

**Superposición de dos MAS de igual dirección y frecuencia**

Sean dos movimientos armónicos simples (MAS) que ocurren en la misma dirección y que oscilan con idéntica frecuencia, y están dados respectivamente por:

$$\psi_1(t) = A_1 \cos(\omega t + \phi_1) \quad (1)$$

y

$$\psi_2(t) = A_2 \cos(\omega t + \phi_2) \quad (2)$$

Podemos escribirlos como la parte real de sendos fasores  $z_1$  y  $z_2$ :

$$\psi_1 = \operatorname{Re}(z_1) = \operatorname{Re}(A_1 e^{j(\omega t + \phi_1)}) = \operatorname{Re}(A_1 e^{j\phi_1} e^{j\omega t}) \quad (3)$$

$$\psi_2 = \operatorname{Re}(z_2) = \operatorname{Re}(A_2 e^{j(\omega t + \phi_2)}) = \operatorname{Re}(A_2 e^{j\phi_2} e^{j\omega t}) \quad (4)$$

La superposición de los MAS  $\psi_1$  y  $\psi_2$  viene dada por la suma

$$\psi = \psi_1 + \psi_2 = \operatorname{Re}(z_1 + z_2) \quad (5)$$

que arroja el MAS

$$\psi(t) = A \cos(\omega t + \phi) \quad (6)$$

de la frecuencia igual a la de  $\psi_1$  y  $\psi_2$ , y amplitud  $A$  y fase inicial  $\phi$  determinadas por:

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos(\phi_2 - \phi_1)} \quad (7)$$

$$\phi = \arctan \frac{A_1 \operatorname{sen} \phi_1 + A_2 \operatorname{sen} \phi_2}{A_1 \operatorname{cos} \phi_1 + A_2 \operatorname{cos} \phi_2} \quad (8)$$

### Superposición de dos MAS de igual dirección y distinta frecuencia. Pulsaciones

La superposición de dos MAS que tienen lugar en la misma dirección pero oscilan con frecuencias diferentes no resulta en otro MAS. Sean  $T_1$  y  $T_2$  los períodos correspondientes a esas frecuencias; en el caso particular de que se cumpla que

$$n_1 T_1 = n_2 T_2 \quad (9)$$

donde  $n_1$  y  $n_2$  son dos números enteros, la superposición de los dos MAS produce un movimiento periódico de período

$$T = n_1 T_1 = n_2 T_2 \quad (10)$$

Tratemos ahora la superposición de dos MAS de idéntica amplitud y frecuencias cualesquiera  $\omega_1$  y  $\omega_2$ :

$$\psi(t) = A \cos(\omega_1 t) + A \cos(\omega_2 t) \quad (11)$$

Podemos escribir

$$\cos(\omega_1 t) = \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t - \frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) = \quad (12)$$

$$= \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) + \operatorname{sen}\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\operatorname{sen}\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \quad (13)$$

y

$$\cos(\omega_2 t) = \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t - \frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right) = \quad (14)$$

$$= \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\cos\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right) + \operatorname{sen}\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\operatorname{sen}\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right) \quad (15)$$

$$= \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) - \operatorname{sen}\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)\operatorname{sen}\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \quad (16)$$

La suma de estas expresiones nos conduce a:

$$\psi(t) = 2A \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right)\cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right) \quad (17)$$

En la situación en que  $\omega_1 \approx \omega_2$ , esta función representa una oscilación de frecuencia igual al promedio de  $\omega_1$  y  $\omega_2$  cuya amplitud viene modulada por una oscilación de

frecuencia mucho menor, dada por la mitad de la diferencia entre  $\omega_1$  y  $\omega_2$ . Este fenómeno recibe el nombre de *pulsaciones*. La periodicidad en la modulación de la amplitud de la oscilación más rápida viene dada por la frecuencia y el período de las pulsaciones o de batido:

$$\omega_b = \omega_2 - \omega_1 \quad (18)$$

$$T_b = \frac{2\pi}{\omega_2 - \omega_1} \quad (19)$$

### Composición de dos MAS en direcciones perpendiculares. Figuras de Lissajous

Supongamos que una partícula se mueve en el plano  $xy$ , de modo que su posición en un determinado instante viene dada por el vector

$$\vec{r}(t) = x(t)\vec{i} + y(t)\vec{j} \quad (20)$$

el cual resulta así de la composición de los movimientos  $x(t)$  e  $y(t)$ .

Consideremos el caso en que esos movimientos son dos MAS de la misma frecuencia:

$$x = A_1 \cos(\omega t) \quad (21)$$

$$y = A_2 \cos(\omega t - \delta) \quad (22)$$

Podemos reescribir estas expresiones como:

$$\frac{x}{A_1} = \cos(\omega t) \quad (23)$$

$$\frac{y}{A_2} = \cos(\omega t - \delta) = \cos(\omega t)\cos\delta + \sin(\omega t)\sin\delta \quad (24)$$

Eliminando el tiempo, llegamos a una expresión para la trayectoria de la partícula en el plano:

$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - 2\frac{xy}{A_1 A_2} \cos\delta = \sin^2\delta \quad (25)$$

En este caso de frecuencias iguales para los movimientos en ambos ejes, la partícula describe trayectorias elípticas cuya forma y sentido de recorrido dependen de la relación de amplitudes y del desfase  $\delta$ . En el caso de amplitudes iguales, se tienen circunferencias en lugar de elipses. Para desfases  $\delta = 0, \pi$ , las trayectorias son segmentos rectos.

Cuando las frecuencias no son iguales, pero aún mantienen entre sí una relación de números enteros

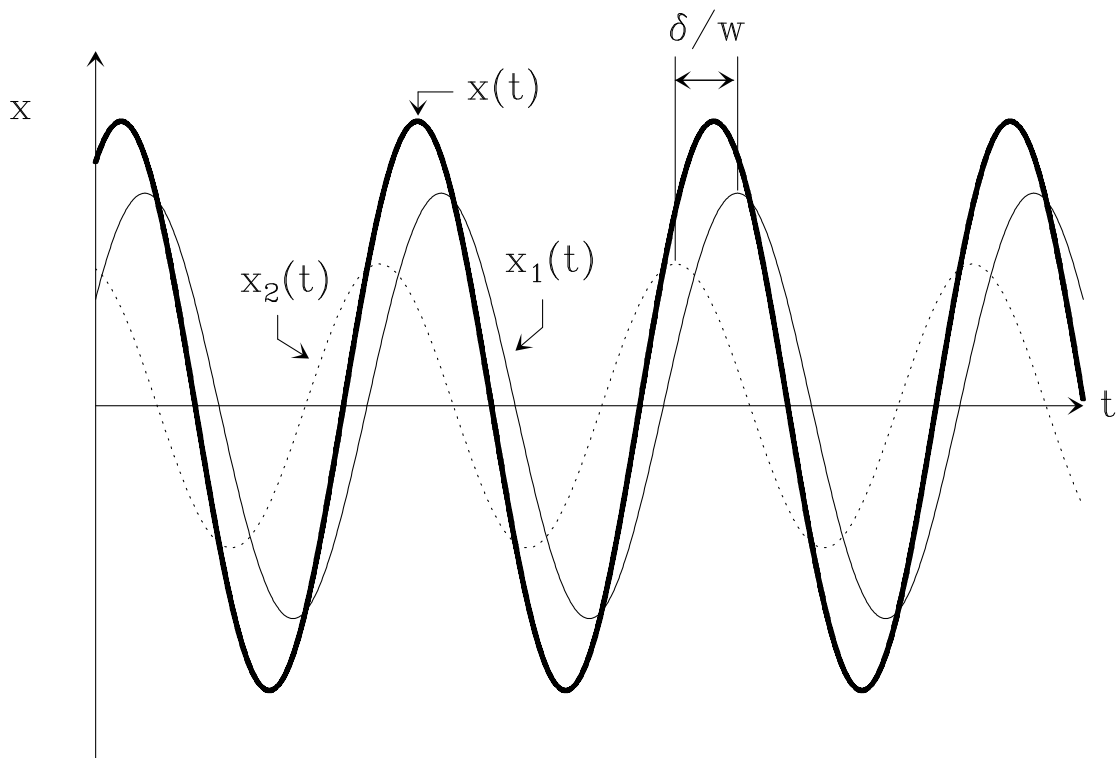
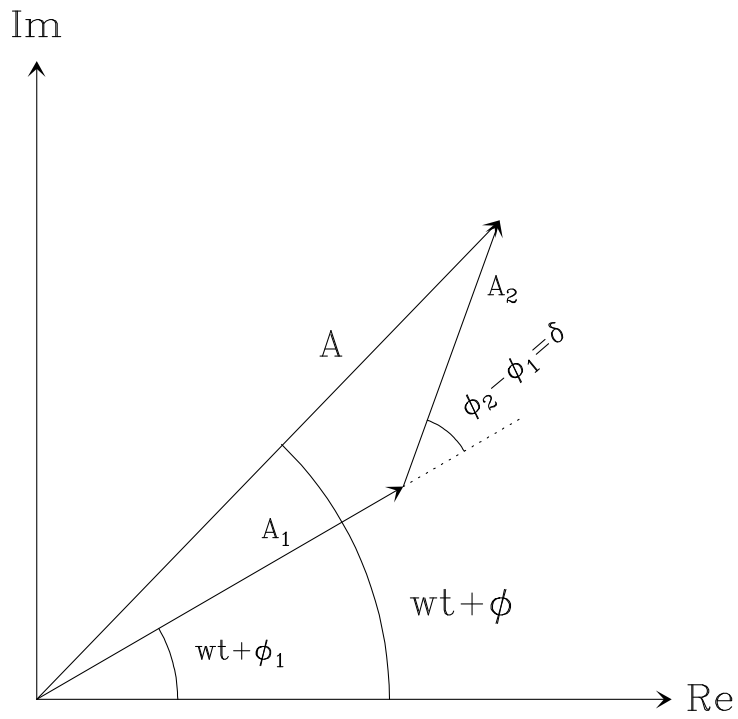
$$\frac{\omega_1}{\omega_2} = \frac{n_2}{n_1} \quad (26)$$

se obtienen trayectorias definidas en el plano, con formas progresivamente más complicadas. Estas trayectorias son denominadas *figuras de Lissajous*. Cuando las frecuencias son arbitrarias no es posible identificar una figura de esta clase, dado que la partícula no repite periódicamente su recorrido.

### Problemas

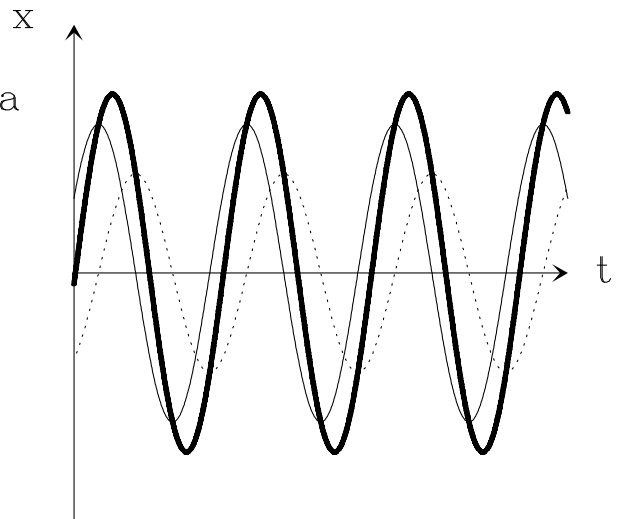
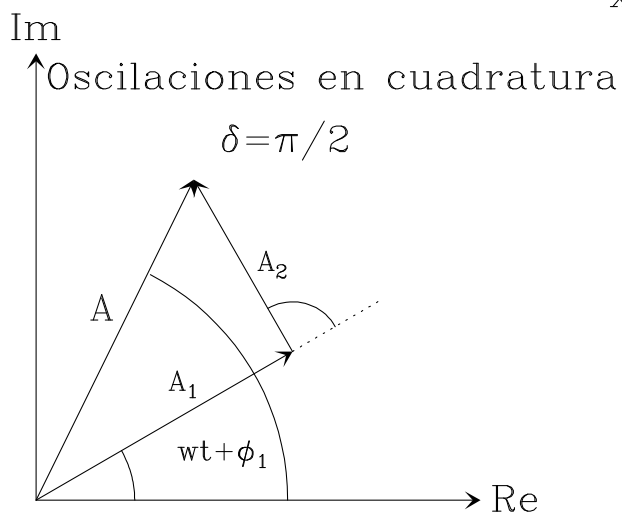
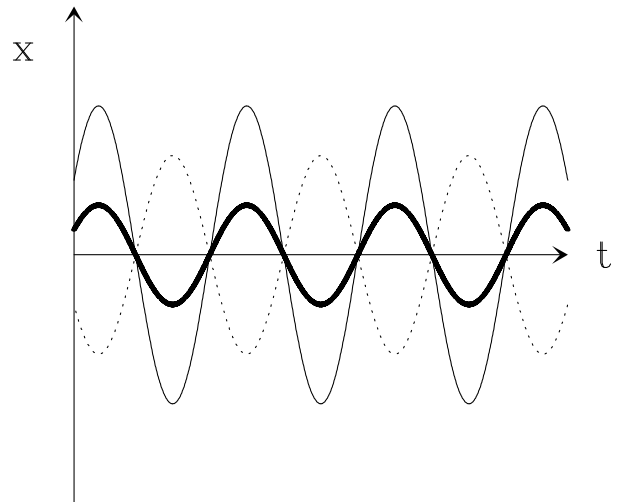
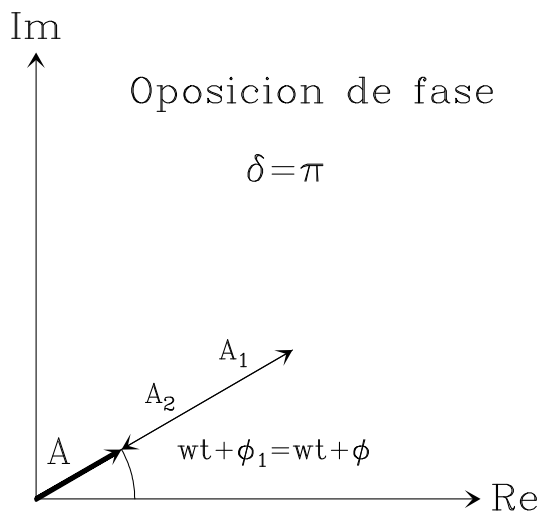
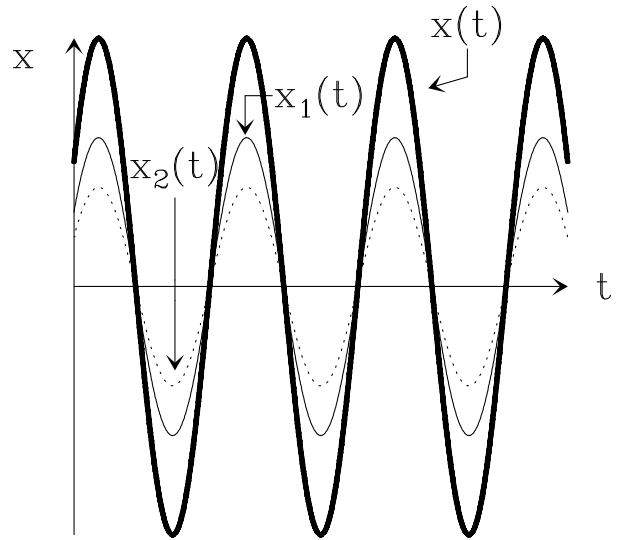
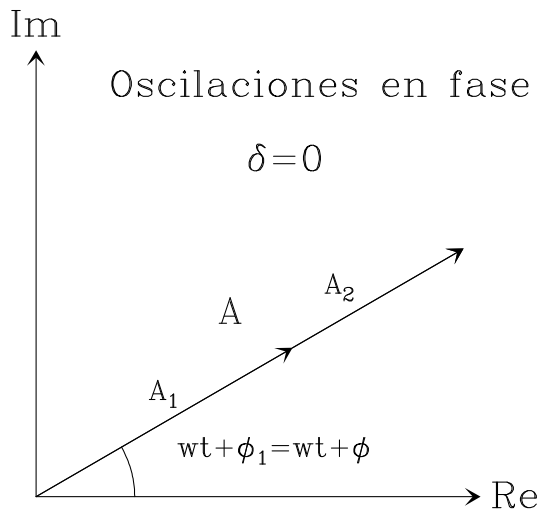
Del libro de Álvarez-Ude, González y Raposo: capítulo 8, problemas 11, 12, 13.

# COMPOSICION DE 2 MAS DE LA MISMA FRECUENCIA



# SUPERPOSICION DE 2 MAS DE LA MISMA FRECUENCIA

## CASOS PARTICULARES



# PULSACIONES

