

12 Trasformazione della coordinata spaziale e temporale

Dalla dimostrazione della contrazione delle lunghezze (si veda il capitolo 11), può essere derivata in alternativa la trasformazione per lo spazio e il tempo senza dover presupporre il postulato della costanza della velocità della luce per qualsiasi velocità relativa tra sorgente luminosa e osservatore.

Consideriamo due sistemi di riferimento unidimensionali in movimento l'uno rispetto all'altro a velocità costante v . Due osservatori O e O' si trovino in quiete ciascuno nelle origini delle coordinate O e O' dei due sistemi di riferimento e misurino il tempo t e t' , rispettivamente. Le origini delle coordinate dei due sistemi di riferimento coincidano all'istante $t = 0$ per O e $t' = 0$ per O' .

Assumeremo, come discusso nel capitolo 9, che per tempi successivi le misurazioni dei tempo t e t' possano essere discordanti, quindi non assumiamo a priori che sia $t = t'$ nemmeno per $v \ll c$.

Per illustrare con maggiore chiarezza le relazioni tra i sistemi di riferimento, ci atterremo nei successivi diagrammi alle seguenti regole:

- In ogni diagramma è presente un osservatore in quiete. Un secondo osservatore si muove lungo l'asse x alla velocità v .
- La trasformazione è considerata dal punto di vista dell'osservatore in quiete, e quindi viene usato il suo tempo. L'osservatore in quiete è evidenziato in grigio nei diagrammi.
- Il sistema di riferimento dell'osservatore in movimento è raffigurato con linee tratteggiate.
- La trasformazione riguarda sempre il calcolo della coordinata spaziale dell'osservatore in movimento in funzione delle coordinate spaziali e temporali dell'osservatore in quiete.

Trasformazione della coordinata spaziale per $v \ll c$

Se la velocità relativa v tra i sistemi di riferimento è considerevolmente inferiore alla velocità della luce, allora i due osservatori non percepiscono alcuna contrazione della lunghezza in direzione del movimento. Nella figura 18 l'osservatore O è in quiete. t è il tempo misurato da O .

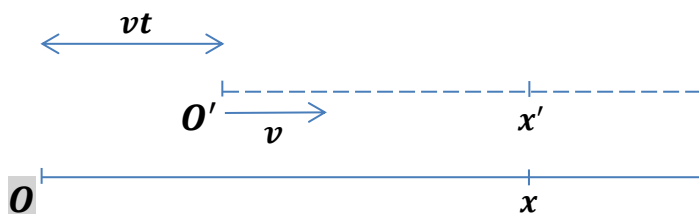


Fig. 18

Secondo Figura 18, dal punto di vista di O , si ottengono le relazioni:

$$x = x' + vt \quad \rightarrow \quad x' = x - vt \quad (12.1)$$

La figura 19 mostra la trasformazione dal punto di vista dell'osservatore O' :

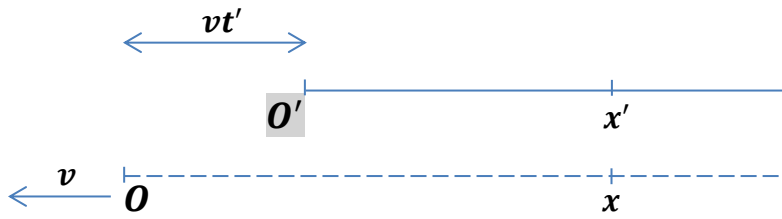


Fig. 19

In questo caso le relazioni sono:

$$x' = x - vt' \quad \rightarrow \quad x = x' + vt' \quad (12.2)$$

E se in (12.2) si sostituisce x' ricavato dalla relazione (12.1), si ottiene:

$$x = x - vt + vt' \quad \rightarrow \quad t = t' \quad (12.3)$$

La (12.3) mostra che la coordinata temporale per $v \ll c$ è invariante.

Le relazioni (12.1) e (12.3) corrispondono alla trasformazione galileiana e sono valide nel contesto della meccanica classica per $v \ll c$:

$$x' = x - vt \quad (12.1); \quad t = t' \quad (12.3)$$

Trasformazione della coordinata spaziale per una velocità v qualunque

Consideriamo ora la situazione dal punto di vista dell'osservatore O , questa volta per qualunque velocità v :

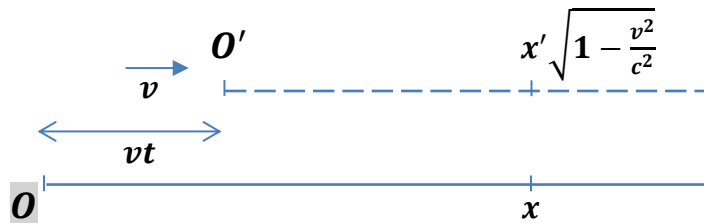


Fig. 20

Come dimostrato nel capitolo 11, l'osservatore O percepisce una contrazione della lunghezza della distanza tra O' e x' , così che per lui il punto corrispondente a x si trova, sul sistema di riferimento O' , alla coordinata $x' \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$ come mostrato in figura 20.

Da figura 20 si può constatare che per l'osservatore O risulta quanto segue:

$$x = x' \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} + vt \quad \Rightarrow$$

$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (12.4)$$

La relazione (12.4) rappresenta il valore della coordinata spaziale x' nel sistema di riferimento dell'osservatore O' in funzione delle coordinate di spazio e tempo (x, t) del sistema di riferimento di O .

Consideriamo ora la situazione dal punto di vista dell'osservatore O' :

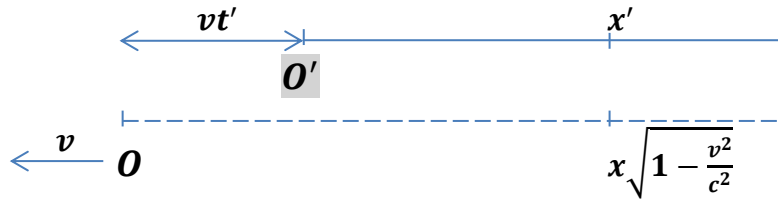


Fig. 21

L'osservatore O' percepisce una contrazione della lunghezza della distanza tra O e x , così che per lui il punto corrispondente di x' si trova, nel sistema di riferimento O , alla coordinata $x\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$, come mostrato in Figura 21.

Da figura 21 si può anche dedurre che per l'osservatore O' risulta:

$$x' + vt' = x\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \Rightarrow$$

$$x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (12.5)$$

Va notato che t' rappresenta il tempo di O' , generalmente diverso dal tempo t dell'osservatore O , come discusso nel capitolo 9.

Le relazioni (12.4) e (12.5) rappresentano le trasformazioni di coordinate spaziali per velocità qualunque, dal punto di vista di due osservatori in moto relativo tra loro.

Trasformazione della coordinata temporale:

La trasformazione per la coordinata temporale può essere derivata dalle relazioni (12.4) e (12.5).

Dalla relazione (12.5) otteniamo:

$$x' = x\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} - vt' \quad (12.6)$$

Uguagliando le relazioni (12.4) e (12.6) si ottiene:

$$\frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = x \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} - vt' \Rightarrow$$

$$x - vt = x \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) - vt' \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \Rightarrow$$

$$-vt = -x \frac{v^2}{c^2} - vt' \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} \Rightarrow$$

$$t' = \frac{t - \frac{xv}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (12.7)$$

Usando un metodo analogo può essere derivata per t in funzione di t' e x' la relazione seguente:

$$t = \frac{t' + \frac{x'v}{c^2}}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad (12.8)$$

Le trasformazioni di coordinate espresse dalla (12.4) e dalla (12.7) corrispondono nella stessa forma alle componenti della trasformazione di Lorentz, che descrive la variazione delle coordinate spaziali e temporali tra sistemi di riferimento per velocità comunque elevate nell'ambito della teoria della relatività ristretta.

In questo capitolo è stato mostrato come le trasformazioni dello spazio e del tempo per velocità qualunque degli osservatori possano essere derivate dal fenomeno della contrazione della lunghezza relativistica.