

# Varietades de Kähler.

En lo sucesivo trabajaremos sobre  $(M, g)$  variedad Hermitiana. Es decir, tenemos:

\*)  $M$  es variedad compleja: los cambios de coordenadas son holomorfos y así hay cartas holomorfas  $(U, \varphi = (z_1, \dots, z_n))$ . Además tenemos:

$$J: TM \rightarrow TM$$

$$J_x(T_x M) \subseteq T_x M \quad \text{y} \quad J_x^2 = -\text{id}_{T_x M}.$$

\*)  $g$  es métrica Riemanniana tal que:

$$g_x(J_x u, J_x v) = g_x(u, v)$$

$$\forall u, v \in T_x M, x \in M.$$

Se procede a complexificar todos los objetos.

$$(U, \varphi = (z_1, \dots, z_n)) = (x_1, y_1, \dots, x_n, y_n)$$

$$T^{\mathbb{C}} M = \mathbb{C} \otimes TM$$

con base sobre  $\mathbb{C}$ :

$$\frac{\partial}{\partial x_1}, \frac{\partial}{\partial y_1}, \dots, \frac{\partial}{\partial x_n}, \frac{\partial}{\partial y_n}$$

y también es base sobre  $\mathbb{C}$ :

$$j=1, \dots, n: \frac{\partial}{\partial z_j} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial}{\partial x_j} - i \frac{\partial}{\partial y_j} \right)$$

$$\frac{\partial}{\partial \bar{z}_j} = \frac{1}{2} \left( \frac{\partial}{\partial x_j} + i \frac{\partial}{\partial y_j} \right)$$

Hay una conjugación:

$$T^{\mathbb{C}}M \longrightarrow T^{\mathbb{C}}M$$

$$w = u + iv \longmapsto \bar{w} = u - iv$$

$$\forall u, v \in T_x M, x \in M.$$

Complexificamos  $g$  y  $J$  y consideramos:

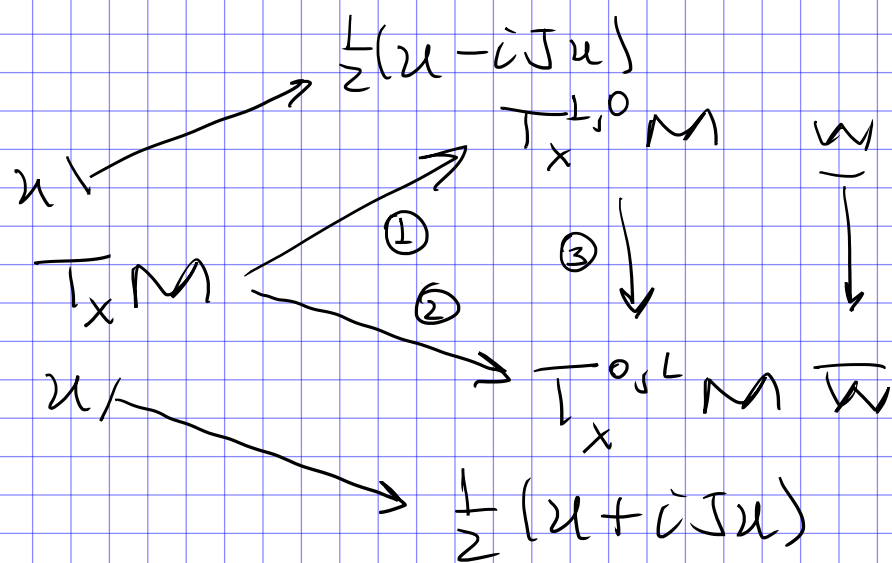
$$T_x^{L,0} M = \{ w \in T_x^{\mathbb{C}} M \mid Jw = iw \}$$

$$= \{ u - iJu \mid u \in T_x M \}$$

$$T_x^{0,L} M = \{ w \in T_x^{\mathbb{C}} M \mid Jw = -iw \}$$

$$= \{ u + iJu \mid u \in T_x M \}$$

Tenemos isomorfismos:



① es  $\mathbb{C}$ -lineal y ②, ③ son  $\mathbb{C}$ -anti-lineales.

Tenemos bases sobre  $\mathbb{C}$

$$T_x^{1,0} M \quad \frac{\partial}{\partial z_j}, \quad j = 1, \dots, n$$

$$T_x^{0,1} M \quad \frac{\partial}{\partial \bar{z}_j}, \quad j = 1, \dots, n.$$

Además se cumple:

$$g(T_x^{1,0} M, T_x^{1,0} M) = 0 = g(T_x^{0,1} M, T_x^{0,1} M)$$

Por ello consideramos el producto Hermitiano:

$$T_x^{1,0} M \times T_x^{1,0} M \longrightarrow \mathbb{C}$$

$$(w_1, w_2) \longmapsto g(w_1, \bar{w}_2)$$

En coordenadas tenemos:

$$g = \sum_{j,k=1}^n g_{jk} dz_j \otimes d\bar{z}_k \quad (*)$$

donde  $g_{jk} = g\left(\frac{\partial}{\partial z_j}, \frac{\partial}{\partial \bar{z}_k}\right)$ .

Notar que usamos el mismo símbolo  $g$ .

Recíprocamente, todo tensor  $g$  como en  $(*)$  define una métrica Hermitiana para  $M$  compleja.

Además tenemos una 2-forma:

$$\omega = g(J, \cdot)$$

$$\text{ó } \omega = -2 \operatorname{Im}(g)$$

$$\text{ó } \omega = i \sum_{j,k=1}^n g_{jk} dz_j \wedge d\bar{z}_k$$

$\omega$  es llamada la 2-forma asociada, que es no degenerada porque  $(g_{jk})_{jk}$  lo es.

Definición: Una variedad Hermitiana  $(M, g)$  es llamada variedad de Kähler ó variedad Kähleriana si  $\omega$  es cerrada:  
$$d\omega = 0.$$

y en este caso  $\omega$  es llamada la forma de Kähler ó Kähleriana de  $M$ .

Para la métrica Riemanniana  $g$  de  $M$ , denotaremos por  $\tilde{\nabla}$  a la conexión de Levi-Civita.

En lo sucesivo  $g$  denota la métrica Riemanniana y la métrica:

$$\sum_{j,k=1}^n g_{j\bar{k}} dz_j \otimes d\bar{z}_k.$$

Para distinguir una de la otra indicamos cual se encuentra en uso.

Teorema (Mok, página 18)

Sea  $(M, g)$  una variedad Hermitiana. Entonces las siguientes propiedades son equivalentes.

(1) el transporte paralelo a lo largo de cualquier curva  $\gamma: [0, 1] \rightarrow M$ :

$$\tau = \tau_0^{-1}(\gamma): T_{\gamma(0)}^{\mathbb{C}} M \rightarrow T_{\gamma(1)}^{\mathbb{C}} M$$

preserva tipos:

$$\tau(T_{\gamma(0)}^{1,0} M) = T_{\gamma(1)}^{1,0} M, \quad \tau(T_{\gamma(0)}^{0,1} M) = T_{\gamma(1)}^{0,1} M.$$

(2) si  $X$  es un campo vectorial real paralelo a largo de  $\gamma: [0, 1] \rightarrow M$ , entonces  $JX$  también es paralelo.

$$(3) \nabla J \equiv 0$$

$$(4) \nabla \omega \equiv 0$$

$$(5) d\omega \equiv 0$$

(6) alrededor de todo punto de  $M$  existen coordenadas  $\varphi = (z_1, \dots, z_n)$  holomorfas

y  $F$  suave real tal que:

$$g_{jh} = \frac{\partial^2 F}{\partial z_j \partial \bar{z}_h}$$

$F$  es llamada función potencial.

(7)  $\forall x_0 \in M \exists \varphi = (z_1, \dots, z_n)$   
coordenadas holomorfas  
tales que  $g$  en estas  
coordenadas satisface:

$$g_{jh}(x_0) = \delta_{jh}, \quad dg_{jh}(x_0) = 0$$

$$\forall j, h = 1, \dots, n.$$

Demostración:

(1)  $\Rightarrow$  (2).

Sea  $X$  campo vectorial real  
a lo largo de  $r: [0, 1] \rightarrow M$ .

$\therefore \forall t \in [0, 1]: X_t \in T_{r(t)} M$ .

$r$  define una derivada cova  
riante:

$$\frac{\nabla}{dt} : \left. \begin{array}{l} \text{campos } a \\ \text{lo largo de } r \end{array} \right\} \longrightarrow \left. \begin{array}{l} \text{campos } a \\ \text{lo largo de } r \end{array} \right\}$$

En este caso:

$$\frac{\nabla}{dt} X = 0$$

Descomponemos:

$$X_0 = X'_0 + X''_0$$

con  $X'_0 \in T_{r(0)}^{L,0} M$ ,  $X''_0 \in T_{r(0)}^{0,\perp} M$ .

Sean  $X'$ ,  $X''$  de tipo  $(L,0)$ ,  $(0,\perp)$ , respectivamente, los transportes paralelos de  $X'_0$ ,  $X''_0$ .

$\therefore X' + X''$  es paralelo con valor inicial  $X'_0 + X''_0 = X_0$ , y por unicidad del transporte paralelo:

$$X = X' + X''$$

Además, por la hipótesis (L)

$$X'_t \in T_{r(t)}^{L,0} M$$

$$X''_t \in T_{r(t)}^{0,\perp} M$$

$$\forall t \in [0, L].$$

Por tanto:

$$JX = JX' + JX''$$

$$= \dot{X}' - \dot{X}''$$

que es paralelo.



(2)  $\Rightarrow$  (1)

Sea  $\gamma: [0,1] \rightarrow M$  suave y sea  $v \in T_{\gamma(0)} M$ . Denotemos por  $X$  el transporte paralelo de  $v$  a lo largo de  $\gamma$ .

$$\therefore X_0 = v.$$

Descomponemos:

$$X = X' + X''$$

con  $X', X''$  de tipo  $(1,0), (0,1)$ , respectivamente.

Por la hipótesis (2),  $\nabla X$  es paralelo y como:

$$\nabla X = \dot{X}' - \dot{X}''$$

entonces

$X', X''$  son paralelos.

Como  $X''_0 = 0$ , se concluye que:

$$X'' = 0$$

Por tanto,  $X = X'$  y el transporte paralelo preserva tipos.

(2)  $\Rightarrow$  (3):

Usamos la Fórmula:

$$(\nabla_x J)(Y) = \nabla_x(JY) - J(\nabla_x Y)$$

que es válida en general y para cualesquiera campos  $X, Y$ .

Sean  $u, v \in T_x M$ ,  $x \in M$ .

Sea  $\gamma: [0, L] \rightarrow M$  cualquier curva con  $\gamma(0) = x$ ,  $\gamma'(0) = u$ .

Sea  $Y$  el transporte paralelo de  $v$  a lo largo de  $\gamma$ .

Entonces, (2) implica que  $JY$  es paralelo a lo largo de  $\gamma$ .

Extendemos  $Y$  a un campo en  $M$  desde una vecindad de  $x$ . Luego tenemos:

$$\nabla_u Y = \left. \frac{d}{dt} Y \right|_x = 0$$

$$\nabla_u(JY) = \left. \frac{d}{dt} JY \right|_x = 0$$

La Fórmula de arriba nos

implica que:

$$(\nabla_u J)(v) = 0$$

$$\Rightarrow \nabla J \equiv 0.$$

$$(3) \Rightarrow (2)$$

Usaremos la misma fórmula.

Sea  $\gamma$  paralelo a lo largo de  $\gamma: [0, 1] \rightarrow M$ . Sea  $t \in [0, 1]$   $u = \gamma'(t)$  y en una vecindad de  $\gamma(t)$  extendemos el campo  $Y$  y el vector  $u$  a campos locales  $Y, X$ , respectivamente.

Usando la fórmula de arriba:

$$\begin{aligned} 0 &= (\nabla_u J)(Y_t) = \nabla_u(JY) - J\nabla_u Y \\ &= \frac{\nabla}{dt} JY \Big|_t - J0 \end{aligned}$$

$$\therefore \frac{\nabla}{dt} JY \equiv 0 \quad \therefore JY \text{ es paralelo.}$$

$$(3) \Leftrightarrow (4).$$

Como  $\nabla$  es la conexión de Levi-Civita:

$$\nabla g = 0$$

Por otro lado:

$$\omega = g(J(\cdot), \cdot)$$

Por tanto:

$$(\nabla_x \omega)(Y, z) =$$

$$= X(\omega(Y, z)) - \omega(\nabla_x Y, z) - \omega(Y, \nabla_x z)$$

$$= X(g(JY, z)) - g(J\nabla_x Y, z) - g(JY, \nabla_x z)$$

$$= (\nabla_x g)(JY, z) + g(\nabla_x(JY), z) + g(JY, \nabla_x z) - g(J\nabla_x Y, z) - g(JY, \nabla_x z)$$

$$= g(\nabla_x(JY) - J\nabla_x Y, z)$$

Pero sabemos que:

$$(\nabla_x J)(Y) = \nabla_x(JY) - J\nabla_x Y$$

Por tanto:

$$(\nabla_x \omega)(Y, Z) = g((\nabla_x J)(Y), Z)$$

$$\therefore \nabla \omega = 0 \iff \nabla J = 0.$$

$$(4) \implies (5)$$

Sea  $B$  un tensor bilineal:

$$B_x: T_x M \times T_x M \longrightarrow \mathbb{R}$$

$\forall x \in M$ .

Entonces, como antes:

$$\begin{aligned} (\nabla_x B)(Y, Z) &= X(B(Y, Z)) \\ &\quad - B(\nabla_x Y, Z) - B(Y, \nabla_x Z) \end{aligned}$$

Respecto de coordenadas  $(u_1, \dots, u_m)$  tenemos:

$$\begin{aligned} (\nabla_{\partial u_j} B)(\partial u_h, \partial u_k) &= \\ &= \frac{\partial B_{hkl}}{\partial u_j} - B(\nabla_{\partial u_j} \partial u_h, \partial u_k) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & - B(\partial_{x_h}, \nabla_{\partial_{x_j}} \partial_{x_k}) \\
 & = \frac{\partial B_{hk}}{\partial x_j} - \sum_{r=1}^m \Gamma_{jh}^r B_{rk} - \sum_{r=1}^m \Gamma_{je}^r B_{kr}
 \end{aligned}$$

Se conoce el siguiente resultado:

Proposición:  $(M, g)$  variedad Riemanniana. Entonces  $\forall x_0 \in M$   $\exists$  coordenadas  $(u_1, \dots, u_m)$  alrededor de  $x_0$  tal que:

$$\begin{aligned}
 g_{jk}(x_0) &= \delta_{jk}, & \Gamma_{jk}^r(x_0) &= 0. \\
 \frac{\partial g_{jk}}{\partial x_r}(x_0) &= 0
 \end{aligned}$$

$$\forall j, k, r.$$

Dem: Se pueden usar las llamadas coordenadas normales.

Por tanto, en coordenadas normales:

$$(\nabla_{\partial_{x_j}} B)(\partial_{x_h}, \partial_{x_k})(x_0) = \frac{\partial B_{hk}}{\partial x_j}(x_0)$$

Por hipótesis (4)

$$\forall w = 0$$

y en coordenadas normales  $(u_1, \dots, u_{2n})$  esto implica:

$$\frac{\partial w_{jh}}{\partial u_k}(x_0) = 0$$

Pero si escribimos:

$$w = \sum_{1 \leq j < h \leq 2n} w_{jh} du_j \wedge du_h$$

entonces  $dw = 0$ .

5)  $\Rightarrow$  6)

Por hipótesis  $dw = 0$ .

En coordenadas locales:

$$w = i \sum_{j < h=1}^n g_{jh} dz_j \wedge d\bar{z}_h$$

y queremos hallar una función  $F$  (también local) tal que:

$$g_{jh} = \frac{\partial^2 F}{\partial z_j \partial \bar{z}_h}$$

Supongamos que las coordenadas son:

$$\varphi = (z_1, \dots, z_n) \text{ en } U \subseteq \mathbb{M}.$$

Entonces tenemos operadores:

$$\partial, \bar{\partial} : C^\infty(U) \longrightarrow \Omega^1(U)$$

$$\partial F = \sum_{j=1}^n \frac{\partial F}{\partial z_j} dz_j$$

$$\bar{\partial} F = \sum_{j=1}^n \frac{\partial F}{\partial \bar{z}_j} d\bar{z}_j$$

Entonces se puede verificar que:

$$dF = \partial F + \bar{\partial} F$$

$$\partial F \left( \frac{\partial}{\partial z_j} \right) = \frac{\partial F}{\partial z_j}, \quad \bar{\partial} F \left( \frac{\partial}{\partial \bar{z}_j} \right) = \frac{\partial F}{\partial \bar{z}_j}$$

Más aún, se puede checar que  $\partial, \bar{\partial}$  no dependen de las coordenadas y por tanto de finen operadores:

$$\partial, \bar{\partial} : C^\infty(\mathbb{M}) \longrightarrow \Omega^1(\mathbb{M}).$$



Recordamos que: (formas en  $\bar{z}$ )

$T_z^{\mathbb{C}^*} M$  tiene base  
 $dz_1, \dots, dz_n, d\bar{z}_1, \dots, d\bar{z}_n$

$T_z^{\mathbb{C}^0} M$  tiene base  
 $dz_1, \dots, dz_n$

$T_z^{\mathbb{C}^1} M$  tiene base  
 $d\bar{z}_1, \dots, d\bar{z}_n$

Por tanto, localmente tenemos las siguientes bases sobre  $C^\infty(U)$ :

$\Omega^1(U)$ :  $dz_1, \dots, dz_n, d\bar{z}_1, \dots, d\bar{z}_n$

$$\alpha = \sum_{j=1}^n f_j dz_j + \sum_{j=1}^n f_{\bar{j}} d\bar{z}_j$$

$\Omega^2(U)$ :  $dz_j \wedge dz_k, d\bar{z}_j \wedge d\bar{z}_k$   
 $1 \leq j < k \leq n$

$dz_j \wedge d\bar{z}_k \quad j, k = 1, \dots, n$

$$\alpha = \sum_{j < k} f_{(j,k)} dz_j \wedge dz_k + \sum_{j < k} f_{0,(j,k)} d\bar{z}_j \wedge d\bar{z}_k + \sum_{j,k=1}^n f_{j,k} dz_j \wedge d\bar{z}_k$$

Más generalmente:

$\Omega^k(M)$  tiene una base sobre  $C^\infty(U)$  descrita como sigue.

Sean  $I, J \in \{1, \dots, n\}$  tales que:

$$|I| + |J| = k$$

Denotamos:

$$dz_{I,J} = dz_{i_1} \wedge \dots \wedge dz_{i_{|I|}} \wedge d\bar{z}_{j_1} \wedge \dots \wedge d\bar{z}_{j_{|J|}}$$

donde  $I = \{i_1 < \dots < i_{|I|}\}$

$$J = \{j_1 < \dots < j_{|J|}\}$$

Entonces la base es:

$$\{ dz_{I,J} \mid I, J \in \{1, \dots, n\}, |I| + |J| = k \}$$

es decir  $\forall \alpha \in \Omega^k(U)$ :

$$\alpha = \sum_{|I|+|J|=k} f_{I,J} dz_{I,J}$$

Podemos separar las  $k$ -formas por el número de variables

$z_j$  ó  $\bar{z}_j$ :

$$\alpha = \sum_{\substack{0 \leq p, q \leq k \\ p+q=h}} \sum_{\substack{|I|=p \\ |J|=q}} F_{I,J} dz_{I,J}$$

Se puede probar que la descomposición no depende de las coordenadas. Definimos:

$\forall p, q \geq 0$  enteros:

$\Omega^{p,q}(M)$  aquellas  $(p+q)$ -formas que localmente se escriben:

$$\sum_{\substack{|I|=p \\ |J|=q}} F_{I,J} dz_{I,J}.$$

Los elementos de  $\Omega^{p,q}(M)$  son llamados  $(p,q)$ -formas.

Ejemplo: Toda forma de Kähler se escribe localmente

$$\omega = i \sum_{j,k=1}^n g_{j\bar{k}} dz_j \wedge d\bar{z}_k$$

Por tanto,  $\omega$  es  $(1,1)$ -forma.

Localmente:

$$\alpha \in \Omega^k(M)$$

$$\alpha = \sum_{|I|+|J|=k} F_{I,J} dz_{I,J}$$

Por tanto:

$$d\alpha = \sum_{|I|+|J|=k} dF_{I,J} \wedge dz_{I,J}$$

$$= \sum_{|I|+|J|=k} \partial F \wedge dz_{I,J} + \sum_{|I|+|J|=k} \bar{\partial} F \wedge dz_{I,J}$$

$$= \partial \alpha + \bar{\partial} \alpha$$

(definición)

Se puede ver que estas definiciones de  $\partial \alpha$ ,  $\bar{\partial} \alpha$  no dependen de las coordenadas

Vemos que:

$$d = \partial + \bar{\partial}$$

y se puede probar que:

$$\partial^2 = 0, \bar{\partial}^2 = 0, \partial \bar{\partial} + \bar{\partial} \partial = 0.$$

Además:

$$\alpha \in \Omega^{p,q}(U):$$

$$\alpha = \sum_{\substack{|I|=p \\ |J|=q}} f_{I,J} dz_{I,J}$$

$$\partial \alpha = \sum_{j=1}^n \sum_{\substack{|I|=p \\ |J|=q}} \frac{\partial f_{I,J}}{\partial z_j} dz_j \wedge dz_{I,J}$$

Pero:

$$dz_j \wedge dz_{I,J} = \begin{cases} 0, & j \in I \\ \pm dz_{\{j\} \cup \{I,J\}}, & j \notin I \end{cases}$$

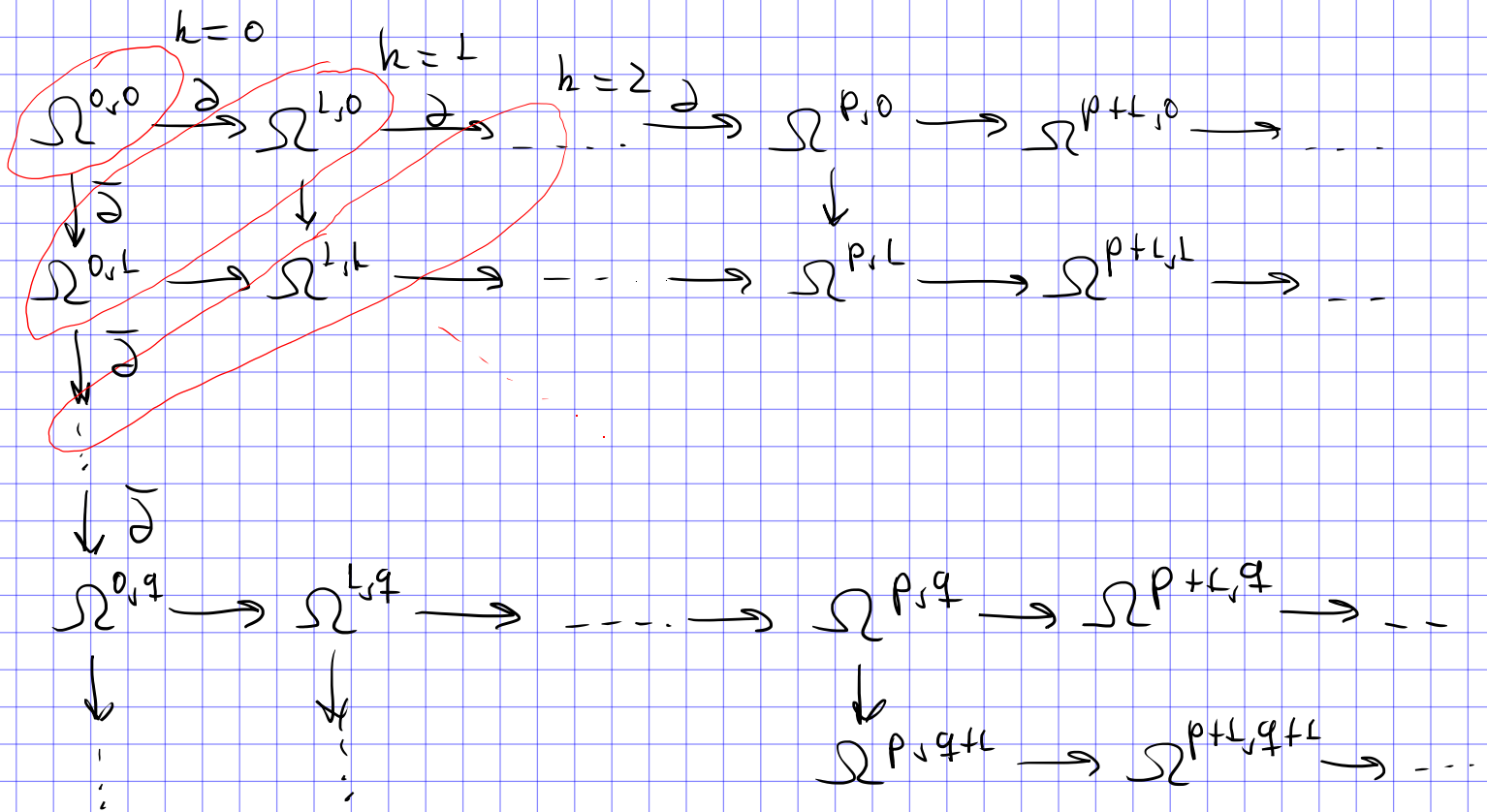
Por tanto:

$$\partial(\Omega^{p,q}(M)) \subseteq \Omega^{p+1,q}(M).$$

Similarmente:

$$\bar{\partial}(\Omega^{p,q}(M)) \subseteq \Omega^{p,q+1}(M).$$

Con lo anterior obtenemos el llamado complejo de Dolbeault:



En particular:

$$\Omega^2 = \Omega^{2,0} \oplus \Omega^{L,L} \oplus \Omega^{0,L}$$

y las 2-formas asociada de una variedad Hermitiana:

$$\omega \in \Omega^{1,1}(M)$$

En nuestro caso veremos:

$$(5) \Rightarrow (6)$$

$$d\omega = 0 \Rightarrow$$

$$\omega = i \sum_{j,k=1}^n g_{j\bar{k}} dz_j \wedge d\bar{z}_k$$

$$g_{j\bar{k}} = \frac{\partial^2 F}{\partial z_j \partial \bar{z}_k}$$

Pero si  $F: U \rightarrow \mathbb{C}$  es suave entonces:

$$\bar{\partial} F = \sum_{k=1}^n \frac{\partial F}{\partial \bar{z}_k} d\bar{z}_k$$

$$\partial \bar{\partial} F = \sum_{j,k=1}^n \frac{\partial^2 F}{\partial z_j \partial \bar{z}_k} dz_j \wedge d\bar{z}_k$$

y por tanto queremos probar que  $d\omega = 0$  implica que localmente:

$$\omega = i \partial \bar{\partial} F.$$

Esto es un problema de cohomología. Se resuelve como sigue.

Como  $d\omega = 0$ , el lema de Poincaré en cohomología nos dice que  $\forall z_0 \in M$   
 $\exists U \subseteq M$  vecindad de  $z_0$  y  
 $\alpha \in \Omega^1(U)$  tal que:

$$\omega = d\alpha \quad \text{en } U.$$

Descomponemos:

$$\alpha = \alpha_1 + \alpha_2, \quad \alpha_1 \in \Omega^{1,0}(U), \alpha_2 \in \Omega^{0,1}(U)$$

Sabemos que:

$$\omega = \bar{\omega}$$

Luego:

$$\alpha_1 + \alpha_2 = \bar{\alpha}_1 + \bar{\alpha}_2$$

pero  $\alpha_1 \in \Omega^{k,0}(U) \implies \bar{\alpha}_1 \in \Omega^{0,k}(U)$

$\alpha_2 \in \Omega^{0,k}(U) \implies \bar{\alpha}_2 \in \Omega^{k,0}(U)$

$$\therefore \alpha_1 = \bar{\alpha}_2$$

Con ello calculamos:

$$\begin{aligned} \omega &= (\partial + \bar{\partial}) (\alpha_1 + \alpha_2) \\ &= \underbrace{\partial \alpha_1 + \bar{\partial} \alpha_1}_{1,1} + \underbrace{\partial \alpha_2 + \bar{\partial} \alpha_2}_{0,2} \end{aligned}$$

$$\therefore \partial \alpha_1 = 0 = \bar{\partial} \alpha_2$$

$$\omega = \bar{\partial} \alpha_1 + \partial \alpha_2$$

Por el lema de Dolbeault en cohomología de Dolbeault (escogemos  $U$  contractible)

$$\bar{\partial} \alpha_2 = 0 \implies \exists f \in C^\infty(U) \ni \bar{\partial} f = \alpha_2$$



Por tanto:

$$\alpha_1 = \overline{\alpha}_2 = \overline{\partial F} = \partial \overline{F}$$

Entonces:

$$\begin{aligned} \partial \overline{\partial} (F - \overline{F}) &= \\ &= \partial \overline{\partial} F - \partial \overline{\partial} \overline{F} = \partial \overline{\partial} F + \overline{\partial} \partial \overline{F} \\ &= \partial \alpha_2 + \overline{\partial} \alpha_1 = \omega \end{aligned}$$

Luego con  $F = \frac{1}{i} (f - \overline{f})$ :

$$i \partial \overline{\partial} F = \omega.$$

(6)  $\Rightarrow$  (5):

Localmente:

$$\omega = i \sum_{j,k=1}^n g_{j\bar{k}} dz_j \wedge d\overline{z}_k$$

$$g_{j\bar{k}} = \frac{\partial^2 F}{\partial z_j \partial \overline{z}_k}$$

y con la notación anterior esto es:

$$\omega = i \partial \overline{\partial} F$$

Luego:

$$\begin{aligned}d\omega &= (\partial + \bar{\partial}) i \partial \bar{\partial} F \\ &= i(\partial^2 \bar{\partial} F - \partial \bar{\partial}^2 F) = 0.\end{aligned}$$

(5) + (6)  $\Rightarrow$  (7):

Se construyen las coordenadas deseadas como sigue.

Sean  $\varphi = (w_1, \dots, w_n)$  coordenadas holomorfas alrededor de punto dado  $z_0 \in M$ .

$$\therefore d\varphi_{z_0} : T_{z_0}M \longrightarrow \mathbb{C}^n$$

y  $(h_{jk}(z_0))_{jk}$  es matriz Hermitiana definida positiva.

$$\therefore (h_{jk}(z_0))_{jk} \sim I_n$$

vía una transformación unitaria  $A$ . Por tanto, para las coordenadas  $A \circ \varphi$  la matriz es  $I_n$ . Luego podemos suponer que para  $\varphi$ :

$$h_{jh}(z_0) = \delta_{jh}.$$

Además:

$$\omega = i \sum_{j,h=1}^n h_{jh} dz_j \wedge d\bar{z}_h$$

Sean  $(z_1, \dots, z_n)$  nuevas coordenadas dadas por:

$$w_j = z_j + \sum_{r,s=1}^n C_{r,s}^j z_r z_s$$

con  $C_{r,s}^j = C_{s,r}^j$  por determinar.

En estas coordenadas:

$$\omega = i \sum_{j,h=1}^n g_{jh} dz_j \wedge d\bar{z}_h$$

$$g_{jh}(z_0) = \delta_{jh}$$

Además:  $(\partial_h = \frac{\partial}{\partial z_h})$

$$\begin{aligned} \partial_h g_{rs}(z_0) &= \partial_h h_{rs}(z_0) + C_{hr}^s + C_{rh}^s \\ &= \partial_h h_{rs}(z_0) + 2C_{hr}^s \end{aligned}$$

y basta escoger  $C$ 's para que esto se anule.

Pero esto requiere:

$$\partial_h h_{rs}(z_0) = \partial_r h_{hs}(z_0)$$

Lo cual se deduce de  $d\omega = 0$  como sigue:

$$0 = d\omega = \underset{2,1}{\partial} \omega + \underset{1,2}{\bar{\partial}} \omega$$

$$\therefore \partial \omega = 0$$

pero:

$$\begin{aligned} 0 = \partial \omega &= i \partial \sum_{r,s=1}^n h_{rs} dz_r \wedge d\bar{z}_s \\ &= i \sum_{h,r,s=1}^n \frac{\partial h_{rs}}{\partial z_h} dz_h \wedge dz_r \wedge d\bar{z}_s \\ &= i \sum_{s=1}^n \sum_{h < r} \underbrace{\left( \frac{\partial h_{rs}}{\partial z_h} - \frac{\partial h_{hs}}{\partial z_r} \right)}_{\therefore = 0} dz_h \wedge dz_r \wedge d\bar{z}_s \end{aligned}$$

$$(7) \Rightarrow (4)$$

Debemos probar que  $\forall \omega = 0$ .

En coordenadas locales debe\_ mos calcular:

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \omega \quad , \quad \nabla_{\frac{\partial}{\partial \bar{z}_k}} \omega$$

Para el primero:  $r < s$

$$\left( \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \omega \right) \left( \frac{\partial}{\partial z_r} , \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right) =$$

$$= \frac{\partial}{\partial z_k} \left( \omega \left( \frac{\partial}{\partial z_r} , \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right) \right)$$

$$= \omega \left( \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \frac{\partial}{\partial z_r} , \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right) - \omega \left( \frac{\partial}{\partial z_r} , \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right)$$

$$= i \frac{\partial g_{rs}}{\partial z_k}$$

$$= \omega \left( \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \frac{\partial}{\partial z_r} , \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right) - \omega \left( \frac{\partial}{\partial z_r} , \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_k}} \frac{\partial}{\partial \bar{z}_s} \right)$$

y basta ver que  $\forall z_0 \in M$  existen coordenadas tales en  $z_0$ :

$$\frac{\partial g_{rs}}{\partial z_k} (z_0) = 0 \quad \checkmark$$

$$\nabla_{\frac{\partial}{\partial z_h}} \frac{\partial}{\partial z_r} \Big|_{z_0} = 0 = \nabla_{\frac{\partial}{\partial z_h}} \frac{\partial}{\partial z_s}$$

Para la última parte recor-  
damos la fórmula:

$$\begin{aligned} 2g(\nabla_x Y, Z) &= \\ &= X(g(Y, Z)) + Y(g(X, Z)) \\ &\quad - Z(g(X, Y)) \end{aligned}$$

cuando  $X, Y, Z$  conmutan entre  
sí.

En nuestro caso:

$$\begin{aligned} 2\omega\left(\nabla_{\frac{\partial}{\partial z_h}} \frac{\partial}{\partial z_r}, \frac{\partial}{\partial z_s}\right) &= \\ &= -2g\left(\nabla_{\frac{\partial}{\partial z_h}} \frac{\partial}{\partial z_r}, J \frac{\partial}{\partial z_s}\right) \\ &= 2i g\left(\nabla_{\frac{\partial}{\partial z_h}} \frac{\partial}{\partial z_r}, \frac{\partial}{\partial z_s}\right) \\ &= i \frac{\partial g_{rs}}{\partial z_h} + i \frac{\partial g_{hs}}{\partial z_r} - 0 \end{aligned}$$

que se anula en  $z_0$  para  
las coordenadas de (7).

El resto de los términos se maneja similarmente para concluir que:

$$\nabla w = 0.$$

