MECÁNICA CLÁSICA

Notas a un nivel intermedio

Elmer Hernán Barquero Chaves

Estudiante de bachillerato en física por la Universidad de Costa Rica CitHub

Estas notas son un documento en proceso por lo que es posible que contengan errores, los cuales agradecería informaran al correo, de preferencia con un asunto: " Notas de mecánica" o algún similar. Para realizar la corrección lo más pronto posible.

elmer.barquero@ucr.ac.cr

${\rm \acute{I}ndice}$

 Amplitud de la Mecánica Clásica Mecánica Newtoniana Vectores Mecánica Newtoniana para una partícula 3.1. Leyes de Newton 3.2. Trabajo y Energía 3.3. Análogo rotacional de las leyes de Newton 3.4. Teoremas de Conservación 3.5. Problemas resueltos Sistemas de partículas Sistemas no inerciales Referencias 	1
 Vectores Mecánica Newtoniana para una partícula 3.1. Leyes de Newton 3.2. Trabajo y Energía 3.3. Análogo rotacional de las leyes de Newton 3.4. Teoremas de Conservación 3.5. Problemas resueltos Sistemas de partículas Sistemas no inerciales 	1
 Mecánica Newtoniana para una partícula Leyes de Newton Trabajo y Energía Análogo rotacional de las leyes de Newton Teoremas de Conservación Problemas resueltos Sistemas de partículas Sistemas no inerciales 	1
 3.1. Leyes de Newton 3.2. Trabajo y Energía 3.3. Análogo rotacional de las leyes de Newton 3.4. Teoremas de Conservación 3.5. Problemas resueltos 4. Sistemas de partículas 5. Sistemas no inerciales 	1
5. Sistemas no inerciales	2 3 5 7 8
	8
Defenencies	9
Referencias	9

PART

Τ

Introducción al texto

Section 1

Amplitud de la Mecánica Clásica

Condiciones para la aplicabilidad de la teoría de la Mecánica Clásica:

- Las masas de los cuerpos de interés deben ser mayores a las masas de átomos y de partículas subatómicas.
- Las masas de los cuerpos de interés **deben ser pequeñas** en comparación a las masas de cuerpos celestes. Por ejemplo la masa del planeta Mercurio, dado que el estudio de su órbita presenta discrepancias con los datos observacionales si se realiza directamente desde la mecánica clásica $(3,285 \times 10^{23} kg)$.
- Las rapideces de los cuerpos de interés **deben ser pequeñas** comparadas a la rapidez de la luz (299,792,458km/s).
- La escala de tiempo en que se realiza el estudio debe ser pequeña en comparación a escalas de tiempo que tiendan a las astronómicas.

De lo anterior se puede concluir que la Mecánica Clásica está limitada, en el desarrollo que se le dará aquí, al estudio de fenómenos en escalas humanas. Grosso modo, la Mecánica Clásica se emplea para estudiar cosas que los seres humanos pueden "ver", tanto en tamaño como en escala temporal. Las comillas al "ver" es porqué es posible calcular con suficiente presición algunos fenómenos que ocurren por debajo de las escalas de visión humana con bastante presición.

Mecánica Newtoniana

Section 2

${f Vectores}$

Esto ya deberían saberlo y probablemente se actualice de último :)

PART

 \mathbf{II}

Section 3

Mecánica Newtoniana para una partícula

A continuación se expresará la mecánica de partículas.

Subsection 3.1

Leyes de Newton

Comenzando con algunos conceptos claves para el desarrollo de las leyes de Newton:

Definition 1

(Fuerza) Fuerza es el nombre que se le da a la interacción entre un cuerpo y su entorno, la cual es capaz de afectar el estado del cuerpo. Las fuerzas son cantidades vectoriales, por lo que poseen magnitud y dirección; su magnitud es dada en unidades de newton N.

Definition 2

(Momentum Lineal) Momentum lineal o cantidad de movimiento, ambos se refieren a una cantidad vectorial dada por la siguiente ecuación:

$$\vec{p} = m\vec{v} \tag{3.1}$$

Las leyes de Newton tal y como se expresarán a continuación son unicamente válidas para sistemas de referencias **inerciales**, es decir, sistemas de referencia que no poseen ningun tipo de aceleración.

Definition 3

(**Primera Ley de Newton o Ley de la Inercia**) Un cuerpo mantiene su estado de equilibrio a menos de que una fuerza neta diferente de cero lo perturbe. Dicho de otra forma, un cuerpo siempre mantendrá su estado de equilibrio a menos de que una fuerza neta llegue a afectarlo.

$$\sum \vec{F} = \vec{0} \tag{3.2}$$

Definition 4

(**Segunda Ley de Newton**) Un cuerpo que experimenta una fuerza neta diferente de cero, tendrá como resultado un cambio en su momentum lineal.

$$\sum \vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \dot{\vec{p}} \tag{3.3}$$

Suponiendo que la masa es constante para el cuerpo de interés, la primera ley de Newton también se puede escribir de la forma:

$$\sum \vec{F} = m\vec{a} \tag{3.4}$$

Definition 5

(Tercera Ley de Newton o Ley de Acción-Reacción) Considere dos cuerpos denotados como A y B que presentan algún tipo de interacción entre sí, se dice que: Toda acción que realice el cuerpo A sobre el cuerpo B le corresponde una reacción que proveniente del cuerpo B. Estas acciones y reacciones corresponden a fuerzas internas del sistema (cuerpos A y B) debido a su interacción, dichas fuerzas poseen la misma magnitud y su dirección es contraria.

$$\vec{F}_{AB} = -\vec{F}_{BA} \tag{3.5}$$

Un estado de **equilibrio** se refiere a que el cuerpo o sistema de interés se encuentra movientodose con velocidad lineal constante (**equilibrio dinámico**) o se encuentra en reposo (**equilibrio estático**).

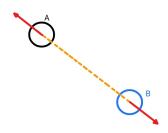
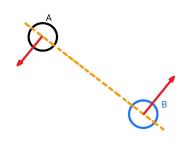


Figura 1. Situación del enunciado fuerte



Para trabajar con esta ley hay que tomar cuenta cierta ambiguedad que nos lleva a los siguientes enunciados de la tercera ley:

- Enunciado Fuerte: Los vectores correspondientes a las fuerzas de acción y reacción se encuentran sobre una misma recta, es decir, sí se conocen las direcciones de las fuerzas de acción y reacción es posible trazar una recta (conocida como línea de acción) que una los vectores de fuerzas y sea paralela a estos. Ver Figura 1
- Enunciado Débil: No ocurre lo anterior. Es imposible unir los vectores de las fuerzas de acción y reacción por medio de una recta que sea paralela a ambos vectores. Ver Figura 2

Además de lo anterior, es preciso destacar que la **Tercera Ley de Newton no es una ley general de la naturaleza** y se puede establecer que toda fuerza que dependa de velocidades no obedecerá esta ley.

Subsection 3.2

Trabajo y Energía

Definition 6

(**Trabajo**) Corresponde a la cantidad generada al tomar el producto punto de la fuerza ejercida sobre un cuerpo a lo largo de todo su desplazamiento desde una punto A a un punto B.

$$W = \int_{A}^{B} \vec{F} \cdot d\vec{r} \tag{3.6}$$

Definition 7

(Fuerza conservativa) Una fuerza \vec{F} es conservativa si se puede escribir de la forma:

$$\vec{F} = -\vec{\nabla}V\tag{3.7}$$

A partir de las Ecuaciones (3.3) y (3.6):

$$W = \int_{A}^{B} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{A}^{B} \frac{d\vec{p}}{dt} \cdot d\vec{r}$$

Ejerciendo el producto punto y trabajando por índices:

$$W = \int_{A}^{B} \sum_{i=1}^{3} \frac{dp_i}{dt} dr_i$$

Suponiendo que la masa es constante, la derivada temporal del momentum lineal es de la forma: $\frac{dp_i}{dt} = m \frac{dv_i}{dt}$:

$$W = \sum_{i=1}^{3} m \int_{A}^{B} \frac{dv_{i}}{dt} dr_{i} = \sum_{i=1}^{3} m \int_{A}^{B} \frac{dv_{i}}{dt} dr_{i} \frac{dt}{dt}$$

$$= \sum_{i=1}^{3} m \int_{A}^{B} dv_{i} \underbrace{\frac{dr_{i}}{dt}}_{=v_{i}} \frac{dt'}{dt}$$

$$= \sum_{i=1}^{3} m \int_{A}^{B} v_{i} dv_{i} = \sum_{i=1}^{3} m \int_{A}^{B} \frac{1}{2} d(v_{i}^{2})$$

$$= \sum_{i=1}^{3} \frac{1}{2} m v_{i}^{2} \Big|_{A}^{B} = \sum_{i=1}^{3} \frac{1}{2} m v_{iB}^{2} - \sum_{i=1}^{3} \frac{1}{2} m v_{iA}^{2}$$

Definition 8

(Energía Cinética Traslacional) Corresponde al trabajo necesario para comenzar a mover un cuerpo desde el reposo hasta la rapidez v.

$$T = \frac{1}{2}m\sum_{i=1}^{3} v_i^2 \tag{3.8}$$

Theorem 1

(Trabajo - Energía Cinética)
$$W = \Delta T \eqno(3.9)$$

Regresando a la definición Ecuación (3.6) pero ahora tomando la fuerza que es ejercida sobre el cuerpo como una fuerza conservativa, Ecuación (3.7).

$$W = \int_{A}^{B} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_{A}^{B} -\vec{\nabla}V \cdot d\vec{r} = -V_{B} + V_{A}$$

Definition 9

(**Energía Potencial**) Corresponde a la capacidad de un cuerpo de ejercer trabajo se denomina energía potencial. Ahora se presentan algunos ejemplos de energías potenciales.

$$V = \begin{cases} mgh \\ \frac{1}{2}kx^2 \\ \frac{-GMm}{r} \\ \frac{-Kq_1q_2}{r} \\ \vdots \end{cases}$$

$$(3.10)$$

Theorem 2

(Trabajo - Energía Potencial)

$$W = -\Delta V \tag{3.11}$$

Definition 10

(Energía de un sistema) Ante la suposición de que el sistema a tratar tienen masa constante y es un sistema conservativo, la energía total es de la forma:

$$E = T + V \tag{3.12}$$

Subsection 3.3

Análogo rotacional de las leyes de Newton

Ahora se presentarán algunos conceptos importantes y ecuaciones para una descripción sencilla de la mecánica de partículas en rotación. Nuevamente se comenzará por los conceptos básicos análogos a los usados en las leyes de Newton y posteriormente se darán las leyes análogas.

Primero deduciendo una relación entre la velocidad lineal \vec{v} y la velocidad angular $\vec{\omega}$:

• Se sabe que la velocidad angular es por definición

$$\vec{\omega} = \frac{d\vec{\theta}}{dt} \tag{3.13}$$

respecto a un eje instantáneo de rotación. Siempre será posible establecer una velocidad angular para un cuerpo en movimiento arbitrário, ya que en cada instante el cuerpo se mueve con una trayectoría circular respecto a un eje de rotación; esto se puede observar en la Figura 3.

Obsevando la rotación infinitesimal presente en Figura 4, se puede concluir la siguiente relación $^{\rm 1}$

$$\delta \vec{r} = \delta \vec{\theta} \times \vec{r}$$

Dividiente entre δt :

$$\frac{\delta \vec{r}}{\delta t} = \frac{\delta \vec{\theta}}{\delta t} \times \vec{r}$$

Lo cual, al considerar $\delta t \to 0$, se convierte en:

$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{\theta}}{dt} \times \vec{r}$$

Definition 11

(Relación velocida Lineal - Angular) Para un cuerpo en un movimiento arbitrário se cumple lo siguiente para cada instante del movimiento.

$$\vec{v} = \vec{w} \times \vec{r} \tag{3.14}$$

Recuerde que el eje de rotación instantáneo puede cambiar si el movimiento no es una rotación fija.

Definition 12

(**Torque**) El torque es el análogo de la fuerza para las rotaciones. Por lo que el torque corresponde a una interacción del sistema con su entorno que es capaz de generar un cambio en el estado *rotacional* del sistema, dicha interacción es mediada por la presencia de una o más fuerzas y se define como:

$$\vec{N}_{\mathcal{O}} = \vec{r} \times \vec{F} \tag{3.15}$$

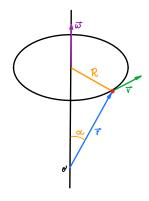


Figura 3. Relación entre \vec{v} , $\vec{\omega}$ v \vec{r}

¹Recuerde que antes se era bien conocida la relación $v = \omega R$ para una partícula en un movimiento circular de radio R en un plano.

En este caso, al relacionar con \vec{r} , se tiene:

$$v = wrsen(\alpha)$$

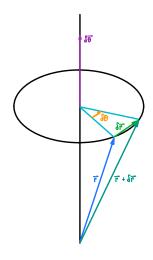


Figura 4. Relación diferencial entre \vec{v} , $\vec{\omega}$ y \vec{r}

Como tal, el torque depende del origen que se este utilizando, debido a su dependencia con el vector posición \vec{r} . Al torque es común llamarlo en algunos campos como: torca, momento de fuerza o simplemente momento.

Definition 13

(Momentum Angular) Corresponde al análogo angular del momentum lineal. Es una cantidad vectorial que para el caso de partículas se define como:

$$\vec{L}_{\mathcal{O}} = \vec{r} \times \vec{p} = m \ \vec{r} \times \vec{v} = m \ \vec{r} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})^2 = m \left[\vec{r}^2 \vec{\omega} - \vec{r} (\vec{r} \cdot \vec{\omega}) \right]$$
(3.16)

De forma similar al torque, el momentum angular depende del origen desde el que se decida medir.

En la amplia gama de casos en que se trabaja con partículas, se podrá reconocer que el producto $\vec{r} \cdot \vec{\omega} = 0$ y los vectores \vec{r} y $\vec{\omega}$ apuntan en una única dirección, por lo que el momentum angular tomará la siguiente forma:

$$L_{\mathcal{O}q} = mr^2 \omega_q \tag{3.17}$$

 $\begin{array}{ll} ^{2}\vec{A}\,\times\,\left(\vec{B}\times\vec{C}\right) &=& \vec{B}\left(\vec{A}\cdot\vec{B}\right)\,-\,\\ \vec{C}\left(\vec{A}\cdot\vec{B}\right) & \end{array}$

Definition 14

(Momentos de Inercia) La inercia es el análogo rotacional de la masa y corresponde a una medida que indica que tan difícil es girar un cuerpo respecto a cada eje (A mayor inercia más complicado es girar el objeto). Girando un cuerpo es posible concluir que se pueden generar rotaciones respecto a 3 ejes y por lo tanto existen 3 momentos de inercia, los cuales no necesariamente serán iguales, esto dependerá de la distribución de la masa respecto a cada eje.

En el caso de partículas puntuales, la inercia se define como:

$$I_q^{\mathcal{O}} = \sum_i m_i r_i^2 \tag{3.18}$$

Donde r_i corresponde a la distancia que hay entre el eje de rotación y la masa puntual.

La masa inercial y los momentos de inercia están intimamente relacionados, ambos son medidas de que tan difícil es mover un cuerpo de cierta forma.

Definition 15

(**Primera Ley de Newton análoga rotacional**) De forma similar a la Primera Ley de Newton, este princiopio análogo estable que un cuerpo en un estado rotacional de equilibrio tenderá a mantener dicho estado hasta que un torque neto diferente de cero lo perturbe.

$$\sum \vec{N}_{\mathcal{O}} = 0 \tag{3.19}$$

Definition 16

(Segunda Ley de Newton análoga rotacional)

$$\sum \vec{N}_{\mathcal{O}} = \frac{d\vec{L}_{\mathcal{O}}}{dt} = \dot{\vec{L}}_{\mathcal{O}} \tag{3.20}$$

Manteniendo la inercia constante, la ecuación se escribe de la forma:

$$\sum N_q = I_q \alpha_q \tag{3.21}$$

Donde el subíndice denota el eje respecto al cual se está realizando la suma de torques.

El termino inercial es para hacer una distinción entre la masa inercial (La masa dada por la aceleración de un cuerpo al estar bajo el efecto de una fuerza) y la masa gravitacional (La masa determinada por las fuerzas gravitacionales entre el cuerpo de interés y otros cuerpos), a pesar de que ambas cantidades son iguales por el princiopio de equivalencia.

Definition 17

(Tercera Ley de Newton análoga rotacional) Este principio se enuncia de forma análoga a la Tercera Ley de Newton original bajo la salvedad de que en vez de trabajar con fuerzas, este trabaja con torques.

$$\vec{N}_{AB} = -\vec{N}_{BA} \tag{3.22}$$

Definition 18

(Energía Cinética Rotacional) Corresponde al trabajo necesario para hacer rotar un cuerpo desde el reposo hasta la rapidez angular ω .

$$T_{rot} = \frac{1}{2} I_q \omega^2 \tag{3.23}$$

La forma de obtener esta expresión es similar al procedimiento que se realizó con la energía cinética traslacional.

Subsection 3.4

Teoremas de Conservación

A continuación se van a enunciar los teoremas de conservación bajo la suposición de masa constante y que el sistema a tratar no posee fuerzas disipativas.

Theorem 3

(Conservación de la Energía) Una vez ya conocida la expresión para la energía del sistema Ecuación (3.12), basta con derivarla con respecto al tiempo para determinar que restricciones se plantean para la conservación de dicha cantidad:

$$E = T + V \Rightarrow \frac{dE}{dt} = \frac{dT}{dt} + \frac{dV}{dt} ; \text{ A partir de Ecuación (3.8) y suponiendo } V = V(\vec{r}, t)$$

$$= \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} m \dot{\vec{r}}^2 \right) + \sum_{i=1}^{3} \frac{\partial V}{\partial x_i} \frac{dx_i}{dt} + \underbrace{\frac{\partial V}{\partial t}}^0 ; \text{ Sistema conservativo } \Rightarrow V = V(\vec{r})$$

$$= \frac{1}{2} m \left(\ddot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}} + \dot{\vec{r}} \cdot \ddot{\vec{r}} \right) + \vec{\nabla} V \dot{\vec{r}} = m \ddot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}} + \vec{\nabla} V \dot{\vec{r}} = \left[m \ddot{\vec{r}} + \vec{\nabla} V \right] \dot{\vec{r}}$$

$$= \left[\vec{F} + \vec{\nabla} V \right] \cdot \dot{\vec{r}}$$

Para que la energía se conserve se cumple:

$$\Rightarrow \frac{dE}{dt} = \left[\vec{F} + \vec{\nabla}V \right] \cdot \dot{\vec{r}} = 0 \Rightarrow \vec{F} + \vec{\nabla}V = 0$$

$$\Rightarrow \vec{F} = -\vec{\nabla}V$$

$$\therefore \frac{dE}{dt} = 0 \Rightarrow \vec{F} = -\vec{\nabla}V$$
(3.24)

Theorem 4

(Conservación de Momentum Lineal) Conociendo ya la expresión de la Ecuación (3.1), se derivará con respecto al tiempo para determinar las condiciones en que se conserva dicha cantidad:

$$\vec{p} = m\dot{\vec{r}} \Rightarrow \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{dm'}{dt}\dot{\vec{r}} + m\ddot{\vec{r}}$$
$$= m\ddot{\vec{r}} = \vec{F}$$

Para que el momentum lineal se conserve se cumple:

$$\Rightarrow \frac{d\vec{p}}{dt} = m\ddot{\vec{r}} = \vec{F} = \vec{0}$$

$$\therefore \frac{d\vec{p}}{dt} = 0 \Rightarrow \vec{F} = \vec{0}$$
(3.25)

Theorem 5

(Conservación de Momentum de Angular) A partir de la expresión de la Ecuación (3.16) y derivandola respecto al tiempo:

$$\vec{L}_{\mathcal{O}} = \vec{r} \times \vec{p} \Rightarrow \frac{d\vec{L}_{\mathcal{O}}}{dt} = \overrightarrow{\dot{r}} \times \overrightarrow{p} + \vec{r} \times \dot{\vec{p}}$$

$$= \vec{r} \times \dot{\vec{p}} \quad ; \text{ Por la Ecuación (3.3)}$$

$$= \vec{r} \times \vec{F} \quad ; \text{ Por la Ecuación (3.15)}$$

$$= \vec{N}_{\mathcal{O}}$$

Para que se conserve el momentum angular se debe cumplir:

$$\frac{d\vec{L}_{\mathcal{O}}}{dt} = \vec{N}_{\mathcal{O}} = \vec{0}$$

$$\therefore \frac{d\vec{L}_{\mathcal{O}}}{dt} = 0 \Rightarrow \vec{N}_{\mathcal{O}} = \vec{0}$$
(3.26)

Subsection 3.5

Problemas resueltos

Section 4

Sistemas de partículas

Theorem 6

(Teorema de Ejes paralelos)

$$I_{q'} = I_q^{cm} + Md^2 (4.1)$$

La demostración de este teorema tal y como se encuentra escrito aquí se le dejará al lector y se recomienda verlo como una simplificación del teorema de ejes paralelos real que se desarrollará más adelante.

Section 5

Sistemas no inerciales

REFERENCIAS

Referencias

- [1] John R. Taylor. Mecánica Clásica. Reverté, 2013.
- [2] Stephen T. Thornton and Jerry B. Marion. Classical dynamics of particles and systems. Brooks/Cole, 2008.
- [3] Dare A. Wells. Schaum's outline of theory and Problems of Lagrangian dynamics: With a treatment of Euler's equations of motion, Hamilton's equations and Hamilton's principles. McGraw-Hill, 1967.
- [4] Herbert Goldstein, Charles Poole, and John Safko. Classical mechanics. Pearson, 3 edition, 2002.
- [5] Robert Resnick, David Halliday, and Kenneth S Krane. Física Volumen 1. Continental, 2001.
- [6] Robert Resnick, David Halliday, and Kenneth S Krane. Física, Volumen II. Editorial Continental, 2002.
- [7] Hugh Young and Roger Freedman. Sears y Zemansky Física Universitaria con Física Moderna 1. Pearson Educación, Ciudad de México, 14th edition, 2018. ISBN 9786073244398.
- [8] Hugh Young and Roger Freedman. Sears y Zemansky Física Universitaria con Física Moderna 2. Pearson Educación, Ciudad de México, 13th edition, 2013. ISBN 9786073221900.

[0]