



Análisis de señales
EL 41 C

Néstor Becerra Yoma

Análisis de Señales

Capítulo I: Señales periódicas y serie de Fourier

Profesor: Néstor Becerra Yoma



1.1 Clasificación de las señales

- Potencia disipada por señal eléctrica:

- Para voltaje:
$$p = \frac{|e(t)|^2}{R} \quad (1)$$

- Para corriente:
$$p = R|i(t)|^2 \quad (2)$$

- Potencia de una señal:

$$p = |f(t)|^2 \quad (3)$$



1.1 Clasificación de las señales

- Energía disipada en un intervalo

$$E = \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt \quad (4)$$

- Potencia media disipada en un intervalo

$$P = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt \quad (5)$$



1.1 Clasificación de las señales

- Señales de energía o de potencia
 - De energía:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt < \infty \quad (6)$$

- De potencia

$$0 < \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} |f(t)|^2 dt < \infty \quad (7)$$

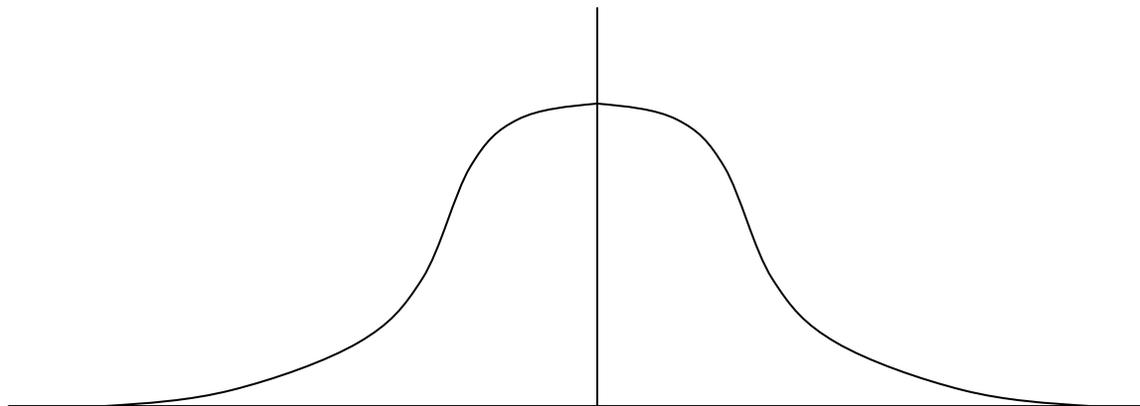


1.1 Clasificación de las señales

- Ejemplo: señales de energía



Pulso rectangular (duración temporal finita)

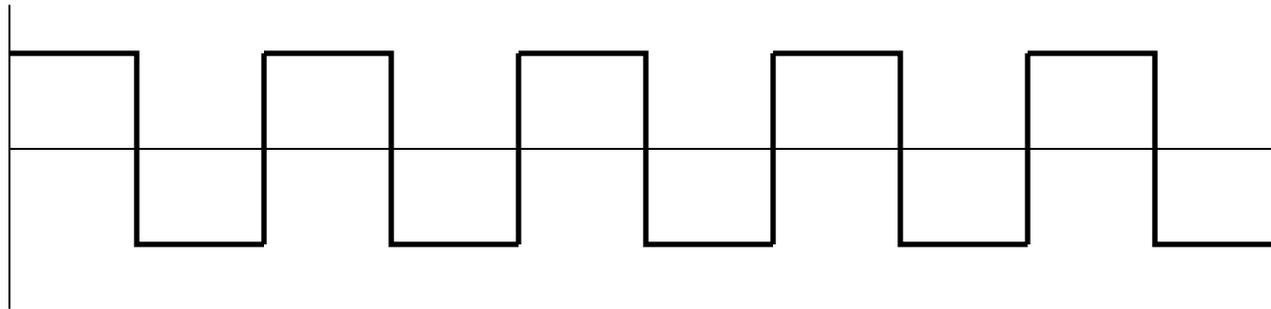


Gaussiana (duración temporal no finita, debe atenuarse)

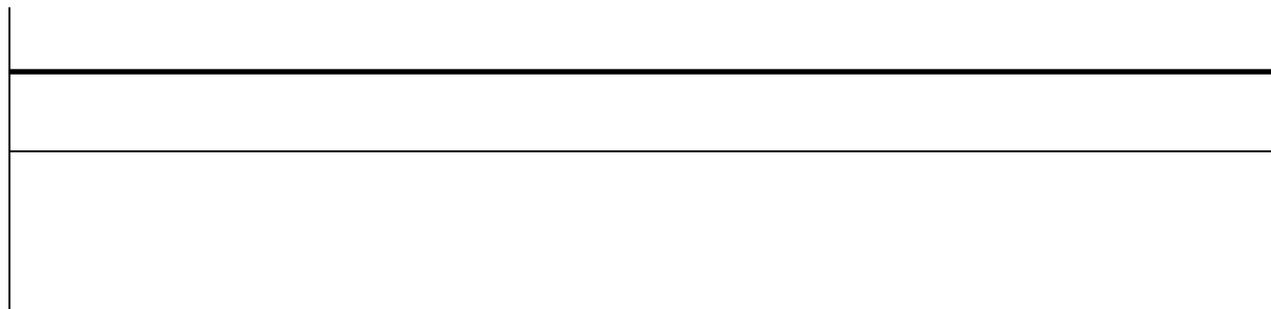


1.1 Clasificación de las señales

- Ejemplo: señales de potencia



Onda cuadrada



Constante



1.1 Clasificación de las señales

- Señales periódicas o no periódicas
 - Periódicas: $f(t + T) = f(t)$ para todo t
 - Aperiódicas: ningún T satisface lo anterior
 - Casi periódica: Suma de señales periódicas de períodos inconmensurables

Ej: $f(t) = \text{sen}(t) + \text{sen}(\sqrt{2}t)$



1.1 Clasificación de las señales

- Aleatoria:
 - Pertenece a un conjunto de señales
 - Incerteza en cual saldrá elegida
 - Incerteza en los valores futuros
- Determinista
 - Perfectamente determinada
 - En general tienen forma analítica



1.2 Clasificación de los sistemas

- Sistema: regla (mapeo) que relaciona dos funciones o señales: entrada y salida

$$y(t) = \mathfrak{R}\{f(t)\} \quad (8)$$

- Se pueden componer

$$y(t) = \mathfrak{R}_2\{\mathfrak{R}_1\{f(t)\}\} = \mathfrak{R}\{f(t)\} \quad (9)$$



1.2 Clasificación de los sistemas

- Lineal: $\mathfrak{R}\{ \}$ es lineal si cumple:

$$\begin{aligned} y_1(t) &= \mathfrak{R}\{f_1(t)\}, \quad y_2(t) = \mathfrak{R}\{f_2(t)\} \\ \Rightarrow \mathfrak{R}\{a_1 f_1(t) + a_2 f_2(t)\} &= a_1 y_1(t) + a_2 y_2(t) \end{aligned} \quad (10)$$

- No lineal: No cumple esa propiedad



1.2 Clasificación de los sistemas

- Invariable en el tiempo si

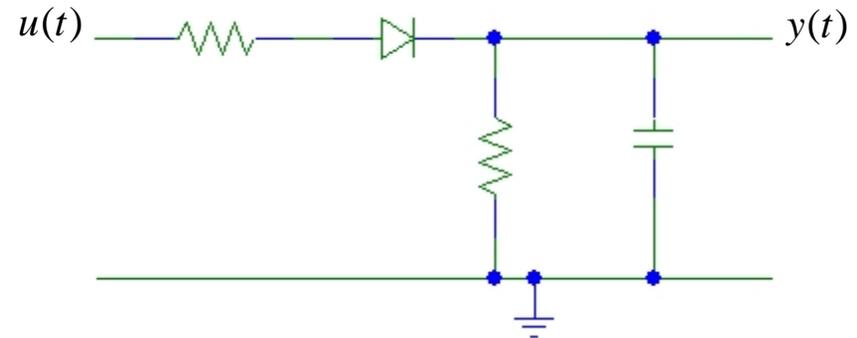
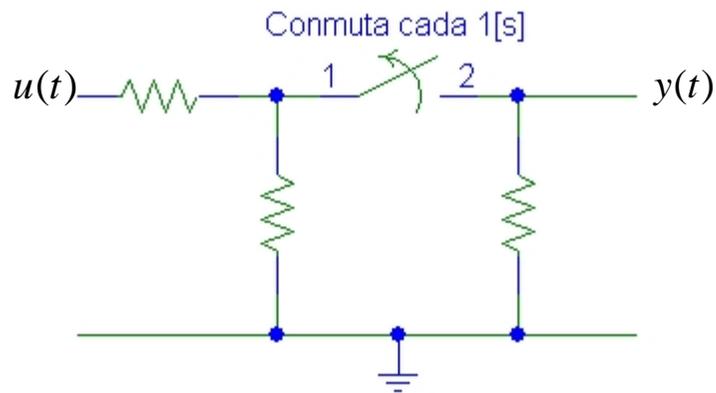
$$y(t - t_0) = \mathfrak{R}\{f(t - t_0)\} \quad (11)$$

- Variable en el tiempo: una entrada retrasada no produce la misma salida retrasada



1.2 Clasificación de los sistemas

- Ejemplo



- a) Sistema lineal variable en el tiempo
- b) Sistema no lineal invariable



1.2 Clasificación de los sistemas

- Realizable o causal:
 - $y(t_0)$ depende sólo de $f(t)$ para $t < t_0$
 - Responde después de aplicar la entrada
- No realizable o no causal:
 - La salida actual depende de entradas futuras



1.3 Señales y vectores

Vectores: Repaso

- Producto punto entre vectores reales

$$\vec{\phi}_1 \bullet \vec{\phi}_2 = \sum_{i=1}^N \phi_{1(i)} \phi_{2(i)} = C_{12} \quad (12)$$

- Espacio ortogonal (vectores base)

$$\{\vec{\phi}_1, \vec{\phi}_2, \vec{\phi}_3\}$$

$$\vec{\phi}_n \bullet \vec{\phi}_m = \begin{cases} k_n & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases} \quad (13)$$



1.3 Señales y vectores

- Cualquier vector \vec{A} se puede representar como una combinación lineal de los vectores base

$$\vec{A} = a_1 \vec{\phi}_1 + a_2 \vec{\phi}_2 + a_3 \vec{\phi}_3 \quad (14)$$

$$a_n = \frac{\vec{A} \bullet \vec{\phi}_n}{\vec{\phi}_n \bullet \vec{\phi}_n} = \vec{A} \bullet \frac{\vec{\phi}_n}{\vec{\phi}_n \bullet \vec{\phi}_n} = \vec{A} \bullet \left(\frac{\vec{\phi}_n}{k_n} \right) \quad (15)$$

- Los coeficientes se obtienen mediante una proyección en los vectores de la base



1.4 Funciones ortogonales

Funciones:

- Se tiene un conjunto de funciones base
 $\{\phi_1(t), \phi_2(t), \dots\}, t \in [t_1, t_2]$
- Se desea encontrar una forma de expresar cualquier función $f(t)$ como una combinación lineal de los $\phi_i(t)$

$$f(t) = \sum_{i=1}^N f_i \phi_i(t), t \in [t_1, t_2]$$

- Se deben calcular los coeficientes f_i



1.4 Funciones ortogonales

- Def: Dos funciones son ortogonales si:

$$\int_{t_1}^{t_2} \phi_1(t)\phi_2^*(t)dt = \int_{t_1}^{t_2} \phi_1^*(t)\phi_2(t)dt = 0 \quad (18)$$

- Espacio ortogonal (funciones base)

$$\{\phi_1, \phi_2, \dots\}$$

$$\int_{t_1}^{t_2} \phi_n(t)\phi_m^*(t)dt = \begin{cases} k_n & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases} \quad (19)$$



1.4 Funciones ortogonales

- Un conjunto de funciones base $\{\phi_1(t), \phi_2(t), \dots\}$ está normalizado si

$$K_n = \int_{t_1}^{t_2} |\phi_n(t)|^2 dt = 1 \text{ para todo } n \quad (20)$$

- ❖ Conjunto ortogonal y normalizado = ortonormal
- ❖ Integral del producto de dos funciones en un intervalo fijo = producto interno



1.4 Funciones ortogonales

- Aproximación al tomar N términos

$$f(t) \approx \sum_{i=1}^N f_n \phi_n(t)$$

- Error cuadrático residual

$$\int_{t_1}^{t_n} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_n} \left| f(t) - \sum_{n=1}^N f_n \phi_n(t) \right|^2 dt \quad (21)$$



1.4 Funciones ortogonales

- Usando (19):

$$\int_{t=t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt - \sum_{n=1}^N \left[f_n^* \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt + f_n \int_{t_1}^{t_2} f^*(t) \phi_n(t) dt - |f_n|^2 K_n \right] \quad (22)$$

- Completando la sumatoria:

$$\int_{t=t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt - \sum_{n=1}^N \left[\left| K_n^{1/2} f_n - \frac{1}{K_n^{1/2}} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt \right|^2 - \left| \frac{1}{K_n^{1/2}} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt \right|^2 \right] \quad (23)$$



1.4 Funciones ortogonales

$$\int_{t=t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt - \sum_{n=1}^N \left[\left| K_n^{1/2} f_n - \frac{1}{K_n^{1/2}} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt \right|^2 - \left| \frac{1}{K_n^{1/2}} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt \right|^2 \right] \quad (24)$$

- Se debe elegir los f_n de modo de minimizar el error cuadrático, sólo el segundo término depende de f_n

$$f_n = \frac{1}{K_n} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt = \frac{\int_{t_1}^{t_2} f(t) \phi_n^*(t) dt}{\int_{t_1}^{t_2} |\phi_n(t)|^2 dt} \quad (25)$$



1.4 Funciones ortogonales

- De las dos ecuaciones anteriores se obtiene:

$$\int_{t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt - \sum_{n=1}^N |f_n|^2 K_n$$

$$\int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt = \int_{t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt + \sum_{n=1}^N |f_n|^2 K_n$$

- La energía de la función se reparte en la energía de la aproximación más la del error.



1.4 Funciones ortogonales

- Se dice que un conjunto de funciones base es completo si, al considerar más términos en la aproximación, el error tiende a cero, es decir, si se cumple esto:

$$\varepsilon_N(t) = f(t) - \sum_{n=1}^N f_n \phi_n(t)$$

$$\forall f(\cdot), \int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt < \infty \Rightarrow \lim_{N \rightarrow \infty} \int_{t_1}^{t_2} |\varepsilon_N(t)|^2 dt = 0$$



1.4 Funciones ortogonales

- Para un conjunto de funciones base se cumple lo siguiente:

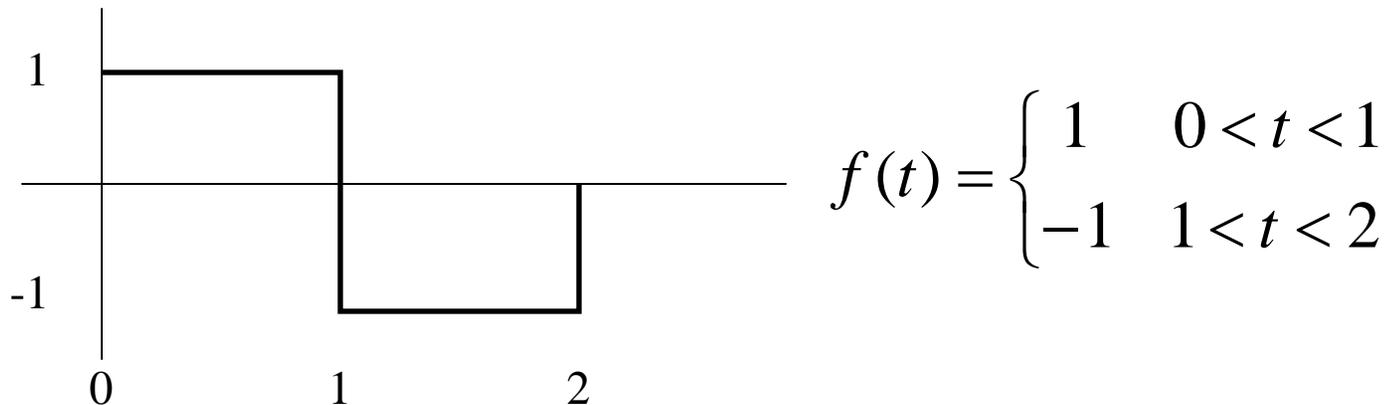
$$\int_{t_1}^{t_2} |f(t)|^2 dt = \sum_{n=1}^{\infty} |f_n|^2 K_n$$

- Esta relación se conoce como teorema de Parseval.
- Una representación de una función mediante un conjunto de funciones base se llama “serie de Fourier generalizada”



1.4 Funciones ortogonales

- Ejemplo: Representar la siguiente función como combinación lineal de funciones seno:



$$\phi(t) = \{ \text{sen}(\pi t), \text{sen}(3\pi t), \dots \} = \{ \text{sen}(n\pi t) \}_{n \in \mathbb{N}}$$



1.4 Funciones ortogonales

- Las funciones $\text{sen}(n\pi t)$ son ortonormales en $[0,2]$.

$$\int_0^2 \text{sen}(n\pi t)\text{sen}(m\pi t)dt = \begin{cases} 1 & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases}$$

- Luego, la función se puede expresar como:

$$f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} f_n \text{sen}(n\pi t) \qquad f_n = \frac{\int_0^2 f(t)\text{sen}(n\pi t)dt}{\int_0^2 \text{sen}^2(n\pi t)dt}$$



1.4 Funciones ortogonales

- En particular, para el $f(t)$ indicado:

$$f_n = \frac{\int_0^1 \text{sen}(n\pi t) dt - \int_1^2 \text{sen}(n\pi t) dt}{1} = \begin{cases} \frac{4}{\pi n} & \text{para } n \text{ impar} \\ 0 & \text{para } n \text{ par} \end{cases}$$

- Luego, $f(t)$ queda expresado por la serie:

$$f(t) = \frac{4}{\pi} \text{sen}(\pi t) + \frac{4}{3\pi} \text{sen}(3\pi t) + \frac{4}{5\pi} \text{sen}(5\pi t) + \dots$$



1.4 Funciones ortogonales

- Al hacer una aproximación usando sólo N funciones base, se comete un error:

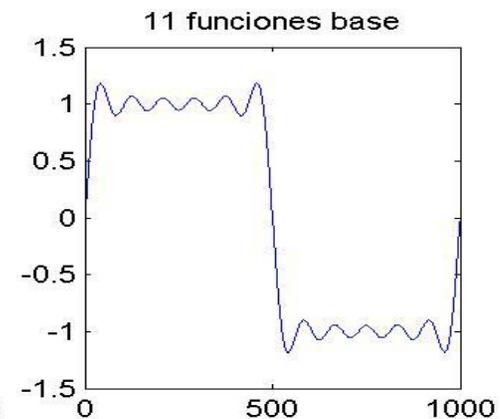
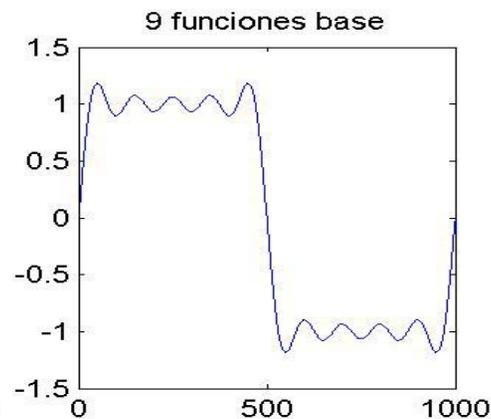
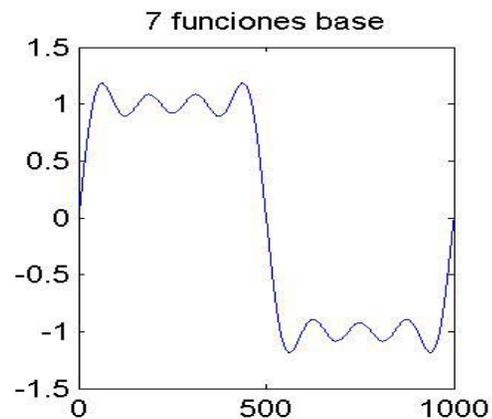
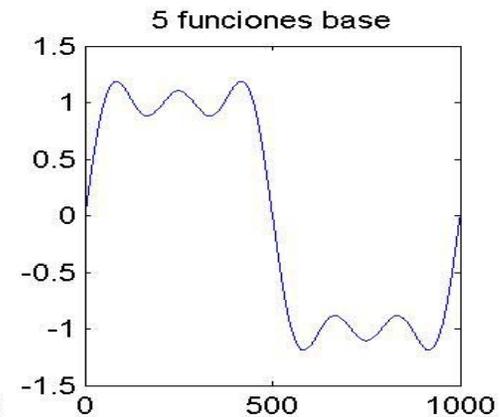
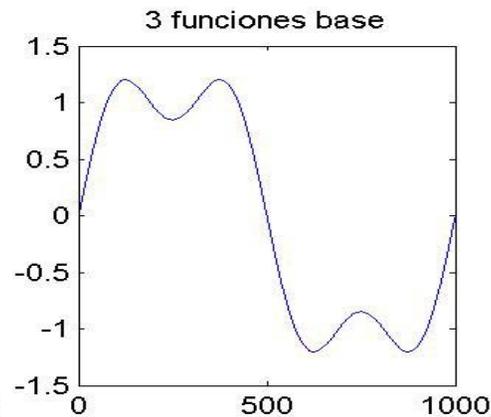
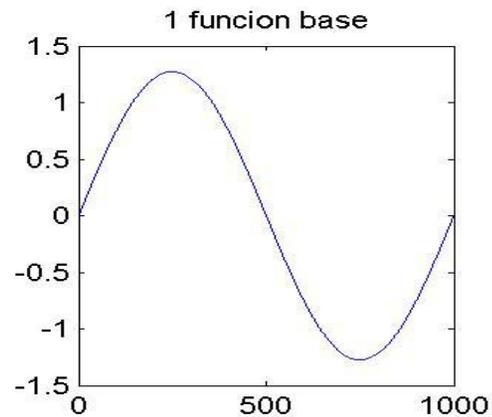
$$\int_0^2 |\varepsilon_N(t)|^2 dt = 2 - \sum_{\substack{n=1 \\ n \text{ impar}}}^N \left(\frac{4}{\pi n} \right)^2$$

N	Energía del error	% de energía
1	0.379	18.94%
3	0.199	9.94%
5	0.134	6.69%
7	0.101	5.04%
9	0.081	4.04%



1.4 Funciones ortogonales

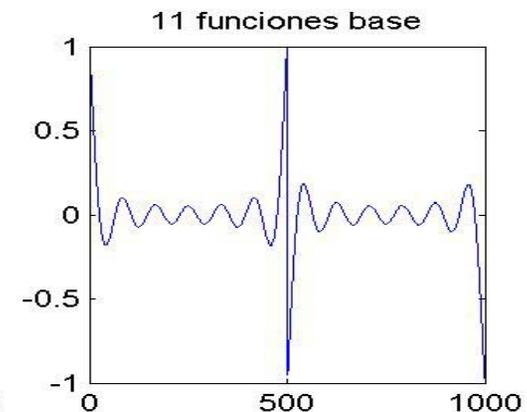
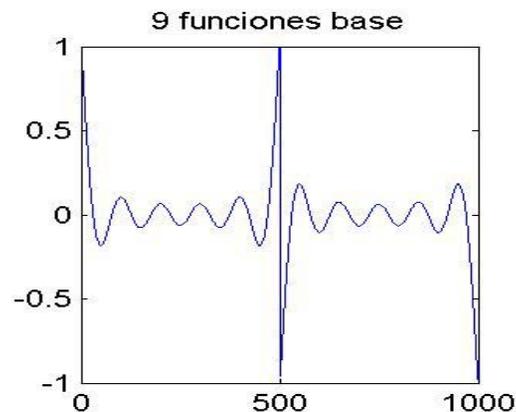
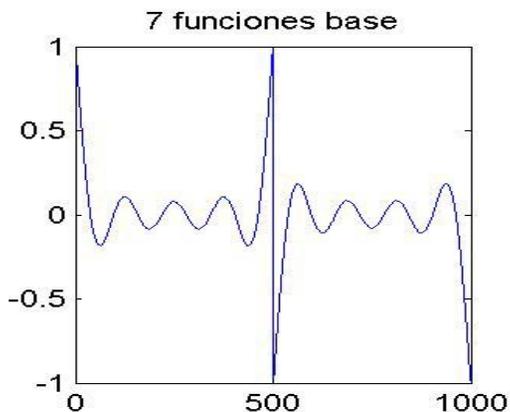
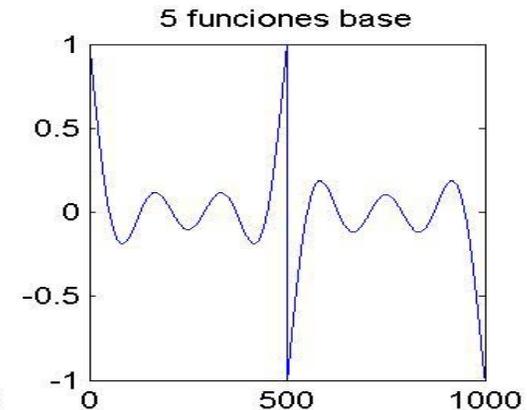
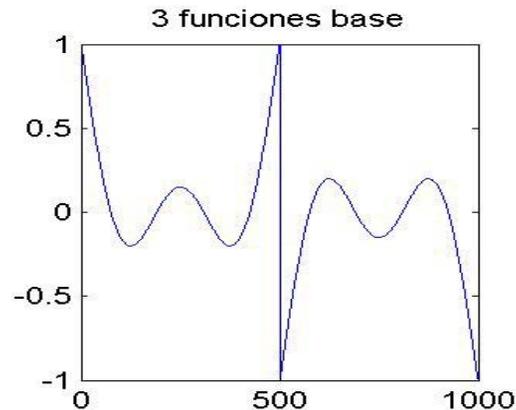
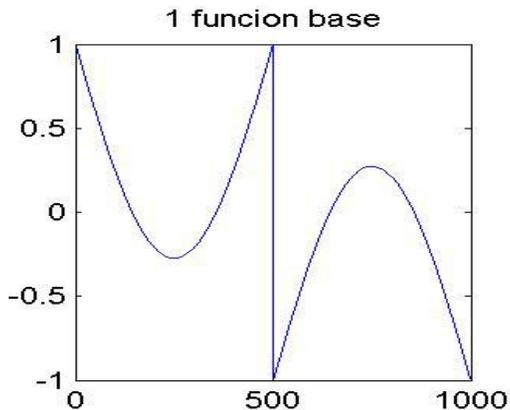
- Aproximaciones de la función:





1.4 Funciones ortogonales

- Errores de aproximación:





1.5 Serie exponencial de Fourier

- Se considerará la siguiente base:

$$\phi_n = e^{jn\omega_0 t}, \quad n \in \mathbb{Z}$$

- El valor de n se llama número armónico
- Se calculará el producto interno entre 2 funciones sobre $[t_1, t_2]$

$$\begin{aligned} \int_{t_1}^{t_2} \phi_n(t) \phi_m(t) dt &= \int_{t_1}^{t_2} e^{jn\omega_0 t} e^{-jm\omega_0 t} dt = \frac{1}{j(n-m)\omega_0} \left(e^{j(n-m)\omega_0 t_2} - e^{j(n-m)\omega_0 t_1} \right) \\ &= \frac{1}{j(n-m)\omega_0} e^{j(n-m)\omega_0 t_1} \left(e^{j(n-m)\omega_0 (t_2 - t_1)} - 1 \right) \end{aligned}$$



1.5 Serie exponencial de Fourier

- Si se elige: $\omega_0(t_2 - t_1) = 2\pi$
- Se logra que:

$$\int_{t_1}^{t_2} e^{jn\omega_0 t} e^{-jm\omega_0 t} dt = \begin{cases} (t_2 - t_1) & n = m \\ 0 & n \neq m \end{cases}$$

- Se puede demostrar que la base es completa, por lo que cualquier función $f(t)$ de energía finita en $[t_1, t_2]$ se puede representar como:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}, \quad t \in [t_1, t_2], \quad \omega_0 = \frac{2\pi}{t_2 - t_1} \quad F_n \in \mathbb{C}$$



1.5 Serie exponencial de Fourier

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}, \quad t \in [t_1, t_2], \quad \omega_0 = \frac{2\pi}{t_2 - t_1}$$

- Para calcular los F_n

$$f(t)e^{-jm\omega_0 t} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t} e^{-jm\omega_0 t}, \quad t \in [t_1, t_2]$$

$$\int_{t_1}^{t_2} f(t)e^{-jm\omega_0 t} dt = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n \int_{t_1}^{t_2} e^{jn\omega_0 t} e^{-jm\omega_0 t} dt$$

$$\int_{t_1}^{t_2} f(t)e^{-jm\omega_0 t} dt = F_m (t_2 - t_1)$$

$$F_n = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t)e^{-jn\omega_0 t} dt$$



1.5 Serie exponencial de Fourier

- Ejemplo: Escribir la siguiente función como serie exponencial de Fourier

$$f(t) = \begin{cases} 1 & 0 < t < 1 \\ -1 & 1 < t < 2 \end{cases}$$

- Solución:

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{(t_2 - t_1)} = \frac{2\pi}{2} = \pi$$

$$F_n = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) e^{-jn\omega_0 t} dt$$



1.5 Serie exponencial de Fourier

$$F_n = \frac{1}{2} \int_0^1 e^{-jn\pi t} dt - \frac{1}{2} \int_1^2 e^{-jn\pi t} dt$$
$$= \frac{1}{2jn\pi} \left[-e^{-jn\pi} + 1 + e^{-j2n\pi} - e^{-jn\pi} \right] = \frac{1}{jn\pi} \left[1 - e^{-jn\pi} \right]$$

$$F_n = \begin{cases} \frac{2}{jn\pi} & n \text{ impar} \\ 0 & n \text{ par} \end{cases} \quad f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\pi t}$$

$$f(t) = \frac{2}{j\pi} e^{j\pi t} + \frac{2}{j3\pi} e^{j3\pi t} + \frac{2}{j5\pi} e^{j5\pi t} + \dots - \frac{2}{j\pi} e^{-j\pi t} - \frac{2}{j3\pi} e^{-j3\pi t} - \frac{2}{j5\pi} e^{-j5\pi t} - \dots$$



1.5 Serie exponencial de Fourier

- Dada $f(t)$, la serie existe si se satisfacen las condiciones de Dirichlet:
 - $f(t)$ tiene un n° finito de máximos y mínimos en $[t_1, t_2]$
 - $f(t)$ tiene un n° finito de discontinuidades en $[t_1, t_2]$
 - $f(t)$ es absolutamente integrable en $[t_1, t_2]$

$$\int_{t=t_1}^{t_2} |f(t)| dt < \infty$$

- Las condiciones anteriores siempre se cumplen para señales de energía finita en $[t_1, t_2]$



1.6 Señales y representaciones complejas

- Considérese una función $f(\cdot)$ compleja:

$$f = f_{RE} + j f_{IM}$$

- Su conjugada es:

$$f^* = f_{RE} - j f_{IM}$$

- Su parte real e imaginaria son:

$$f_{RE} = \frac{f + f^*}{2}, \quad f_{IM} = \frac{f - f^*}{2j}$$



1.6 Señales y representaciones complejas

- Su magnitud se puede calcular a partir de:

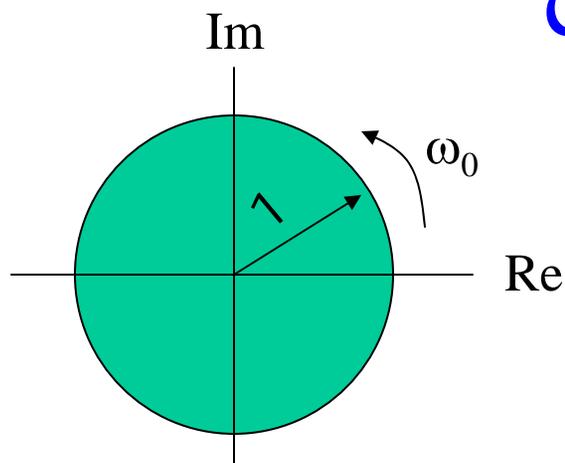
$$|f|^2 = f f^* = (f_{RE} + j f_{IM})(f_{RE} - j f_{IM}) = |f_{RE}|^2 + |f_{IM}|^2$$

- La exponencial compleja es suma de un seno y un coseno, y describe un círculo de radio 1 en el plano complejo:

$$e^{j\omega_0 t} = \cos(\omega_0 t) + j \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$



1.6 Señales y representaciones complejas



$$e^{j\omega_0 t} = \cos(\omega_0 t) + j \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$

$$x(t) = \cos(\omega_0 t)$$

$$y(t) = \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$

- Las exponenciales complejas se pueden describir en término de seno y coseno, y viceversa.

$$\cos(\omega_0 t) = \frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2}, \quad \operatorname{sen}(\omega_0 t) = \frac{e^{j\omega_0 t} - e^{-j\omega_0 t}}{2j}$$



1.6 Señales y representaciones complejas

- Recordando la propiedad:

$$x_{RE} = \frac{x + x^*}{2}, \quad x_{IM} = \frac{x - x^*}{2j}, \quad \forall x \in \mathbb{C}$$

se puede concluir la siguiente propiedad para los coeficientes de la serie:

$$F_n = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) e^{-jn\omega_0 t} dt, \quad F_{-n} = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) e^{jn\omega_0 t} dt$$

$$F_n^* = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f^*(t) e^{jn\omega_0 t} dt = F_{-n} \text{ para } f(\cdot) \text{ real}$$

$$\text{Además, } \text{Re}(F_n) = \frac{F_n + F_n^*}{2} = \frac{F_n + F_{-n}}{2}$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- La serie de Fourier exponencial se puede reescribir en término de senos y cosenos:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t} = \sum_{m=-\infty}^{-1} F_m e^{jm\omega_0 t} + F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}$$

$$f(t) = \sum_{m=-1}^{-\infty} F_m e^{jm\omega_0 t} + F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t} \quad (n' = -m)$$

$$f(t) = \sum_{n'=1}^{\infty} F_{-n'} e^{-jn'\omega_0 t} + F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}. \quad \text{Si } f(\cdot) \text{ es real:}$$

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2F_n e^{jn\omega_0 t} + 2F_{-n} e^{-jn\omega_0 t}}{2} = \boxed{F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2 \operatorname{Re}(F_n e^{jn\omega_0 t})}$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2 \operatorname{Re}(F_n e^{jn\omega_0 t})$$

$$\operatorname{Re}(F_n e^{jn\omega_0 t}) = \operatorname{Re}\left((F_{n_{RE}} + j F_{n_{IM}})(\cos(\omega_0 t) + j \operatorname{sen}(\omega_0 t))\right)$$

$$\operatorname{Re}(F_n e^{jn\omega_0 t}) = F_{n_{RE}} \cos(\omega_0 t) - F_{n_{IM}} \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2F_{n_{RE}} \cos(\omega_0 t) + \sum_{n=1}^{\infty} (-2F_{n_{IM}}) \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$

$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(\omega_0 t) + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \operatorname{sen}(\omega_0 t)$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- Las funciones $\cos(n\omega_0 t)$ y $\sen(n\omega_0 t)$ para $n=0,1,\dots$ forman una base ortogonal en $[t_1, t_2]$ si $(t_2 - t_1)\omega = 2\pi$
- Para poder calcular directamente los valores de a_n y b_n se puede multiplicar la ecuación anterior por $\cos(m\omega_0 t)$ o por $\sen(n\omega_0 t)$ y luego integrar en $[t_1, t_2]$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

$$a_n = \frac{\int_{t_1}^{t_2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt}{\int_{t_1}^{t_2} \cos^2(n\omega_0 t) dt} = \frac{2}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

$$b_n = \frac{\int_{t_1}^{t_2} f(t) \operatorname{sen}(n\omega_0 t) dt}{\int_{t_1}^{t_2} \operatorname{sen}^2(n\omega_0 t) dt} = \frac{2}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) \operatorname{sen}(n\omega_0 t) dt$$

$$a_0 = \frac{\int_{t_1}^{t_2} f(t) dt}{\int_{t_1}^{t_2} dt} = \frac{1}{t_2 - t_1} \int_{t_1}^{t_2} f(t) dt$$

- a_0 es el valor medio de la señal.



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- La serie trigonométrica de Fourier se puede escribir usando sólo cosenos:

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2 \operatorname{Re}(F_n e^{jn\omega_0 t}) =$$

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2 \operatorname{Re}(|F_n| e^{j\phi_n} e^{jn\omega_0 t})$$

$$f(t) = F_0 + \sum_{n=1}^{\infty} 2|F_n| \cos(n\omega_0 t + \phi_n)$$

$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n \cos(n\omega_0 t + \phi_n)$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- Se cumplen las siguientes relaciones:

$$f(t) = \underbrace{F_0}_{a_0} + \sum_{n=1}^{\infty} \underbrace{2F_{n_{RE}}}_{a_n} \cos(\omega_0 t) + \sum_{n=1}^{\infty} \underbrace{(-2F_{n_{IM}})}_{b_n} \text{sen}(\omega_0 t)$$

$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} \underbrace{2|F_n|}_{c_n} \cos(n\omega_0 t + \phi_n)$$

$$c_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}, \quad \phi_n = \tan^{-1}\left(\frac{-b_n}{a_n}\right)$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- Ejemplo: representar $f(t)$ como serie trigonométrica de Fourier

$$f(t) = t^2, \quad t \in [0,2]$$

- Desarrollo:

$$a_0 = \frac{1}{2} \int_0^2 t^2 dt = \frac{4}{3}$$

$$a_n = \frac{2}{2} \int_0^2 t^2 \cos(n\pi t) dt = \frac{4}{(n\pi)^2}$$

$$b_n = \frac{2}{2} \int_0^2 t^2 \operatorname{sen}(n\pi t) dt = \frac{-4}{n\pi}$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

- Luego, la serie trigonométrica es:

$$f(t) = \frac{4}{3} + \frac{4}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \cos(n\pi t) - \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \operatorname{sen}(n\pi t)$$

- Cualquier función se puede expresar como la suma de una parte par más una parte impar:

$$f(t) = f_p(t) + f_i(t)$$



1.7 Serie de Fourier trigonométrica

$$f(t) = f_p(t) + f_i(t)$$

$$f_p(t) = \frac{f(t) + f(-t)}{2}, \quad f_i(t) = \frac{f(t) - f(-t)}{2}$$

$$f_p(t) = f_p(-t), \quad f_i(t) = -f_i(-t)$$

- Los términos coseno de la serie (incluyendo a_0) permiten representar la parte par, mientras que los términos seno representan la impar.



1.7 Extensión por periodicidad

- Una función definida en el intervalo $[t_1, t_2]$ se puede representar mediante su serie de Fourier:

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}$$

- Las exponenciales complejas son funciones periódicas:

$$e^{jn\omega_0 t} = \cos(n\omega_0 t) + j \operatorname{sen}(n\omega_0 t)$$



1.8 Extensión por periodicidad

- Luego, si se analiza una serie de Fourier fuera del rango $[t_1, t_2]$ se puede concluir que es periódica, de periodo $T=t_2-t_1$:

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0(t+T)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n \left(e^{jn\omega_0 t} e^{jn\omega_0 T} \right) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}$$

- porque:

$$e^{jn\pi T} = e^{jn \frac{2\pi}{t_2-t_1} T} = e^{jn2\pi} = \cos(2\pi n) + j\text{sen}(2\pi n) = 1$$



1.8 Extensión por periodicidad

- Si $f(t)=f(t+T)$, entonces

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}, \forall t \in \mathbf{R} \quad \text{si } \omega_0 = \frac{2\pi}{T}$$

- Es decir, la serie de Fourier para una señal periódica vale en todo el eje real.
- Los F_n se calculan considerando sólo 1 periodo de la señal

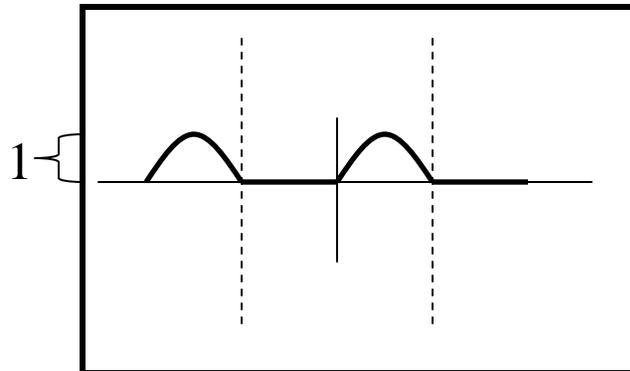


1.8 Extensión por periodicidad

2		Par	$\begin{cases} Sa(n\pi/2) & n \text{ par} \\ 0 & n \text{ impar} \end{cases}$
1		Par Ancho de pulso τ	$\frac{\tau}{T} Sa\left(\frac{n\pi\tau}{T}\right)$
1		Par	$\begin{cases} Sa^2(n\pi/2) & n \neq 0 \\ 0 & n = 0 \end{cases}$
2		Impar	$\begin{cases} j(-1)^n / (n\pi) & n \neq 0 \\ 0 & n = 0 \end{cases}$
1		Par	$\begin{cases} \frac{2}{\pi(1-n^2)} & n \text{ par} \\ 0 & n \text{ impar} \end{cases}$



1.8 Extensión por periodicidad

	Par	$\begin{cases} \frac{1}{\pi(1-n^2)} & n \text{ par} \\ -j/4 & n = \pm 1 \\ 0 & \text{otro} \end{cases}$
---	-----	---

- La función Sampling es: $Sa(x) = \frac{\text{Sen}(x)}{x}$



1.9 Teorema de Parseval

- La potencia de una señal $f(\cdot)$ es:

$$p = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) f^*(t) dt$$

- Si se expresa $f(\cdot)$ mediante serie exponencial:

$$p = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} \sum_{m=-\infty}^{\infty} F_m e^{jm\omega_0 t} \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n^* e^{-jn\omega_0 t} dt$$

$$p = \sum_{m=-\infty}^{\infty} F_m \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n^* \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} e^{-j(m-n)\omega_0 t} dt$$

$$p = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n F_n^* = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |F_n|^2$$



1.9 Teorema de Parseval

- El teorema de Parseval indica que:

$$p = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} |f(t)|^2 dt = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |F_n|^2$$

- La potencia de la señal completa es la suma de las potencias de cada frecuencia
- Ej: Determinar la potencia de la función:

$$f(t) = 2\text{sen}(100t)$$



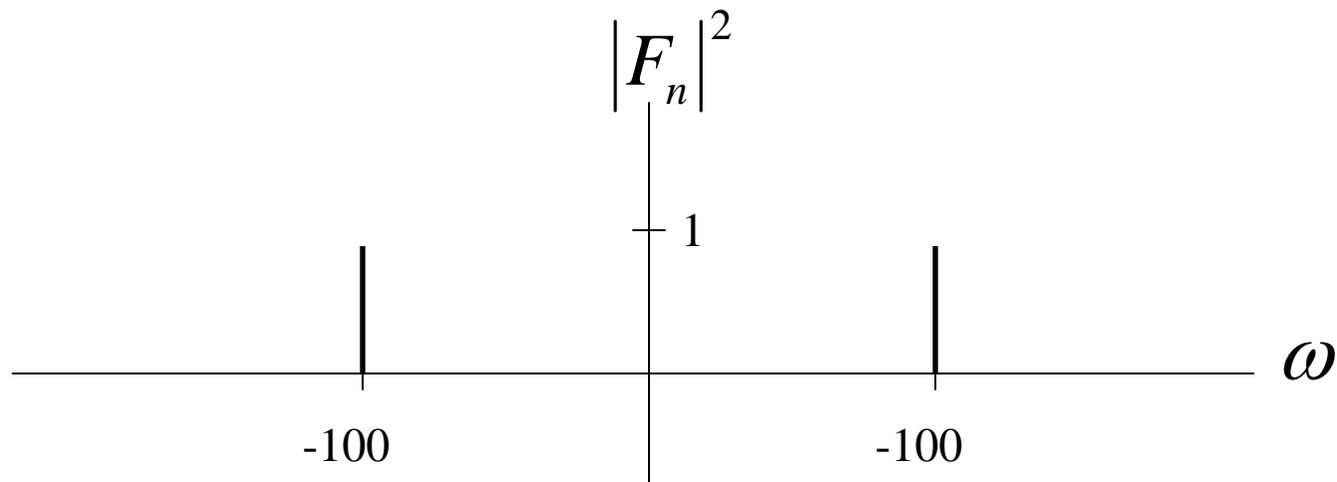
1.9 Teorema de Parseval

- Los coeficientes de Fourier son:

$$F_1 = -j, F_{-1} = j, F_n = 0 \text{ para otro } n$$

- Luego:

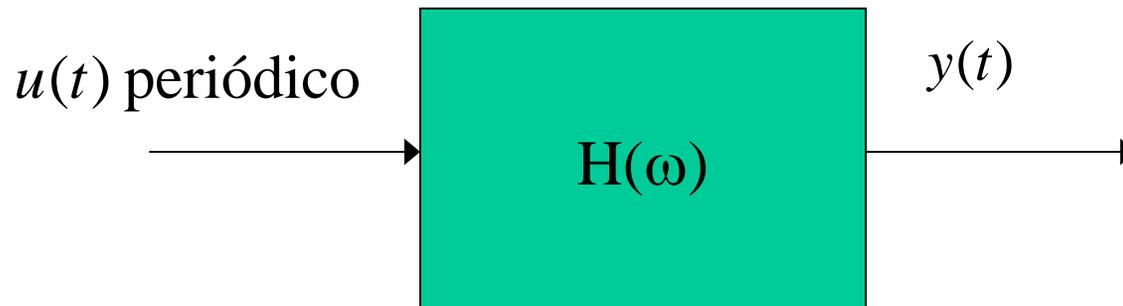
$$P = |j|^2 + |-j|^2 = 2$$





1.10 Respuesta estacionaria a señales periódicas

- Consideremos un sistema lineal $H(\omega)$ (un filtro lineal) que tiene una entrada periódica $u(t)$ y una salida $y(t)$ en régimen permanente:



$$u(t) = Ae^{j(\omega_1 t + \phi_1)} \Rightarrow y(t) = AH(\omega_1)e^{j(\omega_1 t + \phi_1)}$$



1.10 Respuesta estacionaria a señales periódicas

- Luego, al ser el sistema lineal, la respuesta a una señal periódica es:

$$u(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} U_n e^{j(n\omega_0 t + \phi_n)} \Rightarrow y(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} U_n H(n\omega_0) e^{j(n\omega_0 t + \phi_n)}$$

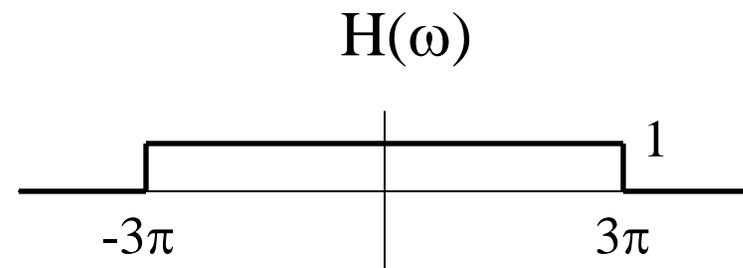
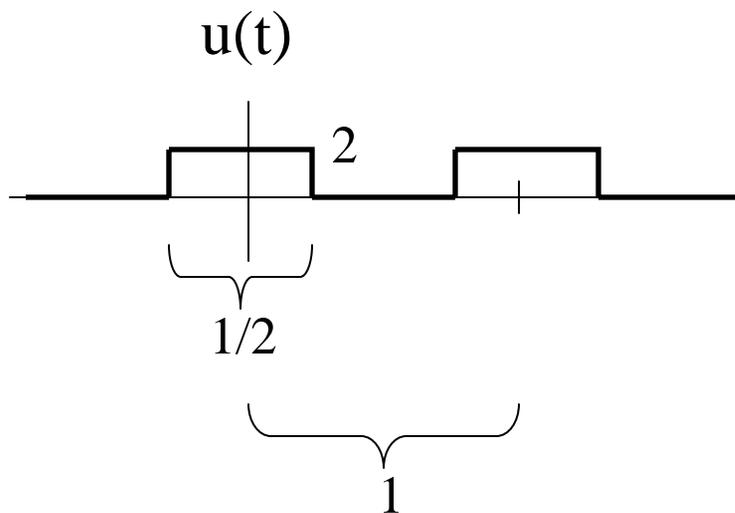
- La potencia de la salida es:

$$P_y = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |U_n|^2 |H(n\omega_0)|^2$$



1.10 Respuesta estacionaria a señales periódicas

- Ej. Determinar la salida cuando la entrada y el filtro son los siguientes





1.10 Respuesta estacionaria a señales periódicas

- La entrada se puede escribir como:

$$u(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{\text{sen}(n\pi/2)}{n\pi/2} e^{jn2\pi t}$$

- La salida está limitada en frecuencia

$$y(t) = 1 + \frac{4}{\pi} \cos(2\pi t)$$



1.10 Respuesta estacionaria a señales periódicas

- Potencia promedio en la entrada:

$$P_u = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} |u(t)|^2 dt = \int_{-1/4}^{1/4} 4 dt = 2$$

- Potencia promedio en la salida:

$$P_y = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |U_n|^2 |H(n\omega_0)|^2 = \left(\frac{2}{\pi}\right)^2 + 1 + \left(\frac{2}{\pi}\right)^2 = 1.811$$



1.11 Espectro de Fourier

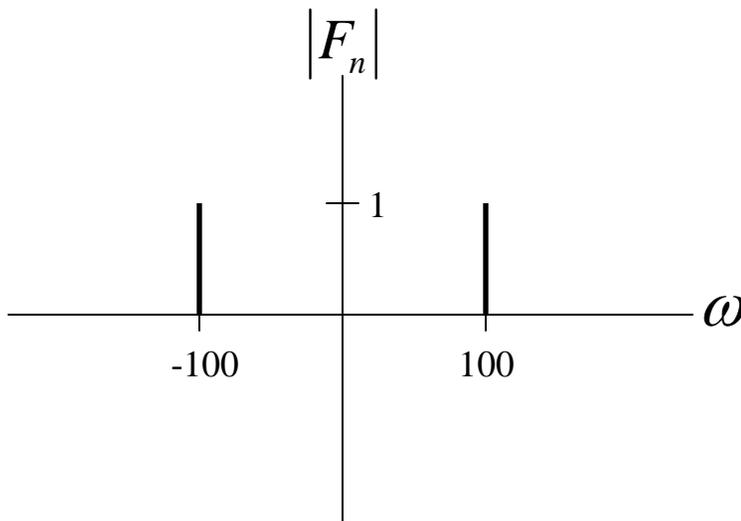
$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} F_n e^{jn\omega_0 t}, \forall t \in \mathbf{R} \quad \text{si } \omega_0 = \frac{2\pi}{T}$$

- Señal periódica = suma de exponenciales complejas multiplicadas por coeficientes F_n
- F_n : asociado a la amplitud de la frecuencia $n\omega_0$.
- Se puede hacer un gráfico amplitud / frecuencia
- Los F_n se dibujan como líneas verticales
- \Rightarrow Espectro de la señal

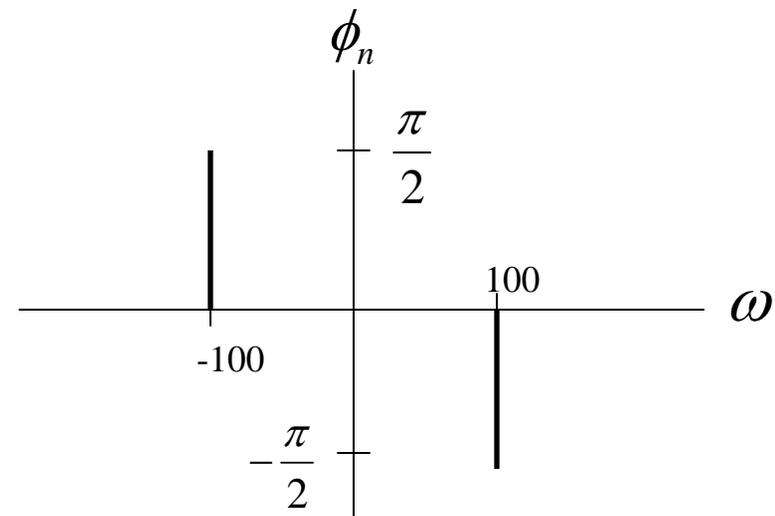


1.11 Espectro de Fourier

- Ej: Espectro de la función $f(t) = 2 \text{sen}(100t)$
 $\omega_0 = 100, f(t) = (j)e^{-j100t} + (-j)e^{j100t}$



Espectro de magnitud

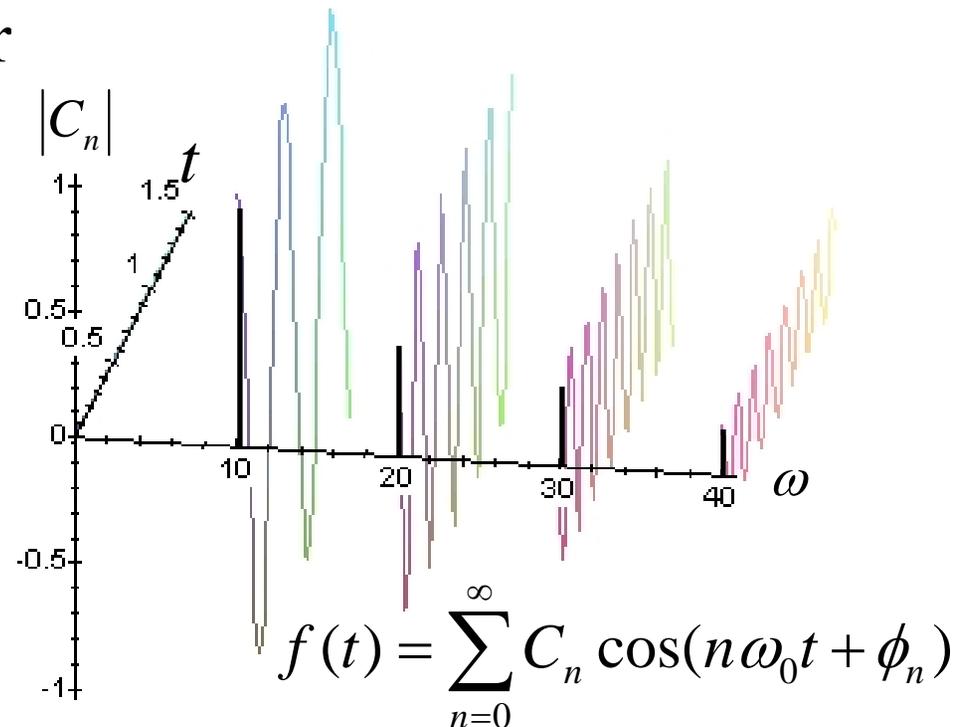


Espectro de fase



1.11 Espectro de Fourier

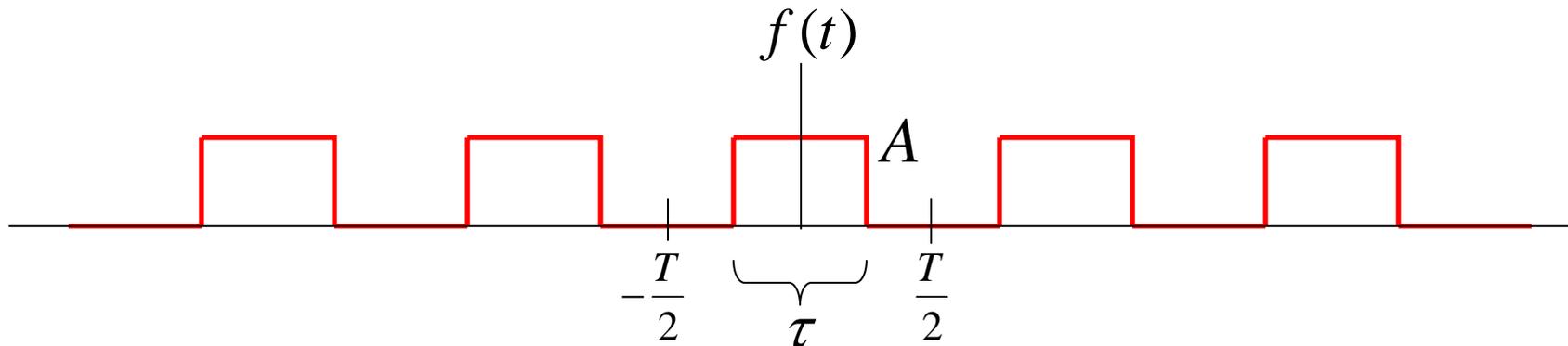
- También se puede generar un espectro trigonométrico a partir de la serie trigonométrica de Fourier





1.11 Espectro de Fourier

- Ej. Espectro para tren de pulsos periódico



$$F_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \frac{1}{T} \int_{-\tau/2}^{\tau/2} A e^{-jn\omega_0 t} dt$$

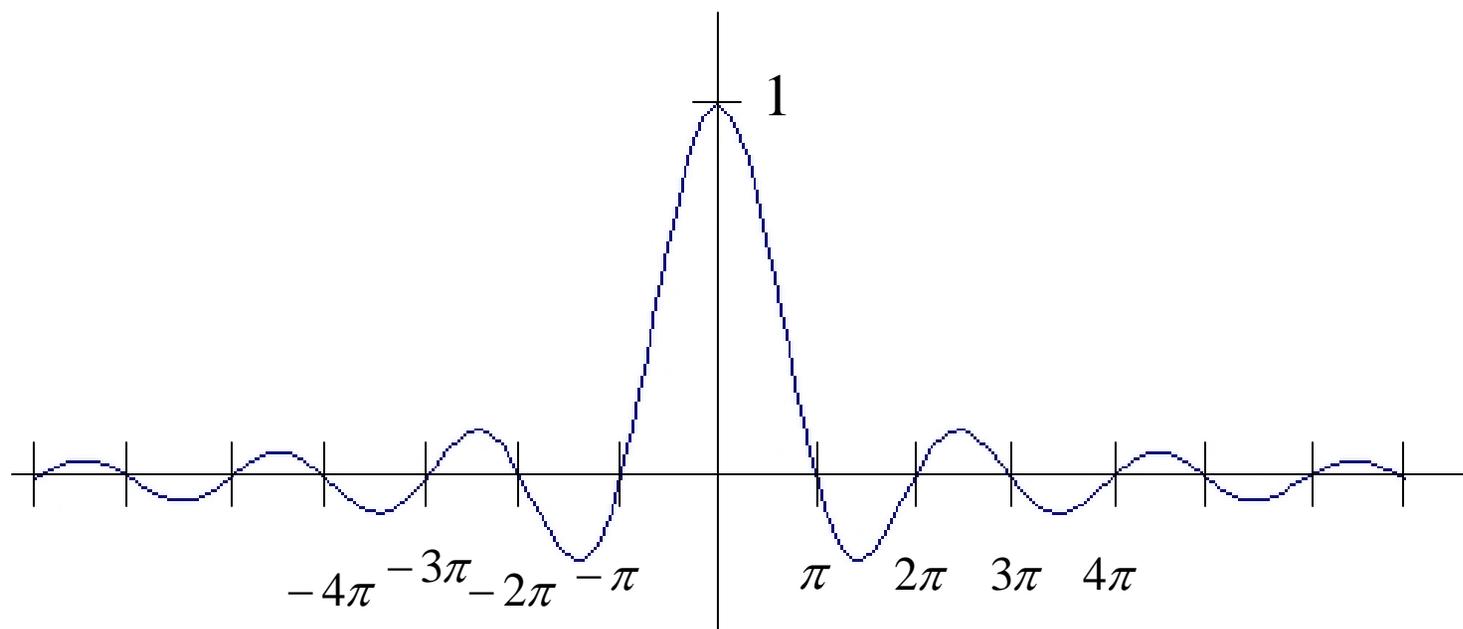
$$F_n = \frac{-A}{jn\omega_0 t} \left(e^{-jn\omega_0 \tau/2} - e^{jn\omega_0 \tau/2} \right) = \frac{2A}{n\omega_0 t} \text{sen}(n\omega_0 \tau / 2)$$

$$F_n = \frac{A\tau}{T} \frac{\text{sen}(n\omega_0 \tau / 2)}{n\omega_0 \tau / 2}$$



1.11 Espectro de Fourier

$$F_n = \frac{A\tau}{T} Sa\left(\frac{n\omega_0\tau}{2}\right) \quad Sa(x) = \frac{\text{sen}(x)}{x}$$



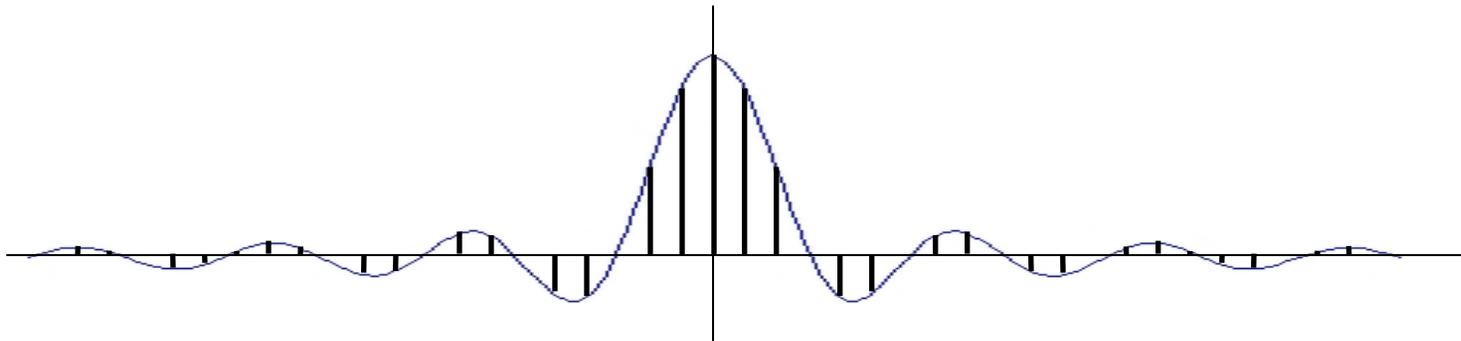
Función $Sa(\cdot)$



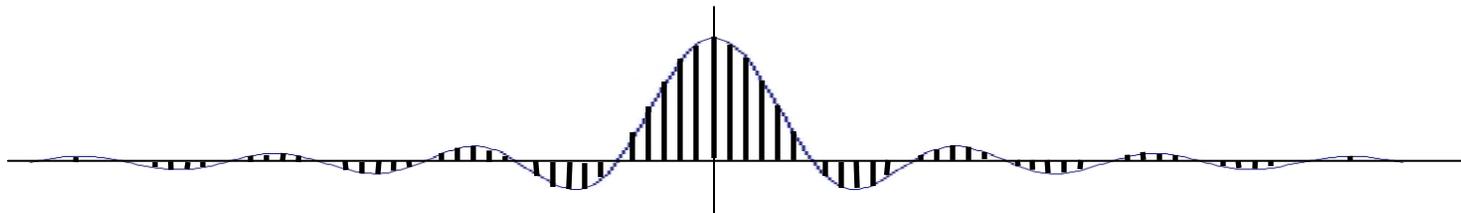
1.11 Espectro de Fourier

$$f(t) = \frac{A\tau}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \text{Sa}\left(\frac{n\pi\tau}{T}\right) e^{jn\omega_0 t}$$

Con τ fijo:



Al aumentar T:

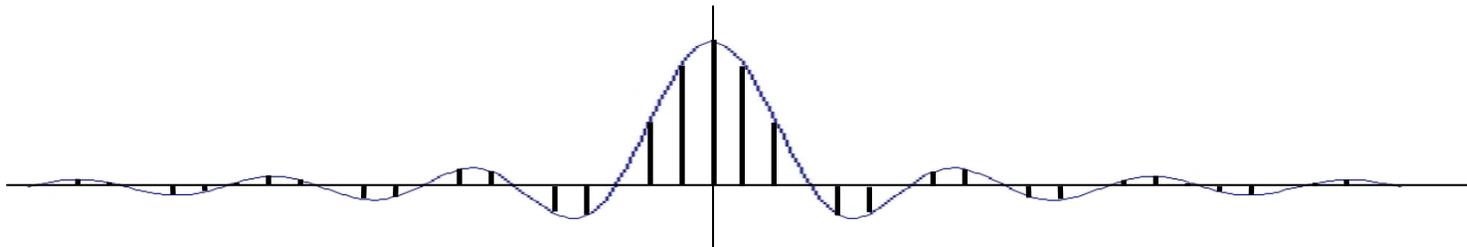




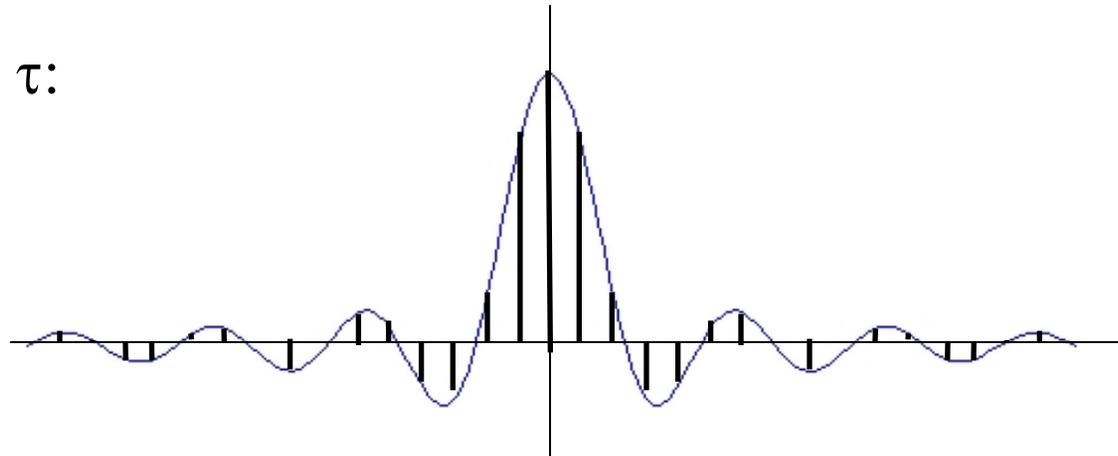
1.11 Espectro de Fourier

$$f(t) = \frac{A\tau}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \text{Sa}\left(\frac{n\pi\tau}{T}\right) e^{jn\omega_0 t}$$

Con T fijo:



Al aumentar τ :





1.11 Espectro de Fourier

- Distancia entre líneas espectrales depende de T
- Distancia entre cruces por cero de $S_a(\cdot)$ depende de τ



1.12 Funciones singulares

- Son idealizaciones matemáticas (no es posible generar esas señales físicamente)
- Ejemplo: Función impulso unitario o delta de Dirac, se define de modo indirecto mediante la siguiente propiedad:

$$\int_a^b f(t)\delta(t-t_0)dt = \begin{cases} f(t_0) & a < t_0 < b \\ 0 & \text{otro caso} \end{cases}$$

- Esta propiedad se cumple para cualquier función $f(\cdot)$ continua en t_0



1.12 Funciones singulares

- Ejemplo:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{\cos(t)} \delta(t - \pi) dt = e^{\cos(t)} \Big|_{t=\pi} = e^{\cos(\pi)} = e^{-1} \approx 0,368$$

- Propiedades:

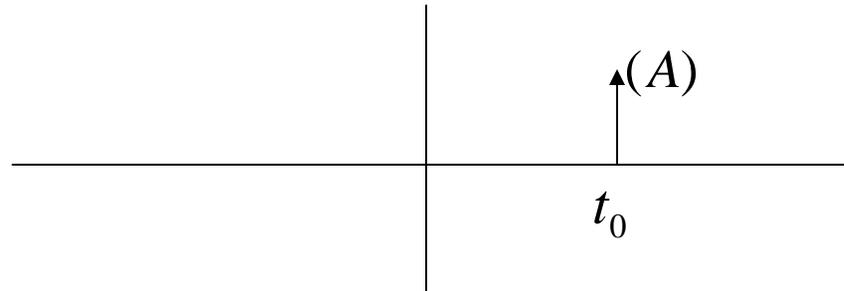
- $\delta(t)$ tiene área unitaria: $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1$

- Amplitud de $\delta(t)$: $\delta(t) = \begin{cases} 0 & t \neq 0 \\ \text{indefinida}(\infty) & t = 0 \end{cases}$



1.12 Funciones singulares

- Representación gráfica: flecha de tamaño proporcional al área que “encierra”.



- Ojo: Propiedad poco conocida: factor de escala

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(at) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{|a|} \delta(x) dx = \frac{1}{|a|} \Rightarrow \boxed{\delta(at) = \frac{1}{|a|} \delta(t)}$$



1.12 Funciones singulares

- Ejemplo:

$$\int_{t=-\infty}^{\infty} t^2 e^{-\sin(t)} \cos(2t) \delta(2t - 2\pi) dt = \frac{1}{2} \int_{t=-\infty}^{\infty} t^2 e^{-\sin(t)} \cos(2t) \delta(t - \pi) dt = \frac{1}{2} \pi^2$$

- Multiplicación por función:

$$f(t) \delta(t - t_0) = f(t_0) \delta(t - t_0)$$

- Relación con el escalón:

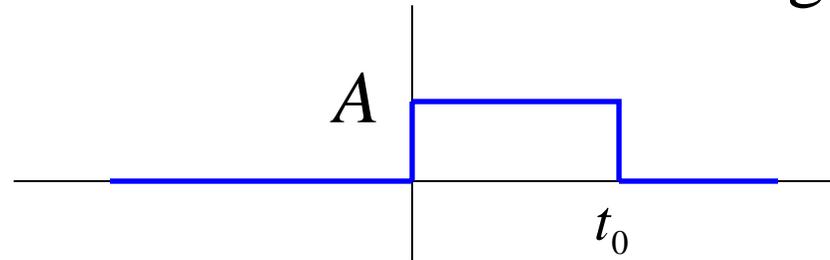
$$u(t - t_0) = \begin{cases} 1 & t > t_0 \\ 0 & t < t_0 \end{cases} \quad \delta(t - t_0) = \frac{d}{dt} u(t - t_0)$$

Se prueba integrando entre $-\infty$ y t'
a ambos lados

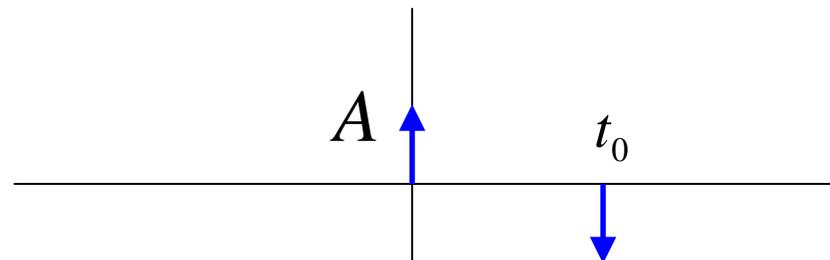


1.12 Funciones singulares

- Ejemplo: Calcular la derivada del siguiente pulso:



$$f(t) = Au(t) - Au(t - t_0) \Rightarrow \frac{df}{dt}(t) = A\delta(t) - A\delta(t - t_0)$$





1.12 Funciones singulares

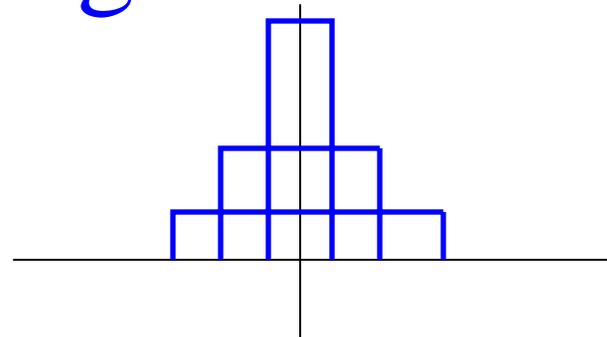
- Obtención de $\delta(t)$ mediante límite:
 - Se elige una función continua de área unitaria
 - Se comprime horizontalmente preservando el área
 - En el límite, se obtiene $\delta(t)$

$$f(t) \text{ continua y } \int_{-\infty}^{\infty} f(t)dt = 1 \Rightarrow \lim_{K \rightarrow 0^+} \frac{1}{K} f(Kt) = \delta(t)$$

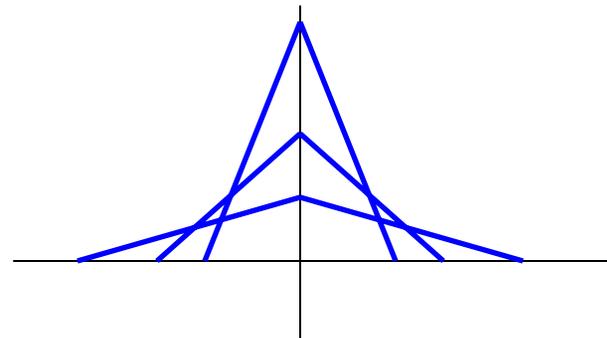


1.12 Funciones singulares

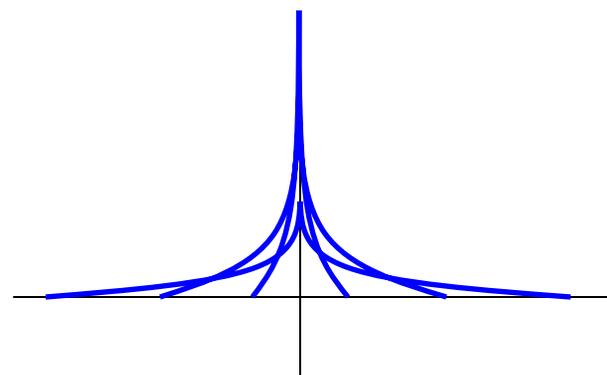
$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} [u(t + \tau/2) - u(t - \tau/2)]$$



$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} \left(1 - \frac{|t|}{\tau} \right)$$



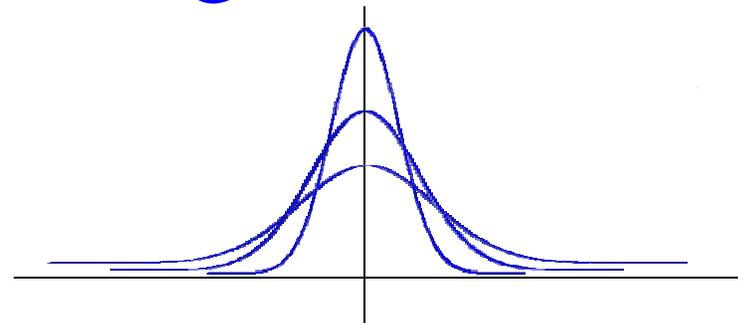
$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} e^{-2|t|/\tau}$$



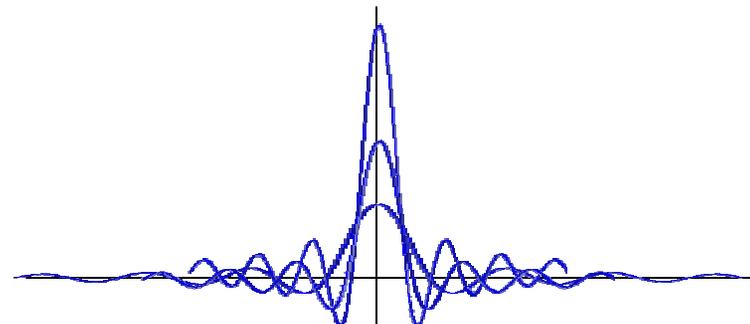


1.12 Funciones singulares

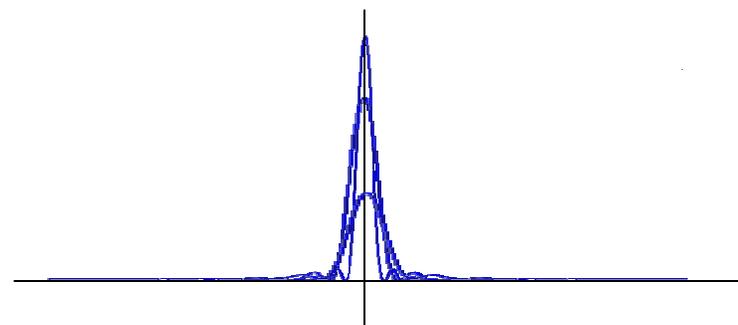
$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} e^{-\pi(t/\tau)^2}$$



$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} Sa(\pi t / \tau)$$



$$\delta(t) = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} Sa^2(\pi t / \tau)$$





1.13 Respuesta al Impulso

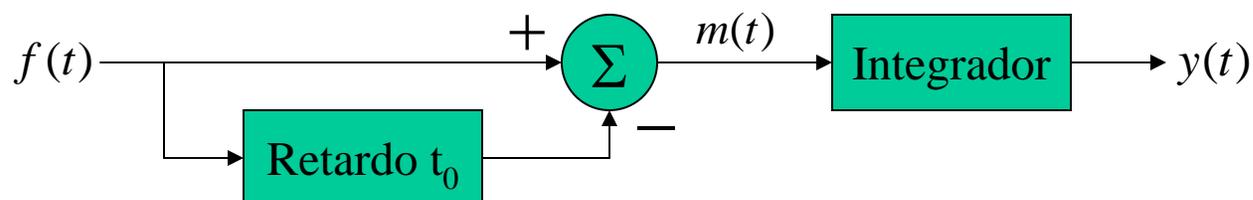
- Impulso \Rightarrow función muy localizada en el tiempo
- Respuesta al impulso $\delta(t-t_0) \Rightarrow$ respuesta de un sistema lineal invariante frente a un estímulo que ocurre puntualmente en t_0
- Permite identificar un filtro en forma rápida si se usa una función “parecida” a un impulso

$$y(t) = \mathfrak{R}\{f(t)\}, h(t) = \mathfrak{R}\{\delta(t)\}$$



1.13 Respuesta al Impulso

- Ejemplo: encontrar la respuesta al impulso para el siguiente sistema:



$$f(t) = \delta(t)$$

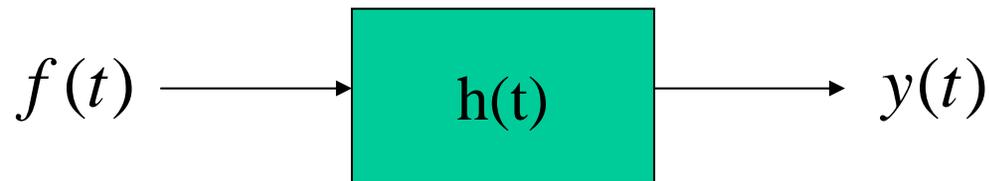
$$m(t) = \delta(t) - \delta(t - t_0)$$

$$h(t) = y(t) = \int_{-\infty}^t [\delta(t) - \delta(t - t_0)] dt = u(t) - u(t - t_0)$$



1.13 Respuesta al Impulso

- Si el sistema es lineal y $h(t)$ es la respuesta al impulso, se cumple:



$$h(t) = \mathfrak{R}\{\delta(t)\}$$

$$y(t) = \int_{\tau=-\infty}^{\infty} f(\tau)h(t-\tau)d\tau$$



1.13 Respuesta al Impulso

- $f(t)$ se puede escribir así:

$$y(t) = \mathfrak{R}\{f(t)\} = \mathfrak{R}\left\{\int_{\tau=-\infty}^{\infty} f(\tau)\delta(t-\tau)d\tau\right\}$$

- Como \mathfrak{R} es lineal, y como la integral es como una sumatoria, se puede aplicar superposición:

$$y(t) = \int_{\tau=-\infty}^{\infty} \mathfrak{R}\{f(\tau)\delta(t-\tau)\}d\tau$$

- $f(\tau)$ es una constante dentro de la integral, ya que la variable es t



1.13 Respuesta al Impulso

$$y(t) = \int_{\tau=-\infty}^{\infty} f(\tau) \mathcal{R}\{\delta(t - \tau)\} d\tau$$

$$y(t) = f(t) * h(t) = \int_{\tau=-\infty}^{\infty} f(\tau) h(t - \tau) d\tau$$

- Luego, al conocer la respuesta al impulso $h(t)$ de un sistema lineal, es posible calcular la salida para cualquier posible entrada calculando la convolución entre $f(t)$ y $h(t)$.