



soluzioni sinusoidali

- l'argomento di una funzione sinusoidale deve essere adimensionale: $k(x \pm vt) = kx \pm \omega t$ $\omega = kv$

$$f(x, t) = A \cos(kx \pm \omega t) = \Re\left(A e^{i(kx \pm \omega t)}\right)$$

- in una posizione fissata x , la perturbazione si muove di moto armonico. Per una corda, ogni elemento di essa si muove di moto armonico. Viceversa, se un punto di una corda è sollecitato a muoversi di moto armonico, diventa **sorgente** di un'onda sinusoidale.

- k è detto numero d'onda

- ponendo $k = \frac{2\pi}{\lambda}$ e $\omega = \frac{2\pi}{T}$
possiamo scrivere $f = A \cos\left(2\pi\left(\frac{x}{\lambda} \pm \frac{t}{T}\right)\right)$

- T è il periodo dell'oscillazione della perturbazione

- λ è la lunghezza di una oscillazione spaziale completa a t fissato

e si ha $v = \frac{\lambda}{T}$

N.B. fissata la pulsazione (o il periodo) dalla frequenza della sorgente, λ rimane fissato da v . Due sorgenti con la stessa frequenza daranno in mezzi diversi (v diverse) lo stesso periodo ma λ diverse.

Grazie al principio di sovrapposizione, una somma di sinusoidi è ancora soluzione: **sviluppo in serie di Fourier** di una soluzione periodica qualunque.



rappresentazione complessa delle onde sinusoidali

- una grandezza sinusoidale può essere espressa come parte reale o parte immaginaria di un vettore complesso:

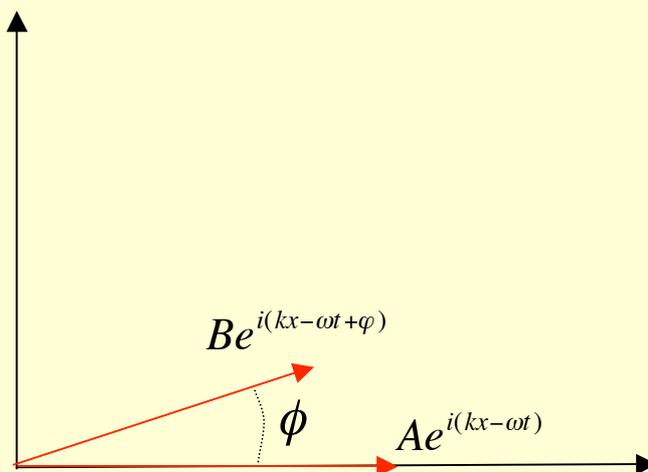
$$A \cos(kx - \omega t) = \Re\left(Ae^{i(kx - \omega t)}\right)$$

$$A \sin(kx - \omega t) = \Im\left(Ae^{i(kx - \omega t)}\right)$$

- al variare dell'argomento, il vettore ruoterà nel piano complesso, mantenendo fisso il modulo

Se due grandezze sinusoidali sono sfasate di ϕ , al variare dell'argomento i due vettori ruoteranno solidali, sempre separati di un angolo ϕ

- possiamo rappresentare convenzionalmente i vettori con la loro posizione per $kx - \omega t = 0$, per cui il primo vettore sarà diretto come l'asse x , ed il secondo sarà ruotato di un angolo ϕ





intensità di un'onda sinusoidale su una corda

- calcoliamo l'energia cinetica associata ad un elementino di corda vibrante:

$$dk = \frac{1}{2} \mu dx \dot{y}^2$$

$$y = A \sin(kx - \omega t)$$

$$\dot{y} = -A\omega \cos(kx - \omega t)$$

ora, per un oscillatore $E = k + V = k_{max}$ per cui

$$dE = \frac{1}{2} \mu dx \dot{y}_{max}^2 = \frac{1}{2} \mu dx A^2 \omega^2 = \frac{1}{2} \mu A^2 \omega^2 v dt$$

e chiamando intensità dell'onda l'energia trasportata lungo la corda nell'unità di tempo, si ha:

$$I = \frac{dE}{dt} = \frac{1}{2} \mu v A^2 \omega^2$$

la dipendenza dell'intensità dell'onda (ossia dell'energia trasportata) dal quadrato dell'ampiezza e dal quadrato della frequenza è del tutto generale, per qualsiasi tipo di onda.



interferenza

Due onde della stessa natura che si sovrappongono nella stessa regione possono dar luogo a fenomeni di **interferenza**

La relazione matematica fondamentale che presiede ai fenomeni di interferenza di onde sinusoidali è la somma di due sinusoidi:

$$\sin \alpha + \sin \beta = 2 \cos \frac{\alpha - \beta}{2} \sin \frac{\alpha + \beta}{2}$$

Consideriamo ad es. due onde sinusoidali con la stessa ampiezza e frequenza ma fasi diverse

$$f_1 = A \sin(kx - \omega t)$$

$$f_2 = A \sin(kx - \omega t + \varphi)$$

$$f = f_1 + f_2 = A \sin(kx - \omega t) + A \sin(kx - \omega t + \varphi) = 2A \cos \frac{\varphi}{2} \sin \left(kx - \omega t + \frac{\varphi}{2} \right)$$

per cui l'ampiezza complessiva va da 0 (onde in opposizione di fase, interferenza distruttiva) a $2A$ (onde in fase, interferenza costruttiva), a seconda della fase relativa delle due onde

In termini di intensità (ossia di energia trasportata) questa può andare da 0 a 4 volte l'intensità della singola onda. (chi fornisce l'energia in più?)