

Dimensione di correlazione METODO di GRASSBERGER-PROCCIA

È un METODO ^{PRATICO} di CALCOLO della DIM. FINALE
da fare sulla STRUTTURA PROBABILISTICA
dell'ATTUATORE, cioè

$D(0) \rightarrow$ ti dice solo se in una
MISURA di REEBGUE SCATOLA c'è un punto o
no! PROPRIETÀ GEOMETRICHE
dell'ATTUATORE

$D(2) \rightarrow$ È legata a queste punti caduti
MISURA NATURALE in ogni scatola, a questo
tempo in'orbita prima in
una scatola rispetto ad
un'altra -

\Downarrow
STRUTTURA PROBABILISTICA
dell'ATTUATORE

*
MISURA INVARIANTE
NATURALE

H_p) Scelgo a N pt a caso nel
collettore, distribuiti
secondo la MISURA NATURALE

\Downarrow
Certo il nro di coppie (σ) la
cui distanza è minore di δ

$$C(\delta) = \frac{2}{N(N-1)} \sum_{i>j}^N H(\delta - |x_i - x_j|)$$

$$H(y) = \begin{cases} 1 & \forall y > 0 \\ 0 & \forall y < 0 \end{cases} \quad \text{F di Heaviside}$$

Si nota che se $N_i(\delta)$ è la frazione di punti a distanza δ dal punto x_i :

$$N_i(\delta) = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N \theta(\delta - |x_i - x_j|)$$

allora la doppia sommatoria in $C(\delta)$ si dice che

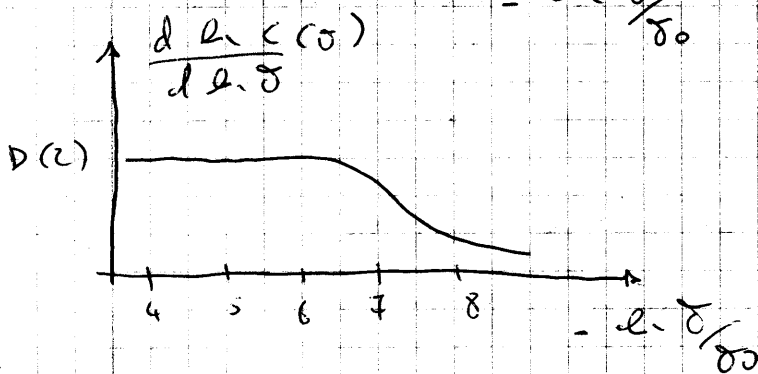
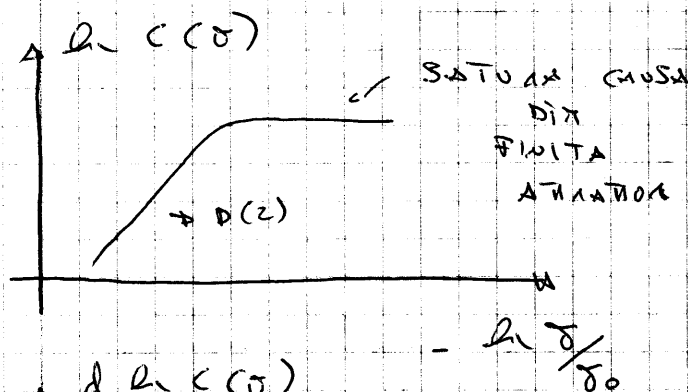
$$C(\delta) = \langle N_\delta \rangle \sim \delta^{D(z)}$$

è quindi DIM. CORRELAZIONE O GP

$$D(z) = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{d \ln C(\delta)}{d \ln \delta}$$

L

$\frac{d}{d \ln}$ → DERIVATA LOGARITMICA di $\ln C(\delta)$



$\langle N_\delta \rangle =$ probabilità di essere nell'intervallo δ

1) $D=1$ allora nella cella c'è questo numero $N \propto \delta$

2) $D=2$ poco questo significa $N \propto \delta^2$

in genere:

$$D(z) < D(0)$$

1. PRESENTAZIONE PRATICA DEI DATI Sperimentali

EMBEDDING OTTIMALE

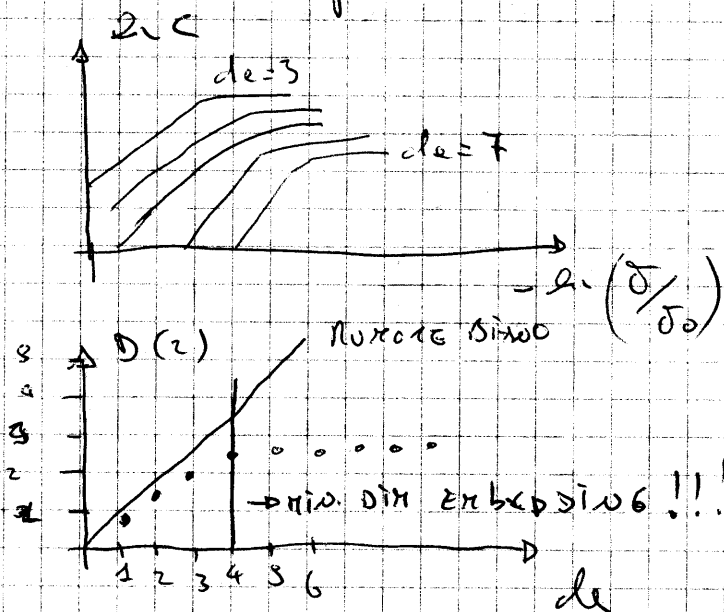
Dati sperimentali $\{u(t)\}$

- 1) Ricostruzione per ogni embedding cercato i vettori ricostruiti

$$\{y_1(t), y_2(t), \dots, y_{de}(t)\}$$

finché è OTTIMALE (vedi dopo)

- 2) Si calcola per ogni de la corrispondente $C(de)$ e l'aspettativa $D(de)$



1.1 Risoluzioni OTTIMALI

- δ piccolo -

grandi fluttuazioni a causa della natura statistica!

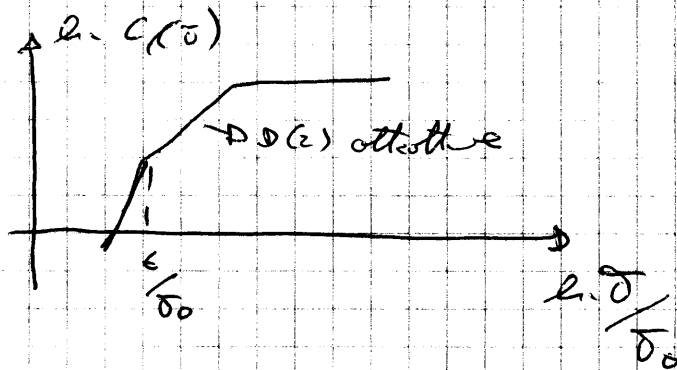
- $\delta \rightarrow \delta_0$ -

Si vedono soluzioni in de perché raggiungerò i bordi dell'attrattore

[EFFETTO del NUMERO]

Il rumore è sempre presente nei dati sperimentali!

Per vedere l'effetto aggiungi rumore di esperienza ϵ/σ_0 al segnale!



Al di sotto della soglia $\frac{\epsilon}{\sigma_0}$ la presenza cambia a causa del rumore

$$D(z) = d e$$

Il rumore circonda UNIFORMEMENTE lo SPAZIO di EMBEDDING!!

— • —

NON SI RIESCONO a STIMARE

$$D_F > 6.7$$

e causa della stessa qualità di dati necessaria a riempire in modo ottimale lo sp. delle fasi

$$\frac{N_R}{N_{OT}} \sim \sigma^{DF} !!!$$

[MISURE INVARIANTI]

Se A è una parte dell'attrattore

MISURA
NATURALE

$$\mu(A) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{E(A)}{T}$$

Tempo passato in A

Tempo TOTALE della MISURA

$\mu(A)$ è la probabilità che prendendo a caso un punto sull'attrattore, questo cada in A

MISURA INVARIANTE di probabilità $d\mu$

$$\mu(A) = \int_A d\mu(x)$$

Se F è una mappa F è data da

$$\mu[F^{-n}(A)] = \mu(A) \quad n > 0$$

ovvero $F^{-n}(A)$ è la n -esima pre-immagine di A.

ATTENZIONE - DENSITÀ NATURALE INVARIANTES
Se $g(x)$ è una buona funzione per scrivere

$$d\mu = g(x) dx$$

ma in generale g ha DISCONTINUITÀ, ma

$$\mu = \int g dx \quad \text{ma posso sempre definire}$$

OSS -

La RETRO-IMMAGINE è definibile anche per la spe F NON INVERTIBILE

Se è invertibile per scrivere

$$\mu[F^{-1}(A)] = \mu(A) \quad n > 0$$

Def. Formula di MISURA INVARIANTE

FLUSSO $\mu_{x_0}(dx) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T dt \delta(x - \underbrace{x(t)}_{U_t(x_0)}) dx$

$x(t)$ orbita al tempo t , di un orbita che al tempo 0 era in x_0

$$U_t(x_0) = x(t)$$

~

Mappa

$$\mu_{x_0}(dx) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} \delta(x - F^j(x_0)) dx$$

$F^j(x_0)$ è l'orbita j della COND. INIZIALE x_0

}
↓

Se $\mu_{x_0}(S)$ è la STESSA $\forall x_0 \in \text{SACCO}$ d'ATTRAZIONE, eccetto per un insieme di MISURA NULLA, allora

$$\mu(S) = \mu_{x_0}(S)$$

è la MISURA NATURALE di S

— • —

Si pensa definire molte MIS. INVARIANTI, ma non tutte hanno senso fisico. Ad. le ORBITE INSTABILI in genere nell'ATTRAZIONE sono INVARIANTI,

potrei definire MIS. INVARIANTI a piacere
 dando pesi diversi alle diverse celle,
 ma questa MISURE NON SONO OSSERVABILI
 seguendo la DINAMICA NATURALE
 del SISTEMA -

↑ MISURA di MAPPE $\pm D \sim y = H(y)$

- OPERATORE di FROBENIUS - PERRON -

tip) Date ∞ cond. energetici nell'ome x
 distribuiti con densità iniziale
 $f_0(x)$: $\int_0^1 f_0(x) dx = 1$

↓
 applica la mappa H ad ogni C.I. e genera
 una NUOVA DENSITÀ

$f_1(x)$
 e così via in generale vale

$$\left\{ \begin{aligned} f_{n+1}(x) &= \int f_n(y) \delta[x - H(y)] dy \\ \text{Eq. FROBENIUS - PERRON} \end{aligned} \right.$$

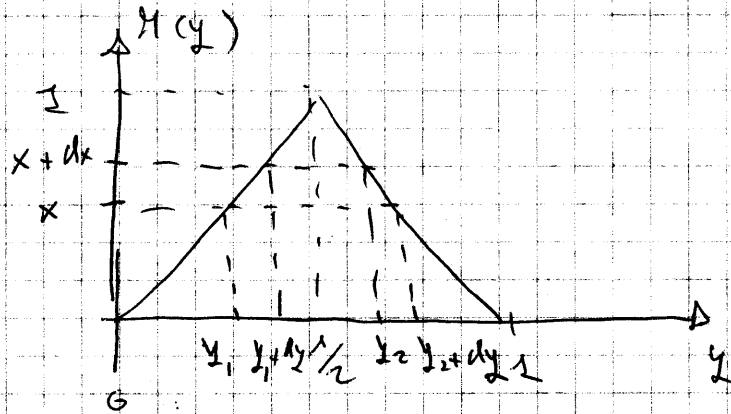
La DENSITÀ NATURALE INVARIANTE
 deve soddisfare a

$$f_{n+1}(x) = f_n(x) = f(x)$$

e quindi deve essere soluzione di

$$g(x) = \int g(y) \delta [x - \pi(y)] dy$$

Mappa a TENDIA



Il raso di parte in $(x, x+dx)$ al Gruppo $n+1$
 è dato dalla somma dei rasi in (y_1, y_1+dy_1)
 e (y_2, y_2+dy_2) al Gruppo n

⇓

$$g_{n+1}(x) dx = g_n(y_1) dy_1 + g_n(y_2) dy_2$$

$$g_{n+1}(x) = g_n(y_1) \left| \frac{dx}{dy_1} \right|^{-1} + g_n(y_2) \left| \frac{dx}{dy_2} \right|^{-1}$$

Per la mappa a Grille

$$\begin{cases} y_1 = x/2 \\ y_2 = 1 - x/2 \end{cases}$$

$$\left| \frac{dx}{dy_1} \right| = \left| \frac{dx}{dy_2} \right| = 2$$

$$g_{n+1}(x) = \frac{1}{2} g_n\left(\frac{x}{2}\right) + \frac{1}{2} g_n\left(1 - \frac{x}{2}\right)$$

La soluzione stazionaria è data da

$$g_{n+1} = g_n = g = 1 \quad \forall x$$

Mappa LOGISTICA ALLA CRISI

$$x_{n+1} = 4x_n(1-x_n) \quad x_0 \in [0, 1]$$

Se definisco y nell'intervallo $[0, \pi]$ come
la trasformazione

$$x = \sin^2\left(\frac{\pi y}{2}\right) = \frac{1}{2} [1 - \cos(\pi y)]$$

Otengo la mappa a TENDA per y
di cui non ho che

$$g(y) = 1$$

\Downarrow

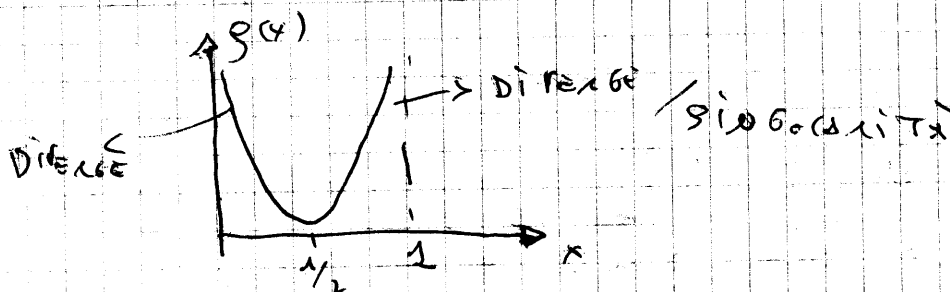
Varo calcolarmi $g(x)$ per la LOGISTICA con
la relazione

$$g(x) dx = g(y) dy$$

Si nota che

$$\frac{dx}{dy} = \pi \sin\left(\frac{\pi y}{2}\right) \cos\left(\frac{\pi y}{2}\right) = \pi \sqrt{x(1-x)}$$

$$g(x) = \left| \frac{dy}{dx} \right| g(y) = \frac{1}{\pi \sqrt{x(1-x)}}$$



MISURA NATURALE - NOTA -

La misura naturale di un intervallo

$I_\epsilon(x)$ si dice la funzione di tempo
da un'velocità "tipica" spande in tutto
in tavola.

$$\mu(I_\epsilon(x)) = \int_{x-\epsilon}^{x+\epsilon} g(x) dx$$

H.p) Se $g \in$

i) LISCIA in $I_\epsilon(x)$

ii) LIMITATA.

\Downarrow

$$\mu(I_\epsilon) \propto \epsilon$$

non

Voglio capire l'origine delle
SINGOLARITÀ in g per LOGISTICA alla CRISI!

$$L^x = \frac{1}{2} \uparrow$$

$g \in$ LISCIA e LIMITATA

$$\Rightarrow \mu(I_\epsilon(\frac{1}{2})) \propto \epsilon$$

$$[\frac{1}{2} - \epsilon; \frac{1}{2} + \epsilon] \rightarrow [1 - 4\epsilon^2, 1]$$

\Downarrow

$$\mu(I_\epsilon(\frac{1}{2})) = \mu(I_{4\epsilon^2}(1)) \propto \epsilon$$

dato che $g=0$ per $x > 1$

È perciò

$$p \in [I_\epsilon(1)] \propto \sqrt{\epsilon}$$

È dato che

$$p = \int g dx$$

ne segue che

$$g(x-1) \propto \frac{1}{\sqrt{1-x}}$$

non

Se applica ancora la regola

$$F(1) = 0$$

e perciò

$$p \in (I_\epsilon(0)) \propto \sqrt{\epsilon}$$

e per la stessa ragione $g(x) \propto \frac{1}{\sqrt{x}}$

Le SINGOLARITÀ in g sono dovute ad ITERATE di PUNTI CRITICI

$$\text{ovvero } F' = 0$$

Questo si verifica dalle applicazioni dei P.P.

$$S_{n+1}(1) = S_n\left(\frac{1}{2}\right) \left| \frac{dx}{dy} \right|^{-1}$$

OSQ

$$\int_{1-\epsilon}^1 \frac{1}{\sqrt{1-x}} dx =$$

$$= 2\sqrt{1-x} \Big|_{1-\epsilon}^1 =$$

$$= +2\sqrt{\epsilon}$$

SE i) $\frac{dx}{dy} \equiv 0$

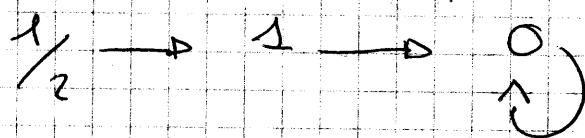
ii) $g_n(1/2)$ non DIVERGE ed è LISIA



$g_n(1) \rightarrow \infty !!$

$z=4$

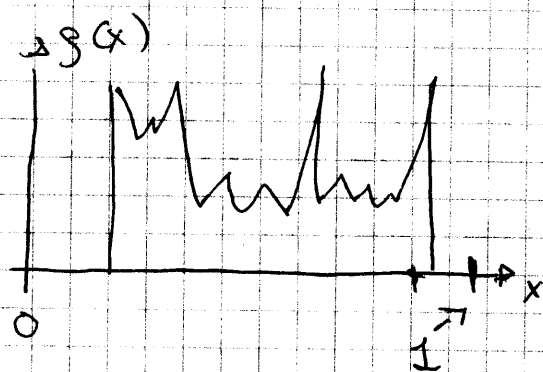
In questo caso



$3.57 < z < 4$

Le ITERATE del MASSIMO non DEVONO
nell'INTERVALLO ATTRATTIVO!

- i) g è DISCONTINUO OVVVERQUE
- ii) Esso ha SISTEMI DEVONO di
VALORI di x cui g è ∞



| LUSIEME
 | DEVONO
 | $\exists \emptyset$ nel
 | DEVONO
 | nel \mathbb{R}
 | ($i \in \mathbb{N}$ no)
 |
 | LUSIEME \exists DEVONO
 | in X
 | se la CHIUSURA
 | di A
 | x
 |
 | C'è ogni pto di X
 | è pto d'accumulazione
 | per $\{x_n\}$

anche se g non è però sempre DEFINITA
ma MISURA è SEMPRE DEFINIBILE

$$\begin{cases} d\mu = g dx \\ d\mu_{\pm} = \int_{\mp} g dx \end{cases}$$

CANTON-

g non è DEFINITA per un
insieme di CANTON,

ma per sé, può anche essere $g < 0$!