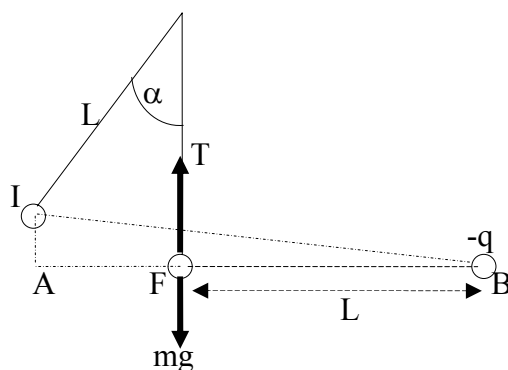


PROBLEMAS VARIADOS 7

236.- Un péndulo simple de longitud $L=1\text{ m}$, lleva en su extremo una masa $m=5\text{ g}$, con una carga $+q=10^{-6}\text{ C}$. Inicialmente se encuentra separado de su posición vertical por un ángulo α y con velocidad cero. A una distancia L , medida en dirección horizontal, de la posición más baja del péndulo está situada una carga fija $-q$. a) Calcular la tensión de la cuerda cuando la masa m pasa por la posición más baja. b) Calcular el valor numérico de T si $\alpha = 45^\circ$. c) Calcular el valor de α si $T = 3/2\text{ mg}$.

La aceleración de la gravedad es $g=10\text{ m/s}^2$.

a) Cuando el péndulo pasa por la posición más baja, la tensión T de la cuerda sostiene el peso de la masa m y proporciona la fuerza centrípeta.



$$T = mg + m \frac{v^2}{L}$$

Para calcular la velocidad v que lleva la masa m al pasar por la posición más baja, considerando que el campo gravitatorio y el electrostático son conservativos, aplicamos el principio de conservación de la energía mecánica, entre la posición inicial I y la posición más baja F . Tomamos como referencia nula de la energía potencial gravitatoria la posición F .

En la posición I , la energía de la masa m es potencial y electrostática

$$\begin{aligned} E_1 &= mg \overline{IA} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q \cdot (-q)}{IB} = mg(L - L\cos\alpha) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{\sqrt{IA^2 + AB^2}} \Rightarrow \\ \Rightarrow E_1 &= mgL(1 - \cos\alpha) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{\sqrt{[L(1 - \cos\alpha)]^2 + (AF + L)^2}} \Rightarrow \\ \Rightarrow E_1 &= mgL(1 - \cos\alpha) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{\sqrt{[L(1 - \cos\alpha)]^2 + (L\sin\alpha + L)^2}} \Rightarrow \\ \Rightarrow E_1 &= mgL(1 - \cos\alpha) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0 L} \frac{q^2}{\sqrt{(1 - \cos\alpha)^2 + (1 + \sin\alpha)^2}} \end{aligned}$$

En la posición F, las energías de la masa m son cinética y potencial electrostática

$$E_F = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{L}$$

Del principio de conservación de la energía.

$$\begin{aligned} E_F = E_i &\Rightarrow \frac{1}{2}mv^2 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{L} = mgL(1 - \cos\alpha) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{L\sqrt{(1 - \cos\alpha)^2 + (1 + \sin\alpha)^2}} \Rightarrow \\ &\Rightarrow \frac{mv^2}{L} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q^2}{L^2} \left[1 - \frac{1}{\sqrt{(1 - \cos\alpha)^2 + (1 + \sin\alpha)^2}} \right] + 2mg(1 - \cos\alpha) \end{aligned}$$

La tensión de la cuerda es:

$$T = mg + \frac{mv^2}{L} = mg + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q^2}{L^2} \left[1 - \frac{1}{\sqrt{(1 - \cos\alpha)^2 + (1 + \sin\alpha)^2}} \right] + 2mg(1 - \cos\alpha) \Rightarrow$$

$$T = mg(3 - 2\cos\alpha) + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q^2}{L^2} \left[1 - \frac{1}{\sqrt{(1 - \cos\alpha)^2 + (1 + \sin\alpha)^2}} \right] \Rightarrow$$

$$\Rightarrow T = mg(3 - 2\cos\alpha) + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q^2}{L^2} \left[1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \cos^2\alpha - 2\cos\alpha + 1 + \sin^2\alpha + 2\sin\alpha}} \right] \Rightarrow$$

$$\Rightarrow T = mg(3 - 2\cos\alpha) + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q^2}{L^2} \left[1 - \frac{1}{\sqrt{3 + 2(\sin\alpha - \cos\alpha)}} \right]$$

$$\begin{aligned} \text{b) } T &= 7,93 \cdot 10^{-2} + 9 \cdot 10^9 \cdot 2 \cdot (10^{-6})^2 \left[1 - \frac{1}{\sqrt{3 + 2(\sin 45 - \cos 45)}} \right] = 7,93 \cdot 10^{-2} + 7,61 \cdot 10^{-3} \Rightarrow \\ &T = 8,69 \cdot 10^{-2} \text{ N} \end{aligned}$$

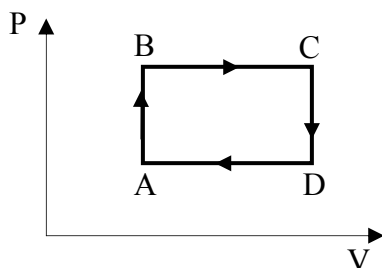
$$\text{c) } \frac{\frac{3}{2}mg - mg(3 - 2\cos\alpha)}{18 \cdot 10^{-3}} = 1 - \frac{1}{\sqrt{3 + 2(\sin\alpha - \cos\alpha)}} \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \frac{2\cos\alpha \cdot mg - \frac{3}{2}mg}{18 \cdot 10^{-3}} = 1 - \frac{1}{\sqrt{3 + 2(\sin\alpha - \cos\alpha)}} &\Rightarrow \frac{1}{\sqrt{3 + 2(\sin\alpha - \cos\alpha)}} = 1 - \frac{0,1\cos\alpha - 0,075}{18 \cdot 10^{-3}} \Rightarrow \text{La} \\ &\frac{0,018}{\sqrt{3 + 2(\sin\alpha - \cos\alpha)}} + 0,1\cos\alpha = 0,093 \end{aligned}$$

última ecuación se resuelve por tanteo

$$\begin{aligned} \alpha = 33^\circ & \quad 0,095 > 0,093 \\ \alpha = 34^\circ & \quad 0,094 > 0,093 \\ \alpha = 35^\circ & \quad 0,093 = 0,093 \end{aligned}$$

237.- Un gas ideal realiza el ciclo indicado en la figura inferior.



La presión $P_B=2P_A$, $V_D=2V_A$. El coeficiente adiabático del gas es: $\gamma=7/5$.

a) Calcular el rendimiento del ciclo. b) Calcular el calor evacuado durante el ciclo.

a) El rendimiento del ciclo es el cociente entre el trabajo efectuado y el calor suministrado

$$\eta = \frac{|W|}{|Q_s|}$$

El trabajo efectuado corresponde numéricamente al área encerrada por el ciclo

$$W = (V_D - V_A) \cdot (P_B - P_A) = V_A P_A = nRT_A$$

Con el convenio de signos empleado (calor y trabajo positivos los recibe el sistema, calor y trabajo negativos los cede el sistema) ese trabajo debe ir precedido de signo negativo.

Calculamos las temperaturas en A, B, C, y D.

$$\begin{aligned} \frac{P_A V_A}{T_A} &= \frac{P_B V_B}{T_B} \Rightarrow T_B = \frac{P_B V_B}{P_A V_A} T_A = \frac{2P_A V_A}{P_A V_A} T_A = 2T_A \\ \frac{P_B V_B}{T_B} &= \frac{P_C V_C}{T_C} \Rightarrow T_C = \frac{P_C V_C}{P_B V_B} T_B = \frac{2V_A}{V_A} 2T_A = 4T_A \\ \frac{P_C V_C}{T_C} &= \frac{P_D V_D}{T_D} \Rightarrow T_D = \frac{P_D V_D}{P_C V_C} T_C = \frac{P_A V_A}{P_A V_A} 2T_A = 2T_A \end{aligned}$$

Observando las temperaturas se deduce que el calor absorbido se hace de A a B y de B a C.

$$Q_s = nC_V(T_B - T_A) + nC_P(T_C - T_B) = nC_V T_A + nC_P 2T_A$$

$$\eta = \frac{|W|}{|Q_s|} = \frac{nRT_A}{nT_A(C_V + 2C_P)} = \frac{R}{C_V + 2C_P} = \frac{C_P - C_V}{C_V + 2C_P} = \frac{\frac{C_P}{C_V} - 1}{1 + 2\frac{C_P}{C_V}} = \frac{\gamma - 1}{1 + 2\gamma} = \frac{2}{19}$$

b) El calor cedido se verifica desde C a D y de D a A.

$$Q_E = nC_V(T_D - T_C) + nC_P(T_A - T_D) = -nC_V \cdot 2T_A - nC_P T_A = -nT_A(C_P + 2C_V)$$

El signo negativo indica que el calor sale del sistema.

238.- Un hilo conductor tiene forma de polígono regular con n lados. Está inscrito sobre una circunferencia de radio R y recorrido por una corriente continua de intensidad I . a) Calcular el módulo de campo magnético creado por el conductor en el centro de la circunferencia. b) Hallar el valor del módulo del campo cuando n tiende a infinito.

a) Designamos con $L=AB$, a la longitud de uno de los lados del polígono. El vector \vec{dB} creado por un elemento de corriente, situado en uno de los lados del polígono es perpendicular al plano que contiene a la circunferencia y saliente hacia el lector, como se puede deducir de la ley de Biot-Savart. Por ser todos los vectores campo magnético de cada uno de los lados, de la misma dirección y sentido, el módulo del vector campo magnético debido a los n lados del polígono, es igual al de un lado multiplicado por el número de lados.

En la figura 1 hemos representado uno de los lados del polígono, el $AB=L$, y sobre él hemos considerado un elemento de corriente cuya longitud es dx y que dista $x=MN$ del punto M (punto central del lado AB), situado a una distancia a de O .

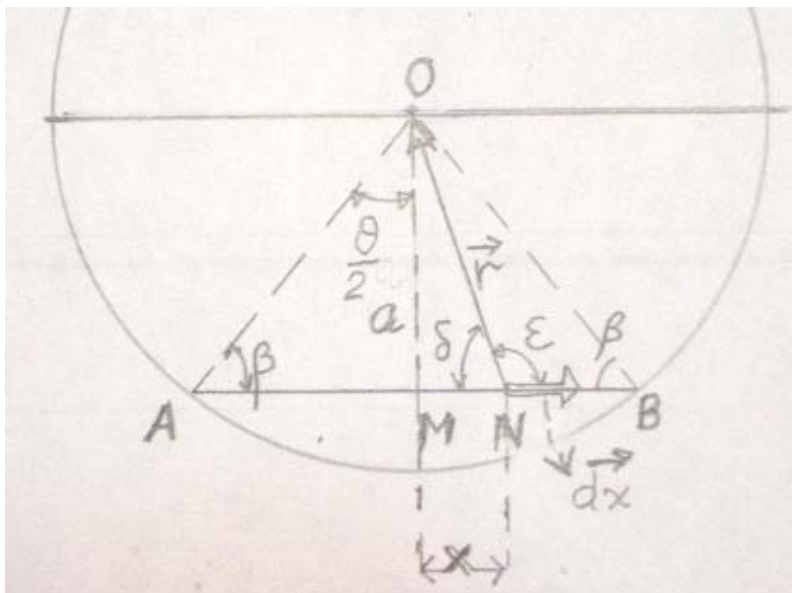


Fig. 1

De acuerdo con la ley de Biot-Savart el vector campo creado por ese elemento de corriente en el centro de la circunferencia vale:

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{d\vec{x} \times \vec{r}}{r^3} \Rightarrow dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dx \cdot r \cdot \text{sen } \varepsilon}{r^3} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dx \cdot \text{sen } \varepsilon}{r^2} \quad (1)$$

De la figura 1 se deduce que x , r y ε son variables. Vamos a tratar de relacionarlas entre sí.

$$\operatorname{sen} \delta = \operatorname{sen}(\pi - \varepsilon) = \frac{a}{r} \Rightarrow r = \frac{a}{\operatorname{sen}(\pi - \varepsilon)}; \quad \cos \delta = \cos(\pi - \varepsilon) = \frac{x}{r} \Rightarrow x = r \cos(\pi - \varepsilon)$$

$$\Rightarrow x = \frac{a \cdot \cos(\pi - \varepsilon)}{\operatorname{sen}(\pi - \varepsilon)} = \frac{\sqrt{R^2 - \left(\frac{L}{2}\right)^2} \cdot \cos(\pi - \varepsilon)}{\operatorname{sen}(\pi - \varepsilon)} = \frac{\sqrt{4R^2 - L^2} \cos(\pi - \varepsilon)}{2 \operatorname{sen}(\pi - \varepsilon)} \Rightarrow$$

Diferenciando la ecuación : $dx = \frac{dx}{d\varepsilon} d\varepsilon$ resulta :

$$dx = -\frac{\sqrt{4R^2 - L^2}}{2} \cdot \frac{\operatorname{sen}^2(\pi - \varepsilon) + \cos^2(\pi - \varepsilon)}{\operatorname{sen}^2(\pi - \varepsilon)} d\varepsilon = -\frac{\sqrt{4R^2 - L^2}}{2 \operatorname{sen}^2(\pi - \varepsilon)} d\varepsilon$$

Llevando los valores de dx y r a la ecuación (1) resulta:

$$dB = -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{2 \operatorname{sen}^2(\pi - \varepsilon)}{a^2} \cdot \frac{\sqrt{4R^2 - L^2}}{\operatorname{sen}^2(\pi - \varepsilon)} \cdot (\operatorname{sen} \varepsilon) d\varepsilon = -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{\sqrt{4R^2 - L^2}}{2a^2} (\operatorname{sen} \varepsilon) d\varepsilon \Rightarrow$$

$$\Rightarrow dB = -\frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{\sqrt{4R^2 - L^2}}{2 \left(\frac{4R^2 - L^2}{4}\right)} (\operatorname{sen} \varepsilon) d\varepsilon \Rightarrow dB = -\frac{\mu_0 I}{2\pi \sqrt{4R^2 - L^2}} \cdot \operatorname{sen} \varepsilon d\varepsilon$$

Ahora, la ecuación anterior solamente tiene la variable ε . Para evaluar la contribución al módulo del campo magnético, del lado $AB = 2 AM = 2 MB$, integramos, situando un 2 delante, para que nos permita variar el ángulo ε desde $\pi/2$ hasta β ; ver fig.1:

$$B_{AB} = -2 \frac{\mu_0 I}{2\pi \sqrt{4R^2 - L^2}} \int_{\frac{\pi}{2}}^{\beta} \operatorname{sen} \varepsilon d\varepsilon = -\frac{\mu_0 I}{\pi \sqrt{4R^2 - L^2}} [-\cos]_{\frac{\pi}{2}}^{\beta} = \frac{\mu_0 I}{\pi \sqrt{4R^2 - L^2}} \cos \beta$$

De la figura 1 se deduce que $\cos \beta = \frac{L}{R} = \frac{L}{2R}$ y $\operatorname{sen} \frac{\theta}{2} = \frac{L}{2R} \Rightarrow L = 2R \operatorname{sen} \frac{\theta}{2}$

$$B_{AB} = \frac{\mu_0 I}{\pi \sqrt{4R^2 - L^2}} \cdot \frac{L}{2R} = \frac{\mu_0 I}{\pi \sqrt{4R^2 - 4R^2 \sin^2 \frac{\theta}{2}}} \cdot \frac{2R \sin \frac{\theta}{2}}{2R} \Rightarrow$$

$$B_{AB} = \frac{\mu_0 I}{\pi 2R \sqrt{1 - \sin^2 \frac{\theta}{2}}} \sin \frac{\theta}{2} = \frac{\mu_0 I \cdot \sin \frac{\theta}{2}}{\pi 2R \cos \frac{\theta}{2}} = \frac{\mu_0 I \cdot \operatorname{tag} \frac{\theta}{2}}{2\pi R}$$

Si el polígono tiene n lados se cumple que $\theta = \frac{2\pi}{n}$ y además el campo magnético debido a todo el polígono es, $B_{\text{total}} = n B_{AB}$.

$$B_{\text{total}} = n \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \operatorname{tag} \frac{\pi}{n}$$

b) Si n tiende a infinito el polígono tiende a formar una circunferencia y el campo vale.

$$B_C = \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\frac{n \mu_0 I}{2\pi R} \operatorname{tag} \frac{\pi}{n} \right] = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\frac{\operatorname{tag} \frac{\pi}{n}}{\frac{1}{n}} \right]$$

Aplicando la regla de L'Hopital

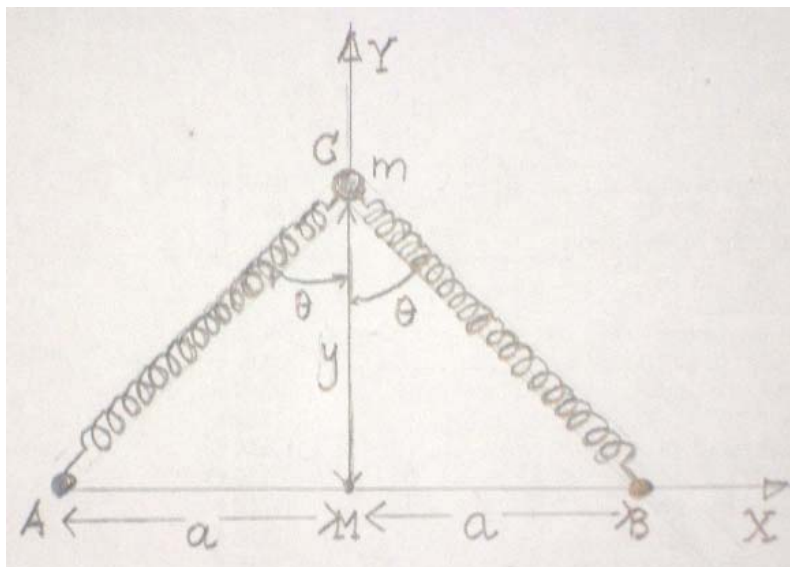
$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left[\frac{\operatorname{tag} \frac{\pi}{n}}{\frac{1}{n}} \right] = \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\frac{\frac{1}{\cos^2 \frac{\pi}{n}} \cdot \left(-\frac{\pi}{n^2} \right)}{-\frac{1}{n^2}} \right] = \pi$$

Sustituyendo en la ecuación anterior resulta:

$$B_C = \frac{\mu_0 I}{2R}$$

Ecuación que corresponde, como es lógico, al campo magnético creado por una espira circular, recorrida por una corriente de intensidad I , en el centro de la misma.

239.- En la figura inferior la masa m está unida a dos muelles iguales cuya constante elástica es k . Los muelles están sujetos firmemente en las posiciones A y B y el conjunto se apoya sobre una mesa horizontal sin rozamiento. Cuando la masa m se encuentra en la posición M los dos muelles tienen su longitud natural (a en la figura), esto es, ni estirados ni contraídos.



Cuando la masa m se encuentra en la posición C .

- Calcular la fuerza con que actúan los muelles sobre dicha masa.
- Calcular la energía potencial elástica de la masa m .
- Evaluar el trabajo que ha de realizarse para llevar la masa m desde la posición M a la C .

a) Sobre la masa m el muelle de la izquierda actúa con una fuerza cuyo módulo es:

$$F_l = k \Delta l$$

Siendo Δl el aumento de longitud del muelle de la izquierda respecto de su longitud natural a .

$$\Delta l = \sqrt{a^2 + y^2} - a \Rightarrow F = k(\sqrt{a^2 + y^2} - a)$$

El vector \vec{F}_l tiene dos componentes que son:

$$\vec{F}_l = -k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \sin\theta \vec{i} - k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \cos\theta \vec{j}$$

El muelle de la derecha tiene dos componentes sobre los ejes que son:

$$\vec{F}_D = +k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \sin\theta \vec{i} - k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \cos\theta \vec{j}$$

Luego la fuerza resultante es:

$$\vec{F}_R = \vec{F}_I + \vec{F}_D = -2k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \cos\theta \vec{j} = -2k(\sqrt{a^2 + y^2} - a) \cdot \frac{y}{\sqrt{a^2 + y^2}} \vec{j} \Rightarrow$$

$$\vec{F}_R = -2ky \left(1 - \frac{a}{\sqrt{a^2 + y^2}} \right) \cdot \vec{j}$$

b) La energía potencial almacenada por cada uno de los muelles vale

$$E_p = \frac{1}{2} k \Delta l^2 = \frac{1}{2} k [\sqrt{a^2 + y^2} - a]^2 = \frac{1}{2} k (a^2 + y^2 + a^2 - 2a\sqrt{a^2 + y^2})$$

La energía potencial elástica del sistema es la suma de la correspondiente a cada muelle.

$$E_t = 2 \left(\frac{1}{2} k \Delta l^2 \right) = k [\sqrt{a^2 + y^2} - a]^2 = k (2a^2 + y^2 - 2a\sqrt{a^2 + y^2}) \quad (1)$$

c) La fuerza que actúa sobre la masa m es variable y depende de la distancia entre la posición de la masa m y el punto M . Designamos a esa distancia con λ , el trabajo elemental para desplazar la masa m una distancia $d\lambda$ debe ser realizado por una fuerza igual y de sentido contrario a \vec{F}_R que actúe a través de sucesivos estados de equilibrio con objeto de que no adquiera energía cinética:

$$dW = F_R \vec{j} \cdot d\lambda \vec{j} = 2k\lambda \left(1 - \frac{a}{\sqrt{a^2 + \lambda^2}} \right) d\lambda \Rightarrow W = 2k \int_0^y \lambda \left(1 - \frac{a}{\sqrt{a^2 + \lambda^2}} \right) d\lambda \Rightarrow$$

$$\Rightarrow W = 2k \int_0^y \lambda d\lambda - k a \int_0^y \frac{2\lambda}{\sqrt{a^2 + \lambda^2}} d\lambda$$

Para resolver la segunda integral hacemos el cambio de variable:

$$p^2 = a^2 + \lambda^2 \Rightarrow 2p dp = 2\lambda d\lambda$$

Con lo que la integral queda:

$$-ka \int \frac{2p dp}{p} = -2ka p = -2ka \sqrt{a^2 + \lambda^2}$$

Llevando a (2)

$$W = \left[2k \frac{\lambda^2}{2} \right]_0^y - \left[2ka \sqrt{a^2 + \lambda^2} \right]_0^y = ky^2 - \left[2ka \sqrt{a^2 + y^2} \right] + 2ka^2 \quad (2)$$

Las ecuaciones (1) y (2) valen igual, puesto que el trabajo realizado sobre el sistema se invierte en energía potencial elástica, ya que se trata del trabajo realizado contra una fuerza conservativa, y efectuado en sucesivos estados de equilibrio.

240.-Una partícula de masa en reposo $m(o)_1$ se desplaza con una velocidad $+v_1$ constante paralela al eje X de un sistema de referencia S. En este mismo sistema se encuentra, enfrente de la partícula anterior, otra de masa en reposo $m(o)_2$ con velocidad nula. Aplicando la teoría de la relatividad

- Calcular la cantidad de movimiento de ambas partículas en el sistema S.**
- Calcular la energía de cada partícula respecto del sistema S**
- Calcular la velocidad del centro de masa del sistema formado por las dos partículas respecto de S**
- Calcular las velocidades de las partículas respecto del centro de masas.**
- Calcular las cantidades de movimiento de ambas partículas respecto del sistema ligado al centro de masas.**

Utilizar las relaciones siguientes: $\frac{1}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} = \gamma$; $\frac{m(o)_2}{m(o)_1} = \mu$

a) La cantidad de movimiento en la teoría de la relatividad es: $\vec{p} = \gamma m \vec{v}$, siendo m la masa en reposo de la partícula

$$\vec{p}_1 = \gamma m(o)_1 \vec{v}_1 ; \quad \vec{p}_2 = \gamma m(o)_2 \vec{v}_2 = 0$$

b) La ecuación de la energía según la teoría de la relatividad: $E = \gamma mc^2$. Para la partícula 2 que

esta en reposo $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{v_2^2}{c^2}}} = 1$

$$E_1 = \gamma m(o)_1 c^2 ; \quad E_2 = \gamma m(o)_2 c^2 = m(o)_2 c^2$$

c) Recurrimos a la ecuación de la velocidad del centro de masas

$$\vec{v}_{CM} = \frac{m_1 \vec{v}_1 + m_2 \vec{v}_2}{m_1 + m_2}$$

Las masas que figuran en la ecuación anterior son las masas medidas en el sistema S

$$\vec{v}_{CM} = \frac{\gamma m(o)_1 \vec{v}_1 + \gamma m(o)_2 \vec{v}_2}{\gamma m(o)_1 + m(o)_2} = \frac{\gamma m(o)_1 \vec{v}_1}{\gamma m(o)_1 + m(o)_2} = \frac{\gamma \vec{v}_1}{\gamma + \frac{m(o)_2}{m(o)_1}} = \frac{\gamma \vec{v}_1}{\gamma + \mu}$$

d) La ecuación relativista que relaciona las velocidades medidas en dos sistemas es:

$$v'_x = \frac{v_x - V}{1 - \frac{v_x V}{c^2}}$$

Aplicando la ecuación anterior, tenemos:

$$(v_1)_{CM} = \frac{v_1 - v_{CM}}{1 - \frac{v_1 v_{CM}}{c^2}} = \frac{v_1 - \frac{\gamma v_1}{\gamma + \mu}}{1 - \frac{v_1 \frac{\gamma v_1}{\gamma + \mu}}{c^2}} = \frac{\frac{v_1 \mu}{\gamma + \mu}}{1 - \frac{v_1^2 \gamma}{c^2(\gamma + \mu)}} = \frac{\frac{v_1 \mu}{\gamma + \mu}}{\frac{c^2(\gamma + \mu) - v_1^2 \gamma}{c^2(\gamma + \mu)}} = \frac{v_1 \mu c^2}{\gamma(c^2 - v_1^2) + \mu c^2}$$

Tenemos en cuenta que

$$\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_1^2}{c^2}}} = \gamma \Rightarrow \frac{c^2}{c^2 - v_1^2} = \gamma^2 \Rightarrow c^2 - v_1^2 = \frac{c^2}{\gamma^2}$$

Sustituyendo en $(v_1)_{CM}$

$$(v_1)_{CM} = \frac{v_1 \mu c^2}{\gamma \frac{c^2}{\gamma^2} + \mu c^2} = \frac{v_1 \mu}{\frac{1}{\gamma} + \mu} = \frac{v_1 \mu \gamma}{1 + \mu \gamma}$$

Para la masa m_2 .

$$(v_2)_{CM} = \frac{v_2 - v_{CM}}{1 - \frac{v_2 v_{CM}}{c^2}} = -\frac{\gamma v_1}{\gamma + \mu}$$

e) Aplicando la ecuación relativista de la cantidad de movimiento en su aspecto modular

$$(p_1)_{CM} = \gamma m(o)_1 \cdot (v_1)_{CM} = \frac{m(o)_1}{\sqrt{1 - \frac{[(v_1)_{CM}]^2}{c^2}}} \cdot (v_1)_{CM} = \frac{c m(o)_1}{\sqrt{c^2 - \left[\frac{v_1 \mu \gamma}{1 + \mu \gamma}\right]^2}} \cdot \frac{v_1 \mu \gamma}{1 + \mu \gamma} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow (p_1)_{CM} = \frac{c m(o)_1 v_1 \mu \gamma}{\sqrt{c^2(1 + \mu \gamma)^2 - (v_1 \mu \gamma)^2}} = \frac{c m(o)_1 v_1 \mu \gamma}{\sqrt{c^2 + c^2 \mu^2 \gamma^2 + 2c^2 \mu \gamma - \mu^2 \gamma^2 v_1^2}} =$$

$$= \frac{c m(o)_1 v_1 \mu \gamma}{\sqrt{c^2 + \mu^2 \gamma^2 (c^2 - v_1^2) + 2c^2 \mu \gamma}} = \frac{c m(o)_1 v_1 \mu \gamma}{\sqrt{c^2 + \mu^2 \gamma^2 \frac{c^2}{\gamma^2} + 2c^2 \mu \gamma}} \Rightarrow$$

$$(p_1)_{CM} = \frac{m(o)_1 v_1 \mu \gamma}{\sqrt{1 + \mu^2 + 2\mu \gamma}}$$

$$(\mathbf{p}_2)_{\text{CM}} = \gamma m(\mathbf{o})_2 \cdot (\mathbf{v}_2)_{\text{CM}} = \frac{m(\mathbf{o})_2}{\sqrt{1 - \frac{[(\mathbf{v}_2)_{\text{CM}}]^2}{c^2}}} \cdot (\mathbf{v}_2)_{\text{CM}} = \frac{c m(\mathbf{o})_2}{\sqrt{c^2 - \left[-\frac{\gamma v_1}{\gamma + \mu}\right]^2}} \cdot \left(-\frac{\gamma v_1}{\gamma + \mu}\right) \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow (\mathbf{p}_2)_{\text{CM}} &= \frac{-c m(\mathbf{o})_2 \gamma v_1}{\sqrt{c^2(\gamma + \mu)^2 - \gamma^2 v_1^2}} = \frac{-c m(\mathbf{o})_2 \gamma v_1}{\sqrt{c^2 \gamma^2 + c^2 \mu^2 + c^2 2\gamma\mu - \gamma^2 v_1^2}} = \\ &= \frac{-c m(\mathbf{o})_2 \gamma v_1}{\sqrt{c^2 \mu^2 + \gamma^2 (c^2 - v_1^2) + 2c^2 \gamma\mu}} = \frac{-c m(\mathbf{o})_2 \gamma v_1}{\sqrt{c^2 \mu^2 + \gamma^2 \frac{c^2}{\gamma^2} + 2c^2 \mu \gamma}} \Rightarrow \end{aligned}$$

$$(\mathbf{p}_2)_{\text{CM}} = -\frac{m(\mathbf{o})_2 \gamma v_1}{\sqrt{1 + \mu^2 + 2\mu \gamma}}$$

Dado que la cantidad de movimiento es un vector podemos escribir

$$(\bar{\mathbf{p}}_1)_{\text{CM}} = \frac{m(\mathbf{o})_1 \mu \gamma}{\sqrt{1 + \mu^2 + 2\mu \gamma}} \bar{\mathbf{v}}_1 \quad ; \quad (\bar{\mathbf{p}}_2)_{\text{CM}} = -\frac{m(\mathbf{o})_2 \gamma}{\sqrt{1 + \mu^2 + 2\mu \gamma}} \bar{\mathbf{v}}_1$$

Como $m(\mathbf{o})_2 = \mu m(\mathbf{o})_1$, resulta que: $(\bar{\mathbf{p}}_1)_{\text{CM}} + (\bar{\mathbf{p}}_2)_{\text{CM}} = 0$.