



Figura 9.8: Coni di Poincaré.

Definizione 38.14 (CONI DI POINCARÉ) *Nel moto di un sistema rigido con un punto fisso, le rigate fissa e la rigata mobile, descritte dall'asse di moto, si riducono a due coni, con il vertice in corrispondenza del punto fisso, i quali rotolano senza strisciare l'uno sull'altro. I due coni prendono il nome di coni di Poincaré.*

§39 Caratteristiche cinematiche dei sistemi rigidi

Ricordiamo che, dato un punto materiale di massa m e posizione $\mathbf{q} = \mathbf{q}(t)$, in un fissato sistema di riferimento, se indichiamo con $\mathbf{v} = \dot{\mathbf{q}}$ la sua velocità, possiamo associare a esso l'energia cinetica T , la quantità di moto \mathbf{p} e il momento della quantità di moto (o momento angolare) \mathbf{l} rispetto a un punto O , dati, rispettivamente, da

$$T = \frac{1}{2}m|\mathbf{v}|^2, \quad \mathbf{p} = m\mathbf{v}, \quad \mathbf{l} = (\mathbf{q} - \mathbf{q}_O) \wedge m\mathbf{v}. \quad (39.1)$$

Vogliamo vedere come si estendono le definizioni di tali quantità nel caso di più punti materiali che costituiscano un sistema rigido. Consideriamo esplicitamente il caso di sistemi rigidi discreti; i risultati si estendono facilmente a sistemi rigidi continui.

Teorema 39.1 *Dato un sistema rigido costituito da N punti P_1, \dots, P_N di masse m_1, \dots, m_N e di coordinate $\mathbf{q}_1, \dots, \mathbf{q}_N$, la sua energia cinetica è*

$$T = T' + T'' + T''', \quad (39.2)$$

con

$$T' = \frac{1}{2}m|\mathbf{v}_O|^2, \quad m = \sum_{i=1}^N m_i, \quad (39.3a)$$

$$T'' = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \boldsymbol{\omega} \cdot ((\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O))), \quad (39.3b)$$

$$T''' = \sum_{i=1}^N m_i \mathbf{v}_O \cdot (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)), \quad (39.3c)$$

dove O è un punto qualsiasi solidale con il sistema rigido, \mathbf{v}_O è la sua velocità e $\boldsymbol{\omega}$ è la velocità angolare.

Dimostrazione. Per definizione di energia cinetica si ha

$$T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i |\dot{\mathbf{q}}_i|^2, \quad (39.4)$$

dove ciascuna $\dot{\mathbf{q}}_i$ può essere espressa attraverso la formula (38.1), con $P = P_i$ e, conseguentemente, $\mathbf{v}_P = \dot{\mathbf{q}}_i$. Esplicitando il quadrato del modulo dei vettori $\dot{\mathbf{q}}_i = \mathbf{v}_O + \boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)$ e usando l'identità

$$(\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)) \cdot (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)) = \boldsymbol{\omega} \cdot ((\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O))),$$

i.e. l'identità (cfr. l'esercizio 18 del capitolo 7)

$$\mathbf{x} \cdot \mathbf{y} \wedge \mathbf{z} = \mathbf{y} \cdot \mathbf{z} \wedge \mathbf{x}, \quad (39.5)$$

con $\mathbf{x} = \boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)$, $\mathbf{y} = \boldsymbol{\omega}$ e $\mathbf{z} = \mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O$, segue allora la (39.2), con le definizioni (39.3). ■

Teorema 39.2 (TEOREMA (KÖNIG)) *Sotto le stesse condizioni del teorema 39.1, se O è il centro di massa del sistema rigido, l'energia cinetica assume la forma*

$$T = T' + T'' = \frac{1}{2}m\mathbf{v}_O^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \boldsymbol{\omega} \cdot ((\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O))),$$

dove \mathbf{q}_O è dato dalla (37.2); il termine T' è l'energia cinetica che competerebbe a un punto materiale di massa m che si trovasse nella posizione occupata dal centro di massa del sistema.

Dimostrazione. Segue dal teorema 39.1, notando che se O è il centro di massa del sistema rigido allora T''' si annulla identicamente. ■

Corollario 39.3 *Sotto le stesse condizioni del teorema 39.1, se O è un punto fisso per il sistema rigido, l'energia cinetica assume la forma*

$$T = T'' = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N m_i \boldsymbol{\omega} \cdot ((\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O))),$$

dove \mathbf{q}_O è il vettore posizione del punto O . In particolare se si sceglie il sistema di riferimento fisso κ con l'origine in O si ha $\mathbf{q}_O = \mathbf{0}$.

Dimostrazione. Discende dal teorema 39.1, notando che $\mathbf{v}_O = \mathbf{0}$ se O è un punto fisso. ■

Osservazione 39.4 In un sistema di riferimento solidale con il sistema rigido, il punto O ha velocità nulla. Poiché il prodotto scalare e il prodotto vettoriale conservano la metrica, possiamo interpretare il termine T'' dicendo che rappresenta l'energia cinetica del sistema rigido nel sistema di riferimento solidale con esso. Se O è il centro di massa chiameremo T'' l'energia cinetica nel "sistema di riferimento del centro di massa".

Teorema 39.5 *La quantità di moto di un sistema rigido costituito da N punti P_1, \dots, P_N di masse m_1, \dots, m_N e di coordinate $\mathbf{q}_1, \dots, \mathbf{q}_N$, è data da*

$$\mathbf{p} = \mathbf{p}' + \mathbf{p}'', \quad (39.6)$$

con

$$\mathbf{p}' = m\mathbf{v}_O, \quad m = \sum_{i=1}^N m_i, \quad \mathbf{p}'' = \sum_{i=1}^N m_i \boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O), \quad (39.7)$$

dove O è un punto qualsiasi solidale con il sistema rigido, \mathbf{v}_O è la sua velocità e $\boldsymbol{\omega}$ è la velocità angolare.

Dimostrazione. Per definizione di quantità di moto si ha

$$\mathbf{p} = \sum_{i=1}^N m_i \dot{\mathbf{q}}_i, \quad (39.8)$$

dove ciascuna $\dot{\mathbf{q}}_i$ può essere espressa attraverso la formula (38.1), con $P = P_i$. Si ha quindi $\mathbf{v}_P = \dot{\mathbf{q}}_i$, così che segue la (39.6). ■

Corollario 39.6 *La quantità di moto di un sistema rigido è uguale alla quantità di moto che spetterebbe a un punto materiale di massa m che si trovasse nella posizione occupata dal suo centro di massa.*

Dimostrazione. Dalla (39.6), scegliendo come punto O il centro di massa del sistema rigido, si ottiene $\mathbf{p}'' = \mathbf{0}$ e quindi $\mathbf{p} = m\mathbf{v}_O$, con \mathbf{v}_O velocità del centro di massa. ■

Teorema 39.7 Dato un sistema rigido costituito da N punti P_1, \dots, P_N di masse m_1, \dots, m_N e di coordinate $\mathbf{q}_1, \dots, \mathbf{q}_N$, il suo momento angolare rispetto a un qualsiasi punto O (fisso e solidale con il sistema rigido) è

$$\mathbf{l} = \mathbf{l}' + \mathbf{l}'', \quad (39.9)$$

con

$$\mathbf{l}' = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge \mathbf{v}_O, \quad \mathbf{l}'' = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)), \quad (39.10)$$

dove \mathbf{v}_O è la velocità del punto O e $\boldsymbol{\omega}$ è la velocità angolare.

Dimostrazione. Per definizione di momento angolare (rispetto al punto O) si ha

$$\mathbf{l} = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge \dot{\mathbf{q}}_i, \quad (39.11)$$

dove ciascuna velocità $\dot{\mathbf{q}}_i$ può essere espressa attraverso la formula (38.1), con $P = P_i$ e, conseguentemente, $\mathbf{v}_P = \dot{\mathbf{q}}_i$. Si ottiene quindi la (39.9). ■

Corollario 39.8 Sotto le stesse condizioni del teorema 39.7, se O è il centro di massa del sistema, si ottiene

$$\mathbf{l} = \mathbf{l}'' = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)),$$

dove \mathbf{q}_O è dato dalla (37.2).

Dimostrazione. Segue dal teorema 39.7 e dalla definizione di centro di massa. ■

Osservazione 39.9 Se O è un punto fisso per il sistema rigido, così che $\mathbf{v}_O := \dot{\mathbf{q}}_O = \mathbf{0}$, si ha

$$\mathbf{l} = \mathbf{l}'' = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge (\boldsymbol{\omega} \wedge (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O)). \quad (39.12)$$

Se si sceglie O come origine del sistema fisso (i.e. $\mathbf{q}_O = \mathbf{0}$), in (39.12) risulta $\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O = \mathbf{q}_i$.

Lemma 39.10 Dato un sistema rigido costituito da N punti P_1, \dots, P_N di masse m_1, \dots, m_N e di coordinate $\mathbf{q}_1, \dots, \mathbf{q}_N$, la derivata temporale del suo momento angolare è

$$\frac{d\mathbf{l}}{dt} = \sum_{i=1}^N m_i (\mathbf{q}_i - \mathbf{q}_O) \wedge \ddot{\mathbf{q}}_i - \mathbf{v}_O \wedge \mathbf{p},$$

dove O è un punto qualsiasi del sistema rigido, \mathbf{v}_O è la sua velocità e $\boldsymbol{\omega}$ è la velocità angolare.

Dimostrazione. Segue dalla (39.11), per derivazione esplicita rispetto al tempo, tenendo conto che $\dot{\mathbf{q}}_i \wedge \dot{\mathbf{q}}_i$ è identicamente nullo e utilizzando la definizione (39.8) di quantità di moto. ■