Föreläsning 6

Signalbehandling i multimedia - ETI265

Kapitel 4

Fouriertransform av analog signal, FT Fouriertransform av digital signal, DTFT fortsättning

LTH 2015

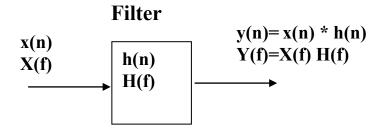
Nedelko Grbic

(mtrl. från Bengt Mandersson)

Department of Electrical and Information Technology Lund University

Filtrering

Input – output relations



Vi har sambandet faltning för att beräkna utsignalen

$$y(n) = h(n) * x(n) = \sum_{k} x(k) h(n-k)$$

Om både fouriertransformen av insignalen och fouriertransformen av impulssvaret existerar kan vi också utnyttja sambandet

$$Y(\omega) = H(\omega) X(\omega)$$

och sen beräkna invers fouriertransform

Vi klassificerar ofta filter efter karakterstiken av $H(\omega)$, tex ett lågpassfilter som släpper igenom låga frekvenser och spärrar höga, högpassfilter som spärrar låga frekvenser och släpper igenom höga

78

Relation till z-transform

Vi utgår från ett kausalt impulssvar h(n). Kausalt innebär att

$$h(n) = 0$$
 för $n < 0$

Fouriertransformen DTFT av impulssvar är då enligt tidigare Definition:

$$H(\omega) = \sum_{n=0}^{\infty} h(n) e^{-j \omega n} = \sum_{n=0}^{\infty} h(n) e^{-j 2\pi f n}$$

Vi definierade Z-transformen av impulssvaret som

$$H(z) = \sum_{n=0}^{\infty} h(n) z^{-n}$$
$$z = r e^{j \omega}$$

där

är ett komplext tal som vi oftast skriver som belopp och fas. H(z) är en komplex funktion av en komplex variabel.

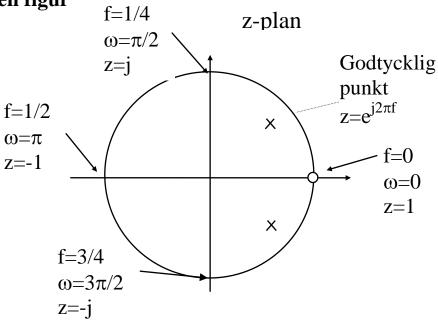
Viktigt: Om h(n) är kausal och stabil får vi

$$H(\omega) = H(z) \big|_{z=e^{j \omega}}$$

Fouriertransformen är z-transformens värde på enhetscirklen om h(n) stabil och kausal

$$|H(\omega)| = |H(z)|_{z=e^{j\omega}}$$
 värdet på enhetscirklen

Rita in i en figur



Viktigt: Enhetscirklen är vår frekvensaxel i det diskreta fallet

 $\omega=0$: $/H(\omega)/=0$

 $\omega = \pi/4$: $/H(\omega)/$ stort

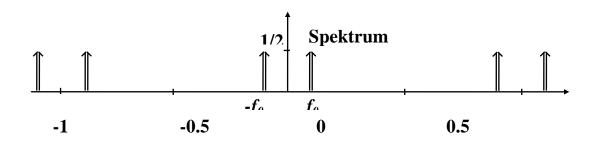
 $\omega > \pi/4$: $/H(\omega)/$ minskar

Utvidgning av Fouriertransformen (se matten) A: Sinus, cosinus (ej stabila signaler)

$$x[n] = \cos(2\pi f_0 n) = \frac{1}{2} (e^{j2\pi f_0 n} + e^{-j2\pi f_0 n})$$

$$X(f) = \frac{1}{2} (\delta(f - f_0) + \delta(f + f_0)) =$$

$$= 2\pi \frac{1}{2} (\delta(\omega - \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0))$$



$$x(n) = \sin(2\pi f_0 n) = \frac{1}{2j} (e^{j 2\pi f_0} - e^{-j 2\pi f_0})$$

$$X(f) = \frac{1}{2j} (\delta(f - f_0) - \delta(f + f_0))$$

B: Steg

$$x(n) = u(n) \quad steg$$

$$X(f) = \frac{1}{1 - e^{-j2\pi f}} + \frac{1}{2}\delta(f)$$

Obs. I ovanstående uttryck anges X(f) för $0 \le 1$. X(f) måste sedan periodiseras.

Filtrering med idealt lågpassfilter

Vi vill nu göra ett filter som filtrerar bort höga frekvenser och bara behåller låga frekvenser.

Idealt lågpassfilter $\begin{array}{c} x(n) \\ X(f) \\ \hline H(f) \end{array}$ $\begin{array}{c} y(n) = x(n) * h(n) \\ Y(f) = X(f) H(f) \end{array}$

Vi har

$$y(n) = h(n) * x(n) = \sum_{k} x(k) h(n-k)$$

och

$$Y(\omega) = H(\omega) X(\omega)$$

Hur kan vi definiera ett lågpassfilter?

Ett idealt lågpassfilter (icke-kausalt) definieras av

$$H_{idealt}(\omega) = \begin{cases} 1 & |\omega| \le \omega_c, & |f| \le f_c \\ 0 & \text{för övrigt} \end{cases}$$

$$\frac{1}{0} \frac{|\mathbf{H}(\omega)|}{\mathbf{G}(\omega)} = \frac{1}{0} \frac{|\mathbf{H}(\omega)|}{\mathbf{$$

dvs frekvenskomponenter mindre än ω_c , f_c släpps igenom oförändrade medan frekvenser stötte än ω_c , f_c spärras helt. Hur ser detta impulssvar ut?

Invers fouriertransform av rektangelpuls

Idealt lågpassfilter

Ett idealt lågpassfilter (icke-kausalt) definieras av

$$H_{idealt}(\omega) = \begin{cases} 1 & |\omega| \le \omega_c, |f| \le f_c \\ 0 & \text{för övrigt} \end{cases}$$

$$\frac{1}{0} \frac{|\mathbf{H}(\omega)|}{\mathbf{G}(\omega)} = \frac{1}{0} \frac{|\mathbf{H}(\omega)|}{\mathbf{G}$$

Dess impulssvar blir då

$$h(n) = \frac{1}{2\pi} \int_{\omega = -\pi}^{\pi} H(\omega) e^{j\omega n} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{\omega = \omega_{c}}^{\omega_{c}} e^{j\omega n} d\omega =$$

$$= \frac{1}{2\pi} \frac{e^{j\omega_{c}n} - e^{-j\omega_{c}n}}{jn} = \frac{\omega_{c}}{\pi} \frac{\sin \omega_{c} n}{\omega_{c} n} = 2 f_{c} \frac{\sin \omega_{c} n}{\omega_{c} n}$$

$$h(n)$$

Detta impulssvar är både icke-kausalt och oändligt långt. Vi måste trunkera det och göra det kausalt.

Trunkering av idealt lågpassfilter

Ett kausalt lågpass FIR-filter kan vi få genom att välja ut N värden kring origo och sen fördröja impulssvaret (N-1)/2 (N udda)

$$h(n) = \frac{\omega_c}{\pi} \frac{\sin \omega_c \left(n - \frac{N-1}{2}\right)}{\omega_c \left(n - \frac{N-1}{2}\right)}, \quad 0 \le n \le N-1$$

Detta är en mycket vanlig metod för att göra FIR-filter. Men hur bra blir det? Och kan vi förbättra det.

Vi provar i Matlab.

Trunkering av idealt lågpassfilter

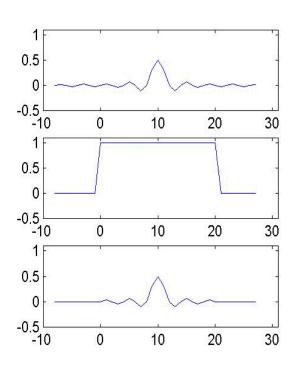
Hur bra blir filtret?

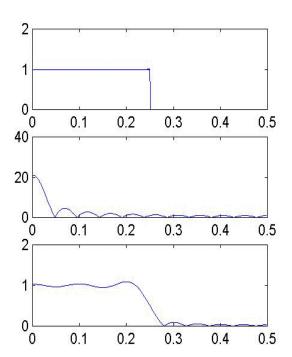
$$h(n)=h_{idealt}(n) \cdot tidsfönster$$

Impulssvar

Spektrum

Överst	$\mathbf{h}_{idealt}(\mathbf{n})$	$ \mathbf{H}_{\mathrm{idealt}}(\mathbf{f}) $
Mitten	$\mathbf{w}_{\mathrm{rect}}(\mathbf{n})$	$ \mathbf{W}_{\mathrm{rect}}(\mathbf{f}) $
Nederst	$h(n) = h_{idealt}(n) w_{rect}(n)$	$ \mathbf{H}(\mathbf{f}) = \mathbf{H}_{idealt}(\mathbf{f}) * \mathbf{W}_{rect}(\mathbf{f}) $





Brytfrekvens OBS maxvärdet)

fc=0.25, längd M=21, gradtal N=M-1=20 Amplitud vid brytfrekvens är alltid -6 dB (1/2 av

$$h[n] = \frac{\omega_c}{\pi} \frac{\sin \omega_c (n - \frac{N-1}{2})}{\omega_c (n - \frac{N-1}{2})} \quad 0 \le n \le N-1$$

Matlab: h=fir1(20,2*.25,boxcar(21));

Trunkering av idealt lågpassfilter med Hammingfönster. Ett hammingfönster definieras av

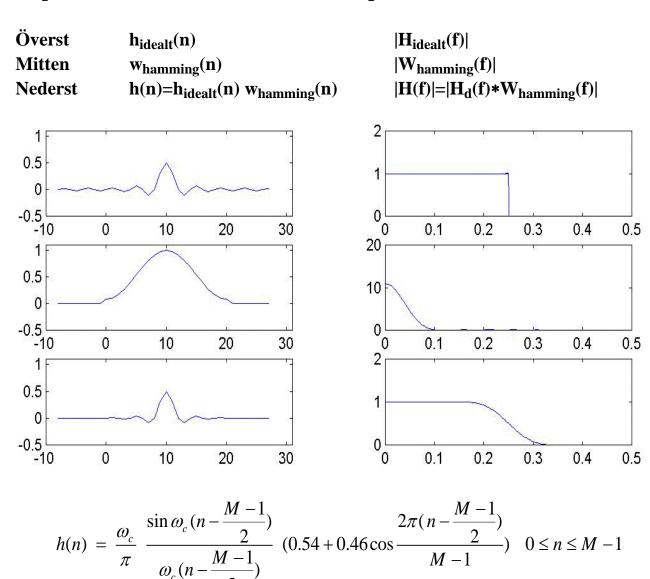
$$w_{ham \min g}[n] = (0.54 + 0.46\cos\frac{2\pi(n - \frac{M-1}{2})}{M-1}) \quad 0 \le n \le M-1$$

Hammingfönstret används väldigt ofta i praktiken vid trunkering av signaler, speciellt vid frekvensanalys. I Matlab är detta ofta default.

$$h[n]=h_{idealt}[n] \cdot tidsfönster$$

Impulssvar

Spektrum



Vi ser att dämpningen för höga frekvenser är klart bättre än för rektangelfönstret. Matlab: h=fir1(20,2*.25,hamming(21))

Varför fick vi problem vid trunkeringen.

Konvergensproblem för $\sin(x)/x$.

Impulssvaret för ett idealt lågpassfilter är alltså av typ $\sin(x)/x$

och som vi måste trunkera för att få ett kausalt filter.

Detta ger vissa effekter (biverkningar vid trunkeringen) som kallas Gibbs fenomen.

Villkoren för konvergens av Fouriertransformen var:

Konvergens:

Om
$$x(n)$$
 stabil, dvs
$$\sum_{n} |x(n)| < \infty$$

Lite svagare konvergens

$$\mathbf{Om} \quad \sum_{n} |x(n)| \to \infty \quad \sum_{m \in \mathbb{N}} |x(n)|^{2} < \infty$$

För $\sin(x)/x$ har vi:

$$\sum_{x=-\infty}^{\infty} |\sin(x)/x| = \infty \text{ men}$$

$$\sum_{x=-\infty}^{\infty} |\sin(x)/x|^2 = konst < \infty$$

Alltså har vi här den svagare typen av konvergens. Effekten av den svagare typen av konvergens yppar sig när vi trunkerar signalen.

Appendix

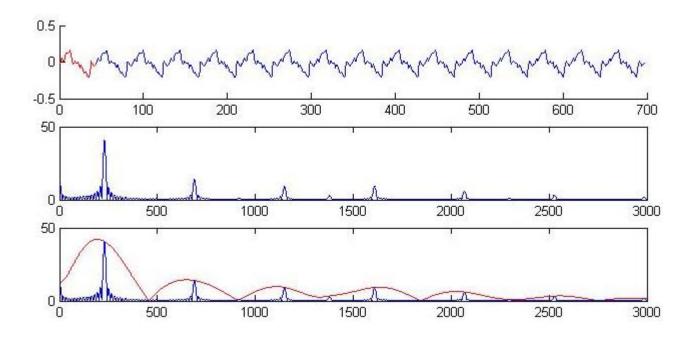
Fourierserieutveckling av periodisk signal (för kännedom).

Exempel från föreläsning 1.

Spektrum från klarinett.

Överst: Vågform (70 ms, 16 perioder) Mitten: Fouriertransform av hela signalen

Nederst: Fouriertransform från en period (röd kurva, omskalad 16 ggr)



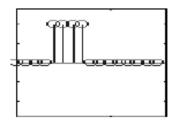
Detta leder oss till Fourierserieutveckling

Från matten har vi lärt oss att en periodisk signal kan skrivas som en summa av harmoniska deltoner enligt

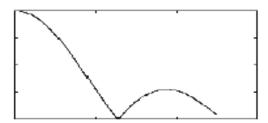
$$x_{harmonisk}(n) = A_0 + A_1 \cos(2\pi F_0 n + \Phi_1) + A_2 \cos(2\pi 2F_0 n + \Phi_2) + \dots$$

Hur hänger detta ihop med Fouriertransformen?

Vi har sedan tidigare Fouriertransformen av en puls (fyrkantspuls)



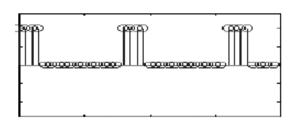
Fyrkantspuls

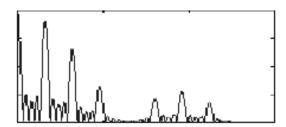


Fouriertransform (spektrum)

Vi bildar nu en periodisk signal (harmonisk signal) genom att upprepa fyrkantspulsen

Fouriertransform av upprepade fyrkantspulser (del av fyrkantssignal)





Gör vi nu fyrkantsignalen oänligt lång blir signalens energi oändlig och vi kan nu inte beräkna fouriertransformen men väl skriva signalen som summa av harmoniska deltoner enligt ovan där A_0 , A_1 , Φ_1 , A_2 , Φ_2 , A_3 , Φ_3 , ... relateras direkt till Fouriertransformen av en puls enligt figuren ovan.

Fourierserieutveckling av periodisk signal, fortsättning 2 sid 229

En analog signal som är periodisk med periodtiden Tp, dvs

$$x(t) = x(t - T_p)$$
 med $F_0 = \frac{1}{T_p}$

kan skrivas som en summa av sinussignaler (harmoniska deltoner) enligt

$$x(t) = \frac{1}{T_{p}} \sum_{k=-\infty}^{\infty} \underbrace{X_{1}(k F_{0})}_{komplexamplitud} e^{j2\pi k F_{0}n} =$$

$$= \frac{1}{T_{p}} \underbrace{X_{1}(0)}_{DC-nivå} + \frac{2}{T_{p}} \sum_{k=1}^{\infty} \underbrace{|X_{1}(k F_{0})|}_{amplitud} \cos(2\pi k F_{0} t + \arg\{X_{1}(k F_{0})\})$$

där $X_1(F)$ är Fouriertransformen av en period av signalen

$$X_1(F) = \int_{T=-T_n/2}^{T_p/2} x(t) e^{-j2\pi F t} dt$$

Fourierserieutveckling av periodisk signal, fortsättning 3 sid 242

En tidsdiskret signal som är periodisk med periodtiden N, dvs

$$x(n) = x(n-N) \quad \text{med} \qquad f_0 = \frac{1}{N}$$

kan skrivas som en summa av komplexa sinussignaler (harmoniska deltoner) enligt

$$x(t) = \frac{1}{N} \sum_{k=0}^{N-1} X_1(k f_0) e^{j2 \pi k f_0 n}$$

där $X_1(f)$ är Fouriertransformen av en period av signalen

$$X_1(f) = \sum_{n=0}^{N-1} x(n) e^{-j 2 \pi f n}$$

Tid-Frekvens Relationer (Fig 4.3.1, Sid 270, 4:e upplagan)