

Strutture geometriche su gruppi di Lie

Simon Salamon

Conferenze tenute alla Scuola Normale, Pisa

04/10/01 Algebre di Lie e forme differenziali

11/10/01 Nilvarietà e strutture complesse

18/10/01 Metriche riemanniane

25/10/01 Forme chiuse

08/11/01 Altre applicazioni geometriche

§1 Algebre di Lie e forme differenziali

1. Definizioni e Esempi

Definizione. Un'algebra di Lie è uno spazio vettoriale V (di solito su \mathbb{R} o \mathbb{C}) dotato di un'applicazione

$$\begin{aligned} V \times V &\rightarrow V \\ (u, v) &\mapsto [u, v] \end{aligned}$$

tale che

- (i) $[u, v] = -[v, u]$;
- (ii) $[au + bv, w] = a[u, w] + b[v, w]$, $a, b \in \mathbb{R}$;
- (iii) $[u, [v, w]] + [v, [w, u]] + [w, [u, v]] = 0$.

In parole, il 'bracket' è bilineare, antisimmetrico, soddisfa l'identità di Jacobi.

Esempi. (i) $V = \mathbb{R}^n$ con $[u, v] = 0 \ \forall u, v$. Indichiamo quest'algebra 'abeliana' con \mathfrak{a}_n .

(ii) $V = \mathbb{R}^2 = \langle e_1, e_2 \rangle$ con $[e_1, e_2] = e_2$, indicato \mathfrak{f}_2 . Quest'unica relazione determina il bracket che, rispetto alla base scelta, corrisponde alla matrice di vettori $\begin{pmatrix} 0 & e_2 \\ -e_2 & 0 \end{pmatrix}$.

(iii) Qualsiasi algebra A associativa diventa un'algebra di Lie con bracket $[u, v] = uv - vu$. Questo è vero in particolare per l'insieme delle matrici $n \times n$, l'algebra che risulta viene indicata $\mathfrak{gl}(n, \mathbb{R})$. C'è ad esempio un'inclusione

$$\mathfrak{f}_2 \subset \mathfrak{gl}(2, \mathbb{R}) \quad \text{con} \quad e_1 \mapsto \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad e_2 \mapsto \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

(iv) $V = \mathbb{R}^3 = \langle e_1, e_2, e_3 \rangle$ con $[u, v] = u \wedge v$ il prodotto vettoriale.

(v) Nell'esempio precedente, si ponga $\tilde{e}_1 = \lambda e_1$, $\tilde{e}_2 = \lambda e_2$, $\tilde{e}_3 = \lambda^2 e_3$, quindi

$$[\tilde{e}_1, \tilde{e}_2] = \tilde{e}_3, \quad [\tilde{e}_2, \tilde{e}_3] = \lambda^2 \tilde{e}_3, \quad [\tilde{e}_3, \tilde{e}_1] = \lambda^2 \tilde{e}_2.$$

Lasciando $\lambda \rightarrow 0$, otteniamo l'algebra di Heisenberg \mathfrak{h}_3 .

2. La derivata esterna

Sia V uno spazio vettoriale reale. Il suo duale V^* è lo spazio di tutte le applicazioni lineari $V \rightarrow \mathbb{R}$. Possiamo definire

$$\wedge^2 V^* = \{\text{applicazioni bilineari antisimmetriche } \beta : V \times V \rightarrow \mathbb{R}\}.$$

Questo spazio ammette come base $\{e^{ij} : i < j\}$ dove $e^{ij} = e^i \wedge e^j = e^i \otimes e^j - e^j \otimes e^i$, con la convenzione che (ad esempio)

$$e^{ij}(e_1, e_2) = 1 \quad \text{se} \quad 1 = i, 2 = j.$$

Inoltre

$$\bigwedge^k V^* = \{\text{applicazioni multilineari alternanti } \gamma : \underbrace{V \times \cdots \times V}_k \rightarrow \mathbb{R}\},$$

in cui la condizione alternante vuol dire che il valore di $\gamma(v_1, \dots, v_k)$ cambia segno se qualsiasi due vettori v_i, v_j ($i \neq j$) sono scambiati.

Sia \mathfrak{g} un'algebra di Lie. Si definisca un'applicazione lineare

$$\begin{aligned} d : V^* &\rightarrow \bigwedge^2 V^* \\ d\alpha(u, v) &= -\alpha[u, v]. \end{aligned}$$

Una tale applicazione si estende in modo unico ad un'applicazione

$$d : \bigwedge^k V^* \rightarrow \bigwedge^{k+1} V^*$$

che soddisfa la legge

$$d(\beta \wedge \gamma) = d\beta \wedge \gamma + (-1)^k \beta \wedge d\gamma, \quad \beta \in \bigwedge^k \mathfrak{g}^*, \quad \gamma \in \bigwedge^\ell \mathfrak{g}^*.$$

Proposizione. $d^2 = 0$.

Dimostrazione. Sia $\alpha \in V^*$. Si considerino

$$\begin{array}{ccccc} V^* & \rightarrow & \bigwedge^2 V^* & \rightarrow & \bigwedge^3 V^* \\ \alpha & & d\alpha & & dd\alpha \end{array}$$

Basta verificare che $dd\alpha = 0$ con $d\alpha = \beta \wedge \gamma$ (in generale $d\alpha$ sarà una combinazione lineare di tali prodotti semplici). Allora

$$\begin{aligned} \alpha([[u, v], w]) &= -d\alpha([[u, v], w]) \\ &= -\beta \wedge \gamma([u, v], w) \\ &= -\beta([u, v])\gamma(w) + \gamma([u, v])\beta(w) \\ &= d\beta(u, v)\gamma(w) - d\gamma(u, v)\beta(w). \end{aligned}$$

Quindi,

$$\begin{aligned} 0 = \alpha([[u, v], w] + [[v, u], w] + [[w, u], v]) &= (d\beta \wedge \gamma - d\gamma \wedge \beta)(u, v, w) \\ &= d(\beta \wedge \gamma)(u, v, w) \end{aligned}$$

e $dd\alpha = 0$. \square

Esempio e esercizio. Se $\mathfrak{h}_3 = \langle e_1, e_2, e_3 \rangle$, la base duale di \mathfrak{h}_3^* soddisfa

$$\begin{cases} de^1 = 0, \\ de^2 = 0, \\ de^3 = -e^1 \wedge e^2. \end{cases}$$

Determinare $a \in \mathbb{R}$ per cui

$$\begin{cases} de^1 = 0, \\ de^2 = e^{12}, \\ de^3 = e^{13}, \\ de^4 = ae^{14} + be^{23}. \end{cases}$$

è il duale di un'algebra di Lie. Dire in che modo quest'algebra dipende (almeno di isomorfismo) da b .

3. Algebre nilpotenti e risolubili

Sia $V = \mathfrak{g}$ un'algebra di Lie. Il sottospazio

$$\mathfrak{g}' = [\mathfrak{g}, \mathfrak{g}] = \{[u, v] : u, v \in \mathfrak{g}\}$$

è un'ideale: soddisfa la condizione $[\mathfrak{g}', \mathfrak{g}] \subseteq \mathfrak{g}$ analoga a quella che caratterizza un sottogruppo normale.

Si definiscano due serie di sottospazi nel seguente modo:

$$\begin{aligned} \mathfrak{g}^r &= [\mathfrak{g}^{r-1}, \mathfrak{g}^{r-1}], & \mathfrak{g}^0 &= \mathfrak{g}; \\ \mathfrak{g}_{(r)} &= [\mathfrak{g}, \mathfrak{g}_{(r-1)}], & \mathfrak{g}_{(0)} &= \mathfrak{g}. \end{aligned}$$

Si osservi che $\mathfrak{g}^1 = \mathfrak{g}' = \mathfrak{g}_{(1)}$.

Definizioni.

\mathfrak{g} è risolubile se $\mathfrak{g}^k = 0$ per qualche k ,

\mathfrak{g} è nilpotente se $\mathfrak{g}_{(k)} = 0$ per qualche k .

Nel secondo caso, \mathfrak{g} è ' k -step' se inoltre $\mathfrak{g}_{(k-1)} \neq 0$.

L'inclusione $\mathfrak{g}^r \subseteq \mathfrak{g}_{(r)}$ implica che

$$\mathfrak{g}^{r+1} = [\mathfrak{g}^r, \mathfrak{g}^r] \subseteq [\mathfrak{g}, \mathfrak{g}_{(r)}] = \mathfrak{g}_{(r+1)},$$

quindi vale per ogni r . Come conseguenza, nilpotente \Rightarrow risolubile.

Come esempi: \mathfrak{h}_3 è nilpotente; \mathfrak{f}_2 è risolubile ma non nilpotente; $\mathfrak{su}(2)$ è semplice (non contiene un'ideale non propria).

Data un'algebra di Lie \mathfrak{g} , di definisca

$$\mathfrak{g}_{(k)}^o = \{\alpha \in \mathfrak{g}^* : \alpha(u) = 0 \forall u \in \mathfrak{g}_{(k)}\}.$$

Allora $\mathfrak{g}_{(0)}^o = \mathfrak{g}^o = \{0\}$ e

$$\begin{aligned} \mathfrak{g}_{(1)}^o &= (\mathfrak{g}')^o &= \{\alpha \in \mathfrak{g}^* : \alpha[u, v] = 0 \forall u, v\} \\ &= \{\alpha \in \mathfrak{g}^* : d\alpha = 0\} \\ &= \ker(d : \mathfrak{g}^* \rightarrow \wedge^2 \mathfrak{g}^*). \end{aligned}$$

Lasciamo come esercizio il

Lemma. $\mathfrak{g}_{(k)}^o = \{\alpha \in \mathfrak{g}^* : d\alpha \in \wedge^2 \mathfrak{g}_{(k-1)}^o\}$.

Tenendo conto della successione $\{0\} \subset \mathfrak{g}_{(1)}^o \subset \mathfrak{g}_{(2)}^o \subset \dots \subset \mathfrak{g}^*$,

Corollario. \mathfrak{g} è nilpotente se e solo se \mathfrak{g}^* ammette una base (e^1, \dots, e^n) tale che $de^1 = 0$
e

$$de^k \in \langle e^1, \dots, e^{k-1} \rangle, \quad k \geq 1.$$

Esempio. La definizione e le proprietà di un'algebra di Lie 4-dimensionale \mathfrak{n}_4 sono date dalla seguente tabella:

\mathfrak{n}_4	\mathfrak{n}_4^*
$[e_1, e_2] = -e_3$	$de^1 = 0$
$[e_1, e_3] = -e_4$	$de^2 = 0$
	$de^3 = e^{12}$
	$de^4 = e^{23}$
$\mathfrak{g}' = \langle e_3, e_4 \rangle$	$\mathfrak{g}_{(1)}^o = \langle e^1, e^2 \rangle$
$\mathfrak{g}_{(2)} = \langle e_4 \rangle$	$\mathfrak{g}_{(2)}^o = \langle e^1, e^2, e^3 \rangle,$
$\mathfrak{g}_{(3)} = \{0\}$	$\mathfrak{g}_{(3)}^o = \mathfrak{g}^*$

4. Gruppi di Lie

Associata ad ogni algebra di Lie di dimensione finita è un gruppo di Lie. Questa corrispondenza è più semplice quando \mathfrak{g} è nilpotente, e la descriviamo nel caso anche più facile con $\mathfrak{g}_{(2)} = 0$. Si ponga

$$u * v = u + v + \frac{1}{2}[u, v], \quad u, v \in \mathfrak{g}.$$

Allora

$$\begin{aligned} (u * v) * w &= u + v + \frac{1}{2}[u, v] + w + \frac{1}{2}[u + v, w] \\ &= u + v + w + \frac{1}{2}([u, v] + [v, w] + [u, w]) \\ &= u * (v * w). \end{aligned}$$

Inoltre, $u * 0 = u = 0 * u$ e anche $u * (-u) = 0 = (-u) * u$. In questo modo \mathfrak{g} diventa un gruppo, in generale non abeliano.

Esempio. Usando una base dell'algebra di Heisenberg \mathfrak{h}_3 per cui $[e_1, e_2] = e_3$, abbiamo

$$\mathfrak{h}_3 = \{ae_1 + be_2 + ce_3 : a, b, c \in \mathbb{R}\} = \left\{ u = \begin{pmatrix} 0 & a & c \\ 0 & 0 & b \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \right\} \subset \mathfrak{gl}(3, \mathbb{R}).$$

Tenendo conto che $u^3 = 0$,

$$e^u = I + u + \frac{1}{2}u^2 = \begin{pmatrix} 1 & a & c + \frac{1}{2}ab \\ 0 & 1 & b \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

da cui segue

$$e^u \cdot e^v = e^{u*v}.$$

Possiamo identificare il gruppo $(\mathbb{R}^3, *)$ con l'insieme

$$H_3 = \left\{ \begin{pmatrix} 0 & a & c' \\ 0 & 0 & b \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} : a, b, c' \in \mathbb{R} \right\}$$

dotato della moltiplicazione di matrici. Più in generale si ha la

Formula [Baker-Campbell-Hausdorff]

$$u * v = u + v + \frac{1}{2}[u, v] + \frac{1}{12}([u, [u, v]] - [v, [v, u]]) + \dots$$

Ad esempio,

$$\gamma(t) = e^{tu} = \begin{pmatrix} 1 & ta & tc + \frac{1}{2}t^2ab \\ 0 & 1 & tb \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \Rightarrow \dot{\gamma}(0) = \begin{pmatrix} 0 & a & c \\ 0 & 0 & b \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

Ci sono problemi di convergenza se \mathfrak{g} non è nilpotente.

Associato ad ogni algebra di Lie \mathfrak{g} , c'è una varietà differenziabile G , semplicemente connessa, dotata di una struttura di gruppo (in modo che le operazioni del gruppo siano lisce).

$$\mathfrak{g} = T_e G = \{\text{vettori tangenti a } G \text{ nell'identità}\}.$$

$[\cdot, \cdot]$ corrisponde al bracket di campi vettoriali invariati a sinistra.

Esempio. \mathfrak{f}_2 è associato al gruppo

$$F = \left\{ \begin{pmatrix} a & t \\ 0 & 1 \end{pmatrix} : a \in \mathbb{R}^*, t \in \mathbb{R} \right\}$$

che corrisponde all'insieme $\{x \mapsto ax + t\}$ di trasformazioni affini di \mathbb{R} .

5. Il gruppo ortogonale

Si consideri

$$\begin{aligned} \mathfrak{o}(3) &= \{ae_1 + be_2 + ce_3 : a, b, c \in \mathbb{R}^3\} \\ &= \left\{ \begin{pmatrix} 0 & a & -b \\ -a & 0 & c \\ b & -c & 0 \end{pmatrix} \right\} \subset \mathfrak{gl}(3, \mathbb{R}) \\ &= \{U \in M^{3,3}(\mathbb{R}) : U + U^t = 0\}. \end{aligned}$$

Il gruppo $G = O(3)$ associato è generato da $e^U = P$:

$$\begin{aligned} (E^U)^t &= (I + U + \frac{1}{2}U^2 + \dots)^t = e^{U^t} = e^{-U} \\ \Rightarrow P^t P &= e^U \cdot e^{-U} = e^0 = I. \end{aligned}$$

Quindi

$$O(3) = \{P \in M^{3,3}(\mathbb{R}) : P^t P = I\},$$

gruppo con i seguenti difetti:

(i) $O(3)$ non è connesso a causa del fatto che $\det P = \pm 1$. Infatti,

$$SO(3) = \{P \in O(3) : \det P = 1\}$$

è un sottogruppo normale di $O(3)$.

(ii) Sia $\Delta = \{v \in \mathbb{R}^3 : \|v\| \leq 1\}$. Vedremo che $SO(3)$ è omeomorfo al quoziente topologico

$$\tilde{\Delta} = \Delta / \{v \sim -v, v \in \partial\Delta\}.$$

Questo spazio non è semplicemente connesso. Si consideri il cappio

$$\gamma : [0, 1] \rightarrow \tilde{\Delta}, \quad \gamma(t) = (2t - 1, 0, 0)$$

basato nel punto $(1, 0, 0) \in \Delta$. Allora $[\gamma] \neq 0$ mentre $[\gamma]^2 \sim 0$ in $\pi_1(\tilde{\Delta})$.

6. Il gruppo unitario

Data una matrice A qualsiasi, indichiamo con $A^* = \overline{A}^t$ la trasposta coniugata di A . Ad esempio, se $v \in \mathbb{C}^n$ è un vettore colonna, allora $\langle v, w \rangle = v^*w$ è il prodotto scalare standard su \mathbb{C}^n . Una matrice A , $n \times n$, conserva questo prodotto se e solo se

$$\langle v, w \rangle = \langle Av, Aw \rangle = (Av)^*(Aw) = v^*(A^*A)w, \quad \forall v, w,$$

cioè $A^*A = I$. Quest'osservazione porta alla definizione dei gruppi matriciali

$$\begin{aligned} U(n) &:= \{A \in M^{n,n}(\mathbb{C}) : A^*A = I\}, \\ SU(n) &:= \{ \text{-----} \text{ e } \det A = 1\}. \end{aligned}$$

Le algebre di Lie corrispondenti sono determinate dal comportamento infinitesimale in un intorno dell'identità. Se $A = I + tu + O(t^2)$, allora

$$\begin{aligned} AA^* &= I + (u + u^*)t + O(t^2), \\ \det A &= 1 + (\operatorname{tr} u)t + O(t^2), \end{aligned}$$

quindi

$$\begin{aligned} \mathfrak{u}(n) &= \{u \in M^{n,n}(\mathbb{C}) : u + u^* = 0\}, \\ \mathfrak{su}(n) &= \{ \text{-----} \text{ e } \operatorname{tr} u = 0\}. \end{aligned}$$

È facile verificare che $u, v \in \mathfrak{su}(n) \Rightarrow [u, v] = uv - vu \in \mathfrak{su}(n)$.

Esercizio. $SU(2) = \left\{ \begin{pmatrix} a & b \\ -\bar{b} & \bar{a} \end{pmatrix} : |a|^2 + |b|^2 = 1 \right\}$. Segue che $SU(2)$ è omeomorfo a $S^3 = \{v \in \mathbb{R}^4 : \|v\| = 1\}$.

Lemma. Le algebre di Lie $\mathfrak{su}(2)$, $\mathfrak{so}(3)$ sono isomorfe.

Dim. Si cerchi una base (e_k) di $\mathfrak{su}(2)$ che soddisfa

$$[e_1, e_2] = e_3, \quad \text{Sc permutazioni ciclici.}$$

A questo scopo si considerino le matrici hermitiane di Pauli

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Basta definire $e_k = -\frac{1}{2}i\sigma_k \in \mathfrak{su}(2)$. \square

Inoltre, (e_k) è una base ortonormale rispetto al prodotto scalare $-2\operatorname{tr}(uv)$ su $\mathfrak{su}(2) \cong \mathbb{R}^3$. Si fissi $A \in SU(2)$. Tenendo conto che $A^* = A^{-1}$ e che matrici simili hanno la stessa traccia, anche (Ae_kA^*) è ortonormale. La matrice P del cambiamento di base ha componenti

$$P_{k\ell} = -2\operatorname{tr}(Ae_kA^*e_\ell).$$

Esercizi. (i) $P^tP = I$;

(ii) $F : A \mapsto P$ è un omomorfismo $SU(2) \rightarrow O(3)$;

(iii) $\operatorname{Im} F = SO(3)$ e $\ker F = \{I, -I\}$.

Quindi $SO(3) \cong SU(2)/\mathbb{Z}_2$ è omeomorfo a

$$S^3/\mathbb{Z}_2 = \{\text{rette che passano per } 0 \text{ in } \mathbb{R}^4\} = \mathbb{R}P^3.$$

Questo fatto giustifica la descrizione di $SO(3)$ come il quoziente $\tilde{\Delta}$. Basta identificare Δ con la 'calotta' inferiore di S^3 , e $\partial\Delta = S^2$ con l'equatore.

§2 Nilvarietà e strutture complesse

7. Algebre e gruppi in dimensione 4

Come riassunto delle definizioni in §1, si consideri la

Proposizione. A meno di isomorfismo, ci sono 3 algebre di Lie nilpotenti in dimensioni 4, ossia

$$\mathfrak{a}_4, \quad \mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3, \quad \mathfrak{n}_4,$$

i cui duali hanno basi per cui

$$\left\{ \begin{array}{l} de^k = 0 \\ \forall k \end{array} \right\}, \quad \left\{ \begin{array}{l} de^1 = 0 \\ de^2 = 0 \\ de^3 = 0 \\ de^4 = e^{23} \end{array} \right\}, \quad \left\{ \begin{array}{l} de^1 = 0 \\ de^2 = 0 \\ de^3 = e^{12} \\ de^4 = e^{23} \end{array} \right\}.$$

Dimostrazione. Abbiamo costruito una serie

$$\{0\} \subseteq \ker d = (\mathfrak{g}')^0 \subseteq \mathfrak{g}_{(2)}^0 \subset \mathfrak{g}^*.$$

Gli elementi α di $\mathfrak{g}_{(2)}^0$ soddisfano $d\alpha \in \wedge^2 \ker d$, di cui segue che $\dim \ker d \geq 2$. Inoltre, esiste una base (e^k) di \mathfrak{g}^* tale che $e^1, e^2 \in \ker d$ e $de^k \in \wedge^2 \langle e^1, \dots, e^{k-1} \rangle$ $k \geq 2$. Quindi,

$$\begin{aligned} de^3 &\in \wedge^2 \langle e^1, e^2 \rangle = \langle e^{12} \rangle, \\ de^4 &\in \wedge^2 \langle e^1, e^2, e^3 \rangle = \langle e^{12}, e^{13}, e^{23} \rangle. \end{aligned}$$

Se $de^3 = 0$, è facile cambiare la base in modo che $de^4 \in \langle e^{23} \rangle$. Quindi $\mathfrak{g} \cong \mathfrak{a}_4$ (1-step) o $\mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$ (2-step). Analogamente per il caso 3-step. \square

Il gruppo di Lie che corrisponde a \mathfrak{a}_4 è $(\mathbb{R}^4, +)$. Usando il sottogruppo \mathbb{Z}^4 , si può formare il quoziente $T^4 = \mathbb{R}^4 / \mathbb{Z}^4$, sempre un gruppo abeliano. È anche uno spazio topologico compatto, omeomorfo a $S^1 \times S^1 \times S^1 \times S^1$.

Ogni punto di T^4 è un laterale del tipo $\mathbf{x} + \mathbb{Z}^4$ quindi T^4 ammette coordinate (x^1, x^2, x^3, x^4) definite almeno di una traslazione $\mathbf{x} \mapsto \mathbf{x} + \mathbf{a}$. L'insieme di tutti questi sistemi (uno per ogni $\mathbf{a} \in \mathbb{Z}^4$) si chiama 'atlante'.

C'è un discorso analogo per le altre algebre. Il gruppo G che corrisponde a $\mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$ ha la forma $\mathbb{R} \times H_3$, ma può essere scritto

$$G = \left\{ M(\mathbf{x}) := \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x^1 \\ 0 & 1 & x^2 & x^4 \\ 0 & 0 & 1 & x^3 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} : x^i \in \mathbb{R} \right\}.$$

La legge di moltiplicazione è

$$\begin{aligned} M(\mathbf{a})M(\mathbf{x}) &= M(a^1 + x^1, a^2 + x^2, a^3 + x^3, a^4 + x^4 + a^2x^3) \\ &= M(\mathbf{a} + \mathbf{x} + a^2x^3\mathbf{e}_4), \quad \mathbf{a} \in \mathbb{Z}^4. \end{aligned}$$

Se indichiamo con \mathbb{Z}^4 il sottogruppo discreto $\{M(\mathbf{a}) : a^i \in \mathbb{Z}\}$, possiamo considerare il quoziente

$$K = \mathbb{Z}^4 \backslash G = \mathbb{Z} \backslash \mathbb{R} \times \mathbb{Z}^3 \backslash H_3 = S^1 \times \mathbb{Z}^3 \backslash H_3.$$

Un elemento di K è un laterale $\{M(\mathbf{a})M(\mathbf{x}) : \mathbf{a} \in \mathbb{Z}^4\}$ con \mathbf{x} fissato.

Mentre G è omeomorfo a \mathbb{R}^4 ,

Proposizione. $\mathbb{Z}^3 \backslash H_3$ è un S^1 -fibrato su $T^2 = S^1 \times S^1$.

Dimostrazione. Questo vuol dire che esiste un'applicazione $\pi : \mathbb{Z}^3 \backslash H_3 \rightarrow T^2$ per cui $\pi^{-1}(p)$ è sempre omeomorfo a S^1 . L'applicazione π è indotta da $M(\mathbf{x}) \mapsto (x^2, x^3)$. Quindi,

$$\pi^{-1}(p) = \{x^4 + a^4 + a^2 x^3 : x^3 \text{ è fissato mod } \mathbb{Z}\} \approx S^1.$$

8. Forme differenziali su G e K

L'esistenza delle coordinate ci permette di estendere la definizione di d .

Differenziale di una funzione. Si fissi $p \in G$. Due funzioni differenziabili (nel senso C^∞) nelle variabili x^k hanno lo stesso 'germ' in p se coincidono su qualche intorno di p ; indichiamo questa classe di equivalenza con $[f]$. Ponendo

$$\begin{aligned} \mathcal{I} &= \{[f] : f(p) = 0\} \\ \mathcal{I}^2 &= \{[fg] : f(p) = 0, g(p) = 0\}, \end{aligned}$$

lo spazio vettoriale quoziente $T_p^* = \mathcal{I}/\mathcal{I}^2$ si chiama lo 'spazio cotangente' a G in p . Se f è una funzione definita in un intorno di p , si definisca

$$df := [f - f(p)] + \mathcal{I}^2 \in T_p^*.$$

Si può verificare:

- (i) $dc = 0$ se c è costante;
- (ii) $d(fg) = df g(p) + f(p) dg$;
- (iii) T_p^* ha dimensione 4 e una base (dx^1, \dots, dx^4) .

Al variare di p si può scrivere semplicemente $d(fg) = df g + f dg$. \square

Per collegare questo discorso con la struttura di $\mathfrak{g} = \mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$, si può identificare, per qualsiasi p , T_p^*G con \mathfrak{g}^* ponendo

$$\begin{cases} e^k = dx^k, & k = 1, 2, 3, \\ e^4 = -dx^4 + x^2 dx^3. \end{cases}$$

Segue che

(i) le 1-forme e^k sono invarianti rispetto alla moltiplicazione da un qualsiasi elemento fisso $M(\mathbf{a}) \in G$ a sinistra:

$$\begin{aligned} dx^k &\mapsto d(a^k + x^k) = dx^k, & k = 1, 2, 3, \\ -dx^4 + x^2 dx^3 &\mapsto -d(a^4 + x^4 + a^2 x^3) + (a^2 + x^2)d(a^3 + x^3) = -dx^4 + x^2 dx^3. \end{aligned}$$

Questo spiega perchè la scelta di p non è importante.

(ii) le equazioni per \mathfrak{g}^* sono consistente con la condizione $d^2 = 0$:

$$\text{e.g.} \quad de^4 = d(dx^4 + x^2 dx^3) = dx^2 \wedge dx^3 = e^{23}.$$

Ogni $\bigwedge^k \mathfrak{g}^*$ corrisponde ad un sottospazio di dimensione finita dello spazio Ω^k di tutte le k -forme che variano in modo C^∞ da punto in punto:

$$\begin{array}{ccccccc} C^\infty & \rightarrow & \Omega^1 & \rightarrow & \Omega^2 & \rightarrow & \Omega^3 & \rightarrow \\ & & \uparrow & & \uparrow & & \uparrow & \\ & & \mathfrak{g}^* & \rightarrow & \bigwedge^2 \mathfrak{g}^* & \rightarrow & \bigwedge^3 \mathfrak{g}^* & \rightarrow \end{array}$$

Ad esempio, dx^4 è un elemento di Ω^1 ma non \mathfrak{g}^* .

Problema. Trovare funzioni complesse z^1, z^2 tale che

- (i) $dz^1 \wedge dz^2 \wedge d\bar{z}^1 \wedge d\bar{z}^2 \neq 0$;
- (ii) Il sottospazio $\langle dz^1, dz^2 \rangle$ di \mathfrak{g}_c^* è invariante.

La seconda condizione vuol dire che il sottospazio è generato dalle combinazioni di e^k con coefficienti costanti.

Una soluzione:

$$\begin{aligned} z^1 &= x^2 + ix^3, \\ z^2 &= x^1 + ix^4 + \frac{1}{2}(x^2)^2. \end{aligned}$$

Questo implica che

$$\begin{aligned} dz^1 &= e^2 + ie^3, \\ dz^2 &= e^1 + i(-e^4 + x^2 dx^3) + x^2 dx^2 = e^1 - ie^4 + x^2(e^2 + ie^3), \end{aligned}$$

quindi $\langle dz^1, dz^2 \rangle = \langle e^1 - ie^4, e^2 + ie^3 \rangle$.

9. Strutture complesse sulle algebre di Lie

Sia \mathfrak{g} un'algebra di Lie su \mathbb{R} . La complessificazione \mathfrak{g}_c è l'algebra di Lie su \mathbb{C} con spazio vettoriale $\mathfrak{g} + i\mathfrak{g}$ e il bracket esteso in modo \mathbb{C} -lineare.

Definizioni. Sia \mathfrak{g} un'algebra di Lie su \mathbb{R} di dimensione pari.

(i) Una struttura quasi complessa (s.q.c.) su \mathfrak{g} è un'applicazione lineare $J : \mathfrak{g} \rightarrow \mathfrak{g}$ tale che $J^2 = -1$. Equivale all'esistenza di un sottospazio A di \mathfrak{g}_c tale che $\mathfrak{g}_c = A \oplus \bar{A}$; A è l'autospazio

$$\{u \in \mathfrak{g}_c : Ju = iu\} = \{v - iJv : v \in \mathfrak{g}\}$$

(J viene estesa a \mathfrak{g}_c in modo \mathbb{C} -lineare).

(ii) Se A è un sottoalgebra, cioè $[A, A] \subseteq A$, la struttura J si chiama integrabile o complessa. La struttura J si chiama abeliana se $[A, A] = 0$.

Il bracket non c'entra in (i), che è un concetto valido per qualsiasi spazio vettoriale di dimensione pari.

Esempi. (i) $\dim \mathfrak{g} = 2$. Ogni algebra di Lie reale di dimensione 2 è isomorfa a \mathfrak{a}_2 oppure \mathfrak{f}_2 . Sia \mathfrak{g} una tale algebra con base $\langle e_1, e_2 \rangle$. Allora $\dim_{\mathbb{C}} \mathfrak{g}_{\mathbb{C}} = 2$. Un sottospazio $A = \langle e_1 + \lambda e_2 \rangle$ definisce una struttura quasi complessa qualora $\lambda \notin \mathbb{R}$. È automaticamente integrabile e abeliana.

(ii) $\dim \mathfrak{g} = 4$. Data una s.q.c. su \mathbb{R}^4 , esiste una base (e_k) rispetto alla quale

$$J = \begin{pmatrix} 0 & -I \\ I & 0 \end{pmatrix},$$

cioè $Je_1 = e_3$ ($\Rightarrow Je_3 = -e_1$) e $Je_2 = e_4$ ($\Rightarrow Je_4 = -e_2$). Se X è una matrice invertibile (cioè, un elemento di $GL(4, \mathbb{R})$) che commuta con A allora

$$X = \begin{pmatrix} A & B \\ -B & A \end{pmatrix} \quad \text{e corrisponde a } A + iB \in M^{2,2}(\mathbb{C}).$$

Corollario. L'insieme \mathcal{Z}_4 delle s.q.c. su \mathbb{R}^4 è

$$\{XJX^{-1} : X \in GL(4, \mathbb{R})\} \cong \frac{GL(4, \mathbb{R})}{GL(2, \mathbb{C})}.$$

Se $\mathfrak{g} = \mathfrak{a}_4$ (con una scelta di base), ogni elemento di \mathcal{Z}_4 determina una struttura complessa abeliana su \mathfrak{g} .

Sia $\mathfrak{g} = \mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$ con una base (e_k) per cui $[e_2, e_3] = -e_4$. Allora un elemento di \mathcal{Z}_4 non è integrabile in generale. Ad esempio, J sopra corrisponde a

$$A = \langle e_1 - ie_3, e_2 - ie_4 \rangle$$

e $[e_1 - ie_3, e_2 - ie_4] = ie_4 \notin A$. Invece,

$$B = \langle e_1 + ie_4, e_2 - ie_3 \rangle$$

determina una struttura complessa abeliana. La scelta dei segni non è importante, ma garantisce che B^o è lo spazio $\langle dz^1, dz^2 \rangle$ alla fine della sottosezione precedente.

10. La varietà di Iwasawa

Sia

$$H_3^{\mathbb{C}} = \left\{ \begin{pmatrix} 1 & z^1 & z^3 \\ 0 & 1 & z^2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} : z^k \in \mathbb{C} \right\}$$

$$\mathbb{Z}^6 = \left\{ \begin{pmatrix} 1 & a^1 & a^3 \\ 0 & 1 & a^2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} : a^k \in \mathbb{Z}[i] \right\}$$

$$L = \mathbb{Z}^6 \setminus H_3^{\mathbb{C}}.$$

L è una varietà complessa: ammette dei sistemi di coordinate locali con funzioni a transizione

$$(z^1, z^2, z^3) \mapsto (z^1 + a^1, z^2 + a^2, z^3 + a^3 + a^1 z^2).$$

Anche H_c^3 è una varietà complessa, ma si identifica semplicemente con \mathbb{C}^3 .

Si considerino le seguenti 1-forme invarianti a sinistra su H_3^c :

$$\begin{aligned} dz^1 &= e^1 + ie^2 = \omega^1, \\ dz^2 &= e^3 + ie^4 = \omega^2, \\ -dz^3 + z^1 dz^2 &= e^5 + ie^6 = \omega^3. \end{aligned}$$

Ne segue

$$\begin{cases} de^k = 0, & k \leq 4, \\ de^5 = e^{13} + e^{42}, \\ de^6 = e^{14} + e^{23}. \end{cases}$$

Allora (e^k) è una base di \mathfrak{g}^* dove \mathfrak{g} è l'algebra di Lie su \mathbb{R} sottostante \mathfrak{h}_{3c} :

$$\begin{array}{ll} \mathfrak{h}_3 & \text{è un'algebra di Lie di } \dim 3 \text{ su } \mathbb{R} \\ \mathfrak{h}_{3c} & \text{-----} \dim 3 \text{ su } \mathbb{C}, \quad \mathfrak{h}_{3c}^* = \langle \omega^1, \omega^2, \omega^3 \rangle \\ \mathfrak{g} = \mathfrak{h}_{3cr} & \text{è un'algebra di Lie di } \dim 6 \text{ su } \mathbb{R}, \quad \mathfrak{g}^* = \langle e^1, \dots, e^6 \rangle. \end{array}$$

Compllessificando di nuovo, è noto che si ottiene un isomorfismo di algebre di Lie $\mathfrak{h}_{3cr} \cong \mathfrak{h}_{3c} \oplus \overline{\mathfrak{h}_{3c}}$. Adesso spieghiamo questo fatto in termini di 1-forme.

Per definizione, l'algebra \mathfrak{g} ammette una struttura complessa naturale, che corrisponde allo spazio

$$\Lambda^{1,0} = \langle dz^1, dz^2, dz^3 \rangle = \langle e^1 + ie^2, e^3 + ie^4, e^5 + ie^6 \rangle$$

di 1-forme complesse definite in ogni punto di H_3^c . Infatti, $\Lambda^{1,0}$ è l'annullatore della sottoalgebra

$$T^{0,1} = \langle e_1 + ie_2, e_3 + ie_4, e_5 + ie_6, \rangle$$

che per convenzione pensiamo come autospazio \overline{A} di J con l'autovalore $-i$. Dal fatto che $Je_1 = e_2$, segue che

$$\begin{aligned} (Je^1)(e_2) &= e^1(Je_2) = e^1(-e_1) = -1, \\ \Rightarrow Je^1 &= -e^2, \quad Jdz^1 = i dz^1. \end{aligned}$$

Si dice che le forme dz^k sono del tipo $(1, 0)$.

Più in generale, sia G un gruppo di Lie con algebra \mathfrak{g} su \mathbb{R} , dimensione $2n$. Una struttura complessa su \mathfrak{g} definisce una decomposizione

$$\begin{aligned} \mathfrak{g}_c^* &= \Lambda^{1,0} \oplus \Lambda^{0,1} \\ \Rightarrow \bigwedge^2 \mathfrak{g}_c^* &= \Lambda^{2,0} \oplus \Lambda^{1,1} \oplus \Lambda^{0,2}. \end{aligned}$$

Dato che $\Lambda^{1,0}$ è contenuto nello spazio cotangente $\mathfrak{g}_c^* = (T_e^*)_c$ a G nell'identità, è definita un sottospazio $\Lambda_p^{1,0}$ di $(T_p^*)_c$ per ogni $p \in G$ per traslazione a sinistra. Inoltre,

$$\begin{aligned} A \text{ è un sottoalgebra di } \mathfrak{g}_c &\Leftrightarrow [u, v] \in \overline{A}, \quad \forall u, v \in \overline{A} \\ &\Leftrightarrow d\alpha(u, v) = 0, \quad \forall \alpha \in \Lambda^{1,0}, \forall u, v \in \overline{A} \\ &\Leftrightarrow d\alpha \in \Lambda^{2,0} \oplus \Lambda^{1,1}, \quad \forall \alpha \in \Lambda^{1,0}. \end{aligned}$$

La condizione di integrabilità è quindi

$$d(\Lambda^{1,0}) \subseteq \Lambda^{1,1} \oplus \Lambda^{2,0} \quad **$$

Questa condizione ha senso non solo nel senso algebrico, ma anche punto per punto. Dato che

$$d(f\alpha) = df \wedge \alpha + f d\alpha,$$

se $d\alpha$ ha zero componente in $\Lambda^{0,2}$ vale lo stesso per $d(f\alpha)$.

Teorema (segue da Newlander-Nirenberg). Se vale **, allora esistono coordinate locali z^1, \dots, z^n su G tale che $Jdz^k = i dz^k$.

Il viceversa segue immediatamente. Dati due sistemi di coordinate z^i, w^j ,

$$dz^i = \sum \frac{\partial z^i}{\partial w^j} dw^j + \frac{\partial w^i}{\partial \bar{w}^j} d\bar{w}^j.$$

Se $dw^j \in \Lambda^{1,0}$ allora $\partial z^i / \partial \bar{w}^j = 0$ e le funzioni a trasizione sono olomorfe.

Esempi. (i) Ponendo $\Lambda^{1,0} = \langle e^1 + ie^2, e^3 - ie^4, e^5 - ie^6 \rangle$ definisce una struttura complessa dato che

$$d(e^5 - ie^6) = e^{13} + e^{42} - ie^{14} - ie^{23} = (e^1 - ie^2) \wedge (e^3 - ie^4) \in \Lambda^{1,1}.$$

La conclusione del Teorema è soddisfatto dall'esistenza delle coordinate $z^1, \bar{z}^2, \bar{z}^3$ per cui $\Lambda^{1,0} = \langle dz^1, d\bar{z}^2, d\bar{z}^3 \rangle$.

(ii) Analogamente, $\Lambda^{1,0} = \langle e^1 + ie^2, e^3 - ie^4, e^5 + ie^6 \rangle = \langle dz^1, d\bar{z}^2, d(-z^3 + z^1 z^2) \rangle$.

L'applicazione $\pi : H_3^c \rightarrow \mathbb{C}^2$ definita da

$$\begin{pmatrix} 1 & z^1 & z^3 \\ 0 & 1 & z^2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \mapsto (z^1, z^2)$$

induce una fibrazione $L \rightarrow T^4$ con fibra T^2 . Inoltre,

$$\pi^* T_p^*(T^4) = \langle e^1, e^2, e^3, e^4 \rangle =: \mathbb{D}.$$

Lo spazio tangente alla fibra è $\mathbb{D}^\theta = \langle e_5, e_6 \rangle$.

Teorema. Sia J una struttura complessa su \mathfrak{h}_{3cr} . Allora $J\mathbb{D} = \mathbb{D}$.

Dimostrazione. Sia $\Lambda^{1,0} = \{u \in \mathfrak{g}_c^* : Ju = iu\}$. Allora

$$\dim(\langle e^1, e^2, e^3, e^4, e^5 \rangle_c \cap \Lambda^{1,0}) = 2.$$

Se $\dim(\mathbb{D}_c \cap \Lambda^{1,0}) = 2$ allora $J\mathbb{D} = \mathbb{D}$. Segue che esiste una $(1,0)$ -forma $\delta + e^5$ con $\delta \in \mathbb{D}$.

$$\Rightarrow de^5 \in \Lambda^{2,0} \oplus \Lambda^{1,1} \Rightarrow de^5 \in \Lambda^{1,1}.$$

Analogamente per e^6 , e quindi

$$\begin{aligned} \omega^1 \wedge \omega^2 &= d\omega^3 = de^5 + ide^6 \in \Lambda^{1,1} \\ \Rightarrow J\omega^1 \wedge J\omega^2 &= \omega^1 \wedge \omega^2 \Rightarrow \langle J\omega^1, J\omega^2 \rangle = \langle \omega^1, \omega^2 \rangle. \end{aligned}$$

Quindi, il sottospazio $\langle \omega^1, \omega^2 \rangle$ di \mathfrak{g}_c^* è J -invariante e coincide con $\mathbb{D}_c \cap \Lambda^{1,0}$. \square

Come corollario, data una struttura complessa J su L , esiste una struttura complessa \hat{J} su T^4 per cui $\pi : L \rightarrow T^4$ è olomorfa.

§3 Metriche riemanniane

11. Forme simmetriche

Il discorso che segue si applica a qualsiasi varietà differenziabile M , compreso un aperto di \mathbb{R}^n . In ogni punto $p \in M$ è definito lo spazio cotangente T_p^* e il suo duale T_p . Nel caso di un gruppo di Lie G , T_p si può identificare con $T_e = \mathfrak{g}$ per traslazione a sinistra. Più in generale, lo spazio tangente T_p di una varietà G/H di laterali (H qualsiasi sottogruppo chiuso di G) si può identificare con $\mathfrak{g}/\mathfrak{h}$.

Sia $\{e_1, \dots, e_n\}$ una base di T_p . Il prodotto scalare per cui $\{e_k\}$ è ortonormale è l'oggetto

$$g = \sum_{k=1}^n e^k \otimes e^k \in S^2 T_p^*,$$

che definisce un'applicazione $T_p \times T_p \rightarrow \mathbb{R}$ bilineare simmetrica in questo modo:

$$g(e_\ell, e_m) = \sum_k e^k(e_\ell) e^k(e_m) = \delta_{\ell m}.$$

Esempio. Sia $(t, u, v) \in \mathbb{R}^3$, e si consideri

$$\begin{cases} e^1 = dt, \\ e^2 = du + vdt, \\ e^3 = dv - udt \end{cases} \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} de^1 = 0, \\ de^2 = dv \wedge dt = e^{31}, \\ de^3 = -du \wedge dt = e^{12}. \end{cases}$$

Il fatto che i coefficienti siano costanti ci dice che $\langle e^1, e^2, e^3 \rangle^*$ ha la struttura di un'algebra di Lie. Di più interesse è la metrica

$$\begin{aligned} g &= (dt)^2 + (du + vdt)^2 + (dv - udt)^2 \\ &= (1 + u^2 + v^2)(dt)^2 + (du)^2 + (dv)^2 + 2(vdu - udv)dt, \end{aligned}$$

dove $2dudt$ sta per $du \otimes dt + dt \otimes du$. Scritta in questa forma, la metrica definisce l'elemento di lunghezza infinitesimale ds^2 , che generalizza quella di Pitagora $(ds)^2 = (dt)^2 + (dx)^2 + (dy)^2$. Ci permette di calcolare la lunghezza di una curva mediante la formula

$$\mathcal{L}(\gamma) = \int_\gamma ds.$$

Rispetto alle coordinate t, x, y , la metrica g è rappresentata dalla matrice

$$\begin{pmatrix} 1 + u^2 + v^2 & v & -u \\ v & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Problema. Data una metrica g in termini di coordinate, esistono nuove coordinate x^1, \dots, x^n per cui $g = \sum_{k=1}^n (dx^k)^2$? Se g può essere trasformata in questa forma standard, g si dice 'piatta'.

La metrica è piatta se esiste una base ortonormale $\{\tilde{e}^1, \dots, \tilde{e}^n\}$ di 1-forme *chiuse*. La condizione $d\tilde{e}^k = 0$ implica l'esistenza di una funzione x^k per cui $\tilde{e}^k = dx^k$.

Lemma fondamentale. Sia $\{e^k\}$ una base di 1-forme. Esiste un'unica 'matrice' di 1-forme (ω_ℓ^k) tale che

$$(i) \quad de^k = \sum_{\ell} \omega_\ell^k \wedge e^\ell, \quad (ii) \quad \omega_\ell^k + \omega_k^\ell = 0.$$

Dimostrazione dell'unicità. Date due soluzioni $(\omega_\ell^k), (\tilde{\omega}_\ell^k)$, sia $\omega_\ell^k - \tilde{\omega}_\ell^k = \sum_m f_{\ell m}^k e^m$. Allora (i) implica

$$\begin{aligned} 0 &= \sum_{\ell, m} f_{\ell m}^k e^m \wedge e^\ell = \sum_{\ell < m} (f_{m\ell}^k - f_{\ell m}^k) e^\ell \wedge e^m \\ &\Rightarrow f_{\ell m}^k = f_{m\ell}^k. \end{aligned}$$

Inoltre, $f_{\ell m}^k + f_{km}^\ell = 0$. Quindi,

$$f_{\ell m}^k = -f_{km}^\ell = -f_{mk}^\ell = f_{\ell k}^m = f_{k\ell}^m = -f_{m\ell}^k = -f_{\ell m}^k,$$

and $f_{\ell m}^k = 0$. Corrisponde al fatto che i due sottospazi

$$S^2V \otimes V \subset V \otimes V \otimes V \supset V \otimes \Lambda^2V$$

hanno intersezione zero.

Definizione. $\Omega_\ell^k = d\omega_\ell^k - \sum_m \omega_m^k \wedge \omega_\ell^m$ sono le cosiddette 2-forme di curvatura. Si osservi che anche la matrice (Ω_ℓ^k) è anti-simmetrica.

Soluzione del problema. g è piatta se e solo se si annullano tutte le Ω_ℓ^k .

Esempio.

$$\begin{aligned} 0 = de^1 &= \omega_2^1 \wedge e^2 + \omega_3^1 \wedge e^3 \\ e^{31} &= -\omega_2^1 \wedge e^1 + \omega_3^2 \wedge e^3 \\ e^{12} &= -\omega_3^1 \wedge e^1 - \omega_3^2 \wedge e^2 \end{aligned}$$

È facile verificare che l'unica soluzione è $\omega_2^1 = 0 = \omega_3^1, \omega_3^2 = -e^1$. Segue che

$$\begin{aligned} \Omega_3^2 &= d\omega_3^2 - \omega_1^2 \wedge \omega_3^1 = 0, \\ \Omega_1^3 &= d\omega_1^3 - \omega_2^3 \wedge \omega_1^2 = 0, \\ \Omega_2^1 &= d\omega_2^1 - \omega_3^1 \wedge \omega_2^3 = 0, \end{aligned}$$

e g è piatta. In seguito, troveremo funzioni $x^2 = x$ e $x^3 = y$ tale che

$$(du + vdt)^2 + (dv - udt)^2 = (dx)^2 + (dy)^2.$$

12. Connessioni e curvatura

Definizione. Data una metrica $g = \sum_{k=1}^n e^k \otimes e^k$, la derivata covariante di e^k è definita da

$$\nabla e^k = \sum_{\ell} \omega_\ell^k \otimes e^\ell.$$

Nella presenza di funzioni, quest'applicazione si estende con la legge

$$\nabla(f\alpha) = f\nabla\alpha + df \otimes \alpha,$$

che è compatibile con la commutatività del diagramma

$$\begin{array}{ccccccc} T^* & \xrightarrow{\nabla} & T^* \otimes T^* & \xrightarrow{\nabla_1} & \Lambda^2 T^* \otimes T^* & \rightarrow & \\ \parallel & & \downarrow & & \downarrow & & \\ T^* & \xrightarrow{d} & \Lambda^2 T^* & \xrightarrow{d} & \Lambda^3 T^* & \rightarrow & \dots \end{array}$$

L'estensione ∇_1 è definita da $\nabla_1(\alpha \otimes \beta) = d\alpha \otimes \beta - \alpha \wedge \nabla\beta$. Quindi

$$\begin{aligned} \nabla_1(\nabla e^k) &= \sum_{\ell} (d\omega_{\ell}^k \otimes e^{\ell} - \omega_{\ell}^k \wedge \nabla e^{\ell}) \\ &= \sum_{\ell} (d\omega_{\ell}^k - \sum_m \omega_m^k \wedge \omega_{\ell}^m) \otimes e^{\ell} \\ &= \sum_{\ell} \Omega_{\ell}^k \otimes e^{\ell}. \end{aligned}$$

Conviene anche definire, per ogni vettore tangente X , un operatore $\nabla_X : T^* \rightarrow T^*$ ottenuto dalla 'contrazione' tra ω_{ℓ}^k e X :

$$\nabla_X e^k = \sum_{\ell} \omega_{\ell}^k(X) e^{\ell}.$$

L'azione di ∇_X si estende in un modo naturale agli spazi duali e ai prodotti tensoriali, come $T = (T^*)^*$, $T^* \otimes T^*$ e $T^* \otimes T = \text{End } T$. Ad esempio,

$$\begin{aligned} \nabla_X g &= \sum_k \left[(\nabla_X e^k) \otimes e^k + e^k \otimes (\nabla_X e^k) \right] \\ &= \sum_{k,\ell} (\omega_{\ell}^k(X) + \omega_k^{\ell}(X)) e^k \otimes e^{\ell} \\ &= 0. \end{aligned}$$

Le 2-forme Ω_{ℓ}^k di curvatura misurano il non-annullamento di $\nabla_1 \circ \nabla$. Se $\nabla e^1 = 0$ allora $\Omega_k^1 = 0$. Nella direzione contraria, il teorema di Frobenius per le varietà differenziabili può essere utilizzato a provare il

Teorema. Se $\Omega_{\ell}^k = 0$ for ogni k, ℓ , allora esiste una base $\{f^k\}$ di 1-forme (in un intorno di ogni punto) per cui $\nabla f^k = 0$ per ogni k .

Partendo da (f^k) , possiamo applicare il processo o Gram-Schmidt ad ottenere una base ortonormale (e^k) . Il fatto che $\nabla_X g = 0$ garantisce che $\nabla e^k = 0$. Questa implica che $de^k = 0$ e (in un intorno di ogni punto) esiste una funzione x^k per cui $e^k = dx^k$. Quindi,

$$g = \sum dx^k \otimes dx^k,$$

e g è piatta.

Esempio. Si ricordi la metrica

$$g = \sum_k e^k \otimes e^k \quad \text{con} \quad \begin{cases} e^1 = dt, \\ e^2 = du + v dt, \\ e^3 = dv - u dt, \end{cases}$$

Abbiamo calcolato ω_ℓ^k , da cui segue che

$$\nabla e^1 = 0, \quad \nabla e^2 = -e^1 \otimes e^3, \quad \nabla e^3 = e^1 \otimes e^2,$$

e inoltre $\Omega_\ell^k = 0$. Dobbiamo trovare le coordinate x^1, x^2, x^3 per cui la base (dx^k) è ortonormale, quindi $\nabla dx^k = 0$. Sia

$$\begin{aligned} dx^1 &= f e^1 + g e^2 + h e^3 \\ \Rightarrow 0 = \nabla dx^1 &= df \otimes e^1 + g \otimes (-e^1 \otimes e^3) + dg \otimes e^2 + h \otimes (e^1 \otimes e^2) + dh \otimes e^3 \\ &\Rightarrow df = 0, \quad dg = -h e^1, \quad dh = g e^1. \end{aligned}$$

In particolare, f deve essere costante. Dato che $e^1 = dt$ possiamo prendere g, h funzioni di t , e una soluzione è

$$\begin{aligned} f &= \text{costante}, \quad \begin{cases} g'(t) = h(t), \\ h'(t) = -g(t) \end{cases} \\ \Rightarrow g''(t) &= -g(t), \quad h''(t) = -h(t). \end{aligned}$$

Una soluzione è

$$\begin{cases} x^1 = t, \\ x^2 = u \cos t + v \sin t, \\ x^3 = -u \sin t + v \cos t. \end{cases}$$

Si verifica che

$$(dx^2)^2 + (dx^3)^2 = (du + v dt)^2 + (dv - u dt)^2.$$

La conclusione è che g è un'espressione della solita metrica euclidea di \mathbb{R}^3 riferita ad una 'trasformata elicoide'.

13. Il tensore di Riemann

Sia $\{e^k\}$ una base ortonormale di 1-forme. Si scrivi

$$\Omega_\ell^k = \sum_{i,j} R_{klij} e^i \otimes e^j.$$

Allora

$$\begin{aligned} R_{klij} &= -R_{lkij}, \\ R_{klij} &= -R_{klji}, \\ R_{klij} + R_{kijl} + R_{ijlk} &= 0. \end{aligned}$$

La seconda equazione segue perchè Ω_ℓ^k sono 2-forme. La terza è la 'prima identità di Bianchi'; segue dal fatto che $\wedge \circ \nabla_1 \circ \nabla = d \circ d = 0$. È ben noto che queste identità implicano anche le seguenti.

Corollario. $R_{klij} = R_{ijkl}$ e $R_{[ijkl]} = 0$.

Le parentesi quadre indicano un'antisimmetria totale (cioè la somma alternante su tutte e 24 le permutazioni di i, j, k, ℓ). Quindi R appartiene allo spazio

$$\mathcal{R} = \ker \left(\ker : S^2(\wedge^2 T^*) \rightarrow \wedge^4 T^* \right).$$

Sia $N = n(n-1)/2$. Allora \mathcal{R} è uno spazio vettoriale di dimensione

$$\dim \mathcal{R} = \frac{N(N+1)}{2} - \binom{n}{4} = \frac{1}{12}n^2(n^2-1),$$

che è data in dimensioni basse dalla tabella

n	$\dim \mathcal{R}$
2	1 = 1 + 0
3	6 = 6 + 0
4	20 = 10 + 10
5	50 = 15 + 35
6	105 = 21 + 84
7	196 = 28 + 168

Abbiamo scomposto la dimensione di \mathcal{R} per indicare prima le componenti del cosiddetto tensore di Ricci:

Definizione. $\text{Ric}_{\ell j} = \sum_k R_{k\ell k j}$.

Il tensore di Ricci ha lo stesso tipo algebrico della metrica g , cioè $\text{Ric} \in S^2 T^*$, e la parte complementare di R si chiama il tensore di Weyl:

$$R = \text{Ric} + \text{Weyl}.$$

In 3 dimensioni, bastano le componenti $R_{1212}, R_{1313}, R_{2323}, R_{1213}, R_{1223}, R_{1323}$, equivalentemente

$$\begin{aligned} \text{Ric}_{11} &= R_{2121} + R_{3131} \\ \text{Ric}_{22} &= R_{1212} + R_{3232} \\ \text{Ric}_{33} &= R_{1313} + R_{2323} \\ \text{Ric}_{12} &= R_{3132} \\ \text{Ric}_{13} &= R_{2123} \\ \text{Ric}_{23} &= R_{1213} \end{aligned}$$

per determinare R .

§4 Forme chiuse

14. Strutture quasi Hermitiane

Supponiamo che \mathfrak{g} è un'algebra di Lie di dimensione pari, dotata di una metrica g . Data una struttura quasi complessa J su \mathfrak{g} , è naturale richiedere che J sia ortogonale, cioè

$$g(JX, JY) = g(X, Y), \quad \forall X, Y \in \mathfrak{g}.$$

In questo caso, esiste una forma bilineare antisimmetrica ω definita da

$$\omega(X, Y) = g(JX, Y) = g(-X, JY) = -\omega(Y, X).$$

L'endomorfismo J e le forme g, ω determinano tensori (invarianti a sinistra) su un gruppo di Lie G con algebra \mathfrak{g} . Il discorso seguente vale più in generale per tensori di questo tipo (ma non necessariamente invarianti) su una varietà differenziabile M^{2n} di dimensione pari.

In termini di una base ortonormale (e^k) di \mathfrak{g}^* , possiamo scrivere

$$g = \sum e^k \otimes e^k, \quad \omega = \frac{1}{2} \sum J e^k \wedge e^k,$$

$\{J e^k\}$ essendo un'altra base ortonormale. Si può inoltre scegliere la base in modo che $J e^{2k} = e^{2k-1}$.

Definizione. La struttura definita da g, J, ω si chiama kähleriana se (i) J è integrabile e (ii) $d\omega = 0$.

Le condizioni (i) e (ii) sono analoghe. Abbiamo visto che (i) implica l'esistenza delle coordinate per cui $J dz^k = i dz^k$. Se $z^k = x^k + iy^k$ allora $J dx^k = -dy^k$ e $J dy^k = dx^k$. In termini di basi duali, si può scrivere

$$J = \sum \left(dx^k \otimes \frac{\partial}{\partial y^k} - dy^k \otimes \frac{\partial}{\partial x^k} \right) \in T^* \otimes T = \text{End } T.$$

Dall'altra parte, se $d\omega = 0$, il teorema di Darboux (più facile di quella per la J) implica che esistono coordinate $x^1, \dots, x^n, y^1, \dots, y^n$ tale che

$$\omega = \sum_1^n dx^k \wedge dy^k.$$

Esempio. Si ricordi il quoziente discreto $K = S^1 \times (\mathbb{Z}^3 \setminus H)$ associato all'algebra di Lie $\mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$. Si fissi la metrica $g = \sum e^k \otimes e^k$ per cui (e^k) è una base di \mathfrak{g}^* con

$$\begin{cases} de^k = 0, & k = 1, 2, 3, \\ de^4 = e^{23}. \end{cases}$$

Una s.q.c. è determinata da un endomorfismo $J : \mathfrak{g}^* \rightarrow \mathfrak{g}^*$ con $J^2 = -1$. Allora

$$\begin{aligned} J \text{ è } g\text{-ortogonale} & \Rightarrow -J e^1 = x e^2 + y e^3 + z e^4, \quad x^2 + y^2 + z^2 = 1 \\ & \Rightarrow \omega = \frac{1}{2} (J e^1 \wedge e^1 + J f \wedge f), \end{aligned}$$

con f un versore in $\langle e^2, e^3, e^4 \rangle$. Il termine $Jf \wedge f$ è determinato da Je^1 al meno del segno, quindi l'insieme delle s.q.c. ortogonali in $\mathfrak{g} \cong \mathbb{R}^4$ è l'unione di due 2-sfere:

$$\mathcal{Z}_4^g = S_+^2 \sqcup S_-^2.$$

Ponendo

$$\begin{aligned} \omega_1 &= e^{12} + e^{34}, & \text{che corrisponde a } & J_1 e^1 = -e^2, \quad J_1 e^3 = e^4; \\ \omega_2 &= e^{13} + e^{42}, & & J_2 e^1 = -e^3, \quad J_2 e^4 = -e^2; \\ \omega_3 &= e^{14} + e^{23}, & & J_3 e^1 = -e^4, \quad J_3 e^2 = -e^3. \end{aligned}$$

possiamo identificare

$$S_+^2 = \{x\omega_1 + y\omega_2 + z\omega_3 : x^2 + y^2 + z^2 = 1\}.$$

Si ricordi che J_3 è una struttura complessa. Corrisponde a $\Lambda^{1,0} = \langle e^1 + ie^4, e^2 + ie^3 \rangle$ ed è abeliana:

$$d(\Lambda^{1,0}) = \langle e^{23} \rangle \subset \Lambda^{1,1}.$$

Dall'altra parte,

$$d(x\omega_1 + y\omega_2 + z\omega_3) = 0 \quad \Rightarrow \quad c = 0,$$

e gli elementi di S_+^2 che sono forme simplettiche costituiscono l'equatore

$$\{x\omega_1 + y\omega_3 : x^2 + y^2 = 1\}$$

.

Teorema. K non ammette nessuna struttura kähleriana.

Questo risultato segue dal fatto che i numeri di Betti b_{2k+1} 'dispari' di una varietà Kahleriana compatta M devono essere tutti pari. Ad esempio, c'è un'azione di J sulle 1-forme armoniche che definiscono $H^1(M, \mathbb{R})$ e quindi questo spazio ha dimensione pari. In questo caso, vedremo che $b_3(K) = 3$.

15. Coomologia

Definizione. Sia \mathfrak{g} un'algebra di Lie di dimensione reale n . Il coomologia di \mathfrak{g} è definita dagli spazi vettoriali

$$H^k(\mathfrak{g}) = \frac{\ker(d : \bigwedge^k \mathfrak{g}^* \rightarrow \bigwedge^{k+1} \mathfrak{g}^*)}{\text{Im}(d : \bigwedge^{k-1} \mathfrak{g}^* \rightarrow \bigwedge^k \mathfrak{g}^*)}, \quad k \geq 1.$$

Sia $h^k = \dim H^k(\mathfrak{g})$.

Per l'esempio $\mathfrak{g} = \mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$,

$$\begin{aligned} h^1 &= 3 - 0 = 3, \\ h^2 &= 5 - 1 = 4, \\ h^3 &= 4 - 1 = 3, \\ h^4 &= 1, \end{aligned}$$

numeri che risultano della schema

$$\begin{array}{ccccccc}
 \mathfrak{g}^* & \rightarrow & \wedge^2 \mathfrak{g}^* & \rightarrow & \wedge^3 \mathfrak{g}^* & \rightarrow & \wedge^4 \mathfrak{g}^* \\
 \left. \begin{array}{l} e^1 \\ e^2 \\ e^3 \end{array} \right\} & \mapsto & 0 & & & & \\
 e^4 & \mapsto & e^{23} & \mapsto & 0 & & \\
 & & \left. \begin{array}{l} e^{12} \\ e^{13} \\ e^{23} \\ e^{24} \\ e^{34} \end{array} \right\} & \mapsto & 0 & & \\
 & & e^{14} & \mapsto & e^{123} & \mapsto & 0 \\
 & & & & \left. \begin{array}{l} e^{124} \\ e^{134} \\ e^{234} \end{array} \right\} & \mapsto & 0 \\
 & & & & & & e^{1234}
 \end{array}$$

Le dimensioni soddisfano il dualità di Poincarè : $h^k = h^{n-k}$. Definiamo anche $h^0 = 1$, giustificato dal fatto che $\wedge^0 \mathfrak{g}^* = \mathbb{R}$ e $d : \wedge^0 \mathfrak{g}^* \rightarrow \mathfrak{g}^*$ si annulla.

Un'applicazione del formula $\dim V = \dim \ker + \text{rango}$ implica che

$$\text{caratteristico di Eulero} = \sum_{i=0}^n h^i = \sum_{i=0}^n \dim(\wedge^i \mathfrak{g}^*) = 0.$$

Sia G è nilpotente, e $M = \Gamma \backslash G$ compatta. Mediante una versione (facile) della teoria di Hodge in cui gli spazi hanno dimensione finita, gli elementi di $H^k(\mathfrak{g})$ possono essere rappresentati da forme armoniche relative al complesso $(\wedge^\bullet \mathfrak{g}^*, d)$. Quindi, esiste un'iniezione $H^k(\mathfrak{g}) \hookrightarrow H^k(M, \mathbb{R})$.

Teorema [Nomizu] $H^k(M, \mathbb{R}) \cong H^k(\mathfrak{g})$.

Esercizi e osservazioni. (i) La coomologia delle algebre nilpotenti di dimensione 4 è data dalla tabella

	h^0	h^1	h^2	h^3	h^4
\mathfrak{a}_4	1	4	6	4	1
$\mathfrak{a}_1 \oplus \mathfrak{h}_3$	1	3	4	3	1
\mathfrak{n}_4	1	2	2	2	1

Un teorema di Dixmier afferma che ogni algebra di Lie nilpotente soddisfa

$$h^k \geq 2, \quad 1 \leq k \leq n-1.$$

(ii) \mathfrak{h}_{3cr} ha $h^1 = 4$, $h^2 = 8$, $h^3 = 10$.

(iii) \mathfrak{f}_2 ha $h^1 = 1$, $h^2 = 0$, e non soddisfa il dualità di Poincaré.

(iv) $\mathfrak{su}(2) \cong \mathfrak{so}(3)$ ha $h^1 = h^2 = 0$, $h^3 = 1$.

Più in generale,

$$\begin{aligned} H^k(\mathfrak{so}(2n+1)) &\cong H^k(S^3 \times S^7 \times S^{11} \times \dots \times S^{4n-1}) \\ H^k(\mathfrak{so}(2n+2)) &\cong H^k(\text{-----} \times S^{2n+1}) \end{aligned}$$

(v) Si consideri lo spazio dei campi vettoriali su \mathbb{R} che si annullano a ordine $\geq n$ in 0:

$$L_n = \left\langle x^k \frac{d}{dx} : k \geq n \right\rangle.$$

Diventa un'algebra di Lie con il bracket

$$\left[x^k \frac{d}{dx}, x^\ell \frac{d}{dx} \right] = x^k \cdot \ell x^{\ell-1} \frac{d}{dx} - x^\ell \cdot k x^{k-1} \frac{d}{dx} = (\ell - k) x^{k+\ell-1} \frac{d}{dx}.$$

Si definisca $V_n = L_n / L_{n+1}$. Allora $V_n^* = \langle e^1, \dots, e^n \rangle$ con

$$de^k = \sum_{i < \frac{k}{2}} (k - 2i) e^i \wedge e^{k-i}.$$

Esplicitamente:

$$\begin{aligned} de^1 &= 0 \\ de^2 &= 0 \\ de^3 &= e^{12} \\ de^4 &= 2e^{13} \\ de^5 &= 3e^{14} + e^{23} \\ de^6 &= 4e^{15} + 2e^{24} \\ \hline de^7 &= 5e^{16} + 3e^{25} + e^{34} = \omega \\ &\dots \end{aligned}$$

Si osservi che il conto

$$d\omega = -5e^1 \cdot 2e^{24} - 3e^2 \cdot 3e^{14} + e^{124} = (-10 + 9 + 1)e^{124} = 0$$

fa parte della verifica che V_7 è un'algebra di Lie, ma nello stesso tempo dimostra che ω è una forma simplettica (non-esatta) su V_6 .

È chiaro che V_n ha $h^1 = 2$. Inoltre, $h^2 = 3$ se $n \geq 6$. (Per $n = 6$, $H^2(\mathfrak{g})$ è generato da e^{14} , e^{14} e ω .) Più in generale,

Teorema [M] $h^k(V_n)$ è uguale al numero di Fibonacci F_{k+2} (con $F_0 = 0$, $F_1 = 1$) per $k \ll n$.

§5 Altre applicazioni geometriche

16. Un esempio kähleriano

Torniamo all'esercizio con $\mathfrak{g}^* = \langle e^1, e^2, e^3, e^4 \rangle$ definita da

$$\begin{cases} de^1 = 0, \\ de^2 = e^{12}, \\ de^3 = e^{13}, \\ de^4 = ae^{14} + be^{23}. \end{cases}$$

Allora

$$d(de^4) = -ae^1 \wedge (be^{23}) + b(e^{12} \wedge e^3 - e^1 \wedge e^{13}) = -abe^{123} + 2be^{123}.$$

Segue che $d^2 = 0$ se e solo se $b = 0$ o $a = 2$. Si supponga che $b \neq 0$ e $a = 2$.

Trattando (e^k) come base ortonormale, sono definite le 2-forme e rispettive strutture quasi complesse:

$$\begin{aligned} \omega_1 &= e^{12} + e^{34}, & J_1 e^1 &= -e^2, & J_1 e^3 &= e^4; \\ \omega_2 &= e^{13} + e^{42}, & J_2 e^1 &= -e^3, & & \\ \omega_3 &= e^{14} + e^{23}, & & & & \dots \end{aligned}$$

Segue che

$$\begin{aligned} d\omega_1 &= 3e^{134} = 3e^1 \wedge \omega_1, \\ d\omega_2 &= 3e^{142} = 3e^1 \wedge \omega_2, \\ d\omega_3 &= (2-b)e^{123} = (2-b)e^1 \wedge \omega_3. \end{aligned}$$

Dato che l'applicazione

$$\begin{aligned} T^* &\rightarrow \bigwedge^3 T^* \\ \theta &\mapsto \theta \wedge \omega_1 \end{aligned}$$

è un isomorfismo, associate a $\omega_1, \omega_2, \omega_2$ sono le tre 'forme di Lee'

$$\theta_1 = 3e^1, \quad \theta_2 = 3e^2, \quad \theta_3 = (2-b)e^1.$$

Esercizio. $\theta_1 = \theta_2 \Rightarrow J_3$ è integrabile.

Ci sono due casi notevoli:

$$\boxed{b = -1}$$

Tutte e tre J_1, J_2, J_3 integrabili, e la struttura è 'ipercomplessa'. Per ogni $\mathbf{a} = (a_1, a_2, a_3) \in S^2$ sia

$$J_{\mathbf{a}} = a_1 J_1 + a_2 J_2 + a_3 J_3, \quad J_{\mathbf{a}}^2 = -1.$$

Allora $J_{\mathbf{a}}$ è integrabile. Al livello delle varietà, sia S il gruppo di Lie semplicemente connesso con l'algebra \mathfrak{g} (S per 'Solvable'). Allora S ammette una struttura ipercomplessa invariante a sinistra.

Localmente, possiamo scrivere $e^1 = dt$ e $\tilde{g} = e^{-3t}g$ ($\Rightarrow \tilde{\omega}_i = e^{-3t}\omega_i$). Allora,

$$d\tilde{\omega}_i = -e^{-3t}dt \wedge \omega_i + e^{-3t}d\omega_i = 0,$$

e la nuova metrica \tilde{g} è iperkähleriana: $(\tilde{g}, J_{\mathbf{a}}, \omega_{\mathbf{a}})$ è kähler per ogni $\mathbf{a} \in S^2$. Fa parte di una classe di metriche iperkähleriane scoperta da Gibbons-Hawking. Ogni metrica iperkähleriana è automaticamente Ricci-piatta, quindi una metrica di Einstein con curvatura scalare $s = 0$.

$$\boxed{b = 2}$$

Adesso, $\omega_3 = \frac{1}{2}de^4$ è chiuso e \mathfrak{g} è kähleriano.

Proposizione. g_2 è Einstein con $s < 0$.

Dimostrazione. È noto che su una varietà kähleriana, il tensore di Ricci misura la curvatura della connessione indotta da ∇ sul fibrato canonico $\Lambda^{2,0} = \langle \eta \rangle$, dove

$$\eta = (e^1 + ie^4) \wedge (e^2 + ie^3) = \omega_1 + i\omega_2.$$

Abbiamo

$$d\eta = 3e^1 \wedge \eta = -3ie^4 \wedge \eta \Rightarrow \nabla\eta = -3ie^4 \wedge \eta;$$

visto che $-3ie^4 \in \mathfrak{u}(1)$ deve essere la 1-forma di connessione. La 2-form di curvatura è

$$\Omega = d(-3ie^4) = -6i\omega_3$$

è proporzionale alla forma di kähler. \square

Interpretazione: S si può identificare con il piano iperbolico complesso

$$\mathbb{C}\mathbb{H}^2 = \frac{SU(2, 1)}{S(U(2) \times U(1))},$$

e g_2 con la metrica standard che esiste su questo spazio simmetrico.

17. Strutture ortogonali

L'insieme delle strutture quasi complesse $J : \mathbb{R}^4 \rightarrow \mathbb{R}^4$ è

$$\mathcal{Z}_4 = \frac{GL(4, \mathbb{R})}{GL(2, \mathbb{C})} = \{X J_0 X^{-1} : X \in GL(4, \mathbb{R})\}.$$

Ci sono due componenti secondo il segno di $\det X$.

Il sottoinsieme delle s.q.c. ortogonali (rispetto ad il prodotto scalare standard g) è

$$\mathcal{Z}_4^g = \frac{O(4)}{U(2)} = Z_+ \sqcup Z_-,$$

dove

$$Z_{\pm} = \frac{SO(4)}{U(2)} = \frac{SU(2) \times SU(2)}{U(1) \times SU(2)} = \frac{SU(2)}{U(1)} = \frac{SO(3)}{SO(2)} \cong S^2.$$

Partendo da \mathbb{R}^6 ,

$$\mathcal{Z}_6^g = \frac{O(6)}{U(3)} = Z_+ \sqcup Z_-,$$

con

$$Z_+ = \frac{SO(6)}{U(3)} = \frac{SU(4)}{S(U(3) \times U(1))} \cong \mathbb{CP}^3.$$

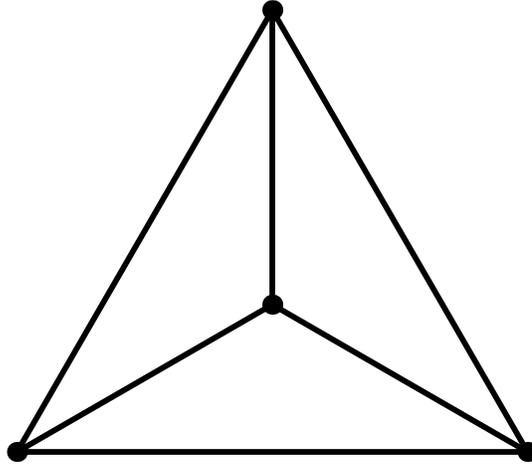
Mentre in Z_4^g vale $J \in S_+^2 \Leftrightarrow -J \in S_+^2$, abbiamo

$$Z_- = \{-J : J \in Z_+\} \quad \text{in} \quad Z_6^g.$$

Ogni s.q.c. $J \in Z_+ \subset Z_6^g$ è rappresentata dalla 2-forma ω . Ad esempio,

$$\begin{aligned} \omega_0 &= e^{12} + e^{34} + e^{56} && \leftrightarrow && (1, 0, 0, 0) \\ \omega_1 &= e^{12} - e^{34} - e^{56} && \leftrightarrow && (0, 1, 0, 0) \\ \omega_2 &= -e^{12} + e^{34} - e^{56} && \leftrightarrow && (0, 0, 1, 0) \\ \omega_3 &= -e^{12} - e^{34} + e^{56} && \leftrightarrow && (0, 0, 0, 1). \end{aligned}$$

costituiscono le vertici di un tetraedro che si può immaginare immerso in \mathbb{CP}^3 . Ogni spigolo rappresenta una retta proiettiva $\mathbb{CP}^1 \cong S^2$, ogni faccia un piano \mathbb{CP}^2 .



Applichiamo questo modello alla età di Iwasawa $L = \mathbb{Z}^6 \backslash G$ dove $\mathfrak{g}^* = \mathfrak{h}_{3cr}^*$ ha una base ortonormale (e^k) con

$$\begin{cases} de^k = 0, & k \leq 4, \\ de^5 = e^{13} + e^{42}, \\ de^6 = e^{14} + e^{23}. \end{cases}$$

Sia J_k la s.q.c. che corrisponde a $\omega_k \in Z_+$. Abbiamo visto che J_0, J_1, J_2 sono integrabili:

$$\begin{aligned} J_0 : \quad \Lambda^{1,0} &= \langle \alpha^1 = e^1 + ie^2, \alpha^2 = e^3 + ie^4, \alpha^3 = e^5 + ie^6 \rangle, \\ & d(e^5 + ie^6) = (e^1 + ie^2) \wedge (e^3 + ie^4) \in \Lambda^{2,0}. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} J_1 : \quad \Lambda^{1,0} &= \langle e^1 + ie^2, e^3 - ie^4, e^5 - ie^6 \rangle, \\ & d(e^5 - ie^6) = (e^1 - ie^2) \wedge (e^3 - ie^4) \in \Lambda^{1,1}. \end{aligned}$$

Si consideri invece J_3 :

$$\begin{aligned} d\omega_3 &= (e^{13} + e^{42}) \wedge e^6 - e^5 \wedge (e^{14} + e^{23}) \\ &= e^{136} - e^{246} - e^{145} - e^{235} \\ &= \text{Im } \eta, \end{aligned}$$

dove

$$\eta = (e^1 - ie^2) \wedge (e^3 - ie^4) \wedge (e^5 + ie^6) \in \Lambda^{3,0}.$$

Inoltre,

$$d\eta = (e^1 - ie^2) \wedge (e^3 - ie^4) \wedge (e^1 + ie^2) \wedge (e^3 + ie^4) = 4e^{1234}.$$

Queste proprietà portano alla

Proposizione [GLPS] La metrica

$$g = dt^2 + t^{2/3} \sum_{k=1}^4 e^k \otimes e^k + t^{-2/3} \sum_{k=5}^6 e^k \otimes e^k$$

definita su $\mathbb{R}^+ \times L$ ha gruppo di ologonomia uguale a G_2 e quindi $\text{Ric} = 0$.

18. Strutture complesse su L

Cerchiamo di deformare J_0 in una struttura complessa \tilde{J} per cui

$$\widetilde{\Lambda^{1,0}} = \langle \beta^1, \beta^2, \beta^3 \rangle,$$

con

$$\begin{aligned} \beta^1 &= \alpha^1 + a\bar{\alpha}^1 + b\bar{\alpha}^2 + s\bar{\alpha}^3, \\ \beta^2 &= \alpha^2 + c\bar{\alpha}^1 + d\bar{\alpha}^2 + t\bar{\alpha}^3, \\ \beta^3 &= \alpha^3 + x\bar{\alpha}^1 + y\bar{\alpha}^2 + u\bar{\alpha}^3. \end{aligned}$$

Questa descrizione è valida se \tilde{J} non è ‘troppo lontana’ da J_0 nel senso che $\beta^{123} \wedge \bar{\alpha}^{123} \neq 0$. I coefficienti sono anche limitati dal fatto che $\beta^{123} \wedge \bar{\beta}^{123} \neq 0$. La condizione di integrabilità è

$$(d\beta^k)^{0,2} = 0, \quad \text{cioè} \quad d\beta^k \wedge \underbrace{\beta^1 \wedge \beta^2 \wedge \beta^3}_{\text{in } \Lambda^{3,0}} = 0, \quad k = 1, 2, 3.$$

Abbiamo

$$\begin{aligned} d\beta^1 \wedge \beta^{123} = s\bar{\alpha}^{12} \wedge \alpha^{12} = 0 &\Rightarrow s = 0, \\ \dots\dots\dots &\Rightarrow t = 0, \end{aligned}$$

$$d\beta^3 \wedge \beta^{123} = (\alpha^{12} + u\bar{\alpha}^{12}) \wedge (\alpha^{12} + (ad - bc)\bar{\alpha}^{12}) = 0 \Rightarrow u + ad - bc = 0.$$

Quindi $\tilde{J}\mathbb{D} = \mathbb{D}$, conseguenza anche dal teorema dimostrato in §2.

Corollario. Un intorno di J_0 dello spazio delle strutture complesse invarianti su \mathfrak{g} è una quadrica in \mathbb{C}^7 .

La s.q.c. \tilde{J} è g -ortogonale se e solo se $\Lambda^{1,0}$ è totalmente isotrope. Se $i \in \{1, 2\}$,

$$\begin{aligned} g(\alpha^i, \alpha^i) = 0 &\Rightarrow a = d = 0, & g(\alpha^1, \alpha^2) = 0 &\Rightarrow b + c = 0, \\ g(\alpha^i, \alpha^3) = 0 &\Rightarrow x = y = 0, & g(\alpha^3, \alpha^3) = 0 &\Rightarrow u = 0 \Rightarrow b = c = 0. \end{aligned}$$

Quindi J_0 è isolato nel sottoinsieme \mathcal{C} di \mathcal{Z}_6^g che consiste delle strutture integrabili.

Teorema [AGS] $\mathcal{C} = \{\omega_0\} \sqcup (\omega_1\omega_2)$, dove $(\omega_1\omega_2)$ è lo spigolo $\{\omega - e^{56} : \omega \in S_-^2\}$.

[Bibliografia da aggiungere]