rightarrow : δ を余微分作用素とする

$$\left[\begin{array}{l} \delta = (-1)^{np+n+1} *d* \\ = -*d* \\ (\because n=4) \end{array} \right]$$

$d*dA = 0$ のとき,

$$\Delta(*dA \pm dA) = (d\delta + \delta d)(*dA \pm dA)$$

$$= d\delta*dA \pm d\delta dA$$

$$= -d*d*dA \pm (-d*d*dA)$$

$$= -d*d dA$$

$$= 0$$

$\therefore *dA \pm dA$ は harmonic 2-form. 従って, S^4 は

compact であるから, Hodge の定理により

$$i(*dA \pm dA) \in H^2(S^4)$$

が判る. $H^2(S^4) = 0$ なるので $*dA = \pm dA$ を得る. \blacksquare

Note. A は純虚数に値を持つので, $i(*dA \pm dA)$ とした.

Yang-Mills 場とは全くちがうが, 2次元で次のようなものを考えよう.

$$\phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix} : \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}^2 \quad \text{なる実函数}$$

$$\mathcal{L} = \int_{\mathbb{R}^2} d\phi \wedge *d\phi$$

$$\left(\text{物理学者の記号では } \mathcal{L} = \int_{\mathbb{R}^2} d^2x \left(\frac{\partial \phi_a}{\partial x_i} \right)^2, \quad \begin{array}{l} a=1,2 \\ i=1,2 \end{array} \right)$$

但し x_1, x_2 は \mathbb{R}^2 の座標.)

このとき Euler-Lagrange 方程式は $d*d\phi = 0$.

Self-duality として $*d\phi = \pm d\phi$ をとると, これは $\phi = 0$

しか解を持たないのと同様にある。そこで、

$$(22) *d\phi = \pm \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} d\phi$$

は (anti-) self-duality としとる。

「 $d*d\phi = 0 \Leftrightarrow *d\phi = \pm \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} d\phi$ 」は成立するだろうか？
 もしも \Leftarrow は成り立つから \Rightarrow を調べる。

その為に座標を書き直してみよう。

$$d\phi = \frac{\partial\phi}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial\phi}{\partial x_2} dx_2, \quad *dx_1 = dx_2, \quad *dx_2 = -dx_1$$

$$\text{よして } *d\phi = \frac{\partial\phi}{\partial x_1} dx_2 - \frac{\partial\phi}{\partial x_2} dx_1$$

$$\therefore d*d\phi = \frac{\partial^2\phi}{\partial x_1^2} dx_1 \wedge dx_2 + \frac{\partial^2\phi}{\partial x_2^2} dx_1 \wedge dx_2 = \left(\frac{\partial^2\phi}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2\phi}{\partial x_2^2} \right) dx_1 \wedge dx_2$$

従って、 $d*d\phi = 0 \Leftrightarrow \phi_1, \phi_2$ は \mathbb{R}^2 上の調和函数。

$$\Rightarrow *d\phi = \pm \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} d\phi$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \frac{\partial\phi}{\partial x_1} = \pm \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \frac{\partial\phi}{\partial x_2} \\ -\frac{\partial\phi}{\partial x_2} = \pm \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \frac{\partial\phi}{\partial x_1} \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \frac{\partial\phi_1}{\partial x_1} = \pm \frac{\partial\phi_2}{\partial x_1}, & \frac{\partial\phi_2}{\partial x_1} = \mp \frac{\partial\phi_1}{\partial x_2} \\ -\frac{\partial\phi_1}{\partial x_2} = \pm \frac{\partial\phi_2}{\partial x_1}, & -\frac{\partial\phi_2}{\partial x_2} = \mp \frac{\partial\phi_1}{\partial x_1} \end{cases}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \frac{\partial\phi_1}{\partial x_1} = \frac{\partial\phi_2}{\partial x_2} \\ \frac{\partial\phi_2}{\partial x_1} = -\frac{\partial\phi_1}{\partial x_2} \end{cases} \quad \text{or} \quad \begin{cases} \frac{\partial\phi_1}{\partial x_1} = -\frac{\partial\phi_2}{\partial x_2} \\ \frac{\partial\phi_2}{\partial x_1} = \frac{\partial\phi_1}{\partial x_2} \end{cases}$$

これは Cauchy-Riemann の方程式である。 ϕ_1, ϕ_2 が共役な $\phi_1 + i\phi_2$ は正則函数だから、 \Rightarrow が言える。併し ϕ_1 が

$d * d\phi = 0$ を満たすだけなら必ずしも \Rightarrow は成立しない。

Bibliography and References

- [1] C.N. Yang and R. L. Mills ; Conservation of Isotopic Spin and Isotopic Gauge Invariance , Physical Review 96, 191 - 195 (1954).
- [2] E. S. Abers and B. W. Lee ; Gauge Theories , Physics Reports 9 C , 1 - 141 (1973).
- [3] G. Girardi , C. Meyers and M. de Roo ; On the self - Duality of Solutions of the Yang - Mills equations , Ref. Th. 2399 - CERN (Preprint) , Geneva , (1977).
- [4] M. F. Atiyah and R. S. Ward ; Instantons and Algebraic Geometry , Commun. math. Physics. 55 , 117 - 124 (1977)
- [5] M. F. Atiyah ; Classical Solutions of Yang - Mills Equations, 京都大学数理解析研究所での講演. (1977年10月3日)
- [6] M. F. Atiyah ; Morse Theory and Stable Bundles over Curves , 京都大学数理解析研究所での講演. (1977年10月4日)
- [7] M. F. Atiyah ; Classical Geometry of Yang - Mills Fields. 東京大学理学部数学教室での講演. (1977年10月7日)
- [8] H. Flanders ; Differential Forms , Academic Press (1963).

- [9] 吉川圭二 ; 場の理論におけるトンネル効果 , 素粒子論研究 54-4 , 49-56 (1977)
- [10] 小嶋泉 ; Yang-Mills 場と Fibre Bundles , 素粒子論研究 , 53-4 , 299 - 334 (1976)