

Cambi di coordinate (vedi testo ml)

Supponiamo per sempl. che valga

Fubini (sia risp. a x che y)

$$* = \int \int f(x, y) dx dy = \int dx \left(\int f(x, y) dy \right)$$

$$v = \varphi^{-1}(y, x) \quad y = \varphi(v, x) \quad \left[\begin{array}{l} \text{mappe } 1a1 \\ \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R} \end{array} \right]$$

$$dy = \varphi_v(v, x) dv \quad \left(\text{se } \varphi_v(v, x) > 0 \right)$$

$$* = \int dx \int f(\varphi(v, x)) \varphi_v(v, x) dv =$$

(applico Fubini ma facendo prima

$$\int dv \int f(\varphi(u, x)) \varphi_v(v, x) dx \quad \text{poi } dx \quad \text{(hp. } x_u(u, v) > 0$$

$$x = x(u, v) \quad dx = x_u(u, v) du$$

$$= \int du \int f(\varphi(v, x(u, v)) \varphi_v(v, x(u, v)) x_u(u, v) dv$$

$$= \int f(\varphi(v, x(u, v)) \varphi_v(v, x(u, v)) x_u(u, v) du dv$$

il cambiamento che ho applicato è

$$\begin{cases} x = x(u, v) \\ y = \varphi(v, x(u, v)) = y(u, v) \end{cases}$$

$$(u, v) \xrightarrow{\Psi} (x, y) \quad J\Psi = \begin{pmatrix} x_u & x_v \\ y_u & y_v \end{pmatrix}$$

$$y_v = \varphi_v + \varphi_x x_v ; \quad y_u = \varphi_x x_u$$

$$\det(J\Psi) = x_u y_v - x_v y_u =$$

$$x_u (\varphi_v + \varphi_x x_v) - x_v \varphi_x x_u = x_u \varphi_v !$$

(sostituisco ottengo la formula)

$$\int dx dy f(x, y) = \int du dv | \det(J\Psi) | f(\Psi(u, v))$$

ove se f è a supporto compatto
 $\text{supp } f \subseteq R_0$ (un rettangolo).

Consideriamo una mappa C^1

$$\Psi : (u, v) \rightarrow \Psi(u, v) = (x(u, v), y(u, v))$$

definita $A \rightarrow \Psi(A)$ invertibile
 \downarrow
aperto di \mathbb{R}^2

e tale che $\det (Jf(u,v)) \neq 0 \forall (u,v) \in A$.

① Per il teorema della funzione inversa.

ψ è invertibile (localmente e x
iniettività su tutto A)

$$\begin{cases} x = x(u,v) \\ y = y(u,v) \end{cases}$$

$$x_u y_v - x_v y_u \neq 0$$

$\forall (u,v)$ numericamente e $x_u = 0$

allora $x_v \neq 0$ e $y_u \neq 0$

(viceversa e $x_v = 0$ allora)

$$x_u, y_v \neq 0$$

e $R \subset A$ un rettangolo chiuso

t.c. $R_0 \subseteq \psi(R)$ dato che R è

un compatto posso dividerlo in

RETTANGOLI $R = \cup R_{ij}$ in modo che in

ciascun rettangolo $x_u(u,v) \neq 0 \forall u,v \in R_{ij}$

(oppure $x_v(u,v) \neq 0 \forall u,v \in R_{ij}$)

$$y_u(u,v) \neq 0$$

$u = \gamma(x, v)$ [invertito $x = x(u, v)$ rispetto]

a u

$$\hookrightarrow y = \varphi(x, v) := y(\gamma(x, v), v)$$

quindi posso riscrivere φ

come

$$\begin{cases} x = x(u, v) \\ y = \varphi(x, v) \end{cases} \quad \text{e fare come prima}$$

per applicare le dimostrazioni di prima mi serve $\varphi_v(x, v) \neq 0$

$$\text{ma } \varphi_v(x, v) = y_u \cdot \gamma_v + y_v$$

dal Teor. funz. inversa

$$x(\gamma(x, v), v) = u \quad \Rightarrow \quad x_u \gamma_v + x_v = 0 \quad \Rightarrow$$

$$\gamma_v = - \frac{x_v}{x_u} \quad \leftarrow \text{queste } \neq 0 \text{ per hp.}$$

$$\text{quindi } \varphi_v = \frac{y_u x_v - y_v x_u}{x_u} \neq 0$$

(il numeratore è $\det J\varphi$)

Se l'integrale è fatto su un
dominio E

$$\int_E f \, dx \, dy = \int f(x, y) \chi_E(x, y) \, dx \, dy =$$

↑
funzione caratteristica

$$= \int f(x(u, v), y(u, v)) \chi_E(x(u, v), y(u, v)) |\det J\psi| \, du \, dv$$

↓
questo è la funzione caratteristica
di $\psi^{-1}(E)$!

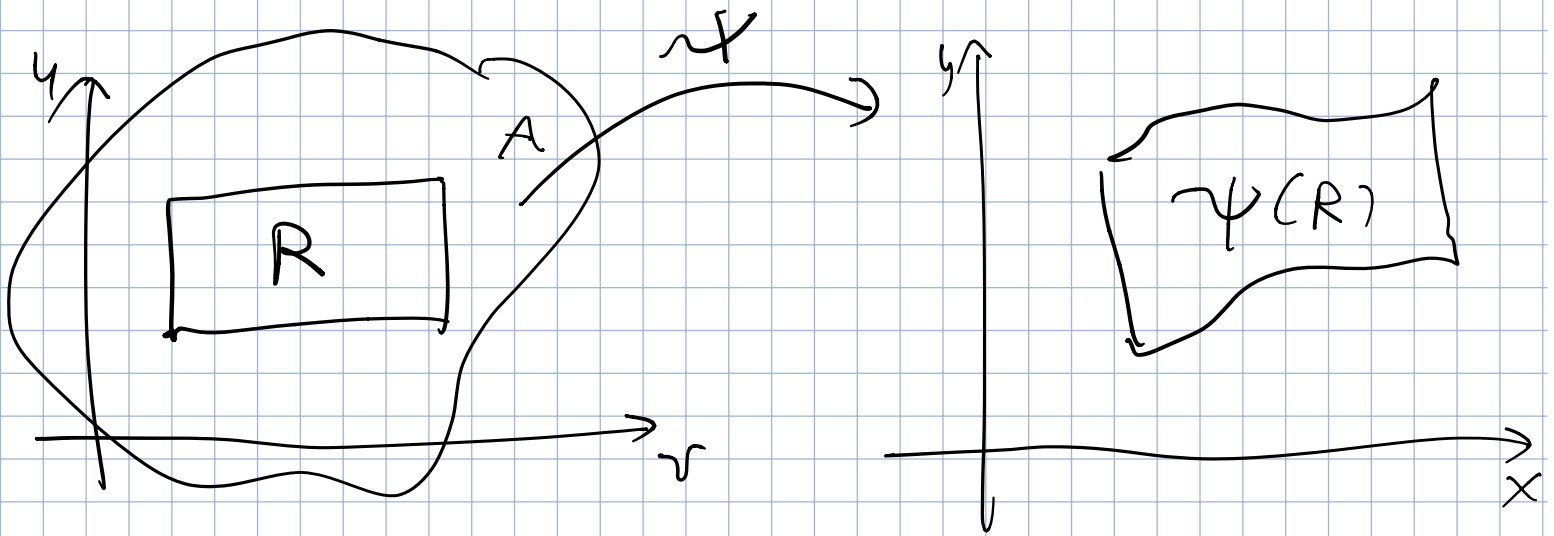
$$= \int_{\psi^{-1}(E)} f(x(u, v), y(u, v)) |\det J\psi| \, du \, dv.$$

Visione + intuitiva

immersione $\psi: A \rightarrow \psi(A)$

iniettiva C^1 e $\det J\psi \neq 0$ in A

(quindi invertibile con inverse C^1)

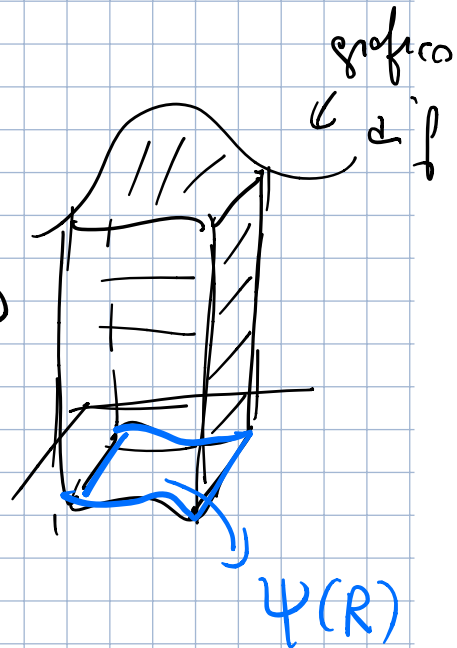


Vogliamo calcolare $\int_{\psi(R)} f(x,y) dx dy$

è conveniente passare alle u, v perché
in queste variabili il DOMINIO DI INTEGRAZ
è più facile!

(supponiamo $f \geq 0$ per facilitare i
disegni)

$$\int_{\Psi(R)} f(x,y) dx dy = \text{Volume}$$



se divido R in

rettangoli (molto piccoli)

$$R = \cup R_{ij} \quad \Psi(R) = \cup \Psi(R_{ij})$$

e $\Psi(R_{ij})$ è contenuto in una

palle di raggio δ (arbitrariamente

piccola per di usare una partizione
abbastanza fine $\times R$)

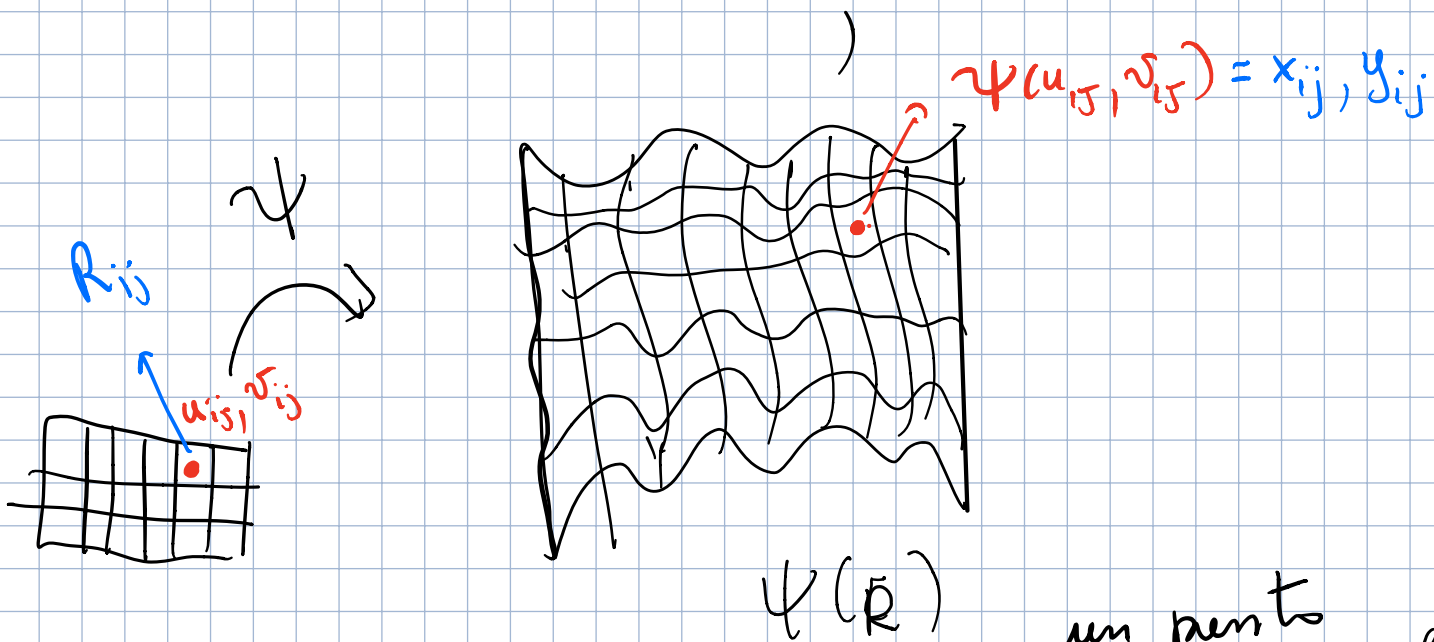
quindi (dato che f è integrabile)

$$\int_{\Psi(R)} f(x,y) dx dy \approx \sum_{ij} f(x_{ij}, y_{ij}) |\Psi(R_{ij})|$$

e meno di un errore arbitrar. piccolo

dove (x_{ij}, y_{ij}) è un punto

ARBITRARIO di $\Psi(R_{ij})$ $(x_{ij}, y_{ij}) = \Psi(u_{ij}, v_{ij})$



un punto
del rettangolo

$$\int_{\Psi(R)} f(x, y) dx dy = \lim_{\delta \rightarrow 0} \sum_{ij} f(x_{ij}, y_{ij}) |\Psi(R_{ij})| =$$

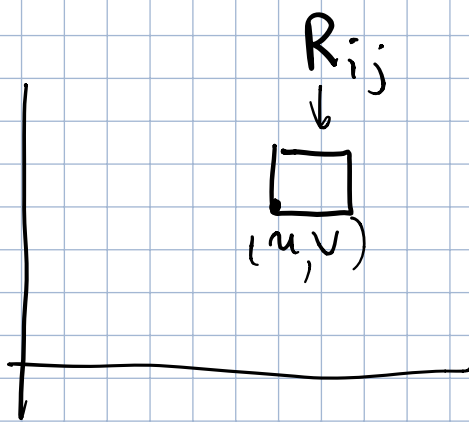
$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \sum_{ij} f(\Psi(u_{ij}, v_{ij})) \frac{|\Psi(R_{ij})|}{|R_{ij}|} |R_{ij}| =$$

λ è il fattore di scala

$$\int_R f(x(u, v), y(u, v)) \lambda(u, v) du dv$$

tutto sta nel calcolare il fattore di deformazione dell'area!

facciamo un rettangolino R_{ij} e chiamiamo

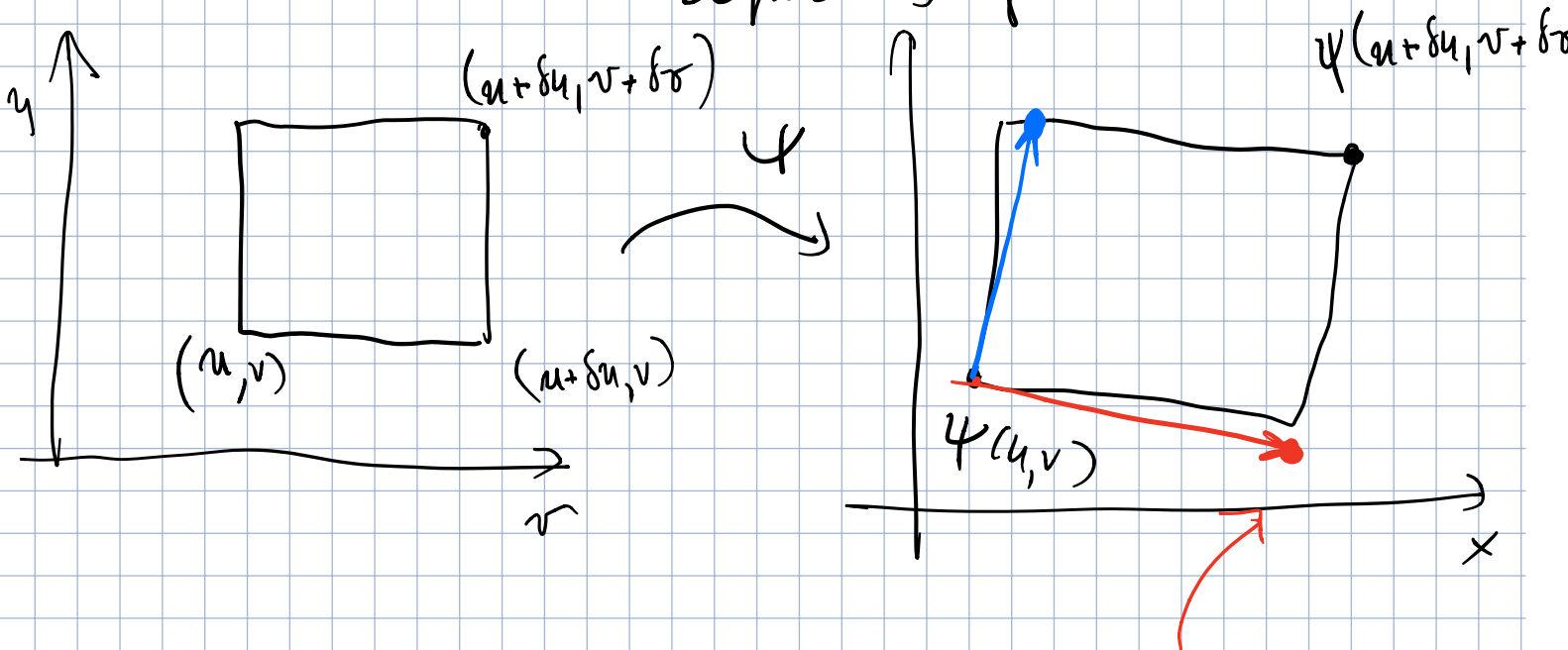


una vertice (u, v)
e gli incrementi $\delta u, \delta v$

ora dato che $\psi \in C^2$ è regolabile

approssimabile con la sua

Jacobiana per calcolare la variazione dell'area. Per coprire unpendiamo



$$\psi(u + \delta u, v) = \psi(u, v) + \psi_u(u, v) \delta u + o(|\delta u|)$$

\bar{x} il punto segnato in

ROSSO

$$\psi(u, v + \delta v) = \boxed{\psi(u, v) + \psi_v(u, v) \delta v} + o(|\delta v|)$$

(segnato in blu)

Approssimo l'area $\simeq \psi(R_{ij})$

con l'area del parallelogramma generato dai due vettori tangenti.

LETTA l'area $\bar{x} |\psi_u \wedge \psi_v| \delta u \delta v =$

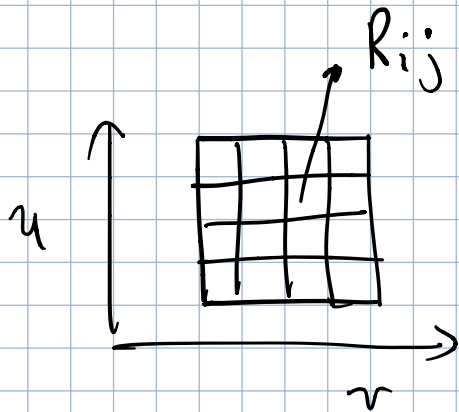
$$= |\det(J\psi)| \delta u \delta v$$

ora $\delta u \delta v = |R_{ij}|$ (area del rettangolo)

quindi il fattore di scala \bar{x}

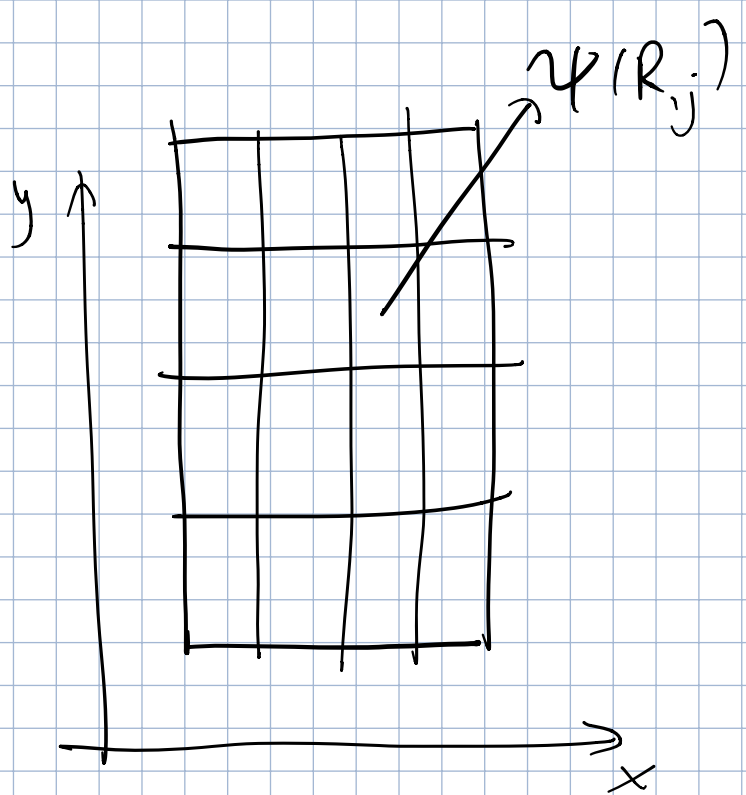
è $|\det(J\psi)|$.

E semplice:



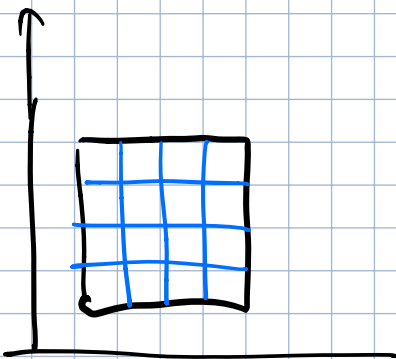
$$x = 2u$$

$$y = 3v$$



il rapporto fra le aree

$$\frac{|\psi(R_{ij})|}{|R_{ij}|} = 3 \cdot 2 = 6$$



$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$$

$$A \in GL(2)$$