

## Il teorema di nullificazione di Poincaré

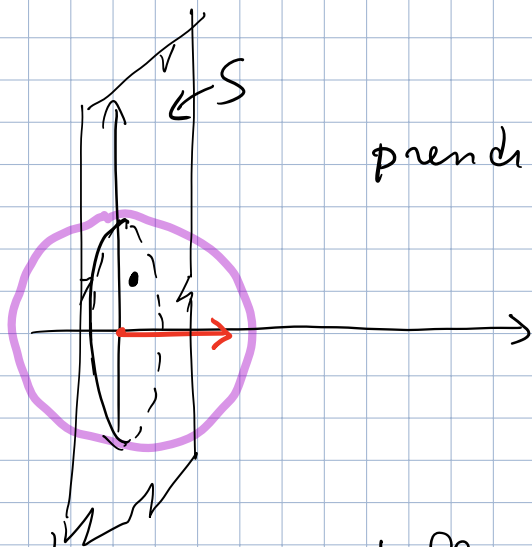
$$\begin{cases} \dot{x} = f(x) \\ x(0) = x_0 \end{cases}$$

Scegliamo un dato iniziale  $x_0$  t.c.  $f(x_0) \neq 0$

A meno di un cambiamento di coordinate

AFFINE ed indep. del tempo otteniamo

che  $x_0 = 0$ ; e  $f(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix}$



prendiamo una sezione

$$S := \{x : x_1 = 0\}$$

Considero una palla intorno a  $x_0 = 0$  (raggio  $\delta$ )

per ogni punto  $\begin{pmatrix} 0 \\ z_1 \\ \vdots \\ z_m \end{pmatrix} = z \in S \cap B(\delta)$

e  $\tau \in [-a, a]$  si consideri la mappa

$$(\tau, \zeta) \rightarrow \phi(\tau, \zeta)$$

$\phi$  soluzione del problema di Cauchy

$$\begin{cases} \dot{\phi} = f(t, \phi) \\ \phi(t_0) = \zeta \end{cases}$$

Voglio mostrare che  $(\tau, \zeta) \rightarrow x = \phi(\tau, \zeta)$  è un  
 Applico al Teo. Funz. Inversa e diffeo!

$$x = \phi(\tau, \zeta) = \zeta + \int_0^\tau f(s, \phi(s, \zeta)) ds$$

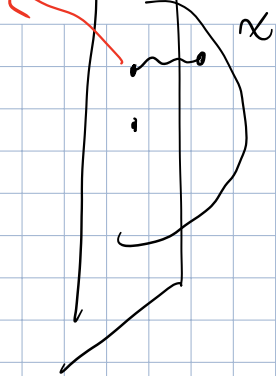
①  $\phi$  è  $C^1$  in tutte le sue variabili  
 inoltre

$$e \quad J_{\tau, \zeta} \phi(0, 0, 0) = \begin{bmatrix} 1 & - & - & - \\ 0 & & & \\ 0 & & -1 & \\ \vdots & & & \\ 0 & & & \end{bmatrix}$$



quindi: localmente in una piccola palla


$B_{\delta_1}(0) \ni x \rightarrow (\tau(x), \zeta(x))$  funzione  $C^1$   
 che inverte

$\zeta(x)$




$\tau(x)$  è il tempo che  
ci si mette ad andare  
da  $z(x)$  a  $x$ .

Nelle coordinate  $(\tau, \bar{z})$  la dinamica  
è semplicemente  $\dot{\tau} = 1$    
 $\dot{\bar{z}} = 0$  

N.B. Se  $f$  è un campo hamiltoniano  
allora la mappa  $(\tau, \bar{z}) \rightarrow x(\tau, \bar{z})$  è  
simplettica! 

N.B. questo vuol dire che vicino a un  
punto non angolare qualsiasi ODE ha  
 $n-1$  costanti del moto LOCALI

Questo NON VUOL DIRE che tali costanti  
del moto sono definite su tutto lo spazio  
delle FASI! 

Nel caso di un sistema hamiltoniano di  
dim  $2N$  ci sono  $2N-1$  cost. del moto  
locali (Teorema di Carathéodory-Jacobi)

Ma il più in cont. del moto in  
involuzione tra loro globali!

Così fino a che siamo nella piccola  
palla in cui valgono le ipotesi del  
teorema di rettificazione ci sono un sacco  
di cont. del moto, però dato che  $f(x_0) \neq 0$   
nella palla  $B_\delta(0)$  la dinamica resta  
per tempi BREVI;

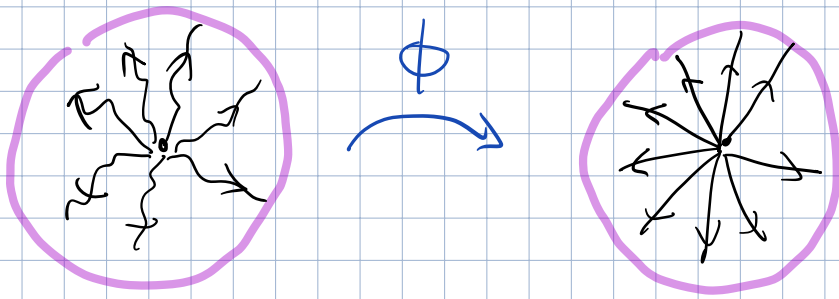
oppure esce dalla palla e  
perdono le con.  
— . — . —

Trovare un cambio di variabili che  
semplifica il campo vettoriale in un  
intorno di un punto singolare è più  
complicato

In particolare se il punto fisso è  
STABILE trovare una forma normale  
che risulti per tempi lunghi

(e se è instabile)

Per esempio se ho una sorgente



e trovo un diffeomorfismo  $\phi$  che coniuga la dinamica

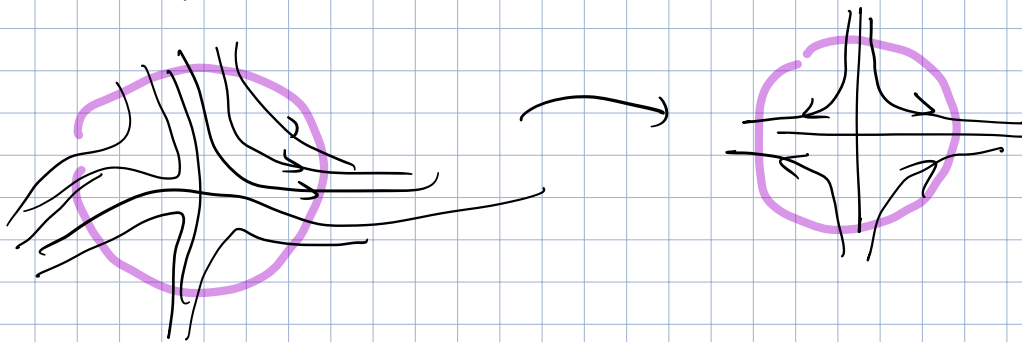
a un moto rettilineo radiale

dopo un tempo finito la dinamica

esce dalla palla in cui si può

"raffigurare"

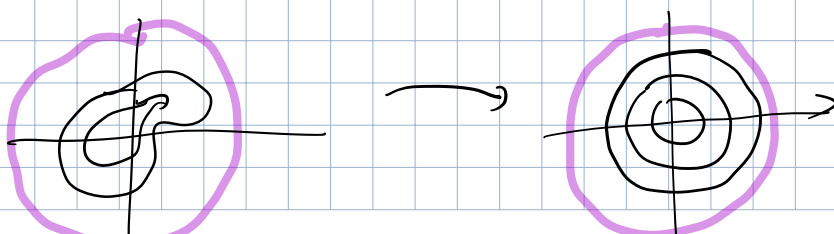
idem



~ parte per gli assi  $\hat{x}, \hat{y}$  tutte

le traiettorie escono dalla palla

— — — — —



la dinamica resta nulla per  
tempi infiniti