



Procesy stochastyczne w kardiologii od elektrofizjologii do zmienności rytmu serca cz. 2

Monika Petelczyc

Wydział Fizyki

Politechnika Warszawska

Model elektryczny błony

Hipoteza błonowa Bernsteina (1902): potencjał czynnościowy jest skutkiem krótkotrwałych zmian w przepuszczalności jonów przez błonę: w stanie spoczynkowym błona neuronu przepuszcza jony K^+ , w stanie potencjału czynnościowego przepuszcza wszystkie jony i jej potencjał „spada” - sięga 0! (na podstawie potencjału Nersta)

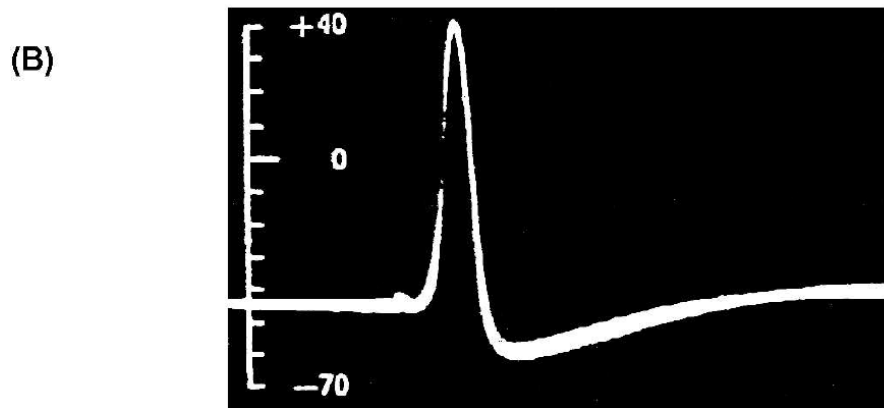
W komórce więcej K^+ niż na zewnątrz (przeciwnie niż jonów Na^+ , dlatego potencjał błony = to potencjał równowagi dla jonów K^+).

- W 1952 roku Alan Hodgkin i Andrew Huxley odkryli mechanizmy aktywności jonowej badając neuron kalmara (*Loligo pealei*)-aktywność ta jest odpowiedzialna powstawanie potencjału czynnościowego



Pierwsze eksperymenty (1937-39)

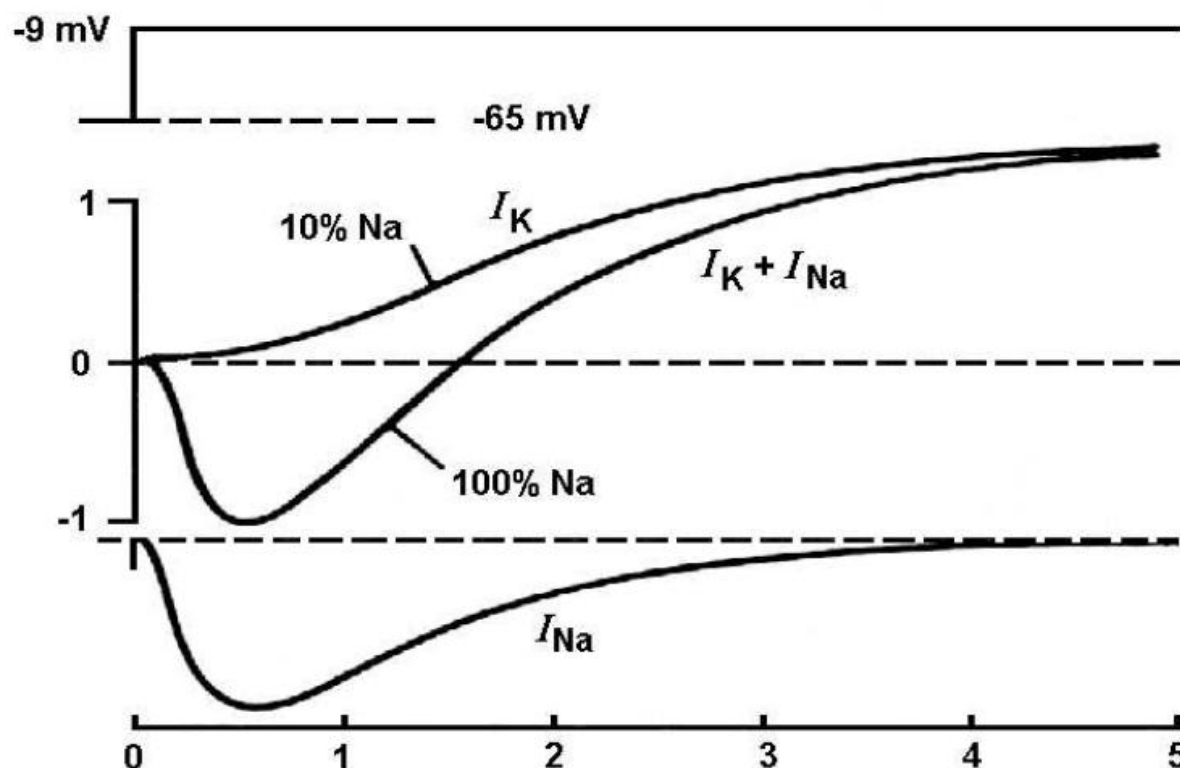
- Zaobserwowali zmianę znaku potencjału błony!



Rejestrowany prąd płynący przez błonę jest sumą prądów jonowych i prądu pojemnościowego (prądu ładowania elektrycznej pojemności błony - ten zanika z pewną stałą czasową) – metoda voltage-clamp

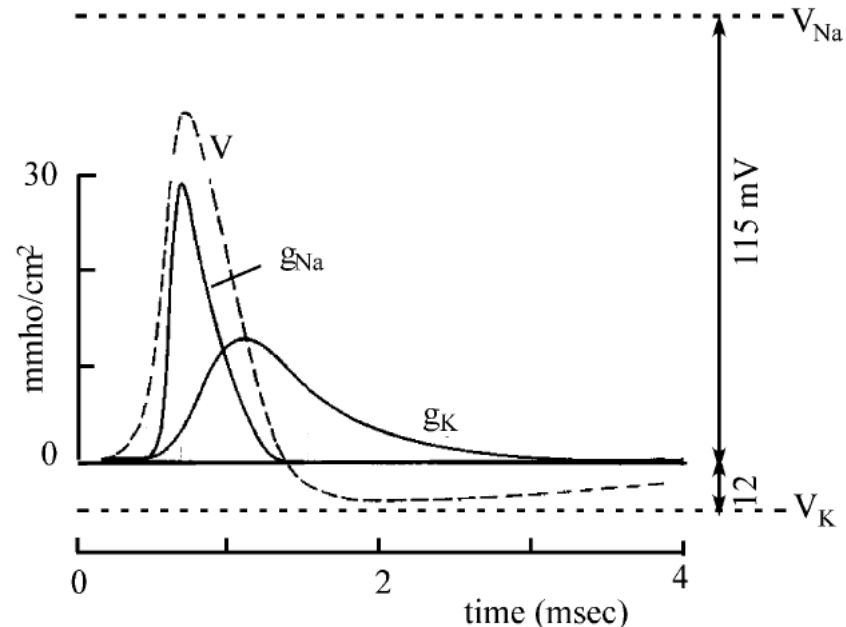
Nowe wyniki

- Pomiar prądu sodowego i potasowego wykorzystując toksyny blokujące transport konkretnych jonów, można wydzielić z prądu całkowitego prąd przenoszony przez te jony.



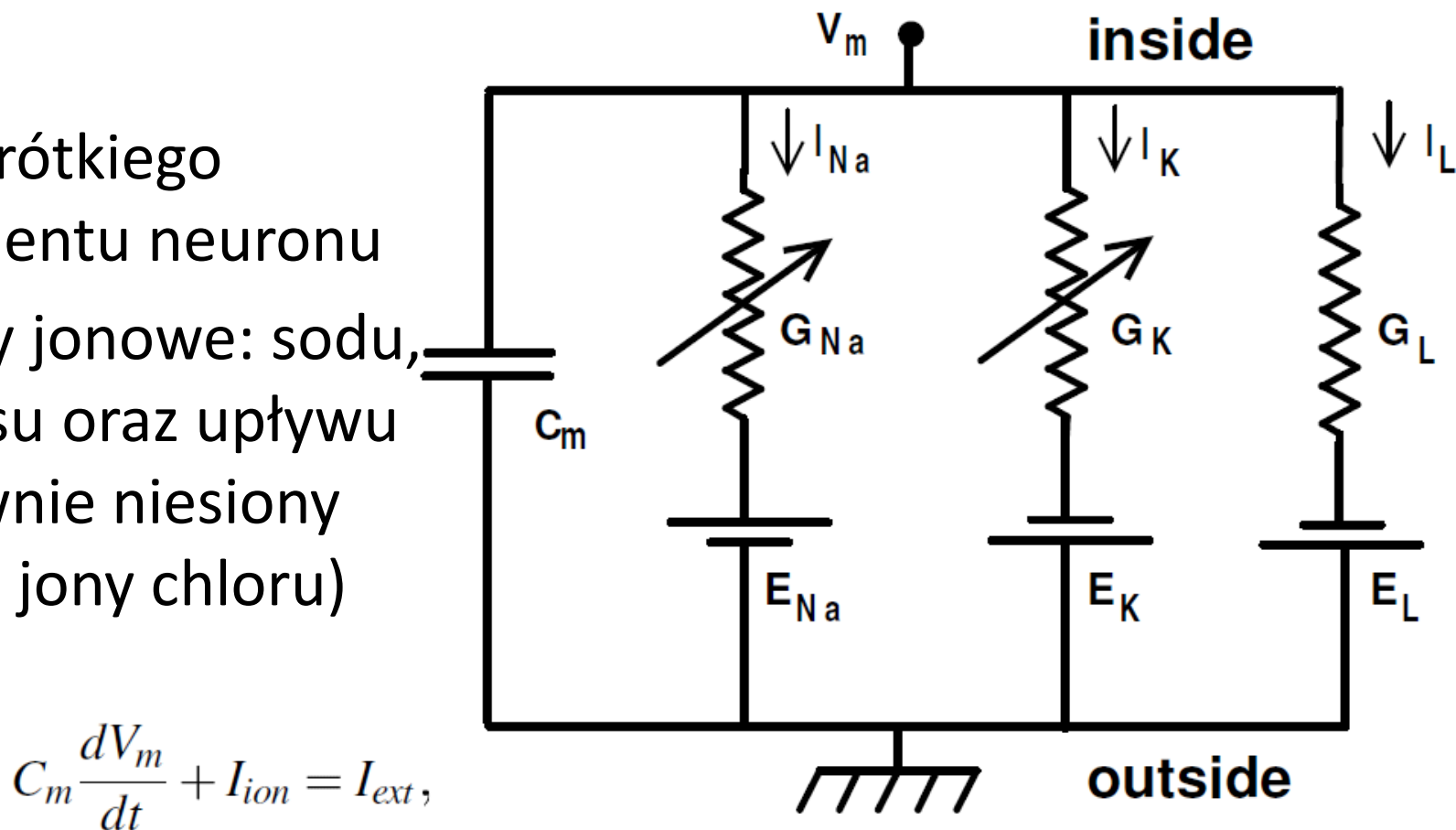
Hipoteza „sodowa” Hodgkina i Katza (1949)

- zmiany potencjału błony odpowiadają potencjałom (Nersta) dla dominujących w danej chwili jonów
- W stanie spoczynku – jak u Bernsteina dominują jony K^+
- W czasie narastania potencjału czynnościowego przepuszczalność dla Na^+ rośnie
- Amplituda potencjału czynnościowego zależy od koncentracji sodu na zewnątrz



Model - obwód elektryczny

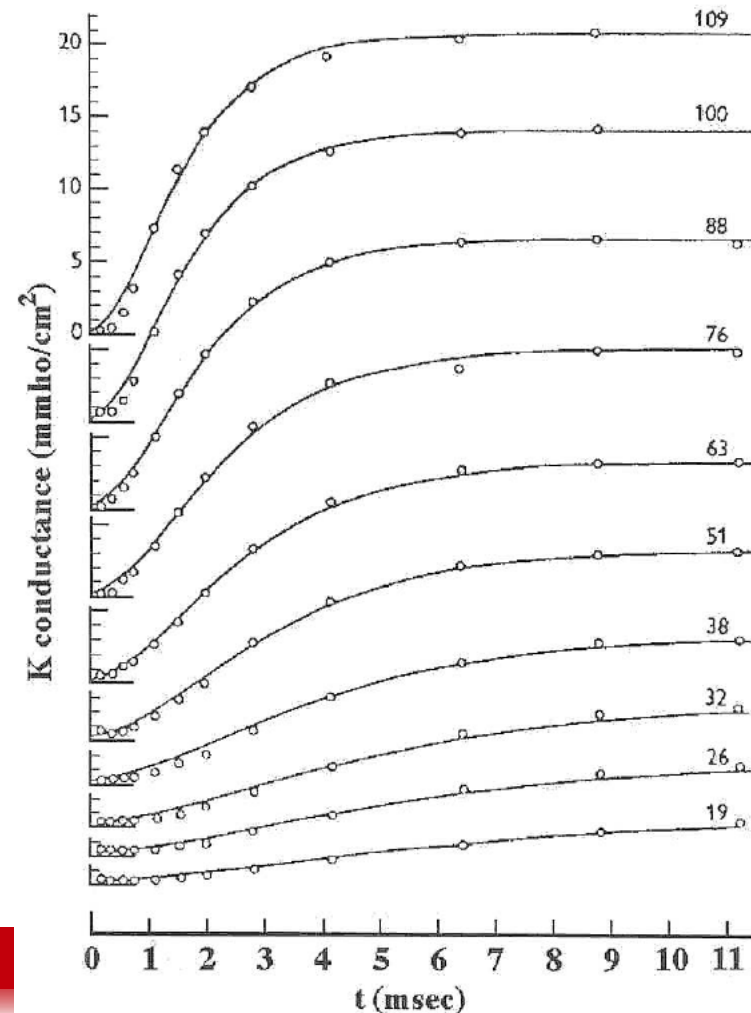
- Dla krótkiego segmentu neuronu
- Prądy jonowe: sodu, potasu oraz upływu (głównie niesiony przez jony chloru)



Prąd jonowy

$$I_{ion} = G_{Na}(V_m - E_{Na}) + G_K(V_m - E_K) + G_L(V_m - E_L).$$

- Model wymagał założenia, że przewodność dla wspomnianych prądów jonów, to zmienne dynamiczne zależne od (napięcia błony) V_m



Prąd jonowy

- Zmiany makroskopowej przewodności w modelu HH wynikają z sumarycznego efektu otwierania i zamykania wielu kanałów jonowych zanurzonych w błonie
- Aby związać przewodność z potencjałem błony należy założyć istnienie bramek w kanałach
- Każdy kanał ma po kilka bramek – jeżeli jedna nie jest w stanie przyzwalającym na transport, to kanał jest zamknięty

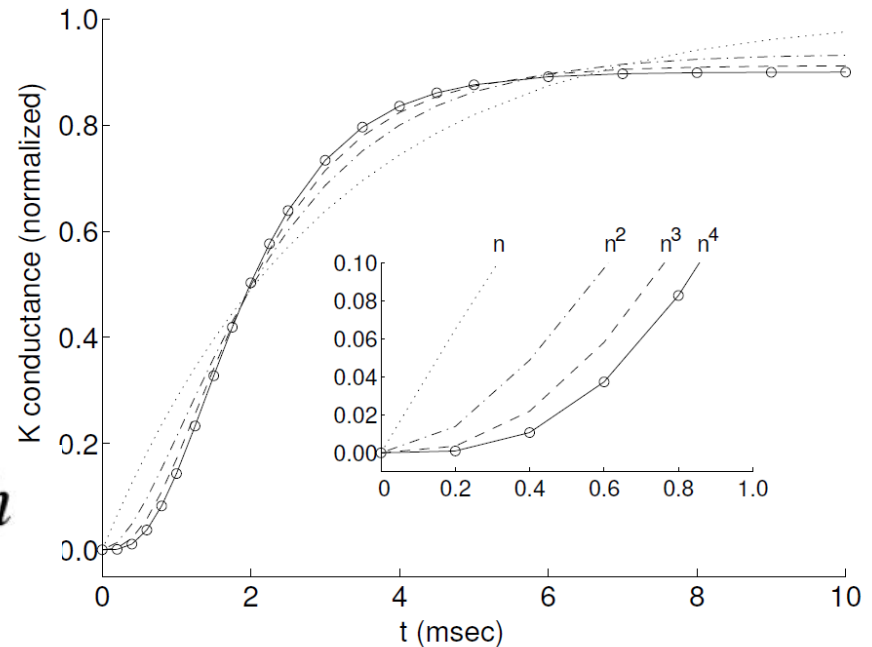
$$G_k = \bar{g}_k \prod_i p_i,$$

Końcowe równania

- Wprowadzając trzy typy bramek, HH wykazali, że każdy kanał składa się z czterech:

$$G_{Na} = \bar{g}_{Na} p_m^3 p_h \equiv \bar{g}_{Na} m^3 h$$

$$G_K = \bar{g}_K p_n^4 \equiv \bar{g}_K n^4$$



$$\frac{dm}{dt} = \alpha_m(V) (1 - m) - \beta_m(V) m,$$

$$\frac{dh}{dt} = \alpha_h(V) (1 - h) - \beta_h(V) h,$$

$$\frac{dn}{dt} = \alpha_n(V) (1 - n) - \beta_n(V) n.$$

Równania kinetyczne na
prawdopodobieństwo otwarcia bramek,
funkcje napięcia α oraz β są „stałymi przejścia”

Ograniczenia modelu HH

- Model HH w sposób globalny patrzy na generację potencjału czynnościowego, kinetyka/dynamika przejść między/do stanów jest bardzo złożona
- Inaktywacja kanału Na^+ odbywa się z większym prawdopodobieństwem, gdy kanał jest otwarty
- Inaktywacja zależy od aktywacji i założenie o niezależności bramki prowadzi do przewodności w modelu HH opisanej nieprawidłową zależnością:

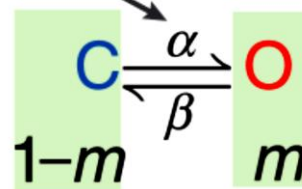
$$G_{\text{Na}} = \bar{g}_{\text{Na}} p_m^3 p_h \equiv \bar{g}_{\text{Na}} m^3 h$$

Modele Markowa?

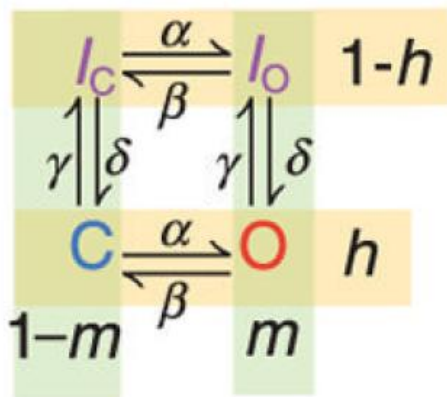
Q Rev Biophys. 2006 February ; 39(1): 57–116.

- Bramka (dwustanowa) w stanie otwartym przebywa z prawdopodobieństwem „ m ”, a w stanie zamkniętym „ $1-m$ ”

Transition rate (ms^{-1})



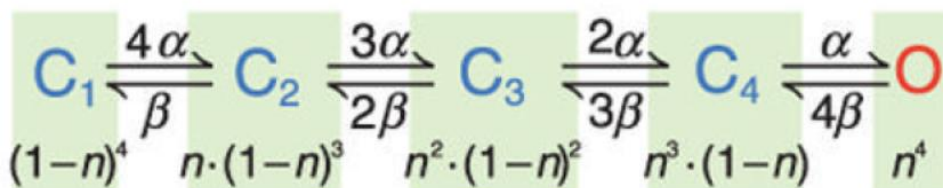
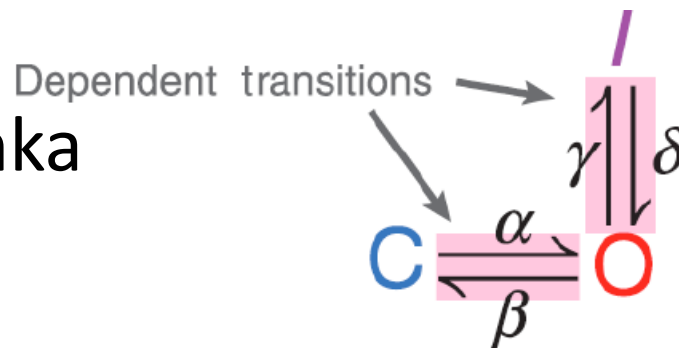
- Jeżeli bramki działają od siebie niezależnie to mamy identyczność w stosunku do modelu HH



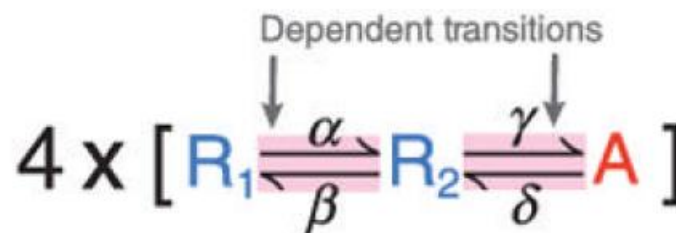
Bramka czterostanowa C-zamknięta,
O-otwarta, Ic – zamknięta
nieaktywna, Io-otwarta nieaktywna

Ale przejścia między stanami są zależne

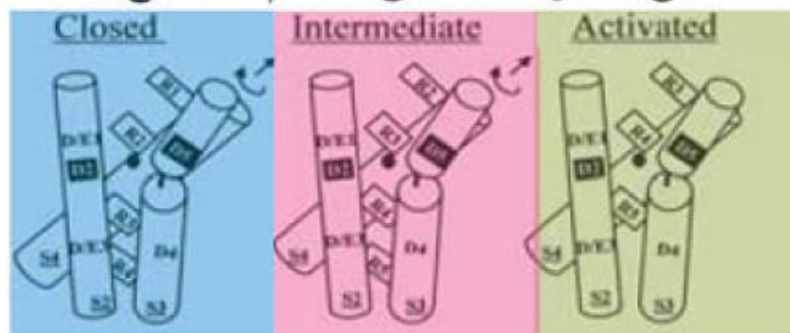
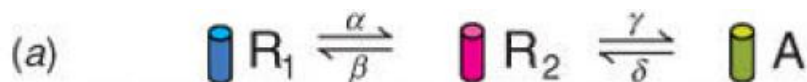
- Tylko ze stanu otwartego bramka wchodzi w stan nieaktywny
- Model HH zakłada, że kanał składa się z czterech bramek. Gdy każda jest aktywna, to kanał jest otwarty



- Badania sugerują, że każdy z czterech segmentów kanału musi wykonać dwa przejścia: spoczynkowy $\rightarrow$ pośredni $\rightarrow$ aktywny, zanim kanał zostanie otwarty:

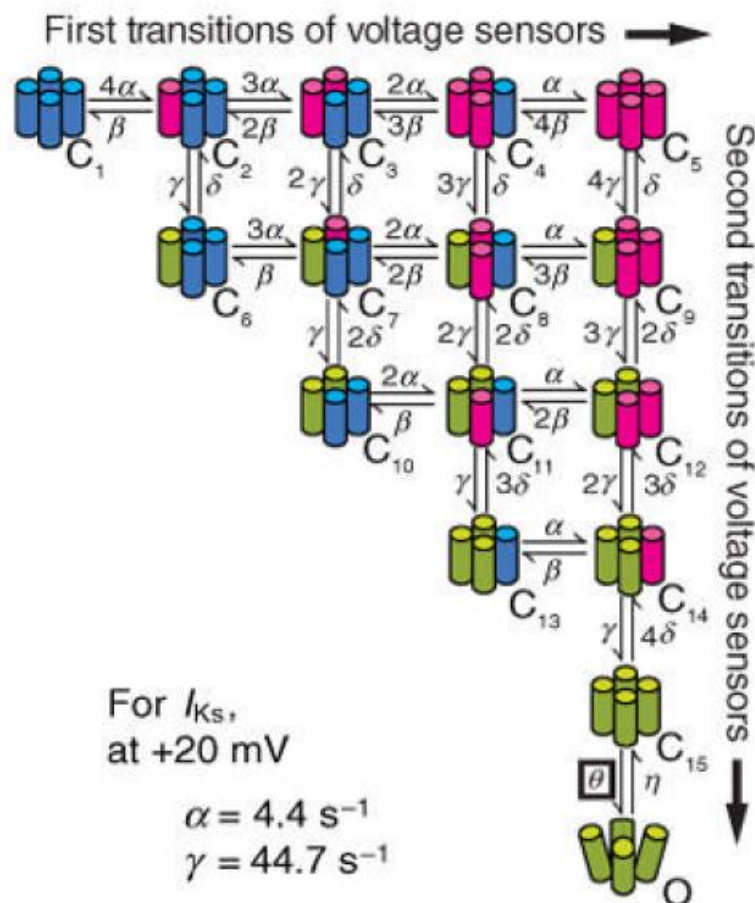
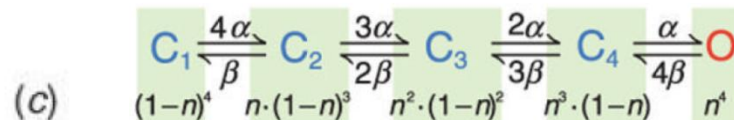
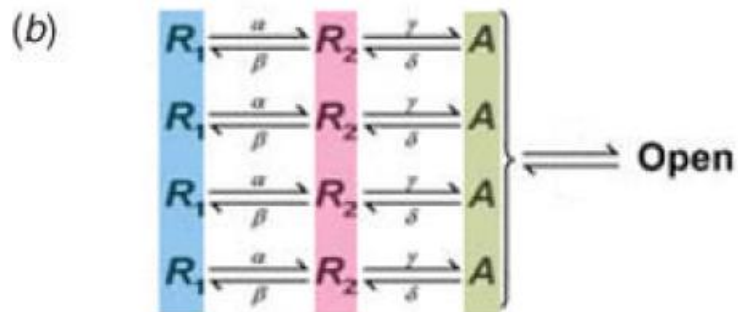


Dla kanału potasowego



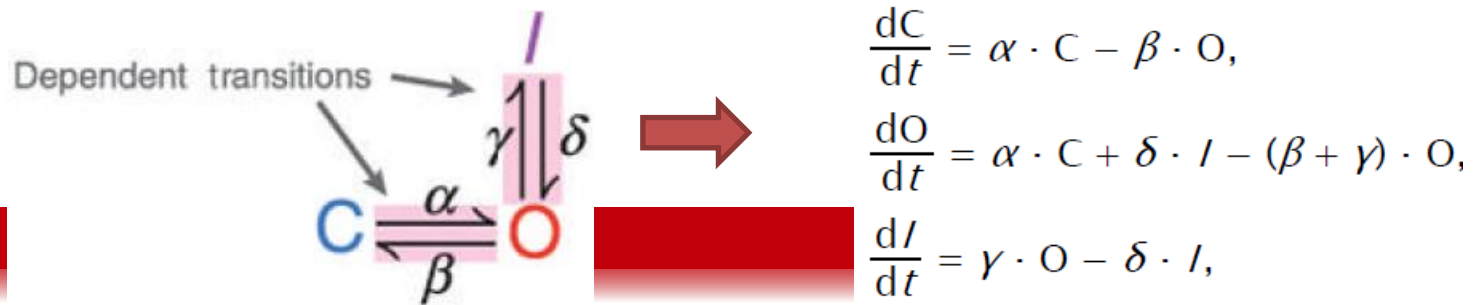
Silverman *et al.* (2003)

x4 subunits



Ogólne wnioski

- Stany bramek opisują konformację kanałów jonowych, dlatego jeśli podczas depolaryzacji następuje przejście:
 - $C \rightarrow I_c \rightarrow I_o$ są niedostępne (nie uczestniczą w tworzeniu potencjału czynnościowego)
 - $I_o \rightarrow O$ są dostępne (przewodzą prąd jonowy, zatem uczestniczą w tworzeniu potencjału czynnościowego)
- W modelu np. trójstanowym (hipotetyczny kanał jonowy) są zdefiniowane stany poprzez następujące równania różniczkowe



cd..

Makroskopowy prąd płynący przez błonę komórkową:

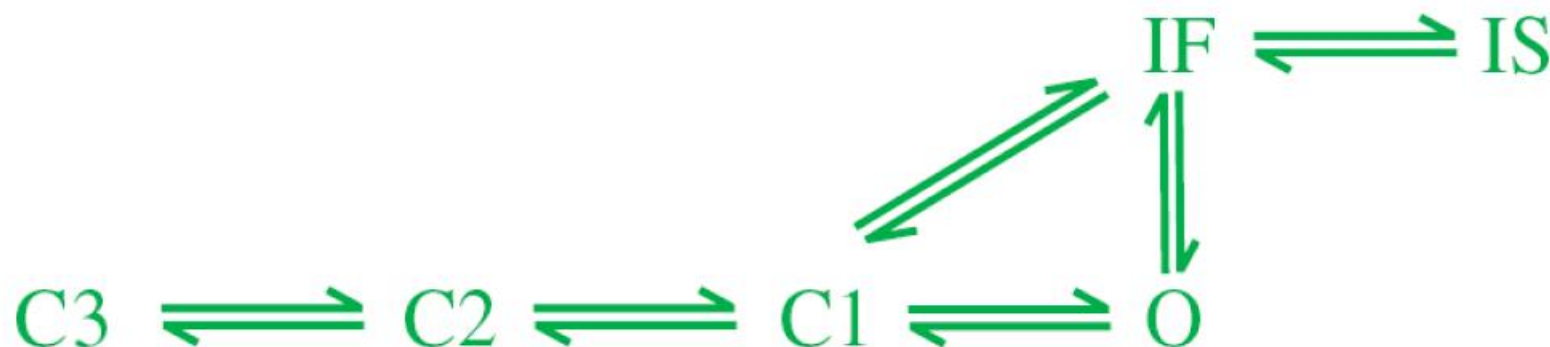
$$I_X = \overline{g_{SC,X}} \cdot n \cdot O \cdot (V_m - E_X)$$

przewodność

Liczba kanałów typu X
na jednostkę
powierzchni błony

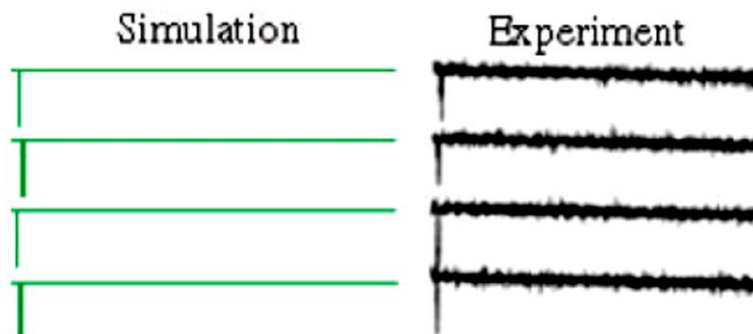
Prawdopodobieństwo,
że jest w stanie
aktywnym

Model „wild-type”



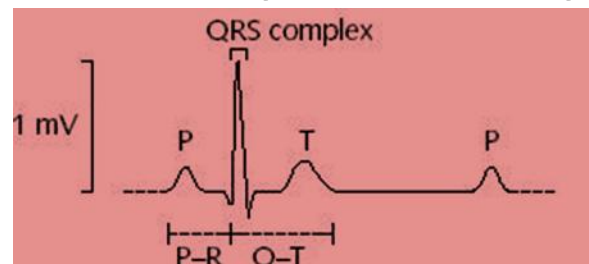
- Trzy stany zamknięte/jeden otwarty
- Szybka i wolna inaktywacja

Kanał sodowy

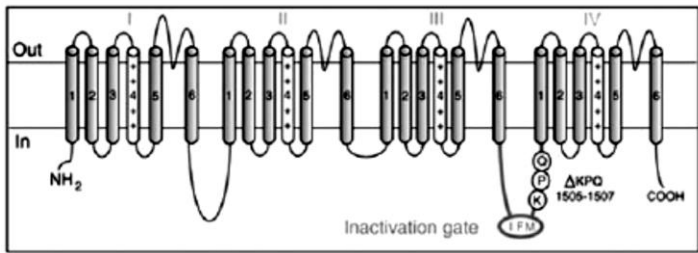


Zastosowania modelu Markowa

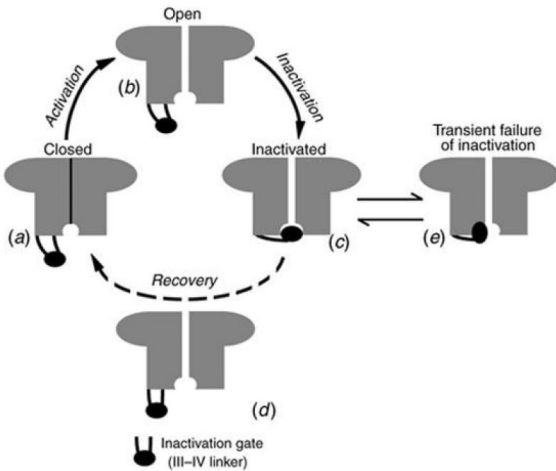
- Wydłużony odstęp QT – typ LQT3 (czyli zmiany wynikające z mutacji genu kodującego kanał sodowy)



Type	Current	Functional Effect	Frequency Among LQTS	ECG	Triggers Lethal Cardiac Event	Penetrance*
LQTS1	K	↓	30%-35%		Exercise (68%) Emotional stress (14%) Sleep, response (9%) Others (19%)	62%
LQTS2	K	↓	25%-30%		Exercise (29%) Emotional stress (49%) Sleep, response (22%)	75%
LQTS3	Na	↑	5%-10%		Exercise (4%) Emotional stress (12%) Sleep, response (64%) Others (20%)	90%



A mutacja (Δ KPQ) kanału sodowego



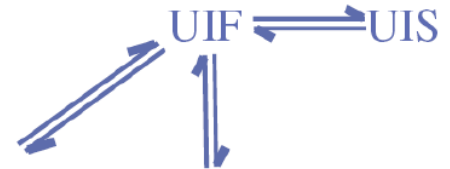
Background/Dispersed mode

UC3 $\rightleftharpoons$ UC2 $\rightleftharpoons$ UC1 $\rightleftharpoons$ UO



Burst mode

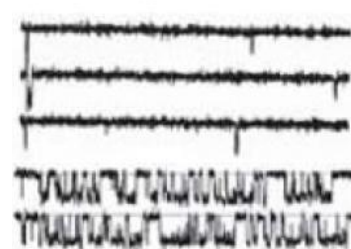
LC3 $\rightleftharpoons$ LC2 $\rightleftharpoons$ LC1 $\rightleftharpoons$ LO



Simulation

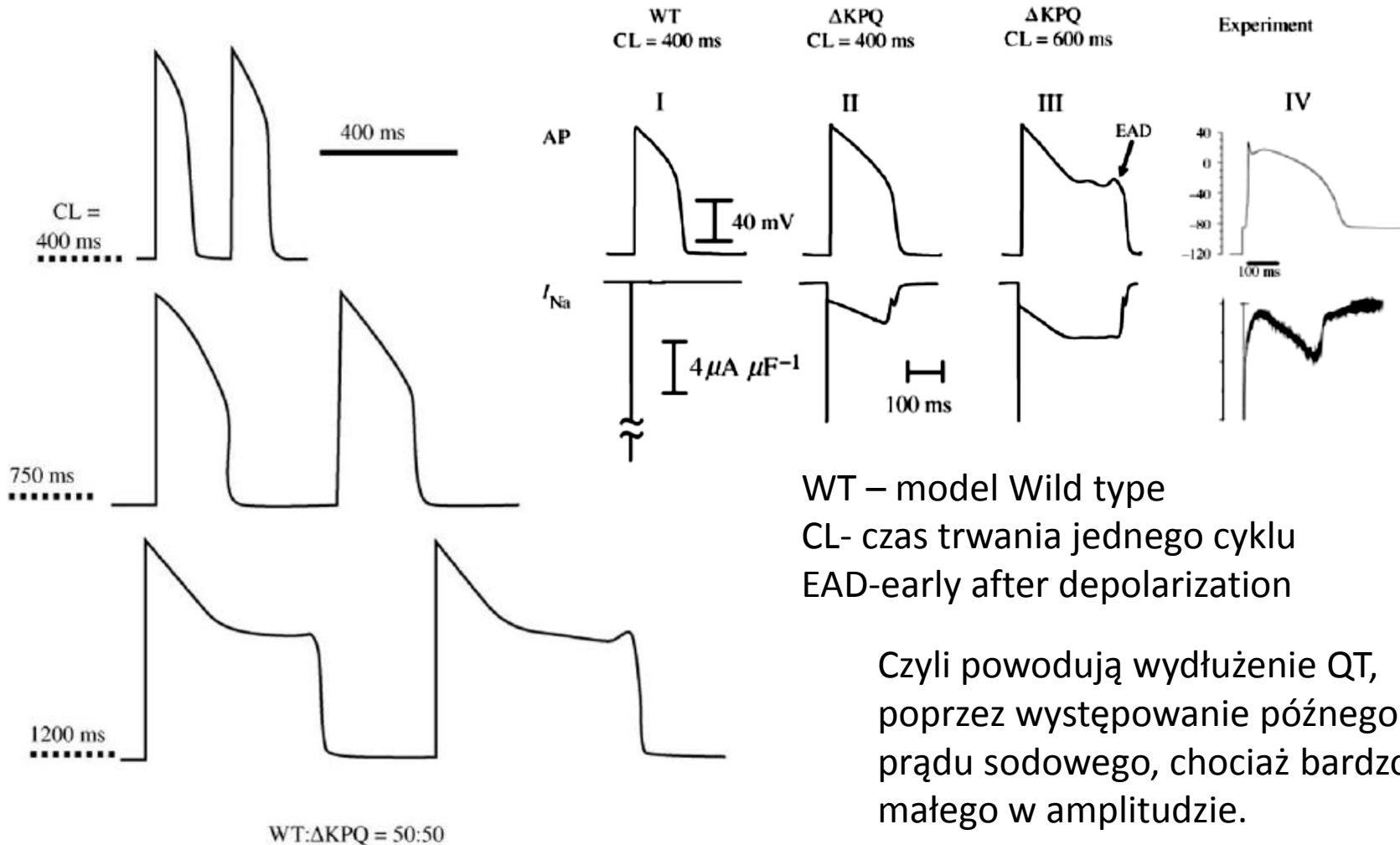


Experiment



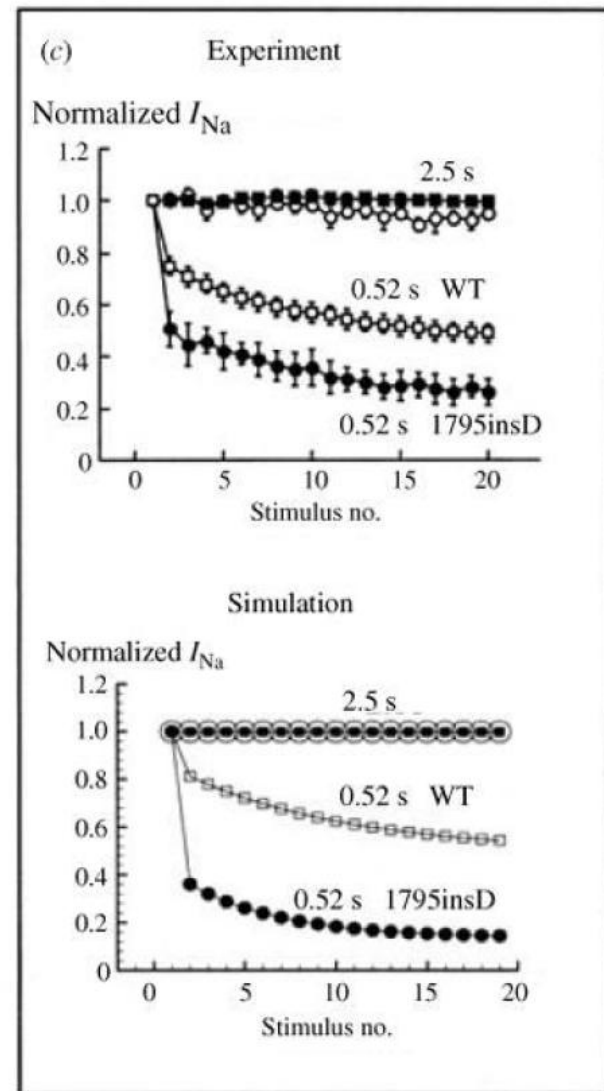
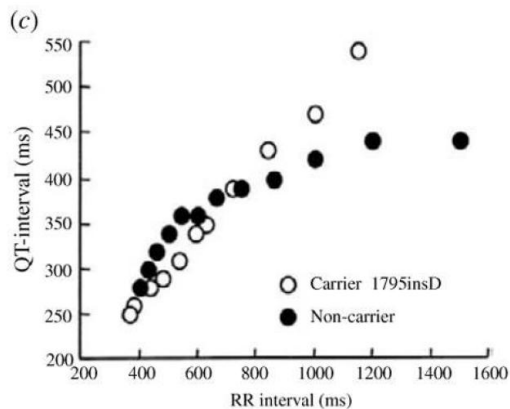
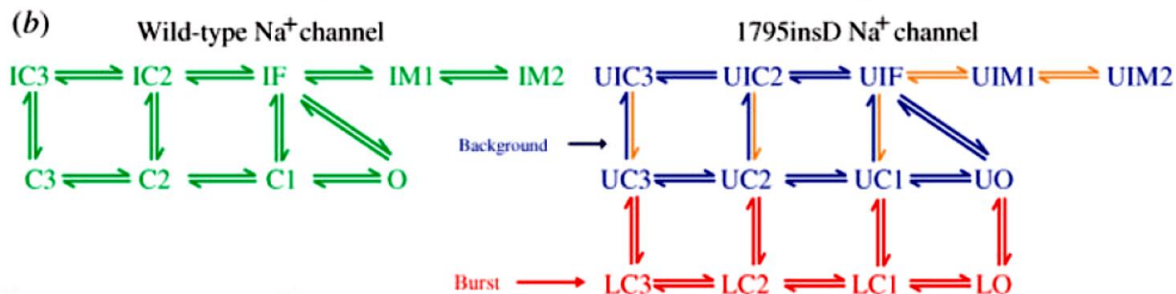
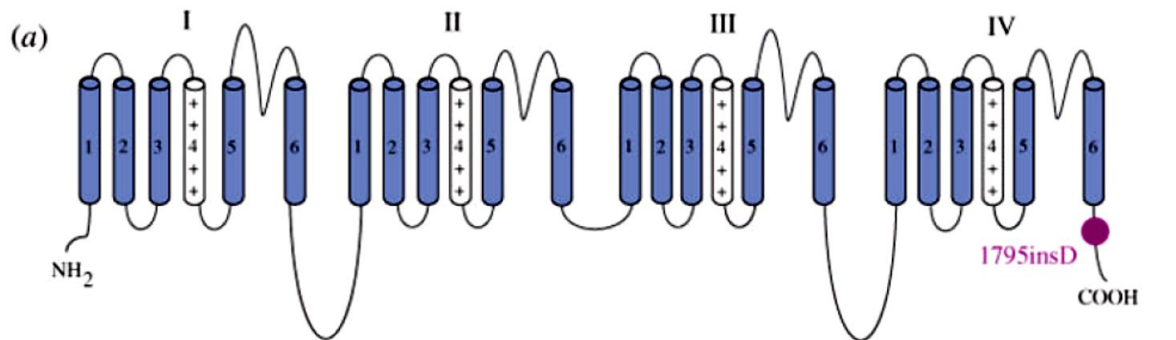
Brak fazy inaktywacji – fluktuacje między stanem otwartym a zamkniętym

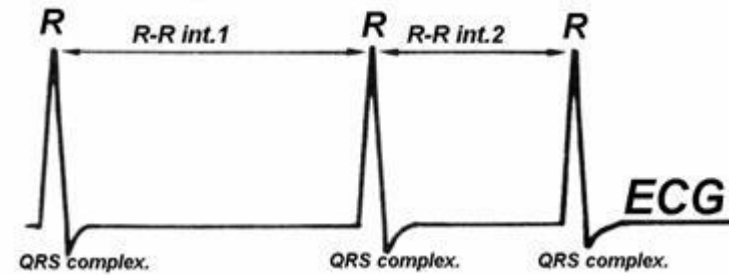
Dalsze porównanie



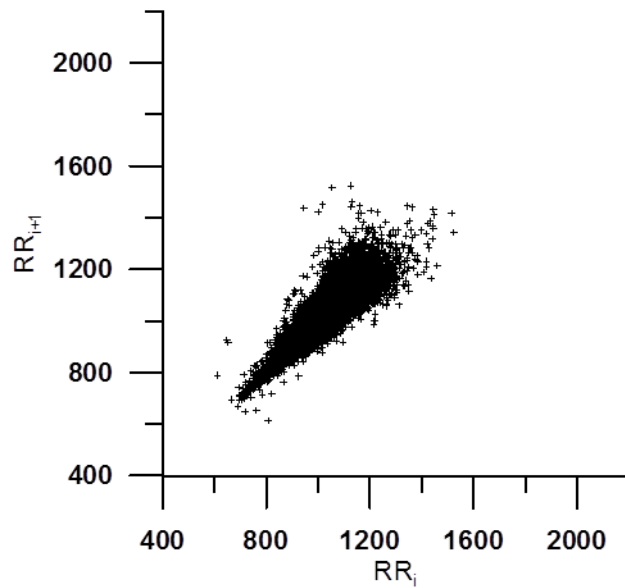
WT: ΔKPQ = 50:50

Model ten opisuje również inną mutację

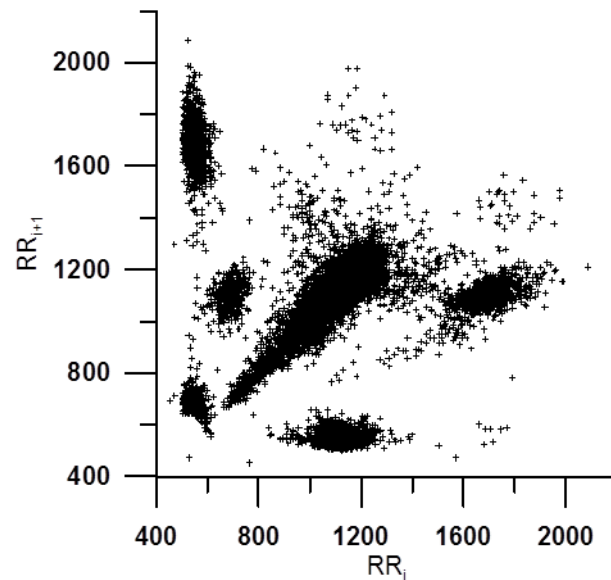




Zmienność rytmu serca

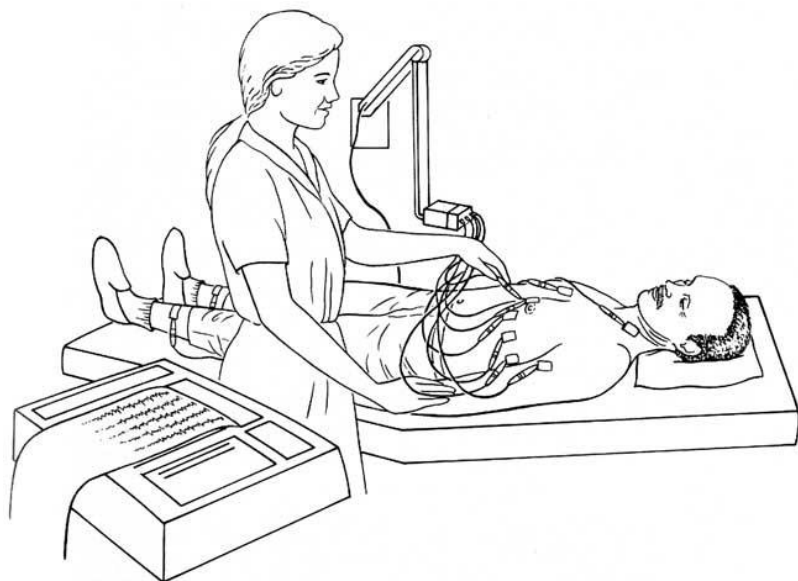


Norma kardiologiczna

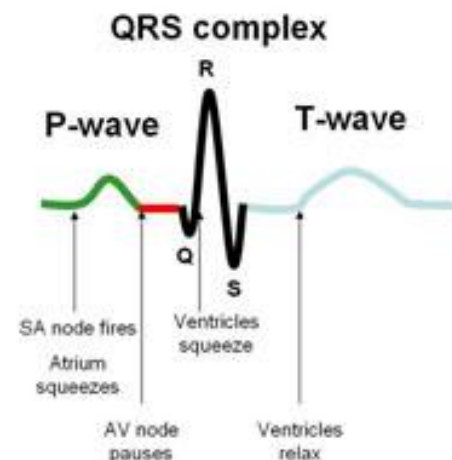
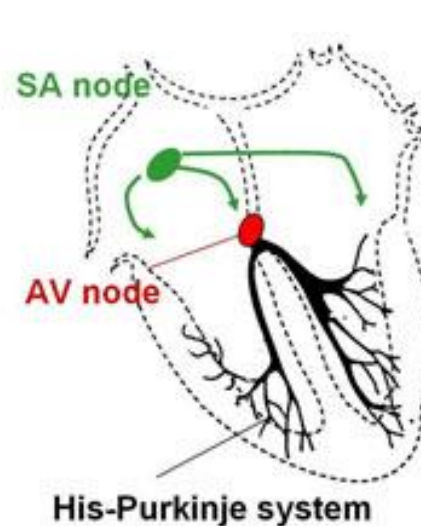
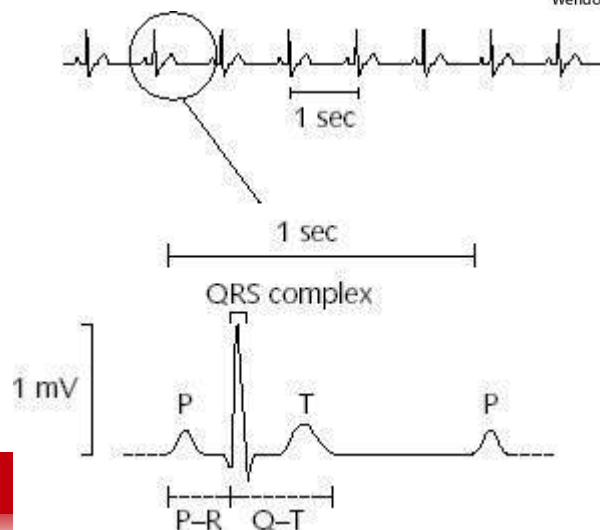


Częstoskurcze komorowe

Od zapisu elektrokardiograficznego...



Wendolyn Hill



- PR interval 0.12 – 0.20 sec
- QRS duration 0.08 – 0.10 sec

- QT interval 0.4 – 0.43 sec
- RR interval 0.6 – 1.0 sec

Model zmienności rytmu serca w postaci równania różnicowego Langevina

PHYSICAL REVIEW E **67**, 061904 (2003)

Langevina

$$X(t + \tau) = X(t) + g(X(t); \tau) + h(X(t); \tau)\Gamma(t)$$

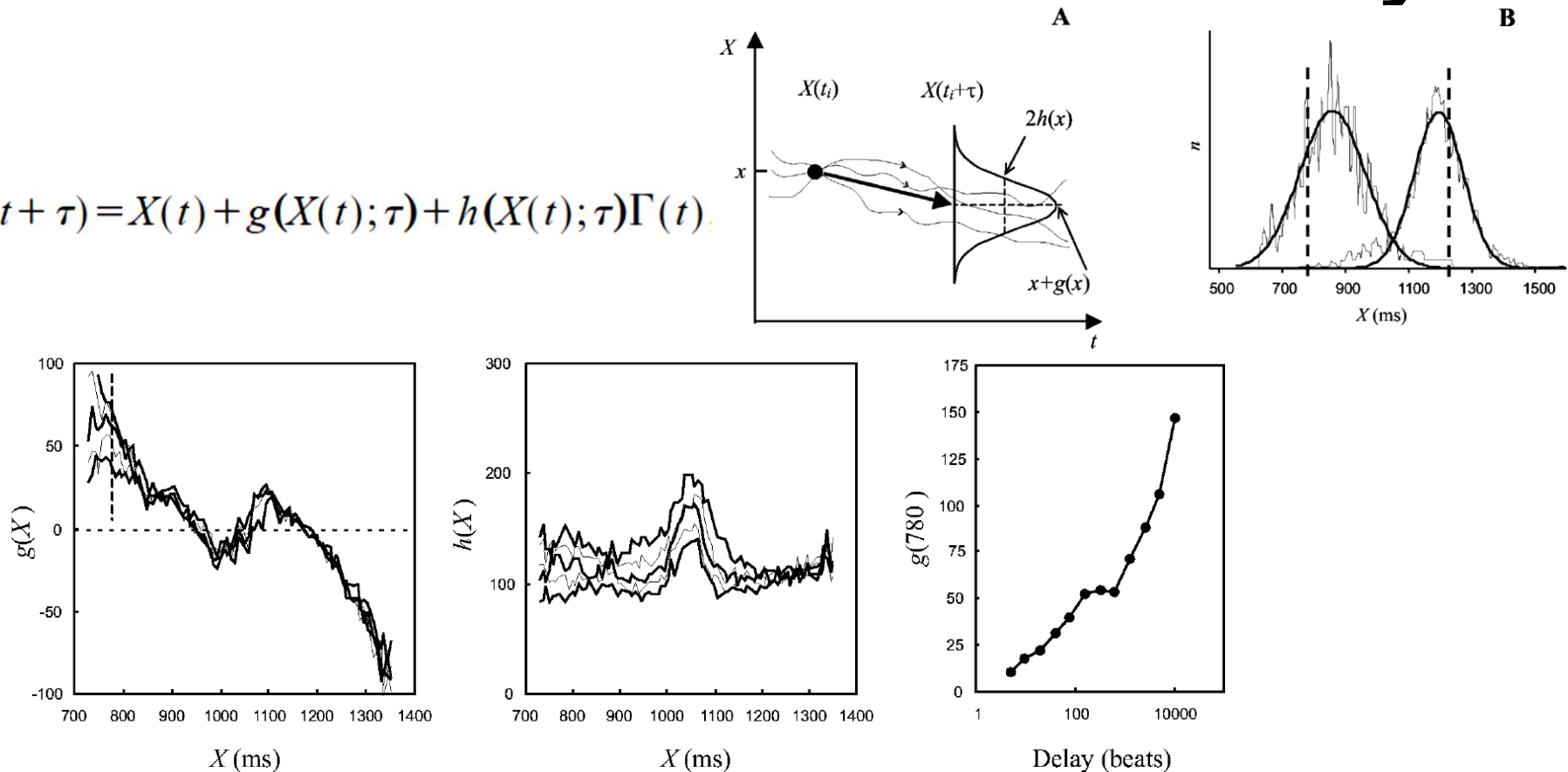
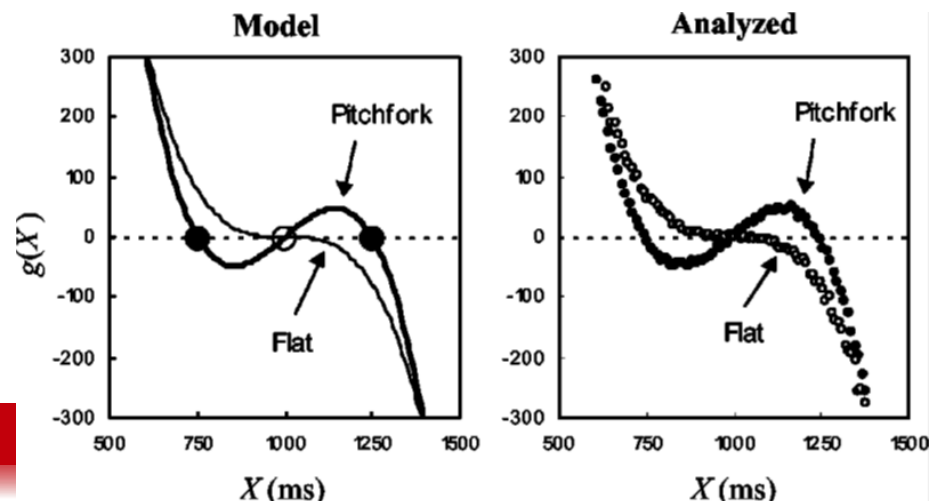
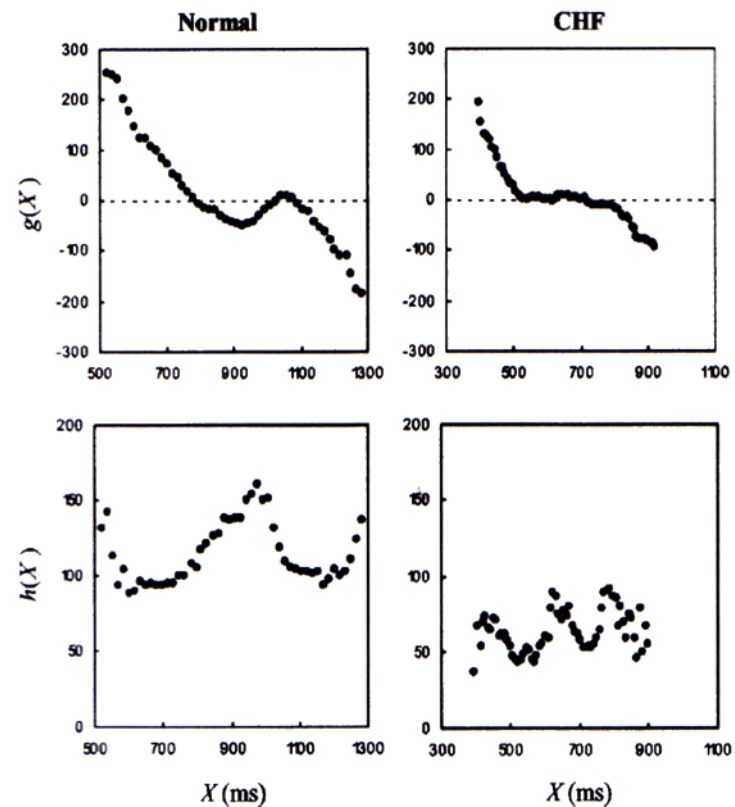
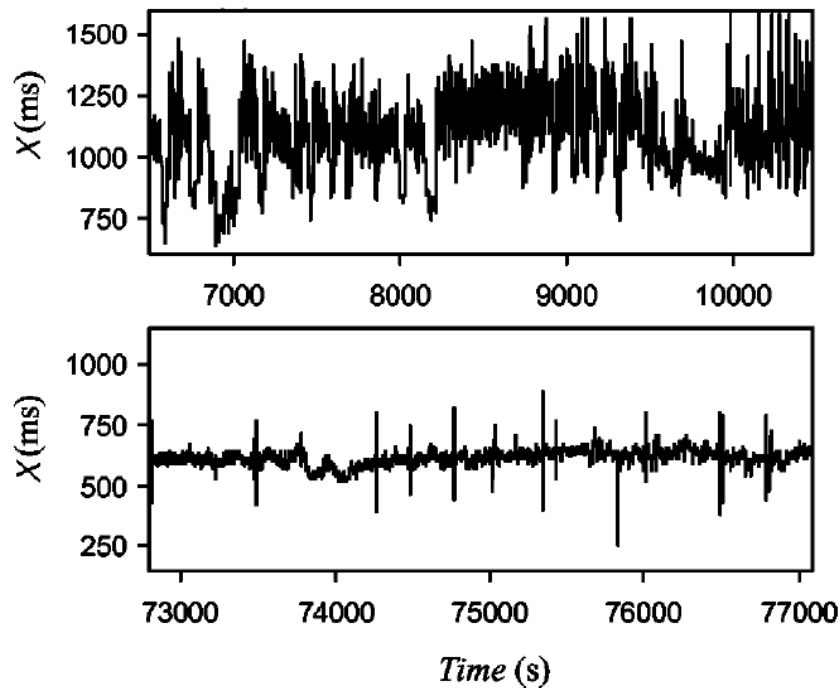


FIG. 4. Examples of the deterministic part $g(X)$ (the left panel) and the stochastic part $h(X)$ (middle panel) calculated with various values of the delay parameter τ : 40 (thick line), 80 (thin line), 160 (thick line), 320 (thin line), and 640 (thick line). The values of the $g(X)$ function at $X=780$ ms (marked with vertical dashed line in the left panel) are plotted as a function of the delay in the right panel, there is a plateau around a delay of 100–1000 beats.

Wyniki



Model II w postaci równania różnicowego Langevina

$$X(t + \tau) - X(t) = g[X(t), t, \tau] + h[X(t), t]\Gamma(t, \tau)$$



$$X(t + \tau) = \gamma(t + \tau) + \Gamma(t, \tau),$$

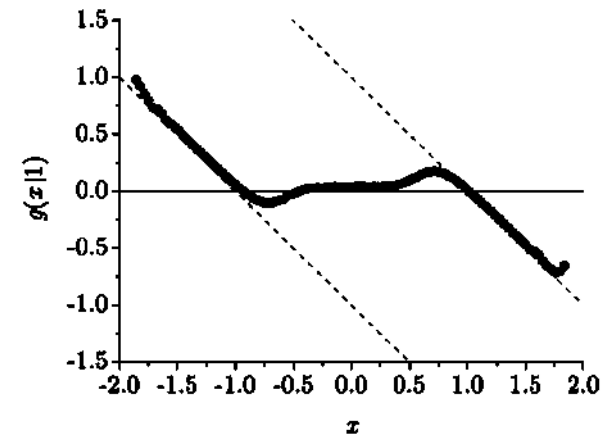
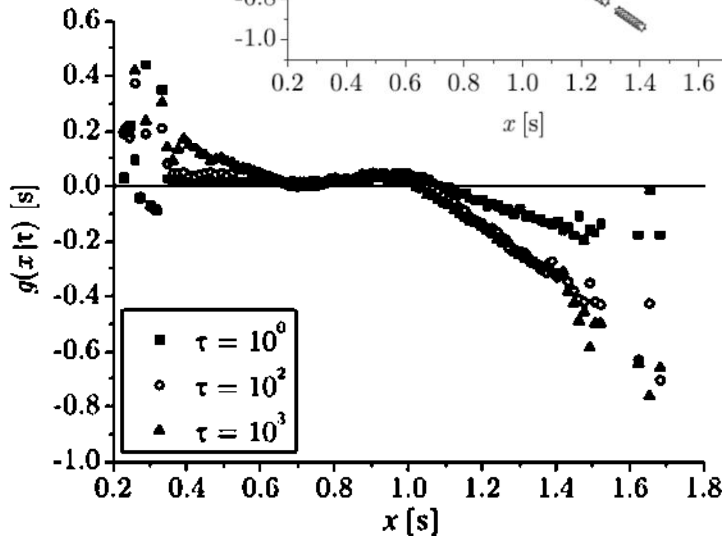
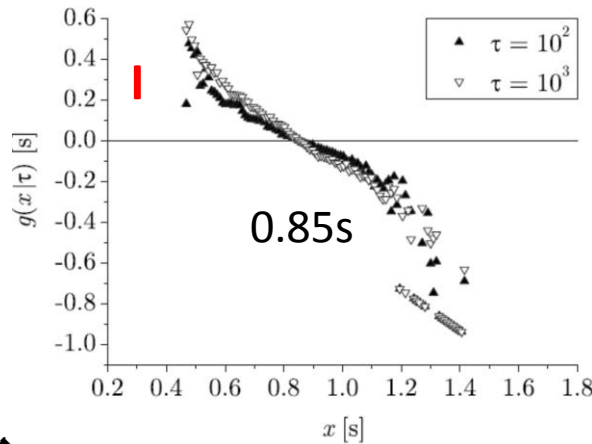
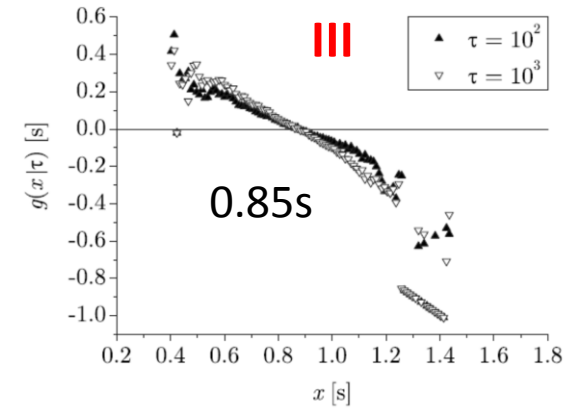
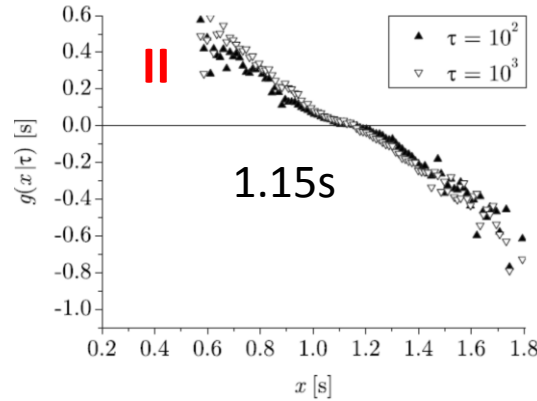
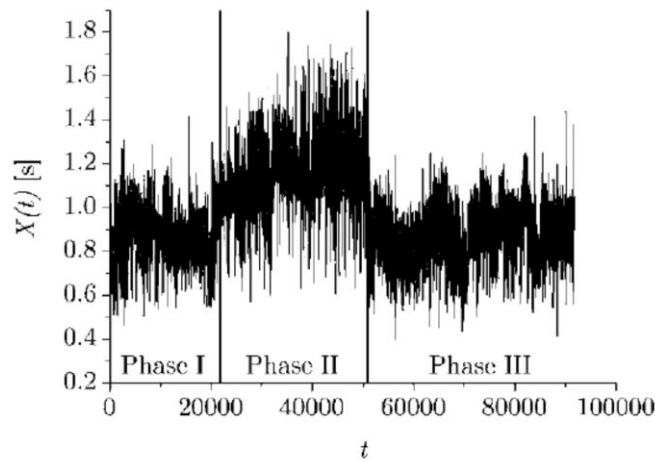
Konstrukcja funkcji
deterministycznej:

$$g(x|\tau) = \langle X(t + \tau) - X(t) \rangle_{X(t)=x} = \langle X(t + \tau) \rangle_{X(t)=x} - x,$$

$$g(x|\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{x} \rho(\hat{x}|x, \tau) d\hat{x} - x \stackrel{(16)}{=} \frac{1}{\rho(x)} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{x} \rho(\hat{x}, x|\tau) d\hat{x} - x.$$

$$g(x) := g(x|0)$$

Model II cd..



Składowa deterministyczna otrzymana z modelu:

$$\gamma(t) = \begin{cases} -1, & t \in [0, 0.3T], \\ -1 + \frac{2t}{0.4T}, & t \in [0.3T, 0.7T], \\ +1, & t \in [0.7T, T] \end{cases}$$

Składowa deterministyczna dla 24h zapisu zmienności rytmu serca

Rozwinięcie Kramersa-Moyala

Własność procesów bez pamięci - Markowa pozwala zdefiniować tożsamość określającą gęstości prawdopodobieństwa przejścia:

$$P(X_2, t_2 | X_1, t_1) = \int P(X_2, t_2 | X_3, t_3) \cdot P(X_3, t_3 | X_1, t_1) dX_3$$

Poszukujemy zależności na zmianę gęstości prawdopodobieństwa w czasie. W postaci różniczkowo- całkowej znana jest jako równanie „Mistrza” (Master).

W formie różniczkowej to szereg Taylora wyrażony przez:

ROZWINIĘCIE KRAMERSA-MOYALA:

$$\frac{\partial P(X, t)}{\partial t} = \sum_{n=1} \left(-\frac{\partial}{\partial X} \right)^n D^{(n)}(X, t) \cdot P(X, t)$$

Z współczynnikami:

$$D^{(n)}(X, t) = \frac{1}{n!} \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} \left\langle [X'(t + \tau) - X(t)]^n \right\rangle$$

Równanie Fokkera-Plancka

Ograniczony tylko do dwóch pierwszych wyrazów (twierdzenie Pawuła) ma postać:

$$\frac{\partial P(X,t)}{\partial t} = -\frac{\partial}{\partial X} D^{(1)}(X,t) \cdot P(X,t) + \frac{\partial^2}{\partial X^2} D^{(2)}(X,t) \cdot P(X,t)$$

Tożsamą z opisem w ujęciu Langevina:

$$\frac{dX}{dt} = D^{(1)}(X,t) + \sqrt{2D^{(2)}(X,t)} \cdot \Gamma(t)$$

$\Gamma(t)$ - siła Langevina, δ – skorelowana o zerowej wartości średniej

Równanie Langevina to w ogólnej postaci II zasada dynamiki z tłumieniem.
Zostało zaproponowane w celu wyprowadzenia zależności na średni kwadrat przesunięcia cząstki brownowskiej.

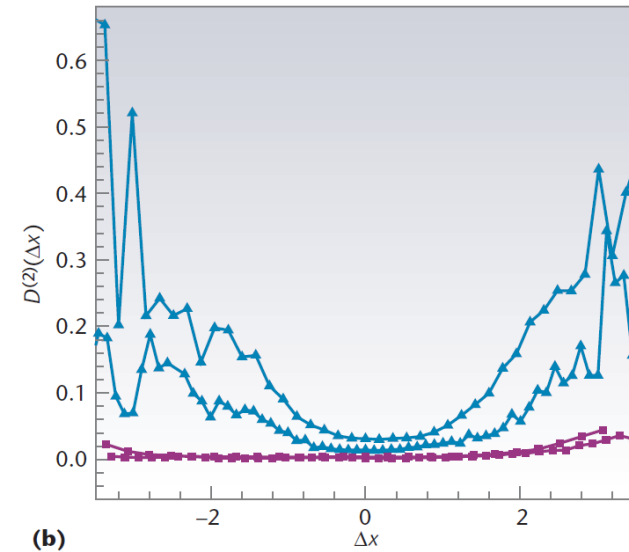
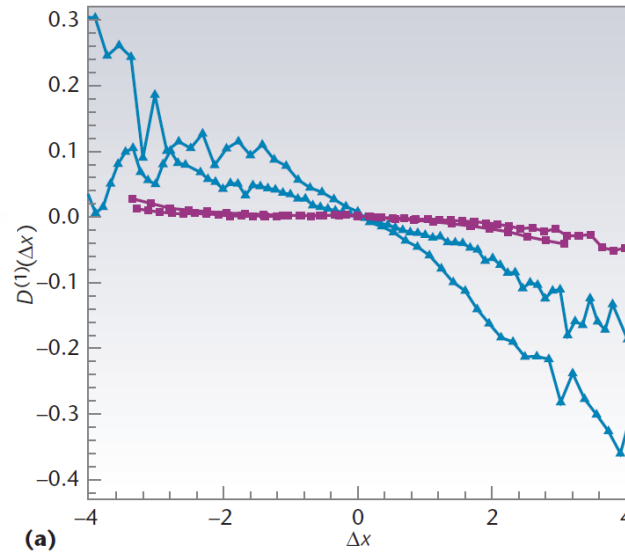
Model zmienności rytmu serca w postaci ciągłego równania Langevina– praca zespołu J. Peinke

$$D^{(1)}(x) = -0.12x,$$

$$D^{(2)}(x) = (5 - 4.2x + 7x^2) \times 10^{-2},$$

$$D^{(1)}(x) = -(26x + 18x^2 + 7x^3) \times 10^{-4},$$

$$D^{(2)}(x) = (6 - 7x + 5x^2 + 3x^3 + 2x^4) \times 10^{-4},$$



M. R. R. Tabar, F. Ghasemi, J. Peinke, R. Friedrich and all *New computational approaches to the analysis of interbeat intervals in human subjects* Computing in Science and Engineering, Vol. 8 (2006), No. 2

$$D^{(n)}(X, t) = \frac{1}{n!} \lim_{\tau \rightarrow 0} \left(\frac{1}{\tau} \left\langle [X'(t + \tau) - X(t)]^n \right\rangle \right)$$

Opis metody rozwinięcia Kramersa-Moyala

M. Petelczyc, J. J. Żebrowski, R. Baranowski Physical Review E 80 031127 (2009)

□ **wyznaczenie czasu Markowa τ z tożsamości Chapmana - Kołmogorowa:**

$$P(X_2, t + \tau | X_1, t - \tau) = \int P(X_2, t + \tau | X_3, t) \cdot P(X_3, t | X_1, t - \tau) dX_3$$

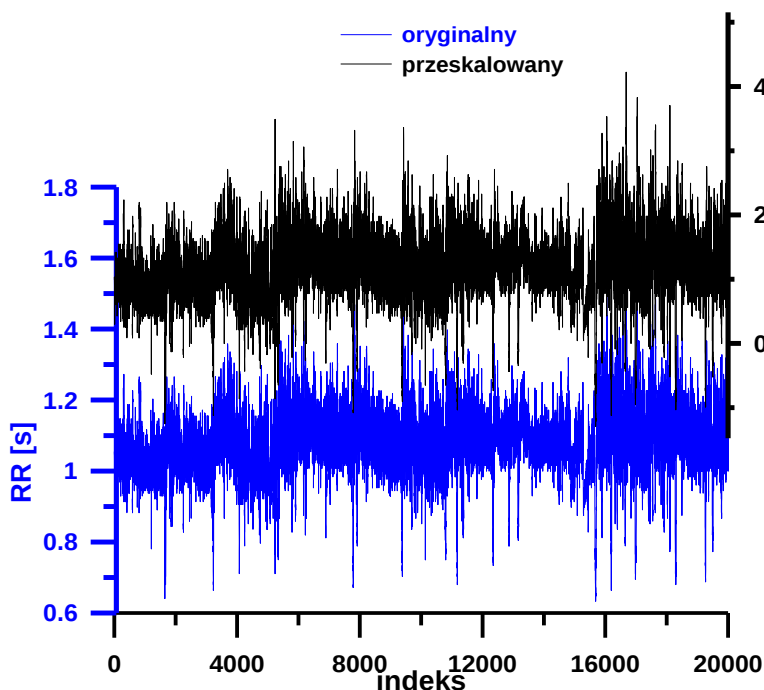
Proces jest stacjonarny!

□ **obliczenie kolejnych współczynników (momentów warunkowych) Kramersa - Moyala:**

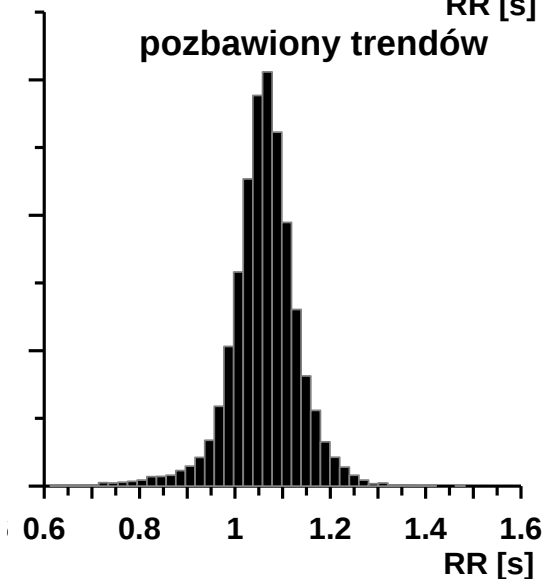
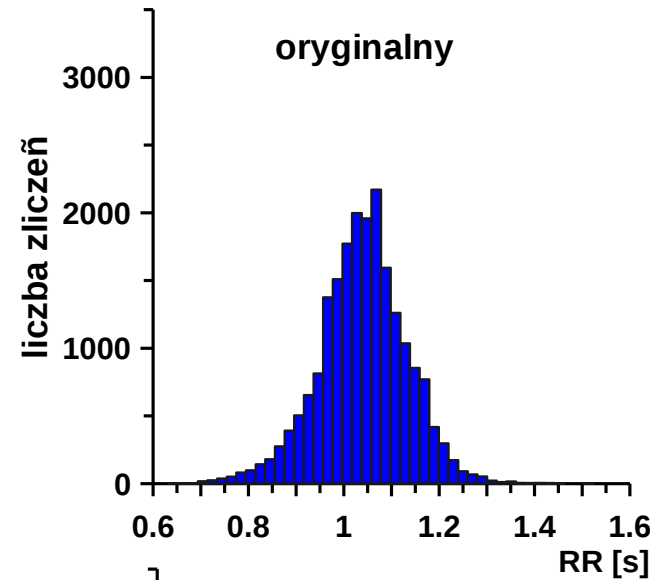
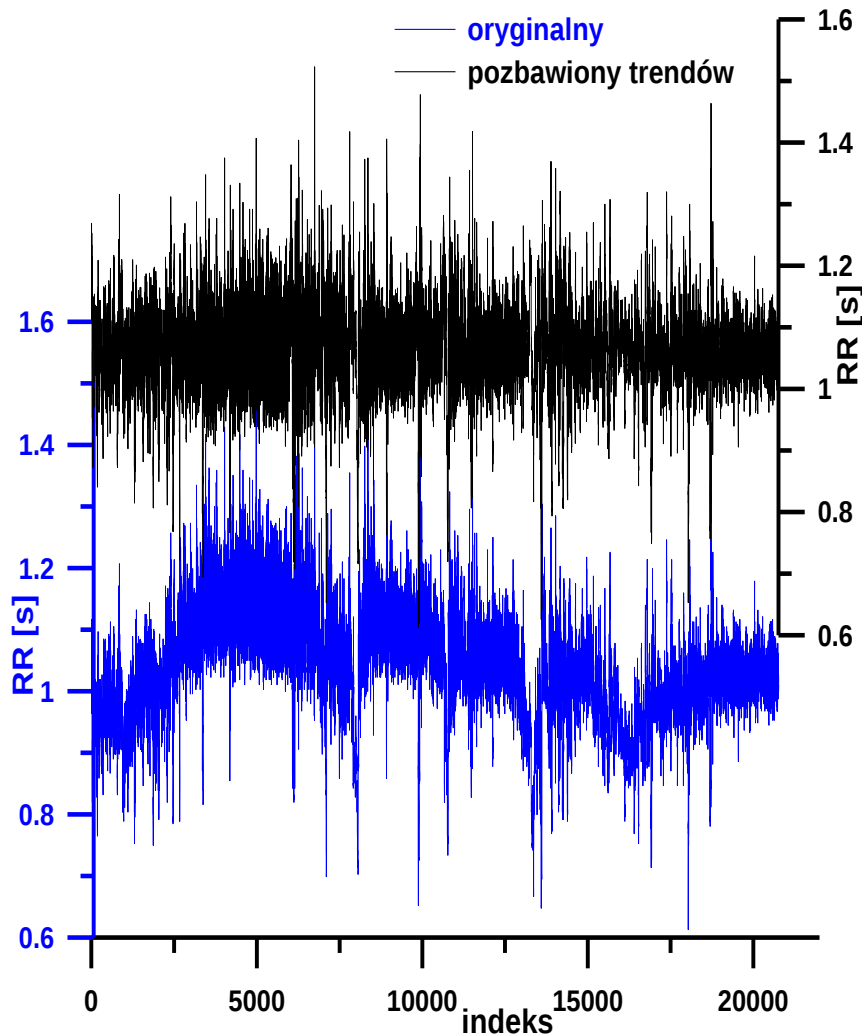
$$D^{(n)}(X, t) = \frac{1}{n!} \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} \langle [X'(t + \tau) - X(t)]^n \rangle$$

Ponadto:

- ✓ przygotowanie danych (przeskalowanie, usunięcie trendów liniowych)
- ✓ konstrukcja gęstości prawdopodobieństw warunkowych
- ✓ wprowadzenie zakresu dobrej statystyki

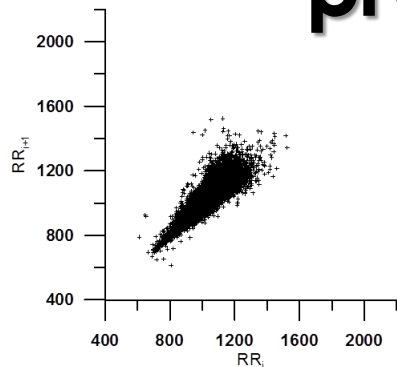


Niestacjonarność - usunięcie trendów liniowych



- ☐ symetryzacja rozkładu
- ☐ wzrost kurtozy

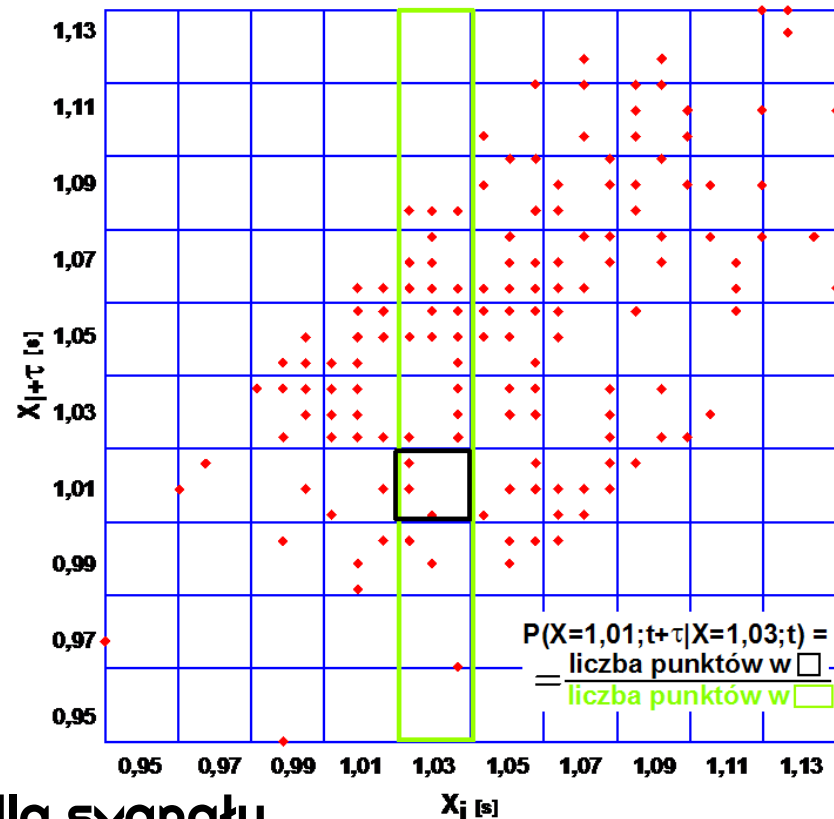
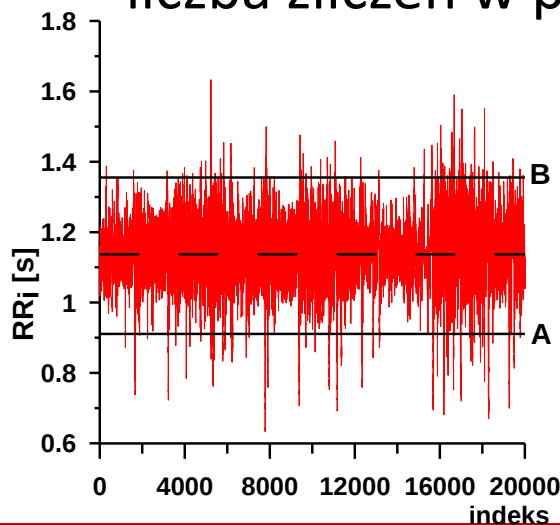
Konstrukcja gęstości prawdopodobieństw:



Norma kardiologiczna

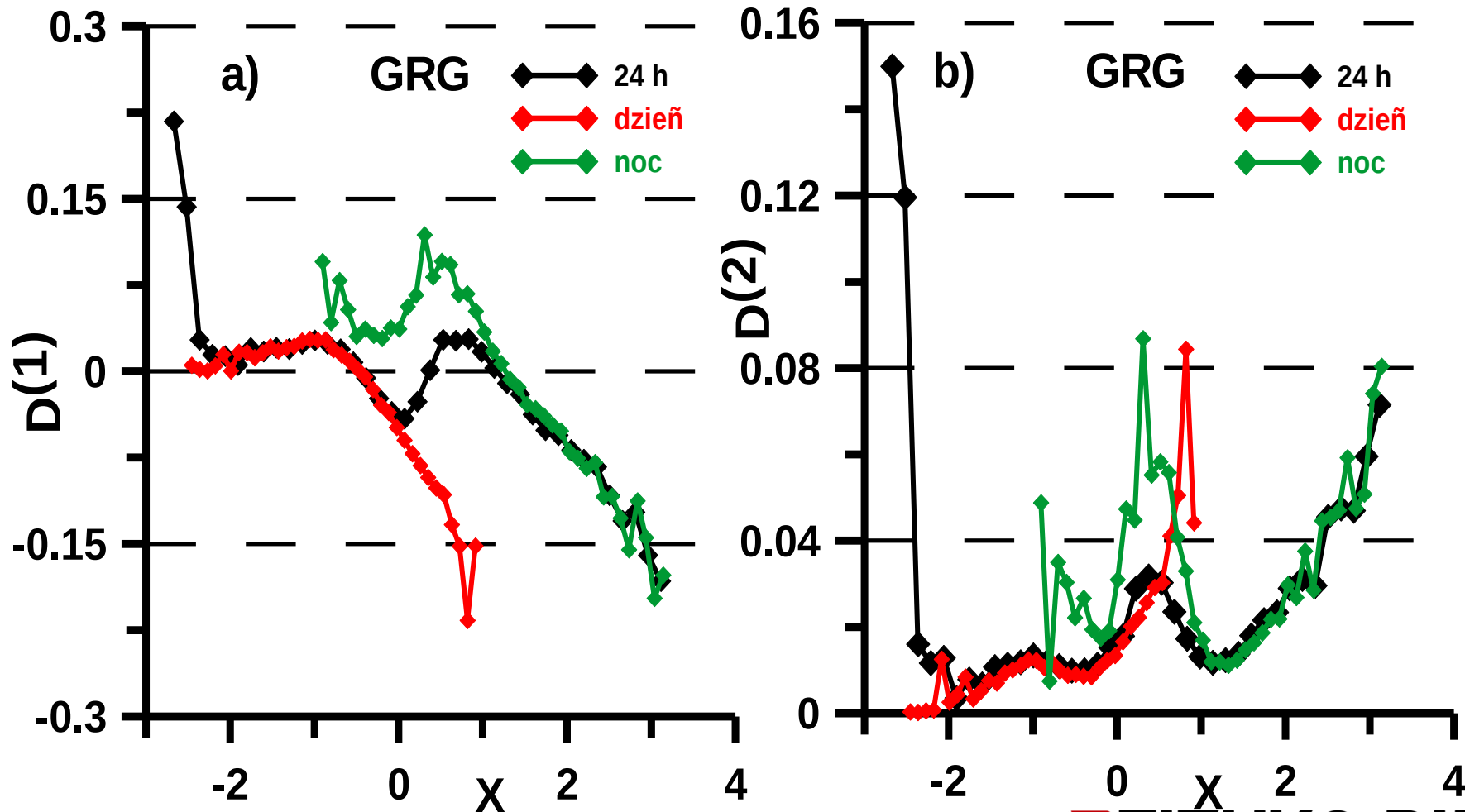
Zakres dobrej statystyki:

liczba zliczeń w pudełku > 100



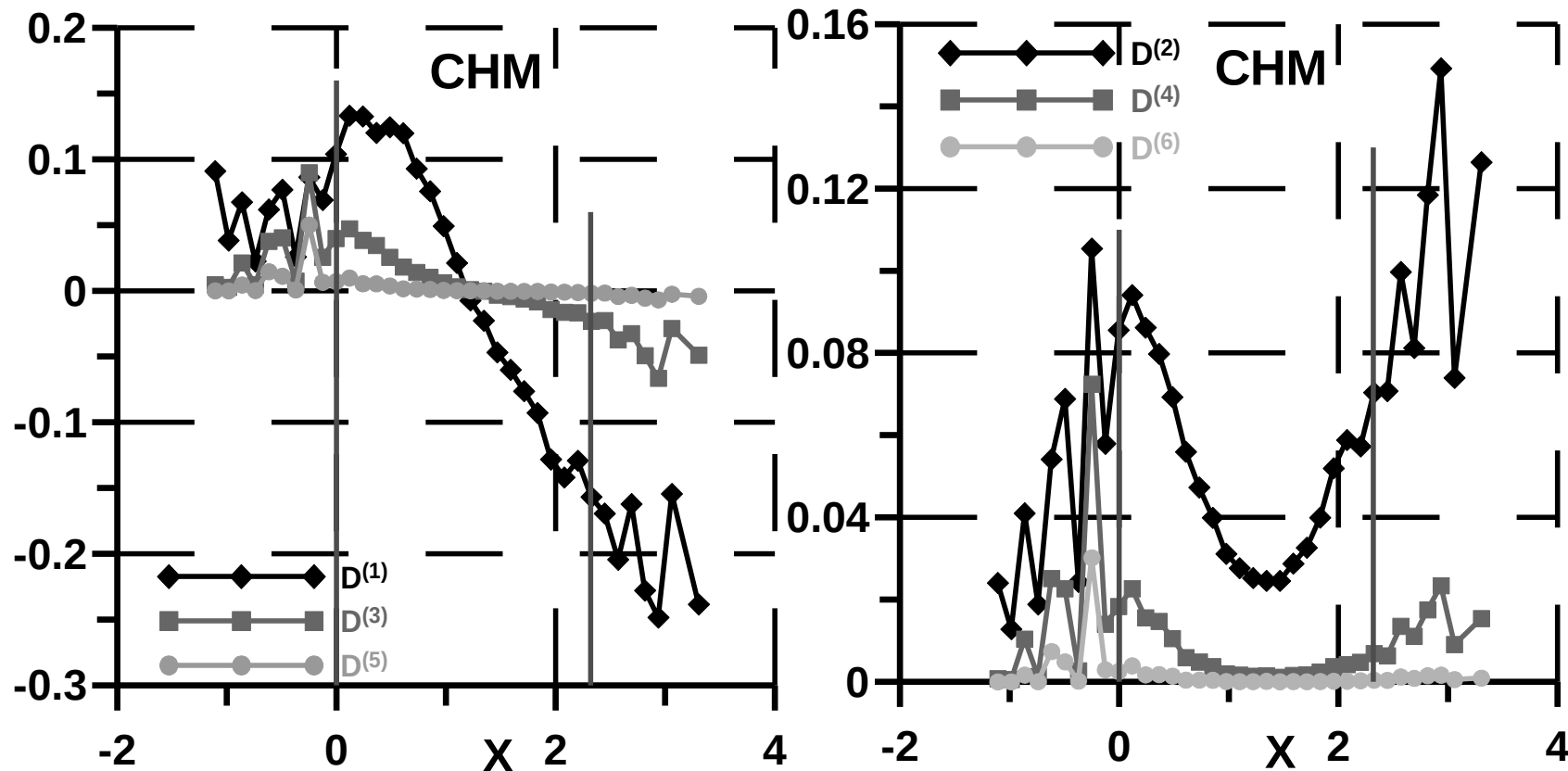
- ☐ zmniejszony dla sygnału pozbawionego trendów liniowych
- ☐ szczegółowa analiza współczynników rozwinięcia Kramersa-Moyala tylko w jego wnętrzu

Współczynniki dla doby oraz sześciogodzinnych fragmentów dziennych oraz nocnych



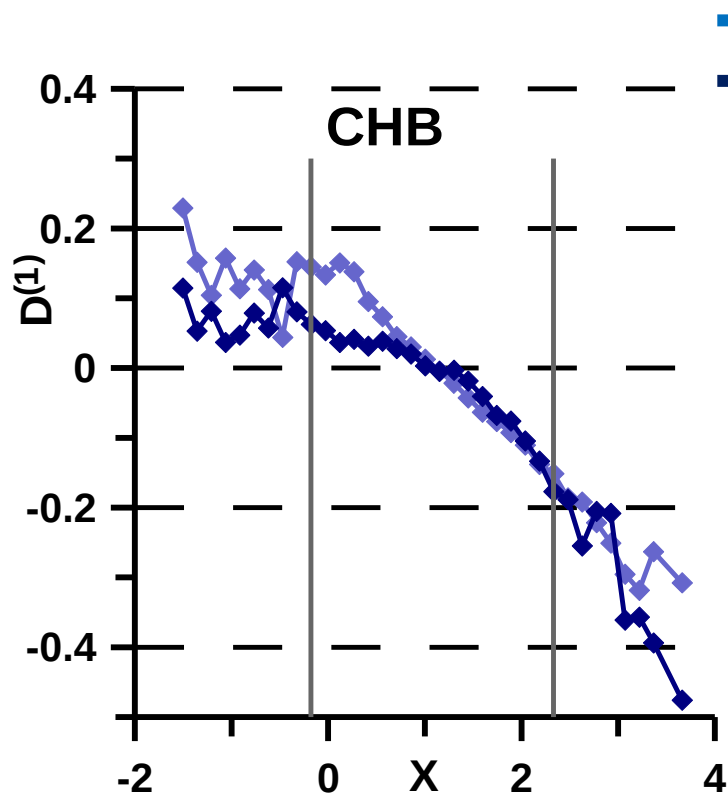
Wyższe współczynniki rozwinięcia - dla zapisów nocnych

Zdrowy mężczyzna

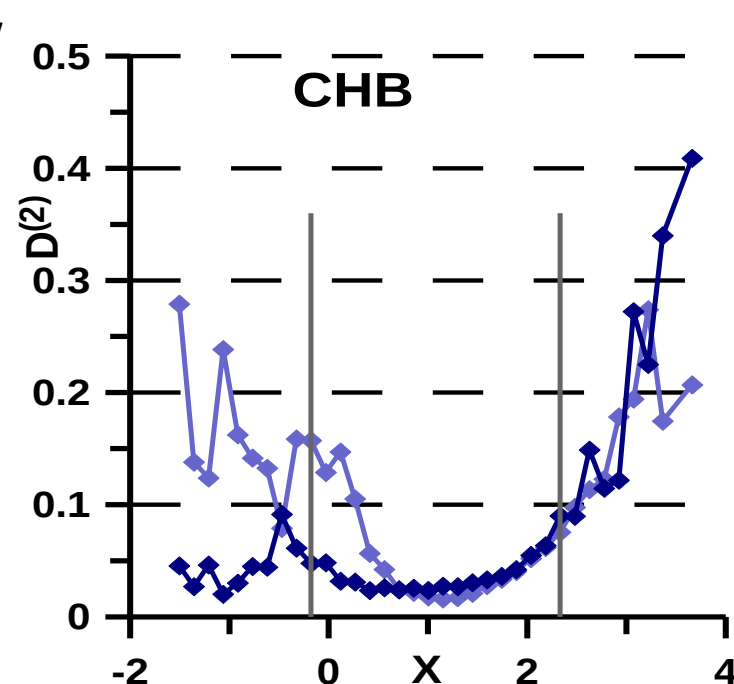


Niepomijalne, bowiem $D^{(3)}$, $D^{(4)}$ wynoszą ponad 10% $D^{(1)}$ oraz $D^{(2)}$!

Współczynniki dryfu oraz dyfuzji dla sygnału pozbawionego trendów liniowych



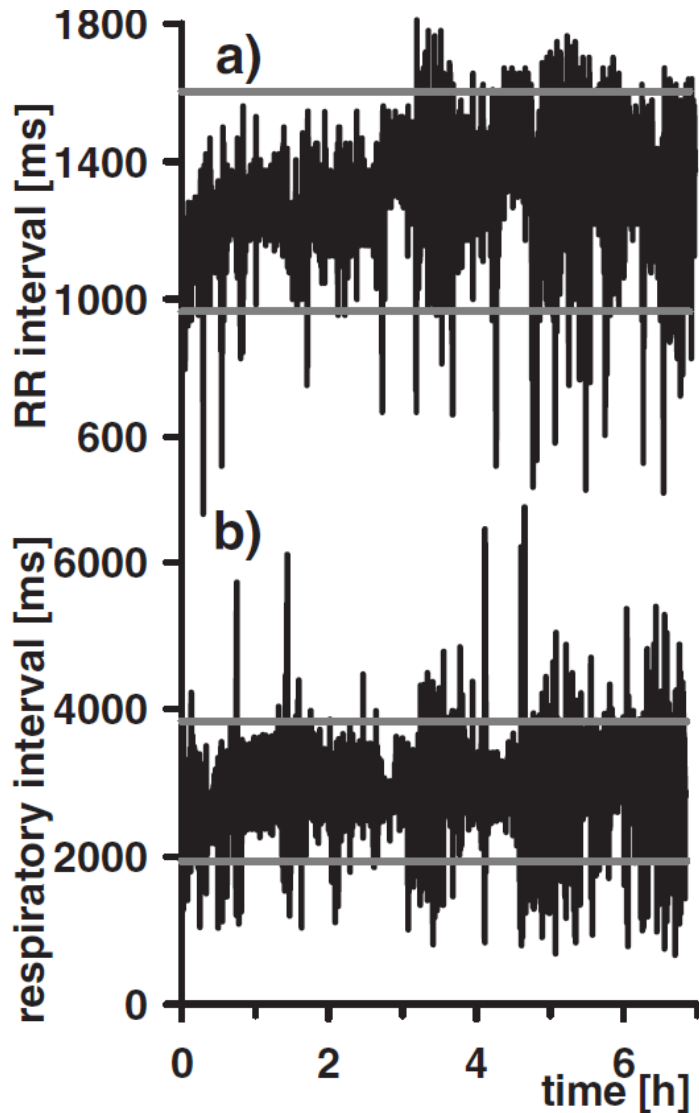
✓ liniowa zależność dla dryfu



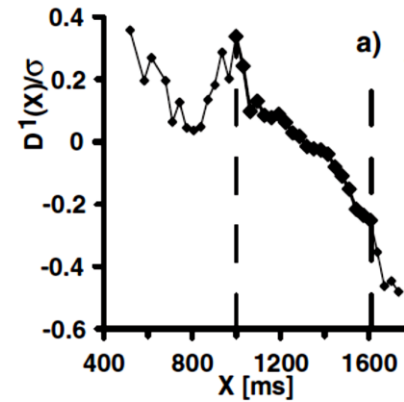
✓ asymetria współczynnika dyfuzji –
lewe ramie rośnie szybciej niż prawe

✓ niepomijalne wyższe współczynniki
rozwinęcia K-M dla zapisów nocnych

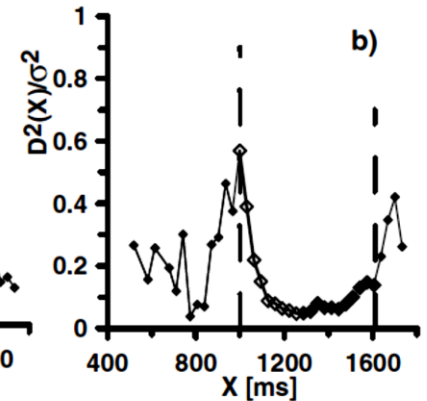
Zastosowanie - zapisy polisomnograficzne



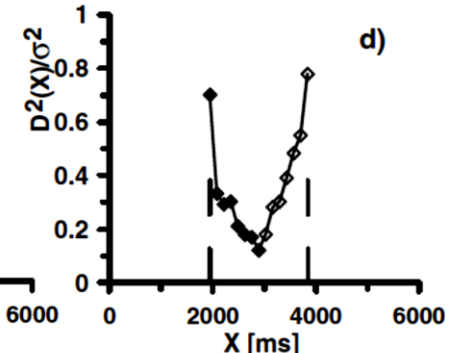
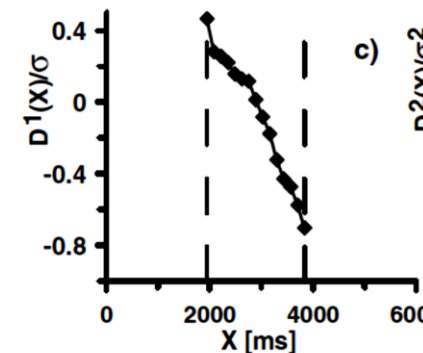
HRV



Chaos 19, 028504 (2009)



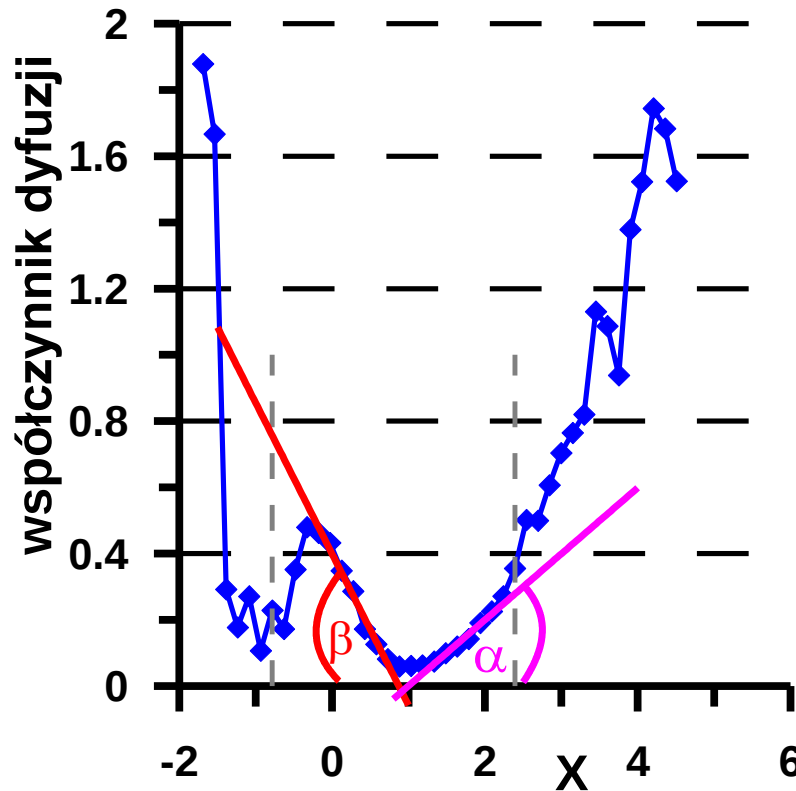
RRV



RRV – asymetria w drugą stronę niż w HRV

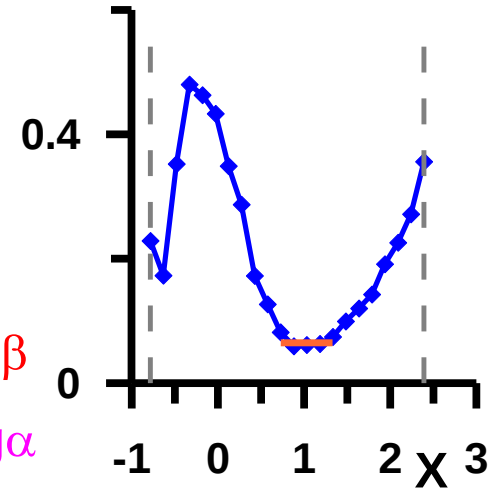
Funkcja dryfu i dyfuzji mają porównywalne wartości

Nowe parametry ilościowe



$$LCF = \tan \beta$$

$$RCF = \tan \alpha$$



— zakres dobrej statystyki

— lewe ramie

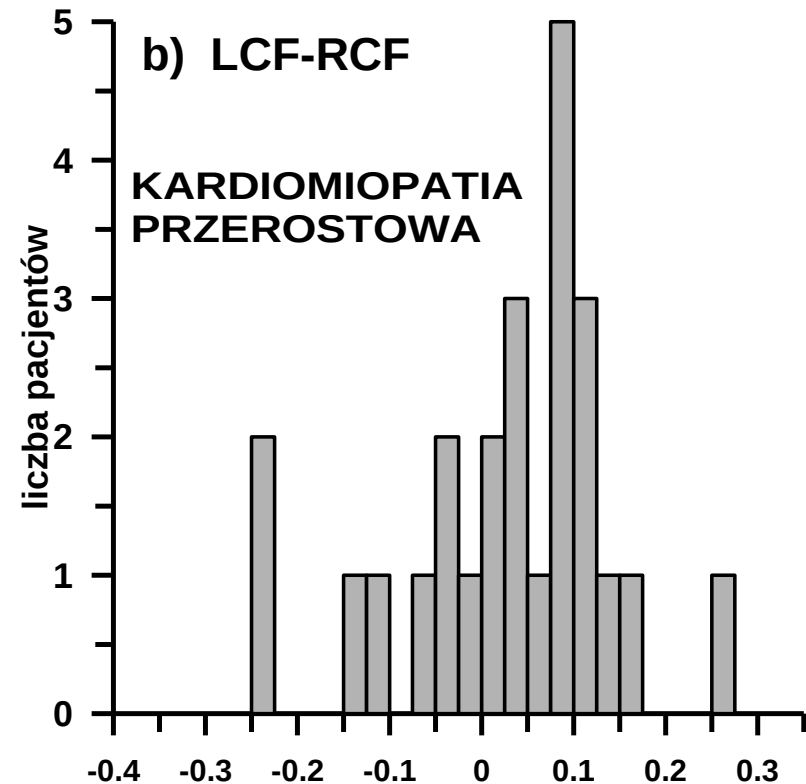
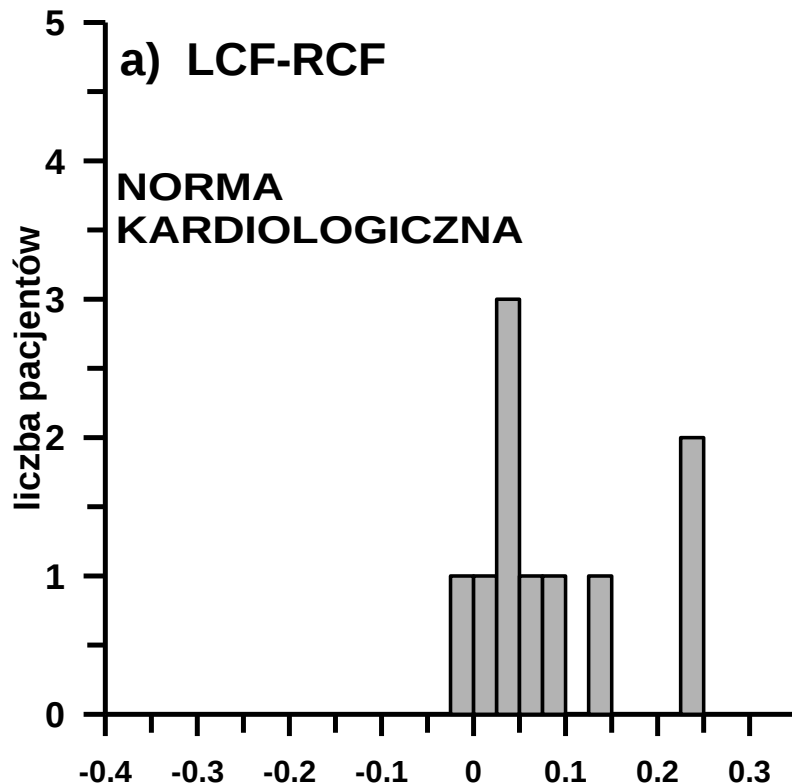
— prawe ramie

— zakres wolno zmieniającego $D^{(2)}$

Funkcje liniowe dopasowane do lewego i prawego ramienia funkcji dyfuzji z pominięciem zakresu wolno zmieniającego w obszarze minimum globalnego.

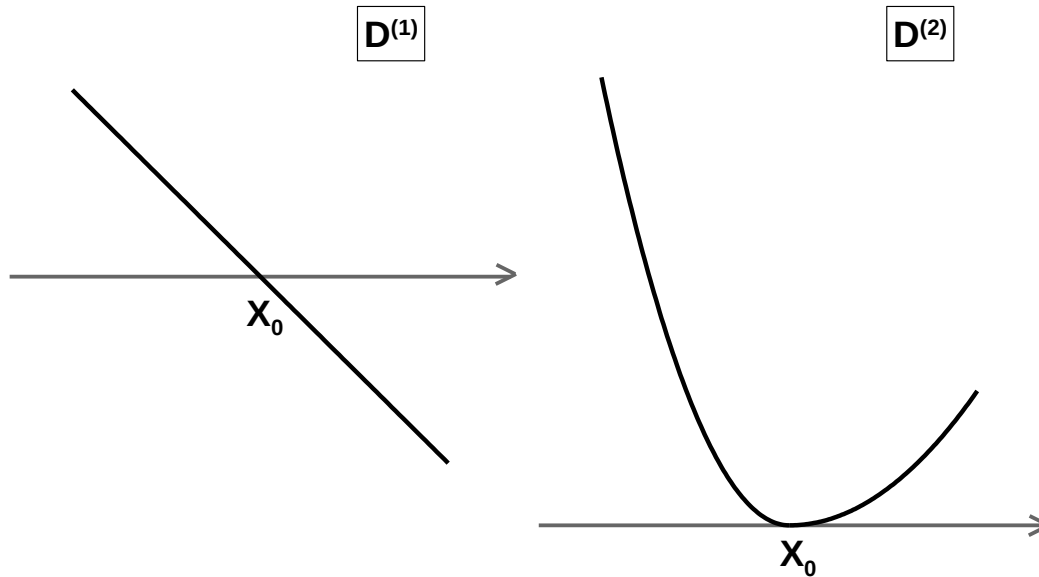
Porównanie asymetrii normy kardiologicznej i HCM

Porównanie grup mężczyzn (10 vs. 25)



32% chorych mężczyzn wykazuje ujemną asymetrię.

Interpretacja asymetrii - ujęcie Langevina



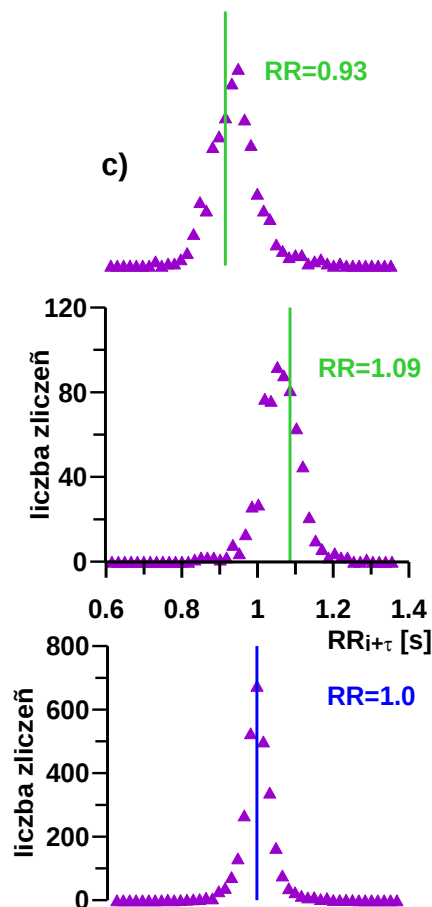
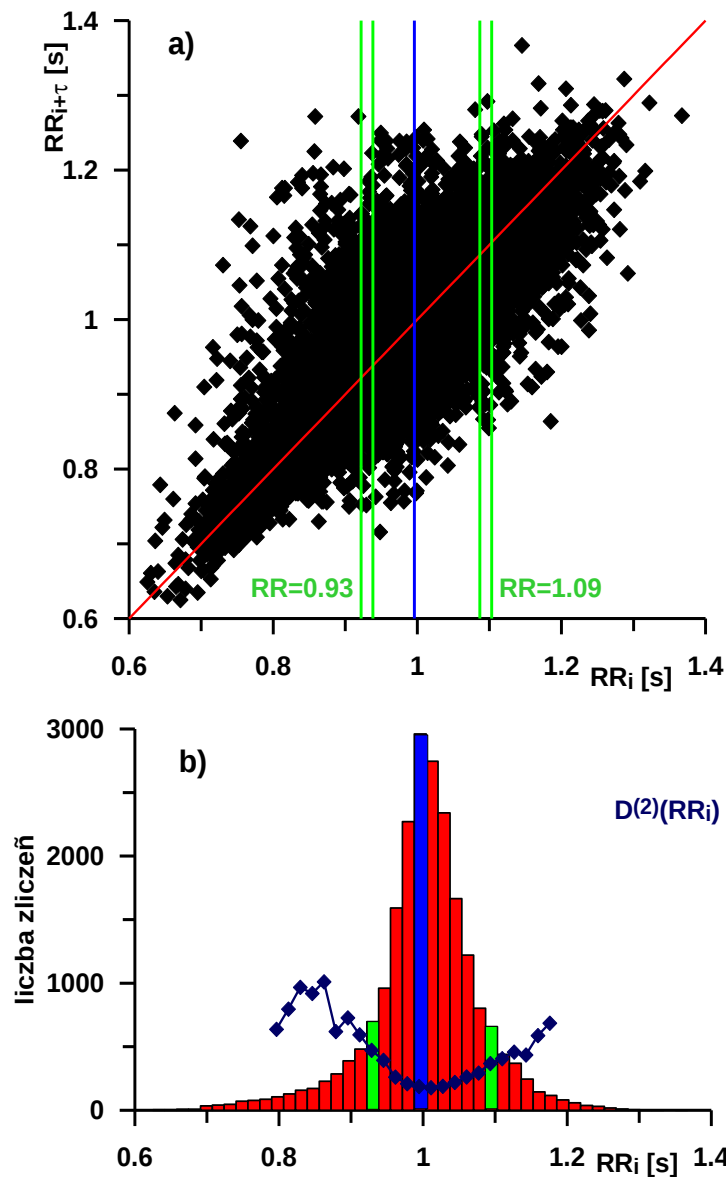
Schematyczne współczynniki dryfu oraz dyfuzji.

Dyskretne równanie Langevina – interpretacja Ito

$$X_{t+\Delta t} = X_t + \Delta t \cdot D^{(1)}(X_t) + \sqrt{\Delta t \cdot D^{(2)}(X_t)} L(t)$$

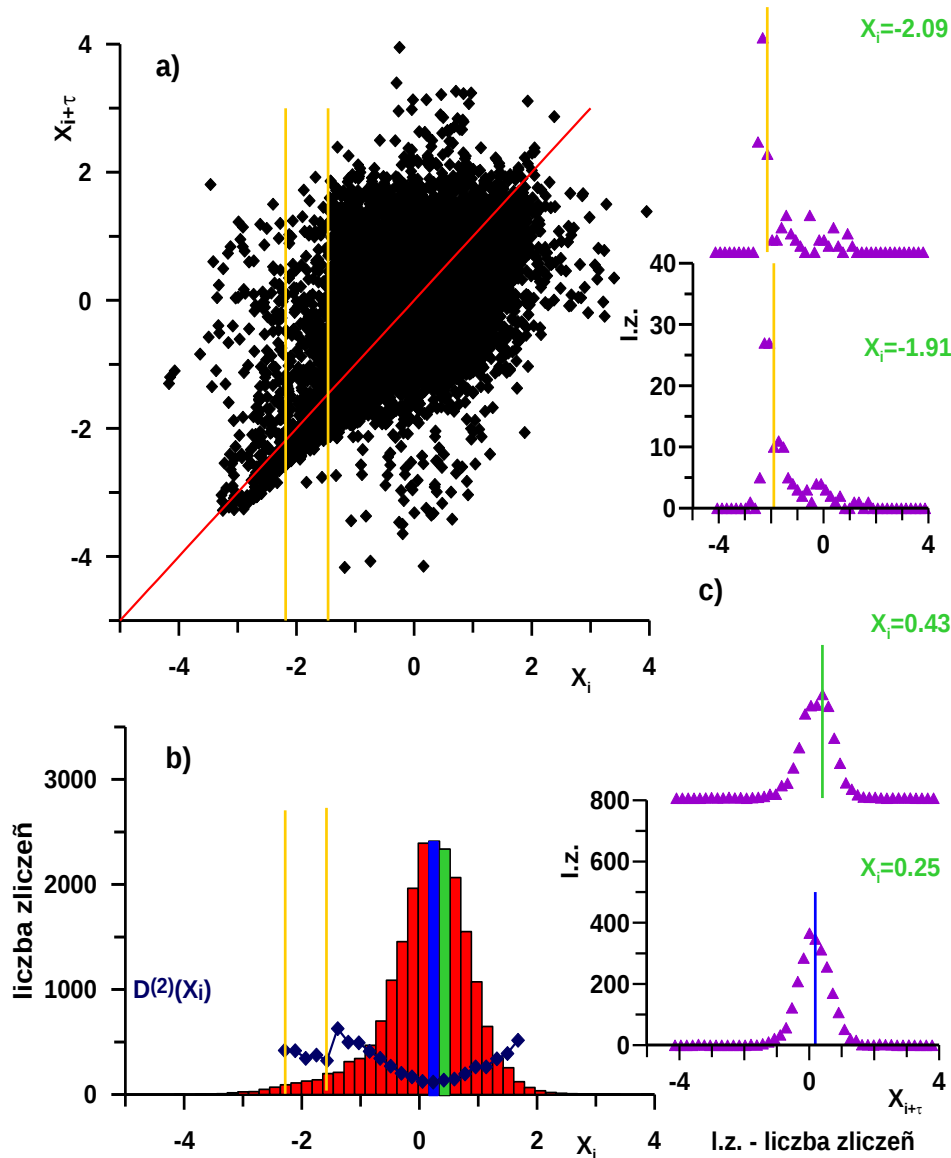
Czynnik szumowy decyduje o skróceniu interwału, gdy bieżący $< X_0$ oraz o wydłużeniu interwału, gdy bieżący jest $> X_0$. Skuteczność tego procesu zależy od nachylenia ramion funkcji dyfuzji.

Interpretacja asymetrii



- ☐ lewa gałąź funkcji dyfuzji jest miarą dynamiki zdolności do wydłużania interwału RR;
- ☐ prawa gałąź funkcji dyfuzji jest miarą dynamiki zdolności do skracania interwału RR;
- ☐ **UJEMNA ASYMETRIA** jest obrazem zaburzenia procesów przyspieszania i zwalniania rytmu
- ☐ fizjologicznie **łatwiejsze jest zwalnianie rytmu** (wydłużanie interwałów RR) niż jego przyspieszanie

Znaczenie zakresu wolno zmieniającej się funkcji dyfuzji



- najczęściej występuje jeden **obszar** funkcji wolno zmieniającej się – **obejmujący minimum globalne i jego sąsiedztwo**. Jego szerokość zależy od zmienności rytmu zatokowego.
- w szczególnych przypadkach na granicy zakresu dobrej statystyki występuje **drugi**. Ten jest **obrazem zaburzeń rytmu** (np. u pacjentów z HCM zaburzenia komorowe).

Model (III) dyskretny na podstawie równania Langevina

$$x_{n+1} = f(x_n) + g(x_n)\xi_n$$



$$x' = f(x) + g(x)\xi$$

ξ_n :

Istnieją dwa pierwsze momenty

- zerowa średnia,
- wariancja równa 1.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x' q(x'|x) dx' = f(x)$$

$$g(x) = \sqrt{\int_{-\infty}^{+\infty} x'^2 q(x'|x) dx' - f^2(x)}$$

$$\xi = \frac{x' - f(x)}{g(x)}$$

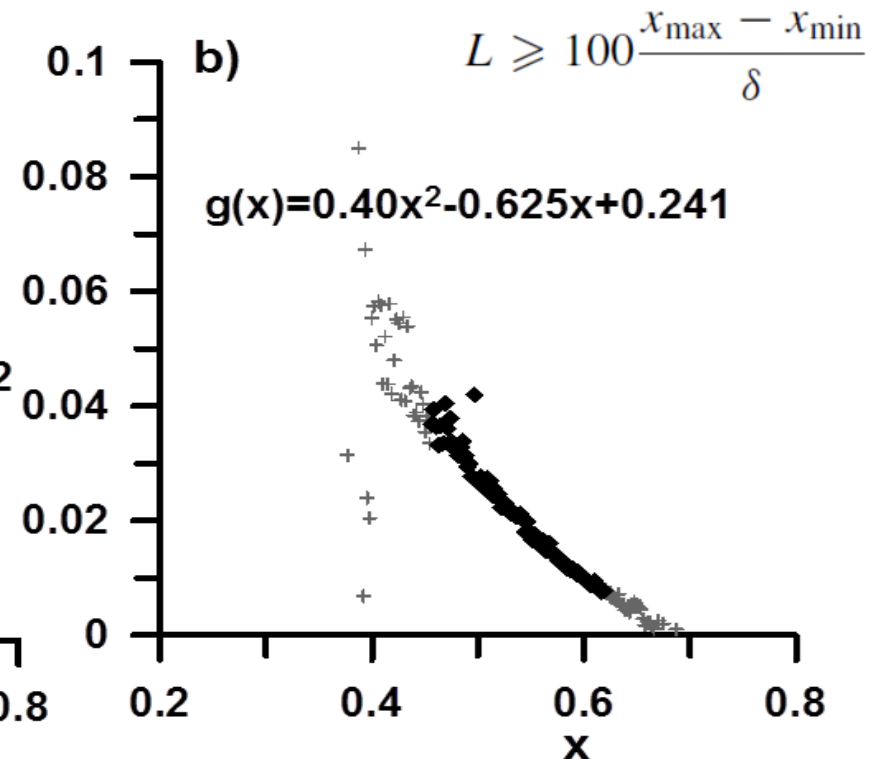
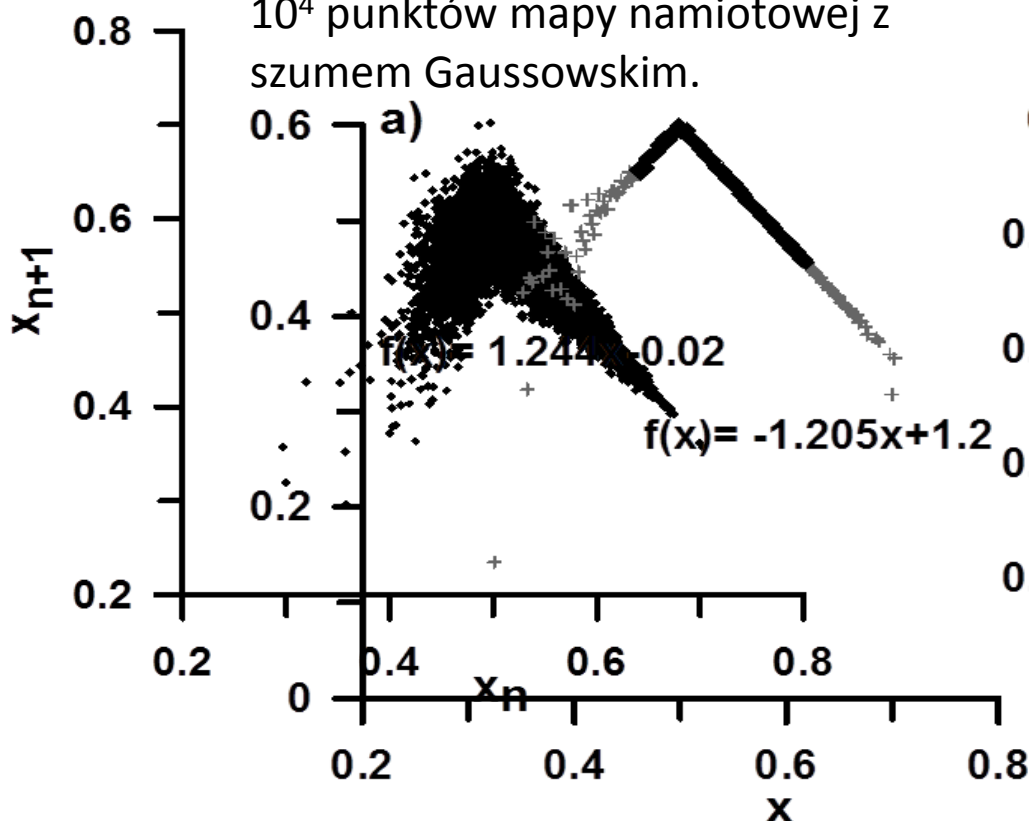
Test metody-wrażliwość metody na cechy sygnału

$$x_{n+1} = 1.2x_n + (0.45x_n^2 - 0.675x_n + 0.253)\xi_n \quad x_n < 0.5$$

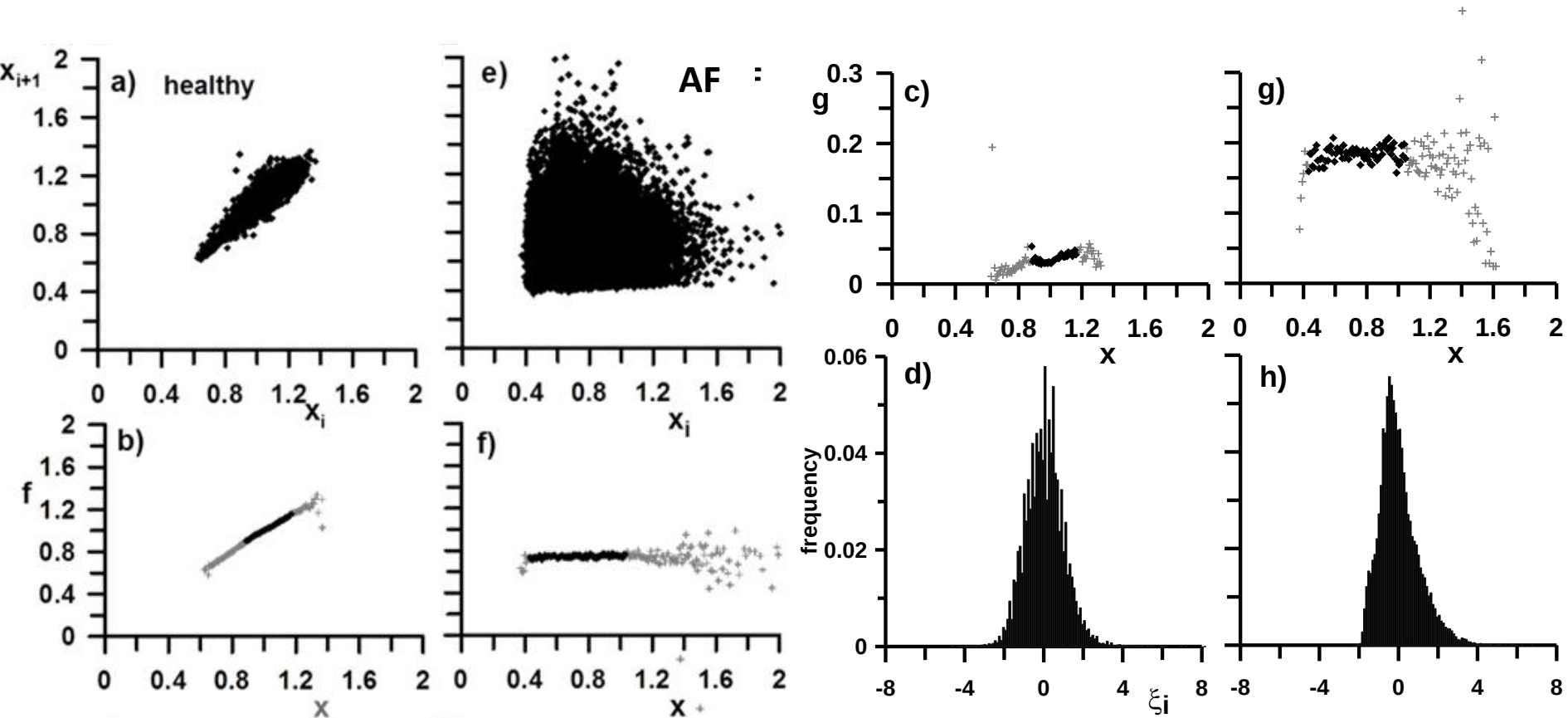
$$x_{n+1} = 1.2(1 - x_n) + (0.45x_n^2 - 0.675x_n + 0.253)\xi_n \quad x_n > 0.5$$

ξ_n szum gaussowski

10^4 punktów mapy namiotowej z
szumem Gaussowskim.



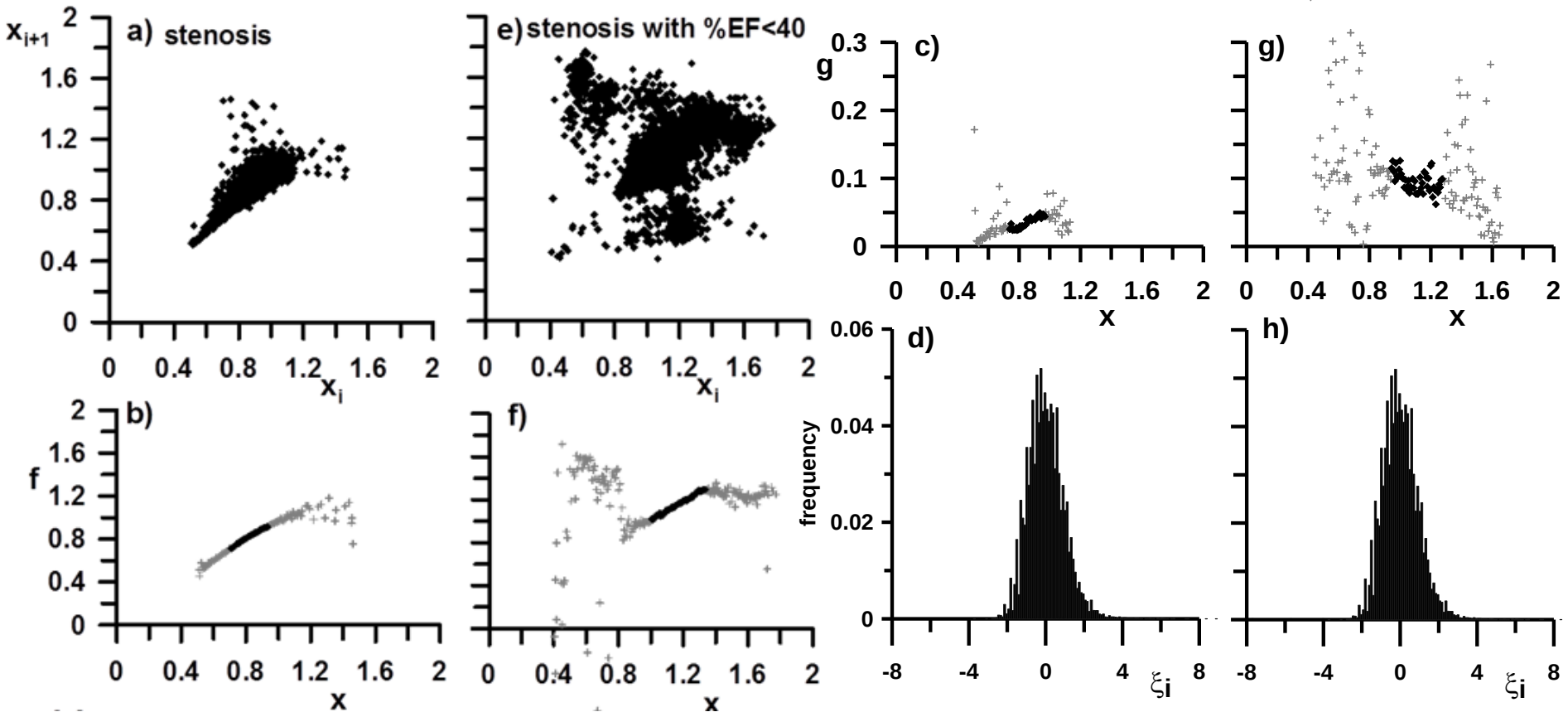
Zastosowanie do danych medycznych



healthy – zdrowy mężczyzna lat 25

AF – pacjent z migotaniem przedsionków lat 65

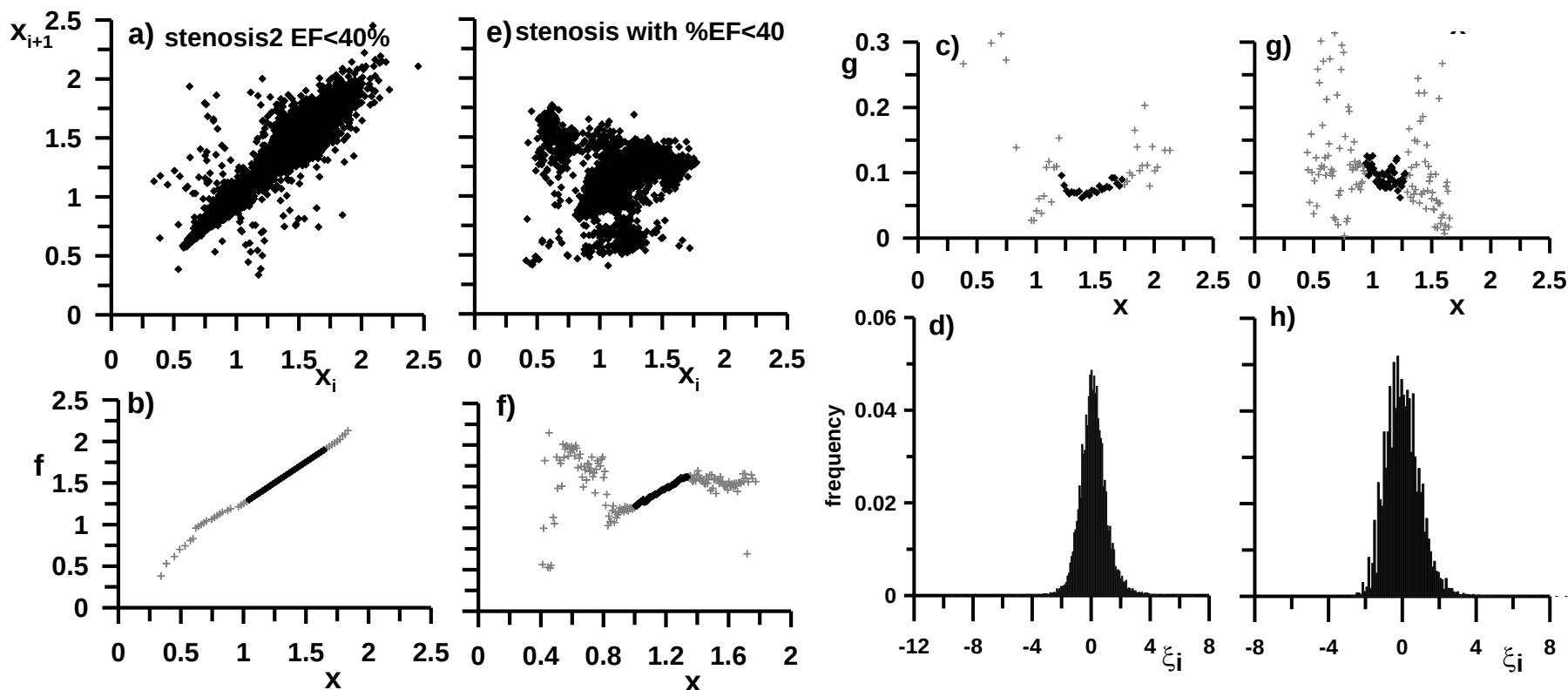
Stenoza - w formie łagodnej i zaawansowanej



stenosis – mężczyzna lat 25

stenosis with %EF < 40 – mężczyzna lat 65, z obniżoną frakcją wyrzutową

Stenoza -różny poziom ryzyka



stenosis 2– mężczyzna lat 69 – zgon po operacji po 4 latach

stenosis – mężczyzna lat 65, zgon podczas operacji

Porównanie analizowanych przypadków

Przykład	$f(x)$	Skośność rozkładu ξ	Kurtoza rozkładu ξ
healthy	$0.87x+0.13$	0.449	2.061
AF	$0.03x+0.72$	0.996	1.673
ST	$0.84x+0.13$	1.331	10.32 (0.05)
ST with %EF<40	$0.86x+0.15$	-3.443	22.92 (3.67)
ST2 with %EF<40	$0.98x+0.26$	-0.004	7.81

Model (III) dyskretny na podstawie równania Langevina

$$x_{n+1} = f(x_n) + g(x_n)\xi_n$$

ξ_n :

Istnieją dwa pierwsze momenty

- zerowa średnia,
- wariancja równa 1.

Równanie przepisujemy w postaci:

$$x' = f(x) + g(x)\xi$$

Warunkowa gęstość prawdopodobieństwa:

$$q(x'|x) = q(x_{n+1} = x' | x_n = x)$$

Obliczamy w przedziałach o szerokości δ ze wzoru:

$$q(x'|x) = \frac{N_j}{N_i \cdot \delta}$$

N_j liczba par $\{x_{n+1} = x', x_n = x\}$, N_i liczba wydarzeń $\{x\}$ w szeregu czasowym

$$x' = f(x) + g(x)\xi$$

Mnożymy przez $p(\xi)$ i całkujemy po ξ :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x' p(\xi) d\xi = f(x) \int_{-\infty}^{+\infty} p(\xi) d\xi + g(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \xi p(\xi) d\xi$$

 1
  0

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x' p(\xi) d\xi = f(x)$$

$$p(\xi|x) = p(\xi)$$

$$p(\xi|x) d\xi = q(x'|x) dx'$$

Ostatecznie:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x' q(x'|x) dx' = f(x)$$

FUNKCJA g

$$x' = f(x) + g(x)\xi$$

Mnożymy przez $\xi p(\xi)$ i całkujemy po ξ

$$\int_{-\infty}^{+\infty} x' \xi p(\xi) d\xi = f(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \xi p(\xi) d\xi + g(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \xi^2 p(\xi) d\xi$$

$\underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \xi p(\xi) d\xi}_{=0} \quad \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \xi^2 p(\xi) d\xi}_{=1}$

$$\xi = \frac{x' - f(x)}{g(x)}$$

$$g(x) = \sqrt{\int_{-\infty}^{+\infty} x'^2 q(x'|x) dx' - f^2(x)}$$