# Tiempo mínimo: Braquistocrona y Principio de Fermat

#### Luis A. Núñez

Escuela de Física, Facultad de Ciencias, Universidad Industrial de Santander, Santander, Colombia



13 de febrero de 2025

### Agenda

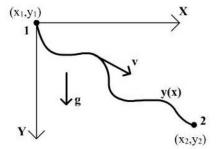


- La Braquistocrona
  - El Problema
  - El funcional y la Ecuación Euler
  - La trayectoria
- Principio de Fermat
- Recapitulando
- Para la discusión

#### El Problema



• Encontrar la trayectoria y(x) de una partícula, que en un movimiento sin fricción, partiendo del reposo y sometida a un campo gravitatorio terrestre, que emplea el menor tiempo para ir de un punto  $(x_1, y_1)$  a otro punto  $(x_2, y_2)$ .





• Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{dt}$ .



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{v}$ .
- El tiempo total para ir del punto 1 al punto 2 es

$$t_{1\to 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{v} = \int_{y_1}^{y_2} \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}} \mathrm{d}y$$



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{v}$ .
- El tiempo total para ir del punto 1 al punto 2 es  $t_{1\rightarrow 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{v} = \int_{y_1}^{y_2} \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}} \mathrm{d}y$
- Identificamos el función del funcional  $f(x, x', y) = \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}}$



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{v}$ .
- El tiempo total para ir del punto 1 al punto 2 es

$$t_{1\to 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{v} = \int_{y_1}^{y_2} \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}} \mathrm{d}y$$

- Identificamos el función del funcional  $f(x, x', y) = \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}}$
- La ecuación de Euler correspondiente es  $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}y}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0 \Rightarrow \frac{x'}{\sqrt{2\sigma v}\sqrt{1+\ell v'}^2} = c = \text{constante}$



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{v}$ .
- El tiempo total para ir del punto 1 al punto 2 es  $t_{1\rightarrow 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{v} = \int_{y_1}^{y_2} \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}} \mathrm{d}y$
- Identificamos el función del funcional  $f(x, x', y) = \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}}$
- La ecuación de Euler correspondiente es  $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}y}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0 \Rightarrow \frac{x'}{\sqrt{2\mathsf{g}y}\sqrt{1+(x')^2}} = c = \mathsf{constante}$
- En este caso la ecuación de Euler para f(x,x',y) resulta más sencilla que para f(y,y',x), porque  $\frac{\partial f}{\partial x}=0$



- Fijamos el punto  $(x_1, y_1) = (0, 0)$  y la dirección del eje y hacia abajo.
- Si v es la magnitud de la velocidad en un punto de la trayectoria, entonces el elemento de tiempo para recorrer una distancia infinitesimal ds a lo largo de la trayectoria es  $dt = \frac{ds}{dt}$ .
- El tiempo total para ir del punto 1 al punto 2 es  $t_{1\to 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{v} = \int_{y_1}^{y_2} \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}} \mathrm{d}y$
- Identificamos el función del funcional  $f(x, x', y) = \sqrt{\frac{1 + (x')^2}{2gy}}$
- La ecuación de Euler correspondiente es  $\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}y}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0 \Rightarrow \frac{x'}{\sqrt{2\mathsf{g}y}\sqrt{1+(x')^2}} = c = \mathsf{constante}$
- En este caso la ecuación de Euler para f(x,x',y) resulta más sencilla que para f(y,y',x), porque  $\frac{\partial f}{\partial x}=0$
- Entonces  $x' = \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}y} = \sqrt{\frac{2gc^2y}{1-2gc^2y}} \Rightarrow x = \int \sqrt{\frac{y}{\frac{1}{2gc^2}-y}} \mathrm{d}y = \int \sqrt{\frac{y}{2R-y}} \mathrm{d}y$ , con  $2R \equiv 1/2gc^2$



• Con un cambio de variable  $y = R(1 - \cos \theta)$ ,  $dy = R \sin \theta d\theta$ , tendremos  $x = R \int \sqrt{\frac{(1 - \cos \theta)}{(1 + \cos \theta)}} \sin \theta d\theta = R \int (1 - \cos \theta) d\theta$ 



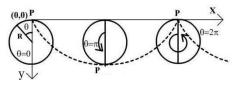
- Con un cambio de variable  $y = R(1 \cos \theta)$ ,  $dy = R \sin \theta d\theta$ , tendremos  $x = R \int \sqrt{\frac{(1 \cos \theta)}{(1 + \cos \theta)}} \sin \theta d\theta = R \int (1 \cos \theta) d\theta$
- La trayectoria queda parametrizada por  $y = R(1 \cos \theta)$  y  $x = R(\theta \sin \theta)$ . La ecuación de la cicloide que pasa por  $(x_1, y_1) = (0, 0)$ , con k = 0.



- Con un cambio de variable  $y = R(1 \cos \theta)$ ,  $dy = R \sin \theta d\theta$ , tendremos  $x = R \int \sqrt{\frac{(1 \cos \theta)}{(1 + \cos \theta)}} \sin \theta d\theta = R \int (1 \cos \theta) d\theta$
- La trayectoria queda parametrizada por  $y = R(1 \cos \theta)$  y  $x = R(\theta \sin \theta)$ . La ecuación de la cicloide que pasa por  $(x_1, y_1) = (0, 0)$ , con k = 0.
- La constante R se determina con el punto  $(x_2, y_2)$  y da al valor del radio de la circunferencia que genera la cicloide.



- Con un cambio de variable  $y = R(1 \cos \theta)$ ,  $dy = R \sin \theta d\theta$ , tendremos  $x = R \int \sqrt{\frac{(1 \cos \theta)}{(1 + \cos \theta)}} \sin \theta d\theta = R \int (1 \cos \theta) d\theta$
- La trayectoria queda parametrizada por  $y = R(1 \cos \theta)$  y  $x = R(\theta \sin \theta)$ . La ecuación de la cicloide que pasa por  $(x_1, y_1) = (0, 0)$ , con k = 0.
- La constante R se determina con el punto  $(x_2, y_2)$  y da al valor del radio de la circunferencia que genera la cicloide.
- La trayectoria de tiempo mínimo es un arco de cicloide que pasa por los puntos dados  $\theta_{\frac{\pi}{2}} \Rightarrow y = R, x = \frac{\pi}{2}R, \ \theta_{\pi} \Rightarrow x = \pi R, y = 2R$  y  $\theta_{2\pi} \Rightarrow x = 2\pi R, y = 0$

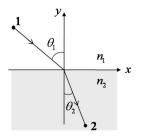




 La luz se propaga entre dos puntos siguiendo la trayectoria que corresponde al tiempo mínimo

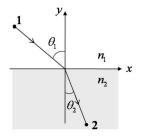


- La luz se propaga entre dos puntos siguiendo la trayectoria que corresponde al tiempo mínimo
- La velocidad de la luz en un medio con índice de refracción n es v = c/n, donde c es la velocidad de la luz en el vacío.





- La luz se propaga entre dos puntos siguiendo la trayectoria que corresponde al tiempo mínimo
- La velocidad de la luz en un medio con índice de refracción n es v = c/n, donde c es la velocidad de la luz en el vacío.

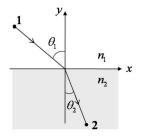


• El tiempo para viajar entre los puntos 1 y 2 es

$$t_{1\to 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 n \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{c} = \frac{1}{c} \int_{y_1}^{y_2} n \sqrt{1 + (x')^2} \mathrm{d}y$$



- La luz se propaga entre dos puntos siguiendo la trayectoria que corresponde al tiempo mínimo
- La velocidad de la luz en un medio con índice de refracción n es v = c/n, donde c es la velocidad de la luz en el vacío.



- El tiempo para viajar entre los puntos 1 y 2 es  $t_{1\rightarrow 2} = \int_1^2 \frac{\mathrm{d}s}{v} = \int_1^2 n \frac{\sqrt{\mathrm{d}x^2 + \mathrm{d}y^2}}{c} = \frac{1}{c} \int_{v_1}^{y_2} n \sqrt{1 + (x')^2} \mathrm{d}y$
- Tenemos dos índices de refracción  $n=n_1$ , para y>0, y  $n=n_2$ , para y<0, tal que  $\frac{dn}{dy}\neq 0$  sólo en y=0.



• Entonces podemos identificar  $f(x, x', y) = n\sqrt{1 + (x')^2}$ , que satisface la ecuación de Euler,  $\frac{d}{dv} \left( \frac{\partial f}{\partial x'} \right) - \frac{\partial f}{\partial x} = 0$ 



- Entonces podemos identificar  $f(x, x', y) = n\sqrt{1 + (x')^2}$ , que satisface la ecuación de Euler,  $\frac{d}{dy}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0$
- Con lo cual  $\frac{nx'}{\sqrt{1+x'^2}} = \text{cte.}$



- Entonces podemos identificar  $f(x, x', y) = n\sqrt{1 + (x')^2}$ , que satisface la ecuación de Euler,  $\frac{d}{dy}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0$
- Con lo cual  $\frac{nx'}{\sqrt{1+x'^2}}$  = cte.
- Adicionalmente,  $x' = \frac{dx}{dy} = -\tan\theta$ , con  $\theta$  el ángulo de la trayectoria de la luz con el eje y (normal a la interfase).



- Entonces podemos identificar  $f(x, x', y) = n\sqrt{1 + (x')^2}$ , que satisface la ecuación de Euler,  $\frac{d}{dy}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0$
- Con lo cual  $\frac{nx'}{\sqrt{1+x'^2}}$  = cte.
- Adicionalmente,  $x' = \frac{dx}{dy} = -\tan\theta$ , con  $\theta$  el ángulo de la trayectoria de la luz con el eje y (normal a la interfase).
- Con lo cual obtenemos  $-\frac{n\tan\theta}{\sqrt{1+\tan^2\theta}}=$  cte.  $\Rightarrow n \sin\theta=$  cte. ,



- Entonces podemos identificar  $f(x, x', y) = n\sqrt{1 + (x')^2}$ , que satisface la ecuación de Euler,  $\frac{d}{dy}\left(\frac{\partial f}{\partial x'}\right) \frac{\partial f}{\partial x} = 0$
- Con lo cual  $\frac{nx'}{\sqrt{1+x'^2}}$  = cte.
- Adicionalmente,  $x' = \frac{dx}{dy} = -\tan\theta$ , con  $\theta$  el ángulo de la trayectoria de la luz con el eje y (normal a la interfase).
- Con lo cual obtenemos  $-\frac{n\tan\theta}{\sqrt{1+\tan^2\theta}}=$  cte.  $\Rightarrow n \sin\theta=$  cte. ,
- Finalmente, implica la ley de refracción,  $n_1 \operatorname{sen} \theta_1 = n_2 \operatorname{sen} \theta_2$



• La distancia más corta no siempre es la más rápida; los principios variacionales determinan los caminos óptimos.



- La distancia más corta no siempre es la más rápida; los principios variacionales determinan los caminos óptimos.
- La integral del tiempo es  $t_{1\rightarrow 2}=\int_{y_1}^{y_2} \frac{\sqrt{1+(x')^2}}{\sqrt{2gy}}\,dy$ .



- La distancia más corta no siempre es la más rápida; *los principios variacionales* determinan los caminos óptimos.
- La integral del tiempo es  $t_{1\rightarrow 2}=\int_{y_1}^{y_2} \frac{\sqrt{1+(x')^2}}{\sqrt{2gy}}\,dy$ .
- El problema se resuelve mediante la ecuación de Euler-Lagrange, genera una primera integral que relaciona la pendiente de la trayectoria con la energía.



- La distancia más corta no siempre es la más rápida; *los principios variacionales* determinan los caminos óptimos.
- La integral del tiempo es  $t_{1\rightarrow 2}=\int_{y_1}^{y_2} \frac{\sqrt{1+(x')^2}}{\sqrt{2gy}}\,dy$ .
- El problema se resuelve mediante la ecuación de Euler-Lagrange, genera una primera integral que relaciona la pendiente de la trayectoria con la energía.
- La trayectoria resultante es un segmento de una cicloide, parametrizada como:  $x = R(\theta \text{sen }\theta), \quad y = R(1 \cos\theta), \text{ donde } R$  se determina por las condiciones de frontera.



- La distancia más corta no siempre es la más rápida; *los principios variacionales* determinan los caminos óptimos.
- La integral del tiempo es  $t_{1\to 2}=\int_{y_1}^{y_2} \frac{\sqrt{1+(x')^2}}{\sqrt{2gy}}\,dy$ .
- El problema se resuelve mediante la ecuación de Euler-Lagrange, genera una primera integral que relaciona la pendiente de la trayectoria con la energía.
- La trayectoria resultante es un segmento de una cicloide, parametrizada como:  $x = R(\theta \text{sen }\theta), \quad y = R(1 \cos\theta), \text{ donde } R$  se determina por las condiciones de frontera.
- El principio de Fermat establece que la luz sigue el camino del menor tiempo, lo que conduce a la ley de Snell de la refracción:  $n_1 \operatorname{sen} \theta_1 = n_2 \operatorname{sen} \theta_2$

#### Para la discusión



• Supongamos que se añade una fuerza resistiva (por ejemplo, la resistencia del aire). ¿Cómo modificaría esto la ecuación del movimiento?

#### Para la discusión



- Supongamos que se añade una fuerza resistiva (por ejemplo, la resistencia del aire). ¿Cómo modificaría esto la ecuación del movimiento?
- En un campo gravitatorio no uniforme (por ejemplo, cerca de un planeta masivo), ¿cómo cambiaría la trayectoria óptima?

#### Para la discusión



- Supongamos que se añade una fuerza resistiva (por ejemplo, la resistencia del aire). ¿Cómo modificaría esto la ecuación del movimiento?
- En un campo gravitatorio no uniforme (por ejemplo, cerca de un planeta masivo), ¿cómo cambiaría la trayectoria óptima?
- Si la esfera rueda sin deslizar (en lugar de deslizarse sin fricción),
  ¿cómo modificaría esto la trayectoria óptima en el tiempo?