Fisica III - Formulario Relatività Speciale

Gabriele Cembalo gCembalo.github.io

1 Relatività speciale

Valgono:
$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$$
 ; $\beta = \frac{v}{c}$; $\gamma(v) = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$ e definiamo:
$$\begin{cases} ct = x^0 \\ x = x^1 \\ y = x^2 \\ z = x^3 \end{cases}$$

Dove non specificato si intende $\gamma = \gamma(v)$

Trasformazioni di Lorentz

lungo una direzione generica x (si considera \parallel = direzione parallela al boost e \perp = direzione ortogonale al boost)

$$\begin{cases} x'^{0} = \gamma(v)(x^{0} - \beta x_{\parallel}) \\ x'_{\parallel} = \gamma(v)(x_{\parallel} - \beta x^{0}) \\ \vec{x}'_{\perp} = \vec{x}_{\perp} \end{cases}$$

Trasformazioni di Lorentz inverse

boost lungo **x**

$$\begin{cases} x^0 = \gamma(v)(x'^0 + \beta x'^1) \\ x^1 = \gamma(v)(x'^1 + \beta x'^0) \\ x^2 = x'^2 \\ x^3 = x'^3 \end{cases}$$

Leggi di trasformazione delle velocità

$$u_\parallel' = rac{u_\parallel - v}{1 - rac{vu_\parallel}{c^2}} \qquad ; \qquad ec{u}_\perp' = rac{ec{u}_\perp}{\gamma(v)(1 - rac{vu_\parallel}{c^2})}$$

Dilatazioni dei tempi

$\Delta t_{AB} = \gamma(v) \Delta \tau_{AB}$

con $\Delta \tau_{AB} =$ intervallo di tempo proprio

Contrazione delle lunghezze

$$L = \frac{L_0}{\gamma(v)}$$

con $L_0 = \text{lunghezza propria}$

Invariante relativistico

È definito (tra due eventi A,B) come:

$$\Delta s_{AB}^2 = -(x_B^0 - x_A^0)^2 + |\vec{x}_B - \vec{x}_A|^2$$

Valgono:

$$\begin{cases} \Delta s_{AB}^2 = 0 \text{ intervallo di tipo } \underline{\text{luce}} \\ \Delta s_{AB}^2 > 0 \text{ intervallo di tipo } \underline{\text{spazio}} & \exists \ un \ S.R. \ t.c. \ eventi \ simultanei \\ \Delta s_{AB}^2 < 0 \text{ intervallo di tipo } \underline{\text{tempo}} & \exists \ un \ S.R. \ t.c. \ eventi \ coincidenti \end{cases}$$

Oppure ricordateli come:

$$\begin{cases} \Delta s_{AB}^2 = 0 \text{ intervallo di tipo } \underline{\text{luce}} \\ \text{intervallo di tipo } \underline{\text{spazio}} \text{ se } \Delta s^2 \text{ ha segno concorde con l'intervallo spaziale} \\ \text{intervallo di tipo } \underline{\text{tempo}} \text{ se } \Delta s^2 \text{ ha segno concorde con l'intervallo temporale} \end{cases}$$

1

C'è un collegamento causale se l'intervallo è di tipo luce o tempo.

Quadrivelocità

Per un corpo che si muove con velocità $\vec{u} = (u_x, u_y, u_z)$

$$U^{\mu} = \frac{\mathrm{d}x^{\mu}}{\mathrm{d}\tau} = \gamma(u)(c, \vec{u}) = (\gamma(u)c, \gamma(u)\vec{u})$$
 dove $u = |\vec{u}|$

La U^μ si trasforma con le trasformazioni di Lorentz; oppure calcoli $\vec u'$ e trovi U'^μ . Vale la norma quadra: $U^\mu U_\mu = -c^2$

Quadriacclerazione

Per un corpo che si muove con velocità $\vec{v} = (v_x, v_y, v_z)$

$$a^{\mu} = \frac{\mathrm{d}U^{\mu}}{\mathrm{d}\tau} = \frac{\mathrm{d}t}{\mathrm{d}\tau} \frac{\mathrm{d}U^{\mu}}{\mathrm{d}t} = \left(\frac{\gamma^4}{c} \vec{v} \cdot \vec{a}, \gamma^2 \vec{a} + \frac{\gamma^4}{c^2} (\vec{v} \cdot \vec{a}) \vec{v}\right) \qquad \text{dove} \quad v = |\vec{v}|$$

Energia ed impulso

Energia a riposo o energia di massa (\forall particella, con $m \neq 0$, nel proprio SR in cui è a riposo): $E_0 = m_0 c^2$

Energia cinetica: $T \equiv E - E_0 = m_0(\gamma - 1)c^2$

Energia totale:
$$E_{tot} = \gamma(u)m_0c^2 = \sqrt{m_0^2c^4 + \vec{p}^2c^2}$$

Tri-impulso (relativistico): $\vec{p} = m\gamma(u)\bar{u}$

Quadrimpulso

$$P^{\mu} = m_0 U^{\mu} = m_0(\gamma(u)c, \gamma(u)\vec{u}) = \left(\frac{E}{c}, \vec{p}\right)$$

Quadrivettore d'onda:

$$k^{\mu} = \left(\frac{\omega}{c}, \vec{k}\right)$$

• Il quadrimpulso è scrivibile come: $P^{\mu} = \hbar k^{\mu}$

Vale la norma quadra **Relazione di mass-shell**: $P^{\mu}P_{\mu}=-m_{0}^{2}c^{2}$ (è una relazione che può essere usata anche durante un urto)

NOTA valgono inoltre le seguenti formule:

$$\vec{p} = \frac{E}{c}\beta$$
 $\vec{\beta} = \frac{c\vec{p}}{E}$ $\gamma = \frac{E}{m_0c^2}$

Per un fotone (particella con massa a riposo nulla $m_0 = 0$) si possono definire energia ed impulso come:

$$E = |\vec{p}|c = h\nu = \frac{hc}{\lambda}$$
 $|\vec{p}| = \frac{\varepsilon}{c} = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda} = \hbar k$ $|\vec{v}|_{particella} = c$

Rapidità

$$\mu = \tanh^{-1} \beta = \frac{1}{2} \ln \frac{1+\beta}{1-\beta}$$

Valgono anche:

$$\sinh \mu = \gamma \beta$$
 ; $\cosh \mu = \gamma$

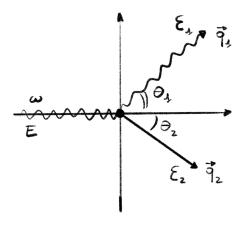
Effetto fotoelettrico

$$T_{max} = e\Delta V = h\nu - L_e$$

Dove L_e è il lavoro di estrazione dallo specifico metallo.

Se la luce incidente ha intensità I allora vale $I=nh\nu$ dove n è il numero di fotoni.

Effetto Compton (scattering a due corpi)



$$k^{\mu} = \left(\frac{\omega}{c}, \vec{k}\right) \quad , \quad |\vec{k}| = \frac{\omega}{c} \quad , \quad \omega = \frac{2\pi}{\lambda/c}$$

$$P^{\mu} = \hbar k^{\mu} \quad \text{quindi} \quad E = \hbar \omega \quad \vec{p} = \hbar \vec{k}$$

$$\varepsilon_1 = \frac{E_1}{1 + \frac{E_1}{mc^2}(1 - \cos \vartheta_1)} \quad \longrightarrow \quad \lambda' - \lambda = \frac{h}{mc}(1 - \cos \vartheta_1)$$

Effetto Doppler

Effetto Doppler lungo una direzione generica (dove ϑ è l'angolo della direzione di propagazione del raggio luminoso): La v nelle formule della frequenza è la velocità relativa del S.R. K'

$$\nu' = \nu_0 \frac{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 + \frac{v}{c}\cos\vartheta'} \quad ; \quad \nu = \nu' \frac{1 + \frac{v}{c}\cos\vartheta'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \quad ; \quad k'_{\parallel} = \gamma k_{\parallel} \left(1 - \frac{|\vec{w}|v}{c^2\cos\vartheta}\right) \quad ; \quad k'_{\perp} = k_{\perp}$$

$$\omega' = \gamma\omega \left(1 - \frac{|\vec{w}|}{v}\cos\vartheta\right) \quad ; \quad \tan\vartheta' = \frac{\sin\vartheta}{\gamma\left(\cos\vartheta - \frac{|w|v}{c^2}\right)}$$

L'effetto Doppler longitudinale risulta ($\vartheta' = 0$):

$$\nu' = \nu_0 \sqrt{\frac{1 - \frac{v}{c}}{1 + \frac{v}{c}}} \quad ; \quad \omega' = \gamma \omega \left(1 - \frac{w}{v} \right) \quad ; \quad k' = \gamma k \left(1 - \frac{wv}{c^2} \right)$$

Quadriforza

Per un corpo che si muove con velocità $\vec{v}=(v_x,v_y,v_z)$ e sia \vec{F} t.c. $\frac{\mathrm{d}\vec{p}}{\mathrm{d}t}=\vec{F}$

postuliamo:
$$a^{\mu} = \frac{f^{\mu}}{m} \longrightarrow \frac{\mathrm{d}p^{\mu}}{\mathrm{d}\tau} \Longrightarrow f^{\mu} = ma^{\mu} = \left(\frac{\gamma^4}{c}\vec{F}\cdot\vec{v}, \gamma^2\vec{F} + \frac{\gamma^4}{c^2}(\vec{F}\cdot\vec{v})\vec{v}\right)$$
 dove $v = |\vec{v}|$

Processi d'urto relativistici

Durante un urto si conserva il quadrimpulso totale, quindi di conseguenza energia totale e tri-impulso.

- <u>Sistema di riferimento del laboratorio:</u> in cui una delle due particelli (2) è ferma, $P_2^{\mu} = \left(\frac{E}{c}, \vec{0}\right)$.
- Sistema di riferimento del centro di massa: in cui il tri-impulso totale è nullo, $\vec{p}_1 + \vec{p}_2 = 0 \Longrightarrow |\vec{p}_1| = |\vec{p}_2|$.
- Per passre da un S.R. all'altro occorre fare un boost lungo l'asse di collisione.

<u>Processo di formazione:</u> $1+2 \longrightarrow 3$ vale $m_3 \ge m_1 + m_2$

<u>Decadimento:</u> $1 \longrightarrow 2+3+4+...n$ vale $m_1 \ge m_2+m_3+m_4+...+m_n$

TIP per passare dal S.R. del laboratorio a quello del c.m.

- per calcolare l'energia e il modulo della velocità nel S.R. del centro di massa usa l'invarianza di un prodotto scalare tra quadrivettori per ricavare l'energia e la γ , quindi poi invertirla e ricavare la velocità.
- Puoi scrivere i quadrimpulsi delle particelle in gioco, li puoi trasformare con Lorentz utilizzando γ_{cm} e β_{cm} , poi basta che imponi che l'impulso totale nel S.R. del cm sia nulla e riesci a ricavare β_{cm} .
- Puoi calcolare i quadrimpulsi totali iniziali e finali e poi imporre che il suo quadrato $P^{\mu}P_{\mu}$ rimanga costante (essendo invariante relativisitico).

Elettromagnetismo

Quadripotenziale: $\mathcal{A} = (-\phi, \vec{A})$

Tensore di campo: $\mathcal{F}_{\mu\nu} = \partial_{\mu}\mathcal{A}_{\nu} - \partial_{\nu}\mathcal{A}_{\mu}$

$$\mathcal{F} = \begin{pmatrix} 0 & -E^x & -E^y & -E^z \\ E^x & 0 & cB^z & -cB^y \\ E^y & -cB^z & 0 & cB^x \\ E^z & cB^y & -cB^x & 0 \end{pmatrix}$$

TL sui potenziali e campi EM:

$$\mathcal{A}_{\mu} \longrightarrow \mathcal{A}'_{\mu} = \mathcal{A}_{\nu} (\Lambda^{-1})^{\nu}_{\mu} \qquad ; \qquad \underline{\mathcal{A}} \longrightarrow \underline{\mathcal{A}'} = (\Lambda^{-1})^{T} \underline{\mathcal{A}}$$

$$\mathcal{F}_{\mu\nu} \longrightarrow \mathcal{F}'_{\mu\nu} = (\Lambda^{-1} \ ^T)_{\mu}^{\ \rho} \mathcal{F}_{\rho\sigma} (\Lambda^{-1})^{\sigma}_{\ \nu} \qquad ; \qquad \mathcal{F} \longrightarrow \mathcal{F}' = (\Lambda^{-1})^T \mathcal{F} \Lambda^{-1}$$

Boost lungo un asse coordinato (Λ riferita ad un boost lungo x con una v > 0):

$$\begin{split} \Lambda = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh\eta & -\sinh\eta & 0 & 0 \\ -\sinh\eta & \cosh\eta & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad ; \quad \Lambda^{-1} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta & 0 & 0 \\ \gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \\ \begin{cases} \mathbf{E}_{\parallel}' = \mathbf{E}_{\parallel} & \begin{cases} \mathbf{E}_{\perp}' = \gamma(\mathbf{E}_{\perp} + \mathbf{v} \times \mathbf{B}) \\ \mathbf{B}_{\perp}' = \gamma(\mathbf{E}_{\perp} - \gamma(\mathbf{E}_{\perp} - \mathbf{v} \times \mathbf{E}) \end{cases} \end{split}$$

NOTA Sono invarianti $\mathbf{E} \cdot \mathbf{B}$ e $\mathbf{E}^2 - c^2 \mathbf{B}^2$.

2 Calcolo tensoriale

Tensore di Levi-Civita è un tensore completamente antisimmetrico:

$$-\varepsilon_{0123} = \varepsilon^{0123} = +1$$

se due indici sono uguali allora $\varepsilon=0.$ Ad esempio $\varepsilon^{0223}=0.$

Partendo da ε^{0123} possiamo dire che:

- •pari permutazioni $\longrightarrow \varepsilon = 1$
- •dispari permutazioni $\longrightarrow \varepsilon = -1$

Le componenti di $\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma}\neq 0$ sono 24, quindi vale: $\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma}\varepsilon_{\mu\nu\rho\sigma}=-24$

Valgono le seguenti proprietà:

$$\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma}\varepsilon_{\lambda\tau\rho\sigma} = -2(\delta^{\mu}_{\ \lambda}\delta^{\nu}_{\ \tau} - \delta^{\mu}_{\ \tau}\delta^{\nu}_{\ \lambda})$$

$$\varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma}\varepsilon_{\lambda\nu\rho\sigma} = -6\delta^{\mu}_{\ \lambda}$$

$${\rm det} M = \varepsilon^{\mu\nu\rho\sigma} M^0_{\ \mu} M^1_{\ \nu} M^2_{\ \rho} M^3_{\ \sigma} \qquad {\rm con\ M=matrice\ 4x4}$$

Quadrivettori .

Quadrivettori controvarianti \longrightarrow indici in alto

Quadrivettori covarianti \longrightarrow indici in basso

NOTA Si possono alzare o abbassare gli indici di quadrivettori covarianti o controvarianti:

$$a^{\mu} \longrightarrow a_{\mu} = \eta_{\mu\nu} a^{\nu}$$

$$b_{\mu} \longrightarrow b^{\mu} = \eta^{\mu\nu}b_{\nu}$$

e in più per la metrica di Minkowski vale in generale:

$$\eta^{\mu\nu}\eta_{\nu\rho} = \delta^{\mu}_{\rho} \qquad (\eta^{-1}\eta = 1)$$

Matrice Jacobiana: $\frac{{\rm d}x'^\mu}{{\rm d}x^\nu}=\Lambda^\mu_{\ \rho}\Longrightarrow x'^\mu=\Lambda^\mu_{\ \rho}x^\rho$

Matrice Jacobiana inversa: $\frac{\mathrm{d}x^{\nu}}{\mathrm{d}x'^{\mu}} = (\Lambda^{-1})^{\nu}_{\ \mu}$

Si indica in $\Lambda^{\mu}_{\ \nu}$ con il primo indice quello delle righe e con il secondo quello delle colonne. Valgono:

$$(\Lambda^T)_\mu^{\ \nu}=\Lambda^\nu_{\ \mu}$$

$$\Lambda_{\mu}^{\ \tau} = (\Lambda^{-1})^{\tau}_{\ \mu}$$

Vale per due generici quadrivettore (covariante o controvariante):

$$\begin{split} A\cdot B &= A^{\mu}B_{\mu} = \eta_{\mu\nu}A^{\mu}B^{\nu} = A^{0}B_{0} + A^{1}B_{1} + A^{2}B_{2} + A^{3}B_{3} \\ &= -A^{0}B^{0} + A^{1}B^{1} + A^{2}B^{2} + A^{3}B^{3} \\ &= -A^{0}B^{0} + \vec{A}\cdot\vec{B} \end{split}$$

$$A\cdot A = A^{\mu}A_{\mu} = \eta_{\mu\nu}A^{\mu}A^{\nu} = -(A^0)^2 + (A^1)^2 + (A^2)^2 + (A^3)^2$$

3 Meccanica classica

Moto circolare (in coordinate polari)

Velocità angolare
$$\vec{\omega}(t) = \frac{d\theta}{dt} = \frac{v(t)}{r} \longrightarrow v_t = \omega r$$

$$a(t) = r \frac{d\omega}{dt} - \omega^2 r$$

dove:
$$a_t = \frac{dv}{dt} = \alpha r$$
 $\left(\alpha = \frac{d^2\theta}{dt^2} = \frac{d\omega}{dt} = \frac{1}{r}\frac{dv}{dt} = \frac{a_t}{r}\right)$ e $a_n = \frac{v^2}{r} = \omega v = \omega^2 r$

Raggio di curvatura
$$\rho = \frac{v^2}{|a_n|} = \frac{v^2}{|a \times v|}$$

Dinamica del punto materiale

$$\vec{F}=rac{d\vec{p}}{dt}=m\vec{a}$$
 dove $\vec{p}=m\vec{v}$; Teorema dell'impulso $I=\int_{t_1}^{t_2}\vec{F}dt=\Delta p$

Vale
$$\vec{F} = \frac{dp}{dt} = m\frac{dv}{dt} + \frac{dm}{dt}$$
 se la massa è variabile

Energia

Lavoro
$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s}$$
 ; $dW = mvdv$ [J] Potenza $P = \frac{dW}{dt} = \frac{dT}{dt}$ [Watt] ; $P = \vec{F}_t \cdot \vec{v}$

Energia cinetica
$$T = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{p^2}{2m}$$
 [J]

Energia potenziale forza peso:
$$U = mgh$$
 ; forza elastica: $U = \frac{1}{2}k\Delta x^2$

Energia meccanica
$$E = T + U$$
 per forze conservative E=cost, ma vale sempre: $W = \Delta E$

Momento angolare
$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$
 Momento meccanico $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \frac{d\vec{L}}{dt}$ $|\vec{M}| = rF\sin\theta$

Teoremi:

Teorema delle forze vive
$$W = \Delta T = -\Delta U$$
 ; $F(x) = -\frac{dU}{dx}$

Gravitazione

$$\vec{F} = G \frac{mM}{\vec{r}^2} \quad ; \quad \mbox{l'energia potenziale gravitazionale} \quad U = -G \frac{mM}{r}$$

La massa ridotta è definita come: $\frac{1}{\mu} = \frac{1}{m} + \frac{1}{M}$

Vengono classificate le orbite dall'energia meccanica E:

E < 0 orbita circolare o ellittica

E = 0 orbita libera (aperta)

E > 0 orbita libera iperbolica

Trasformazioni di Galileo con moto rettilineo uniforme (e scegliendo l'osservatore **O** con l'asse x nella direzione del moto relativo):

$$\begin{cases} x' = x - v_{rel}t \\ y' = y \\ z' = z \end{cases} ; \qquad \begin{cases} \vec{x}'(t) = \vec{x}(t) - \vec{x}_{rel} \\ \vec{v}'(t) = \vec{v}(t) - \vec{v}_{rel}(t) \end{cases}$$
 composizione velocità
$$\vec{a}' = \vec{a}$$

e di conseguenza $\vec{F}' = \vec{F}$

Analisi matematica 4

Identità trigonometriche

$$\begin{split} &\sin(\arctan(\alpha)) = \frac{\alpha}{\sqrt{1+\alpha^2}} \\ &\sin(\pi/2 \pm \alpha) = \cos(\alpha) \\ &\cos(\pi/2 \mp \alpha) = \pm \sin(\alpha) \\ &\sin(\pi \pm \alpha) = \mp \sin(\alpha) \\ &\cos(\pi \pm \alpha) = -\cos(\alpha) \\ &\sin(3\pi/2 \pm \alpha) = -\cos(\alpha) \\ &\sin(3\pi/2 \pm \alpha) = -\cos(\alpha) \\ &\sin(3\pi/2 \pm \alpha) = -\sin(\alpha) \\ &\cos(-\alpha) = -\sin(\alpha) \\ &\cos(-\alpha) = -\sin(\alpha) \\ &\cos(-\alpha) = \cos(\alpha) \\ &\sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta \\ &\cos(\alpha \pm \beta) = \cos \alpha \cos \beta \mp \sin \alpha \sin \beta \\ &\tan(\alpha \pm \beta) = \frac{\tan \alpha \pm \tan \beta}{1 \mp \tan \alpha \tan \beta} \\ &\sin(2\alpha) = 2\sin \alpha \cos \alpha \\ &\cos(2\alpha) = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha \\ &\tan(2\alpha) = \frac{2\tan \alpha}{1 - \tan^2 \alpha} \\ &t = \tan\left(\frac{\alpha}{2}\right) \\ &\sin(\alpha) = \frac{2t}{1 + t^2}, \cos(\alpha) = \frac{1 - t^2}{1 + t^2} \\ &\tan(\alpha) = \frac{2t}{1 - t^2} \\ &\sin\left(\frac{\alpha}{2}\right) = \pm \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{2}} \\ &\cos\left(\frac{\alpha}{2}\right) = \pm \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{2}} \\ &\tan\left(\frac{\alpha}{2}\right) = \pm \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{2}} \\ &\sin \alpha \sin \beta = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta)] \\ &\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\sin(\alpha - \beta) + \sin(\alpha + \beta)] \\ &\sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\sin(\alpha - \beta) + \sin(\alpha + \beta)] \\ &\sin \alpha - \sin \beta = 2\cos\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\cos\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\cos\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\cos\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ &\cos \alpha - \cos \beta = -2\sin\left(\frac{\alpha + \beta}{2}\right)\sin\left(\frac{\alpha - \beta}{2}\right) \\ \end{aligned}$$

Integrali utili

$$\int \log x dx = x \log x - x$$

$$\int \sin^2 x dx = 1/2(x - \sin x \cos x)$$

$$\int \cos^2 x dx = 1/2(x + \sin x \cos x)$$

$$\int \frac{1}{x^2 + a^2} dx = \arctan(x/a)$$

$$\int x \cos x dx = x \sin x + \cos x$$

$$\int x \sin x dx = -x \cos x + \sin x$$

$$\int \sin^4 x dx = \frac{3}{8}x - \frac{1}{4}\sin(2x) + \frac{1}{32}\sin(4x)$$

$$\int \cos^4 x dx = \frac{1}{32}(12x + 8\sin(2x) + \sin(4x))$$

$$\int \sin^n x dx = -\frac{\cos x \sin^{n-1} x}{n} + \frac{n-1}{n} \int \sin^{n-2} x dx$$

$$\int \cos^n x dx = \frac{\sin x \cos^{n-1} x}{n} + \frac{n-1}{n} \int \cos^{n-2} x dx$$

$$\int \sin x \cos^3 x = \frac{1}{192}(\cos(6x) - 9\cos(2x))$$

$$\int \sin x \cos^2 x = \frac{1}{32}(4x - \sin(4x))$$

$$\int_0^{\pi/2} \sin x \cos^2 x = \frac{1}{3}$$

$$\int \sin x \cos x = -\frac{1}{2}\cos^2 x$$

$$\int_0^{\pi/2} \sin x \cos x = \frac{1}{2}$$

Teoremi

Teorema di Stokes:

$$\int_{S} \nabla \times F \cdot N d\sigma = \int_{\partial S} F \cdot ds$$

Divergenza:

$$\int_{V} \nabla \cdot F dV = \int_{\partial V} F \cdot N d\sigma$$

Sviluppi di Taylor $x \to 0$

Symppi di Taylor
$$x \to 0$$

$$e^{x} = 1 + x + \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{3}}{6} + \dots + x^{n}/n! + o(x^{n})$$

$$\sin x = x - \frac{x^{3}}{6} + \frac{x^{5}}{120} + \dots + (-1)^{n} \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} + o(x^{2n+2})$$

$$\cos x = 1 - \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{4}}{24} + \dots + (-1)^{n} \frac{x^{2n}}{(2n)!} + o(x^{2n+1})$$

$$\log(1+x) = x - \frac{x^{2}}{2} + \frac{x^{3}}{3} + \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^{n}}{n} + o(x^{n})$$

$$(1+x)^{\alpha} = 1 + \alpha x + \frac{\alpha(\alpha-1)}{2} x^{2} + \dots + {\alpha \choose n} x^{n} + o(x^{n})$$

$$\sqrt{1+x} = 1 + \frac{1}{2}x + \frac{1}{8}x^{2} + \dots + {1/2}(x^{n})x^{n} + o(x^{n})$$

$$\frac{1}{1+x} = 1 - x + x^{2} + \dots + (-1)^{n}x^{n} + o(x^{n})$$

$$\tan x = x + \frac{x^{3}}{6} + \frac{2x^{5}}{15} + \frac{17x^{7}}{315} + \frac{62x^{9}}{2835} + o(x^{9})$$
Valgono per $x \to \pm \infty$

$$\sqrt{x^2 \pm x} \sim x \tan^{-1} x + \tan^{-1} \frac{1}{x} = \frac{\pi}{2} \tan^{-1} \frac{1}{x} \sim \frac{1}{x}$$

5 Costanti di uso frequente

Costante dielettrica del vuoto : $\epsilon_0 = 8.85 \ 10^{-12} \ F/m \ (\text{oppure} \ [C^2/Nm^2])$

Permeabilità magnetica del vuoto : $\mu_0 = 4\pi~10^{-7}~H/m$

Carica dell'elettrone : $e=1.60\ 10^{-19}\ C$ Massa dell'elettrone : $m_e=9.1\ 10^{-31}\ kg$

Rapporto e/m dell'elettrone : $e/m = 1.76\ 10^{11}\ C/kg$

Massa del protone : $m_p = 1.67 \ 10^{-27} \ kg$

Velocità delle onde e.m. nel vuoto : $c = 3.0 \ 10^8 \ m/s$

Impedenza del vuoto : $Z_0 = 376.7 \ \Omega$

Costante di Planck : $h = 6.626 \ 10^{-34} \ J \cdot s = 4.1357 \ 10^{-15} \ eV \cdot s$

Magnetone di Bohr : $\mu_B = 9.42~10^{-24}~Am^2$

Costante gravitazionale : $G=6.672\ 10^{-11}\ m^3kg^{-1}s^{-2}$

Numero di Avogadro : $N_A=6.02252\ 10^{23}\ mol^{-1}$

Costante di Boltzmann : $k = 1.38054 \ 10^{-23} \ JK^{-1}$

Costante dei gas : R=8.314~J/(molK)=1.986~cal/(molK)Volume di una mole(STP gas ideale) : $k=22.414~10^{-3}~m^3mol^{-1}$

Unità astronomica : $AU = 1.49598 \ 10^{11} \ m$

Raggio(equatoriale) della terra : $R_{\oplus} = 6.378~10^6~m$

Massa della terra : $M_{\oplus}=5.973~10^{24}~kg$ Massa del sole : $M_{\odot}=1.989~10^{30}~kg$

Conversioni unità di misura

Costante di Planck : $h = 6.626 \ 10^{-34} \ J \cdot s = 4.1357 \ 10^{-15} \ eV \cdot s$

Costante di Planck ridotta: $\hbar = \frac{h}{2\pi}$

1 cal/s = 4.186 W

 $1 \text{ eV} = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ C} \cdot 1\text{V} = 1.6022 \cdot 10^{-19} \text{J}$

1 anno luce = $9.461 \cdot 10^{12}$ km