

Fisica Matematica 1 - Formule

Capitolo 1 - Spazio, Tempo e Velocità

- Variazione di Posizione: $\Delta x = x_2 - x_1$
 - Variazione di Tempo: $\Delta t = t_2 - t_1$
 - Velocità Media: $\bar{v}_{1,2} = \frac{x_2 - x_1}{t_2 - t_1} = \frac{\Delta x}{\Delta t}$
 - Formula della velocità: $v(t) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{x(t+h) - x(t)}{h} = \dot{x}(t)$
 - Moto rettilineo uniforme: $x(t) = vt + x_0$
 - Velocità nel moto rettilineo uniforme: $v(t) = \frac{dx}{dt} = v$
 - Tempo di incontro di due moti con versi diversi $\tilde{t} = \frac{D}{v_1 + v_2}$
 - Serie Geometrica: $\sum_{n=0}^{\infty} \alpha^n = \frac{1}{1-\alpha} \Leftrightarrow \sum_{k=0}^n \alpha^k = \frac{1-\alpha^{n+1}}{1-\alpha}$
 - Trasformazioni di Galileo: $\begin{cases} x' = x - vt \\ t' = t \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = x' + vt' \\ t = t' \end{cases}$
-

Capitolo 2 - Accelerazione

- Accelerazione Media: $\bar{a}_{1,2} = \frac{v_2 - v_1}{t_2 - t_1}$
 - Accelerazione istantanea: $a(t) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{v(t+h) - v(t)}{h} = \dot{v}(t) = \ddot{x}(t)$
 - Spazio percorso (in generale): $x_2 - x_1 = \int_{t_1}^{t_2} v(t) dt$
 - Velocità media (in moto accelerato): $\bar{v} = \frac{x(t_2) - x(t_1)}{t_2 - t_1} = \frac{v(t_2) + v(t_1)}{2}$
 - Legge di Conservazione: $v^t(t) - 2ax(t) = \text{Costante}$
 - Moto del grave: $y(t) = y_0 + v_0 t - \frac{1}{2}gt^2$
 - Tempo per tornare nella posizione di partenza: $\bar{t} = \frac{2v_0}{g}$
 - Tempo per raggiungere la massima altezza: $t_{max} = \frac{v_0}{g}$
 - Valore della massima altezza: $h_{max} = \frac{v_0^2}{2g}$
-

Capitolo 3 - Moti Piani

- Modi di scrivere un vettore: $\begin{cases} x = r \cos(\theta) \\ y = r \sin(\theta) \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \|r\| = \sqrt{x^2 + y^2} \\ \theta = \arctan(\frac{y}{x}) \end{cases}$
- Versori: $\hat{i} = (1, 0, 0), \hat{j} = (0, 1, 0), \hat{k} = (0, 0, 1)$
- In una circonferenza vale: $\theta = \frac{l}{r}$
- Prodotto scalare: $\mathbf{v}_1 \cdot \mathbf{v}_2 = x_1 x_2 + y_1 y_2 = \|\mathbf{v}_1\| \|\mathbf{v}_2\| \cos(\theta_{1,2})$
- Moto del proiettile: $\begin{cases} x(t) = v_{0x} t + x_0 \\ y(t) = y_0 + v_{0y} t - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases}$
- Traiettoria del proiettile: $y(x) = -\frac{gx^2}{2v_{0x}^2} + \left(\frac{v_{0y}}{v_{0x}} + \frac{gx_0}{v_{0x}^2} \right) x + y_0 - x_0 \frac{v_{0y}}{v_{0x}} - g^2 \frac{x_0^2}{2v_{0x}^2}$

- Traiettoria del proiettile con tangente: $-\frac{g(x-x_0)^2}{2v^2}(1+\tan^2\theta)+\tan\theta(x-x_0)+y_0$
- Traiettoria (dall'origine): $y(x)=-\frac{1}{2}\frac{gx^2}{v_{0x}^2}+\frac{v_{0y}}{v_{0x}}x$
- Traiettoria (dall'origine e con tangente): $y(x)=-\frac{gx^2}{2v^2}(1+\tan^2\theta)+\tan\theta x$
- Equazione della gittata: $x_G=\frac{2v_{0y}}{v}v_{0x}$
- Equazione della gittata massima $x_{G,max}=\frac{v^2}{g}$
- Derivate in più dimensioni: $\frac{d\mathbf{w}(t)}{dt}=\frac{dw_x(t)}{dt}\hat{\mathbf{i}}+\frac{dw_y(t)}{dt}\hat{\mathbf{j}}$
- Leibniz per i vettori: $\frac{d}{dw}(\mathbf{w}_1(t)\cdot\mathbf{w}_2(t))=\frac{d\mathbf{w}_1(t)}{dt}\cdot\mathbf{w}_2(t)+\mathbf{w}_1(t)\cdot\frac{d\mathbf{w}_2(t)}{dt}$
- Moto circolare uniforme $\begin{cases} r(t)=r=\text{Costante} \\ \omega(t)=\omega t, \omega=\text{Costante} \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \dot{r}(t)=0 \\ \dot{\omega}(t)=\omega=\text{Velocità Angolare} \end{cases}$
- Scrivendole come moti uniformi diventa: $\begin{cases} x(t)=r\cos(\omega t) \\ y(t)=r\sin(\omega t) \end{cases} \Rightarrow \mathbf{r}(t)=r\cos(\omega t)\hat{\mathbf{i}}+r\sin(\omega t)\hat{\mathbf{j}}$
- La velocità diventa: $\mathbf{v}(t)=\dot{\mathbf{r}}(t)=-\omega r\sin(\omega t)\hat{\mathbf{i}}+\omega r\cos(\omega t)\hat{\mathbf{j}}$
- L'accelerazione sarà: $\mathbf{a}(t)=\dot{\mathbf{v}}(t)=-\omega^2 r\cos(\omega t)\hat{\mathbf{i}}-\omega^2 r\sin(\omega t)\hat{\mathbf{j}}=-\omega^2\mathbf{r}(t)\Rightarrow\mathbf{a}(t)=\frac{d^2\mathbf{r}(t)}{dt^2}=-\omega^2\mathbf{r}(t)$

Capitolo 4 - Dinamica e Leggi di Newton

- Primo Principio della Dinamica: $\mathbf{r}(t)=\mathbf{v}t+\mathbf{r}_0$
- Secondo Principio della Dinamica: $\mathbf{F}=m\mathbf{a}$
- Terzo Principio della Dinamica: $\mathbf{F}_{A\rightarrow B}=-\mathbf{F}_{B\rightarrow A}$
- Quantità di Moto: $\mathbf{p}=m\mathbf{v}\Leftrightarrow\frac{d\mathbf{p}}{dt}=m\frac{d\mathbf{v}}{dt}=m\mathbf{a}=\mathbf{F}\Rightarrow\dot{\mathbf{p}}=\mathbf{F}$
- In un sistema isolato, la quantità di moto si conserva

Capitolo 5 - Lavoro ed Energia

- Lavoro: $L=F\cdot\Delta x=ma(x_f-x_i)$
- Energia Cinetica: $T=\frac{1}{2}mv^2\Rightarrow L=\Delta T$
- In generale il lavoro: $\int_{t_i}^{t_f} F(t)v(t)dt=\int_{x_i}^{x_f} F(x)dx$ da cui $L=\int_{T_i}^{T_f} dT=\Delta T$
- Differenziale di una funzione: $df(x)=\frac{df}{dx}(x)dx$
- Energia Potenziale gravitazionale: $L=-mg(h_f-h_i)=\Delta U\Rightarrow U=mgh+\text{Cost}$
- Energia Meccanica (che si conserva): $E=T+U\stackrel{\text{Nella Gravitazione}}{\longrightarrow}\frac{1}{2}mv^2+mgh$
- Nella Forza Elastica:

$$L_e=-k\int_{x_i}^{x_f} xdx=-\frac{1}{2}k(x_f^2-x_i^2)=-\Delta U\Rightarrow U_e=\frac{1}{2}kx^2\Rightarrow E=T+U=\frac{1}{2}mv^2+\frac{1}{2}kx^2$$
- Per le forze posizionali vale: $L=\int_{x_i}^{x_f} F(x)dx=-\int_{x_f}^{x_i} F(x)dx$
- In più dimensioni diventa: $L=\mathbf{F}\cdot\Delta\mathbf{r}=F_x\Delta x+F_y\Delta y+F_z\Delta z=\|\mathbf{F}\|\|\Delta\mathbf{r}\|\cos\theta$
- In generale una forza in più dimensioni si può scrivere come: $\mathbf{F}(x,y,z)=\begin{cases} F_x(x,y,z) \\ F_y(x,y,z) \\ F_z(x,y,z) \end{cases}$
- Il lavoro diventa: $L_{C_{i,f}}=\int_{\mathbf{r}_i}^{\mathbf{r}_f}\mathbf{F}(x,y,z)d\mathbf{r}=\int_{x_i}^{x_f}F_x(x,y,z)dx+\int_{y_i}^{y_f}F_y(x,y,z)dy+\int_{z_i}^{z_f}F_z(x,y,z)dz$

- Con l'energia cinetica: $L = \Delta(T_x) + \Delta(T_y) + \Delta(T_z) = \Delta(T_x + T_y + T_z) = \Delta T$ dove

$$T = \frac{1}{2} m(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) = \frac{1}{2} m \|v\|^2$$
- Forza Conservativa è tale se il lavoro dipende solo dai punti iniziale e finale di un percorso chiuso
- Per una forza costante:

$$L = \int_{C_{i,f}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = F_x \int_{x_i}^{x_f} dx + F_y \int_{y_i}^{y_f} dy + F_z \int_{z_i}^{z_f} dz = F_x \Delta x + F_y \Delta y + F_z \Delta z = \mathbf{F} \cdot \Delta \mathbf{r}$$
- La sua energia potenziale sarà $L = -\Delta U \Rightarrow U = -\mathbf{F} \cdot \mathbf{r} + \text{Cost}$
- Per una forza elastica disomogenea:

$$L = -k_1 \int_{x_i}^{x_f} x dx - k_2 \int_{y_i}^{y_f} y dy - k_3 \int_{z_i}^{z_f} z dz = \frac{1}{2} [k_1 \Delta x_{i,f}^2 + k_2 \Delta y_{i,f}^2 + k_3 \Delta z_{i,f}^2]$$
- La sua energia potenziale sarà: $U(\mathbf{r}) = \frac{1}{2} [k_1 x^2 + k_2 y^2 + k_3 z^2] + \text{Cost}$
- Si può ricavare anche la Forza dal Potenziale $\mathbf{F} = -\left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z}\right) = -\nabla U$

Capitolo 6 - Gravitazione Universale

- La Forza Gravitazionale tra due corpi è $\|\mathbf{F}\| = G \frac{mM}{r^2}$
- Scritto in modo vettoriale diventa: $\mathbf{F} = -G \frac{mM}{r^2} \hat{\mathbf{r}} = -G \frac{mM}{r^3} \mathbf{r} = -GmM \frac{x\hat{\mathbf{i}} + y\hat{\mathbf{j}} + z\hat{\mathbf{k}}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}$
- Per un punto qualsiasi $r > R_T$ il campo gravitazionale sarà: $g(M_t, r) = \frac{GM_T}{R_T^2} \frac{R_T^2}{r^2}$
- Prima legge di Keplero: Le orbite sono ellittiche e il sole occupa uno dei due fuochi
- Seconda Legge di Keplero: La velocità areolare è costante
- Terza Legge di Keplero: $T^2/R^3 = \text{Costante}$
- Per due punti qualsiasi la legge di gravitazione è:

$$\mathbf{F}_{1,2} = -Gm_1m_2 \frac{\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1}{\|\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1\|^3} = -Gm_1m_2 \frac{(x_2 - x_1)\hat{\mathbf{i}} + (y_2 - y_1)\hat{\mathbf{j}} + (z_2 - z_1)\hat{\mathbf{k}}}{((x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2)^{3/2}}$$
- Il lavoro della gravitazione diventa:

$$L_{C_{i,f}} = \int_{C_{i,f}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{r_i}^{r_f} -\frac{GmM}{r^2} \hat{\mathbf{r}} = \int_{r_i}^{r_f} -G \frac{mM}{r^2} dr = GmM \left[\frac{1}{r} \right]_{r_i}^{r_f} = -\Delta U$$
- L'Energia Potenziale diventa quindi $U(r) = -\frac{GmM}{r} + \text{Costante}$
- L'Energia Meccanica sarà $E = T + U = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GmM}{r}$
- Il campo gravitazionale è $\mathbf{g} = \frac{\mathbf{F}}{m} = -G \frac{M}{r^3} \mathbf{r}$
- Il potenziale gravitazionale si ricava $\int_{C_{i,f}} \mathbf{g} d\mathbf{r} = \int_{C_{i,f}} -G \frac{M}{r^2} \hat{\mathbf{r}} = -\frac{1}{m} \Delta U = -\Delta V$
- Infatti il potenziale è $V(\mathbf{r}) = -\frac{GM}{r} + \text{Costante}$
- Come il per l'energia potenziale di può stabilire $\mathbf{g}(\mathbf{r}) = -\frac{GM}{r^3} \mathbf{r} = \left(-\frac{GM}{r^3}x, -\frac{GM}{r^3}y, -\frac{GM}{r^3}z\right) = -\nabla V$

Capitolo 7 - Flusso del Campo Gravitazionale

- Si definisce segmento orientato: $\mathbf{l} = l\hat{\mathbf{n}}$
- Il flusso attraverso un segmento orientato è $\phi = \mathbf{v} \cdot \mathbf{l} = vl \cos \alpha$
- Il flusso infinitesimale è $d\phi = \mathbf{v} \cdot d\mathbf{l} = \mathbf{v}(x, y) \cdot \hat{\mathbf{n}}(x, y) dl$
- Il flusso attraverso una curva lista e chiusa è $\Phi_{C_{A,B}} = \int_{C_{A,B}} d\phi = \int_{C_{A,B}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{l} = \int_{C_{A,B}} \mathbf{v}(x, y) \cdot \hat{\mathbf{n}}(x, y) dl$
- Il flusso infinitesimo del campo di Newton in due dimensioni vale: $d\phi = \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r} \cdot d\mathbf{l} = d\theta$

- Il flusso del campo di Newton in due dimensioni vale: $\Phi_{C_{A,B}} = \int_{C_{A,B}} d\phi = \int_{C_{A,B}} d\hat{\theta} = \hat{\theta}_{C_{A,B}}$
- Se la curva chiusa abbraccia l'origine vale 2π , altrimenti vale 0
- Si definisce angolo solido: $\Omega_\Sigma = \frac{S}{r^2}$, da cui l'angolo solido della sfera vale 4π
- Si definisce superficie orientata: $\mathbf{S} = S\hat{n}$
- Il flusso per una superficie orientata è: $\phi = \mathbf{v} \cdot \mathbf{S} = \mathbf{v} \cdot \hat{n}S = vS \cos \alpha$
- Il flusso infinitesimo in tre dimensioni è: $d\phi = \mathbf{v} \cdot d\mathbf{S} = \mathbf{v}(x, y, z) \cdot \hat{n}(x, y, z) dS$
- Il flusso in tre dimensioni attraverso una superficie è: $\Phi_\Sigma = \iint_\Sigma d\phi = \iint_\Sigma \mathbf{v} \cdot \hat{n} dS$
- Il flusso infinitesimo nel campo di Newton vale: $d\phi = \frac{\hat{r}}{r^2} \cdot d\mathbf{S} = d\hat{\Omega}$
- il flusso nel campo di Newton vale: $\Phi_\Sigma = \iint_\Sigma \frac{\hat{r}}{r^2} \cdot \hat{n} dS = \iint_\Sigma d\hat{\Omega} = \hat{\Omega}_\Sigma$
- Se la superficie abbraccia l'origine il flusso vale 4π , altrimenti vale 0
- Il teorema di Newton dice che $\Phi_\Sigma = \begin{cases} -4\pi GM_{int} & \text{se } \hat{\Sigma} \text{ abbraccia l'origine (in } \mathbb{R}^3) \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$
- Il teorema di Newton dice che $\Phi_\Sigma = \begin{cases} -2\pi GM_{int} & \text{se } \hat{\Sigma} \text{ abbraccia l'origine (in } \mathbb{R}^2) \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases}$
- Per una sfera il campo gravitazionale vale: $\mathbf{g}(\mathbf{r}) = \begin{cases} -\frac{GM_T}{r^2} \hat{r} & r > R_T \\ -\frac{GM_T}{R_T^3} \mathbf{r} & r < R_T \end{cases}$
- Posto $\hat{\mathbf{d}} = \frac{x\hat{i} + y\hat{j}}{\sqrt{x^2 + y^2}}$, il campo gravitazionale di un filo infinito sull'asse z vale $\mathbf{g}(\mathbf{d}) = -\frac{2G\lambda}{d} \hat{\mathbf{d}}$ dove λ rappresenta la densità lineare
- Il campo gravitazionale di un piano infinito ($x = 0, y = 0$) vale $\mathbf{g}(\mathbf{z}) = -2\pi G\sigma \operatorname{sgn}(z)\hat{\mathbf{k}}$, dove σ rappresenta la densità superficiale

Capitolo 8 - Argomenti Monografici

- Dalla conservazione dell'energia meccanica si ricava che: $v = \sqrt{2gh}$
- La quantità di moto del sistema è pari a: $\mathbf{P} = \sum_{i=1}^n m_i \mathbf{v}_i$
- Se il sistema è isolato: $F = \sum_{i=1}^n F_i = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^n m_i \mathbf{v}_i = 0 \Rightarrow \mathbf{P} = \sum_{i=1}^n m_i \mathbf{v}_i = \text{Costante}$
- Si definisce baricentro: $\mathbf{r}_B = \frac{\sum_{i=1}^n m_i \mathbf{r}_i}{\sum_{i=1}^n m_i}$ e se il sistema è isolato, la sua velocità è costante
- Le variazioni di energia cinetica sono invarianti per trasformazioni di Galileo
- Il Teorema Iterativo del Baricentro dice che, data una bipartizione delle masse totali: $\mathbf{r}_B = \frac{\sum_{i=1}^n m_i \mathbf{r}_i}{\sum_{i=1}^n m_i} = \frac{M_1 \mathbf{r}_{B_1}}{M_1 + M_2} + \frac{M_2 \mathbf{r}_{B_2}}{M_1 + M_2}$ dove M_i è la somma delle masse della i -esima porzione dell'insieme e \mathbf{r}_{B_i} è il baricentro di quella porzione.
- Un'urto tra due corpi si definisce elastico se: $\begin{cases} m_1 v_{1i} + m_2 v_{2i} = m_1 v_{1f} + m_2 v_{2f} \\ \frac{1}{2}(m_1 v_{1i}^2 + m_2 v_{2i}^2) = \frac{1}{2}(m_1 v_{1f}^2 + m_2 v_{2f}^2) \end{cases}$
- Sapendo che $dp = F dt$, allora l'urto è una forza impulsiva, per cui: $-2mv = \Delta p = \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dp = \int_{-\epsilon}^{\epsilon} F(t) dt$, per cui $\int_{-\epsilon}^{\epsilon} \frac{F(t)}{-2mv} dt = 1$. Nessuna funzione risolve quest'integrale per $\epsilon \rightarrow 0$. Questa è la distribuzione di Dirac
- Un urto si definisce completamente anelastico se $m_1 v_1 + m_2 v_2 = V(m_1 + m_2)$
- In un urto completamente anelastico, la perdita di energia vale: $\Delta T = -\frac{1}{2} \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} (v_1 - v_2)^2$

Capitolo 9 - Moti Rotatori

- Riprendendo il moto circolare, la velocità angolare è: $\omega(t) = \dot{\theta}(t) = \frac{\dot{l}(t)}{r} = \frac{v(t)}{r}$
 - L'accelerazione angolare è: $\alpha(t) = \ddot{\theta}(t) = \frac{\ddot{l}(t)}{r} = \frac{a_{tan}(t)}{r}$
 - Si ricava che $\mathbf{v} = \mathbf{v}_{tan}$, $\mathbf{a} = \mathbf{a}_{tan} + \mathbf{a}_{cp}$ dove $\|\mathbf{a}_{cp}\| = \omega^2(t)r$ e $\|\mathbf{a}_{tan}\| = |\alpha(t)|r$
 - Quindi in generale il moto circolare non è altro che un parallelo di quello lineare:
$$\begin{cases} \theta(t) = \frac{1}{2}\alpha t^2 + \omega_0 t + \theta_0 \\ \omega(t) = \dot{\theta}(t) = \alpha t + \omega_0 \\ \alpha(t) = \dot{\omega}(t) = \ddot{\theta}(t) = \alpha \end{cases}$$
 - Si definisce momento di inerzia: $I = mr^2$
 - Si definisce momento angolare: $l = I\omega$
 - Si definisce momento torcente: $\tau = rF_{tan}$
 - Queste permettono di scrivere $rF_{tan} = m r^2 \alpha \Rightarrow \tau = I\alpha = \dot{l}$
 - Il prodotto vettoriale è definito come: $\mathbf{r}_1 \wedge \mathbf{r}_2 = \det \begin{pmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ x_1 & y_1 & z_1 \\ x_2 & y_2 & z_2 \end{pmatrix} = (y_1 z_2 - y_2 z_1, z_1 x_2 - x_1 z_2, x_1 y_2 - y_1 x_2)$
 - Il prodotto vettoriale è antisimmetrico, bilineare, genera un vettore ortogonale ai primi due e $\|\mathbf{r}_1 \wedge \mathbf{r}_2\| = \|\mathbf{r}_1\| \|\mathbf{r}_2\| \sin \theta$, con θ = angolo tra i due vettori
 - Vale la terna destrorsa
$$\begin{cases} \hat{i} \wedge \hat{j} = \hat{k} \\ \hat{j} \wedge \hat{k} = \hat{i} \\ \hat{k} \wedge \hat{i} = \hat{j} \end{cases}$$
 - Il prodotto misto vale $\mathbf{r}_1 \cdot (\mathbf{r}_2 \wedge \mathbf{r}_3) = \det \begin{pmatrix} x_1 & y_1 & z_1 \\ x_2 & y_2 & z_2 \\ x_3 & y_3 & z_3 \end{pmatrix}$
 - Vale la regola di Leibniz: $\frac{d}{dt}(\mathbf{r}_1 \wedge \mathbf{r}_2) = \frac{d\mathbf{r}_1}{dt} \wedge \mathbf{r}_2 + \mathbf{r}_1 \wedge \frac{d\mathbf{r}_2}{dt}$
 - Utilizzando i vettori si ha che: $\boldsymbol{\tau} = \mathbf{r} \wedge \mathbf{F}$ come momento della forza e $\mathbf{l} = \mathbf{r} \wedge \mathbf{p}$ come momento angolare
 - Vale inoltre: $\frac{d\mathbf{l}}{dt} = \frac{d}{dt} \mathbf{r} \wedge m\mathbf{v} + \mathbf{r} \wedge \frac{d}{dt} \mathbf{p} = \underbrace{\mathbf{v} \wedge m\mathbf{v}}_{=0} + \mathbf{r} \wedge \mathbf{F} = \boldsymbol{\tau}$
 - Per un corpo rigido (in cui le distanze dei punti interni sono costanti) vale: $\tau_{tot} = \sum_i \tau_i = \underbrace{\left(\sum_i m_i r_i^2 \right)}_{=I} \alpha = I\alpha$
 - L'energia cinetica di rotazione vale: $T_{tot} = \sum_{i=1}^n \frac{m_i v_i^2}{2} = \sum_{i=1}^n \frac{m_i \omega^2 r_i^2}{2} = \frac{\omega^2}{2} \sum_{i=1}^n m_i r_i^2 = \frac{1}{2} I \omega^2$
 - La forza che agisce su un pendolo è pari a $F = -mg \sin \theta$ in quanto la Tensione della corda e la componente perpendicolare al moto si annullano.
 - In particolare $F = -mg \sin \theta \simeq -mg\theta = -\frac{mg}{L}s = m\ddot{s}$, ossia è una forza elastica dove $k = \frac{mg}{L}$,
 $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{g}{L}}$ e $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi\sqrt{\frac{L}{g}}$. Otteniamo quindi $\ddot{s} = -\frac{g}{L}s$
 - Poiché non compare la massa nella formula del periodo, gode della proprietà di isocronismo.
 - La formula della posizione diventa: $s(t) = s_0 \cos \left(\sqrt{\frac{g}{L}}t + \phi_0 \right)$ e quella dell'angolo:
- $$\theta(t) = \theta_0 \cos \left(\sqrt{\frac{g}{L}}t + \phi_0 \right)$$
- In una rotazione, ogni punto si sposta di una quantità $d\mathbf{r} = d\boldsymbol{\theta} \wedge \mathbf{r}$, dove $d\boldsymbol{\theta} = d\theta \hat{k}$ (se ruota attorno all'asse z)
 - Il lavoro di una forza rotatoria diventa quindi $L = \int_{\mathbf{r}_1}^{\mathbf{r}_2} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \mathbf{F} \cdot d\boldsymbol{\theta} \wedge \mathbf{r} = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \mathbf{r} \wedge \mathbf{F} \cdot d\boldsymbol{\theta} = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \boldsymbol{\tau} \cdot d\boldsymbol{\theta}$
 - Si ottiene quindi (come nel caso lineare) che: $L = \frac{1}{2} I \omega_2^2 - \frac{1}{2} I \omega_1^2 = \Delta T$
 - Per un momento torcente costante si ha che $L = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \tau_0 \cdot d\theta = \tau_0 \int_{\theta_1}^{\theta_2} d\theta = \tau_0(\theta_2 - \theta_1) = -\Delta U$
 - L'energia meccanica diventa quindi: $E = T + U = \frac{1}{2} I \omega^2 - \tau_0 \theta = \frac{1}{2} I \dot{\theta}^2 - \tau \theta$

- In un momento torcente elastico $\tau = -h\theta$: $L = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \tau \cdot d\theta = -h \int_{\theta_1}^{\theta_2} \theta \cdot d\theta = -\frac{h}{2}(\theta_2^2 - \theta_1^2) = -\Delta U$
- L'energia meccanica diventa quindi: $E = T + U = \frac{1}{2}I\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}h\theta^2$

Capitolo 10 - Relatività Ristretta

- Primo Postulato sulla Relatività Ristretta: La luce si propaga nel vuoto in modo omogeneo e isotropo alla velocità di $c = 299\,792\,458\text{ m/s}$
- Secondo Postulato sulla Relatività Ristretta: Le leggi della fisica valgono in ogni sistema di riferimento inerziale
- Le trasformazioni di Lorentz sono:
$$\begin{cases} x' = \cosh \theta x + \sinh \theta ct \\ t' = \sinh \theta x + \cosh \theta ct \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x' = \frac{x-vt}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} \\ t' = \frac{t-\frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} \end{cases}$$
- La pseudodistanza di Minkowski vale $d_{\mathcal{M}}^{(2)}(E_1, E_2) = c^2(t_2 - t_1)^2 - (x_2 - x_1)^2 - (y_2 - y_1)^2 - (z_2 - z_1)^2$
- La pseudodistanza di Minkowski è di tipo
$$\begin{cases} \text{Luce} & \text{se } d_{\mathcal{M}}^{(2)} = 0 \\ \text{Tempo} & \text{se } d_{\mathcal{M}}^{(2)} > 0 \\ \text{Spazio} & \text{se } d_{\mathcal{M}}^{(2)} < 0 \end{cases}$$
- Non è possibile invertire temporalmente due eventi se la loro distanza è di tipo tempo
- Non è possibile invertire spazialmente due eventi se la loro distanza è di tipo spazio
- Si definisce Lunghezza Propria una lunghezza misurata nel sistema di riferimento in quiete con essa
- Si definisce Tempo Proprio un intervallo misurato nel sistema di riferimento in quiete con l'orologio
- Composizione delle velocità: $u' = \lim_{\Delta t' \rightarrow 0} \frac{\Delta x'}{\Delta t'} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta x - v\Delta t}{\Delta t - \frac{v}{c^2}\Delta x} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\frac{\Delta x}{\Delta t} - v}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{\Delta x}{\Delta t}} = \frac{u - v}{1 - \frac{uv}{c^2}}$
- Ponendo $\varepsilon = \frac{v^2}{c^2}$ si può vedere che se le trasformazioni di Lorentz non sono altro che una generalizzazione delle trasformazioni di Galileo

Capitolo 11 - Passeggiata Aleatoria

- La formula del moto browniano o diffusivo è: $d^t(t) = 2Dt$
- Uno spazio di probabilità discreta è costituito da un insieme di eventi elementari $I = \{1, \dots, n\}$ e un insieme di numeri reali, ognuno dei quali rappresenta la probabilità degli eventi elementari $P = \{p_1, \dots, p_n\}$.
- Valgono le tre leggi di Kolmogorov
$$\begin{cases} K1) P(C) \geq 0 \\ K2) P(I) = 1 \\ K3) P(A) \cap P(B) = \emptyset \Rightarrow P(A \cup B) = P(A) + P(B) \end{cases}$$
- Se due eventi sono disgiunti allora $P(A \setminus B) = P(A) - P(B)$
- Se due eventi non sono disgiunti allora $P(A \cup B) = P(A) + P(B) - P(A \cap B)$
- La probabilità condizionata di due eventi è $P(A|B) = \frac{P(A \cap B)}{P(B)}$
- La probabilità di due eventi indipendenti è $P(A \cap B) = P(A)P(B)$
- Due eventi indipendenti non possono essere disgiunti, infatti $0 = P(A \cap B) \neq P(A)P(B)$
- Si definisce variabile aleatoria una funzione che associa un numero reale ad un evento aleatorio elementare $f = \{f_1, \dots, f_n\}$ e possono essere combinate linearmente o moltiplicate tra di loro
- Si definisce valor medio o valor di aspettazione la funzione $\mathbb{E} : \mathcal{A} \rightarrow \mathbb{R}$, $\mathbb{E}[f] = \sum_{i=1}^n p_i f_i$
- Il valor medio è lineare, positivo e normalizzato
- Si definisce Varianza il valore $\mathbb{V}[f] = \mathbb{E}[(f - \mathbb{E}[f])^2]$. Il valore $\sqrt{\mathbb{V}[f]}$ prende il nome di deviazione standard
- La Varianza si può calcolare anche come $\mathbb{V}[f] = \mathbb{E}[f^2] - (\mathbb{E}[f])^2$
- Vale la proprietà della varianza $\mathbb{V}(af + b) = a^2\mathbb{V}(f)$

- Si definisce Spettro di una Variabile Aleatoria $\mathcal{S}_f = \{r \in \mathbb{R} \mid r = f_i, i \in I\} = Im(f)$, cioè l'insieme dei valori che f può assumere sullo spazio degli eventi elementari I
- La probabilità che f assuma un valore r è: $P_f(r) = P(f = r) = P(f^{-1}(r)) = \sum_{i \in I; f_i=r} p_i$
- Se invece la funzione f è "invertibile", ossia $\exists! i$ tale che $f(i) = r$ allora la sua probabilità è p_i
- Con lo spettro, il valor medio diventa $\mathbb{E}[f] = \sum_{r \in \mathcal{S}_f} r p_f(r)$
- Si definisce Probabilità congiunta di f e g : $p_{f,g}(r, s) = P(f = r, g = s) = P(f^{-1}(r), g^{-1}(s)) = \sum_{i \in I, f_i=r, g_i=s} p_i$
- Si definiscono le Marginali della Probabilità Congiunta di f : $\sum_{s \in \mathcal{S}_g} p_{f,g}(r, s) = p_f(r)$ (analogo per g)
- Se f e g sono due variabili indipendenti, allora vale: $\mathbb{E}(f, g) = \mathbb{E}(f)\mathbb{E}(g)$
- Si ha che: $\mathbb{V} = (f + g) = \mathbb{V}(f) + \mathbb{V}(g) + 2\mathbb{E}(fg - \mathbb{E}(f)\mathbb{E}(g))$
- Se f e g sono variabili indipendenti, allora $\mathbb{V}(\alpha f + \beta g) = \alpha^2 \mathbb{V}(f) + \beta^2 \mathbb{V}(g)$
- Sia $\sigma = \{+1, -1\}$ una variabile di Spin, allora $P(\sigma) = \frac{e^{h\sigma}}{2 \cosh h}$ dove h è il valore di propensione ad assumere ± 1
- Sia σ come sopra, allora $\mathbb{E}(\sigma) = \tanh h$ e $\mathbb{V}(\sigma) = 1 - \tanh^2 h$
- La probabilità di un generico cammino è $P(\sigma_1, \dots, \sigma_n) = P(\sigma_1) \dots P(\sigma_n) = \prod_{i=1}^n \frac{e^{h\sigma_i}}{2 \cosh h}$ e la sua posizione sarà $X_n = \sum_{i=1}^n \sigma_i$. Valor medio e varianza saranno $\mathbb{E}(X_n) = \sum_{i=1}^n \mathbb{E}(\sigma_i) = n \tanh h$ e $\mathbb{V}(X_n) = n(1 - \tanh^2 h)$
- Riprendendo la prima formula del capitolo $d^2(n) = \mathbb{V}(X_n) = n$