Introduzione all' esperienza sul "Tubo di Kundt"

29-04-2013

Laboratorio di Fisica con Elementi di Statistica,

Anno Accademico 2012-2013

Responsabile: Paolo Piseri

Date:

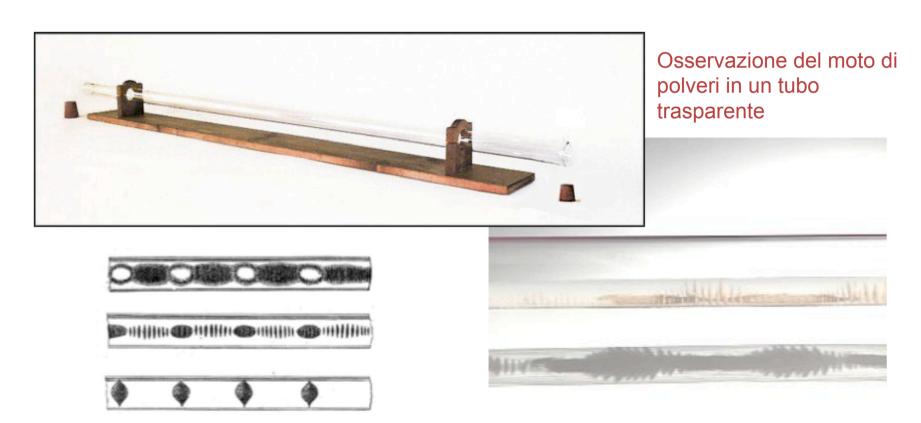
Turno 1: 06-05-2013, 13-05-2013, 20-05-2013

Turno 2: 07-05-2013, 14-05-2013, 21-05-2013

Turno 3: 08-05-2013, 15-05-2013, 22-05-2013

Cosa è il tubo di Kundt?

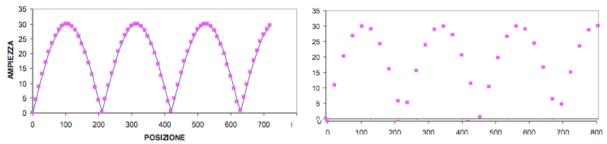
Dal nome August Kundt, che escogitò un metodo per visualizzare onde acustiche stazionarie in una colonna d'aria (1886).



Caratteristiche dell'esperienza

- La grandezza da misurare non è direttamente quantificabile facendo affidamento alla nostra percezione.
- Con l'aiuto di uno strumento dovremo arrivare ad una descrizione fenomenologica di un fenomeno fisico.
- Attraverso un modello che descrive il fenomeno potremo effettuare una misura indiretta di una grandezza fisica.

Materiale per l'esperienza in laboratorio



Sound Waves

Front Plate

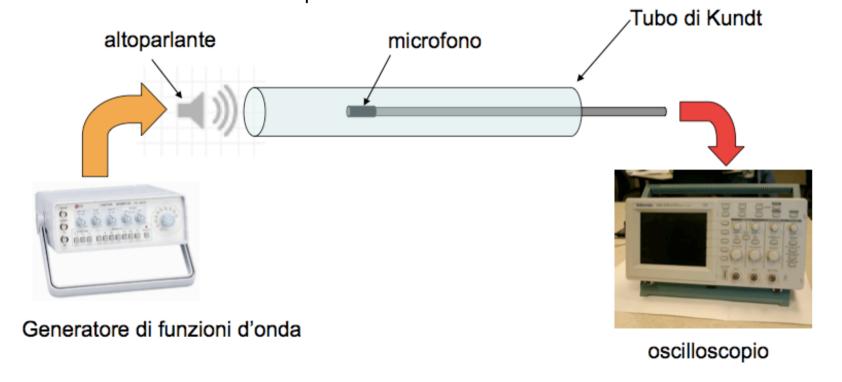
(Diaphragm)

Cross-Section of a Typical Condenser Microphone

Back Plate

Battery

L'onda stazionaria può essere osservata campionando con un microfono l'intensità sonora in diversi punti all'interno del tubo.



Caratteristiche di un'onda acustica

- Oscillazione elastica di un mezzo continuo.
- La perturbazione del mezzo rispetto alla condizione di equilibrio si propaga con velocità caratteristica determinata dalle proprietà elastiche e dalla densità del mezzo continuo.
- Lo spostamento associato alla oscillazione è longitudinale (ossia parallelo alla direzione di propagazione) nel caso di onde acustiche in un gas o in un liquido. Può essere anche trasversale in un solido.
- L'onda si propaga determinando un trasferimento dell'energia associata alla perturbazione, ma senza flusso di materia.

In un gas la descriviamo ad esempio con:

$$\vec{x}(\vec{r},t)$$
 Lo spostamento all' istante t di un elemento infinitesimo di materia la cui posizione di equilibrio sia nel punto \vec{r}

A questi spostamenti oscillatori rispetto alle posizioni di equilibrio saranno associate oscillazioni delle grandezze:

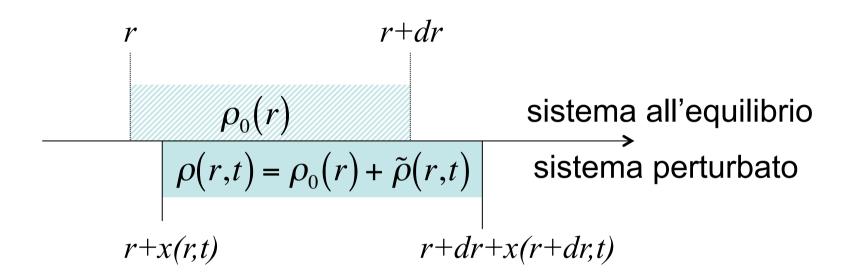
$$\rho(\vec{r},t)$$
 densità del gas in un punto dello spazio \vec{r} al tempo t

$$p(\vec{r},t)$$
 pressione del gas in un punto dello spazio \vec{r} al tempo t

Nel caso che interessa (propagazione lungo la direzione dell'asse del tubo), lo spostamento avviene lungo la stessa direzione (onde longitudinali) e il problema può essere ricondotto ad un problema mono-dimensionale, la descrizione si riduce all'uso di grandezze scalari:

$$x(r,t)$$
 r posizione in termini di distanza dall'origine (ad esempio un estremità) lungo l'asse del tubo.

$$p(r,t)$$
 tempo



Se la massa nel volume descritto da *dr* si conserva:

$$\rho_0 dr = \rho \left(\frac{\partial x}{\partial r} dr + dr \right) \rightarrow \tilde{\rho} = -\rho_0 \frac{\partial x}{\partial r}$$

$$p(r,t) \rightarrow \rho_0 dr = \rho \left(\frac{\partial x}{\partial r} dr + dr \right) \leftarrow p(r+dr,t)$$

Sull'elemento di massa agirà una forza

$$F = -\frac{\partial p}{\partial r} dr$$

Da cui l'equazione di Newton $\rho_0 \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} = -\frac{\partial p}{\partial t}$

$$\rho_0 \frac{\partial^2 x}{\partial t^2} = -\frac{\partial p}{\partial r}$$

assumendo il caso $p(r,t) = p_0 + \tilde{p}(\rho(r,t))$

si ha
$$\frac{\partial p}{\partial r} = \frac{\partial \tilde{p}}{\partial r} = \frac{d\tilde{p}}{d\tilde{\rho}} \frac{\partial \tilde{\rho}}{\partial r} = \frac{d\tilde{p}}{d\tilde{\rho}} \left[-\rho_0 \frac{\partial^2 x}{\partial r^2} \right]$$

Il mezzo elastico che ci interessa è dunque descritto da una grandezza x che soddisfa all'equazione d'onda unidimensionale:

$$\frac{\partial^2 x(r,t)}{\partial x^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 x(r,t)}{\partial t^2} = 0$$
 D'Alembert

$$con \quad v = \sqrt{\frac{dp}{d\rho}}$$

Per un gas perfetto, in condizioni adiabatiche: $v = \sqrt{\gamma \frac{kT}{m}}$

Soluzioni generali nella forma:

$$x(r,t) = A(r - vt) + B(r + vt)$$

Ossia perturbazioni che si propagano con velocità v nelle due direzioni.

Considerando il caso particolare di forme sinusoidali di pari ampiezza che si propagano nelle due direzioni, da semplici identità trigonometriche si deduce che anche le soluzioni (stazionarie) nella forma

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right) \begin{vmatrix} \cos K, \varphi, \delta, \lambda \\ \cos t = 0 \end{vmatrix}$$

sono soluzioni particolari dell'equazione.

con
$$K$$
, φ , δ , λ
costanti
arbitrarie e
$$v = \frac{\lambda \omega}{2\pi}$$

Verifichiamo se le onde stazionarie nella forma

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \sin(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$x(r,t) = K \cos(\omega t + \varphi) \cos(\omega t$$

momento.

sono soluzioni adatte a descrivere il suono all'interno di un tubo.

Dobbiamo considerare quali condizioni al contorno ha senso assumere.

$$(y)$$

$$x(0,t);p(0,t)$$

$$x(L,t);p(L,t)$$

Saranno possibili due situazioni:

1) Estremità aperta

la pressione è "ancorata" alla pressione atmosferica. La variazione di pressione sarà essenzialmente vincolata a zero, dunque lo sarà la variazione di densità e quindi $\frac{\partial x}{\partial r}$.

$$\frac{\partial x}{\partial r} = 0$$

2) Estremità chiusa

lo spostamento è "impedito" dalla presenza di una parete

$$x = 0$$

Possiamo considerare diverse situazioni. Vediamo in particolare:

1) Entrambe le estremità aperte

$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0 \quad \bigcirc \frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0$$

2) Una estremità chiusa e l'altra aperta

$$x = 0$$

$$\frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0$$

1) Entrambe le estremità aperte

$$x(r,t) = K\sin(\omega t + \varphi)\cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0$$

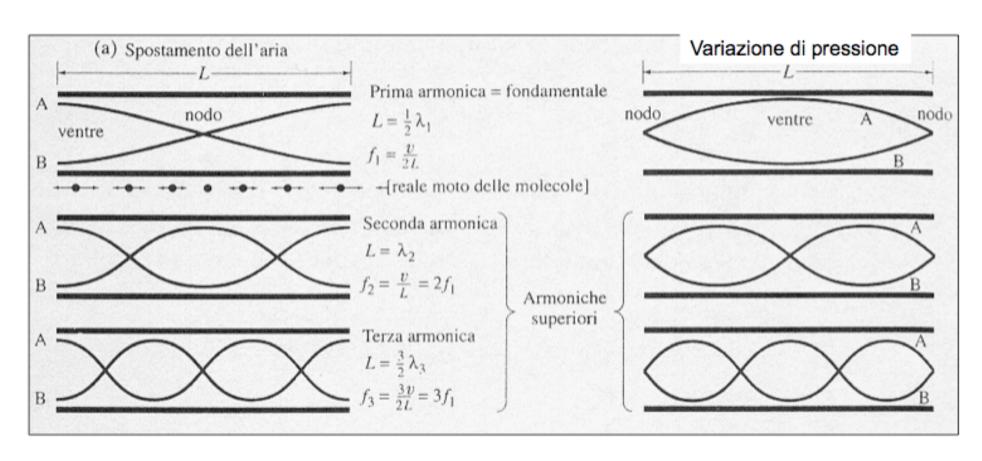
$$\Rightarrow \frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0$$

A
$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0 \Rightarrow \sin(\delta) = 0 \Rightarrow \delta = 0$$

B
$$\frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0 \Rightarrow \sin\left(\frac{2\pi L}{\lambda}\right) = 0 \Rightarrow \frac{2\pi L}{\lambda_n} = n\pi; n \in \{1,2,3,...\}$$
$$\Rightarrow \lambda_n = \frac{2L}{n}; n \in \{1,2,3,...\}$$

1) Entrambe le estremità aperte

$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0 \qquad \lambda_n = \frac{2L}{n}; n \in \{1,2,3,...\} \qquad \frac{\partial x(L,t)}{\partial r} = 0$$



2) Una estremità chiusa e l'altra aperta

$$x(r,t) = K\sin(\omega t + \varphi)\cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}r + \delta\right)$$

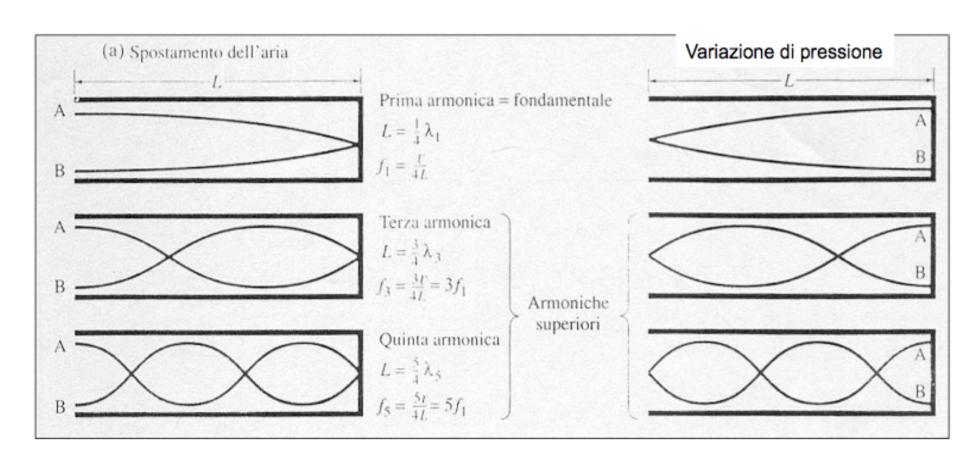
A
$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0 \rightarrow \sin(\delta) = 0 \rightarrow \delta = 0$$

$$\mathsf{B} \quad x(L,t) = 0 \to \cos\left(\frac{2\pi L}{\lambda}\right) = 0 \to \frac{2\pi L}{\lambda_n} = \left(n + \frac{1}{2}\right)\pi; n \in \{1,2,3,\ldots\}$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n + \frac{1}{2}}; n \in \{1,2,3,\ldots\}$$

2) Una estremità chiusa e l'altra aperta

$$\frac{\partial x(0,t)}{\partial r} = 0 \qquad \qquad \lambda_n = \frac{4L}{2n+1}; n \in \{1,2,3,\ldots\} \qquad \qquad (L,t) = 0$$



Programma per l'esperienza in laboratorio

- •Ricostruire il comportamento del sistema con diverse diverse frequenze del segnale forzante (dall'altoparlante), verificando l'esistenza di onde stazionarie e di un effetto di risonanza (considerare ampiezza e fase della risposta).
- •Campionare l'ampiezza dell'onda sonora all'interno del tubo, muovendo il microfono in posizioni diverse. Ricostruire il profilo dell'onda stazionaria.
- •Ripetere l'esperienza a frequenze multiple della fondamentale, per diverse condizioni alle estremità del tubo. (2-4 armoniche per ciascuna configurazione: chiuso da entrambi i lati; un'estremità aperta e l'altra chiusa; aperto da entrambi i lati)
- •Determinare la velocità del suono sulla base dei profili ottenuti e estrarne il valore per la costante adiabatica γ .
- Costruire la curva di risonanza per un modo prescelto.
- •Interrogarsi sul comportamento di un sistema di più tubi consecutivi e verificare sperimentalmente cosa succede.