Fourierserieutveckling:

f(t) är definierad och styckvis kontinuerlig i intervallet]d; d+T[.

$$\begin{split} f(t) \sim & \frac{a(0)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a(n) \cdot cos\left(\frac{2\pi n}{T}t\right) + b(n) \cdot sin\left(\frac{2\pi n}{T}t\right) \right) \\ & a(0) = \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) dt \\ & a(n) = \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) cos\left(\frac{2\pi n}{T}t\right) dt \\ & b(n) = \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) sin\left(\frac{2\pi n}{T}t\right) dt \end{split}$$

f sägs har den fundamentala perioden T om det finns ett minsta tal, T, så att f(t + T) = f(t) för alla reella t.

f:s grundfrekvens $\Phi = 1/T$. Grundfrekvensen talar om hur många perioder (grundsvängningar) som förlöper per tidsenhet.

Grundvinkelfrekvensen $\Omega = 2\pi\Phi = 2\pi/T$.

Koefficienterna a(n) och b(n) talar om hur mycket vi har av vinkelfrekvensen $\omega_n = n\Omega$.

$$f(t) \sim \frac{a(0)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a(n) \cdot \cos \Omega t + b(n) \cdot \sin \Omega t)$$

a och b kallas Fourierkoefficienter.

$$\sin\theta = \frac{e^{i\theta} - e^{-i\theta}}{2i}$$
 $\cos\theta = \frac{e^{i\theta} + e^{-i\theta}}{2}$

Detta kan används för att skriva om

$$a(n) \cdot \cos \Omega t + b(n) \cdot \sin \Omega t$$

till

$$\begin{split} &a(n)\!\!\left(\!\frac{e^{in\Omega t}\!+e^{-in\Omega t}}{2}\!\right)\!\!+\!b(n)\!\!\left(\!\frac{e^{in\Omega t}\!-\!e^{-in\Omega t}}{2i}\!\right)\!\!=\\ &=\!\!\left(\!\frac{a(n)\!\!-\!ib(n)}{2}\!\right)\!e^{in\Omega t}\!\!+\!\!\left(\!\frac{a(n)\!\!+\!ib(n)}{2}\!\right)\!e^{-in\Omega t} \end{split}$$

Sätt:

$$c(\pm n) = \frac{a(n) \mp ib(n)}{2} \text{ , } n \in \mathbb{Z}_+$$

$$c(0) = \frac{a(0)}{2}$$

Du kan vi skriva om

$$f(t) \sim \frac{a(0)}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(\left(\frac{a(n) - ib(n)}{2} \right) e^{in\Omega t} + \left(\frac{a(n) + ib(n)}{2} \right) e^{-in\Omega t} \right)$$

till

$$f(t) \sim c(0) + \sum_{n=1}^{\infty} \left(c(n) e^{in\Omega t} + c(-n) e^{-in\Omega t} \right) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c(n) e^{in\Omega t}$$

Notera att

$$\begin{split} c(n) &= \frac{a(n) - ib(n)}{2} = \frac{1}{2} \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} \left(cosn\Omega t - isinn\Omega t \right) f(t) dt = \frac{1}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) e^{-in\Omega t} dt \right. \\ c(-n) &= \frac{a(n) + ib(n)}{2} = \frac{1}{2} \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} \left(cos(n\Omega t) + isin(n\Omega t) \right) f(t) dt = \\ &= \frac{1}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) e^{in\Omega t} dt = \frac{1}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) e^{-i(-n)\Omega t} dt \end{split}$$

samt att

$$c(0) = \frac{a(0)}{2} = \frac{1}{2} \frac{2}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) dt = \frac{1}{T} \int_{d}^{d+T} f(t) e^{i0\Omega t}$$

Detta innebär att

$$c(m) {=} \frac{1}{T} \int\limits_{d}^{d+T} f(t) e^{-im\Omega t} dt \ \ \text{för alla heltal m}.$$

Alltså:

$$f(t) {\sim} \sum_{n=-\infty}^{\infty} c(n) e^{in\Omega t} \ d\ddot{a}r \ c(n) {=} \frac{1}{T} \int\limits_{d}^{d+T} f(t) e^{-in\Omega t} dt$$

eller

$$f(t) \sim \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left(c(n) e^{in\Omega t} \int_{d}^{d+T} f(t) e^{-in\Omega t} dt \right)$$

Vi kan beteckna den T-periodiska tillförordningen (=funktionen) $\mathfrak{F}_{\mathsf{T}}$, som ger

$$\mathcal{F}_{\tau}\{f(t)\}=c(n)$$

Vi kan även beteckna inversen:

$$\mathcal{F}_{\mathsf{T}}^{-1}\{c(n)\}=f(t)$$

Korrespondansen kan skrivas:

$$f(t) \mathop{\not\stackrel{\mathfrak{F}_{T}}{\rightleftarrows}}_{\mathfrak{F}_{T}^{-1}} c(n)$$

Endast periodiska funktioner kan skrivs som Fourierserier, om man vill skriva om en operiodisk funktion på intervallet $]-\infty$; ∞ [måste man instället använda en Fourierintegral:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$
 (Fourierintegral av f)

där

$$\hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$
 (Fouriertransform av f)

Mnemonik:

En integral är en summa av en serie med infinitesimala steg.

Frekvensspektrat $A(\omega) = |\hat{f}(\omega)|$.

En signal (funktion) som bara har frekvenser inom ett begränsat intervall sägs vara bandbegränsad.

 $A(\omega) = |\hat{f}(\omega)|$ är ett mått på "hur mycket" av av frekvensen ω som förekommer i signalen f(t).

 $F(\omega)$ kan betäkna $\mathcal{F}(f(t))(\omega)$, på samma sätt kan $G(\omega)$ betäkna $\mathcal{F}(g(t))(\omega)$, och så vidare.

Daulitet, linjäritet samt derivering och transformering (inte kopplat till varandra) tas upp; detta är sammafattat på sida 2 i modulsammafattning 3 del 2.

Även inverstransformen, \mathfrak{F}^{-1} , är linjär.

Skalnings egenskap hos FT:

Om f(t) har har FT:en $\hat{f}(\omega)$ och a $\neq 0$ är en reell konstant sådan att $\mathfrak{F}(f(at))$ existerar så är:

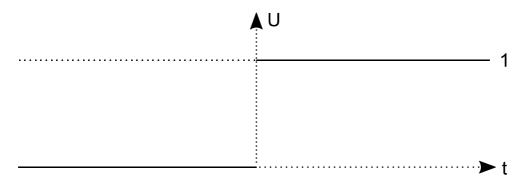
$$\mathcal{F}(f(at))(\omega) = \frac{1}{|a|} \hat{f}\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

signum $\pm \alpha = \text{sign } \pm \alpha = \text{sgn } \pm \alpha = \pm 1, \quad \alpha > 0$ signum 0 = 0, Bör dock oftast i matematisken hanteras som odefinerat!!

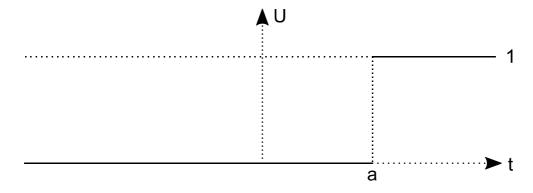
Heavisidefunktionen:

Egen kallad "Unit step function".

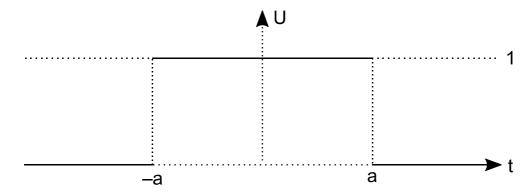
$$U(t) \stackrel{\text{def}}{=} \begin{cases} 0 & t < 0 \\ 1 & t \ge 0 \end{cases}$$



$$U(t - a), a > 0$$



$$U(t + a) - U(t - a)$$



$$|t| = t U(t) + (-t) U(-t)$$

Använda beteckningar:

U(t)

H(t)

Θ(t)

men framför allt

 $\mathcal{U}(t)$, vilket jag inte använder på grund av tekniska svårigheter.

Dirac-pulser finns sammanfattat på sida 4 i modulsammafattning 3 del 2.