

Cor.: $H^q(\mathbb{C}^n, \Omega^p(\mathbb{C}^n)) \cong H_{\mathbb{R}}^{2n-q}(S^{2n-1}) = 0$ se $q \geq 1$,
 idem con $\mathbb{C}^n \setminus \{0\} \Rightarrow$ se M ammette ricoprimento
 aperto \mathcal{U} con aperti biolo. a $\mathbb{C}^k \times (\mathbb{C} \setminus \{0\})^n$ le cui
 intersezioni sono dello stesso tipo, \mathcal{U} è aciclico per i fasci
 $\Omega^p(M)$. Leray \Rightarrow si può usare \mathcal{U} per calcolare le
 coomologie dei fasci $\Omega^p(M)$.

Es.: le carte affini di $\mathbb{P}^n \Rightarrow H^q(\mathbb{P}^n, \Omega^p(\mathbb{P}^n)) = \begin{cases} \mathbb{C} & \text{se } p=q \leq n \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$.

Dim. (di $\bar{\partial}$ -Poincaré): $\psi \in \Gamma(\Delta_\pi, \Omega^{p,q}(\mathbb{C}^n))$ t.c. $\bar{\partial}\psi = 0$.

$$\psi = \sum_{\substack{\#I=p \\ \#J=q}} a_{IJ} d\bar{z}_I \wedge d\bar{z}_J = \sum_{\#I=p} d\bar{z}_I \wedge \psi_I,$$

$$\psi_I = \sum_{\#J=q} a_{IJ} d\bar{z}_J \in \Gamma(\Delta_\pi, \Omega^{0,q}(\mathbb{C}^n)).$$

$$\bar{\partial}\psi = (-1)^p \sum_{\#I=p} d\bar{z}_I \wedge \bar{\partial}\psi_I, \text{ quindi } \bar{\partial}\psi = 0 \Leftrightarrow \bar{\partial}\psi_I = 0 \forall I.$$

Se $\psi_I = \bar{\partial}\eta_I$, $\psi = \bar{\partial} \left((-1)^p \sum_{\#I=p} d\bar{z}_I \wedge \eta_I \right)$.

Basta il caso $p=0$.

ψ di tipo $(0,q)$, $q \geq 1$, $\bar{\partial}\psi = 0$ su Δ_π . Se $\lambda < \pi, \exists \psi \in \Gamma(\Delta_\lambda, \Omega^{0,q}(\mathbb{C}^n))$
 t.c. $\bar{\partial}\psi = \psi$ su Δ_λ (poi $\lambda \rightarrow \pi$ limite), ovvero:

se ψ è definita su un intorno aperto $\supseteq \bar{\Delta}_\lambda$, ψ è esatta su Δ_λ .

$$\psi = \sum_{\#J=q} \psi_J d\bar{z}_J = \alpha \wedge d\bar{z}_m + \beta, \alpha, \beta \text{ prive di } d\bar{z}_m,$$

$$\alpha = \sum_{\substack{m \in J \\ \#J=q}} \psi_J d\bar{z}_{J \setminus \{m\}}, \beta = \sum_{\substack{m \notin J \\ \#J=q}} \psi_J d\bar{z}_J.$$

$$\eta = \sum_{\substack{m \in J \\ \#J=q}} \eta_J d\bar{z}_{J \setminus \{m\}} \text{ dove } \eta_J = \frac{(-1)^{q-1}}{2\pi i} \int_{|w| \leq \lambda} \psi_J(z_1, \dots, z_{m-1}, w) \frac{dw \wedge d\bar{w}}{w - \bar{z}_m};$$

in una variabile, $g(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{|w| \leq \lambda} \frac{f(w) dw \wedge d\bar{w}}{w - z}$ è t.c. $\frac{\partial g}{\partial \bar{z}} = f$ su $\Delta_\lambda \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{\partial \eta_J}{\partial \bar{z}_m} = (-1)^{q-1} \psi_J \text{ su } \Delta_\lambda \Rightarrow \psi - \bar{\partial}\eta \text{ non contiene } d\bar{z}_m.$$

Adesso: $\psi = \alpha \wedge d\bar{z}_{m-1} + \beta$, α, β prive di $d\bar{z}_{m-1}$ e $d\bar{z}_m$.

$$\eta_J = \frac{(-1)^{q-2}}{2\pi i} \int_{|w| \leq \lambda} \psi_J(z_1, \dots, z_{m-1}, w, z_m) \frac{dw \wedge d\bar{w}}{w - \bar{z}_{m-1}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \eta_J}{\partial \bar{z}_{m-1}} = (-1)^{q-2} \psi_J \text{ su } \Delta_\lambda \Rightarrow \psi - \bar{\partial}\eta \text{ non contiene } d\bar{z}_{m-1},$$

ma neanche $d\bar{z}_m$:

$$\bar{\partial}\eta = (\dots) + \sum_{\substack{m-1 \in J \\ \#J=q}} \frac{\partial \eta_J}{\partial \bar{z}_m} d\bar{z}_m \wedge d\bar{z}_{J \setminus \{m-1\}}$$

$$0 = \bar{\partial}\psi = \bar{\partial}\alpha \wedge d\bar{z}_{m-1} + \bar{\partial}\beta$$

contiene $\sum_{\substack{m-1 \in J \\ \#J=q}} \frac{\partial \psi_J}{\partial \bar{z}_m} d\bar{z}_m \wedge d\bar{z}_{J \setminus \{m-1\}} \wedge d\bar{z}_{m-1} \Rightarrow \frac{\partial \psi_J}{\partial \bar{z}_m} = 0$ se $m-1 \in J \Rightarrow$

$$\Rightarrow \frac{\partial \eta_J}{\partial \bar{z}_m} = 0 \text{ se } m-1 \in J. \text{ Poi induzione. } \square$$

$\psi: \mathbb{C}^n \times \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}$ prodotto hermitiano,

$\exists! H \in M(n, \mathbb{C})$ t.c. $\psi(v, w) = v^T H \bar{w}$, $H^T = \bar{H} \forall v, w \in \mathbb{C}^n$.

$\mathbb{C}^n \cong \mathbb{R}^{2n} \rightsquigarrow \psi: \mathbb{R}^{2n} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{C}$ bilineare.

$\text{Re } \psi: \mathbb{R}^{2n} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}$ prodotto scalare (def. pos. $\Leftrightarrow \psi$ def. pos.),

$\text{Im } \psi: \mathbb{R}^{2n} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}$ alternante (2-forma).

$$H = A + iB, A, B \in M(n, \mathbb{R}), A = A^T, B = -B^T.$$

$$z = x + iy, w = u + iv, x, y, u, v \in \mathbb{R}^n (z, w \in \mathbb{C}^n),$$

$$z^T H \bar{w} = \begin{pmatrix} x^T & y^T \end{pmatrix} \left(\begin{pmatrix} A & B \\ -B & A \end{pmatrix} + i \begin{pmatrix} B & -A \\ A & B \end{pmatrix} \right) \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}.$$

matrice di $\text{Re } \psi$ matrice di $\text{Im } \psi$

Def.: M var. comp., una METRICA HERMITIANA su M è il dato
 di un prodotto hermitiano def. pos. $(\cdot, \cdot)_z$ su $T'_z(M) \forall z \in M$
 che varia in modo C^∞ con z , cioè $h_{ij}(z) = \left(\frac{\partial}{\partial z_i}, \frac{\partial}{\partial z_j} \right)_z$,
 $h_{ij}: U \rightarrow \mathbb{C} C^\infty$. $h_{ij} = \bar{h}_{ji}$ e $H = (h_{ij})$ è def. pos..

Oss.: le metriche hermitiane esistono, perché esistono loc. come
 pull-back della metrica standard su \mathbb{C}^n via una carta
 olo. + partizioni dell'unità.

$(V, +, \cdot)$ s.v. su \mathbb{C} , $\bar{V} = V, (\bar{V}, +, \cdot)$, $\lambda \odot v = \bar{\lambda} \cdot v$ s.v. su \mathbb{C} .

v_1, \dots, v_m base di $V \Rightarrow \bar{v}_1 = v_1, \dots, \bar{v}_m = v_m$ base di \bar{V} .

Se $v \in V, v = \sum_{i=1}^m \lambda_i v_i, \bar{v} = \sum_{i=1}^m \bar{\lambda}_i \bar{v}_i$, otteniamo

$\cdot: V \rightarrow \bar{V}$ isomorfismo \mathbb{C} -lineare.

$V \otimes \bar{V} \xrightarrow{\cdot} V \otimes V \rightarrow \mathbb{Z}$ sesquilineare

$\exists! \cdot: V \otimes \bar{V} \rightarrow \mathbb{Z}$ lineare t.c. $\cdot = \cdot \circ \pi$.

$$V \times V \xrightarrow{\phi} \mathbb{Z}$$

sesquilineare \Rightarrow
 \Rightarrow è bilineare $V \times \bar{V} \rightarrow \mathbb{Z}$

$$T'_z(M) \otimes T''_z(M) \xrightarrow{d\lambda^2_z} d\lambda^2_z \in (T'_z(M) \otimes T''_z(M))^*$$

$\uparrow \pi$
 $T'_z(M) \times T''_z(M) \xrightarrow{(\cdot, \cdot)_z} \mathbb{C}$ e ci dà una sezione globale
 C^∞ $d\lambda^2$ di $T'^*(M) \otimes T''^*(M)$.

In termini del coframe $\{d\bar{z}_i \otimes d\bar{z}_j\}_{i,j=1,\dots,m}$

$$d\lambda^2 \stackrel{\text{loc.}}{=} \sum_{i,j=1}^m h_{ij} d\bar{z}_i \otimes d\bar{z}_j \text{ con le } h_{ij} C^\infty, h_{ij} = \bar{h}_{ji}.$$

$$h_{ij}(z) = \left(\frac{\partial}{\partial z_i}, \frac{\partial}{\partial z_j} \right)_z = d\lambda^2_z \left(\frac{\partial}{\partial z_i}, \frac{\partial}{\partial z_j} \right).$$

Def.: un FRAME UNITARIO per la metrica hermitiana su $U \subseteq M$ aperto
 è un frame ρ_1, \dots, ρ_m di $T'(M)$ su U t.c. $\forall z \in U$

$$(\rho_i, \rho_j)_z = \delta_{ij}.$$

Un COFRAME UNITARIO ... (basi duali dei frame unitari):

è un frame $\varphi_1, \dots, \varphi_m$ di $T'^*(M)$ t.c. $d\lambda^2 = \sum_{i=1}^m \varphi_i \otimes \bar{\varphi}_i$.

Oss.: frame e coframe unitari esistono (Gram-Schmidt).

$\text{Re } d\lambda^2$ dà un prodotto scalare def. pos. su ogni $T_{R,z}(M) \cong T'_z(M)$
 che varia in modo C^∞ con il punto, cioè una metrica riemanniana
 su M .

$\text{Im } d\lambda^2$ dà una 2-forma C^∞ globale reale.

$\omega = -\frac{1}{2} \text{Im } d\lambda^2$ è la (1,1)-forma associata alla metrica H .

Se nella base $\frac{\partial}{\partial z_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial z_m}$ i coefficienti di $d\lambda^2$ sono

$h_{ij} = a_{ij} + i b_{ij}$, nella base $\frac{\partial}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_m}, \frac{\partial}{\partial y_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial y_m}$ $\text{Im } d\lambda^2$ ha

matrice $\begin{pmatrix} B & -A \\ A & B \end{pmatrix}$. $\text{Im } d\lambda^2 = \sum_{i,j} (b_{ij} (dx_i \otimes dx_j + dy_i \otimes dy_j)) +$
 $+ \sum_{i,j} (a_{ij} (-dx_i \otimes dy_j + dy_j \otimes dx_i)) =$

$$= 2 \sum_{i < j} b_{ij} (dx_i \wedge dx_j + dy_i \wedge dy_j) + 2 \sum_{i < j} a_{ij} (dy_j \wedge dx_i + dy_i \wedge dx_j) +$$

$$+ 2 \sum_i a_{ii} dy_i \wedge dx_i = \text{robo con } d\bar{z}_i, d\bar{z}_j, \text{ ma solo di tipo } (1,1).$$