

Transformada de Legendre.

Tenemos una función cóncava/convexa (i.e. $f''(x) \neq 0$) y queremos codificar la información de esta función ($x \mapsto f(x)$) en términos de una nueva función ($z \mapsto \varphi(z)$), donde z "corresponde" a $f'(x)$. Es decir, en $x \mapsto f(x)$, x es la variable independiente y f toma valores según variamos x . Lo que queremos hacer ahora es considerar a $f'(x)$ como la variable independiente. Si llamamos a esta nueva variable z (i.e. $z = f'(x)$), entonces buscamos una nueva función, $z \mapsto \varphi(z)$, que contenga la misma información que $x \mapsto f(x)$.

Por lo pronto, nuestra tarea consiste en lo siguiente:

Dados x y $f(x)$, (i) definir $z = f'(x)$ y (ii) encontrar/definir $\varphi(z)$.

Para que no haya pérdida de información, requerimos que la relación $z = f'(x)$ sea invertible.

Notemos que en $z = f'(x)$, z es una función explícita de x : dado x , "introducimos" x en f' y obtenemos z .

Con x sucede lo contrario:

Si fijamos z y nos preguntamos qué x corresponde a este z en la ecuación $z = f'(x)$, nos damos cuenta que no podemos "despejar" x en términos de z (a menos que f' sea invertible y conozcamos esta inversa de forma explícita). Expresemos, por lo tanto, la relación entre z y x de la siguiente forma:

$$\boxed{z = f'(x)} \quad (*) \quad \iff \quad z - f'(x) = 0.$$

↪ Definir una función

$$F: \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$(x_1, x_2) \longmapsto F(x_1, x_2) := x_2 - f'(x_1).$$

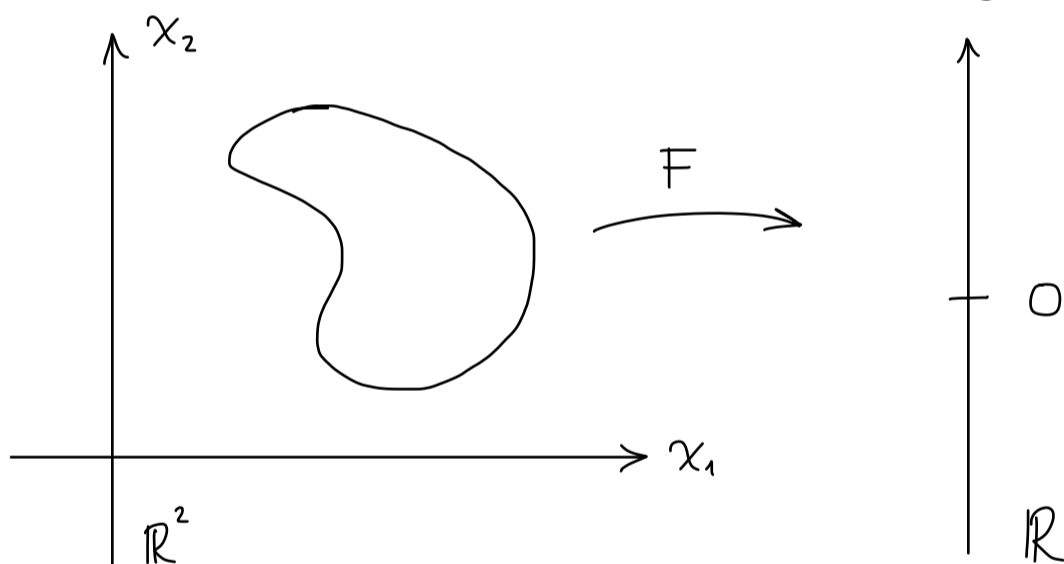
El conjunto de nivel cero de F ,

$$F^{-1}(\{0\}) := \{ (x_1, x_2) \in \mathbb{R}^2 \mid F(x_1, x_2) = 0 \},$$

es un subconjunto de \mathbb{R}^2 que es cerrado (para F continua!).

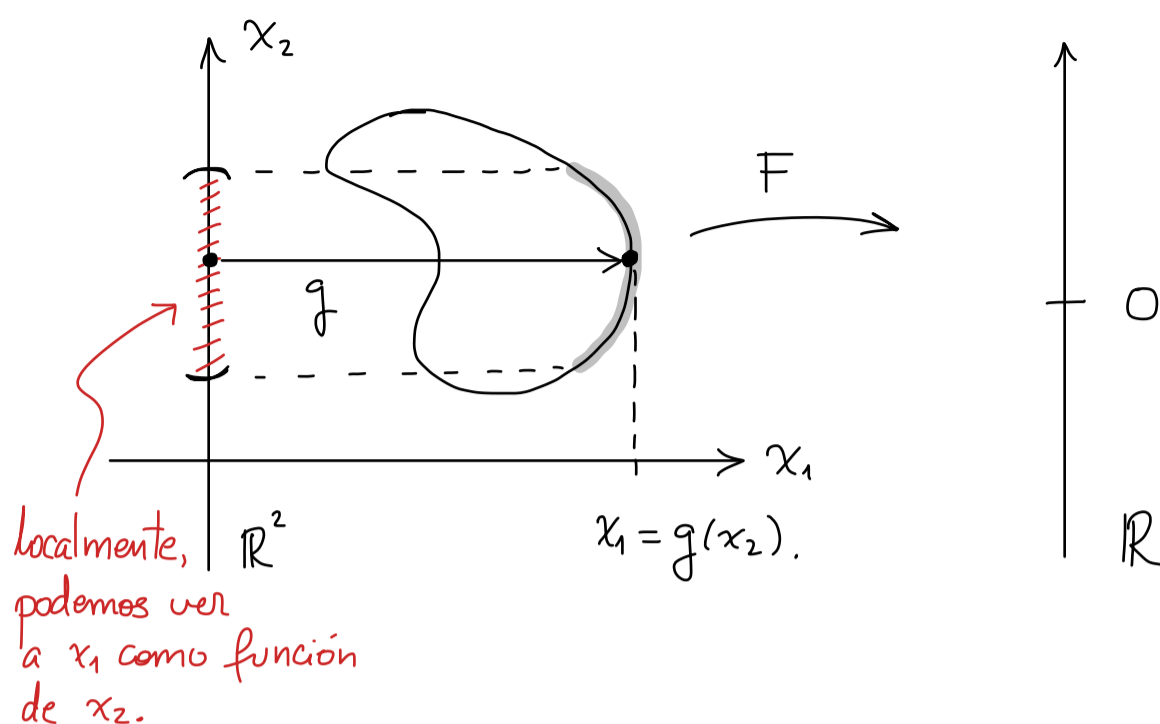
Nótese que los elementos de este conjunto satisfacen la relación (*).

Podemos representar la situación de la siguiente forma:



De este gráfico vemos que, localmente, siempre es posible expresar una de las variables como función de la otra.

En nuestro caso, lo que queremos es expresar (localmente) a x_1 como función de x_2 . Es decir, buscamos una función $g: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ que tenga el siguiente significado, en términos de la figura anterior:



Para x_2 en la vecindad sombreada, que es el dominio de definición de g , se cumple

$$F(g(x_2), x_2) = 0 \quad (\text{para } x_2 \text{ en la vec. sombreada})$$

En este caso vemos que, efectivamente, hemos "despejado" a x_1 en favor de x_2 : $x_1 = g(x_2)$.

Es por esto que decimos que una relación de la forma $F(x_1, x_2) = 0$ define a x_1 como función implícita de x_2 (o viceversa), ya que no conocemos a g a priori.

El teorema de la función implícita nos dice cuándo podemos garantizar la existencia de g . Habiendo dicho todo esto, aprovechemos para enunciar el teorema, en su versión general para funciones de varias variables.

Teorema Sea $F: \tilde{U} \subseteq \mathbb{R}^{n+m} \rightarrow \mathbb{R}^n$, con \tilde{U} un abierto en \mathbb{R}^{n+m} , una función diferenciable tal que $F(a,b) = 0$ para algún punto $(a,b) \in \mathbb{R}^{n+m}$, $a = (a_1, \dots, a_n)$, $b = (b_1, \dots, b_m)$.

Llamar A a la matriz de derivadas de F en (a,b) : $A := F'(a,b)$ y asumir que A_x , definida de la siguiente forma,

$$A_x: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$$

$$h \mapsto A_x(h) := A(h, 0),$$

\downarrow n-componentes
 \uparrow m-componentes

es invertible.

Entonces existen abiertos $U \subseteq \mathbb{R}^{n+m}$ y $W \subseteq \mathbb{R}^m$ con $(a,b) \in U$ y $b \in W$, tales que:

(i) Para todo $y \in W$ existe un único x tal que $(x,y) \in U$ y $F(x,y) = 0$.

(ii) Si a este x lo llamamos $g(y)$, entonces $g: W \rightarrow \mathbb{R}^n$ es diferenciable, $g(b) = a$ y

$$\boxed{F(g(y), y) = 0} \quad (\text{para todo } y \in W)$$

(iii) Además, $g'(b) = -(A_x)^{-1} A_y$, donde A_y es la matriz de la transformación lineal $A_y: \mathbb{R}^m \rightarrow \mathbb{R}^n$, $k \mapsto A_y(k) = A(0, k)$.

\downarrow n-componentes
 \uparrow m-componentes

- La demostración de este teorema hace uso del teorema de la función inversa. Ver, por ejemplo, Rudin, "Principles of Mathematical Analysis", capítulo 9.

- La condición de que A_x sea invertible no es otra que la condición de que la matriz de derivadas

$$\begin{array}{c}
 \begin{array}{c} \uparrow \\ n \\ \downarrow \end{array}
 \left(\begin{array}{ccc} \frac{\partial F_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial F_1}{\partial x_n} \\ \vdots & & \vdots \\ \frac{\partial F_n}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial F_n}{\partial x_n} \end{array} \right)
 \begin{array}{c} \leftarrow A_x \\ \\ \end{array}
 \end{array}
 \begin{array}{l}
 \text{evaluada en } (a,b), \text{ sea} \\
 \text{invertible.}
 \end{array}$$

\leftarrow
 n

- Haciendo uso de la notación

$$F(x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_m) = (F_1(x,y), \dots, F_n(x,y), F_{n+1}(x,y), \dots, F_{n+m}(x,y))$$

podemos escribir la matriz de derivadas (evaluada en (a,b)), como sigue:

$$A = \left(\begin{array}{ccc|ccc} \frac{\partial F_1}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial F_1}{\partial x_n} & \frac{\partial F_1}{\partial y_1} & \dots & \frac{\partial F_1}{\partial y_m} \\ \vdots & & \vdots & \vdots & & \vdots \\ \frac{\partial F_n}{\partial x_1} & \dots & \frac{\partial F_n}{\partial x_n} & \frac{\partial F_n}{\partial y_1} & \dots & \frac{\partial F_n}{\partial y_m} \end{array} \right) = (A_x | A_y) = F'$$

\downarrow
 A_x
 \downarrow
 matriz $n \times n$

\downarrow
 A_y
 \downarrow
 matriz de n -filas
 y m -columnas.

\downarrow
 matriz de n -filas
 y $(n+m)$ -columnas.

→ Veamos cómo se ven las cosas en el caso de nuestra función

$$F: \mathbb{R}^2 \longrightarrow \mathbb{R}$$

$$(x,y) \longmapsto F(x,y) := y - f'(x) \equiv F_1(x,y),$$

que corresponde al caso $n=1, m=1$.

Para la derivada tenemos

$$\underbrace{F'}_A = \left(\underbrace{\frac{\partial F_1}{\partial x}}_{A_x}, \underbrace{\frac{\partial F_1}{\partial y}}_{A_y} \right)$$

en este caso A_x es una matriz 1×1 ,
así que A_x es invertible $\Leftrightarrow A_x \neq 0$

Tenemos: $A_x = \frac{\partial F_1}{\partial x} = \frac{\partial F(x,y)}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} (y - f'(x))$

$$= - \frac{\partial}{\partial x} f'(x) = - f''(x),$$

es decir,

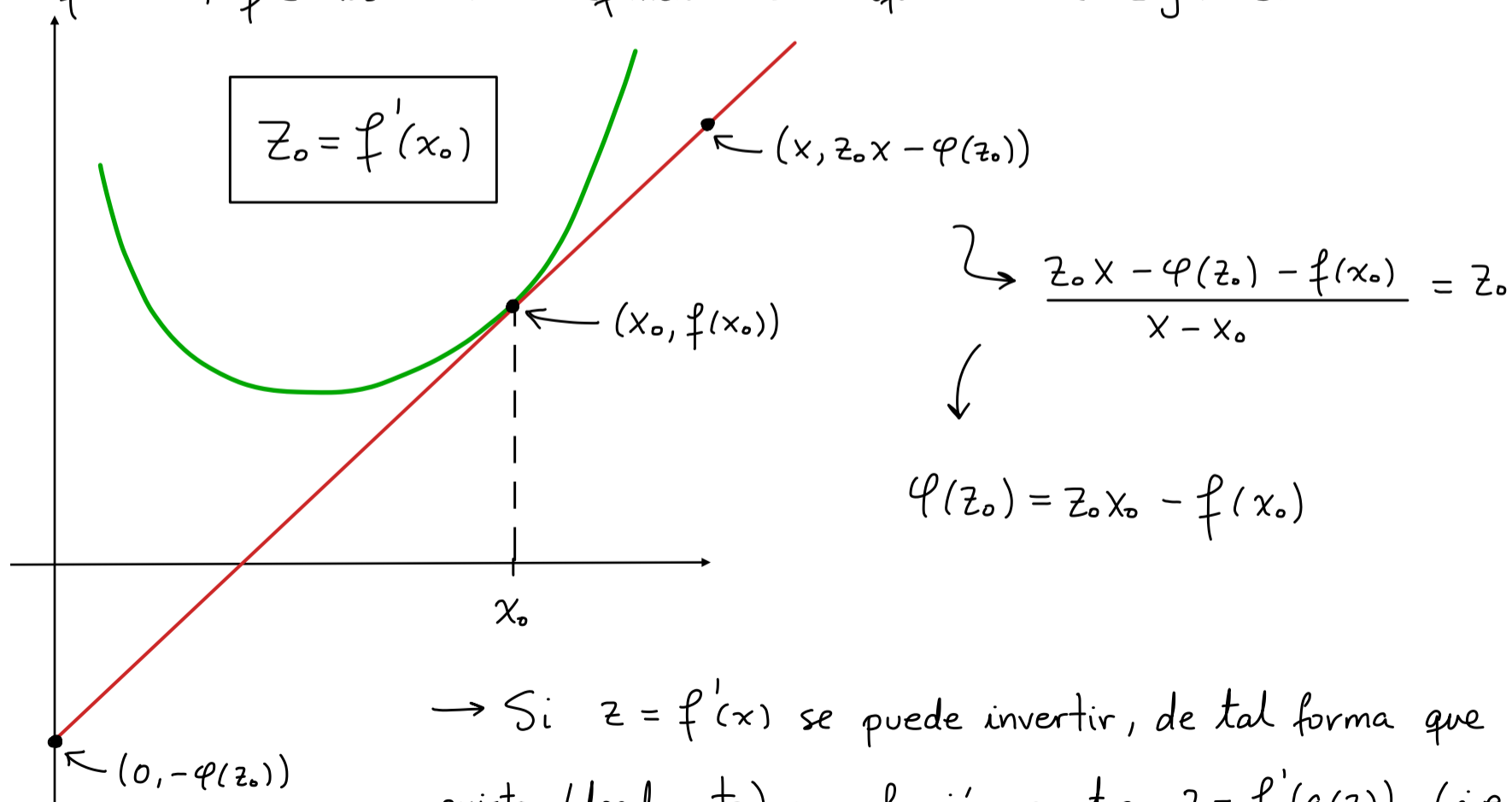
$$f''(x) \neq 0 \Rightarrow \begin{aligned} &\text{Existe una función } g \text{ tal que} \\ &z = f'(g(z)) \\ &\text{(i.e. } x \equiv g(z)). \end{aligned}$$

La función $z \mapsto \varphi(z)$ que estamos buscando se construye de la siguiente forma.

Comenzando con x , evaluamos $f'(x)$ y hacemos $z = f'(x)$.

$\varphi(z)$ será entonces el negativo del punto de corte (con el eje y) de la recta con pendiente z que pasa por el punto $(x, f(x))$.

A partir de esta definición "geométrica" de $\varphi(z)$ es fácil obtener una "fórmula", que nos dará la definición de transformada de Legendre.



\rightarrow Si $z = f'(x)$ se puede invertir, de tal forma que exista (localmente) una función g t.q. $z = f'(g(z))$ (i.e.

t.q. $x = g(z)$), entonces definimos:

Para una función $f(x)$ que cumple con las propiedades discutidas arriba, se define la transformada de Legendre como la función

$$\mathcal{L}f(z) := z g(z) - f(g(z))$$

Antes de pasar al caso de varias dimensiones, veamos cómo se usa la transformada de Legendre para pasar de la descripción Lagrangiana a la descripción Hamiltoniana de la dinámica clásica - por ahora en el caso de 1 grado de libertad -

$L(q, \dot{q}) \rightarrow$ queremos considerar el momento canónico $p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}}$ como variable independiente. La condición requerida es, por lo tanto, que $\frac{\partial^2 L}{\partial \dot{q}^2} \neq 0$. Si esto es así, podemos despejar $\dot{q} = \dot{q}(q, p)$ (aquí estamos dejando "quieta" a $q \dots$)

$$\rightarrow H(q, p) := \mathcal{L}L(q, p) = p \dot{q}(q, p) - L(q, \dot{q}(q, p)).$$

Ejemplo.

Oscilador armónico $\rightarrow L(q, \dot{q}) = \frac{1}{2} m \dot{q}^2 - \frac{1}{2} k q^2$.

$$p := \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = m \dot{q} ; \quad \frac{\partial^2 L}{\partial \dot{q}^2} = m > 0 \text{ (vemos que el caso } m=0 \text{ sería problemático)}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \dot{q} = \dot{q}(q, p) = \frac{p}{m} &\rightarrow H(q, p) = p \cdot \frac{p}{m} - \left(\frac{1}{2} m \left(\frac{p}{m} \right)^2 - \frac{1}{2} k q^2 \right) \\ &= \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} k q^2 \end{aligned}$$

Veamos ahora qué sucede con las ecuaciones de movimiento.

En el formalismo Lagrangiano tenemos $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = \frac{\partial L}{\partial q}$.

Para $H(q, p)$ podemos calcular:

$$\begin{aligned} \rightarrow \frac{\partial H}{\partial q} &= \frac{\partial}{\partial q} (p \dot{q}(q, p) - L(q, \dot{q}(q, p))) = p \frac{\partial \dot{q}}{\partial q} - \frac{\partial L}{\partial q} - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \frac{\partial \dot{q}}{\partial q} \\ &= -\frac{\partial L}{\partial q} = -\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = -\dot{p} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \frac{\partial H}{\partial p} &= \frac{\partial}{\partial p} (p \dot{q}(q, p) - L(q, \dot{q}(q, p))) = \dot{q}(q, p) + p \frac{\partial \dot{q}}{\partial p} - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \frac{\partial \dot{q}}{\partial p} \\ &= \dot{q} \end{aligned}$$

Hemos obtenido las ecuaciones de Hamilton:

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p}, \quad \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q}$$

Si escribimos $\gamma(t) = (q(t), p(t))$ para las curvas solución de las ecs. de Hamilton, vemos que se tiene, de forma equivalente,

$$\dot{\gamma}(t) = J \vec{\nabla} H(\gamma(t)), \quad \text{con } J = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

Esto nos deja entrever que la función hamiltoniana H define, de cierta forma, un campo vectorial cuyo flujo son las ecuaciones de movimiento. La matriz J , que puede ser vista como una "forma cuadrática, antisimétrica, no-degenerada" (i.e. una forma simpléctica) juega un papel importante en la formulación general de la dinámica clásica Hamiltoniana.