# Počítačová fyzika II

Nelineárne iteračné schémy, chaos, fraktály

Peter Papp, Ján Ďurian

(Peter Markoš)

Katedra experimentálnej fyziky F2-81

### Obsah

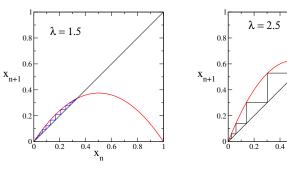
Nelineárne iteračné schémy majú nečakané riešenia. Môžeme nimi modelovať niektoré javy, pozorované v prírode a interpretovať ich prekvapujúce časové priebehy.

- Logistická mapa May
- Period doubling
- Podivný atraktor
- Fraktál. definícia, metóda výpočtu fraktálnej dimenzie
- Zadanie úlohy 2.
- Dodatok: Intermitencia, phase locking

Najjednoduchšia nelineárna diferenčná schéma:

$$x_{n+1} = f(x_n) = \frac{\lambda}{\lambda} x_n (1 - x_n)$$

Zaujíma nás, ako sa postupnosť  $x_1,\ x_2,\dots$  vyvíja v závislosti od hodnoty parametra  $\lambda$ 



Pre  $\lambda>1$  existuje stabilný pevný bod  $\hat{\mathbf{x}}=\mathbf{1}-\lambda^{-1}$  ktorý je riešením rovnice

0.6 0.8

$$\hat{x} = f(\hat{x})$$

Ale ...

Podmienka stability:

$$\left| \frac{\partial f}{\partial x} \right|_{x=\hat{x}} < 1$$

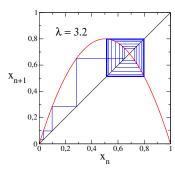
Pevný bod sa stane nestabilným, ak  $\lambda > 3$  lebo

$$\left. \frac{\partial f}{\partial x} \right|_{x = \hat{x}} = 2 - \lambda$$

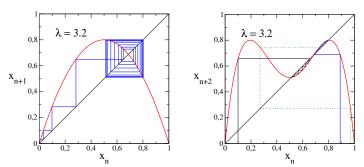
Vzniknú miesto neho dva nové stabilné body

$$x_{n+2} = f(f(x_n)) = f^{(2)}(x_n)$$

nastal period doubling (vidličková bifurkácia)



Interpretácia nestability pevného bodu:

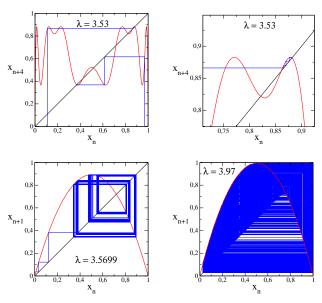


Dva stabilné pevné body, medzi nimi jeden nestabilný. Kritérium stability:

$$\left|\frac{\partial F(x=\hat{x})}{\partial x}\right| < 1$$

May

Ďalší nárast parametra  $\lambda$  spôsobí nárast periódy:



#### Feigenbaum:

- séria kritických hodnôt  $\lambda_n$  v ktorých dochádza k zdvojnásobeniu periódy (period doubling)
- univerzálne škálovanie:

$$\alpha_n = \frac{\lambda_{n-1} - \lambda_{n-2}}{\lambda_n - \lambda_{n-1}}$$

n	perioda	$\lambda_n$	$\alpha_n$
1	2	3	_
2	4	3.4494897	_
3	8	3.5440903	4.7514
4	16	3.5644073	4.6562
5	32	3.5687594	4.6683
6	64	3.5696916	4.6686
7	128	3.5698913	4.6692
8	256	3.5699340	4.6694

https://en.wikipedia.org/wiki/Feigenbaum\_constants

Zostrojme pravdepodobnostné rozdelenie hodnôt  $x_n$  (n < N) Ak  $1 < \lambda < 3$  tak

$$p((x_n) = N\delta_{x_n,\hat{x}})$$

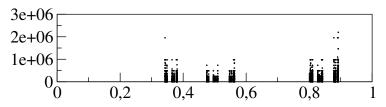
Pre periodický dej s periódou P iteračná schéma prechádza bodmi  $\hat{x_1}, \hat{x_2}, \dots \hat{x_P}$  a

$$p(x) = \sum_{i}^{P} \frac{N}{P} \delta_{x,\hat{x}_{i}}$$

Existujú hodnoty  $\lambda$ , pre ktoré nenájdeme periodický režim. Napr. pre

$$\lambda^* = 3.56995$$

Pozorujeme deterministický chaos



Pravdepodobnostné rozdelenie p(x) po  $N=10^9$  iteráciách.

Postup (Algoritmus výpočtu pravdep. rozdelenia).

- rozdeľ interval (0,1) na M dielov (napr. M=5~000~000) deklaruj pole h(M)=0 a  $\Delta=M^{-1}$
- ▶ iteruj N iterácií  $x_i = f(x_{i-1})$ , i = 1, 2, ..., N ( $N \ge 10^9$ ) po každej iterácii počítaj index = INT $(x_i * M) + 1$  h(index) = h(index)+1
- po skončení iterácii vypíš výsledok: pre i=1,M ak h(i)>0 tak print i/M, h(i)
- ► Normovanie:

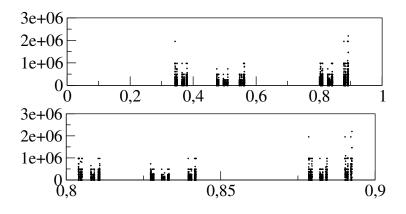
$$h(index) \rightarrow \frac{1}{N\Lambda}h(index)$$

Normovanie potrebujeme, aby platilo

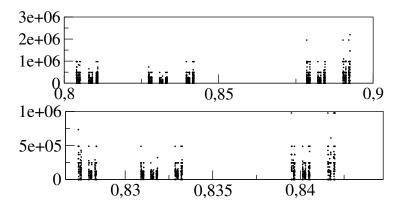
$$\int p(x)dx = \sum_{i}^{N} \Delta p(x_i) = \sum_{i}^{N} h_i = 1$$

V našom prípade ho môžeme preskočiť.

# May: self-similarity



## May: self-similarity



Typická vlastnosť fraktálnej množiny.

### Cantorova množina

Algoritmus: nekonečný počet iterácií:

Fraktál s fraktálnou dimenziou

$$d_f = \frac{\ln 2}{\ln 3}$$

Pretože: ak meriam jeho "hmotnost"  $\mathcal{M}$  meradlom dĺžky  $\Delta$ , dostanem

$$\mathcal{M} = \Delta^{-d_f} \times \Delta$$

Obyčajná úsečka má samozrejme  $d_f=1$ , pretože získaná hmotnosť nezávisí od delenia.

### Fraktálna dimenzia

Vráťme sa k nášmu rozdeleniu bodov  $x_n$ . Ak vyplníme len intervaly, v ktorých  $h(i) \neq 0$ , dostaneme fraktálnu množinu:



Nájdeme jej fraktálnu dimenziu:

### Fraktálna dimenzia

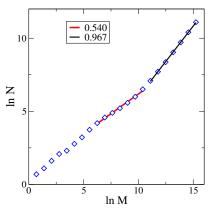
- ightharpoonup zvolím  $m=2,3,\ldots$  a rozdelím interval (0,1) na  $M=2^m$  dielikov
- ightharpoonup nájdem N(m) počet dielikov, v ktorých leží časť nášho fraktálu
- urobím log-log plot N(m) vs M a nájdem  $d_f$  zo smernice

$$N(m) \propto M^{d_f}$$

#### Diskusia:

Interval (0,1) rozdelíme na  $M=2^m$  dielikov. Iterujeme Mayovu schému v  $\mathcal N$  krokoch a nájdeme pole h.

- pre veľmi malé hodnoty m dostaneme nedôveryhodné výsledky
- Pre veľké m dostaneme  $d_f \to 1$  pretože sme fraktál zostrojili len z konečného počtu intervalov.
- ▶ fraktál vidíme len v oblasti, kde  $\mathcal{N} > M$ .



### Úloha 2

#### Povinná a nepovinná, ale zaujímavá.

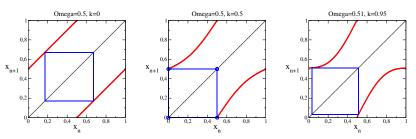
- 1. Napíšte program pre nelineárnu schému (May). Presvedčte sa, že zmenou parametra  $\lambda$  zmeníte periódu deja.
- 2. Pre  $\lambda=3.56995$  iterujte nelinárnu schému (aspoň  $10^9$  iterácií). Zostrojte pravdepodobnostné rozdelenie p(x) ukážte jeho self-podobnosť.
- 3. Nájdite fraktálnu dimenziu.

# Iná nelineárna schéma - phase locking

Nelineárny iteračný proces (má základ vo fyzikálnych dejoch)

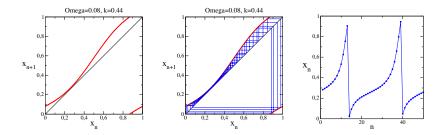
$$x_{n+1} = x_n + \Omega - \frac{k}{2\pi} \sin(2\pi x_n) \pmod{1}$$

#### k ... koeficient nelinearity



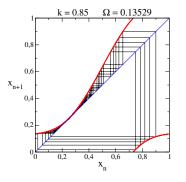
Phase locking - proces je periodický aj keď  $\Omega \neq p/q$ .

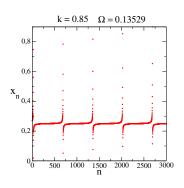
### Intermittencia



Pre niektoré hodnoty parametrov systém veľmi dlho zotrvá v blízkosti nejakých hodnôt, a potom sa prudko v krátkom období zmení. Ukážka, ako nelinearita ovplyvňuje stabilitu systému.

### Intermittencia





Iný príkald intermittencie. Všimnime si, že perióda stability môže byť veľmi dlhá. Stabilita je prerušovaná krátkymi obdobiami, kedy sa sytém náhle vzdiali od rovnováhy.