

# Introduzione al Calcolo delle Variazioni

[File scaricato da <http://www.extrabyte.info>]

## 1 Calcolo variazionale - Equazione di Eulero

Consideriamo una funzione reale  $y = y(x)$  con  $y(x) \in C^1(\mathbb{R})$ , i.e.  $y = y(x)$  è continua in  $\mathbb{R}$  ed è ivi dotata di derivata prima continua. In tale ipotesi, per ogni  $x \in \mathbb{R}$  sono univocamente definiti i numeri reali  $y(x)$  e  $y'(x)$ . La coppia ordinata  $(x, y(x))$  descrive il diagramma cartesiano della funzione  $y(x)$ :

$$\Gamma = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid -\infty < x < +\infty, y = y(x)\}$$

Assegnato ad arbitrio il dominio internamente connesso  $D \subseteq \mathbb{R}^2$  tale che  $\Gamma \cap D \neq \emptyset$ , denotiamo con  $\gamma_D$  l'arco di  $\Gamma$  contenuto in  $D$ . Cioè:

$$\gamma_D = \Gamma \cap D$$

Per un'assegnata funzione  $y(x) \in C^1(\mathbb{R})$  e per  $x$  variabile in un opportuno sottoinsieme di  $\mathbb{R}$ , la coppia ordinata  $(x, y(x))$  descrive l'arco  $\gamma_D$ . Di contro, per tutte le funzioni  $y(x) \in C^1(\mathbb{R})$ , la coppia ordinata  $(x, y(x))$  descrive la totalità degli archi  $\gamma_D$  contenuti nel dominio. Possiamo poi considerare una funzione:

$$f : D \times \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R}, \quad (x, y, y') \rightarrow f(x, y, y') \quad (1)$$

Evidentemente:

$$D \times \mathbb{R} = \{(x, y, y') \in \mathbb{R}^3 \mid (x, y) \in D, y' \in \mathbb{R}\} \quad (2)$$

Osserviamo che  $x, y, y'$  non sono variabili indipendenti, giacchè è  $y = y(x)$  e  $y' = y'(x)$ , per cui viene a definirsi la funzione composta  $\psi(x) = f[x, y(x), y'(x)]$ . Assumendo  $f$  continua in  $D \times \mathbb{R}$ , per un noto teorema si ha:

$$\left. \begin{array}{l} f \text{ è continua in } D \times \mathbb{R} \\ y(x), y'(x) \text{ continue in } \mathbb{R} \end{array} \right) \implies \psi(x) \text{ è continua in } A \subseteq \mathbb{R}$$

Supponendo - senza perdita di generalità - che  $A$  sia un intervallo, risulta dotato di senso l'integrale definito  $\int_{x_1}^{x_2} \psi(x) dx$ , per  $x_1, x_2 \in A$ . Per  $x_1 < x_2$  il dominio di integrazione è l'intervallo  $[x_1, x_2]$ .

**Esempio 1** Sia dato il dominio di  $\mathbb{R}^2$ :

$$D = \left\{ (x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid 0 \leq x \leq 1, 0 \leq y \leq \frac{1}{2} \right\}$$

e la funzione:

$$f : D \times \mathbb{R} \longrightarrow \mathbb{R} \\ (x, y, y') \rightarrow f(x, y, y')$$

tale che:

$$f(x, y, y') = \sqrt{x} + y - y', \quad \forall y(x) \in C^1(\mathbb{R})$$

Prendendo  $y(x) = x^2$ :

$$\psi(x) = \sqrt{x} + x^2 - 2x,$$

che è manifestamente continua in  $A = [0, +\infty)$ . Pertanto, ha senso l'integrale definito  $\int_{x_1}^{x_2} \psi(x) dx$ ,  $\forall x_1, x_2 \in A$ .

**Osservazione 2**  $\int_{x_1}^{x_2} \psi(x) dx = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y(x), y'(x)] dx$  assume valori diversi al variare di  $y(x)$  in  $C^1(\mathbb{R})$ . In altri termini, l'integrale definito  $\int_{x_1}^{x_2} f[x, y(x), y'(x)] dx$  è una funzione della funzione  $y(x)$  o, ciò che è lo stesso, della curva  $y = y(x)$  per  $x \in [x_1, x_2]$ .

**Esempio 3** Riprendiamo l'esempio precedente.

Per  $y(x) = x^2$ :

$$\psi(x) = \sqrt{x} + x^2 - 2x$$

Assumendo  $[x_1, x_2] = [0, 1]$ :

$$\int_0^1 \psi(x) dx = \int_0^1 (\sqrt{x} + x^2 - 2x) dx = 0$$

Per  $y(x) = x^3$ :

$$\psi(x) = \sqrt{x} + x^3 - 3x^2,$$

onde:

$$\int_0^1 \psi(x) dx = \int_0^1 (\sqrt{x} + x^3 - 3x^2) dx = -\frac{1}{12}$$

In tal modo abbiamo introdotto una nuova nozione di funzione. Più specificatamente, accanto alla definizione di funzione di punto:

$$g : X \rightarrow \mathbb{R}, \quad X \subseteq \mathbb{R}^n, \\ x \rightarrow g(x) \tag{3}$$

abbiamo la definizione di *funzione di linea*:

$$J : C^1(\mathbb{R}) \longrightarrow \mathbb{R}, \\ y(x) \rightarrow J(y) \tag{4}$$

dove:

$$J(y) \stackrel{def}{=} \int_{x_1}^{x_2} f[x, y(x), y'(x)] dx, \tag{5}$$

Infatti, mentre la legge (3) associa a un punto di  $x \in X \subseteq \mathbb{R}^n$  un numero reale  $g(x)$ , la legge (4) associa a una *linea*  $y(x) \in C^1(\mathbb{R})$  un numero reale  $J(y)$ . Alcuni autori utilizzano la notazione  $J[y]$  per evidenziare il fatto che  $J$  non è una funzione della variabile reale  $y$ , ma della funzione  $y(x)$ . Chiamiamo la legge (4) **funzionale di  $y$** .

A questo punto ci poniamo il problema della ricerca degli estremi assoluti del funzionale  $J(y)$ . Procediamo sulla falsariga della ricerca degli estremi di una funzione reale di una variabile reale, partendo dalla determinazione degli estremi relativi.

Senza perdita di generalità, continuiamo a supporre  $x_1 < x_2$ , quindi consideriamo i punti  $P_1(x_1, y_1), P_2(x_2, y_2) \in \mathring{D}$  in modo da poter definire la famiglia di curve:

$$\mathcal{F} = \left\{ \gamma : y = y(x) \mid y(x) \in C^1([x_1, x_2]), y(x_1) = y_1, y(x_2) = y_2, \gamma \subset D \right\}, \quad (6)$$

come illustrato in fig. 1. Cioè,  $\mathcal{F}$  è l'insieme dei grafici  $y = y(x) \in C^1([x_1, x_2])$  aventi per estremi i punti  $P_1, P_2$  e contenuti in  $D$ .

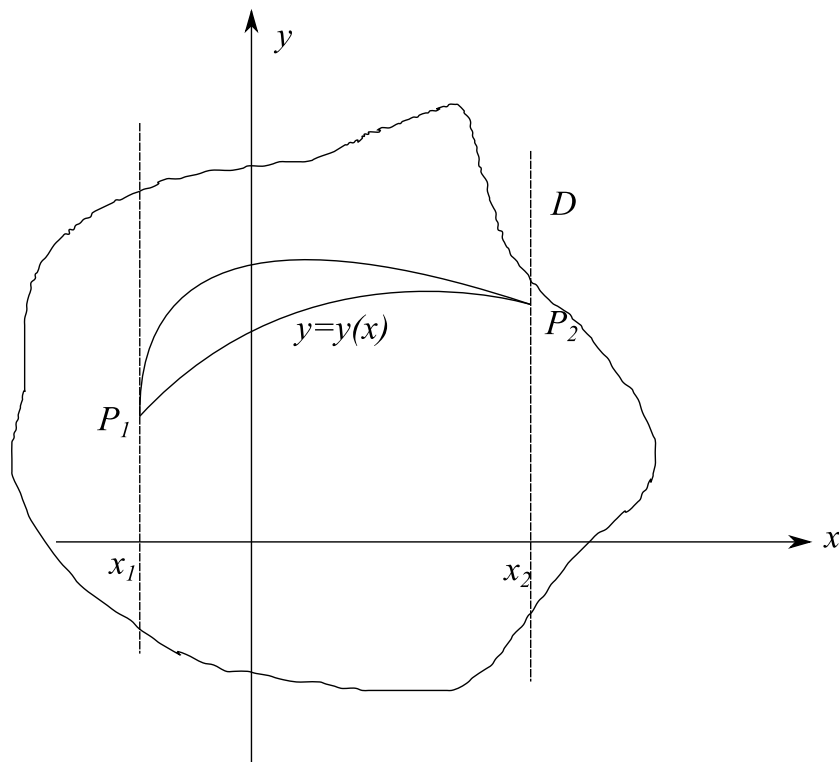


Figure 1: La famiglia (6) è l'insieme delle curve regolari passanti per i punti  $P_1, P_2$  e contenute nel dominio  $D$ .

Premettiamo la seguente definizione:

**Definizione 4** Assegnata la curva  $\gamma_0 \in \mathcal{F}$  di equazione  $y = y_0(x)$  e un numero reale  $\varepsilon > 0$ , chiamiamo  $\varepsilon$ -**intorno** di  $\gamma_0$  (o di  $y_0(x)$ ), il sottoinsieme di  $\mathcal{F}$ :

$$I_\varepsilon[y_0(x)] = \{y(x) \in \mathcal{F} \mid |y(x) - y_0(x)| \leq \varepsilon, \forall x \in [x_1, x_2]\}$$

In parole povere, un  $\varepsilon$ -intorno di  $\gamma_0 \in \mathcal{F}$  è l'insieme delle curve di  $\mathcal{F}$  le cui ordinate dei punti differiscono di un  $\varepsilon$  dalle ordinate dei punti di  $\gamma_0$ .

**Osservazione 5** Si noti l'analogia con la nozione di intorno di un punto  $x_0 \in \mathbb{R}$ :

$$I_\varepsilon(x_0) = \{x \in \mathbb{R} \mid |x - x_0| < \varepsilon\}$$

Abbiamo dunque:

**Definizione 6**  $\left. \begin{array}{l} \text{la curva } y_0(x) \in \mathcal{F} \\ \text{è una curva di minimo relativo per } J(y) \end{array} \right) \iff$   
 $\iff (\exists I_\varepsilon[y_0(x)] \mid y(x) \in I_\varepsilon[y_0(x)] \implies J(y) \geq J(y_0)$   
*In maniera simile:*  
 $\left. \begin{array}{l} \text{la curva } y_0(x) \in \mathcal{F} \\ \text{è una curva di massimo relativo per } J(y) \end{array} \right) \iff$   
 $\iff (\exists I_\varepsilon[y_0(x)] \mid y(x) \in I_\varepsilon[y_0(x)] \implies J(y) \leq J(y_0)$

**Definizione 7** Una curva  $y_0(x)$  che sia di minimo o di massimo relativo per  $J(y)$  è detta **estremante**.

**Lemma 8** Sia  $g(x) \in C^1([x_1, x_2])$ ,

$$\left. \begin{array}{l} \forall \eta(x) \in C^1([x_1, x_2]) \mid \eta(x_1) = \eta(x_2) = 0, \int_{x_1}^{x_2} g(x) \eta(x) dx = 0 \\ \implies g(x) = 0, \forall x \in [x_1, x_2] \end{array} \right) \implies$$

**Dimostrazione.** Procediamo per assurdo:  $\exists \xi \in (x_1, x_2) \mid g(\xi) > 0$   
 In forza della continuità di  $g(x)$ , ciò implica:

$$\exists I_\delta(\xi) = (\xi - \delta, \xi + \delta) \subset (x_1, x_2) \mid g(x) > 0, \forall x \in I_\delta(\xi)$$

La funzione  $\eta(x)$  è arbitraria, per cui scegliamo:

$$\eta(x) = \begin{cases} 0, & x \in [x_1, \xi - \delta] \\ [x - (\xi - \delta)]^2 [x - (\xi + \delta)]^2, & x \in I_\delta(\xi) \\ 0, & x \in [\xi + \delta, x_2] \end{cases}$$

Risulta  $\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$ , mentre la derivata è:

$$\eta'(x) = \begin{cases} 0, & x \in [x_1, \xi - \delta] \\ 2[x - (\xi - \delta)][x - (\xi + \delta)]^2 + 2[x - (\xi - \delta)]^2[x - (\xi + \delta)], & x \in I_\delta(\xi) \\ 0, & x \in [\xi + \delta, x_2] \end{cases}$$

La derivata prima  $\eta'(x)$  è manifestamente continua in  $[x_1, \xi - \delta)$ ,  $I_\delta(\xi)$  e in  $(\xi + \delta, x_2]$ . Studiamo il suo comportamento nei punti di raccordo  $\xi \pm \delta$ , dove  $\eta'(x)$  può avere al più una discontinuità di prima specie. Abbiamo:

$$\begin{aligned} \lim_{x \rightarrow (\xi - \delta)^-} \eta'(x) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow (\xi - \delta)^+} \eta'(x) = 0 &\implies \lim_{x \rightarrow (\xi - \delta)} \eta'(x) = 0 \\ \lim_{x \rightarrow (\xi + \delta)^-} \eta'(x) = 0, \quad \lim_{x \rightarrow (\xi + \delta)^+} \eta'(x) = 0 &\implies \lim_{x \rightarrow (\xi + \delta)} \eta'(x) = 0 \end{aligned}$$

Quindi la funzione  $\eta(x)$  ha derivata continua in  $[x_1, x_2]$ . Inoltre:

$$\int_{x_1}^{x_2} g(x) \eta(x) dx = \int_{\xi - \delta}^{\xi + \delta} \underbrace{g(x) [x - (\xi - \delta)]^2 [x - (\xi + \delta)]^2}_{>0} dx > 0,$$

ma ciò è assurdo, poichè per ipotesi l'integrale è nullo, donde l'asserto. ■

Ciò premesso, sussiste il teorema:

**Teorema 9** *Assegnato il funzionale (5) dove  $f \in C^2(D \times \mathbb{R})$ , condizione necessaria affinché  $y_0(x) \in C^1([x_1, x_2])$  sia estremante per  $J(y)$  è che  $y_0(x)$  sia un integrale dell'equazione differenziale:*

$$f_y(x, y, y') - \frac{d}{dx} f_{y'}(x, y, y') = 0 \quad (7)$$

**Dimostrazione.** Per definizione di estremante:

$$\exists I_\varepsilon[y_0(x)] \mid y(x) \in I_\varepsilon[y_0(x)] \implies J(y) \geq J(y_0) \text{ [oppure } J(y) \leq J(y_0)]$$

Senza perdita di generalità supponiamo che valga la prima, cioè  $J(y) \geq J(y_0)$ . Sia  $\eta(x) \in C^1([x_1, x_2]) \mid \eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$ , per cui consideriamo la funzione:

$$y(x) = y_0(x) + \lambda \eta(x), \quad \lambda \in \left[ -\frac{\varepsilon}{M}, \frac{\varepsilon}{M} \right], \quad (8)$$

dove  $M = \max_{[x_1, x_2]} |\eta(x)|$ . Risulta:

$$\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0 \implies y(x_1) = y_0(x_1), \quad y(x_2) = y_0(x_2)$$

Inoltre:

$$|y(x) - y_0(x)| = |\lambda\eta(x)| = |\lambda| |\eta(x)| \leq \frac{\varepsilon}{M} |\eta(x)| \leq \varepsilon$$

Quindi:

$$y(x) \in I_\varepsilon [y_0(x)] \implies J(y_0 + \lambda\eta) \geq J(y_0)$$

L'espressione di  $J(y_0 + \lambda\eta)$  è:

$$J(y_0 + \lambda\eta) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y_0(x) + \lambda\eta(x), y_0'(x) + \lambda\eta'(x)] dx$$

Siccome  $y_0(x)$  è assegnata, si ha che  $J(y_0 + \lambda\eta)$  si riduce a una funzione reale della variabile reale  $\lambda$  (per un'assegnata  $\eta(x)$ ). Scriviamo dunque:

$$F(\lambda) \stackrel{def}{=} J(y_0 + \lambda\eta) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y_0(x) + \lambda\eta(x), y_0'(x) + \lambda\eta'(x)] dx,$$

dove:

$$F: \left[-\frac{\varepsilon}{M}, \frac{\varepsilon}{M}\right] \rightarrow \mathbb{R}$$

Per ipotesi la curva  $y_0(x)$  è un estremante per il funzionale  $J$ . Ciò implica che il punto  $\lambda = 0$  è un estremante per la funzione  $F$ . Abbiamo dunque:

$$\left. \begin{array}{l} F \text{ è derivabile in } \left[-\frac{\varepsilon}{M}, \frac{\varepsilon}{M}\right] \\ 0 = \lambda \in \left(-\frac{\varepsilon}{M}, \frac{\varepsilon}{M}\right) \end{array} \right) \implies F'(0) = 0$$

Calcoliamo  $F'(\lambda)$ :

$$\begin{aligned} F'(\lambda) &= \int_{x_1}^{x_2} \frac{d}{d\lambda} f[x, y_0(x) + \lambda\eta(x), y_0'(x) + \lambda\eta'(x)] dx \\ &= \int_{x_1}^{x_2} \{f_y[x, y_0(x) + \lambda\eta(x), y_0'(x) + \lambda\eta'(x)] \cdot \eta(x) \\ &\quad + f_{y'}[x, y_0(x) + \lambda\eta(x), y_0'(x) + \lambda\eta'(x)] \cdot \eta'(x)\} dx \end{aligned}$$

Quindi:

$$\begin{aligned} F'(0) = 0 &\iff \int_{x_1}^{x_2} \{f_y[x, y_0(x), y_0'(x)] \cdot \eta(x) + f_{y'}[x, y_0(x), y_0'(x)] \cdot \eta'(x)\} dx = 0 \\ &\iff \int_{x_1}^{x_2} f_y[x, y_0(x), y_0'(x)] \cdot \eta(x) dx + \int_{x_1}^{x_2} f_{y'}[x, y_0(x), y_0'(x)] \cdot \eta'(x) dx = 0 \end{aligned}$$

Il secondo integrale può essere calcolato per parti:

$$\int_{x_1}^{x_2} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)] \cdot \eta'(x) dx = \underbrace{\eta(x) f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)]}_{=0} \Big|_{x_1}^{x_2} - \int_{x_1}^{x_2} \eta(x) \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)] dx$$

cosicchè:

$$\int_{x_1}^{x_2} \left\{ f_y [x, y_0(x), y'_0(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)] \right\} \cdot \eta(x) dx = 0 \quad (9)$$

La (9) deve essere verificata per ogni  $\eta(x) \in C^1([x_1, x_2])$  tale che  $\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$ . Ciò implica (per il lemma 8):

$$f_y [x, y_0(x), y'_0(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)] = 0,$$

cioè l'asserto. ■

**Definizione 10** *L'equazione differenziale (7) è l'equazione di Eulero<sup>1</sup> relativa al funzionale (5).*

Esaminiamo la struttura matematica dell'equazione di Eulero. Iniziamo con l'osservare che per la determinazione di  $\frac{d}{dx} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)]$  non possiamo applicare il teorema di derivazione delle funzioni composte, poichè non abbiamo fatto alcuna ipotesi sull'esistenza della derivata seconda  $y''(x)$ . Ciò dipende dalla eventuale presenza degli zeri della derivata parziale seconda  $f_{y'y'}(x, y, y')$ . Infatti:

**Proposizione 11**

$$\forall f \in C^2(D \times \mathbb{R}), \exists \left( \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y'}{\Delta x} \right) \in \mathbb{R} \iff \forall x \in \mathbb{R}, f_{y'y'} [x, y(x), y'(x)] \neq 0$$

**Dimostrazione.** Poniamo per definizione:

$$F(x) \stackrel{def}{=} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] \quad (10)$$

Quindi:

$$\frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] = \frac{dF}{dx} = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta F}{\Delta x}, \quad (11)$$

<sup>1</sup>Nella notazione di Leibniz l'equazione di Eulero si scrive:

$$\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0$$

dove

$$\begin{aligned}
 \Delta F &= F(x + \Delta x) - F(x) \\
 &= f_{y'}[x + \Delta x, y(x + \Delta x), y'(x + \Delta x)] - f_{y'}[x, y(x), y'(x)] \\
 &= f_{y'}(x + \Delta x, y + \Delta y, y' + \Delta y') - f_{y'}(x, y, y') \\
 &= \Delta f_{y'}
 \end{aligned} \tag{12}$$

La funzione  $f_{y'}(x, y, y')$  è manifestamente differenziabile, onde per il teorema del differenziale totale:

$$\Delta f_{y'} = df_{y'} + o(\rho), \tag{13}$$

In questa equazione  $df_{y'}$  è il differenziale totale:

$$df_{y'} = f_{y'x}(x, y, y') \Delta x + f_{y'y}(x, y, y') \Delta y + f_{y'y'}(x, y, y') \Delta y' \tag{14}$$

Inoltre:  $\rho = \sqrt{(\Delta x)^2 + (\Delta y)^2 + (\Delta y')^2}$ , mentre  $o(\rho)$  è un infinitesimo di ordine superiore a  $\rho$  per  $\rho \rightarrow 0$ . Vediamo come scrivere in maniera concisa l'infinitesimo  $o(\rho)$ . Più precisamente, scriviamo  $o(\rho)$  come  $\omega(\rho)\rho$ , dove  $\omega(\rho)$  è un infinitesimo per  $\rho \rightarrow 0$ . Infatti:

$$\lim_{\rho \rightarrow 0} \omega(\rho) = 0 \implies \lim_{\rho \rightarrow 0} \frac{\omega(\rho)\rho}{\rho} = 0$$

Cioè  $\omega(\rho)\rho$  è un infinitesimo di ordine superiore  $\rho$ . Quindi:

$$\Delta f_{y'} = df_{y'} + \omega(\rho)\rho$$

Dividendo per  $\Delta x$  e tenendo conto della (12):

$$\begin{aligned}
 \frac{\Delta F}{\Delta x} &= f_{y'x}[x, y(x), y'(x)] + f_{y'y}[x, y(x), y'(x)] \frac{\Delta y}{\Delta x} + \\
 &+ f_{y'y'}[x, y(x), y'(x)] \frac{\Delta y'}{\Delta x} + \omega(\rho) \sqrt{1 + \left(\frac{\Delta y}{\Delta x}\right)^2 + \left(\frac{\Delta y'}{\Delta x}\right)^2}
 \end{aligned} \tag{15}$$

Osserviamo che:

$$\begin{aligned}
 y(x), y'(x) \text{ continue} &\implies \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \Delta y = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \Delta y' = 0 \implies \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \rho = 0 \implies \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \omega(\rho) = 0 \\
 y \text{ è derivabile} &\implies \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x} = y'(x),
 \end{aligned}$$



per cui eseguendo nella (15) l'operazione di passaggio al limite per  $\Delta x \rightarrow 0$ , si ottiene:

$$\begin{aligned} \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta F}{\Delta x} &= f_{y'x} [x, y(x), y'(x)] + f_{y'y} [x, y(x), y'(x)] y'(x) + \\ &+ f_{y'y'} [x, y(x), y'(x)] \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y'}{\Delta x} + \left[ \underbrace{\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \omega(\rho)}_{=0} \right] \left[ \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \sqrt{1 + \left( \frac{\Delta y}{\Delta x} \right)^2 + \left( \frac{\Delta y'}{\Delta x} \right)^2} \right] \\ &= f_{y'x} [x, y(x), y'(x)] + f_{y'y} [x, y(x), y'(x)] y'(x) + f_{y'y'} [x, y(x), y'(x)] \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y'}{\Delta x}, \end{aligned}$$

da cui possiamo ricavare  $\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y'}{\Delta x}$  (tenendo conto della (11)):

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y'}{\Delta x} = \frac{\frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] - f_{y'x} [x, y(x), y'(x)] - f_{y'y} [x, y(x), y'(x)] y'(x)}{f_{y'y'} [x, y(x), y'(x)]},$$

da cui l'asserto. ■

Dalla proposizione appena dimostrata, segue che per  $f_{y'y'} [x, y(x), y'(x)] \neq 0$ , risulta:

$$\frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] = f_{y'x} (x, y, y') + f_{y'y} (x, y, y') \cdot y' + f_{y'y'} (x, y, y') \cdot y'',$$

per cui l'equazione di Eulero, nella notazione apicale di Lagrange, si scrive:

$$a(x, y, y') \cdot y'' + b(x, y, y') \cdot y' = c(x, y, y'), \quad (16)$$

dove:

$$\begin{aligned} a(x, y, y') &\stackrel{def}{=} f_{y'y'}(x, y, y') \\ b(x, y, y') &\stackrel{def}{=} f_{y'y}(x, y, y') \\ c(x, y, y') &\stackrel{def}{=} -f_{y'x}(x, y, y') + f_{y'}(x, y, y') \end{aligned}$$

Nella notazione di Leibnitz:

$$\alpha(x) \frac{d^2 y}{dx^2} + \beta(x) \frac{dy}{dx} = \gamma(x) \quad (17)$$

dove:

$$\alpha(x) = a[x, y(x), y'(x)], \quad \beta(x) = b[x, y(x), y'(x)], \quad \gamma(x) = c[x, y(x), y'(x)]$$

Si tratta, dunque, di un'equazione differenziale ordinaria lineare del second'ordine nella  $y(x)$ . Si badi che le derivate parziali  $f_{y'y'}(x, y, y')$ ,  $f_{y'y}(x, y, y')$

sono i coefficienti dell'equazione, mentre  $f_{y'x}(x, y, y') - f_y(x, y, y')$  è il termine noto, giacchè la funzione  $f$  è nota, mentre l'incognita è la funzione  $y(x)$ . L'integrale generale è della forma  $y(x, c_1, c_2)$ , dove  $c_1, c_2$  sono costanti (reali) arbitrarie. Un integrale particolare è univocamente determinato dalle condizioni ai limiti  $y(x_1) = y_1, y(x_2) = y_2$ .

**Conclusion 12** *Per la proposizione 11, segue che l'equazione di Eulero (7) può essere scritta nella forma (16) per tutti i valori di  $x$  per i quali  $f_{y'y'}[x, y(x), y'(x)] \neq 0$ . Ne consegue che - per tali valori - la funzione  $f(x, y, y')$  non è mai una funzione lineare di  $y'$ . Cioè:*

$$\nexists A(x, y), B(x, y) \mid f(x, y, y') = A(x, y) + B(x, y) \cdot y'$$

**Osservazione 13** *Il teorema 9 fornisce una condizione necessaria ma non sufficiente affinché una curva  $y = y(x)$  sia una estremante del funzionale  $J(y)$ .*

Ciò suggerisce la seguente definizione:

**Definizione 14** *Si dice **estremale** del funzionale (5) ogni curva  $y = y(x)$  soluzione dell'equazione di Eulero relativa a  $J(y)$ .*

Pertanto, le (eventuali) curve estremanti di  $J(y)$  vanno ricercate tra le estremali relative al medesimo funzionale. Per maggiori dettagli rimandiamo a [?].

## 1.1 Casi particolari

Assegnato il funzionale:

$$J(y) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y(x), y'(x)] dx, \quad (18)$$

nella notazione di Leibnitz l'equazione di Eulero relativa a  $J(y)$  è:

$$\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0 \quad (19)$$

Esaminiamo il caso particolare in cui  $f$  non dipende da  $y$ :

$$J(y) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y'(x)] dx, \quad (20)$$

onde l'equazione di Eulero (19) si scrive:

$$\frac{d}{dx} \left( \frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0$$

Cioè:

$$f_{y'} [x, y'(x)] = c, \quad (21)$$

essendo  $c$  una costante reale.

Ne concludiamo che se  $f$  non dipende da  $y$ , l'equazione di Eulero si riduce all'equazione del prim'ordine (21).

**Esempio 15** *Assegnata la funzione  $f(x, y') = x - y'^2$ , consideriamo il funzionale:*

$$J(y) = \int_0^1 f[x, y'(x)] dx \quad (22)$$

*Determiniamo l'eventuale curva estremale passante per  $P_1(0, 1)$  e  $P_2(1, 2)$ .*

*Dobbiamo integrare l'equazione di Eulero con le condizioni ai limiti  $y(0) = 1$ ,  $y(1) = 2$ . È  $f(x, y')$  per cui l'equazione di Eulero si riduce a:*

$$f_{y'}(x, y') = c$$

Cioè:

$$y' = -\frac{c}{2},$$

da cui:

$$y(x) = -\frac{c}{2}x + c_1$$

*La curva estremale che stiamo cercando è  $y = y_0(x)$  tale che:*

$$\begin{cases} y_0(0) = 1 \\ y_0(1) = 2 \end{cases} \iff \begin{cases} c_1 = 1 \\ -\frac{c}{2} + c_1 = 2 \end{cases} ,$$

da cui:

$$c = -2, c_1 = 1$$

*Ne concludiamo che la curva estremale relativa al funzionale (22) e passante per  $P_1, P_2$  è il segmento di retta  $y_0(x) = x + 1$ .*

Passiamo ora al caso in cui  $f$  non dipende esplicitamente da  $x$ :

$$J(y) = \int_{x_1}^{x_2} f[y(x), y'(x)] dx \quad (23)$$

Sussiste la seguente proposizione:

**Proposizione 16** *Ogni integrale dell'equazione di Eulero relativa al funzionale (23) è un integrale dell'equazione differenziale del primo ordine:*

$$y' f_{y'}(y, y') - f(y, y') = c, \quad (24)$$

essendo  $c$  una costante reale. Viceversa, ogni integrale (con derivata prima priva di zeri al finito) dell'equazione (24), è un integrale dell'equazione di Eulero.

**Dimostrazione.**

$$\begin{aligned} & \frac{d}{dx} [y' f_{y'}(y, y') - f(y, y')] \\ &= y'' \cdot f_{y'}(y, y') + y' \frac{d}{dx} [f_{y'}(y, y')] - f_y(y, y') \cdot y' - f_{y'}(y, y') \cdot y'' \\ &= -y' \left[ f_y(y, y') - \frac{d}{dx} f_{y'}(y, y') \right] \end{aligned}$$

Cioè:

$$\frac{d}{dx} [y' f_{y'}(y, y') - f(y, y')] = -y' \left[ f_y(y, y') - \frac{d}{dx} f_{y'}(y, y') \right] \quad (25)$$

Sia  $y_0(x)$  è un integrale dell'equazione di Eulero. Quindi:

$$y_0(x) \mid f_y(y_0, y'_0) - \frac{d}{dx} f_{y'}(y_0, y'_0) = 0$$

Dalla (25):

$$\frac{d}{dx} [y'_0 f_{y'}(y_0, y'_0) - f(y_0, y'_0)] = 0 \implies y'_0 f_{y'}(y_0, y'_0) - f(y_0, y'_0) = c,$$

onde  $y_0(x)$  è un integrale dell'equazione (24). Riscriviamo ora la (25):

$$f_y(y, y') - \frac{d}{dx} f_{y'}(y, y') = -\frac{1}{y'} \frac{d}{dx} [y' f_{y'}(y, y') - f(y, y')] \quad (26)$$

Sia:

$$\tilde{y}_0(x) \mid \tilde{y}'_0(x) \neq 0, \tilde{y}'_0 f_{y'}(\tilde{y}_0, \tilde{y}'_0) - f(\tilde{y}_0, \tilde{y}'_0) = c$$

Dalla (26) si ha:

$$f_y(\tilde{y}_0, \tilde{y}'_0) - \frac{d}{dx} f_{y'}(\tilde{y}_0, \tilde{y}'_0) = 0$$

■

**Osservazione 17** Se la derivata prima  $\tilde{y}'_0(x)$  ha uno zero in  $\xi \in \mathbb{R}$ , nel limite per  $x \rightarrow \xi$  il secondo membro della (26) si presenta nella forma indeterminata  $\frac{0}{0}$ .

**Esempio 18** Consideriamo il funzionale:

$$J(y) = \int_0^1 f(x, y, y') dx,$$

con  $f(x, y, y') = y'^2$ . Determiniamo l'eventuale curva estremante di  $J(y)$  passante per  $P_1(0, 1)$ ,  $P_2(1, -1)$ .

Risulta  $f_y(x, y, y') = 0$ ,  $f_{y'}(x, y, y') = 2y'$ , per cui l'equazione di Eulero si scrive:

$$\frac{d}{dx}(2y') = 0 \iff y(x) = c_1x + c_2,$$

dove  $c_1, c_2$  sono costanti di integrazioni, i cui valori si calcolano imponendo il passaggio per i punti  $P_1, P_2$ :

$$\begin{cases} c_2 = 1 \\ c_1 + c_2 = -1 \end{cases},$$

cioè  $c_1 = 1$ ,  $c_2 = -2$ , per cui l'estremante cercata è il segmento di retta:

$$y_0(x) = -2x + 1$$

Il valore assunto su  $y_0(x)$  dal funzionale è:

$$J(y_0) = \int_0^1 f[x, y_0(x), y'_0(x)] dx = \int_0^1 y'_0(x)^2 dx = 4 \int_0^1 dx = 4$$

## 1.2 Variazione prima di $J(y)$

Alternativamente, l'equazione di Eulero può essere ricavata calcolando la *variazione prima* del funzionale  $J(y)$ . A tale scopo definiamo un operatore  $\delta$  che agisce alla stregua di un operatore differenziale rispetto alle variabili  $y, y'$ , cosicchè per ogni funzione  $f(x, y, y')$  derivabile, si ha:

$$\delta f = f_y(x, y, y') \delta y + f_{y'}(x, y, y') \delta y' \quad (27)$$

Quindi l'espressione formale di  $\delta$  è:

$$\delta = \delta y \frac{\partial}{\partial y} + \delta y' \frac{\partial}{\partial y'} \quad (28)$$

Tale operatore commuta con l'operatore di derivazione  $\frac{d}{dx}$ , nel senso che:

$$\left(\delta \frac{d}{dx}\right) f = \left(\frac{d}{dx} \delta\right) f, \forall f \text{ derivabile}$$

Sussiste perciò la seguente regola commutativa:

$$\delta \frac{d}{dx} = \frac{d}{dx} \delta \quad (29)$$

In maniera simile, l'operatore  $\delta$  agisce sulle funzioni di una sola variabile. Ad esempio, assegnata la funzione derivabile  $y(x)$ , si ha:

$$\delta y = y'(x) \delta x$$

In forza della proprietà (29) si ha  $\delta y' = \delta \left(\frac{d}{dx} y\right) = \frac{d}{dx} (\delta y) = (\delta y)'$ , per cui la (27) si riscrive:

$$\delta f = f_y(x, y, y') \delta y + f_{y'}(x, y, y') (\delta y)' \quad (30)$$

Applichiamo, dunque, l'operatore  $\delta$  al funzionale  $J(y)$ :

$$\delta J = \delta \int_{x_1}^{x_2} f[x, y(x), y'(x)] dx \quad (31)$$

Dalla definizione di  $\delta$  (eq. 27) vediamo che esso non agisce sulla variabile di integrazione, per cui possiamo portare tale operatore sotto il segno di integrale, ottenendo:

$$\begin{aligned} \delta J &= \int_{x_1}^{x_2} \delta f dx \\ &= \int_{x_1}^{x_2} \{f_y[x, y(x), y'(x)] \delta y + f_{y'}[x, y(x), y'(x)] (\delta y)'\} dx \\ &= \int_{x_1}^{x_2} f_y[x, y(x), y'(x)] \delta y dx + \int_{x_1}^{x_2} f_{y'}[x, y(x), y'(x)] (\delta y)' dx \end{aligned}$$

Al solito, eseguendo un'integrazione per parti nell'ultimo integrale:

$$\int_{x_1}^{x_2} f_{y'}[x, y(x), y'(x)] (\delta y)' dx = \underbrace{\delta y f_{y'}[x, y(x), y'(x)]}_{=0} \Big|_{x_1}^{x_2} - \int_{x_1}^{x_2} \frac{d}{dx} f_{y'}[x, y(x), y'(x)] \delta y dx$$

Quindi:

$$\delta J = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ f_y [x, y(x), y'(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] \right\} \delta y dx \quad (32)$$

In questa equazione  $\delta J$  è la **variazione prima** del funzionale  $J(y)$ . Moltiplicando primo e secondo membro della (9) per  $\lambda$ :

$$\int_{x_1}^{x_2} \left\{ f_y [x, y_0(x), y'_0(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y_0(x), y'_0(x)] \right\} \cdot \lambda \eta(x) dx = 0 \quad (33)$$

Confrontando la (32) con la (33) vediamo che  $\delta y = \lambda \eta(x)$ , per cui la (8) si scrive  $y(x) = y_0(x) + \delta y$ . In tal modo si giustifica l'annullarsi di  $\delta y f_{y'} [x, y(x), y'(x)]|_{x_1}^{x_2}$ , poichè  $\delta y(x_k) = \lambda \eta(x_k) = 0$ , con  $k = 1, 2$ . Se  $y_0(x)$  è un'estremante, la variazione prima  $\delta J$  dovrà annullarsi per ogni  $\delta y$ . Riprendendo la (32):

$$\delta J = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ f_y [x, y(x), y'(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] \right\} \delta y dx = 0, \quad \forall \delta y$$

per cui:

$$f_y [x, y(x), y'(x)] - \frac{d}{dx} f_{y'} [x, y(x), y'(x)] = 0$$

Cioè l'equazione di Eulero.

\*\*\*

Riprendiamo il sistema di equazioni differenziali di Hamilton:

$$\begin{cases} \dot{\mathbf{x}} = \mathbf{h}(\mathbf{x}, t) \\ \mathbf{x}(t_0) = \mathbf{x}_0 \end{cases}, \quad (34)$$

L'integrale particolare che soddisfa la condizione iniziale  $\mathbf{x}(t_0) = \mathbf{x}_0$  individua la traiettoria di fase  $\mathbf{x} = \mathbf{x}(t)$ , cioè:

$$q_k = q_k(t), \quad p_k = p_k(t), \quad t \in \mathbb{R}$$

Tale traiettoria definisce il *moto naturale del sistema*.

Risolviamo le equazioni di Hamilton per un sistema composto da una particella (non relativistica) vincolata a muoversi in assenza di forze su una retta  $r$ . Orientando l'asse  $x$  del sistema di assi coordinati lungo  $r$  e assumendo

come coordinate canoniche l'ascissa  $x$  della particella e il suo impulso  $p = m\dot{x}$ , l'hamiltoniana è:

$$H(p) = \frac{p^2}{2m} \quad (35)$$

Il sistema (34) si scrive:

$$\begin{cases} \dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p} \\ \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial x} \\ x(t_0) = x_0, p(t_0) = p_0 \end{cases} \quad (36)$$

Integrando, otteniamo - come ci si aspettava - un moto rettilineo ed uniforme con velocità scalare  $v_0 = \frac{p_0}{m}$ , onde la soluzione del problema di Cauchy (36) è la seguente funzione lineare:

$$x_*(t) = x_0 + v_0(t - t_0), \quad \forall t \in [t_0, +\infty) \quad (37)$$

che definisce il moto naturale del sistema. All'istante  $t_1 > t_0$  l'ascissa del punto materiale è:

$$x_1 = x_*(t_1) = x_0 + v_0(t_1 - t_0)$$

Prendiamo dunque in considerazione l'intervallo  $[t_0, t_1]$ . Siano  $x(t) \in C^1(\mathbb{R}) \mid x(t_0) = x_0, x(t_1) = x_1$  e  $f(t, x, \dot{x})$  definita in  $D \times \mathbb{R} \mid f \in C^2(D \times \mathbb{R})$ , dove  $D$  è un dominio internamente connesso di  $\mathbb{R}^2$  e contenente il diagramma orario  $x_*(t)$ . L'equazione di Eulero relativa al funzionale:

$$J(x) = \int_{t_0}^{t_1} f[t, x(t), \dot{x}(t)] dt, \quad (38)$$

è:

$$f_x(t, x, \dot{x}) - \frac{d}{dt} f_{\dot{x}}(t, x, \dot{x}) = 0$$

Nella notazione di Leibnitz:

$$\frac{\partial f}{\partial x} - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial f}{\partial \dot{x}} \right) = 0 \quad (39)$$

Tale equazione è della stessa forma delle equazioni di Lagrange (??) che nel caso in esame si riducono all'equazione:

$$\frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) = 0, \quad (40)$$



dove  $L$  è la lagrangiana della particella. Tale analogia suggerisce di porre  $f(t, x, \dot{x}) \equiv L(t, x, \dot{x})$ , per cui il funzionale  $J(x)$  è in realtà:

$$J(x) = \int_{t_0}^{t_1} L[t, x(t), \dot{x}(t)] dt$$

La lagrangiana è:

$$L(t, x, \dot{x}) = \frac{1}{2}m\dot{x}^2,$$

onde l'equazione di Eulero si scrive:

$$\ddot{x} = 0,$$

che conduce al moto naturale del sistema. In fig. 2 riportiamo accanto al diagramma orario del moto naturale, il diagramma orario di un cosiddetto **moto variato**, cioè il grafico di una funzione  $x(t) \neq x_*(t)$  avente in comune con la  $x_*(t)$  gli estremi.

In questo esempio specifico, abbiamo ricavato le equazioni di Lagrange partendo dal calcolo variazionale.

\*\*\*

I risultati precedenti si generalizzano a più funzioni. Più precisamente, consideriamo  $n$  funzioni  $y_k(x) \in C^1(\mathbb{R})$  e una funzione  $f$  delle  $2n+1$  variabili  $(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n)$ :

$$f : D \times \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$$

con  $(x, y_1, \dots, y_n) \in D \subseteq \mathbb{R}^{n+1}$ , dove  $D$  è un dominio internamente connesso. Assumiamo  $f \in C^2(D \times \mathbb{R}^n)$ , dopodichè definiamo il funzionale:

$$J(y_1, \dots, y_n) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, y_1(x), \dots, y_n(x), y'_1(x), \dots, y'_n(x)] dx \quad (41)$$

Anche qui notiamo l'analogia con la nozione di funzione di punto. Mentre una funzione  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  è una funzione di  $n$  punti  $x_1, x_2, \dots, x_n$ , un funzionale  $J(y_1, \dots, y_n)$  è una funzione di  $n$  linee  $y_1(x), y_2(x), \dots, y_n(x)$ .

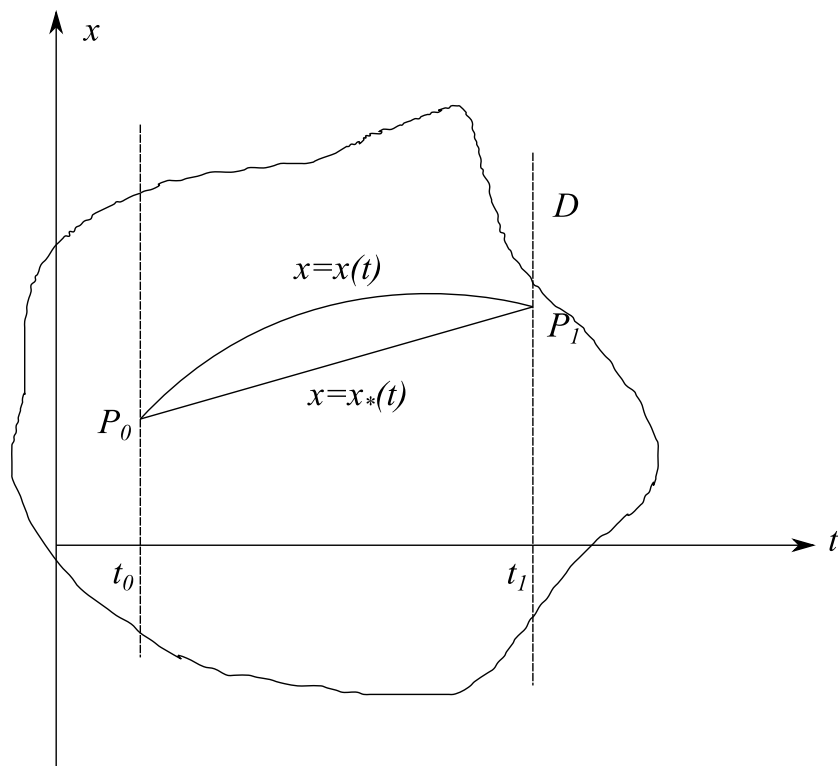


Figure 2: Assegnati i punti  $P_0(t_0, x_0), P_1(t_1, x_1) \in \mathring{D}$ , consideriamo la famiglia dei diagrammi orari passati per  $P_0, P_1$  e contenuti in  $D$ . Il diagramma estremante per il funzionale  $J(x)$  è il segmento  $x_*(t) = x_0 + v_0(t - t_0)$  che definisce il moto naturale del sistema.

La variazione prima di  $J$  è:

$$\begin{aligned}\delta J &= \int_{x_1}^{x_2} \delta f [x, y_1(x), \dots, y_n(x), y'_1(x), \dots, y'_n(x)] dx \\ &= \int_{x_1}^{x_2} \sum_{k=1}^n f_{y_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) \delta y_k dx + \\ &\quad + \int_{x_1}^{x_2} \sum_{k=1}^n f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) (\delta y_k)' dx\end{aligned}$$

Eseguendo un'integrazione per parti nell'ultimo integrale:

$$\begin{aligned}&\sum_{k=1}^n \int_{x_1}^{x_2} f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) (\delta y_k)' dx \\ &= \sum_{k=1}^n \left\{ \underbrace{[\delta y_k f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n)]_{x_1}^{x_2}}_{=0} - \int_{x_1}^{x_2} \delta y_k \frac{d}{dx} f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) dx \right\}\end{aligned}$$

$[\delta y_k f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n)]_{x_1}^{x_2} = 0$ , in quanto gli estremi sono assegnati ( $\implies \delta y_k(x_1) = \delta y_k(x_2) = 0$ ). Quindi:

$$\begin{aligned}\delta J &= \sum_{k=1}^n \int_{x_1}^{x_2} \left[ f_{y_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) - \frac{d}{dx} f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) \right] \delta y_k dx \\ &= 0, \quad \forall \delta y_k \\ &\implies f_{y_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) - \frac{d}{dx} f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) = 0, \quad k = 1, 2, \dots, n\end{aligned}$$

Ne concludiamo che se il sistema di funzioni  $[y_1^{(0)}(x), y_2^{(0)}(x), \dots, y_n^{(0)}(x)]$  è un estremante per il funzionale  $J(y_1, \dots, y_n)$ , allora è un integrale del sistema di equazioni differenziali del second'ordine nelle  $y_k(x)$  (*sistema di Eulero*):

$$f_{y_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) - \frac{d}{dx} f_{y'_k}(x, y_1, \dots, y_n, y'_1, \dots, y'_n) = 0, \quad k = 1, 2, \dots, n$$

Nella notazione di Leibnitz:

$$\frac{\partial f}{\partial y_k} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial f}{\partial y'_k} \right) = 0, \quad k = 1, 2, \dots, n$$

**Osservazione 19** *Utilizzando la notazione vettoriale:*

$$J(\mathbf{y}) = \int_{x_1}^{x_2} f[x, \mathbf{y}(x), \mathbf{y}'(x)] dx,$$

*il sistema di equazioni di Eulero relativo al funzionale  $J(\mathbf{y})$  si scrive:*

$$\frac{\partial f}{\partial \mathbf{y}} - \frac{d}{dx} \left( \frac{\partial f}{\partial \mathbf{y}'} \right) = 0$$