

Problema 5 Guía 2: Óptica y Principio de Fermat como Problema Variacional

5. Según el principio de Fermat, la luz sigue una trayectoria que hace extrema la integral $\int_1^2 n(x, y) ds$, donde $n(x, y)$ es el índice de refracción del medio que la luz atraviesa. El problema se supone bidimensional. Muestre que si $n(x, y) = n_0(1 + y/h)$, donde n_0 y h son constantes, la trayectoria de la luz está dada por $y = -h + (\alpha h/n_0) \cosh(\beta + n_0 x/\alpha h)$, donde α y β son constantes de integración. (Ayuda: considere las ecuaciones de Euler–Lagrange.)

Principio de Fermat:

El principio de Fermat, en óptica, es un principio de tipo variacional (extremal) que establece: El trayecto seguido por la luz al propagarse de un punto a otro es tal que el tiempo (τ) empleado en recorrerlo es un mínimo.

$$\tau = \int_1^2 \frac{ds}{v}$$

pero $v = \frac{c}{n}$, donde c es la velocidad de la luz en el vacío y n el índice de refracción del medio.

Por eso se puede definir a nds como el diferencial de camino óptico con lo que también se cumple que

la longitud de camino óptico recorrido (l_{co}) es un mínimo.

$$l_{co} = \int_1^2 n(x, y) ds \quad \text{donde (caso plano vertical)} \quad ds = \sqrt{dx^2 + dy^2}$$

Hay dos formas alternativas de buscar ese mínimo:

$$l_{co} = \int_{x_1}^{x_2} n(x, y) \sqrt{1 + y'^2} dx, \quad y' = \frac{dy}{dx}$$
$$l_{co} = \int_{y_1}^{y_2} n(x, y) \sqrt{1 + x'^2} dy, \quad x' = \frac{dx}{dy}$$

Usaremos la primera forma, la segunda se deja para que practiquen.

Análogo Mecánico:

Hemos visto que las ecuaciones de Lagrange hacen extrema la acción:

$$S = \int_{t_1}^{t_2} \mathcal{L}(q, \dot{q}, t) dt$$

comparando con:

$$l_{co} = \int_{x_1}^{x_2} n(x, y) \sqrt{1 + y'^2} dx, \quad y' = \frac{dy}{dx}$$

se reconoce las variables análogas: Mecánica \Leftrightarrow Óptica:

$$S \Leftrightarrow l_{co}, \quad \mathcal{L}(q, \dot{q}, t) \Leftrightarrow F(y, y', x) = n(x, y) \sqrt{1 + y'^2}$$
$$q \Leftrightarrow y, \quad \dot{q} \Leftrightarrow y' = \frac{dy}{dx}, \quad t \Leftrightarrow x$$

y los extremos fijos en el caso óptico son ahora $y(x_1) = y_1$ e $y(x_2) = y_2$.

Hecha esta analogía la trayectoria de la luz satisface las ecuaciones de Euler-Lagrange:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right) = \frac{\partial F}{\partial x}$$

para evitar resolver una ecuación diferencial de segundo orden en x veamos si tenemos una integral primera (magnitud conservada):

como $F = F(y, y')$, entonces no depende del "tiempo" x , por lo cual se conserva el equivalente al Hamiltoniano:

$$H = y' \frac{\partial F(y, y')}{\partial y'} - F(y, y')$$

Cálculos algebraicos auxiliares

```
In [56]: ### Cálculos algebraicos auxiliares (solo para demostrar el sage)
var('x','y','yp','alpha','beta','n0','h')
F=n0*(1+y/h)*sqrt(1+yp^2)
H(y,yp)=yp*derivative(F,yp)-F
H(y,yp).simplify_full().collect_common_factors().show() ### Hamiltoniano expresion.show() muestra la expresion usando Latex
```

$$-\frac{(h+y)n_0}{\sqrt{yp^2+1}h}$$

```
In [57]: y= -h+(alpha*h/n0)*cosh(beta+n0*x/(alpha*h)) ## Trayectoria propuesta como solución
y.show()
```

$$\frac{\alpha h \cosh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)}{n_0} - h$$

```
In [30]: yp=y.derivative(x)
yp.show()
(-n0*(h+y)).show() ## Numerador de H
(h*sqrt(1+yp^2)).show() ## Denominador de H
```

$$\frac{\sinh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)}{-\alpha h \cosh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)} \sqrt{\sinh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)^2 + 1} h$$

Conservación de H

Evaluamos el "Hamiltoniano" que debería conservarse:

$$H = -\frac{(h+y)n_0}{\sqrt{y^2+1}h}$$

Insertamos la solución propuesta en el ejercicio en la integral primera (H)

$$y(x) = \frac{\alpha h \cosh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)}{n_0} - h$$

usando los cálculos auxiliares:

$$(h+y(x))n_0 = -\alpha n_0 h \cosh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)$$
$$\sqrt{\frac{dy(x)^2}{dx} + 1} h = h \sqrt{\sinh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)^2 + 1} = h \cosh\left(\beta + \frac{n_0 x}{\alpha h}\right)$$

dividiendo estas dos últimas expresiones se obtiene:

$$H = -\alpha = \text{constante}$$

por consiguiente la expresión de $y(x)$ satisface una integral primera de la Ecuación de Euler Lagrange (H es constante) y la luz sigue trayectoria propuesta $y(x)$.

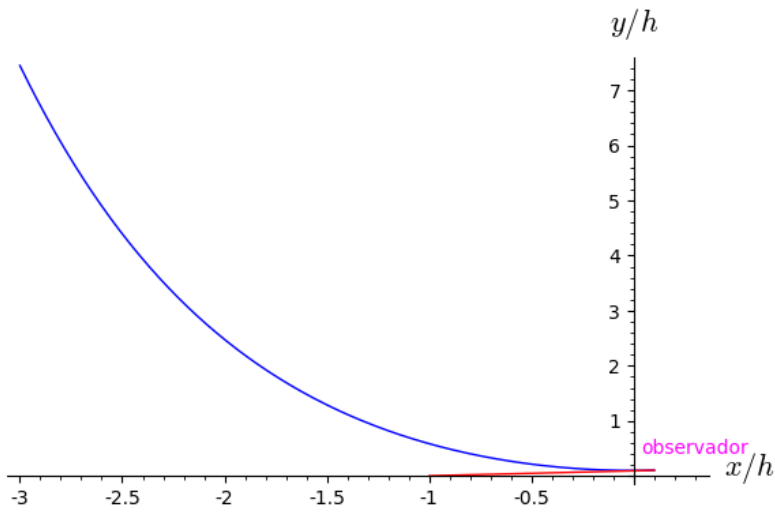
Interpretación física:

Este es un modelo del comportamiento de la atmósfera en días cálidos, cuando el asfalto de la ruta se calienta. El índice de refracción aumenta con la altura y , pues el aire es más liviano en contacto con el piso caliente. En nuestra solución elegimos la fase $\beta = 0$, y escaleamos a variables $\frac{x}{h}$ e $\frac{y}{h}$.

```
In [1]: from sage.repl.ipynon_kernel.interact import interact # grafico interactivo de Sage usa slider y range_slider
@interact
def fplot(alpha=slider(1,2,0.1,default=1.1),zoom=range_slider(-3,3,0.25,default=(-3,1.5))):
    show(plot(-1+alpha*cosh(x/alpha),(x, zoom[0], zoom[1])))
```

```
In [58]: alpha=1.1
x0=0.1
y=plot(-1+alpha*cosh(x/alpha),(x,-3, x0),axes_labels=[r'$x/h$', r'$y/h$']) # @interact no permite guardar la figura, por eso hace
mos el plot nuevamente
y0=-1+alpha*cosh(x0/alpha)
yp0=sinh(x0/alpha)
y+=plot(y0+(x-x0)*yp0,(x,-1, x0),color='red')
txt= text('observador', (0.3,0.5),color='magenta')
y+txt
```

Out[58]:



Conclusión: En la ruta el asfalto se calienta y uno observa hacia adelante un espejismo, por el cual se tiene la sensación que el piso está mojado.