Metody numeryczne II

Analiza falkowa, część II

Janusz Szwabiński

szwabin@ift.uni.wroc.pl

Analiza falkowa, część II

1. Ciągła transformata falkowa (CWT)
2. Dyskretyzacja CWT
3. Dyskretna transformata falkowa (DWT)

Literatura uzupełniająca:

1. Robi Polikar, „The Wavelet Tutorial”
2. C. Valens, „A Really Friendly Guide to Wavelets”

Ciągła transformata falkowa

$$\gamma(s,\tau) = \int \mathrm{d}t f(t) \psi^*_{s,\tau}(t)$$

$$\psi_{s,\tau}(t) = \frac{1}{\sqrt{s}} \psi\left(\frac{t-\tau}{s}\right)$$

s	-	skala
τ	-	przesunięcie
ψ	-	falka bazowa

- s odpowiada odwrotności częstotliwości
- $s > 1 \Rightarrow$ falka bazowa jest rozciągana
- $s < 1 \Rightarrow$ falka bazowa jest zwężana

Warunek dopuszczalności

Twierdzenie 1 *Jeśli* $f(t) \in L^2$ *i* $\psi(t)$ *spełnia warunek*

$$\int \mathrm{d}\omega \frac{|\psi(\omega)|^2}{|\omega|} < +\infty$$

gdzie $\psi(\omega)$ *to transformata Fouriera falki* $\psi(t)$*, to funkcja* $f(t)$ *może być w pełni zrekonstruowana przy wykorzystaniu jej transformaty falkowej* $\gamma(s,\tau)$*, przy czym transformata odwrotna ma następującą postać*

$$f(t) = \int\int \mathrm{d}\tau \mathrm{d}s \gamma(s,\tau)\psi_{s,\tau}(t)$$

Warunek dopuszczalności implikuje

$$|\psi(\omega)|^2_{\omega=0} = 0$$

czyli

$$\int \mathrm{d}t\psi(t) = 0$$

$\Rightarrow$ falka musi być funkcją oscylującą

Regularność

Rozwińmy CWT w szereg Taylora do rzędu n wokół punktu $t = 0$ (dla ułatwienia przyjmujemy $\tau = 0$)

$$\gamma(s,0) = \frac{1}{\sqrt{s}}\left[\sum_{p=0}^{n} f^{(p)}(0)\int \mathrm{d}t\frac{t^p}{p!}\psi\left(\frac{t}{s}\right) + O(n+1)\right]$$

Momenty falki

$$M_p = \int \mathrm{d}t t^p \psi(t)$$

Wówczas

$$\gamma(s,0) = \frac{1}{\sqrt{s}}\left[f(0)M_0 s + \frac{f^{(1)}}{1!}M_1 s^2 + \ldots + \frac{f^{(n)}(0)}{n!}M_n s^{n+1} + O(s^{n+2})\right]$$

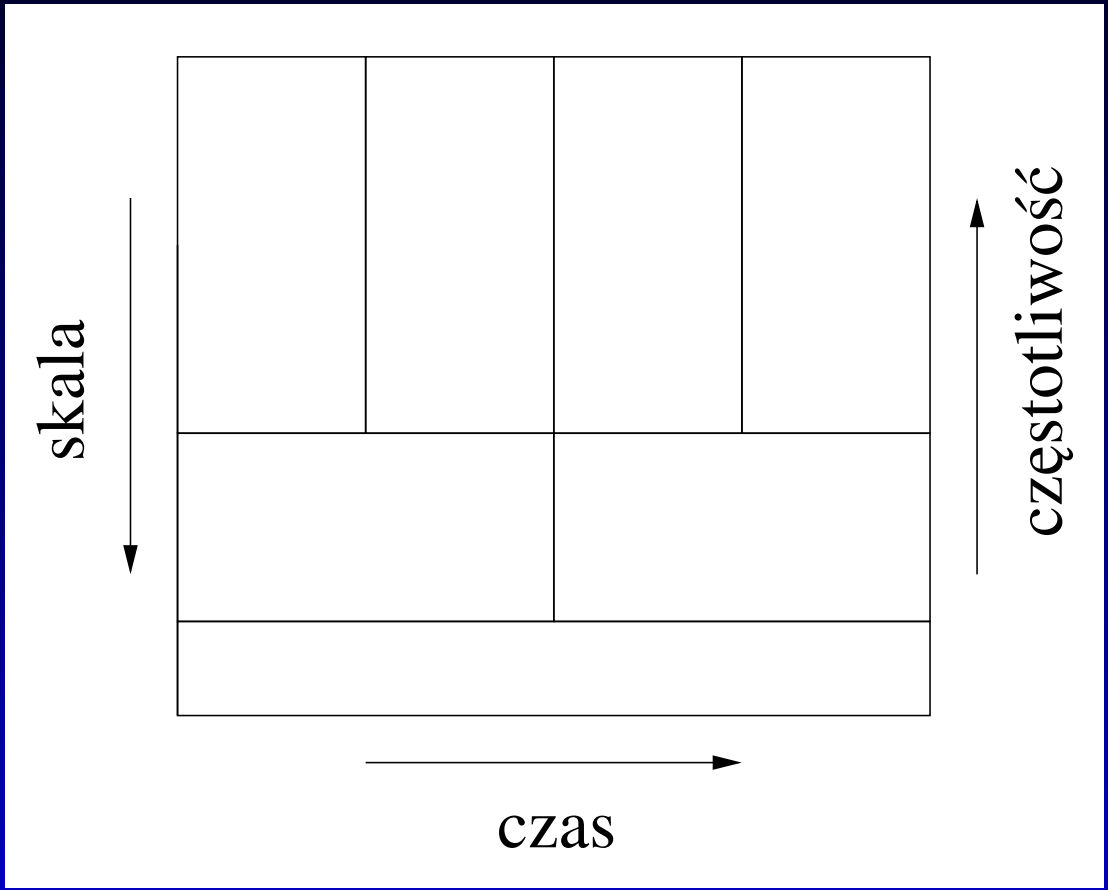
Z warunku dopuszczalności

$$M_0 = 0$$

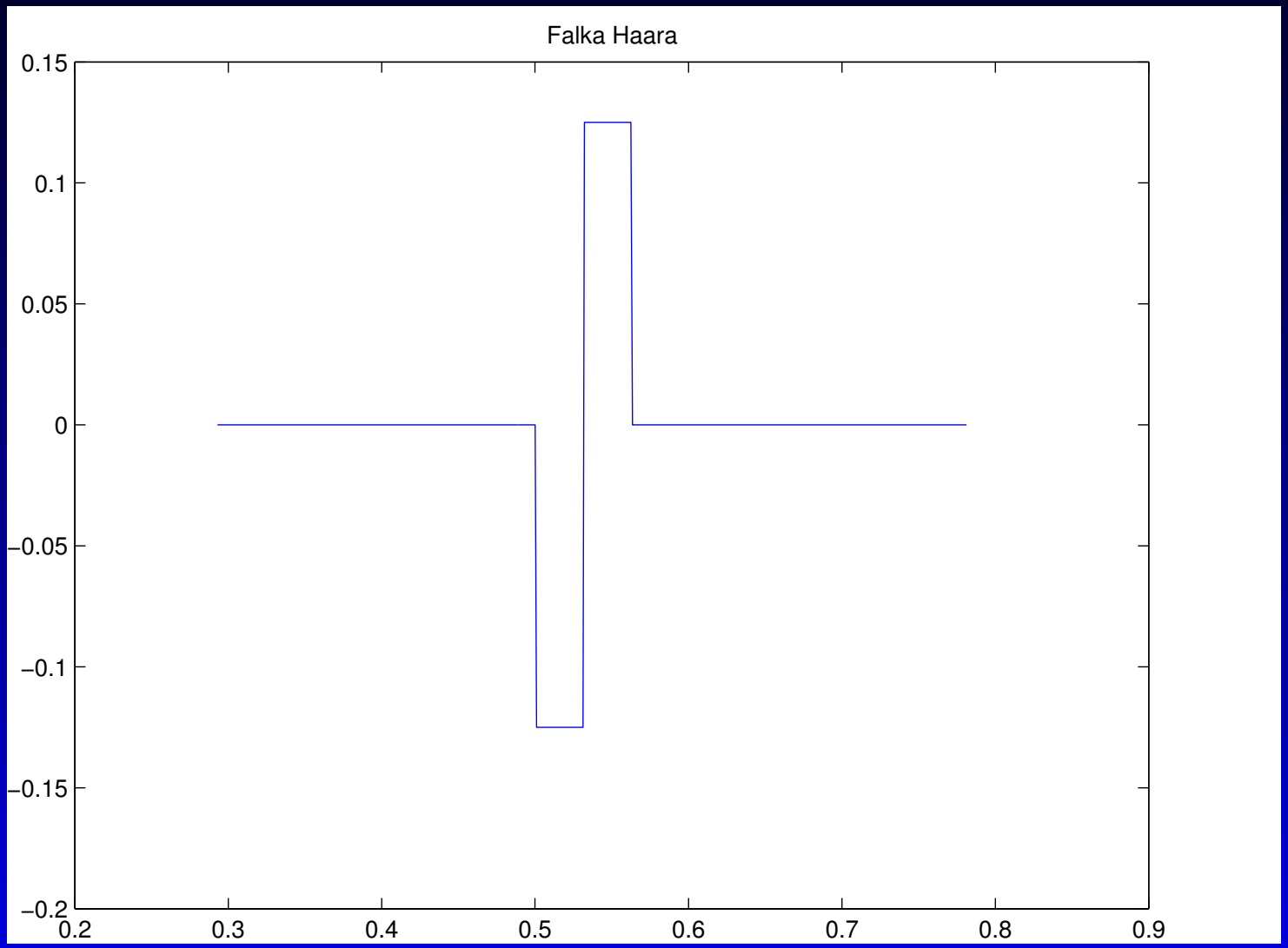
Gdyby pozostałe momenty znikały do M_n włącznie, wówczas dla gładkiego sygnału $f(t)$

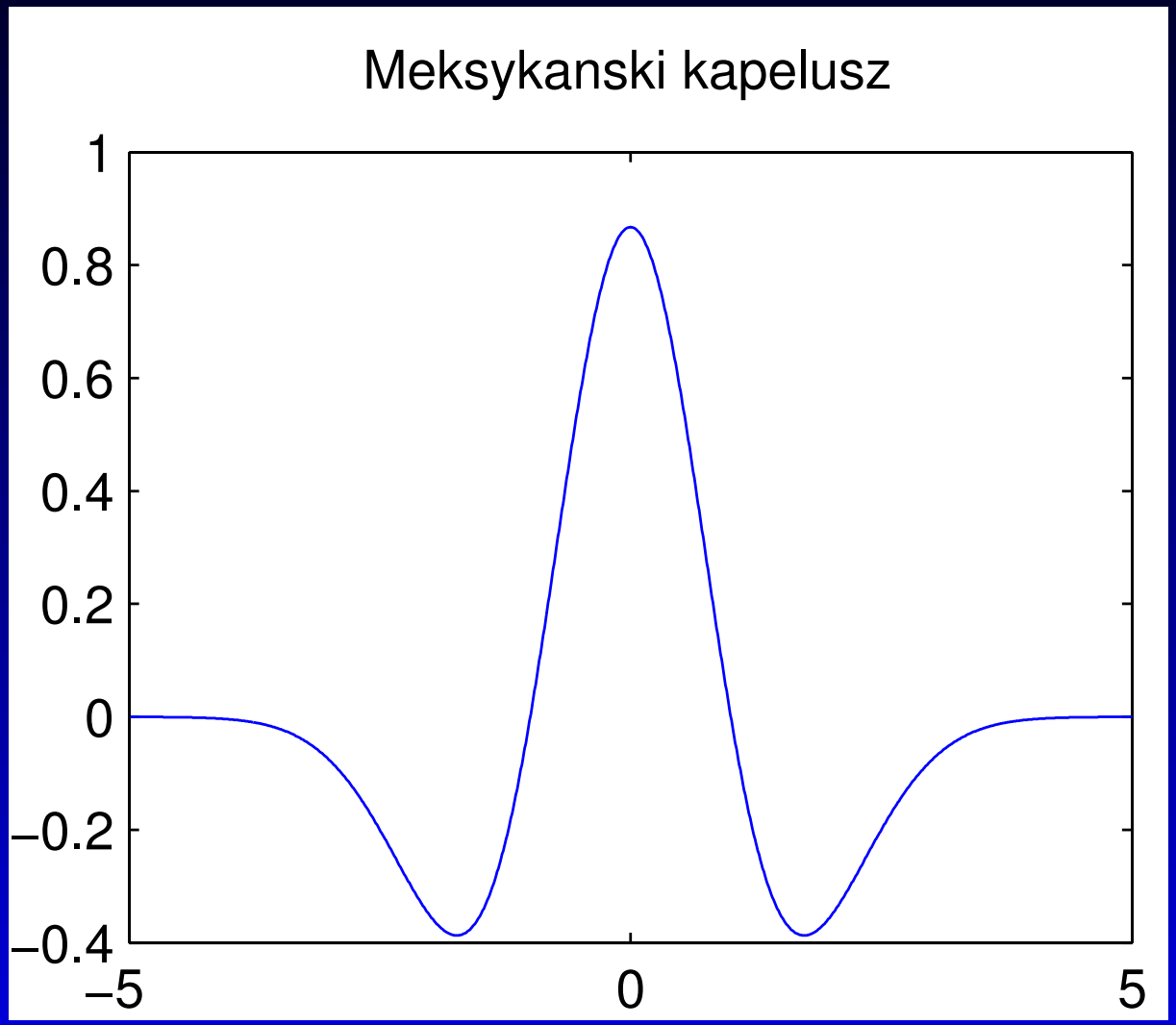
$$\gamma(s, \tau) \longrightarrow s^{n+2}$$

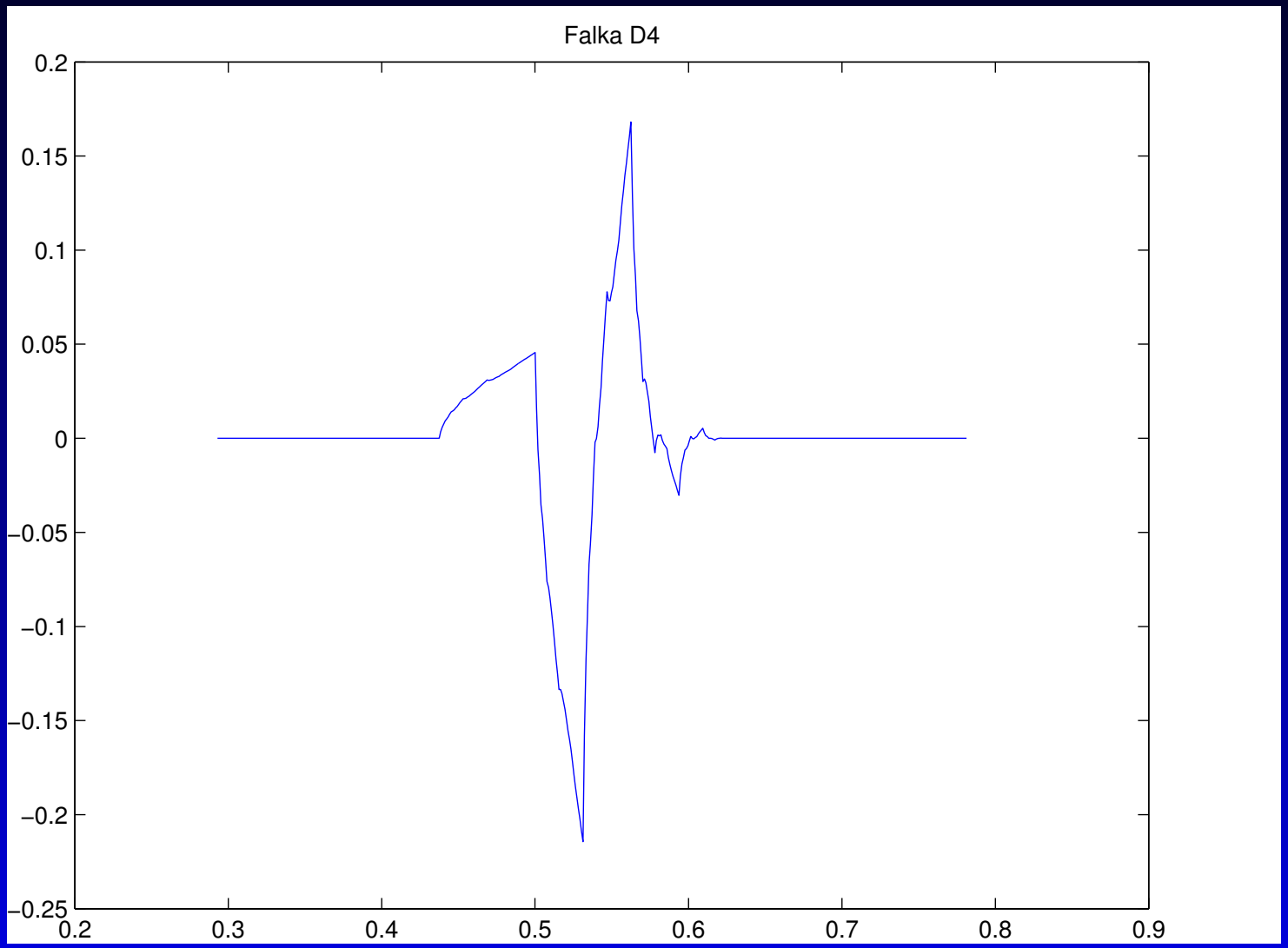
Rozdzielczość w czasie i skali

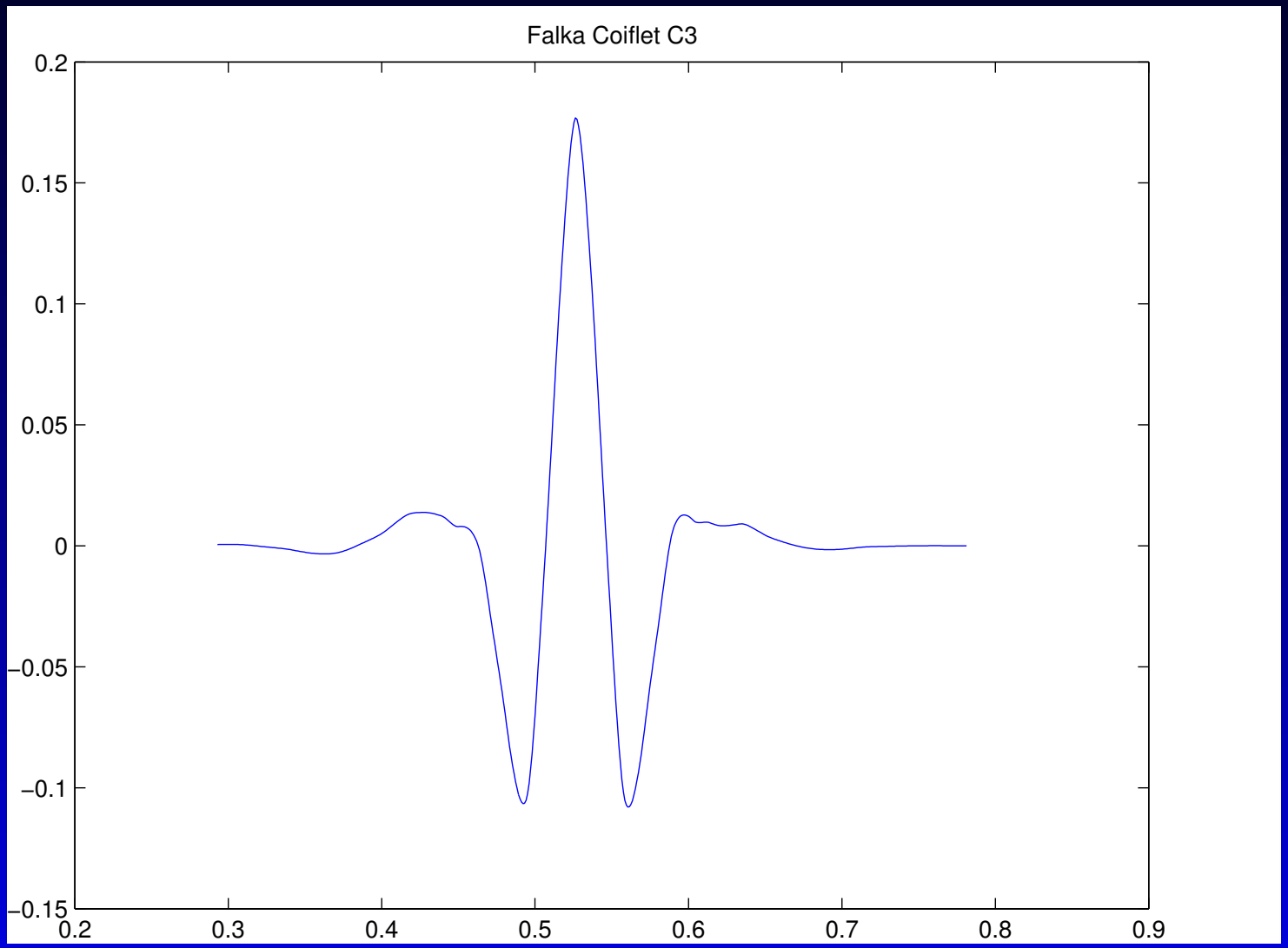


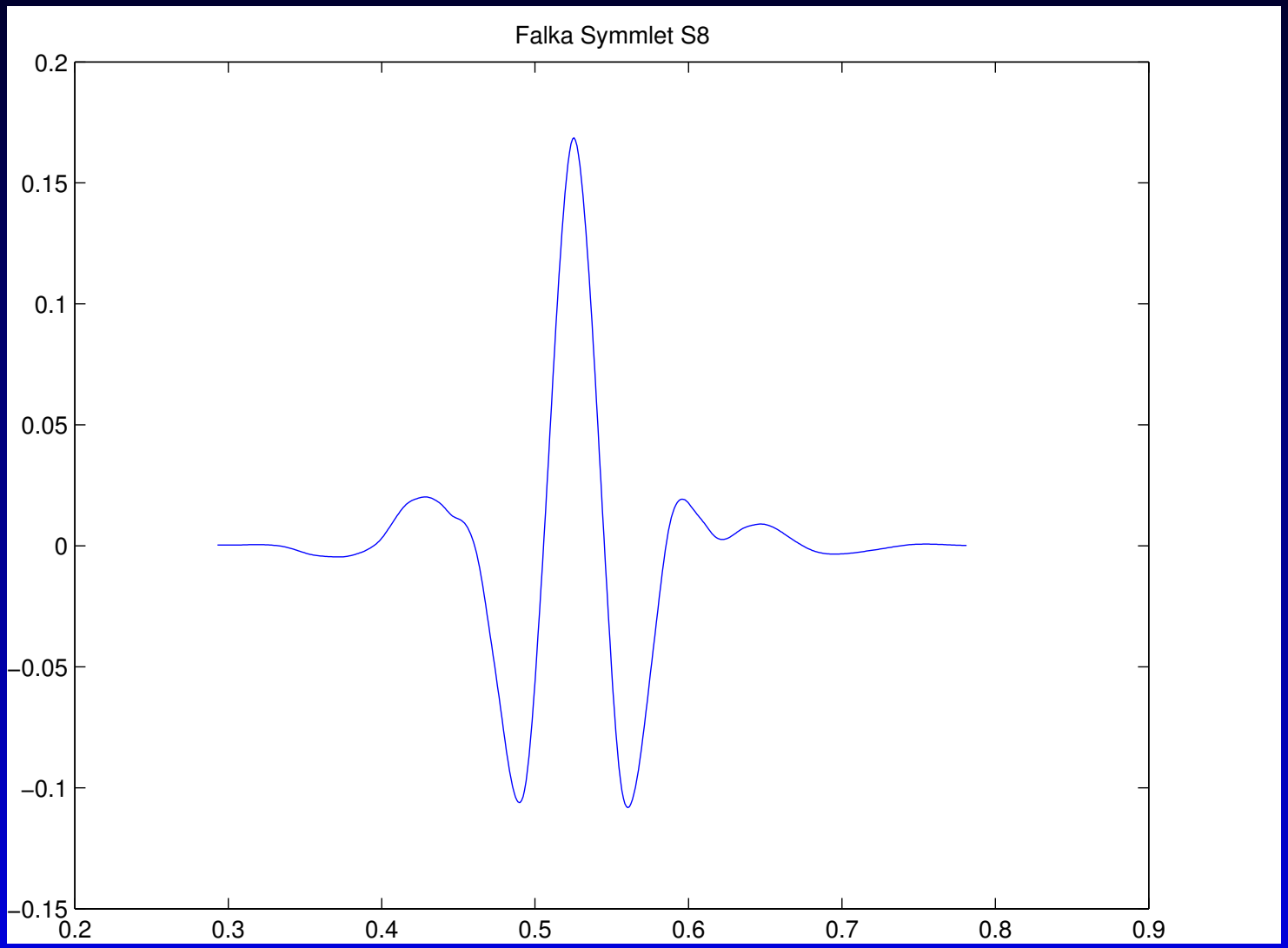
Przykłady falek

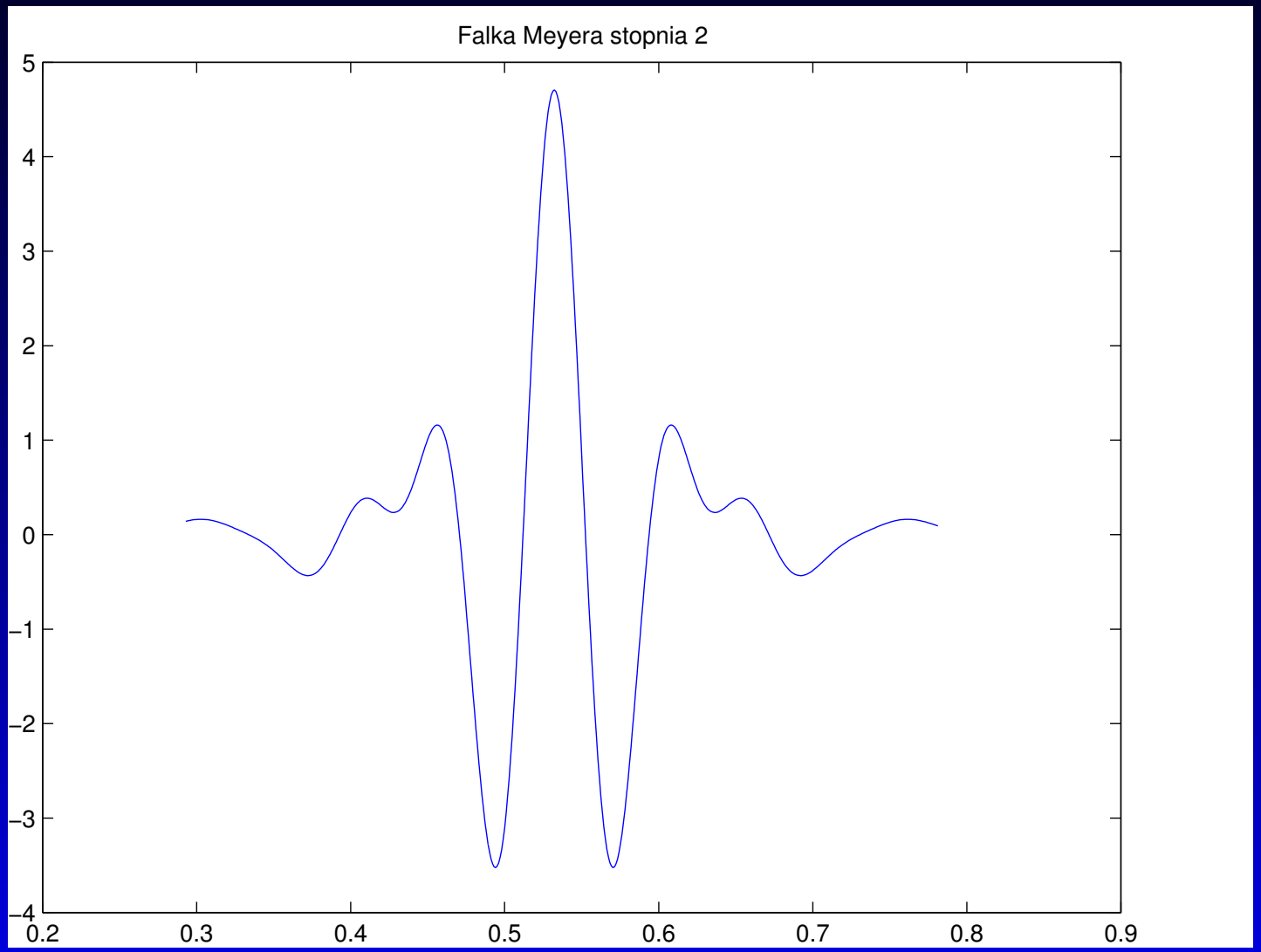



Meksykanski kapelusz
1
0.8
0.6
0.4
0.2
0
−0.2
−0.4
−5
0
5


Falka D4
0.2
0.15
0.1
0.05
0
−0.05
−0.1
−0.15
−0.2
−0.25
0.2
0.3
0.4
0.5
0.6
0.7
0.8
0.9


Falka Coiflet C3
0.2
0.15
0.1
0.05
0
−0.05
−0.1
−0.15
0.2
0.3
0.4
0.5
0.6
0.7
0.8
0.9


Falka Symmlet S8
0.2
0.15
0.1
0.05
0
−0.05
−0.1
−0.15
0.2
0.3
0.4
0.5
0.6
0.7
0.8
0.9


Falka Meyera stopnia 2
5
4
3
2
1
0
−1
−2
−3
−4
0.2
0.3
0.4
0.5
0.6
0.7
0.8
0.9

Dyskretyzacja ciągłej transformaty falkowej

„Wady” CWT

- skalowane falki nie są ortogonalne $\Rightarrow$ wiele informacji nadmiarowych
- nieskończona liczba falek
- transformata nie daje się na ogół wyliczyć analitycznie

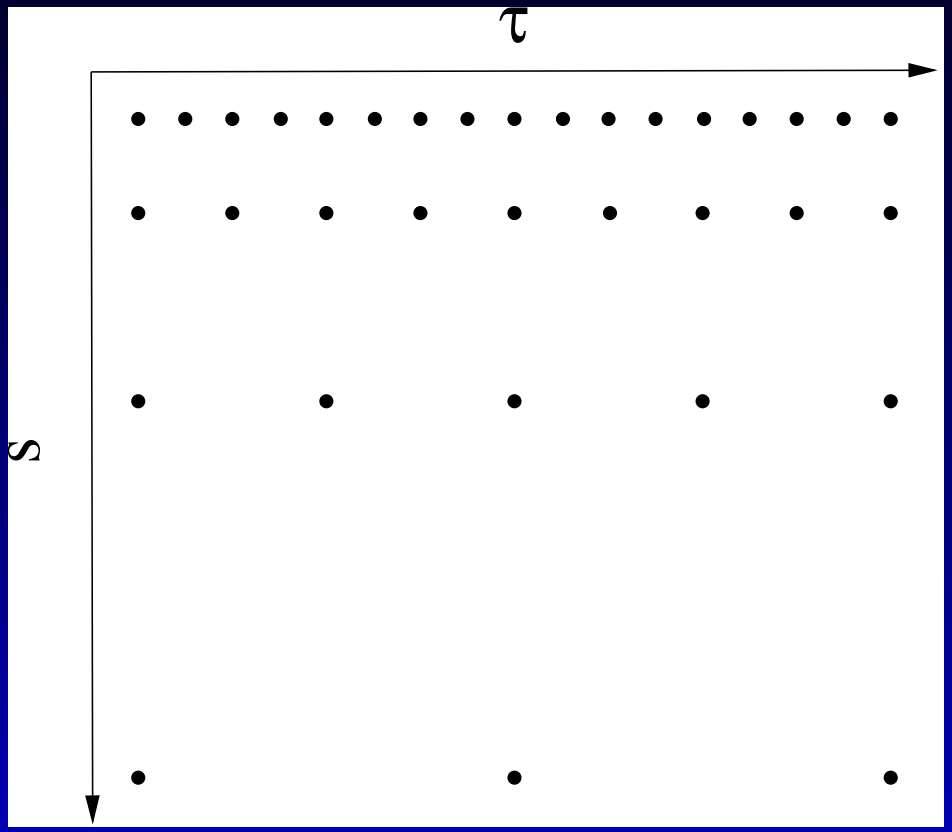
Zasada Nyquista

$$N_2 = \frac{s_1}{s_2} N_1 = \frac{f_2}{f_1} N_1$$

Dyskretna falka

$$\psi_{j,k}(t) = \frac{1}{\sqrt{s_0^j}} \psi \left(\frac{t - k\tau_0 s_0^j}{s_0^j} \right)$$

k, j	-	liczby całkowite
s_0	-	pewien ustalony krok
$s_0 = 2$	$\Rightarrow$	siatka diadyczna


s
τ

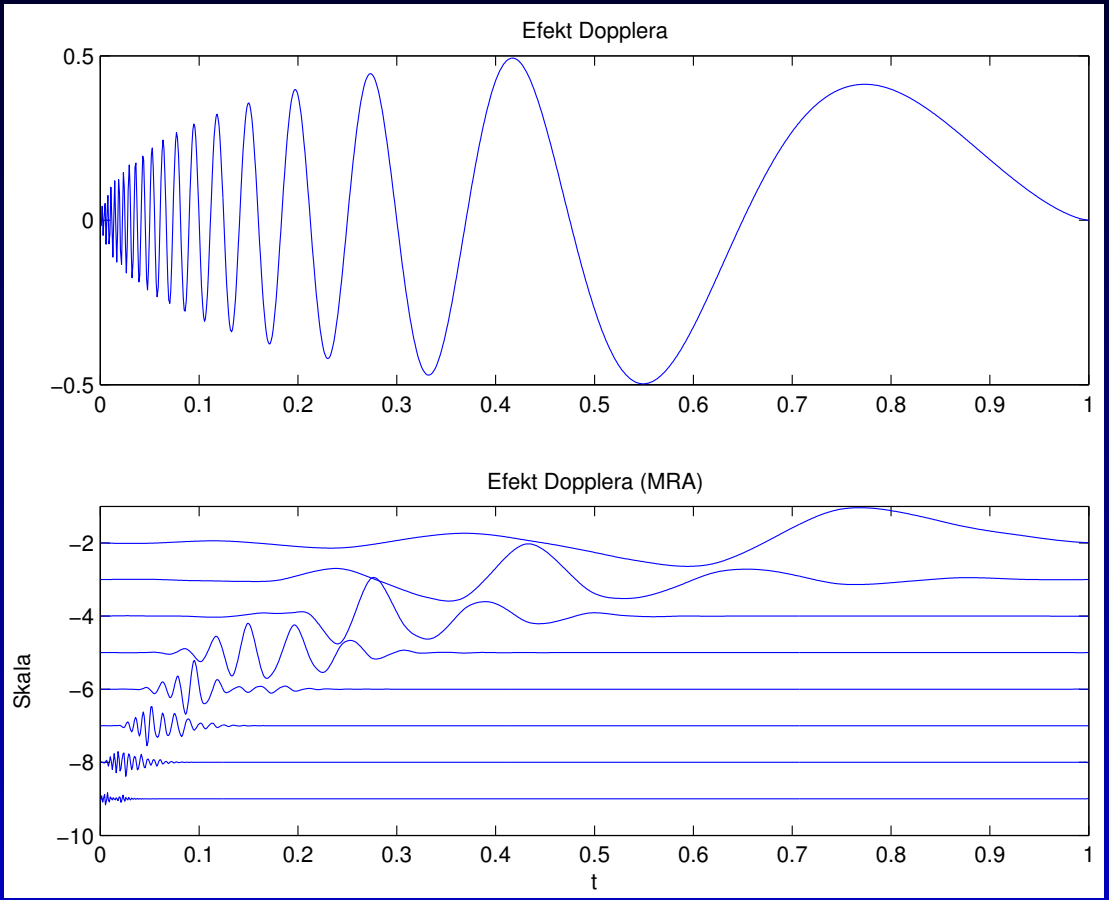
Transformata falkowa ma w tym wypadku ma postać

$$\gamma(j,k) = \int \mathrm{d}t f(t) \psi^*_{j,k}(t)$$

i pozwala ona zrekonstruować oryginalny sygnał, jeżeli tylko spełniony jest warunek

$$A\|f\|^2 \leq \sum_{j,k} |\langle f, \psi_{j,k}\rangle|^2 \leq B\|f\|^2$$

gdzie $A > 0$ i $B < +\infty$ nie zależą od f


Efekt Dopplera
0.5
0
−0.5
0
0.1
0.2
0.3
0.4
0.5
0.6
0.7
0.8
0.9
1
Efekt Dopplera (MRA)
Skala
−2
−4
−6
−8
−10
t

Dyskretna transformata falkowa

Rzeczywiste sygnały nie trwają nieskończenie długo

$\Rightarrow$ przesunięcia falek są ograniczone z góry

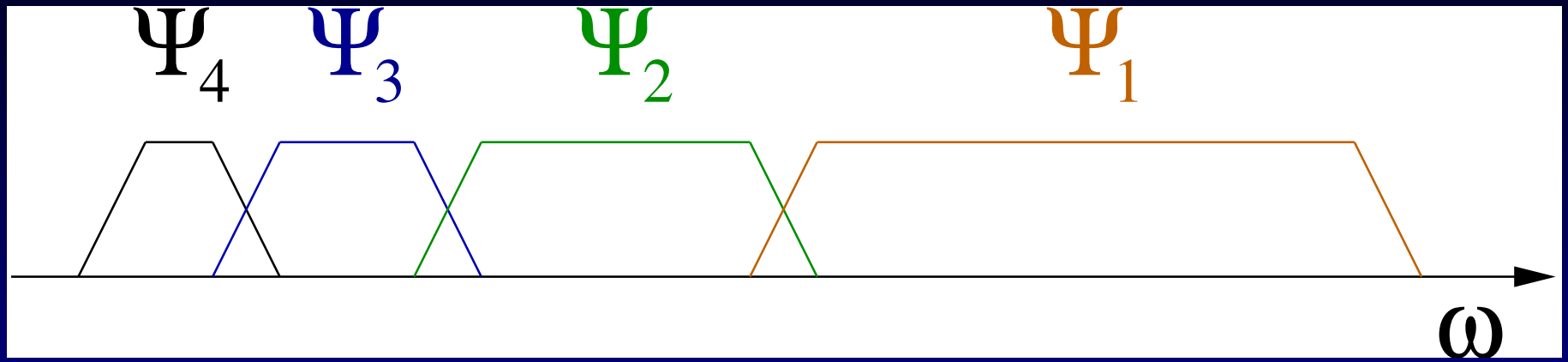
Falki posiadają spektrum podobne do filtru pasmowego

$\Rightarrow$ z teorii Fouriera wiemy, że

$$F\{f(at)\} = \frac{1}{|a|} F\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

$\Rightarrow$ kompresja falki o czynnik 2 w czasie spowoduje rozciągnięcie jej spektrum o czynnik 2 oraz przesunie wszystkie częstotliwości w górę (także dwukrotnie)

$\Rightarrow$ możemy pokryć skończone spektrum sygnału spektrami rozciągniętych falek

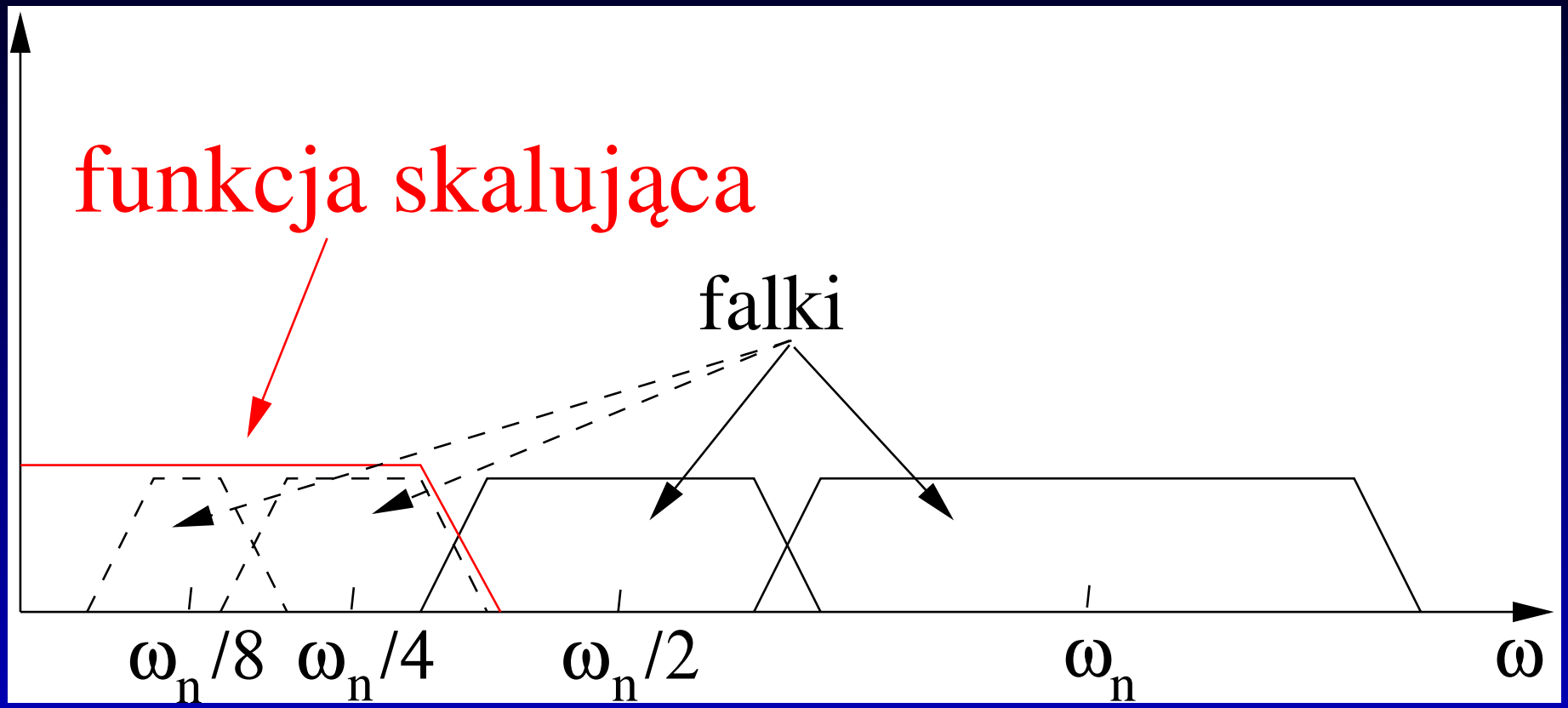

Ψ_4
Ψ_3
Ψ_2
Ψ_1
ω

Funkcja skalująca

Problem:

- przy każdym rozciągnięciu falki pokrywamy tylko połowę pozostałego spektrum

$\Rightarrow$ musimy wykonać nieskończenie wiele rozciągnięć, aby dojść z częstotliwością do zera


funkcja skalująca
falki
$\omega_n/8$
$\omega_n/4$
$\omega_n/2$
ω_n
ω

Traktując funkcję skalującą jako sygnał ze spektrum niskopasmowym, mamy (do pewnej skali j)

$$\varphi(t) = \sum_{j,k} \gamma(j,k)\psi_{j,k}(t)$$

$\Rightarrow$ zamiast nieskończonej liczby falek mamy funkcję skalującą oraz ich skończoną liczbę

$\Rightarrow$ tracimy informację o sygnale w pewnej skali (ale nadal możemy go zrekonstruować!)

Warunek dopuszczalności dla funkcji skalującej ma postać

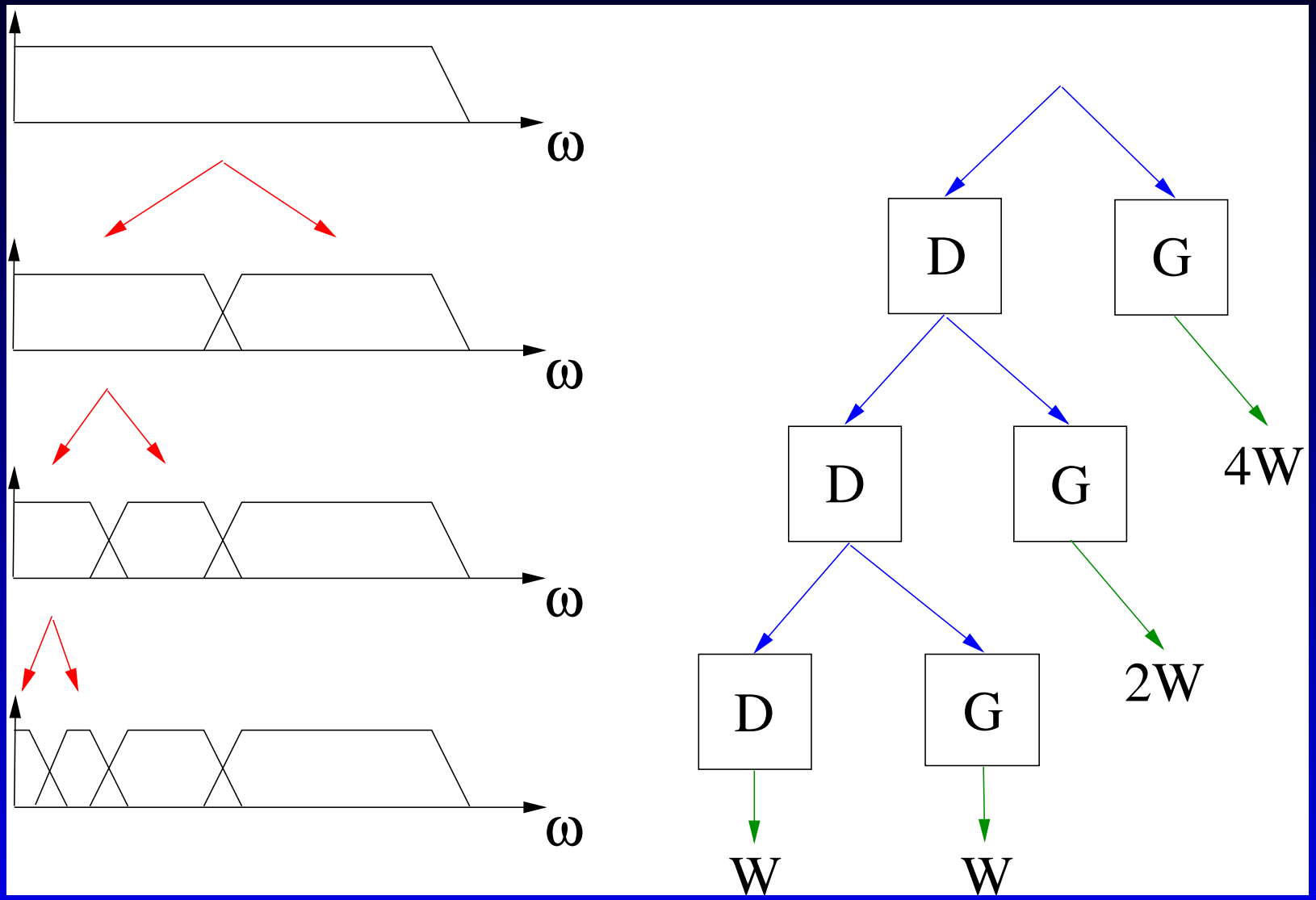
$$\int \mathrm{d}t\varphi(t) = 1$$

Dekompozycja wielorozdzielcza

Pojedyncza falka zachowuje się jak filtr pasmowy

$\Rightarrow$ transformata powinna zachowywać się jak wielostopniowy układ takich filtrów

$\Rightarrow$ na każdym stopniu, z sygnału orginalnego wyławiamy część pasma odpowiadająca współczynnikom transformaty falkowej i funkcji skalującej


ω
ω
ω
ω
D
G
D
G
D
G
4W
2W
W
W

Współczynniki DWT

Równanie dwuskalowe

$$\varphi(2^j t) = \sum_k h_{j+1}(k)\varphi(2^{j+1}t - k)$$

$\Rightarrow$ funkcję skalującą w pewnej skali możemy wyznaczyć za pomocą funkcji w następnej, mniejszej skali

Podobnie zachodzi

$$\psi(2^j t) = \sum_k g_{j+1}(k)\varphi(2^{j+1}t - k)$$

Stąd

$$f(t) = \sum_k \lambda_j(k)\varphi(2^j t - k)$$

Przechodząc do skali $j-1$ (więcej detali), musimy dodać falki

$$f(t) = \sum_k \lambda_{j-1}(k)\varphi(2^{j-1}t-k) + \sum_k \gamma_{j-1}(k)\psi(2^{j-1}t-k)$$

Jeśli funkcja skalująca i falki są ortonormalne, to

$$\begin{aligned} \lambda_{j-1}(k) &= \langle f(t), \varphi_{j,k}(t)\rangle \\ \gamma_{j-1}(k) &= \langle f(t), \psi_{j,k}(t)\rangle \end{aligned}$$

Stąd

$$\begin{aligned} \lambda_{j-1}(k) &= \sum_m h(m-2k)\lambda_j(m) \\ \gamma_{j-1}(k) &= \sum_m g(m-2k)\gamma_j(m) \end{aligned}$$

h i g - filtry lustrzane

$$g(k) = (-1)^k h(-k+1)$$

Współczynniki funkcji skalującej w pewnej skali

$\Rightarrow$ dolne pasmo sygnału na wyjściu z wielopoziomowego układu filtrów

Zakładając, że sygnał orginalny to wyjście wyimaginowanego filtra dolnoprzepustowego

$\Rightarrow$ w największej skali

$$\lambda(k) = f(k)$$

$\Rightarrow$ w celu obliczenia λ_{j-1} i $\gamma_{j-1}(k)$ wystarczy wyznaczyć $h(k)$

Z równania dwuskalowego mamy

$$\varphi(t) = \sum_k h(k)\varphi(2t-k)$$

Warunek dopuszczalności prowadzi do

$$1 = \int \mathrm{d}t\varphi(t) = \sum_k h(k) \int \mathrm{d}t\varphi(2t-k) = \frac{1}{2}\sum_k h(k)$$

czyli

$$\sum_k h(k) = 2$$

Jeżeli falki mają tworzyć dualny układ ortonormalny, funkcja skalująca musi być ortogonalna do swojego przesunięcia

$$\begin{aligned}\delta_{l0} &= \int \mathrm{d}t \varphi(t)\varphi(t-l) \\ &= \sum_k \sum_{k'} h(k)h(k') \int \mathrm{d}t \varphi(2t-k')\varphi(2t-2l-k)\end{aligned}$$

Stąd

$$\sum_k \sum_{k'} h(k+2l)h(k') = 2\delta_{0l}$$

Aplikacje

- „komputerowy” wzrok
- kompresja danych (stosowane przez FBI)
- usuwanie szumów z danych
- wykrywanie nieciągłości sygnałów
- rozpoznawanie samopodobieństw w szeregach czasowych
- generowanie dźwięku