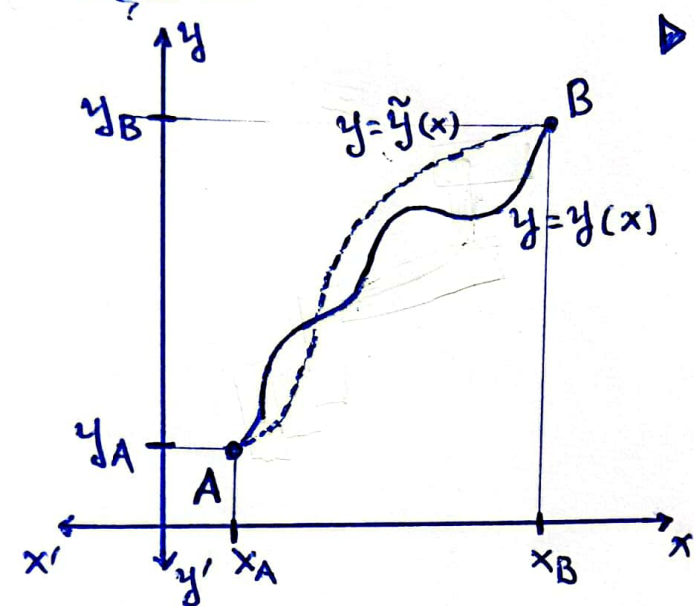


Ακρότατα συναρτησιακών

► Τα όσα ακολουθούν δεν αποσκοπούν στην αυστηρή θεμελίωση του λογισμού των μεταβολών αλλά στην ταχύτερη δυνατή εξοικείωση με την επίλυση προβλημάτων της Φυσικής που αφορούν στην μεγιστοποίηση ή ελαχιστοποίηση συναρτησιακών.

► Σχήμα 1



► Έστω επί του επιπέδου $x-y$ δύο τυχαία σημεία $A = (x_A, y_A)$ κ' $B = (x_B, y_B)$ όπου $x_B > x_A$. Έστω τυχαία καμπύλη $y = y(x)$ που συνδέει τα A κ' B .

► Έστω το ορισμένο ολοκλήρωμα
$$I = \int_{x_A}^{x_B} F(x, y(x), y'(x)) dx \quad (1)$$
 όπου η έκφραση για την F είναι γνωστή.

► Για κάθε x που επιλέξω η $y(x)$ μου επιστρέφει έναν πραγματικό αριθμό. Το ίδιο κ' η $y'(x)$, το ίδιο κ' η $F(\dots)$. Άρα οι y, y' κ' F είναι συναρτήσεις. Γενικότερα

αριθμός $\xrightarrow{\text{συνάρτηση}}$ αριθμός

► Για κάθε καμπύλη, για κάθε συνάρτηση $y(x)$ που επιλέξω το ορισμένο ολοκλήρωμα στο δεξιό μέλος της (1) μου επιστρέφει έναν αριθμό. Τα μαθηματικά αντικείμενα που έχουν αυτή την ιδιότητα καλούνται συναρτησιακά. Γενικότερα

συνάρτηση $\xrightarrow{\text{συναρτησιακό}}$ αριθμός

► Πρόβλημα: Ποια είναι η $y(x)$ που ελαχιστοποιεί το I ;

▶ Έστω μια ελάχιστη, πρακτικά αμελητέα παραμόρφωση της καμπύλης $y = y(x)$ του άξονα x . Τότε προκύπτει μια νέα καμπύλη $y = \tilde{y}(x)$ τέτοια ώστε $|ε_0(x)| \lll 1$ (2) όπου $ε_0(x) \equiv \tilde{y}(x) - y(x)$ (3).

▶ Εφόσον κ' η νέα καμπύλη συνδέει τα Α κ' Β θα ισχύει $y_A = y(x_A) = \tilde{y}(x_A)$ } (3) \Rightarrow $ε_0(x_A) = ε_0(x_B) = 0$ (4)
 $y_B = y(x_B) = \tilde{y}(x_B)$ }

▶ Η μικρή αυτή μεταβολή της $y(x)$ είναι λογικό ότι θα προκαλέσει μια μεταβολή (ίσως όχι αμελητέα) στην $y'(x)$. Ωστόσο εάν η παραμόρφωση της καμπύλης γίνει με «κοιλάκι» τρόπο (εξφυγήθηκε στο μάθημα) θα ισχύει $|ε_1(x)| \lll 1$ (5) όπου $ε_1(x) \equiv \tilde{y}'(x) - y'(x)$ (6).

▶ Άμεσα προκύπτει ότι: $ε_0'(x) \stackrel{(3)}{=} \varepsilon_1(x)$ (7)

▶ Στο εξής επιλέγω να συμβολίσω την ελάχιστη, πρακτικά αμελητέα (αλλά κ' «κοιλάκι») μεταβολή της $y(x)$ ως $\delta y(x)$, κ' την αντίστοιχη μεταβολή της $y'(x)$ ως $\delta y'(x)$. Πρακτικά θέτω $ε_0(x) \equiv \delta y(x)$ κ' $ε_1(x) \equiv \delta y'(x)$. Άρα $|\delta y(x)|, |\delta y'(x)| \lll 1$.

▶ Στον νέο από συμβολισμό οι σχέσεις (4) κ' (7) γίνονται $\delta y(x_A) = \delta y(x_B) = 0$ (8) και $[\delta y(x)]' = \delta y'(x)$ (9)

▶ Είδαμε ότι η μεταβολή δy προκαλεί μια αντίστοιχη μεταβολή $\delta y'$. Είναι λογικό ότι προκαλείται -επομένως- μια αντίστοιχη μεταβολή δF της F όπου

$$\delta F = F(x, y + \delta y, y' + \delta y') - F(x, y, y') \quad (10)$$

▶ Εφόσον $|\delta y|, |\delta y'| \lll 1$ αναπτύσσοντας κατά Taylor οι f^y τάξη προκύπτει

$$F(x, y + \delta y, y' + \delta y') = F(x, y, y') + \frac{\partial F}{\partial y} \delta y + \frac{\partial F}{\partial y'} \delta y' \quad (11)$$

► (10) $\xrightarrow{(11)}$ $\delta F = \frac{\partial F}{\partial y} \delta y + \frac{\partial F}{\partial y'} \delta y'$ (12)

► Προσοχή!!! $dF = \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy + \frac{\partial F}{\partial y'} dy'$ (13) όπου

$dy = \frac{dy}{dx} dx$ κι $dy' = \frac{dy'}{dx} dx$ οι στοιχειώδεις «μεταβολές» που προκαλούνται από την dx . Στην (12) δεν υπάρχει κάποιος όρος $(\dots) dx$!

► Γενικότερα αν $F = F(\psi(x), \varphi(x), \psi'(x), \varphi'(x), x)$ τότε

$$\delta F = \frac{\partial F}{\partial \psi} \delta \psi + \frac{\partial F}{\partial \varphi} \delta \varphi + \frac{\partial F}{\partial \varphi'} \delta \varphi' + \frac{\partial F}{\partial \psi'} \delta \psi' \quad (14)$$

κ.ο.κ.

► Είδαμε ότι η δy προκαλεί την $\delta y'$ κι εν συνεχεία των δF . Είναι λογικό ότι εν τέλει προκαλείται μια μεταβολή

$$\delta I = \delta \int F dx = \int F(x, y + \delta y, y' + \delta y') dx - \int F(x, y, y') dx = \quad (10)$$

$$\stackrel{(*)!}{=} \int \delta F dx \stackrel{(12)}{=} \int \frac{\partial F}{\partial y} \delta y + \frac{\partial F}{\partial y'} \delta y' dx \stackrel{(9)}{=} \quad (11)$$

$$= \int \frac{\partial F}{\partial y} \delta y + \frac{\partial F}{\partial y'} (\delta y)' dx =$$

$$= \int \frac{\partial F}{\partial y} \delta y + \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \delta y \right)' - \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right)' \delta y dx \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \delta I = \int_{x_A}^{x_B} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \delta y \right)' dx + \int_{x_A}^{x_B} \left[\frac{\partial F}{\partial y} - \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right)' \right] \delta y dx \quad (15)$$

► Πρακτικότερα (βλ. *!) ότι ουσιαστικά αποδείξαμε πως

$$\delta \int F dx = \int \delta F dx$$

δηλαδή ότι μπορούμε να εναλλάξουμε το "δ" με το "∫".

► Στην απόδειξη της (15) χάριν συντομίας αντικαταστήσαμε το "∫" με το "∫" $\int_{x_A}^{x_B}$.

► Έχουμε: $\int_A^B \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \delta y \right)' dx = \left[\frac{\partial F}{\partial y'} \delta y \right]_{x=x_A}^{x=x_B} \stackrel{(8)}{=} 0 \quad (16)$

► $(15), (16) \Rightarrow \delta I = \int_{x=x_A}^{x=x_B} \left[\frac{\partial F}{\partial y} - \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right)' \right] \delta y dx \quad (17)$

► Αναγκαία συνθήκη ελαχιστοποίησης:

Αν η $y(x)$ ελαχιστοποιεί το I τότε $\delta I = 0$ ανεξαρτήτως
 της επιλογής μας για το $\delta y(x)$, δηλαδή για κάθε ~~επιλογή~~
 μεταβολή $\delta y(x)$. Σχηματικά:

$$\boxed{y(x) \text{ ελαχιστοποιεί } I} \implies \boxed{\delta I = 0 \forall \delta y} \quad (18)$$

► $(17) \stackrel{(18)}{\implies} \frac{\partial F}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right) = 0 \quad (19)$

► Η (19) καλείται εξίσωση Euler-Lagrange. Από την λύση της, σε συνδυασμό με τις συνοριακές συνθήκες $y(x_A) = y_A$ & $y(x_B) = y_B$ προκύπτει η $y(x)$ που συνδέει τα A & B προσδίδοντας στο I μια "στάσιμη" τιμή.

► Η "στάσιμη" αυτή τιμή μπορεί να είναι μέγιστο ή ελάχιστο ή κάτι αντίστοιχο με τα σχηματικά σημεία ή σημεία καμπής που προκύπτουν κατά την αναζήτηση ~~των~~ ακρότατων των συναρτήσεων.

► Προσοχή!!! Ο όρος $\left[\frac{\partial F}{\partial y'} \delta y \right]_{x=x_A}^{x=x_B}$ μηδενίζεται εξαιτίας των ειδικών συνοριακών συνθηκών (4) . Υπό άλλες συνοριακές συνθήκες ο όρος αυτός θα εμφανιζόταν στο δεξιό μέλος της (17) ως ένας επιπλέον «συνοριακός» όρος. Τέτοιοι «συνοριακοί» όροι εμφανίζονται εν γένει στα αντίστοιχα προβλήματα της κλασικής θεωρίας πεδίου & (ειδικότερα) της γενικής σχετικότητας και η εξάλειψή τους δεν θα πρέπει να θεωρείται πάντοτε δεδομένη.

$$\triangleright \textcircled{13} \Rightarrow dF = \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy + \frac{\partial F}{\partial y'} dy' \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{dF}{dx} = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{dy}{dx} + \frac{\partial F}{\partial y'} \frac{dy'}{dx} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{dF}{dx} = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{dy}{dx} + \left(\frac{\partial F}{\partial y'} y' \right)' - \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right)' y' \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{dF}{dx} = \frac{\partial F}{\partial x} + (\dots)' + \frac{dy}{dx} \cdot \underbrace{\left[\frac{\partial F}{\partial y} - \left(\frac{\partial F}{\partial y'} \right)' \right]}_{\substack{\text{Ο εφόσον} \\ \text{ισχύει η } \textcircled{19}}} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{\partial F}{\partial x} = \frac{dF}{dx} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial F}{\partial y'} y' \right) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\partial F}{\partial x} = \frac{d}{dx} \left(F - \frac{\partial F}{\partial y'} y' \right)} \textcircled{20}$$

\triangleright Ακολουθούν εφαρμογές σε συγκεκριμένα προβλήματα.