

1- La distancia media entre dos señales periódicas $x_1(t) \in \mathbb{R}, \mathbb{C}$ y $x_2(t) \in \mathbb{R}, \mathbb{C}$ se puede expresar a partir de la potencia media de la diferencia entre ellas:

$$d^2(x_1, x_2) = \bar{P}_{x_1-x_2} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_T |x_1(t) - x_2(t)|^2 dt$$

Sea $x_1(t)$ & $x_2(t)$ los señales definidos como:

$$x_1(t) = A e^{-jn\omega_0 t}$$

$$x_2(t) = B e^{jm\omega_0 t}$$

Con $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$; $T, A, B \in \mathbb{R}^+$ & $n, m \in \mathbb{Z}$.

Determine la distancia entre los 2 señales.

Compruebe sus resultados con Python

R=1 Nos dicen que la distancia media entre los 2 señales es:

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_T |x_1(t) - x_2(t)|^2 dt$$

Este es igual a la Potencia del error, la cual sabemos que es:

$$\bar{P}_e = \bar{P}_{x_1} - \frac{2}{T} \int_T x_1(t) x_2^*(t) dt + \bar{P}_{x_2}$$

Luego es sencillo calcular cada una por separado:

$$\bar{P}_{X_1} = \frac{1}{T} \int_T |x_1(t)|^2 dt = \frac{1}{T} \int_T (A e^{jn\omega t})(A e^{-jn\omega t})^* dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_T A^2 e^{-jn\omega t} e^{jn\omega t} dt = \frac{1}{T} \int_T A^2 e^0 dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} A^2 dt = \frac{1}{T} A^2 t \Big|_{t=-T/2}^{t=T/2} = \frac{A^2}{T} \left(\frac{T}{2} - \left(-\frac{T}{2} \right) \right)$$

$$= \frac{A^2 T}{T} = A^2$$

$$\bar{P}_{X_2} = \frac{1}{T} \int_T (B e^{jn\omega t})(B e^{jn\omega t})^* dt$$

$$= \frac{1}{T} \int_T B^2 e^{jn\omega t - jn\omega t} dt = \frac{1}{T} B^2 \int_{-T/2}^{T/2} dt$$

$$\frac{B^2}{T} \left[\frac{T}{2} - \left(-\frac{T}{2} \right) \right] = B^2$$

$$- \frac{2}{T} \int_T (A e^{-jn\omega t})(B e^{jn\omega t})^* dt = - \frac{2}{T} \int_T A B e^{-jn\omega t} e^{-jn\omega t} dt$$

$$= - \frac{2AB}{T} \int_T e^{-jn\omega t(n+m)} dt$$

Hay 2 casos posibles:

Caso 1: $n = -m$

Luego

$$- \frac{2AB}{T} \int_T e^{-jn\omega t(n+m)} dt = - \frac{2AB}{T} \int_T e^{-jn\omega t(n-n)} dt$$

$$-\frac{2AB}{T} \int_T e^{-j\omega_0 t(0)} dt = -\frac{2AB}{T} \int_{-T/2}^{T/2} dt$$

$$= -\frac{2AB}{T} \left[\frac{T}{2} - \left(-\frac{T}{2} \right) \right] = -\frac{2AB[T]}{T} = -2AB$$

Caso 2: $n \neq -m$

Luego

$$-\frac{2AB}{T} \int_T e^{-j\omega_0 t(n+m)} dt = -\frac{2AB}{T} \int_{-T/2}^{T/2} e^{-j\omega_0 t(n+m)} dt$$

$$-\frac{2AB}{T} \left(\frac{e^{-j\omega_0 t(n+m)}}{-j\omega_0(n+m)} \right) \Big|_{t=-T/2}^{t=T/2}$$

$$-\frac{2AB}{T} \left[\frac{\cos(\omega_0 t(n+m)) - j \sin(\omega_0 t(n+m))}{-j\omega_0(n+m)} \right] \Big|_{t=-T/2}^{t=T/2}$$

Pero como $n, m \in \mathbb{Z}$ Luego

$$n+m = p \rightarrow p \in \mathbb{Z}$$

$$-\frac{2AB}{T} \left[\frac{\cos\left(\frac{2\pi}{T} \frac{T}{2} p\right) - j \sin\left(\frac{2\pi}{T} \frac{T}{2} p\right) - \cos\left(\frac{2\pi}{T} \left(-\frac{T}{2}\right) p\right) + j \sin\left(\frac{2\pi}{T} \left(-\frac{T}{2}\right) p\right)}{-j\omega_0 p} \right]$$

$$= -\frac{2AB}{T} \left[\frac{\cos(\pi p) - j \sin(\pi p) - \cos(-\pi p) + j \sin(-\pi p)}{-j w_0 p} \right]$$

Como $\cos(-x) = \cos(x)$ y $\sin(-x) = -\sin(x)$

$$\cos(x) = \cos(-x)$$

Entonces

$$= -\frac{2AB}{T} \left[\frac{\cos(\pi p) - \cos(\pi p) - j \sin(\pi p) + j \sin(\pi p)}{-j w_0 p} \right]$$

$$= -\frac{2AB}{T} \left[\frac{j \sin(-\pi p) - j \sin(\pi p)}{-j w_0 p} \right]$$

Porque su parte $\sin(\pi p)$ $p \in \mathbb{Z}$ es igual a 0 por definición y circula unidireccionalmente

$$= -\frac{2AB}{T} \left[\frac{0}{-j \frac{2\pi}{T} p} \right] = 0$$

De este forma \bar{P}_c para estos 2 senales tiene 2 valores posibles

Caso 1: $n = -m$

$$\bar{P}_c = A^2 + B^2 - 2AB$$

Caso 2: $n \neq m$

$$\bar{P}_c = A^2 + B^2$$

El problema nos dice que

$$d^2(x_1, x_2) = P_{x_1 - x_2} = \bar{P}_c$$

Luego

$$d^2(x_1, x_2) = \bar{P}_c$$

Entonces

$$d(x_1, x_2) = \sqrt{\bar{P}_c}$$

Así que si $n = m$

$$d(x_1, x_2) = \sqrt{A^2 + B^2 - 2AB}$$

Y si $n \neq m$

$$d(x_1, x_2) = \sqrt{A^2 + B^2}$$

2- Encuentre el señal en tiempo discreto, resultante de un conversor analógico digital con frecuencia de muestreo de 5 kHz y 4 bits de capacidad de representación, aplicado a la señal continua:

$$x(t) = 3 \cos(1000\pi t) + 5 \sin(3000\pi t) + 10 \cos(11000\pi t)$$

Realizar la simulación del proceso de discretización, incluyendo el menor fasos periódicos de $x(t)$. En caso de que la discretización no sea adecuada, discute e implemente un conversor a decimal para señal continuada.

R=1 Para discretizar una señal se nos ensenó en clase que para $x(t)$ deseamos hacer $t = nT_s$ donde T_s es el periodo de muestreo y se tiene:

$$T_s = \frac{1}{F_s} \rightarrow \text{Frecuencia de muestreo}$$

En muestro 6,50

$$T_s = \frac{1}{5000 \text{ Hz}} = 0,2 \cdot 10^{-3} = 0,0002$$

Luego

$$x(nT_s) = 3 \cos(1000\pi(0,0002n)) + 5 \sin(3000\pi(0,0002n)) \\ + 10 \cos(11000\pi(0,0002n))$$

$$x(n) = 3 \cos(0,2\pi n) + 5 \sin(0,6\pi n) \\ + 10 \cos(2,2\pi n)$$

Lo que acompaña a nuestro muestreo visible discretizado podemos minimizarlo y seguir lo visto en clase.

$$-\pi \leq \Omega \leq \pi$$

En este caso hay un Ω que no cumple con esto, por que lo cumplen los restantes 2π ya que si no estuviera viendo la copia

$$2,2\pi - 2\pi = 0,2\pi$$

Para obtener estos Ω argumentos
lo que se hizo fue

$$\omega T_s = 0,2\pi \rightarrow 2\pi f = \frac{0,2\pi}{T_s}$$

$$f = \frac{0,2\pi F_s}{2\pi} = 0,1 \times 5000 \text{ Hz} = 500 \text{ Hz}$$

Mientras que la frecuencia original de ese señal es

$$2\pi f = 11000\pi \rightarrow f = 5500 \text{ Hz}$$

Es decir que de los 5500 Hz solo estás viendo 500 Hz, esto pasa por que no se cumple Nyquist ya que

$$f_{\text{mix}} = 5500 \text{ y } F_s = 5000 \text{ Hz}$$

$$F_s < 2f_{\text{mix}}$$

Para solucionar este problema es ideal que

el conversor cumpli Nyquist, es que esta se implementa en Python

Ahora bien, para digitalizar se dice que se tienen 4 bits, esto corresponde a:

$$2^4 = 16 \text{ estados posibles}$$

Si las 3 señales se llevan a coordinate 1 Nyq. a su máxima amplitud, la máxima que Nyq. es a 18 y que $10+8+3=18$ y por consiguiente la amplitud punto de la señal es 36, así que los 1s, 1s, 1s serán de

$$\frac{36}{16} = 2,25$$

Tod. lo demás es programado en Python

3- Sea $x''(t)$ la segunda derivada de la señal $x(t)$, donde $t \in [t_i, t_f]$. Demuestre que los coeficientes de la serie exponencial de Fourier se pueden calcular según:

$$C_n = \frac{1}{(t_f - t_i) n^2 \omega_0^2} \int_{t_i}^{t_f} x''(t) e^{-jn\omega_0 t} dt \quad n \in \mathbb{Z}$$

¿Cómo se pueden calcular los coeficientes a_n & b_n desde $x''(t)$ en la serie trigonométrica?

Fórmula?

R=1 Si utilizamos todos los armónicos

$$x(t) = \sum C_n e^{jn\omega_0 t}$$

Luego si derivamos una vez

$$x'(t) = \sum C_n e^{jn\omega_0 t} (jn\omega_0)$$

y si derivar 1, segunda vez

$$x''(t) = \sum C_n e^{jn\omega_0 t} (j\omega_0)^2$$

$$= \sum C_n e^{jn\omega_0 t} j^2 n^2 \omega_0^2$$

$$= \underbrace{\sum (-C_n n^2 \omega_0^2)}_{\tilde{C}_n} e^{jn\omega_0 t}$$

A esto lo podemos llamar \tilde{C}_n
y lo podemos calcular:

$$\tilde{C}_n = \frac{1}{T} \int_T x''(t) e^{-jn\omega_0 t} dt$$

Luego

$$-C_n n^2 \omega_0^2 = \frac{1}{T} \int_T x'(t) e^{-jn\omega_0 t} dt$$

$$c_n = -\frac{1}{T n^2 \omega_0^2} \int_T x''(t) e^{-j n \omega_0 t} dt$$

Pero $T = (t_f - t_i)$ luego

$$c_n = -\frac{1}{(t_f - t_i) n^2 \omega_0^2} \int_T x''(t) e^{-j n \omega_0 t} dt$$

$$= \frac{1}{(t_i - t_f) n^2 \omega_0^2} \int_T x''(t) e^{-j n \omega_0 t} dt$$

Esto nos da la forma de reconstruir la señal, hay otras 1. con csi

$$x(t) = \sum Q_n \cos(n \omega_0 t) + b_n \sin(n \omega_0 t)$$

Si la derivamos se obtiene:

$$x'(t) = \sum -Q_n \sin(n \omega_0 t) n \omega_0 + b_n \cos(n \omega_0 t) n \omega_0$$

Y su segundo derivada:

$$x''(t) = \sum \underbrace{-n^2 \omega_0^2 Q_n \cos(n \omega_0 t)}_{\tilde{Q}_n} - \underbrace{n^2 \omega_0^2 b_n \sin(n \omega_0 t)}_{\tilde{b}_n}$$

Otra vez, nombraremos un \tilde{Q}_n y \tilde{b}_n que

por definición se calcula:

$$\tilde{a_n} = \frac{2}{T} \int_T X''(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

$$-n^2\omega_0^2 a_n = \frac{2}{T} \int_T X''(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

$$a_n = -\frac{2}{(t_f - t_i) n^2 \omega_0^2} \int_T X''(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

$$a_n = \frac{2}{(t_i - t_f) n^2 \omega_0^2} \int_T X''(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

y para $\tilde{b_n}$:

$$\tilde{b_n} = \frac{2}{T} \int_T X''(t) \sin(n\omega_0 t) dt$$

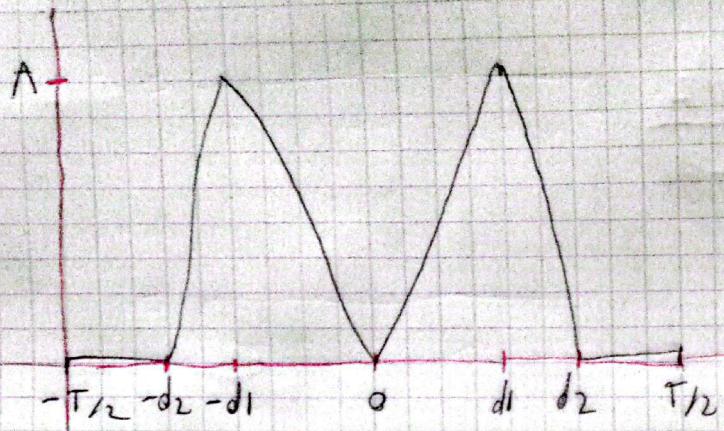
$$-n^2\omega_0^2 b_n = \frac{2}{(t_f - t_i)} \int_T X''(t) \sin(n\omega_0 t) dt$$

$$b_n = \frac{2}{(t_i - t_f) n^2 \omega_0^2} \int_T X''(t) \sin(n\omega_0 t) dt$$

4- Encuentra el espectro de Fourier, su parte real, imaginaria, magnitud, fase y el error relativo para $n \in \{0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \pm 4, \pm 5\}$, a partir de

$x'(t)$ para la señal $x(t)$ en la figura 1.

(comprueba el espectro obtenido con la estimación a partir de $x(t)$). Presenta los simulacros de Python respectivos.



R = / Para empezar definimos a $x(t)$

$$x(t) = \begin{cases} -T/2 \leq t \leq -d_2 & x(t) = 0 \text{ Tramo 1} \\ -d_2 \leq t \leq -d_1 & x(t) = \text{rect. func} \text{ Tramo 2} \\ -d_1 \leq t \leq 0 & x(t) = \text{rect. func} \text{ Tramo 3} \\ 0 \leq t \leq d_1 & x(t) = \text{rect. func} \text{ Tramo 4} \\ d_1 \leq t \leq d_2 & x(t) = \text{rect. func} \text{ Tramo 5} \\ d_2 \leq t \leq T/2 & x(t) = 0 \text{ Tramo 6} \end{cases}$$

Ahora si sumas las curvas de todos los rectángulos así:

Tramo 2:

$$m = \frac{-A - A}{-d_2 - (-d_1)} = \frac{-A}{d_1 - d_2} = \frac{A}{d_2 - d_1}$$

$$b = y - mt = 0 - \frac{A(-d_2)}{d_2 - d_1}$$

$$b = \frac{Ad_2}{d_2 - d_1}$$

$$x(t) = \frac{A t}{d_2 - d_1} + \frac{Ad_2}{d_2 - d_1}$$

Trämo 3:

$$m = \frac{A - 0}{-d_1 - 0} = -\frac{A}{d_1}$$

$$b = 0 - \frac{A(0)}{d_1} = 0$$

$$x(t) = -\frac{At}{d_1}$$

Trämo 4:

$$m = \frac{0 - A}{0 - d_1} = \frac{A}{d_1}$$

$$b = 0 - \frac{A(0)}{d_1} = 0$$

$$x(t) = \frac{At}{d_1}$$

Tema 3:

$$m = \frac{A=0}{d_1-d_2} = \frac{A}{d_1-d_2}$$

$$b = 0 - \frac{A(d_2)}{d_1-d_2} = \frac{Ad_2}{d_2-d_1}$$

$$x(t) = \frac{A}{d_1-d_2} t + \frac{Ad_2}{d_2-d_1}$$

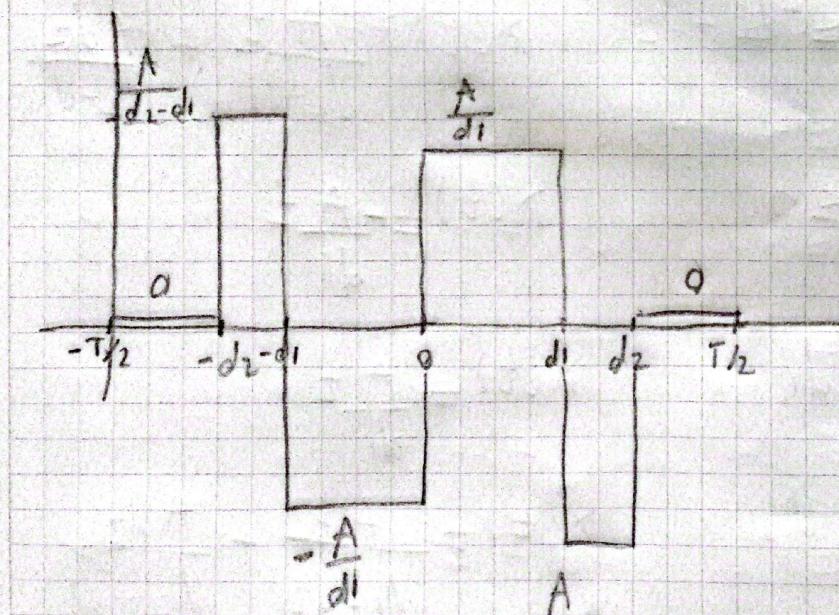
Así la definición por tramos de $x(t)$ es,

$$x(t) = \begin{cases} -T/2 \leq t \leq -d_2 & x(t) = 0 \\ -d_2 \leq t \leq -d_1 & x(t) = \frac{At}{d_2-d_1} + \frac{Ad_2}{d_2-d_1} \\ -d_1 \leq t \leq 0 & x(t) = -\frac{At}{d_1} \\ 0 \leq t \leq d_1 & x(t) = \frac{At}{d_1} \\ d_1 \leq t \leq d_2 & x(t) = \frac{At}{d_1-d_2} + \frac{Ad_2}{d_2-d_1} \\ d_2 \leq t \leq T/2 & x(t) = 0 \end{cases}$$

Ahora la primera derivada de $x(t)$ también se divide a trazos así:

$$x'(t) \left\{ \begin{array}{ll} -T/2 < t < -d_2 & x(t) = 0 \\ -d_2 < t < -d_1 & x'(t) = \frac{A}{d_2 - d_1} \\ -d_1 < t < 0 & x'(t) = -\frac{A}{d_1} \\ 0 < t < d_1 & x'(t) = \frac{A}{d_1} \\ d_1 < t < d_2 & x'(t) = -\frac{A}{d_1 - d_2} \\ d_2 < t < T/2 & x'(t) = 0 \end{array} \right.$$

Lo cui gráficamente hace:



Tommas est ayant
un y1 que es rect es
decreciente, luego su pendiente
es negativo

Notese que en est. de finales los puntos $-d_2, -d_1, 0, d_1, d_2$ no se incluyen, ya que en estos puntos la curva no es suave, por lo que si se derivan se usan dependiendo de si el segmento de $x(t)$ es si también depende de estos así:

$$x''(t) = \begin{cases} -\frac{A}{d_2-d_1} & -T/2 \leq t < -d_2 \\ \frac{A}{d_2-d_1} \delta(t+d_2) & t = -d_2 \\ 0 & -d_2 < t < -d_1 \\ -\frac{A}{d_2-d_1} - \frac{A}{d_1} \delta(t+d_1) & t = -d_1 \\ 0 & -d_1 < t < 0 \\ \frac{2A}{d_1} \delta(t) & t = 0 \\ 0 & 0 < t < d_1 \\ -\frac{A}{d_1} + \frac{A}{d_1-d_2} \delta(t-d_1) & t = d_1 \\ 0 & d_1 < t < d_2 \\ \frac{A}{d_2-d_1} \delta(t-d_2) & t = d_2 \end{cases}$$

$$d_2 < t \leq T/2 \quad x''(t) = 0$$

Pero en este segundo dominio se usaron deltas de Dirac y que estos representan cambios bruscos en un instante, los cuales se multiplican por la magnitud de los cambios

$$\begin{aligned} C_n = & \frac{1}{(t_f - t_p) n^2 w^2} \left\{ \int_T \frac{A}{d_2 - d_1} \delta(t + d_2) e^{-jnw(t+d_2)} dt \right. \\ & + \int_T \left(-\frac{A}{d_2 - d_1} - \frac{A}{d_1} \right) \delta(t + d_1) e^{-jnw(t+d_1)} dt \\ & + \int_T \frac{2A}{d_1} \delta(t) e^{-jnw(t)} dt + \int_T \left(\frac{-A}{d_1} + \frac{A}{d_1 - d_2} \right) \delta(t - d_1) e^{-jnw(t-d_1)} dt \\ & \left. + \int_T \frac{A}{d_2 - d_1} \delta(t - d_2) e^{-jnw(t-d_2)} dt \right\} \end{aligned}$$

Las integrales pueden extenderse en un intervalo de $(-\infty, \infty)$ sin que tengan ningún cambio y que al multiplicarse por $1/\Delta t$ el efecto solo tendrán un cambio en un solo punto, mientras el resto del dominio valdrá 0 con lo que nos es posible aplicar propiedades y obtener

$$\begin{aligned}
C_n &= \frac{1}{-T n^2 \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2} \left\{ \frac{A e^{jn\omega d_2}}{d_2 - d_1} - \frac{A e^{-jn\omega d_1}}{d_2 - d_1} \right. \\
&\quad - \frac{A e^{jn\omega d_1}}{d_1} + \frac{2A e^0}{d_1} - \frac{A e^{-jn\omega d_1}}{d_1} - \frac{A e^{-jn\omega d_1}}{d_2 - d_1} \\
&\quad \left. + \frac{A}{d_2 - d_1} e^{-jn\omega d_2} \right\} \\
&= -\frac{T A e^{jn\omega d_2}}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} + \frac{T A e^{jn\omega d_1}}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} \\
&\quad + \frac{T A e^{jn\omega d_1}}{4\pi^2 n^2 d_1} - \frac{T A}{2\pi^2 n^2 d_1} + \frac{T A e^{-jn\omega d_1}}{4\pi^2 n^2 d_1} \\
&\quad + \frac{T A e^{-jn\omega d_1}}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} - \frac{T A e^{-jn\omega d_2}}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} \\
&= -\frac{T A \cos(n\omega d_2)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} - \frac{j T A \sin(n\omega d_2)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} \\
&\quad + \frac{T A \cos(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} + \frac{j T A \sin(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} \\
&\quad + \frac{T A \cos(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 d_1} + \frac{j T A \sin(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 d_1} - \frac{T A}{2\pi^2 n^2 d_1} \\
&\quad + \frac{T A \cos(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 d_1} - \frac{j T A \sin(n\omega d_1)}{4\pi^2 n^2 d_1}
\end{aligned}$$

$$+ \frac{TA \cos(n\omega_0 d_1)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} - j \frac{TA \sin(n\omega_0 d_1)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)}$$

$$- \frac{TA \cos(n\omega_0 d_2)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} + j \frac{TA \sin(n\omega_0 d_2)}{4\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)}$$

$$= - \frac{TA \cos(n\omega_0 d_2)}{2\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} + \frac{TA \cos(n\omega_0 d_1)}{2\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)}$$

$$+ \frac{TA \cos(n\omega_0 d_1)}{2\pi^2 n^2 d_1} - \frac{TA}{2\pi^2 n^2 d_1} = C_n$$

Con este cálculo nos es posible decir que el espectro de Fourier de nuestro señal es puramente real, luego no tiene parte imaginaria y si la magnitud viene dada por:

$$|C_n| = \frac{1}{2} \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

Y al no tener parte imaginaria $b_n = 0$
luego

$$|C_n| = \frac{\sqrt{a_n^2}}{2} = \frac{|a_n|}{2} = \frac{|2 \operatorname{Re}\{C_n\}|}{2}$$

O podemos decir simplemente que la magnitud de nuestro señal es

$$K_n = \left| -\frac{TA(\cos(\omega n) \cos(\omega d_2))}{2\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} + \frac{TA(\cos(\omega n) \sin(\omega d_1))}{2\pi^2 n^2 (d_2 - d_1)} \right.$$

$$\left. + \frac{TA(\cos(\omega n) \sin(\omega d_1))}{2\pi^2 n^2 d_1} - \frac{TA}{2\pi^2 n^2 d_1} \right|$$

Mientras que el ángulo sea

$$0 \quad \text{si} \quad a_n > 0$$

$$\pi \quad \text{si} \quad a_n < 0$$

Independiente si $a_n = 0$

El error se calcula mediante Python

Comprobación con la estimación a partir de $x(t)$

$$c_n = \frac{1}{T} \int_T X(t) e^{-j\omega nt} dt = \frac{1}{T} \left\{ \int_{-d_2}^{-d_1} \frac{At}{d_2 - d_1} e^{-j\omega nt} dt + \int_{-d_1}^0 -\frac{A}{dt} t e^{-j\omega nt} dt + \int_0^{d_1} \frac{A}{d_1} t e^{-j\omega nt} dt + \int_{d_1}^{d_2} \frac{At}{d_1 - d_2} e^{-j\omega nt} dt \right\}$$

$$+ \int_{d_1}^{d_2} \frac{Ad_2}{d_2 - d_1} e^{-j\omega nt} dt \}$$

$$\begin{aligned}
 C_0 &= \frac{1}{T} \left\{ \int_{-d_2}^{-d_1} \frac{A t}{d_2 - d_1} dt + \int_{-d_2}^{-d_1} \frac{A d_2 t}{d_2 - d_1} dt \right. \\
 &\quad + \int_{-d_1}^0 -\frac{A t}{d_1} dt + \int_0^{d_1} \frac{A t}{d_1} dt + \int_{d_1}^{d_2} \frac{A t}{d_1 - d_2} dt \\
 &\quad \left. + \int_{d_1}^{d_2} \frac{A d_2 t}{d_2 - d_1} dt \right\} \\
 &= \frac{1}{T} \left\{ \frac{A t^2}{2(d_2 - d_1)} \Big|_{-d_2}^{t=-d_1} + \frac{A d_2 t}{d_2 - d_1} \Big|_{-d_2}^{t=-d_1} \right. \\
 &\quad + \left(-\frac{A t^2}{2 d_1} \right) \Big|_{-d_1}^{t=0} + \left(\frac{A t^2}{2 d_1} \right)_0^{t=d_1} + \left(\frac{A t^2}{2(d_1 - d_2)} \right)_{d_1}^{t=d_2} \\
 &\quad \left. + \frac{A d_2 t}{d_2 - d_1} \Big|_{d_1}^{t=d_2} \right\} \\
 &= \frac{1}{T} \left\{ \frac{A(-d_1 - (-d_2))^2}{2(d_2 - d_1)} + \frac{A d_2 (-d_1 - (-d_2))}{d_2 - d_1} \right. \\
 &\quad - \frac{A(0 - (-d_1))^2}{2 d_1} + \frac{A(d_1 - 0)^2}{2 d_1} - \left(\frac{A(d_2 - d_1)^2}{2(d_2 - d_1)} \right) \\
 &\quad \left. + \frac{A d_2 (d_2 - d_1)}{d_2 - d_1} \right\}
 \end{aligned}$$