

Primo Parte

Princ. di rel.

L'Elettrodinamica del Maxwell non s'accorda con le esperienze

L'allontanarsi agli elettroni delle leggi della Meccanica non è sufficientemente spiegato dall'ipotesi della massa elettromagnetica  
d'altra parte

L'esperienza di Fizeau e di Michelson hanno dimostrato che l'etere non prende parte se non in piccole proporzioni al moto dei corpi materiali eppure tutte le altre esperienze per rivelare il moto della terra non sono riuscite.

ipotesi del Lorentz - Kaufmann

di qui il Princ. di relatività  
si convertono

Trasf. di Lorentz

equivalenza di due sistemi

trasf.  $x' = K(t(x + vt))$        $t' = K(t - vx)$        $K = \frac{1}{\sqrt{1 - v^2}}$

Minkowski  $x'_v = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - v^2}}$        $t'_v = \frac{-vx + t}{\sqrt{1 - v^2}}$        $|v| = v$   
trasf. speciale del Lorentz       $0 < v < 1$

Einstein und Lorentz

Conc. di tempo

~~Definizione~~

Defin. del tempo - si riduce a contemporaneità di 2 fenomeni.

tempo locale - sincronizzano in un sistema in quiete  
l'orologio e prima. come possibile

Effetto del moto nella misura di una sbarra e orologio.

effetto nel tempo  $t_B - t_A = \frac{y_{AB}}{V - v}$        $t'_A - t'_B = \frac{y_{AB}}{V - v}$

Einstein ne deduce immediatamente la contrazione del Lorentz

Dalla trasformazione segue la Contrazione nel tempo del moto

una sbarra diventa un ellissoide di semiassi  $R\sqrt{1 - \frac{v^2}{V^2}}$ ,  $R, R$

Anche i tempi subiscono una contrazione.

$t' = t - \frac{1}{2} \left(\frac{v^2}{V^2}\right) t$       ossia  $\frac{1}{2} \left(\frac{v^2}{V^2}\right)$  per sec.

# Seconda Parte

I 2 problemi fondamentali della dinamica

Primo problema

Lavori dell' Abraham sui moti quasi stazionari  
Soluz. completa del Sommerfeld

Secondo problema

Moti spontanei Eigenschwingungen Hertzs. Journ

Risultati del Sommerfeld sul problema gener

Enunciati: Moto con vel.  $v_1$  richiede forza  
Carica di vel. posit. vel  $v_1$   
Car. sup. no  
limite superiore  $\frac{ge^2}{16\pi a^2}$   
con di caduta della velocità

Imp. tang. degli stud. dell' Hertzs - Moto trasl. rettilineo

Curva storia del moto - proprietà della curva  
un sol valore per  $y$  - tang. trigon - retta a  $45^\circ$

posiz. del problema: dato una storia del moto fino  
ad un certo istante e da quel punto la forza in f. d. temp

limitati per la forza

Teorema di esistenza ed unicità

$$K = m \int A(x,y) dx + B(x,y) dy \quad K = m \int [A + B y'] dx$$

$$K = m \int E dx \quad E = \frac{\partial A}{\partial y} - \frac{\partial B}{\partial x}$$

il teorema richiede che non sia nullo l'integrand  $a_0 \int E dx$   
 $v_0$

Ipotesi di velocità infinitamente piccole  
importanza del lato matematico

forma generale del problema

$$F(t) = \varphi(t) - \int N(t, \vartheta) \varphi(\vartheta) d\vartheta$$

1° caso un sol limite variabile ossia  $\int_{t_0}^t$   
 $\varphi(t) = F(t) + \int_{t_0}^t N(t, \vartheta) \varphi(\vartheta) d\vartheta$   
 $t_0$  essendo una costante e  $t > t_0$

$\varphi$  è la curva del moto  
che è nota fino ad un  
certo istante e poi il corso  
 $F$  è la forza  $\vartheta = t - x$   
 $N$  è conosciuta per  $A \pm B$

a questo si riconduce il caso che il moto sia noto da un tempo  $t_0$  avanti  
il quale era in quiete ossia  $\varphi = 0$

2° caso due limiti variabili ossia  $\int_{t_0}^t$  dove  $\varphi$  è una cost. positiva (rel. = 2)  
 $\varphi(t) = F(t) + \int_{t_0}^t N(t, \vartheta) \varphi(\vartheta) d\vartheta + \int_{t_0}^t F(\vartheta) d\vartheta N(t, \vartheta)$

il 1° integ. contiene  $\varphi$  ma nell'intervallo congegnato

23

1: può applicar agli elettroni e si arriva a trovare una serie di  
soluzioni dalle quali per sovrappos. si può ricavare la soluz. generale.

Congresso di Firenze 1908

I. Il Principio della Relatività

Lo studio dei fenomeni della radioattività, dei raggi  
Cattodici, dei raggi canalati e ha condotto alla  
conoscenza di fatti nuovi che per una parte non  
sarebbero stati prevedibili con le conoscenze ordinarie  
che avevamo di fenomeni elettrostatici ed elettrodinamici  
e per l'altra non si accordano coi prin-  
cipi che la Meccanica assegna per il moto dei  
corpi. Quando si voglia applicare ai corpi in moto  
le teorie elettrodinamiche di Maxwell si arriva a  
risultati che non si accordano abbastanza con le espe-  
rienze e dall'altro lato il principio di inerzia, quel-  
lo della costanza della massa e dell'equivalenza  
fra azione e reazione restano profondamente modi-  
ficati quando si studia il moto di quei corpuscoli  
che costituiscono <sup>una gran parte</sup> dei raggi emanati da un corpo radioat-  
tivo e i fasci uscenti dal Catodo di un tubo Crookes  
e che chiamiamo elettroni.

Le ipotesi  
La conoscenza che abbiamo e che ci viene fornita  
dalle esperienze <sup>sulla natura di essi</sup> spiega solo in parte questi fatti.  
Si dovrà cercare la spiegazione degli altri nel  
moto degli elettroni stessi. E poiché sappiamo che  
si muovono con velocità estremamente grandi rispet-  
to a quelle che sogliamo incontrare negli altri corpi  
di cui studiamo il moto, congiungendo insieme  
la speciale natura dei corpi in questione e la loro  
singolare velocità potrà darci una spiegazione suf-  
ficiente dell'altontarsi che essi fanno dalle leggi  
note della Meccanica.

Ma insieme a questi un'altra serie di fat-  
ti si presenta che chiede anch'essa una spiegazione.  
È noto come lo studio dell'aberrazione della luce  
abbia condotto a ricercare se l'etere prende parte  
ai movimenti dei corpi ~~ponderabili~~ <sup>ponderabili</sup> e le esperienze han  
dimostrato che ~~l'etere~~ non vi partecipa se non in mini-  
ma parte. Quando però si è voluto ~~conoscere~~  
rivelare il moto della terra rispetto all'etere ambiente

Kaufmann

Tutte le ricerche in proposito hanno dato risultati negativi. L'ipotesi del Lorentz della contrazione dei corpi nel senso del loro moto dà la ragione di questo risultato: la stessa ipotesi applicata agli elettroni spiega completamente quanto rimaneva di incognito nello studio dei fenomeni ~~po~~ che si verificano nel loro moto.

Questi effetti del moto adunque che per una parte si convertono con l'impossibilità di mettere in evidenza il moto della terra rispetto all'etere, e per l'altra è causa di tutti quei fenomeni straordinari che l'esperienza ci hanno rivelato quando si congiungano con le altre proprietà che conosciamo degli elettroni, cioè la loro natura di origine elettromagnetica, viene a costituire un principio fondamentale dell'elettrodinamica.

L'ipotesi del Lorentz spiega dunque il fatto della impossibilità di mettere in evidenza il moto della terra relativamente all'etera che è la sede dei fenomeni luminosi. Questa ipotesi si converte dunque in un principio che può enunciarsi così: i mezzi di cui possiamo disporre non ci permettono di scoprire per i corpi altri moti che quelli che essi posseggono relativamente ad altri corpi materiali; o in altri termini: tutti i fenomeni che possiamo osservare e le leggi che li regolano <sup>non</sup> sono <sup>alterati</sup> ~~isidipendenti~~ da un moto traslatorio dell'inferno. Questo enunciato prende il nome di Principio della Relatività.

Ne segue immediatamente che due sistemi uno in quiete l'altro in moto traslatorio uniforme sono tali che l'uno può essere l'immagine dell'altro. Se dunque avremo un sistema d'equazioni che ci definiscano il modo di variare di un insieme di punti fisici, sottoponendo questo sistema

2. Le trasformazioni di Lorentz

ad una trasformazione di variabili capace di rap-  
 presentare un moto uniforme l'espressione delle  
 equazioni date non verrà alterata da quella trasfor-  
 mazione. Una trasformazione di questo genere  
 è stata chiamata dal Poincaré trasformazione  
di Lorentz. Il principio della Relatività viene  
 dunque ad esprimersi in linguaggio matematico come  
 una Covarianza di quelle equazioni per una conveniente  
 trasformazione delle variabili di spazio e di tempo che  
 vi compaiono. Il Poincaré<sup>(1)</sup> dimostra che tutte le  
 trasformazioni di Lorentz formano un gruppo.  
 Ora in generale una trasformazione di Lorentz  
 può essere rappresentata così:

$$x' = k l (x + q t)$$

$$y' = l y$$

$$z' = l z$$

$$t' = k l (t + q x)$$

in cui l e q sono due costanti e  $k = \frac{1}{\sqrt{1-q^2}}$

(1) Poincaré. Sur la dynamique de l'Electron - Rend. d. Cir. Mat. di Palermo vol XXI 1906  
 § 4.

Nei ~~cas~~ <sup>fenomeni</sup> che ci interessano  $q$  è il rapporto  $\frac{v}{V}$  della velocità dell'elettrone o in generale del corpo alla velocità della luce,  $l$  è una funzione della velocità  $v$  e si può dimostrare dover prendere la forma  $l = 1$ .

H Minkowski<sup>(1)</sup> mostra che la trasformazione di Lorentz può ridursi ad una rotazione intorno ad un asse determinato pagante per l'origine. In particolare può definirsi una trasformazione dando un vettore la cui direzione sia l'asse della rotazione e che ~~causale~~ <sup>in grandezza</sup> ~~causale~~ ne rappresenti il momento. Sia per esempio il vettore  $\mathbf{v}$  con le componenti  $v_x$   $v_y$   $v_z$ . Se per brevit  si rappresenta con  $\mathbf{r}$  il vettore di componenti  $x$   $y$   $z$ , e con  $\mathbf{r}'$  quelle le cui componenti sono  $x'$   $y'$   $z'$  e con  $r_v$  ed  $r_{\perp}$  si indicano le componenti di  $\mathbf{r}$  lungo la direzione di  $\mathbf{v}$  e lungo la direzione qualunque normale a  $\mathbf{v}$ , allora

(1) Minkowski. Die Grundgleichungen für die elektromagnetischen Vorg nge in bewegten K rpern  
Nach. K. Ges. d. Wiss. zu Göttingen

Le 3 espressioni

$$r'_v = \frac{r_v - qt}{\sqrt{1-q^2}}$$

$$r'_{\bar{v}} = r_{\bar{v}} \quad \text{per qualunque direzione } \bar{v} \text{ normale a } v \text{ punti corrispondenti nei due sistemi}$$

$$t' = \frac{-qr_v + t}{\sqrt{1-q^2}}$$

definisco ciò che il Minkowski chiama una trasformazione speciale del Lorentz ~~circolare~~ definita dal vettore  $v$ , purché sia

$$|v| = q$$

$$e \quad 0 < q < 1$$

Una trasformazione di questo genere permette al Minkowski di dare le equazioni fondamentali per i corpi in moto sotto una forma più generale che non sia quella del Lorentz e che comprende tutti i casi possibili di corpi cioè magnetizzati o no, ed anche come caso limite l'equazioni per l'etere.

Date le equazioni che valgono per tutti i casi corrispondenti per i corpi in quiete, e assumendo come postulato che la velocità della materia sia sempre minore di quella della luce il vettore che definisce la trasformazione speciale del Lorentz sarà il vettore stesso che dà la velocità della materia, e si verificherà che  $|v| = q$  e' compreso fra  $0$  ed  $1$  purchè si prenda sempre come eguale ad  $1$  la velocità della luce.

Il lavoro del Minkowski si presenta per altro sotto un complesso apparato matematico. Recentemente i sigg. Einstein e Laub<sup>(1)</sup> hanno dedotto le equazioni del Minkowski in un modo molto elementare partendo direttamente dalle leggi dell'elettrodinamica dei corpi in quiete stabilite dalle equazioni di Maxwell-Hertz.

---

(1) Einstein u. J. Laub. Ueber die elektromagnetischen Grundgleichungen für bewegte Körper Ann. d. Phys 1908 H. 8

### 3. Il concetto di tempo

È merito dell' Einstein<sup>(1)</sup> l'aver mostrato come il principio della Relatività si converte con un nuovo concetto del tempo che dobbiamo introdurre nei nostri ragionamenti, e meglio con una modificazione che dobbiamo apportare all'idea che abbiamo della contemporaneità di due fenomeni.

Sappiamo che il tempo si definisce giustamente come la misura del moto. In pratica però abbiamo bisogno di ricorrere ad un moto per misurare il tempo. Cosicché per misurare un moto ci serviamo in realtà di un altro moto al quale paragoniamo il primo. Il tempo quindi si riduce alla contemporaneità fra due fenomeni che sono la posizione della sfera di un orologio e il fenomeno che si considera. In questo modo però possiamo misurare il tempo solo per quei fenomeni che avvengono nello spazio che immediatamente circonda

---

(1) Einstein A. Zur elektrodynamik bewegter Körper

Ann. der Ph. 17 1905 p. 891

l'orologio. Per punti lontani dovremo ricorrere ad altri orologi in modo che dovunque sia da misurare un tempo lì sia un orologio. Ma allora si capisce che avremo altrettanti tempi locali quanti punti da misurare. Potremmo tentare di far sì che tutti questi orologi siano sincroni ma non vi potremo riuscire se non quando fossimo in uno spazio isotropo ed omogeneo per rispetto alla luce o a qualunque altro segnale che potremmo inviare da un punto all'altro. Per un tale spazio o in generale per un sistema in quiete si potrà ottenere il sincronismo tra due punti operando così. Siano due punti A e B lontani fra loro. Ad un istante  $t_A$  del tempo locale di A inviamo un raggio di luce verso B. Il raggio giungerà in B ad un ~~tempo~~<sup>istante</sup>  $t_B$  del tempo locale di B. Se poi in B è uno specchio il raggio potrà rinviiarsi su A dove giungerà ad un istante  $t'_A$ . Allora i due orologi saranno sincroni se

$$t_B - t_A = t'_A - t_B$$

Vediamo come dovremo modificare questi concetti quando

Il sistema non è più in quiete. Per far ciò  
dovremo supporre che le leggi secondo le quali varia  
lo stato dei sistemi fisici sono indipendenti dal fatto  
che le variazioni stesse vengano riferite all'uno o  
all'altro di due sistemi di cui uno sia in moto trasla-  
torio uniforme per rispetto all'altro; in altri termini  
dovremo supporre il Principio della relatività. Comin-  
ciamo allora dal proporre il problema di misurare la lun-  
ghezza di un'asta in moto. Immaginiamo l'asta disposta  
sopra l'asse  $x$  di un sistema  $k$  di coordinate  $l_k$   
cui origine si muova con moto ~~rettilineo~~ <sup>rettilineo con velocità costante  $v$</sup>  per rispetto  
ad un altro sistema  $K$  che è in quiete e per  
fissare le idee si muova nel senso e nella direzione  
della  $x$  crescente di  $K$ . La lunghezza dell'asta in  
quiete misurata nel sistema  $K$  ~~fosse~~ con un'asta campione  
della stessa natura di quella da misurare sia data  
da  $l$ . Per misurare l'asta mentre essa si muove  
col sistema  $k$  mantenuto in essa una posizione  
costante si può procedere in due modi:

- a) l'osservatore si muove anch'esso col sistema  $k$  e applica il campione sull'asta come se eseguisse la stessa operazione nel sistema in quiete
- b) l'osservatore determina ad un certo istante la posizione che occupano i due punti estremi dell'asta per rispetto al sistema in quiete e misura poi col campione in quiete la distanza fra quei due punti. Quelle due posizioni potranno essere determinate contemporaneamente perché in un sistema in quiete sappiamo definire il sincronismo.

I risultati delle due misure non possono essere identici per i principi che abbiamo ammesso. Le lunghezze dunque non si conservano. Ma non si conservano neppure i tempi. Infatti se ripetiamo per i due punti estremi dell'asta le operazioni fatte per stabilire il sincronismo fra i due punti A e B otterremo

$$t_B - t_A = \frac{r_{AB}}{V - v} \qquad t'_A - t'_B = \frac{r_{AB}}{V - v}$$

dove  $V$  è la velocità della luce ed  $r_{AB}$  è la distanza

fra i punti A e B estremi dell'asta, ripetuta  
con la stessa operazione nelle due equaglie.  
Quei tempi non ~~sono~~ <sup>possono essere</sup> ~~più~~ <sup>poiché ammettiamo</sup> ~~eguali.~~

la costanza della velocità della  
luce sia che esca da un corpo  
in quiete o da uno in moto.  
Sicché mentre ~~l'osservatore~~

→ un osservatore in un sistema in quiete giudiche-  
rebbe sincroni i due orologi posti in A e in B,  
nel sistema in moto non sono sincroni.

Il concetto di contemporaneità non ha dunque  
un significato assoluto: due fenomeni che sono  
contemporanei considerati rispetto ad un sistema  
di coordinate, non lo sono più se li considerano  
~~rispetto~~ <sup>in</sup> ~~ad~~ un sistema che rispetto al primo è  
in moto.

Lo Einstein con un procedimento molto elegan-  
te mostra come si possa, fondandosi su questo  
principio della contemporaneità, determinare le  
relazioni che devono passare fra le variabili  
 $x, y, z, t$  del sistema  $K$  e quelle  $x', y', z', t'$   
del sistema  $k$ . ~~È facile vedere che~~  
~~queste relazioni si ottengono~~  
~~applicando il principio della~~  
~~contemporaneità~~

Queste relazioni sono niente altro che le equazioni che definiscono la trasformazione di Lorentz.

Volendo poi risalire da questo punto alla prima ipotesi della contrazione il cammino è molto rapido. Se l'equazione

$$x'^2 + y'^2 + z'^2 = R^2$$

sistema K si trasforma per mezzo delle relazioni trovate fra le  $x', y', z', t'$  e le  $x, y, z, t$  si ottiene nel sistema K l'equazione

$$\frac{x^2}{\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}} + y^2 + z^2 = R^2$$

che rappresenta un ellissoide di rotazione i

cui assi sono  $R\sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}, R, R$

Il corpo dunque ha subito una contrazione e precisamente nel senso del moto che abbiamo supposto essere secondo l'asse  $x$

Così il principio della Relatività ha suggerito una

modificazione da introdursi nel concetto di  
 contemporaneità di fenomeni. Questa ci ha  
 fornito il modo di giungere a porre le rela-  
 zioni che legano fra loro le coordinate  
 cartesiane di un sistema determinato e il  
 tempo con le ~~coordinate~~ corrispondenti  
 in un sistema che per rispetto al primo  
 è in <sup>un</sup> moto uniforme rettilineo; queste  
 relazioni finalmente ci hanno rivelato  
 una contrazione che i corpi in moto  
 subiscono nel senso del moto stesso.

È facile mostrare, e si prevede anzi  
 come non soltanto le lunghezze ma anche  
 i tempi subiscono una contrazione nel senso  
 del moto. Se si vuole infatti esprimere  
 il tempo  $t'$  in funzione della sola variabile  $t$   
 si ottiene

$$t' = t - \left(1 - \sqrt{1 - \left(\frac{v}{c}\right)^2}\right) t$$

ossia con sufficiente approssimazione

$$t' = t - \frac{1}{2} \left( \frac{v}{V} \right)^2 t$$

Ogni secondo subisce quindi ~~un~~ un ritardo e  
direi quasi a una contrazione misurata dal fattore  $\frac{1}{2} \left( \frac{v}{V} \right)^2$ .