

Università degli Studi di Cagliari

DIEE

DIPARTIMENTO DI INGEGNERIA ELETTRICA ED ELETTRONICA

CORSO DI LAUREA TRIENNALE IN INGEGNERIA ELETTRICA INDUSTRIALE

Fisica 1 & 2

edited by

NICOLA FERRU

 $Un of \!\!\! ficial \ Version$

2021 - 2022



Indice

	0.1 0.2	Premesse	7
Ι	fisi	ica 1	9
1	Gra	andezze fisiche e unità di misura	11
	1.1	Sistema internazionale delle unità di misura	11
2	L'E	nergia	13
	2.1	Lavoro	13
		2.1.1 Lavoro di più forza costanti sullo stesso corpo	13
		2.1.2 Lavoro di una forza variabile unidimensionale	14
		2.1.3 Teorema dell'Energia Cinetica (caso unidimensionale forza costante)	16
		2.1.4 Lavoro di una forza variabile in 3 dimensioni	16
	2.2	Teorema dell'energia cinetica	17
	2.3	Lavoro ed energia	18
	2.4	Forze conservative	18
3	Ιm	oti	21
	3.1	Moto di Roto-Traslario	21
		3.1.1 Rotolamento Puro	23
4	Mo	delli atomici	25
	4.1	Modello atomico di Bohr-Sommerfeld	25
II	\mathbf{F}	isica 2	27
5	prog	gramma	29
	5.1	Base	29
	5.2	Argomenti aggiuntivi	29
6	La	legge di Couloumb	31
	6.1	Introduzione	31
		6.1.1 La carica elettrica	31
		6.1.2 Carica indotta	32
	6.2	Legge di Coulomb	32
		6.2.1 Unità do misura	33
		6.2.2 La costante dielettrica del vuoto	33
		6.2.3 Forze multiple	33
	6.3	Teorema del guscio	33
	6.4	La quantizzazione della carica	33
	6.5	La conservazione della carica	33

4 INDICE

	6.6	Verifica	33
7	Can	npi elettrici	35
	7.1	L'aspetto fisico	35
	7.2	Il campo elettrico	35
	7.3	Linee di campo elettrico	35
	7.4	Altro esempio delle linee di campo	36
	7.5	Campo \vec{E} di una carica puntiforme	36
	7.6	Il principio di sovrapposizione	36
	7.7	Verifica	36
		7.7.1 Soluzione	37
	7.8	Campo \vec{E} di un dipolo elettrico	37
	7.9	Misura della carica elementare	38
		7.9.1 Millikan 1910	38
	7.10	Prodotto scalare	38
		Prodotto vettoriale	38
		Dipolo in un campo elettrico	38
		Energia potenziale di un dipolo elettrico	39
		Problema	40
	1.14	1 robiema	40
8	La l	egge di Gauss	41
	8.1	L'aspetto fisico	41
	8.2	La superficie Gaussiana	41
	8.3	Il flusso elettrico	41
	8.4	Cilindro in campo uniforme	42
	8.5	La legge di Gauss	42
	8.6	La legge di Gauss e di Coulomb	42
		8.6.1 Problema svolto	43
	8.7	Un conduttore carico isolato	43
		8.7.1 Problema svolto	43
	8.8	Gauss per simmetria cilidrica	44
	8.9	Gauss per simmetria piana	44
		Gauss per simmetria sferica	44
	0.10	Guaso poi Simmovita Siorica	
9	Pote	enziale elettrico	45
	9.1	L'aspetto fisico	45
	9.2	Il potenziale elettrico	45
	9.3	Unità di misura	45
	9.4	Il potenziale elettrico	45
	9.5	Superfici equipotenziali	45
	9.6	Calcolo del potenziale, dato \vec{E}	46
	9.7	Potenziale di una carica puntiforma	46
	9.8	Insieme di cariche puntiformi	46
		9.8.1 problema	46
	9.9	Potenziale di un dipolo elettrico	47
		Potenziale di una distribuzione contitua	47
	0.10		

Elenco delle tabelle

1.1	Unita fondamentali del sistema internazionale	
1.2	Prefissi per le unità SI^a	



Elenco delle figure

2.1	Forze costanti e elastiche
2.2	Forza elastica
2.3	Forza costante
2.4	Forza vettoriale in 3 dimensioni
2.5	Forza conservative
2.6	Forza conservative
2.7	Forza gravitazionale
2.8	Forza elastica
3.1	Sistema di riferimento per il moto Roto-Traslario
3.2	Esempio del disco appoggiato su un piano
3.3	Rotolamento puro
8.1	Due cariche di intensità uguale, ma di segno opposto

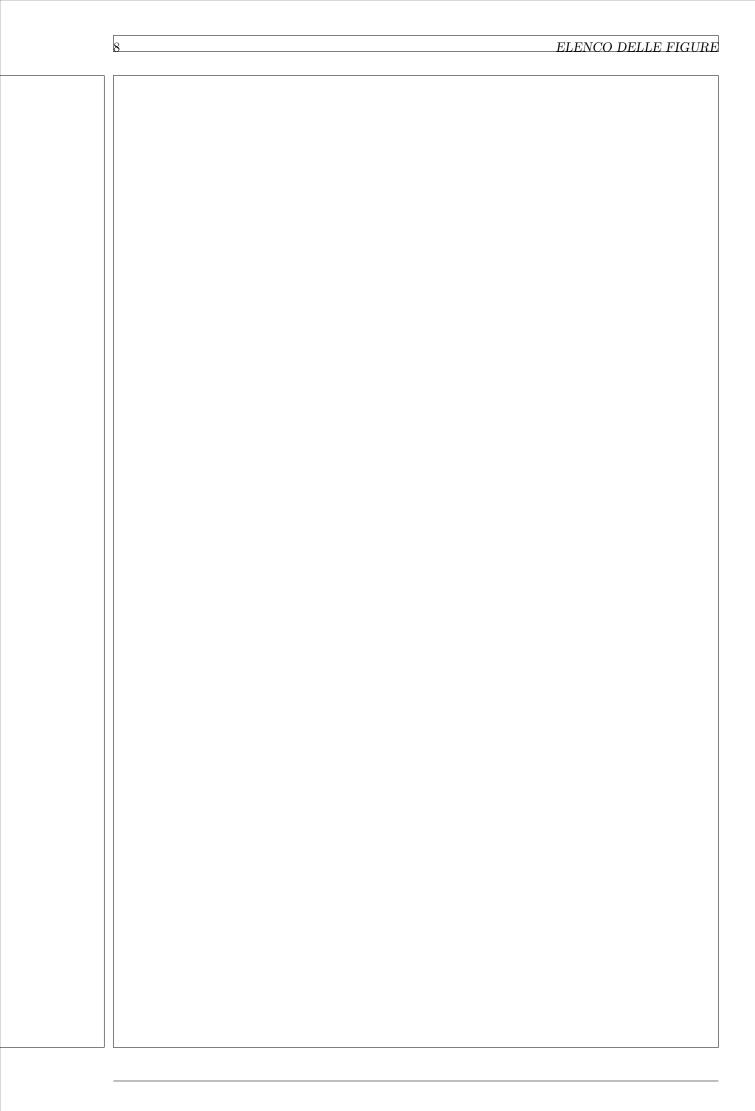
0.1 Premesse...

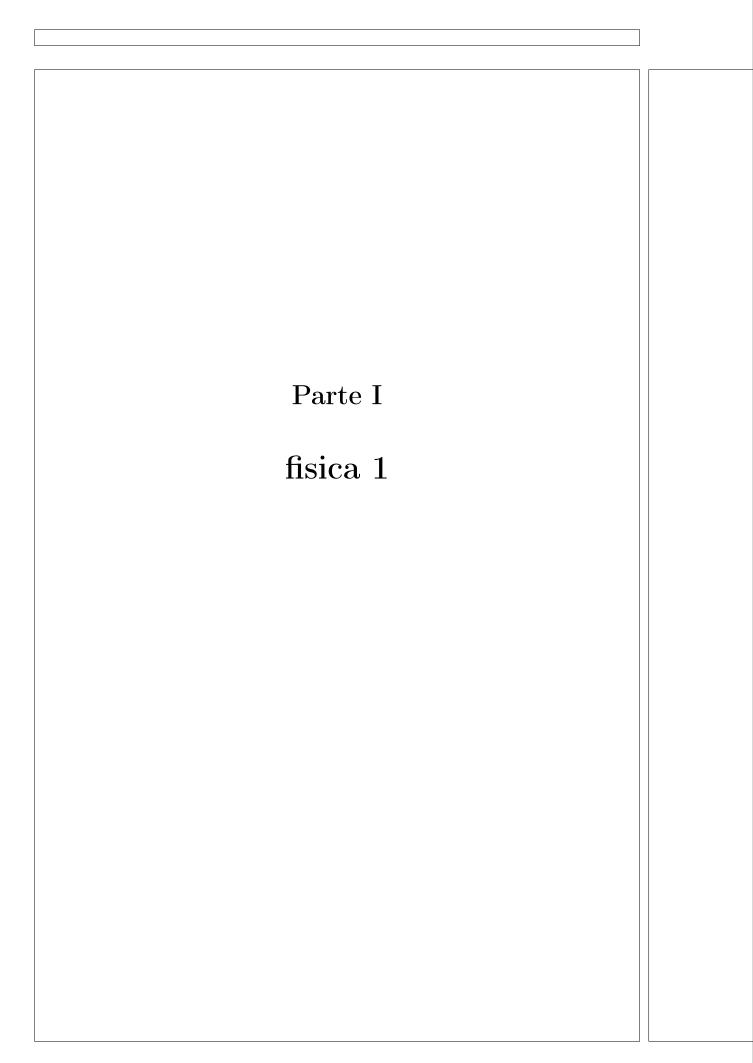
In questo repository sono disponibili pure le dimostrazioni grafiche realizzate con Geogebra consiglio a tutti di dargli un occhiata e di stare attenti perché possono essere presenti delle modifiche per migliorare il contenuto degli stessi appunti, comunque solitamente vengono fatte revisioni tre/quattro volte alla settimana perché sono in piena fase di sviluppo. Ricordo a tutti che questo è un progetto volontario e che per questo motivo ci potrebbero essere dei rallentamenti per cause di ordine superiore e quindi potrebbero esserci meno modifiche del solito oppure potrebbero esserci degli errori, chiedo la cortesia a voi lettori di contattarmi per apportare una modifica.

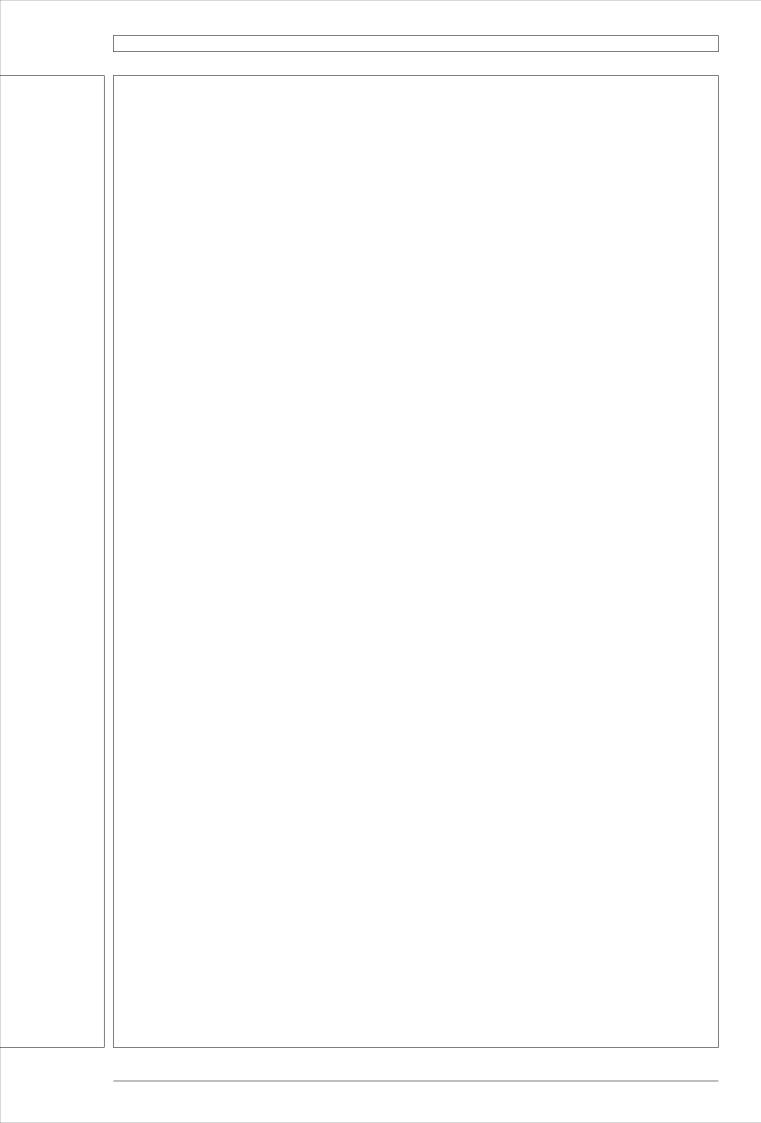
Cordiali saluti

0.2 Simboli

\in Appartiene	\Rightarrow Implica	β beta
∉ Non appartiene	\iff Se e solo se	γ gamma
∃ Esiste	\neq Diverso	Γ Gamma
∃! Esiste unico	\forall Per ogni	δ,Δ delta
⊂ Contenuto strettamente	∋: Tale che	ϵ epsilon
⊆ Contenuto	\leq Minore o uguale	σ, Σ sigma
○ Contenuto strettamente	\geq Maggiore o uguale	ρ rho
□ Contiene	α alfa	







Grandezze fisiche e unità di misura

In fisica, una grandezza è la proprietà di un fenomeno, corpo o sostanza, che può essere espressa quantitativamente mediante un numero e un riferimento (ovvero che può essere misurata quantitativamente). by Wikipedia

Grandezza	Nome	Simbolo
Tempo	secondo	Simbolo
Lunghezza	metro	\mathbf{m}
Quantità di materiale	mole	mol
Temperatura termodinamica	kelvin	K
Corrente elettrica	ampere	A
Intensità luminosa	candela	cd

Tabella 1.1: Unità fondamentali del sistema internazionale

Per una questione di comodità di lettura esistono i multipli delle unità di misura e vengono indicati con dei prefissi che consente di risurre il numero di cifre, rendere più veloce la lettura e la scrittura.

Fattore	Prefisso	Simbolo	Fattore	Prefisso	Simbolo
10^{18}	exa-	Е	10^{-1}	deci-	d
10^{15}	peta-	P	10^{-2}	centi-	\mathbf{c}
10^{12}	tera-	${ m T}$	10^{-3}	milli-	m
10^{9}	giga-	G	10^{-6}	micro-	μ
10^{6}	mega-	\mathbf{M}	10^{-9}	nano-	n
10^{3}	kilo-	k	10^{-12}	pico-	p
10^{2}	etto-	h	10^{-15}	femto-	f
10^{1}	deca-	da	10^{-18}	atto-	a

Tabella 1.2: Prefissi per le unità SI^a

1.1 Sistema internazionale delle unità di misura

l sistema internazionale di unità di misura (in francese: Système international d'unités), abbreviato in S.I. (pronunciato esse-i), è il più diffuso sistema di unità di misura. Nei paesi anglosassoni sono ancora impiegate delle unità consuetudinarie, un esempio sono quelle statunitensi. La difficoltà culturale nel passaggio della popolazione da un sistema all'altro è essenzialmente legato a radici storiche. Il sistema internazionale impiega per la maggior parte unità del sistema metrico decimale nate nel contesto della rivoluzione francese: le unità S.I. hanno gli stessi nomi e praticamente la stessa grandezza pratica delle unità metriche. Il sistema è un sistema tempo-lunghezza massa che è stato inizialmente chiamato Sistema MKS, per distinguerlo dal similare Sistema CGS. Le sue unità di misura erano infatti metro, chilogrammo e secondo invece che centimetro, grammo, secondo. By Wikipedia

12	CAPITOLO 1.	GRANDEZZE FISICHE E UNITÀ L	OI MISURA

L'Energia

2.1 Lavoro

Definizione 1. Il lavoro è definito come il prodotto della forza per lo spostamento del suo punto di applicazione. Esso è quindi uno scalare

$$L = \vec{F} * \vec{s} = Fs \cos \theta \tag{2.1}$$

In cui θ è l'angolo più piccolo formato tra la forza e lo spostamento

$$\begin{array}{ll} \textit{Dimensioni:} & [L] = [F][L] = [MLT^{-2}][l] = [ML^2T^{-2}] \\ \textit{Unita in misura:} & \textit{Kgm}^2s^{-2} = \textit{Joule simbolo (J)} \end{array}$$

 $L = \vec{F} * \vec{s} = Fs \cos \theta$

$$\begin{array}{ll} L>0 & \Rightarrow \cos\theta>0 & \Rightarrow \theta<\frac{\pi}{2}=90^o \\ L=0 & \Rightarrow \cos\theta=0 & \Rightarrow \theta=\frac{\pi}{2} \\ L<0 & \Rightarrow \cos\theta<0 & \Rightarrow \theta>\frac{\pi}{2} \end{array}$$

2.1.1 Lavoro di più forza costanti sullo stesso corpo

Il lavoro totale è la somma di tutti i lavori fatti dalle forza (costanti) che agiscono sul sistema considerato.

$$L_T = \vec{F}_1 + \vec{s} + \dots + \vec{F}_n * \vec{s} = \sum_{i=1}^n \vec{F}_i * \vec{s} = \left(\sum_{i=1}^n \vec{F}_i\right) * \vec{R} * \vec{s} \quad \vec{R} = \left(\sum_{i=1}^n\right) \vec{F}_i$$

 $ec{R}= ext{Risultante delle Forze}$

Esempio 1. Calcolare il lavoro fatto dalla forza agenti su una cassa di massa m=50.0Kg trascinata, per una distanza di 6,00 metri su un piano liscio, mediamente una corda con tensione T pari a 200N che forma un angolo di 35,0° con l'asse delle x.

$$L_T = L_{\vec{N}} + L_{\vec{T}_y} + L_{\vec{T}_x} L_{\vec{p}}$$

$$\begin{cases} \vec{N} \\ \vec{T}_y \end{cases} \quad sono \ tutte \ perpendicolare \ allo \ spostamento \ \vec{s} \Rightarrow L_N + L_{\vec{T}_y} + L_{\vec{p}} = 0 \\ \vec{P} \end{cases}$$

$$L_T = L_{\vec{T}_x} = \vec{T}_x * \vec{s} = Ts\cos\theta = 200N * 6m * 0,82 \cong \boxed{983joule}$$

Esempio 2. Calcolare il lavoro fatto dalle forze agenti su una cassa massa m = 50Kg trascinata, per una distanza di 6 metri su un piano scabro (attrito $\mu = 0, 15$), mediante una corda con tensione T pari a 200N che forma un angolo di 35° con l'asse delle x.

$$f_d = \mu_d N' = \mu_d (mg - T_y) \Rightarrow f_d = \mu_d [mg - T \sin 35^o] = 56,4 Newton$$

Lavoro Totale

$$L_T = L_{\vec{N}} + L_{\vec{T}_u} + L_{\vec{T}_x} + L_{\vec{p}} + L_{\vec{f}_d}$$

$$\begin{cases} \vec{N} \\ \vec{T}_y \end{cases} \quad sono \ tutte \ perpendicolare \ allo \ spostamento \ \vec{s} \Rightarrow L_N + L_{\vec{T}_y} + L_{\vec{p}} = 0 \\ \vec{P} \end{cases}$$

$$L_T = L_{\vec{T}_x} + L_{\vec{f}_d} = \vec{T}_x * \vec{s} + \vec{f}_d * \vec{s} = [T \cos \theta s \cos 0^o + f_d s \cos \pi]$$
$$L_T = \{(200 * 0, 82 * 6 * 1) + [56, 4 * 6 * (-1)]\} Joule \cong \boxed{646J}$$

2.1.2 Lavoro di una forza variabile unidimensionale

Definizione 2. La forza varia della posizione¹. Ogni volta che pasiamo da una posizione x_i a quella x_j la forza varia e compie il lavoro. Se x_i è molto prossimo a x_j la forza varierà poco e quindi possiamo definire il lavoro elementare come:

$$dL = \vec{F} * \Delta \vec{x} = F \Delta x \ La \ forza \ e \ compresa \ tra \ i \ valori \ che \ essa \ assume \ in \ x_i \ e \ x_j.$$

Il lavoro si ottiene sommando i lavori infinitesimi fatti dalla forza durante lo spostamento del suo punto di applicazione x_1 e x_2 e quindi coincide con l'area L.

$$L_T = \sum_{i=1}^{N} dL = F_i dx \ Se \ \Delta x \to 0, \ invece \ L_T = \int_{x_1}^{x_2} F_x dx$$

Il lavoro di una forza rappresenta quindi l'area² della regione al disotto della curva che pappresenta la variazione della forza in funzione dello spostamento, regione celeste nella figura sotto.

¹Come ad esempio in una molla stirata in una direzione

²attenzione L ha le dimensioni di una forza per una lunghezza

2.1. LAVORO 15

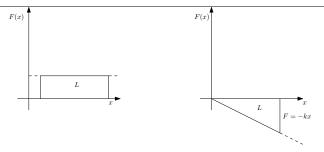


Figura 2.1: Forze costanti e elastiche

Nota 1. Nel caso della figura a sinistra si tratta di una forza costante, mentre, quella di destra è una forza elastica, come si vede nel caso della prima si presenta come un rettangolo che per l'appunto mantiene un intensità costante, mentre nel caso del secondo, ha un andamento che segue la funzione F = -kx

Lavoro della forza variabile prodotta dalle molle (Forza elastica)

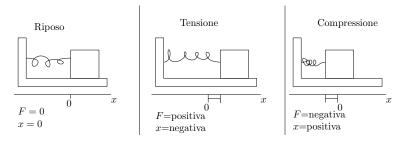


Figura 2.2: Forza elastica

$$L_T = \int_0^x \vec{F}_x * d\vec{x} = \int_0^x (-kx)dx = -1/2kx^2$$
 (2.2)

Esempio 3. Calcolare il lavoro fatto dalla forza elastica di una molla avente $k = 450 \frac{N}{m}$ quando essa è stirata di 15 cm rispetto alla sua posizione di riposo.

$$L_{F_e} = -1/2kx^2 = -0.5 * 450\frac{N}{m} * (0.15m)^2 = -5.06Nm = -5.06J$$
 (2.3)

2.1.3 Teorema dell'Energia Cinetica (caso unidimensionale forza costante)

Consideriamo una forza \vec{F} costante che agisce un corpo di massa m
 che sposta il suo punto di applicazione di una quantità \vec{s}

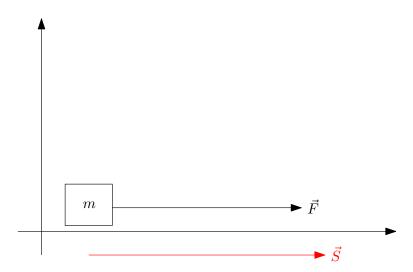


Figura 2.3: Forza costante

$$F = ma$$
 $a = \frac{F}{m} = costante \Rightarrow Moto naturalmente accelerato (2.4)$

Abbiamo quindi che $v_2^2 + 2a(x_2 - x_1)^3$

$$L = \vec{F} * Fs \cos 0 = ma(x_2 - x_1) = m \frac{v_2^2 - v_1^2}{2(x_2 - x_1)} (x_2 - x_1)$$
(2.5)

Teorema 1. In fisica, il teorema dell'energia cinetica (o teorema lavoro-energia, o teorema delle forze vive) afferma che se un corpo possiede un'energia cinetica iniziale e una forza agisce su di esso effettuando un lavoro, l'energia cinetica finale del corpo è uguale alla somma dell'energia cinetica iniziale e del lavoro compiuto dalla forza lungo la traiettoria del moto.

$$L = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = K_2 - K_1 = K_f - K_i = \Delta K$$
(2.6)

2.1.4 Lavoro di una forza variabile in 3 dimensioni

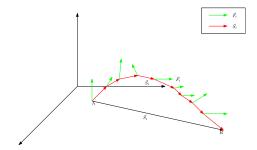


Figura 2.4: Forza vettoriale in 3 dimensioni

³Dove $(x_2 - x_1)$ è il modulo dello spostamento

$$\begin{split} \vec{S} &= \sum_{i=1}^{N} \vec{S}_{i} \quad \text{come limite della spezzata per} \\ N &\to \infty \\ \vec{F} &= F_{x}\vec{i} + \vec{F}_{y}\vec{j} + \vec{F}_{z}\vec{k} \\ d\vec{s} &= dx\vec{i} + dy\vec{j} + dz\vec{k} \end{split}$$

Quindi si può dire che
$$L_T = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i * \vec{s}_i \to L_T = \int_A^B \vec{F} * d\vec{S}$$
, se e solo se $|\vec{s}_i| \to 0$

Teorema dell'energia cinematica tridimensionali

$$\vec{F} = F_x \vec{i} + \vec{F}_y \vec{j} + \vec{F}_z \vec{k} \quad d\vec{s} = dx \vec{i} + dy \vec{j} + dz \vec{k}$$

$$\begin{split} L &= \int \vec{F} * d\vec{s} = \int \left(F_x d_x + F_y d_y + F_z dz \right) = \int_{x_1}^{x_2} m a_x dx + \int_{y_1}^{y_2} m a_y dy + \int_{x_1}^{z_2} m a_z dz \\ &= \int_{x_1}^{x_2} m \frac{dv_x}{dt} dx + \int_{y_1}^{y_2} m \frac{dv_y}{dt} dy + \int_{z_1}^{z_2} m \frac{dy_z}{dt} dz = \int_{v_{x_1}}^{v_{x_2}} m v_x dv_x + \int_{v_{y_1}}^{v_{y_2}} m v_y dv_y + \int_{v_{x_1}}^{v_{z_2}} m v_z dv_z \\ &= \frac{1}{2} m \left[v_x^2 \right]_{v_{x_1}}^{v_{x_2}} + \frac{1}{2} m \left[v_y^2 \right]_{v_{y_1}}^{v_{y_2}} + \frac{1}{2} m \left[v_z^2 \right]_{v_{z_1}}^{v_{z_2}} = \frac{1}{2} m \left[v_{x_2}^2 - v_{x_1}^2 \right] + \frac{1}{2} m \left[v_{y_2}^2 - v_{y_1}^2 \right] + \frac{1}{2} m \left[v_{z_2}^2 - v_{z_1}^2 \right] \\ &= \frac{1}{2} m \left[v_{x_2}^2 + v_{y_2}^2 + v_{z_2}^2 \right] - \frac{1}{2} m \left[v_{x_1}^2 + v_{y_1}^2 + v_{z_1}^2 \right] = \frac{1}{2} m v_2^2 - \frac{1}{2} m v_1^2 \end{split}$$

Quindi alla fine il risultato è

$$L = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2$$

Il lavoro fatto dalla forza (*risultante*) applicata al sistema è quindi legato alla variazione della velocità del sistema durante l'applicazione della forza stessa.

2.2 Teorema dell'energia cinetica

Definizione 3. L'energia cinetica è l'energia che possiede un corpo per il movimento che ha o che acquista: equivale al lavoro necessario per portare un corpo da una velocità nulla a una velocità nota. Quando un corpo di massa m varia la sua velocità, con questa varia anche la sua energia cinetica. Il lavoro equivale a questa variazione di energia cinetica. L'energia cinetica quindi è associata alla massa e alla velocità di un corpo in movimento. L'energia cinetica che possiede un corpo di massa m nel suo moto di caduta è uquale al lavoro compiuto per fermarsi.

Matematicamente, l'energia cinetica è $K = \frac{1}{2}mv^2$ – Il lavoro totale fatto dalle forza che agiscono sul sistema considerato, è uguale alla variazione della sua energia cinematica:

$$L_T = L = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = K_2 - K_1 = K_f - K_i = \Delta K$$

L'energia cinetica è uno scalare che ha le stesse dimensioni del Lavoro. Si misura quindi in Joule (J)

$$[K] = [ML^2T^{-2}]$$
 Unità di misura: Joule (J)

Lavoro ed Energia cinetica

$$L_T > 0 \Rightarrow \Delta K > 0 \quad v_f > v_i \quad \text{Il sistema accelera}$$

$$L_T=0 \Rightarrow \Delta K=0 \quad v_f=v_i \quad \text{La velocità del sistema rimane invariata}$$

$$L_T < 0 \Rightarrow \Delta K < 0 \quad v_f < v_i \quad \text{Il sistema decelera}$$

2.3 Lavoro ed energia

Esempio 4. Un blocco di massa m = 5kg viaggia con velocità costante pari a $7, 6\frac{m}{s}$

- 1. Qual'è la sua energia cinetica?
- 2. Quale lavoro totale è stato necessario fornirgli, se esso era inizialmente fermo, per portario a quella velocità?
- 3. Quale lavoro totale è necessario per rallentarlo sino alla velocità di $4\frac{m}{s}$?
- 1. energia cinetica:

$$K = \frac{1}{2}mv^2 = 0,5 \times 5kg \times \left(7,5\frac{m}{s}\right)^2 = 140,6 Joule \cong 140,6 J$$

2. Lavoro totale:

$$L_T = \Delta K = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}mv_1^2 = [0, 5 \times 5kg \times (7, 5\frac{m}{s})] = 40J - 141J = -101J$$

2.4 Forze conservative

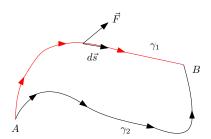


Figura 2.5: Forza conservative

Per una forza risulta che:

$$L_{\gamma_1, A \to B} = \int_A^B \vec{F} * d\vec{s} = L_{\gamma_2, A \to B}$$

$$\tag{2.7}$$

è se il lavoro per andare da A a B non dipende dal corso seguito, allora diciamo che la forza è <u>Conservativa</u> Se una forza è conservativa si ottiene anche che:

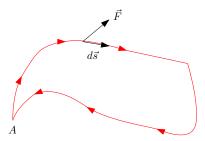
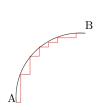


Figura 2.6: Forza conservative

$$L_{A \to A} = \oint \vec{F} * d\vec{s} = 0 \tag{2.8}$$

Esempio 5. Forza peso (forza gravitazionale)



Qualunque percorso $A \to B$ che unisce due punti, può essere approssimato da una spezzata opportuna

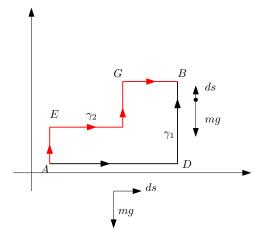


Figura 2.7: Forza gravitazionale

$$L_{\gamma_1, A \to B} = \int_{y_a}^{y_b} (-mg)dy + \int_{y_a}^{y_b} (-mg)dy = -mg(y_b - y_a)$$
 (2.9)

Analogamente:

$$L_{\gamma_2, A \to B} = \int_{y_a}^{y_b} (-mg)dy = \int_{y_e}^{y_f} (-mg)dy + \int_{y_f}^{y_g} (-mg)dy + \int_{y_g}^{y_b} (-mg)dy = -mg(y_b - y_a)$$
$$= \int_{y_a}^{y_b} (-mg)dy = -mg(y_b - y_a)$$

Conclusioni: $L_{\gamma_1,A\to B} = L_{\gamma_2,A\to B}$ La Forza peso (forza gravitazionale) è conservativa!

Esempio 6. Forza Elastica

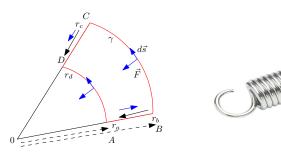


Figura 2.8: Forza elastica

$$\begin{split} L_{A\to B} = \int_A^B \vec{F_e} * d\vec{s} = \int_{r_a}^{r_b} -kr dr &= -\frac{1}{2} k [r_b^2 - r_a^2] \\ L_{B\to C} = \int_B^C \vec{F_e} * d\vec{s} = 0 \\ L_{C\to D} = \int_C^D \vec{F_e} * d\vec{s} = \int_{r_c}^{r_d} -kr dr &= -\frac{1}{2} k [r_d^2 - r_c^2] = +\frac{1}{2} k [r_c^2 - r_d^2] \\ L_{D\to A} = \int_D^A \vec{F_e} * d\vec{s} = 0 \end{split}$$

Essendo $r_c = r_b \ e \ r_a = r_d \ si \ ha \ che$:

$$L_{A \to A} \oint_{\gamma} \vec{F} * d\vec{s} = L_{A \to B} + L_{B \to C} + L_{C \to D} + L_{D \to A}$$
 (2.10)

20						CAPITOLO 2.	L'ENERGIA
Per quest	o motivo l	a forza	elastica	è conservati	.va		

I moti

3.1 Moto di Roto-Traslario

Analizziamo il moto più generale di un sistema meccanico isolato, cioè privo di forze esterne.

 $M\vec{a}_{CM} = \sum \vec{F}_{ext} = 0$ In assenza di forze esterne il centro di massa si muove di moto retilineo univorme oppure sta fermo (in un sistema di riferimento inerziale)

Posiamo studiare quuesto moto rispetto ad un sistema inerziale fermo dal quale osservare il moto del corpo rigido: Nel sistema o'x'y' nell'energia cinetica sarà completamente rotazionale e quindi data da:

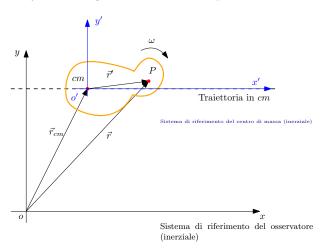


Figura 3.1: Sistema di riferimento per il moto Roto-Traslario

$$I_{cm} = \int r'^2 dm \quad \begin{array}{c} \text{dove } I_{cm} \text{ il momento d'inezia del corpo} \\ \text{per la rotazione attorno al } cm. \end{array}$$

Nel sistema oxy, \vec{r}' può essere espresso come:

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{r}_{cm} \rightarrow \vec{v} = \vec{v}' + \vec{v}_{cm}$$

Scriviamo quindi l'energia cinetica del corpo rigido nel sistema di riferimento oxy:

$$K = \frac{1}{2} \sum_{\text{corpo continuo}} \underbrace{m_i v^2 \to K}_{\text{corpo continuo}} = \frac{1}{2} \int v^2 dm$$
 (3.1)

CAPITOLO 3. I MOTI

$$K = \frac{1}{2} \int (\vec{v}) * (\vec{v}) dm = \frac{1}{2} \int (\vec{v}' + \vec{v}_{cm}) * (\vec{v}' + \vec{v}_{cm}) dm$$

$$= \frac{1}{2} \int \underbrace{v'^2}_{v' = \omega r'} dm + \frac{1}{2} \int \vec{v}' + \vec{v}_{cm} dm + \frac{1}{2} \int \vec{v}' + \vec{v}_{cm} dm + \frac{1}{2} \int v_{cm}^2 dm$$

$$= \frac{1}{2} \omega' r'^2 dm + \vec{v}_{cm} dm * \underbrace{\int \vec{v}' dm}_{\text{vale 0}} + \frac{1}{2} v_{cm}^2 \underbrace{\int dm}_{\text{Massa totale M}}$$
vedi nodo 1
$$= \frac{1}{2} \underbrace{\omega^2 \int r'^2 dm}_{\text{Momento d'inerzia}} = \frac{1}{2} M v_{cm}^2 = \frac{1}{2} I_{cm} \omega^2 + \frac{1}{2} M v_{cm}^2$$
Momento d'inerzia rispetto al centro di massa

Quendi la formula finale è:

$$K = \frac{1}{2}Mv_{cm}^2 + \frac{1}{2}I_{cm}\omega^2$$
 (3.2)

Nota 2. $\int \vec{v}'dm$ rappresenta la velocità del cm nel sistema di riferimento. Essa è quindi nulla in tale

L'energia cinetica di un corpo rigido¹ che ruota e trasla e data dalla:

Energia di Energia di rotazione Energia cinetica = traslazione del + attorno al centro di centro di massa
$$\overline{K=K_t+K_r} \end{massa} \end{massa} (3.3)$$

$$K = K_t + K_r = \frac{1}{2}Mv_{cm}^2 + \frac{1}{2}I_{cm}\omega^2$$
 $I_{cm} = \int r'^2 dm$

Esempio 7. Un disco privo d'attrito è poggiato su un piano. Sulla periferia del disco è avvolto un sottile file ideale che applica una forza costante di 10,0N. La massa del disco è di 3,75kg ed il suo raggio e di 0.440m.

- 1. L'accelerazione angolare del disco;
- 2. L'accelerazione lineare del disco

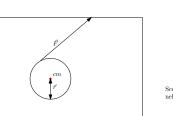




Figura 3.2: Esempio del disco appoggiato su un piano

¹o sistema di particelle

Applicando le leggi di Newton per la dinamica lineare e per quella rotazionale, abbiamo che:

$$\sum \vec{F}_x = M\vec{a}_{cm,x} \qquad \rightarrow \boxed{F = Ma_{cm}}$$
 (3.4)

$$\sum \vec{F_x} = M\vec{a}_{cm,y} = 0 \qquad \rightarrow \boxed{\vec{a}_P cm, y = 0}$$
 (3.5)

$$\vec{F}_{x} = M\vec{a}_{cm,x} \qquad \rightarrow \boxed{F = Ma_{cm}} \qquad (3.4)$$

$$= M\vec{a}_{cm,y} = 0 \qquad \rightarrow \boxed{\vec{a}_{P}cm, y = 0} \qquad (3.5)$$

$$\sum \tau = I_{cm}\alpha \rightarrow rF = \frac{1}{2}Mr^{2}\alpha \rightarrow \boxed{\alpha = \frac{2F}{Mr}} \qquad (3.6)$$

Passando ai numeri abbiamo:

$$a_{cm} = \frac{F}{M} = \left[\frac{10}{3,75}\right] m/s^2 = 2,66m/s^2$$

$$\alpha = \frac{2F}{Mr} = \left[\frac{2 \times 10}{3,75 \times 0,44}\right] rad/s^2 = 12,1rad/s^2$$

Nota bene 1. l'accelerazione del centro di massa è orientata come la risultante delle forze.

Nota bene 2. Con questa scelta del riferimento, non vi sono forza lungo y

Nota bene 3. Polo per il calcolo dei momenti è nel cm. La rotazione è istante per istante attorno ad un asse passante per il centro di massa e perpendicolare al piano del disco.

3.1.1Rotolamento Puro

Moto di rotolamento puro: avviene, per esempio quando abbiano rotalamento senza strisciamento su una superficie con attrito²: In assenza di strisciamento lo spostamento Δs del centro di massa deve eguagliare

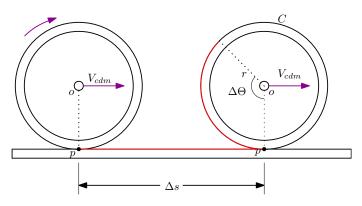


Figura 3.3: Rotolamento puro

lo spostamento $\Delta s'$ della circonferenza C di raggio r:

$$\Delta s = \Delta s' = r \Delta \vartheta$$

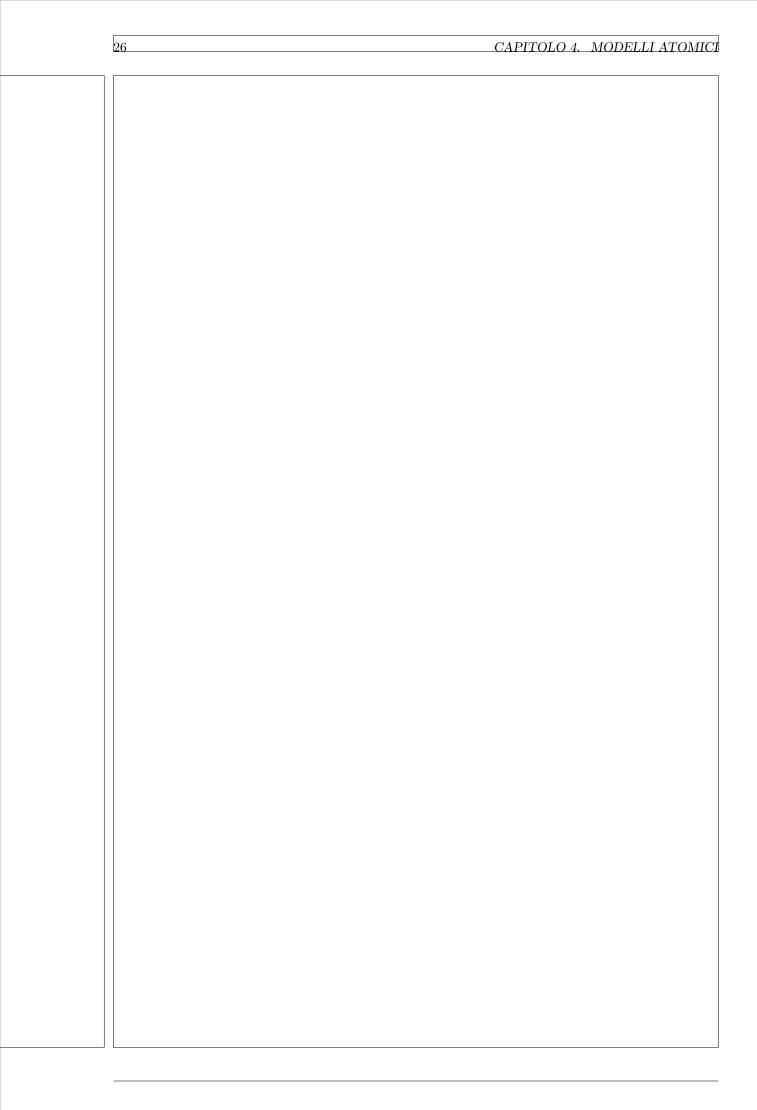
Poiché s è anche lo spostamento che subisce il centro di massa nel Δt abbiamo che

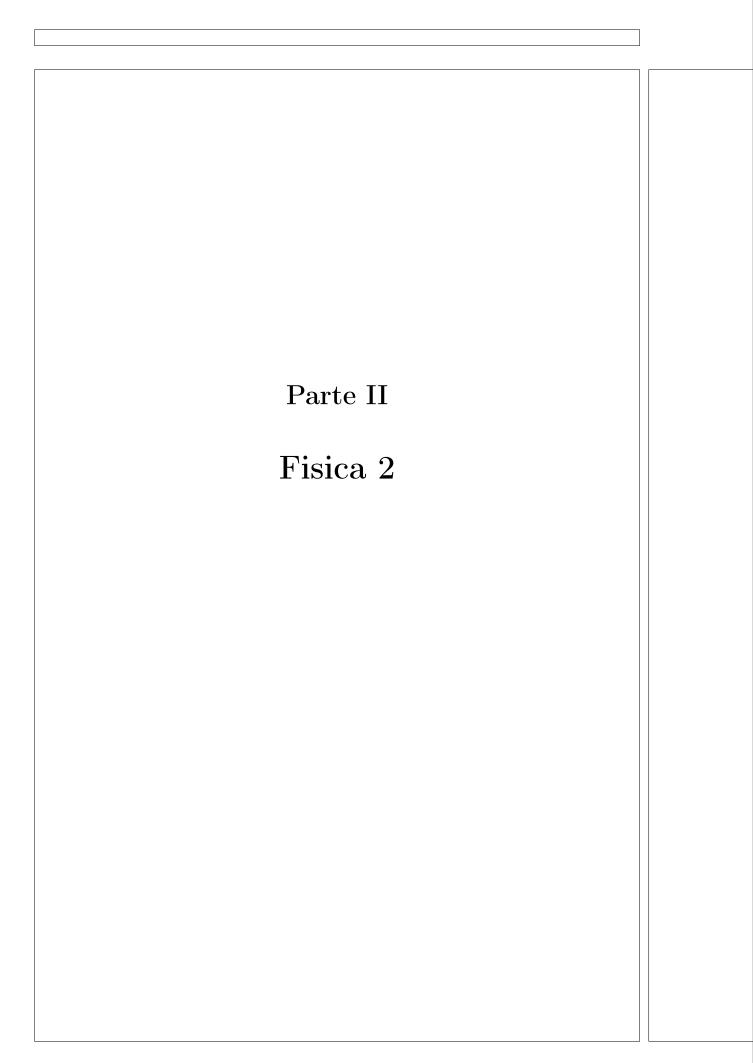
$$\frac{\Delta s}{\Delta t} = r \frac{\Delta \vartheta}{t} \to \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = r \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} \to v_{cm} = r\omega$$

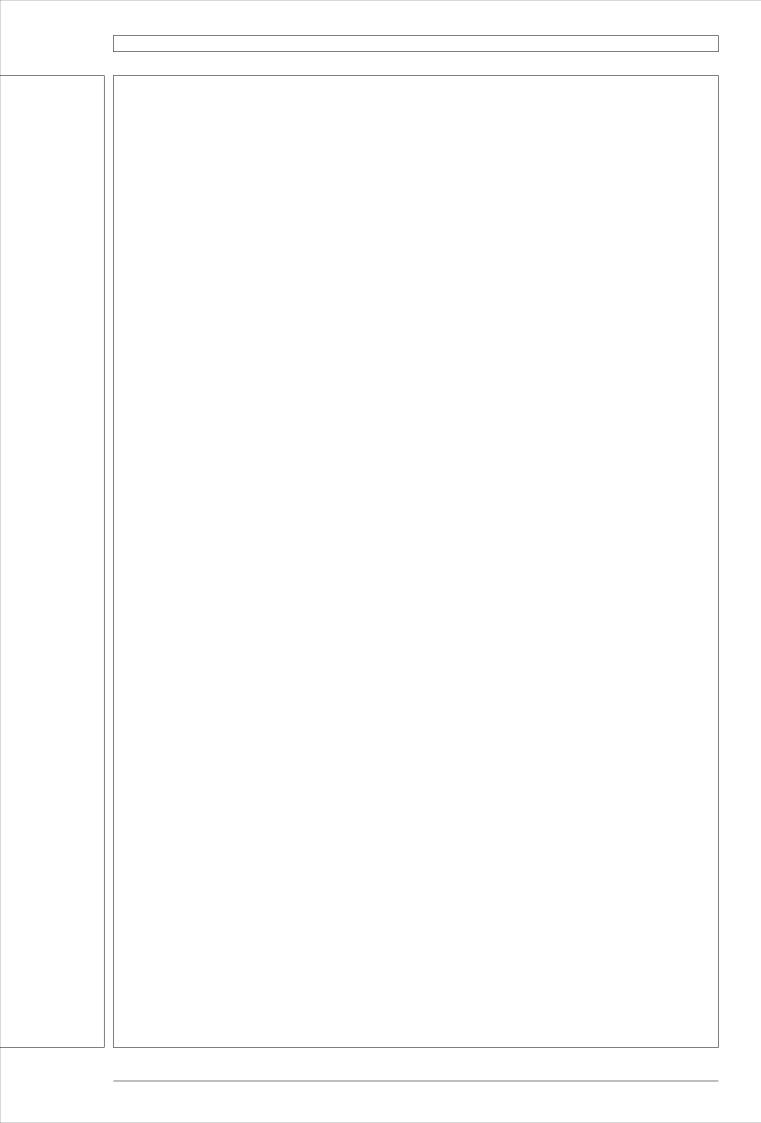
 $^{^{2}}$ L'esempio più classico di questo moto può essere fatto prendendo una ruota di bucicletta o di automobile

24	CAPITOLO 3.	LO 3. I MOTI			

Ca	pitolo 4
\mathbf{M}	odelli atomici
4.1	Modello atomico di Bohr-Sommerfeld
1916, sulla 1 Schröe Il moe errore intuire	dello atomico proposto da Niels Bohr nel 1913, successivamente ampliato da Arnold Sommerfeld nel de la più famosa applicazione della quantizzazione dell'energia che, insieme alle spiegazioni teoriche radiazione del corpo nero, sull'effetto fotoelettrico e sullo scattering Compton, e all'equazione di dinger, costituiscono la base della meccanica quantistica. dello, proposto inizialmente per l'atomo di idrogeno, riusciva anche a spiegare, entro il margine di statistico, l'esistenza dello spettro sperimentale. Bohr presenta così un modello dell'atomo, facendo e che gli elettroni si muovono su degli orbitali. Questo modello viene ancora utilizzato nello studio emiconduttori. By Wikipedia
	By Wikipedia







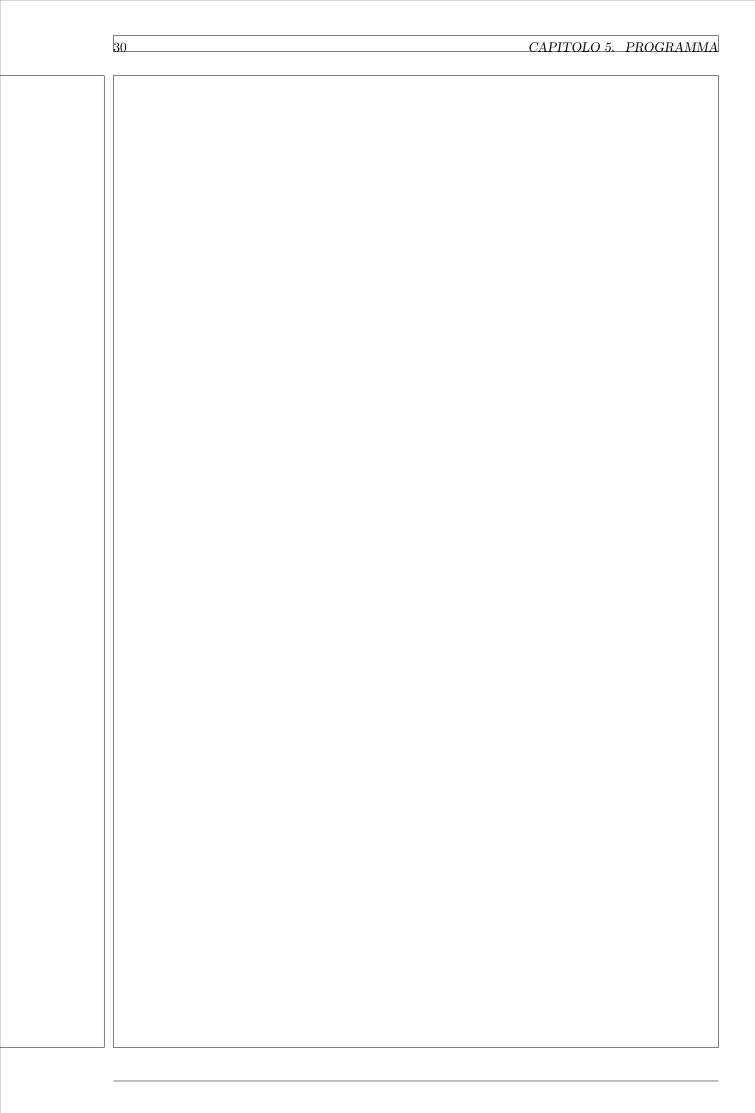
programma

5.1 Base

- Elettrostatica nel vuoto carica elettrica, legge di Coulomb, campo elettrico, teorema di Gauss e 1^a equazione di Maxwell, potenziale elettrico, dipolo elettrico, conduttori, capacità elettrica, sistemi di condensatori, collegamento in serie e in parallelo, energia del campo elettrostatico.
- Corrente elettrica stazionaria resistenza elettrica e legge di Ohm, effetto Joule, forza elettromotrice e generatori elettrici, circuiti in corrente continua.
- Magnetismo nel vuoto forza di Lorentz, vettore induzione magnetica, forze magnetica su una
 corrente, momento magnetico della spira percorsa da corrente, relazione tra momento meccanico e
 momento magnetico, campi generati da correnti stazionarie, legge di Biot e Savart (campo del filo
 indefinito, della spira circolare e del solenoide), 2a equazione di Maxwell, teorema di Ampère.
- Campi magnetici variabili nel tempo induzione elettromagnetica, legge di Faraday-Newmann, 3^a e 4^a equazione di Maxwell, autoinduzione, circuito RL, energia magnetica.
- Onde equazione d'onda, tipi di onde, velocità di fase, equazioni delle onde elettromagnetiche e loro proprietà, onda piana e onde sferiche, energia di un'onda elettromagnetica e vettore di Poynting, spettro della radiazione elettromagnetica.

5.2 Argomenti aggiuntivi

- Elettrostatica nella materia la costante dielettrica, interpretazione microscopica, suscettibilità elettrica.
- Magnetismo nella materia vettori B, H e M, materiali paramagnetici, ferromagnetici, diamagnetici, legge di Curie, ciclo di isteresi.



La legge di Couloumb

6.1 Introduzione

L'elettromagnetismo costituisce il fondamento su cui sono costruiti i computer, le radio e televisori, le telecomunicazioni, illuminazioni ecc. L'elettromagnetismo spiega come gli atomi siano tenuti insieme, come avvengono i fulmini, le aurore e gli arcobaleni. Gli antichi filosofi greci scoprirono che l'ambra strofinata attrae pagliuzze sottili e che pietre magnetiche naturali attraggono pezzetti di ferro. Tra i tanti scienziati che svilupparono l'elettromagnetismo moderno, notiamo il fisico sperimentale Michael Faraday ed il teorico James Clerk Maxwell.

6.1.1 La carica elettrica

Una bacchetta di vetro strofinata con seta si allontana da un'altra bacchetta di vetro strofinata con della seta.

- 1. Forza repulsiva Una bacchetta di vetro strofinata con della seta si avvicina ad una bacchetta di plastica strofinata con la pelle di camoscio.
- 2. Forza attrattiva Le forze sono dovute alla carica elettrica.

Esistono due tipi di carica:

- 1. Carica positiva, contrassegnata con il segno +;
- 2. Carica negativa, contrassegnata con il segno -

Si definisce neutro un oggetto che ha le cariche positive e negative perfettamente bilanciate. Spostando la carica da un oggetto all'altro, si crea una carica in eccesso. L'oggetto può scaricarsi con scintille oppure con l'umidità dell'aria.

Le proprietà delle cariche

- 1. Le particelle cariche dello stesso segno si respingono;
- 2. Le particelle di carica opposta si attraggono;
- 3. Se strofiniamo il vetro con un panno di seta risulta in una carica potenziale nel vetro;
- 4. Strofinando della plastica con della pelle di camoscio si ottiene una carica negativa sulla stessa.

Conduttori e isolanti

In natura esistono le seguenti tipologie di materiali:

- a) I conduttori le cariche si muovono liberamente;
- b) Gli isolanti le cariche non si muovono, per l'appunto restano isolate;
- c) I semiconduttori le cariche si muovono, ma il materiale possiede un alta resistenza;
- d) I superconduttori le cariche si muovono senza incontrare ostacoli di sorta.

Particelle Cariche 1. La materia composte di atomi. Gli atomi hanno un nucleo con

- Protoni cariche positive;
- Elettroni carica negativa.

La carica dell'elettrone e del protone hanno la stessa intensità ma segno opposto. Gli elettroni sono attratti verso il nucleo. Nei conduttori, alcuni elettroni sono liberi di muoversi, un isolante non ha elettroni liberi.

6.1.2 Carica indotta

Una carica negativa respinge gli elettroni nel rame, risulta una carica positiva indotta vicino alla carica esterna. Risulta una forza attrattiva tra una carica negativa e un conduttore, Anche per una carica positiva ed un conduttore la forza risulta attrattiva.

6.2 Legge di Coulomb

Tra due cariche puntiformi esiste una forza elettrostatica. La forza è diretta lungo la retta congiungente le due cariche. Se le cariche sono della stessa polarità le stesse si respingono, invece, se sono di carica opposta, avviene un attrazione tra le cariche.

Riassunto sui vettori

Componenti:

$$F_x = F\cos 0; \ F_y = F\sin 0 \tag{6.1}$$

Modulo e angolo:

$$F = |\vec{F}| = \sqrt{F_x^2 + F_y^2}; \ \tan 0 = \frac{F_y}{F_x}$$
 (6.2)

 ${f Versore:}$

$$\hat{a} = \frac{\vec{a}}{|\vec{a}|} = \frac{\vec{a}}{a} \tag{6.3}$$

Sommare:

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 \to F_x = F_{1x} + F_{2x}; \ F_y = F_{1y} + F_{2y}$$
 (6.4)

La forza di una carica q_1 in presenza di un'altra q_2 è:

$$\vec{F}_{12} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r} \tag{6.5}$$

Dove $k = 8,99 * 10^9 Nm^2C^{-2}$ è la **costante di Coulomb** e \vec{r} è il vettore di lunghezza pare alla distanzia q_2 a q_1 .

- 1. Se q_1 e q_2 hanno la stessa polarità, il prodotto q_1q_2 è **positivo** e la forza è *repulsiva*.
- 2. Se q_1 e q_2 hanno la polarità **opposta**, il prodotto q_1q_2 è **negativo** e la forza è attrattiva.

La forma è una coppia di azione-reazione: $\vec{F}_{21} = -\vec{F}_{12}$

6.2.1 Unità do misura

L'unità di carica nel SI è il Coulomb (??). La derivata del unità fondamentale di corrente elettrica. **Ampere**. La corrente i è data dal rapporto $\frac{dq}{dt}$ con cui transita la carica q: $i = \frac{dq}{dt}$. Risulta 1C = 1As

6.2.2 La costante dielettrica del vuoto

La costante di *Coulomb* viene anche espressa come $k = \frac{1}{4\pi\xi_0}$ dove $\xi_0 = 8,85*10^{-12}C^2N^{-1}m^{-2}$ è la constante dielettrica del vuoto.

Così scriviamo $\vec{F} = \frac{q_1 q_2}{4\pi \xi_0 r^2} \hat{r}$, o per ottenere il modulo $F = \frac{|q_1||q_2|}{4\pi \xi_0 r^2} \hat{r}$

6.2.3 Forze multiple

Le forze elettrostatiche obbediscono al **principio di sovrapposizione**. Se molte particelle sono vicine alla carica q_1 , la forza netta è $\vec{F}_{1,net} = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{14} + \cdots + \vec{F}_{1n}$.

Attenzione: somma vettoriale!

6.3 Teorema del guscio

- a) Primo teorema del guscio:

 Una superficie sferica uniformemente carica attrae o respinge una carica esterna come se tutta la carico fasse concentroto nel suo centro.
- b) Secondo teorema del guscio:

 Uno carico posto all'interno di uno

Uno carico posto all'interno di uno superficie chiusa uniformemente carica non ne sente la foza.

6.4 La quantizzazione della carica

Qualunque carica q può essere scritta come q=ne in cui $n=\pm 1,\pm 2,\pm 3,\ldots$ ed è la carica elementare: $e=1,602*10^{-19}C$

- a) Il **protone** ha carica +e
- b) L'ettrone ha carica -e

Il valore di e è così piccolo che normalmente la granularità non appare nei fenomeni di larga scala. Attraverso un filo con corrente di 1A passano circa $6, 2 * 10^{18}$ elettroni al secondo.

6.5 La conservazione della carica

La carica elettrica è conservata - Lo strofinamento del vetro con un panno di seta non crea carica positiva ma trasferisce elettroni dal vetro alla seta. Anche nei processi nucleari la carica totale rimane invariata.

6.6 Verifica

- 1. Indicare il verso della forza che agisce sul protone centrale
- 2. Ordinare i tre casi secondo i valori decrescenti del modulo della forza netta sull'elettrone.

Soluzione primo problema

$$q_1 = +e, q_2 = +2e, R = 2cm.$$
 (6.6)

Calcolo la forza \vec{F}_{12}

$$F_{12} = k \frac{|q_1||q_2|}{R^2} = k \frac{2e^2}{R^2} = \frac{8,99 * 10^9 * 2 * (1,6 * 10^{19})}{R^2} = 1,15 * 10^{-24}N$$
(6.7)

Quindi il valore finale è $\vec{F}_{12} = -(1, 15*10^{-24}N)\hat{x}$

$$q_1 = +e, q_2 = +2e, q_3 = -2e, R = 2cm.$$
 (6.8)

Calcolo la forza $\vec{F}_{1,net}$

$$F_{13} = k \frac{2e^2}{\left(\frac{3}{4}R\right)^2} = 2,05 * 10^{-24}N \tag{6.9}$$

Quindi il valore che otteniamo è $F_{13} = (2,05*10^{-24}N)$

$$\vec{F}_{1,net} = \vec{F}_{12} + \vec{F}_{13} = -(1, 15 * 10^{-24} N)\hat{x} + (2, 05 * 10^{-24} N)\hat{x}$$

$$= (0, 90 * 10^{24} N)\hat{y} = -(0, 125 * 10^{-24} N)\hat{x} + (1, 775 * 10^{-24} N)\hat{y}$$
(6.10)

Quindi il valore che otteniamo è $F_{1,net,x} = \sqrt{F_{1,net,x}^2 + F_{1,net,y}^2} = 1,78 * 10^{-24} N$

Soluzione secondo problema $q_1 = 8e, q_2 = -2e$. In che punto un protone è in equilibrio?

$$\vec{F}_1 + \vec{F}_2 = 0. \ x > L. \ \frac{kq_1e}{x^2} + \frac{kq_2e}{(x-L)^2} = 0$$

$$\rightarrow \left(\frac{x-L}{x}\right) = \frac{-q_2}{q_1} = \frac{1}{4} \rightarrow \frac{x-L}{x} = \frac{1}{2} \rightarrow x = 2L$$
(6.11)

Campi elettrici

7.1 L'aspetto fisico

La forza elettrostatica tra 2 cariche sembra una "azione a distanza"

- Spiegazione alternativa:
 - La carica 1 crea un campo elettrico nello spazio circostante La carica 2 sente l'effetto del campo 1
- vice versa:

La carica 2 crea un campo elettrico nello spazio circostante La carica 1 sente l'effetti del campo 2

7.2 Il campo elettrico

- a) campo scalare: temperatura, pressione, densità
- b) campo vetoriale: velocità, accelerazione, forza

La forza \vec{F} su un carica esplorativa q_0 determina il campo elettrico \vec{E} :

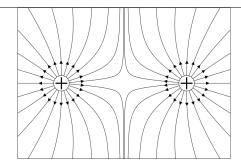
$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0} \tag{7.1}$$

 $|\vec{E}|$ è un campo vettoriale. Nel SI "Sistema Internazione", si esprime in N/C (o V/m)

7.3 Linee di campo elettrico

Per visualizzare \vec{E} , disegnamo delle linee:

- ullet Il vettore $ec{E}$ è tangente alla linea
- La **densità** delle linee rappresenta $|\vec{E}|$
- Le linee **escono** dalle cariche positive
- Le linee entrano nelle cariche negative



7.4 Altro esempio delle linee di campo

Due cariche positive identifiche Sempre:

- $\bullet\,$ Il vettore \vec{E} è tangente alla linea
- \bullet La densità delle linee rappresenta $|\vec{E}|$
- Le linee escono dalla cariche positive
- Le linee entrano nelle cariche negative

Il disegno stesso suggersce l'idea di una repulsione

7.5 Campo \vec{E} di una carica puntiforme

Una carica esploratrice positiva q_0 attorno ad una carica puntiforme q sente una forza $\vec{F} = \frac{qq_0}{4\pi\xi_0 r^2}\hat{r}$. Per il campo \vec{E} troviamo:

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0} = \frac{q}{4\pi\xi_0 r^2} \hat{r} \tag{7.2}$$

La direzione di \vec{E} è radiale

- 1. Per q > 0, il verso di \vec{E} è uscente
- 2. Per q < 0, il verso di \vec{E} è entrante

Per il **modulo:** $E = |\vec{E}| = \frac{|q|}{4\pi\xi_0 r^2}$

7.6 Il principio di sovrapposizione

In presenza di **più cariche**, le forze obbediscono al principio di sovrapposizione:

$$\vec{F}_0 = \vec{F}_{01} + \vec{F}_{02} + \dots + \vec{F}_{0n} \tag{7.3}$$

Il principio di sovrapposizione vale anche per \vec{E} :

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}_0}{q_0} + \frac{\vec{F}_{01}}{q_0} + \frac{\vec{F}_{02}}{q_0} + \dots + \frac{\vec{F}_{0n}}{q_0} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \dots + \vec{E}_n$$
 (7.4)

Il campo \vec{E} di più particelle cariche è la somma vettoriale dei singoli contributi

7.7 Verifica



Il disegno mostra un elettrone (e) e un protone (p) sull'asse x

- \bullet Indicare la direzione di E dovuta all'elettrone nel punto S e nel punto R
- ullet Indicare la direzione di E dovuta al protone nel punto S e nel punto R

7.7.1 Soluzione

$$q_1 = +2e$$
 $q_2 = -2e$
 $q_3 = -4e$
(7.5)

Ovviamente il primo passo da fare è quello di ricavare $ec{E}$ nel origine

$$E_1 = E_2 = \frac{2e}{4\pi\xi_0 d^2} \tag{7.6}$$

$$E_3 = \frac{4e}{4\pi\xi_0 d^2} \tag{7.7}$$

Ora ricaviamo E_x tramite una somma tra E_{1x} , E_{2x} e E_{3x} .

$$E_x = E_{1x} + E_{2x} + E_{3x} = \frac{2e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o + \frac{2e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o + \frac{4e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o = \frac{8e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o$$
 (7.8)

$$E_x = E_{1y} + E_{2y} + E_{3y} = \frac{-2e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o + \frac{-2e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o + \frac{4e}{4\pi\xi_0 d^2} \cos 30^o = 0$$
 (7.9)

7.8 Campo \vec{E} di un dipolo elettrico

Due particelle cariche, -q e +q separate da distanza d e sull'asse dipolare z. Il prodotto qd viene chiamato **momento di dipolo elettrico**: p = qd e \vec{p} vettoriale.

- direzione: l'asse dipolare
- verso: da -q a +q

Il campo \vec{E} sull'asse dipolare distante z dal centro del dipolo:

$$E = E_{+} - E_{-} = \frac{q}{4\pi\xi(z-\frac{d}{2})^{2}} - \frac{q}{4\pi\xi(z-\frac{d}{2})^{2}} = \frac{q}{4\pi\xi(z-\frac{d}{2})^{2}} \frac{(z-\frac{d}{2})^{2} - (z-\frac{d}{2})^{2}}{(z-\frac{d}{2})^{2}(z-\frac{d}{2})^{2}} = \frac{q}{4\pi\xi_{0}} \frac{2zd}{((z-\frac{d}{2})^{2})^{2}}$$
$$= \frac{qd}{2\pi\xi_{0}z^{3}} \left(1 - \left(\frac{d}{2z}\right)^{2}\right)^{-2}$$
(7.10)

Per z >> d troviamo $E(z) = \frac{p}{2\pi \xi_0 z^3}$, anche fuori dell'asse $z, E \propto r^{-3}$ per r >> d

Materiale isolandte (e. g. plastica). Raggio R, carica superficiale σ - Punto P sull'asse centrale, direzione z. Ogni anello ha carica $dq = \sigma 2\pi r dr$ e contribuisce a $dE = \frac{zdq}{4\pi\xi_0(4r^2+z^2)^{\frac{3}{2}}}$

$$E = \inf dE = \int_0^R \frac{z\sigma 2\pi r dr}{4\pi\xi_0 \left(4r^2 + z^2\right)^{\frac{3}{2}}} = \frac{z\sigma}{4\xi_0} \left[\frac{\left(4r^2 + z^2\right)^{-\frac{1}{2}}}{-\frac{1}{2}} \right]_0^R$$
(7.11)

Il risultato è $E = \frac{\sigma}{2\xi_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right)$. Per z << R troviamo $E = \frac{\sigma}{2\xi_0}$.

Su una carica q in un campo elettrico esterno \vec{E} agisce un forza elettrostatica $\vec{F}=q\vec{E}$

- per q > 0, \vec{F} ha lo stesso orientamento di \vec{E}
- per q < 0, \vec{F} ha l'orientamento opposto di \vec{E}

NB: Una carica non sente il proprio campo elettrico esterno!

7.9 Misura della carica elementare

7.9.1 Millikan 1910

L'esperimento di Millikan per antonomasia è l'esperimento della goccia d'olio, il cui obiettivo, cioè misurare la carica elettrica dell'elettrone, fu raggiunto nel 1909. Il valore ricavato da Robert Millikan fu $4,774(5)x10^{-10}$ statcoulomb, equivalenti a $1,5924(17)x10^{-19}$ coulomb, minore dello 0,6% circa rispetto a quello oggi comunemente accettato, pari a $1,602176634x10^{-19}$ coulomb.

By Wikipedia

Problema svolto

Una goccia con $m = 1, 3 * 10^{-10}$, $Q = -1, 5 * 10^{-13}C$ e $V_x = 18m/s$ attraverso una zona di lunghezza L = 1, 6cm e campo elettrico $E = 1, 4 * 10^6 N/C$ verso il basso, Qual'è la deflessione verticale?

$$y = \frac{1}{2}at^2 = \frac{1}{2}\frac{EQ}{m}\left(\frac{L}{vx}\right)^2 = 6,4*10^{-4}m = 0,64mm$$
 (7.12)

7.10 Prodotto scalare

Esistono due prodotti tra vettori: il prodotto calare e il prodotto vettoriale.

Il prodotto scalare è appunto uno scalare (un **singolo numero**) funzione di due vettori, indicato con $s = \vec{A} * \vec{B}$ e perciò anche detto **dot product**. Operativamente, posto |A| il modulo del vettore \vec{A} , |B| il modulo del vettore \vec{B} , e α l'angolo compreso tra i due vettori, il prodotto scalare si calcola con

$$s = \vec{A} * \vec{B} = |\vec{A}||\vec{B}|\cos\alpha \tag{7.13}$$

Oppure equivalentemente, poste A_x ecc. le componenti dei vettori comme la somma e i prodotti delle componenti omologhe

$$\vec{A} * \vec{B} = A_x B_x + A_y B_y + A_z B_z \tag{7.14}$$

L'interpretazione geometrica è che il prodotto scalare è la **proiezione** di uno dei due vettori sull'altro.

7.11 Prodotto vettoriale

Il prodotot vettoriale è un vettore funzione di due vettori, è si indica con $\vec{V} = \vec{A} * \vec{B}$ oppove $\vec{V} = A2\vec{B}$ È anche detto **cross product**. Il modulo $|\vec{V}| = \vec{A} * \vec{B} \sin 0$.

 \vec{V} è **perpendicolare** a \vec{A} e a \vec{B} : $\vec{V} \perp |\vec{A}|$, $|\vec{V}| \perp |\vec{B}|$. Il verso di \vec{V} è determinato della regola della mano destra: girando le dita da absA a \vec{B} , il pollice indica il verso di \vec{V} . L'espressione esplicita è

$$\vec{V} = (A_y B_z - A_z B_y)\hat{x} + (A_z B_x - A_x B_z)\hat{y} + (A_x B_y - A_y B_x)\hat{z}$$
(7.15)

oppure si ottiene del determinante:

$$\vec{V} = \begin{vmatrix} \hat{x} & \hat{y} & \hat{z} \\ A_x & A_y & A_z \\ B_x & B_y & B_x \end{vmatrix}$$
 (7.16)

7.12 Dipolo in un campo elettrico

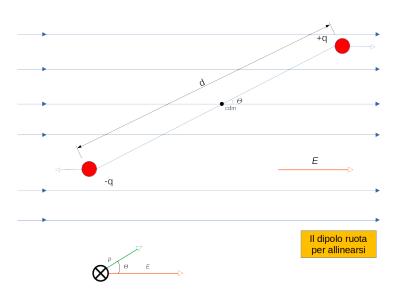
In acqua (H_2O) , il lato ossigeno è leggermente più negativo di quello dell'idrogeno. Posto in un campo elettrico esterno \vec{E} , si comporta come un dipolo generico. Il momento di dipolo elettrico \vec{p} è

diretto lungo l'asse di simmetria della molecola e ha verso dalla carica negativa alla carica positiva.

$$p(H_2O) = 6,2 * 10^{-30}Cm (7.17)$$

Dipolo rapprensentato da due cariche -q e +q a distanza d. Il momento dipolo elettrico \vec{p} forma un angolo di T col campo elettrico esterno \vec{E} (uniforme)

 $\vec{F}(+q)e\vec{F}(-q)$ hanno intensità uguali e direzioni opposta. La forza netta è zero, ma esercitano un



momento torcente τ̄:

$$\tau = -Fd\sin T = -pE\sin T \tag{7.18}$$

(segno meno perché il verso è orario). In forma vettore: $\vec{\tau} = \vec{p} * \vec{E}$

7.13 Energia potenziale di un dipolo elettrico

L'energia potenziale U di un dipolo elettrico \vec{p} dipende dal suo orientamento. U è minimo quando \vec{p} è allineaTo Con il campo \vec{E} - Nel mimimo è in equilibro: $|\vec{\tau}| = |p||E|\sin T = 0$. Scegliamo U = 0 per $T = 90^{\circ}$.

L'energia potenziale diventa

$$U = -L = \int_{90^{\circ}}^{T} \tau dT = \int_{90^{\circ}}^{T} pE \sin T dT = -pE \cos T$$
 (7.19)

In forma vettoriale: $U = -\vec{p} * \vec{E}$

7.14 Problema

a) A quale distanza si trovano i cewntri delle cariche positiva e negativa di una molecola d'acqua?

$$\begin{split} p = qd \rightarrow d = \frac{p}{q} \\ p(H_2O) = 10e = 1, 6*10^{-30}C \\ q(H_2O))10e) = 1, 6*10^{-18}C \\ d = \frac{p}{q} = \frac{6, 2*10^{-30}Cm}{1, 6*10^{-18}C} = 3, 9*10^{-12}m = 3, 9pm \end{split}$$

b) Qual'è la differenza di energia potenziale tra le orientazioni $T=0^o$ e $T=180^o$ in un campo esterno $E=1,5*10^4\frac{N}{C}$?

$$\Delta U = 2pE = 2 * 6, 2 * 10^{-30}Cm * 1, 5 * 10^{3} \frac{N}{C} = 1, 9 * 10^{-25}J$$
 (7.20)

La legge di Gauss

8.1 L'aspetto fisico

Per calcolare il campo elettrico \vec{E} di una distribuzione di carica si può **sommare** (integrare). La procedura è laboriosa. Se esiste la simmetria, possiamo utilizzare un metodo più semplòice che sfrutta la relazione tra carica e campo, la **legge di Gauss**

8.2 La superficie Gaussiana

Scegliamo una superficie Gaussiana (cioè una superficie chiusa) intorno ad una carica. Per la carica puntiforme, la **sfera** è la superficie più simmetrica. Le linee di campo intercettano la superficie.

- a) Per una carica Q il campo è $E = \frac{kQ}{r^2}$
- b) Per una carica 2Q, più linee intercettano la superficie
- c) la carica è $-\frac{Q}{2}$

Serve una grandezza che quantifica quanto una superificie è attraversata da un campo.

8.3 Il flusso elettrico

Un campo \vec{E} attraversa un elemento di superficie $\Delta \vec{A}$ vettore di area $\Delta \vec{A}$: perpendicolare alla superficie.

Definizione del flusso elettrico $\Delta \vec{\phi}$:

$$\Delta \phi = \vec{E} * \Delta \vec{A} = E \Delta A \cos T \tag{8.1}$$

Per l'*intera* superficie: $\phi = \sigma \vec{E} * \Delta \vec{A} = \int \vec{E} * d\vec{A}$ - Per una superficie chiusa, l'orientamento di $\Delta \vec{A}$ è uscente.

- \vec{E} uscente contribuisce $\Delta \phi > 0$
- \vec{E} entrante contribuisce $\Delta \phi < 0$
- $\vec{E}||\Delta \vec{A} \operatorname{da} \Delta \phi = 0$

Il flusso netto di una superficie chiusa è

$$\Phi = \oint \vec{E} * d\vec{A} \tag{8.2}$$

8.4 Cilindro in campo uniforme

Superficie guessiana a forma di **cilindro** di raggio R. Campo elettrico \vec{E} **uniforme**, parallelo all'asse. Quanto vale il fluso netto?

$$\Phi = \oint \vec{E} * d\vec{A} = \int_{a} \vec{E} * d\vec{A} + \int_{b} \vec{E} * d\vec{A} + \int_{c} \vec{E} * d\vec{A}$$
 (8.3)

- $\int_{a} \vec{E} * d\vec{A} = -\pi R^{2} E$
- $\int_b \vec{E} * d\vec{A} = 0$
- $\bullet \ \Phi = 0$

8.5 La legge di Gauss

Relazione tra il flusso ϕ attraverso una superficie chiusa e la carica netta q_{int} racchiusa all'interno della superficie:

$$\xi_0 \Phi = q_{int} \circ \xi_0 \oint \vec{E} * d\vec{A} = q_{int} \tag{8.4}$$

- se q_{int} è positiva, il flusso netto è uscente
- $se q_{int}$ è negativo, il flusso netto è entrante

Una carica esterna alla superficie può cambiare \vec{E} localmente, ma non influisce sul flusso totale.

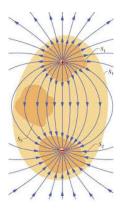


Figura 8.1: Due cariche di intensità uguale, ma di segno opposto

- S_1 : \vec{E} uscente in tutti i punti. Φ positivo, q_{int} negativa
- S_2 : \vec{E} entrante in tutti i punti. Φ negativa, q_{int} negativa
- \bullet S_3 Non racchiude nessuna carica. Ogni linea di campo che entra, esce, quindi $\Phi=0$
- $S_4 q_{int} = Q Q = 0$, quindi $\Phi = 0$

8.6 La legge di Gauss e di Coulomb

Racchiudiamo una carica puntiforme in una superficie sferica di raggio r. Per simmetria, il campo elettronico ha il medesimo modulo E su tutti i punti della sfera.

Applichiamo Gauss:

$$\xi_0 \oint \vec{E} * d\vec{A} = q_{int}$$
$$\xi_0 E(4\pi r^2) = q$$
$$E = \frac{q}{4\pi \xi_0 r^2}$$

Cioè, la legge di coulomb!

8.6.1 Problema svolto

Guscio sferica di raggio R=10cm - dotato di carica uniforme Q=-16e - Al centro carca puntiforme q=5e. Calcolare il campo \vec{E}

- nel punto P_1 a $r_1 = 6cm$
- nel punto P_2 a $r_2 = 12cm$

$$\xi_0 E_1(4\pi r_1^2) = q \to E = \frac{q}{4\pi \xi_0 r_1^2} = \frac{4e}{4\pi \xi_0 (0,06m)^2} = 2,0*10^{-6} \frac{N}{C} \text{ verso l'esterno}$$

$$\xi_0 E_2(4\pi r_2^2) = q + Q \to \frac{q+Q}{4\pi \xi_0 r_2^2} = \frac{4e}{4\pi \xi_0 (0,12m)^2} = 1,1*10^{-6} \frac{N}{C} \text{ verso l'interno}$$

8.7 Un conduttore carico isolato

Il campo elettrico all'interno di un conduttore in equilibrio elettrostatico è nullo

se no, si spostano le cariche

Scegliamo una superficie gaussiana appena sotto la superficie. $E=0 \rightarrow \phi=0 \rightarrow q_{int}=0$

L'eccesso di carica su un conduttore isolato si dispone totalmente sulla **superficie esterna**. Anche una superficie gaussiana che racchiude **una cavita** ha $E=0 \rightarrow \phi=0 \rightarrow q_{int}=0$. La superficie di una cavità interna di un conduttore **non ha carica** in eccesso.

In generale, la carica *non* si distribuisce uniformemente sulla superficie di un conduttore. Però c'è una relazione diretta tra il **campo** E e la **densità di carica** σ . Considera un ciindro che racchiude un elemento di superficie - Il campo E è **perpendicolare** alla superficie

se no si sposta la carica

applicando Gauss: $\xi_0 \oint \vec{E} * d\vec{A} = q_{int} \to \xi_0 EA = \sigma A \to E = \frac{\sigma}{\xi_0}$

8.7.1 Problema svolto

Una carica puntiforme di $Q = -5\mu C$ è posta all'interno di un guscio sferico metallico di raggio interno R, spostato di una distanza $\frac{R}{2}$ dal centro.

- Qual'è la carica indotta?
- Qual'è l'andamento del campo interno ed esterno?

Q induce un carica positiva $+5\mu C$ di all'interno, distribuita in modo **non-uniforme**. Il campo all'interno è asimmetrico. La parete interna ha una carica di $-5\mu C$ distribuita in modo **uniforme**. Il campo esterno è simmetrico, come il campo di una carica puntiforme.

8.8 Gauss per simmetria cilidrica

Una bacchetta di plastica, di lunghezza infinita, densità di carica pari a $\lambda C/m$, Com'è il campo \vec{E} a distanza r? Fruttare l'integrale è davvero faticoso... Applichiamo Gausss per la **superficie cilintrica** di altezza h. Per simmetria, \vec{E} ha direzione **radiale**.

$$\xi_9 \oint \vec{E} * d\vec{A} = q_{int} \to \xi_0 E 2\pi h r = \lambda h \to E = \frac{\lambda}{2\pi r \xi_0}$$
(8.5)

vake se la distanza dell'estremità è molto minore di r.

8.9 Gauss per simmetria piana

Una lamina isolante sottile, con una densità di carica superficiale $\sigma \frac{C}{m^2}$.

Superficie gaussiana: cilindro di base A. Per simmetria, \vec{E} perpendicolare alla lamina.

Applichiamo Guass: $\xi \oint \vec{E} * d\vec{A} = q_{int} \rightarrow \xi_0 E 2A = \sigma A \rightarrow E = \frac{\sigma}{2\xi_0}$

Concorda con il risultato trovato per il disco $E = \frac{\sigma}{2\xi_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{(R^2 + z^2)}} \right)$

Per una piastra conduttrice la carica si distribuisce sulla superficie. Senza campo esterno, la carica è uguale da ambi lati, $\sigma_1 = \sigma/2$. Identico, ma con verso di E opposto, per carica negativa. Messe una a cando all'altra, le cariche sono attratte verso l'intrno. Il campo in mezzo diventa $E = \frac{2\sigma_1}{\xi_0} = \frac{\sigma}{\xi_0}$

8.10 Gauss per simmetria sferica

Con Gauss dimostriamo i 2 teoremi dei gusci. Guscio sferico di carica totale q e raggio R.

- 1. Una superficie unifomemente carica attrae o respinge una carica esterna come se tutta la carica fosse concentrata nel suo centro. Applicare Gauss alla superficie $S_2: E = \frac{q}{4\pi \xi_0 r^2}$ per (r > R)
- 2. Una carica posta all'interno di una superficie chiusa uniformemente carica non ne sente la forza. Applicare Gauss alla superficie $S_2 : E = q_{int} = 0$ per (r < R)

Ogni distribuzione con simmetira sfrefica è una sovrapposizione di strati concentrici. Densità di carica p varia soltanto con r

$$E = \frac{q'}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \tag{8.6}$$

Per p uniforme e r < R

$$\frac{q'}{\frac{4}{3}\pi r^3} = \frac{q}{\frac{4}{3}\pi R^3} \to q' = q\frac{r^3}{R^3}$$
 (8.7)

 $per ci E = \frac{qr}{4\pi\xi_0 R^3}$

Potenziale elettrico

9.1 L'aspetto fisico

La forza elettrostatica è **conservativa**, per cui, si può associarvi un'**energia potenziale**. La **conservazione** dell'energia meccanica semplifica molti calcoli. q_2 senta la **forza** \vec{F} di q_1 . Alla posizione di q_2 c'è un **campo** $\vec{E} = \vec{F}/q_2 - q_2$ ha un **energia potenziale** U dovuta a q_1 . Alla posizione di q_2 c'è un **potenziale** elettrico $V = \frac{U}{q_2}$ (**Nota bene:** grandezza scalare!)

9.2 Il potenziale elettrico

L'energia potenziale U: U = 0 a un livello di riferimento. Spostando, la forza conservativa compie un lavoro L. L'energia potenziale è E = -L. Scegliamo U = 0 a carica esplorativa q_0 viene trasportata da ∞ a P.

 L_{∞} è il lavoro svolto **dalla forza elettrica** per il trasporto. Il potenziale elettrico nel punto $P: V = \frac{-L_{\infty}}{q_0}$ Ad ogni posizione interno ad una carica è assegnato un potenziale elettrico.

9.3 Unità di misura

Il potenziale elettrico viene espresso in $\frac{J}{C}$ o V (Volt).

Figura anche in altre unità:

Il campo elettrico
$$1\frac{N}{C}=1\frac{V}{m}$$

L'energia per il **sistema microscopici**: $1eV = 1, 6*10^{-19}$

1eV è la differenza in energia di un elettrone che attraverso una differenza di potenziale di 1V

9.4 Il potenziale elettrico

Inversamente: una carica q in un potenziale elettrico V ha energia potenziale U = qV. Spostanedosi in un compo elettrico da i e f abbiamo differenza di potenziale $\Delta V = V_f - V_i$. Per una carica $q : \Delta U = q\Delta V = q(V_f - V_i) = -L$, $\Delta V \Delta U$ non dipendono dal cammino da i a f.

Possibile applicare la **conservazione dell'energia meccanica:** $U_i + K_i = U_f + K_f$ per cui $\Delta K = K_f - K_i = -q\Delta V$ - Se agisce sulla particella anche un'altra forza che compie un lavoro L_{app} , abbiamo $\Delta K = -q\Delta V + L_{L_{app}}$.

9.5 Superfici equipotenziali

L'insieme dei punti con lo **stezzo potenziale** forma una superficie: La superficie equipotenziale. Spostando una carica tra due punti di una superficie equipotenziale, il campo elettrico **non compie lavoro**

Spostamenti sulla superficie hanno L=0, per cui $L=\vec{F}*\vec{d}=q\ \vec{E}*\vec{d}=qEd\cos\theta=0 \rightarrow \theta=90^{o}$ La superficie equipotenziale è perpendicolare a \vec{E}

- ullet Per un campo uniforme: piani perpendicolari a $ec{E}$
- Per un carica puntiforme: sfere concentriche

9.6 Calcolo del potenziale, dato \vec{E}

La Carica di prova q_0 si muove da i e f. Lavoro svolto da \vec{E} per spostamento $d\vec{s}$:

$$dL = \vec{F} * d\vec{s} = q_0 \vec{E} * d\vec{s} \tag{9.1}$$

Per cui $V_f - V_i = -\frac{L}{q_0} = -\int_i^f \vec{E} * d\vec{s}$

Non dipende dal percorso?

Per campo uniforme:

$$\Delta V = -\int_{i}^{f} \vec{E} * d\vec{s} = -E\Delta x \tag{9.2}$$

9.7 Potenziale di una carica puntiforma

Potenziale V per punto P a distanza R da carica q. V=0 a distanza infinita. $V_f-V_i=-\int_i^f \vec{E}*d\vec{s}$. Libertà di scelta per il cammino. Lungo la direzione radiale: $\vec{E}*d\vec{s}=Edr0-V=-\int_R^\infty Edr=-\int_R^\infty \frac{q}{4\pi\xi_0r}dr=-\frac{q}{4\pi\xi_0}\left[\frac{-1}{r}\right]_R^\infty=-\frac{q}{4\pi\xi_0r}$ per cui $V=\frac{q}{4\pi\xi_0r}$

- \bullet Carica positiva \leftrightarrow potenziale positivo
- ullet Carica negativa \leftrightarrow potenziale negativo

Valido anceh per distribuzione sferiche non-puntiforme

9.8 Insieme di cariche puntiformi

Il principio di sovrapposizione vale anche per V, Per n cariche, il potenziale netto sarà

$$V = \sum_{i=1}^{n} V_i = \frac{1}{4\pi\xi_0} \sum_{i=1}^{n} \frac{q_i}{r_i}$$
(9.3)

Nb: somma scalare!

9.8.1 problema

due protoni. Ordinare secondo i valori crescenti di V nel punto P

$$q_1 = +12nC$$

 $q_2 = -24nC$
 $q_3 = +31nC$
 $q_4 = +17nC$
 $d = 1, 3m$ (9.4)

Qual'è il potenziale nel punto P?

$$V = \frac{1}{4\pi\xi_0} \sum_{i=1}^{n} \frac{q_i}{r_i} = \frac{1}{4\pi\xi_0} \left(\frac{q_1}{r_1} + \frac{q_2}{r_2} + \frac{q_3}{r_3} + \frac{q_4}{r_4} \right) = \frac{1}{4\pi\xi_0} \frac{(12 - 24 + 31 + 17) * 10^{-9}}{\frac{1.3}{\sqrt{2}}} = 352V$$
 (9.5)

9.9 Potenziale di un dipolo elettrico

Il potenziale in un in un punto arbitrario P a distanza r, angolo Θ :

$$V = V_{+} + V_{-} = \frac{1}{4\pi\xi_{0}} \left(\frac{q}{r_{+}} - \frac{q}{r_{-}} \right) = \frac{q}{4\pi\xi_{0}} \frac{r_{-} - r_{+}}{r_{+}r_{-}}$$
(9.6)

Per $r >> d: r_- - r_+ \approx d\cos\Theta, \ r_+ r_- \approx r^2$

$$\rightarrow V = \frac{q}{4\pi\xi_0} \frac{d\cos\Theta}{r^2} = \frac{p\cos\Theta}{4\pi\xi_0} = \frac{\overrightarrow{p} * \hat{r}}{4\pi\xi_0}$$

Ove \overrightarrow{r} è il momento dipolare – *il verso va da -q a +q*

9.10 Potenziale di una distribuzione contitua

Per distribuzione continua dividiamo in infinitesimi dq. Ogni infinitesimo dq contribuisce $dV = \frac{dq}{4\pi\xi_0 r}$, così $v = \frac{1}{4\pi\xi_0} \sum_{i=0}^{n} \frac{q_i}{r_i}$ diventa $V = \frac{1}{4\pi\xi_0} \int \frac{dq}{r}$