

CAP ①

PRODOTTO SCALARE: grandezza scalare $A \cdot B \cdot \cos \theta$ ^{modulo}
 $= 0$ se vettori \perp

PRODOTTO VETTORIALE: grandezza vettoriale $A \cdot B \cdot \sin \theta$ ^{modulo}
 direz: \perp al piano vett: mano destra $= 0$ se vettori \parallel
 Area Δ per lati i vettori

CAP 2-3 1 DIMENSIONE $v = \frac{x_f - x_i}{t}$ $a = \frac{v_f - v_i}{t}$

VEL COST: $x_f = x_i + vt$ ($a=0$) ($v = \text{cost}$)

ACC COST \Rightarrow vel: $v_f = v_i + at$ ($a = \text{cost}$)

$x_f = x_i + \frac{1}{2}(v_i + v_f)t$ (senza a)
 $x_f = x_i + v_i t + \frac{1}{2}at^2$ (con a)
 $v_f^2 = v_i^2 + 2a(x_f - x_i)$ (senza t)
 (senza a)
 (con a)
 (senza t)
 velocità

2 DIMENSIONI

VELOCITA' POSIZIONE

$v_f = v_i + at$ $x_f = x_i + v_i t + \frac{1}{2}at^2$

$(v_{ix} + at_x) + (v_{iy} + at_y)$

velocità x : $v_{xf} = v_{xi} = v_i \cos \theta_i = \text{costante}$

y : $v_{yf} = v_{yi} - gt = v_i \sin \theta_i - gt$

x : $x_f = x_i + v_{xi}t = (v_i \cos \theta_i)t$

y : $y_f = y_i + v_{yi}t - \frac{1}{2}gt^2 = (v_i \sin \theta_i)t - \frac{1}{2}gt^2$

posizione

PROIETTILE

$v_x = v \cos \theta$ $v_y = v \sin \theta$
 $a_x = 0$ $a_y = -g$

$h_{MAX} = \frac{v_i^2 \cdot \sin^2 \theta}{2g}$

$R (gettata) = \frac{v_i^2 \cdot \sin 2\theta}{g}$

MOTO CIRCO. UNIF: $a_c = \frac{v^2}{r}$ $a_r = -a_c$ $T = \frac{2\pi r}{v}$

CAP 4 - 5

8 La forza elastica

Forza applicata a una molla: $F_{app} = kx$ (costante elastica della molla)

Forza di richiamo di una molla: $F = -kx$ (spostamento della molla)

Moto armonico di un oggetto di massa m soggetto a una forza elastica

accelerazione: $a = -\frac{k}{m}x$ $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$ $a = -\omega^2 x$

Periodo del moto armonico: $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$

$L = \frac{1}{2}at^2$ $L_F + L_{att} = \frac{1}{2}mv_f^2 - \frac{1}{2}mv_i^2$

- 1. Se un corpo non interagisce con altri corpi, è possibile identificare un sistema di riferimento nel quale il corpo ha accelerazione nulla
 n assenza di forze esterne, quando visto da un sistema di riferimento inerziale, un oggetto in quiete rimarrà in quiete e un oggetto in moto persevererà nello stato di moto con velocità costante (vale a dire moto rettilineo a velocità costante).
- 2. Se osservato da un sistema di riferimento inerziale, l'accelerazione di un oggetto è direttamente proporzionale alla forza risultante agente su di esso e inversamente proporzionale alla sua massa.
- 3. Se due corpi interagiscono, la forza esercitata dal corpo 1 sul corpo 2 è uguale in modulo e direzione ma di verso opposto alla forza esercitata dal corpo 2 sul corpo 1: $F_{12} = -F_{21}$

CAP

6-7

teore:

$$L = \int_{x_i}^{x_f} F dx = \int_{x_i}^{x_f} m a dx$$

$$= \int_{x_i}^{x_f} m \frac{dv}{dt} dx =$$

$$\int_{x_i}^{x_f} m \frac{dv}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} =$$

$$\int m v dv = \frac{1}{2} m v^2 \Big|_{v_i}^{v_f}$$

3 use princip.

somma lavoro (es $L_{el} + \text{att} \dots$) = $\frac{1}{2} m v_f^2 - \frac{1}{2} m v_i^2$
 $K_i + U_i = K_f + U_f$ E MECC
 $E = K + U + \text{elast}$ E MECC + el
 se c'è att: $\Delta E_m = \Delta K + \Delta U = \text{f att}$

CAP 8

1 L'impulso di una forza
 impulso $\vec{I} = \vec{F} \Delta t = m\vec{v}$
 forza media
 intervallo di tempo durante il quale la forza agisce

2 La quantità di moto
 quantità di moto di un corpo $\vec{q} = m\vec{v}$
 velocità del corpo
 massa del corpo
Teorema dell'impulso
 impulso $(\sum \vec{F}) \Delta t = m\vec{v}_f - m\vec{v}_i$
 quantità di moto finale
 quantità di moto iniziale

3 La conservazione della quantità di moto
Legge di conservazione per due corpi in un sistema isolato
 $m_1\vec{v}_{1f} + m_2\vec{v}_{2f} = m_1\vec{v}_{1i} + m_2\vec{v}_{2i}$
 quantità di moto totale finale
 quantità di moto totale iniziale

5 Urti in due dimensioni
Conservazione della quantità di moto per due corpi che si urtano
 $m_1\vec{v}_{1fx} + m_2\vec{v}_{2fx} = m_1\vec{v}_{1ix} + m_2\vec{v}_{2ix}$
 componente x della quantità di moto totale finale
 componente x della quantità di moto totale iniziale
 $m_1\vec{v}_{1fy} + m_2\vec{v}_{2fy} = m_1\vec{v}_{1iy} + m_2\vec{v}_{2iy}$
 componente y della quantità di moto totale finale
 componente y della quantità di moto totale iniziale

6 Il centro di massa
Sistema formato da più particelle su una retta
 ascissa delle particelle
 $x_{CM} = \frac{m_1x_1 + m_2x_2 + \dots + m_nx_n}{m_1 + m_2 + \dots + m_n}$
 ascissa del centro di massa
 massa delle particelle
Sistema formato da più particelle su un piano
 ascissa del centro di massa
 $x_{CM} = \frac{m_1x_1 + m_2x_2 + \dots + m_nx_n}{m_1 + m_2 + \dots + m_n}$
 $y_{CM} = \frac{m_1y_1 + m_2y_2 + \dots + m_ny_n}{m_1 + m_2 + \dots + m_n}$
 ordinata del centro di massa
Velocità del centro di massa per un sistema di due particelle
 velocità delle particelle
 $\vec{v}_{CM} = \frac{m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2}{m_1 + m_2}$
 velocità del centro di massa delle particelle

7 Energia disponibile durante un urto
Sistema formato da due particelle che si urtano
 energia disponibile
 velocità relativa tra le due particelle
 $K = \frac{1}{2} m_r v_r^2$
 massa ridotta del sistema
 $m_r = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$
 $v_r = v_1 + v_2$

Quantità di moto e urti

- Elastico**
 CONSERVA QUANTITÀ DI MOTO E ENERGIA CINETICA TOTALE
 $\frac{1}{2} m_1 v_{1i}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2i}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1f}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2f}^2$
 $m_1 v_{1i} + m_2 v_{2i} = m_1 v_{1f} + m_2 v_{2f}$
- Anelastico**
 - Perfettamente anelastico**
 Corpi rimangono uniti dopo l'urto
 CONSERVA SOLO QUANTITÀ DI MOTO
 $m_1 v_{1i} + m_2 v_{2i} = (m_1 + m_2) v_f$
 ENERGIA CINETICA NON SI CONSERVA
 QUANTITÀ DI MOTO SI CONSERVA
 $m_1 v_{1i} + m_2 v_{2i} = m_1 v_{1f} + m_2 v_{2f}$

→ QUANTITÀ DI MOTO:

$$F_{1-2} = F_{2-1}$$

$$m_1 a_1 + m_2 a_2 = 0$$

$$m \frac{dv}{dt} + m \frac{dv}{dt} = 0$$

$$\frac{d(mv)}{dt} + \frac{d(mv)}{dt} = 0$$

$$p = mv$$

$$H.L.T^{-1} = kg \cdot \frac{m}{s}$$

CAP ROTAZIONE

$\vec{F} = \vec{\tau}$ $m = I$ $\vec{a} = \vec{\alpha}$ $\vec{v} = \vec{\omega}$

1 I corpi rigidi e il moto di rotazione
 velocità angolare media $\bar{\omega} = \frac{\Delta\theta}{\Delta t}$ (spostamento angolare / intervallo di tempo impiegato)
 accelerazione angolare media $\bar{\alpha} = \frac{\Delta\omega}{\Delta t}$ (variazione della velocità angolare / intervallo di tempo)

2 Relazioni fra grandezze angolari e grandezze tangenziali
 Corpo rigido C in rotazione attorno a un asse fisso che compie uno spostamento angolare θ e descrive un arco s di una circonferenza di raggio r
 $s = r\theta$ (θ in rad)
 velocità tangenziale di un punto di C $v_T = r\omega$ (ω in rad/s)
 accelerazione tangenziale di un punto di C $a_T = r\alpha$ (α in rad/s²)
 velocità angolare del punto ω
 accelerazione angolare del punto α

3 Il momento di una forza
 Momento di una forza rispetto a un punto
 momento della forza rispetto a O $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F}$
 vettore OP \vec{r} forza agente in P \vec{F}
 modulo del momento $M = rF \sin\theta$
 angolo compreso fra \vec{r} e \vec{F}

4 L'attrito volvente
 forza che compensa l'attrito volvente applicata al centro di rotazione $F_A = \frac{b}{r} C$
 braccio tra la forza d'appoggio N e il carico C b
 modulo del carico C C
 raggio della ruota r

5 Corpi rigidi in equilibrio
 Condizioni di equilibrio di un corpo rigido
 $\sum \vec{F} = 0$ (risultante delle forze esterne applicate al corpo)
 $\sum \vec{M} = 0$ (risultante dei momenti delle forze esterne applicate al corpo)

6 La dinamica rotazionale di un corpo rigido
 Momento d'inerzia I di un corpo rigido formato da N particelle rispetto a un asse di rotazione
 $I = m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2 + \dots + m_N r_N^2 = \sum m r^2$
 masse delle particelle m_i
 distanze delle particelle dall'asse di rotazione r_i
 Secondo principio della dinamica per il moto di rotazione
 modulo della risultante dei momenti di forze esterne $\sum M = I\alpha$ (α in rad/s²)
 momento d'inerzia del corpo rispetto all'asse di rotazione I
 accelerazione angolare rispetto all'asse di rotazione α
 Energia cinetica rotazionale K di un corpo rigido
 $K = \frac{1}{2} I \omega^2$ (velocità angolare ω)
 momento d'inerzia del corpo rispetto all'asse di rotazione I

7 Il momento angolare e la sua conservazione
 Momento angolare L di un corpo rigido in rotazione attorno a un asse fisso
 $L = I\omega$ (velocità angolare ω)
 momento d'inerzia del corpo rispetto all'asse di rotazione I
 Legge di conservazione del momento angolare
 Il momento angolare totale di un sistema si conserva, cioè rimane costante, quando è nulla la somma dei momenti delle forze esterne che agiscono sul sistema.

$F = ma$ $\tau = I\alpha$
 $E_c = \frac{1}{2} m v^2$ $E_{GR} = \frac{1}{2} I \omega^2$
 $\sum \vec{F}_{est} = m \vec{a}$ $\sum \vec{\tau} = I \alpha$
 infinitesimo
 $dL = \vec{F} \cdot d\vec{s}$ $dL = \vec{\tau} \cdot d\vec{\theta}$
 $W = \frac{1}{2} m v^2 g \cdot \frac{1}{2} m v^2 i$
 $W = \frac{1}{2} I \omega^2 g \cdot \frac{1}{2} I \omega^2 i$
 $p = mv$ $\vec{L} = I \vec{\omega} = \vec{r} \cdot \vec{p}$
 $\vec{p}_i = \vec{p}_f$ $\vec{L}_i = \vec{L}_f$

- **CENTRO MASSA** : dove se pensa che idealm. sua concentrata la massa in modo che si comporti da PUNTIFORME
- **CENTRO GRAVITA**: punto oggetto in cui possiamo immaginare che F_g agisca tutta (corpo appeso)
- **MOM. INERZIA I** : misura grado opposizione del corpo alla variazione della τ angol
- **MOM. FORZA** ^(τ): tendenza \neq a far ruotare il corpo attorno ad un CENTRO DI ASSE, forza o

Il **momento angolare** di un punto materiale è una grandezza della Dinamica rotazionale definita dal prodotto vettoriale tra il vettore posizione e il vettore quantità di moto; è il corrispondente rotazionale della quantità di moto e viene anche detto *momento della quantità di moto*.

CAP 11 KEPLERO

1^a legge: le orbite dei pianeti attorno al sole sono ELLITTICHE e il sole occupa uno dei due fuochi $a^2 = b^2 + c^2 \rightarrow e = \frac{c}{a}$

2^a legge: il raggio vettore tracciato dal sole spazza aree uguali in intervalli di tempo uguali

$$\rightarrow \gamma = r \times p = (r \times v)M = \text{cost} \rightarrow dA = \frac{1}{2} |r \times dr| = \frac{1}{2} |r \times \dot{r} dt| = \frac{dA}{dt} = \frac{L}{2M} = \text{costante}$$

3^a legge: il quadrato dei periodi orbitali di ogni pianeta è proporzionale al cubo della semiasse maggiore dell'orbita ellittica

$$F_g = G \frac{M_1 M_2}{r^2} = m \cdot a \rightarrow \text{per } \frac{2\pi r}{T} \rightarrow G \frac{M}{r} = \left(\frac{2\pi r}{T} \right)^2 \rightarrow T^2 = \left(\frac{4\pi^2}{GM} \right) r^3 = \text{cost}$$

CAP 12 (pendolo) e molla

- $F_s = -kx = ma$
- $a = \omega^2 x$
- $\omega^2 = \frac{k}{m}$
- $v = \omega \sqrt{A^2 - x^2}$
- $a = -\omega^2 A \cos(\omega t + \phi)$
- $x = A \cos(\omega t + \phi)$
- $T = \frac{2\pi}{\omega}$
- $f = \frac{\omega}{2\pi}$
- $E = \frac{1}{2} kA^2$

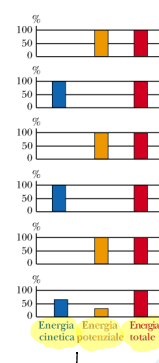
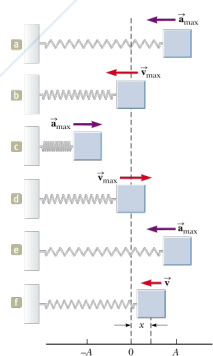
$\omega = \sqrt{\frac{g}{L}}$

$\omega = \sqrt{\frac{mgd}{I}} \rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{mgd}}$

PENDOLO
sempre

PISTO

$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{mgd}}$



t	x	v	a	K	U
0	A	0	$-\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2}kA^2$
$\frac{T}{4}$	0	$-\omega A$	0	$\frac{1}{2}kA^2$	0
$\frac{T}{2}$	-A	0	$\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2}kA^2$
$\frac{3T}{4}$	0	ωA	0	$\frac{1}{2}kA^2$	0
T	A	0	$-\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2}kA^2$
t	x	v	$-\omega^2 x$	$\frac{1}{2}mv^2$	$\frac{1}{2}kx^2$

CAP 15

1 Elementi di statica dei fluidi

massa della sostanza
 densità di una sostanza $\rho = \frac{m}{V}$ volume della sostanza
 forza perpendicolare alla superficie
 pressione esercitata da una forza $p = \frac{F}{A}$ area della superficie

Principio di Pascal
 Qualunque variazione di pressione in un fluido contenuto in un recipiente chiuso è trasmessa inalterata a tutti i punti del fluido e delle pareti del recipiente.

Legge di Stevino
 accelerazione di gravità
 pressione in un punto di un liquido $p = \rho g h$
 densità del liquido ρ g gravità h profondità del punto

Principio di Archimede
 Un corpo immerso in un fluido subisce una forza F_A diretta verso l'alto (spinta idrostatica o di Archimede) avente intensità uguale al peso del volume di fluido spostato (P_{fluido}):
 $F_A = P_{fluido}$

Condizione di galleggiamento
 Un corpo è immerso in un fluido:
 • galleggia quando la sua densità è minore o uguale a quella del fluido;
 • affonda quando la sua densità è maggiore di quella del fluido.

2 Fluidi in movimento

Flusso stazionario
 Il flusso è stazionario quando la velocità delle particelle del fluido in un dato punto rimane costante nel tempo.

Fluido ideale
 Un fluido ideale è incomprimibile e non viscoso.
 + stazion e irrotaz.

3 L'equazione di continuità
 area di una sezione trasversale del condotto
 Portata di massa $= \rho A v$ velocità del fluido
 densità del fluido ρ
Equazione di continuità
 La quantità di fluido che entra in un condotto senza sorgenti né pozzi, è uguale a quella che esce, cioè la portata di massa ($\rho A v$) ha lo stesso valore in due punti qualsiasi 1 e 2 del condotto:
 $\rho_1 A_1 v_1 = \rho_2 A_2 v_2$
 Per un fluido incomprimibile la sua densità di massa è uguale in tutti i punti, quindi l'equazione di continuità diventa
 $A_1 v_1 = A_2 v_2$
Q = portata volumetrica = Av

4 Equazione di Bernoulli $F = P \cdot A \cdot L = F \cdot sp = P \cdot A \cdot x = P \cdot V$
 Quando il flusso di fluido ideale con densità ρ è stazionario, la pressione p , il modulo della velocità v e la quota y in due punti qualunque 1 e 2 del fluido sono legate dalla relazione
 $p_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho g y_1 = p_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho g y_2$
 $U = mgy_1 - mgy_2$
 $K = \frac{1}{2} \rho v^2 = \frac{1}{2} \rho v^2$
 $\rightarrow P \cdot V = \frac{1}{2} \rho \frac{V^2}{\rho} \dots$

5 Applicazioni dell'equazione di Bernoulli

Effetto Venturi
 Per un fluido che scorre in una condotta orizzontale, se la velocità del fluido aumenta, la pressione diminuisce, e viceversa.

Teorema di Torricelli
 La velocità di efflusso v di un liquido ideale da un foro a profondità h è uguale alla velocità di un oggetto che cade liberamente dalla stessa altezza:
 $v_1 = \sqrt{2gh}$ *te nella velocità*

6 Il flusso viscoso

Flusso viscoso e coefficiente di viscosità
 Per muovere a velocità costante v uno strato di fluido viscoso di area A distante y dalla parete fissa, è necessario applicare una forza
 $F = \frac{\eta A v}{y}$
 dove η è il coefficiente di viscosità.

Equazione di Poiseuille
 In un condotto di raggio R e lunghezza L , ai cui capi è mantenuta una differenza di pressione $p_2 - p_1$, un fluido con viscosità η scorre con una portata
 $Q = \frac{\pi R^4 (p_2 - p_1)}{8 \eta L}$

POMPA IDRAUL.

$\frac{F_1}{A_1} = \frac{F_2}{A_2}$

www.unidocs.it - Appunti e dispense per superare i tuoi esami universitari

www.unidocs.it - Appunti e dispense per superare i tuoi esami universitari