# Και τώρα?

 $\square$  Ξέρουμε τις εξισώσεις της κίνησης για το  $r_i$ 

$$m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = \mathbf{F}_i = \mathbf{F}_i^{(e)} + \sum_j \mathbf{F}_{ji}$$

Ξέρουμε (οκ θα μάθουμε) πως να συμπεριλαμβάνουμε δεσμούς πηγαίνοντας σε γενικευμένες συντεταγμένες

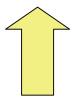
$$\mathbf{r}_i = \mathbf{r}_i(q_1, q_2, q_3, ..., t)$$

Πως μπορούμε να μετασχηματίσουμε την εξίσωση κίνησης στις γενικευμένες συντεταγμένες;



# Γιατί όμως δεσμοί?

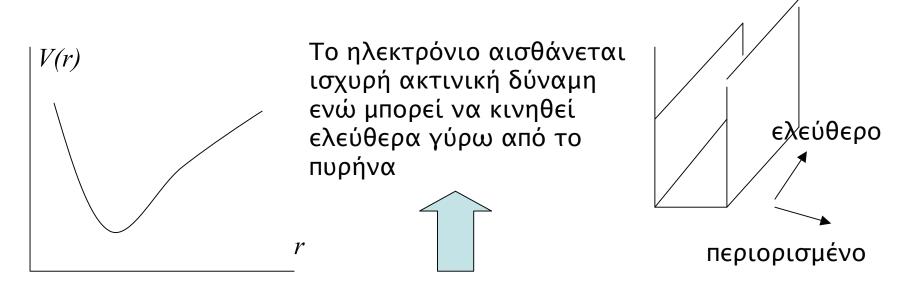
- Οι δεσμοί είναι μια ιδεατή κλασική σύλληψη
  - Στην Q.Μ. τίποτα δεν είναι τέλεια περιορισμένο: ΑΒΕΒΑΙΟΤΗΤΑ
- Πόσο χρήσιμο είναι να αλλάξουμε μεταβλητές ή να κινηθούμε από το ένα set στο άλλο?



Πολύ χρησιμότερο απ' ότι φαίνεται

## Δεσμοί και Δύναμη

- Ένας ολόνομος δεσμός είναι μια απείρως ισχυρή δύναμη
  - Ή όπως λέμε στη Q.Μ. ένα απείρως υψηλό πηγάδι δυναμικού
- Στην πραγματικότητα βέβαια δεν είναι ακριβώς έτσι
  - Π.χ. Το ηλεκτρόνιο στο άτομο του υδρογόνου



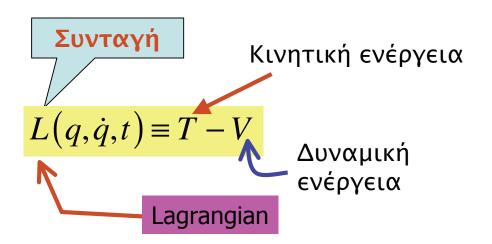
Η δύναμη συνοχής κάνει την διεύθυνση r ξεχωριστή

## Δύναμη και συμμετρία

- Χωρίς δυνάμεις, όλα τα συστήματα συντεταγμένων είναι ισοδύναμα
  - x-y-z το πιο εύκολο
- Οι δυνάμεις σπάνε την συμμετρία
  - κάποια συστήματα συντεταγμένων δουλεύουν καλύτερα απ' άλλα
- Οι γενικευμένες συντεταγμένες προσφέρουν ένα φυσικό τρόπο να καταλάβουμε και να λύσουμε ένα σύστημα με τέτοιες δυνάμεις
- Οι δεσμοί είναι extreme περιπτώσεις

# Εξισώσεις Lagrange

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0$$



- $\checkmark$  Εκφράζουμε L = T V ως προς τις γενικευμένες συντεταγμένες  $\{q_j\}$ , τις παραγώγους τους ως προς το χρόνο  $\{\dot{q}_j\}$ και χρόνο t Το δυναμικό V=V(q,t) πρέπει να υπάρχει

  - π.χ. Όλες οι δυνάμεις πρέπει να 'ναι συντηρητικές

Ένα γρήγορο παράδειγμα

## Σημείο σε ευθεία

Το υλικό σημείο κινείται στον x-άξονα x = x(t), y = 0, z = 0

$$x = x(t), \quad y = 0, \quad z = 0$$

Κινητική και δυναμική ενέργεια

$$T = \frac{m}{2}\dot{x}^2$$

$$V = V(x)$$

$$T = \frac{m}{2}\dot{x}^2 \qquad V = V(x)$$

$$L = \frac{m}{2}\dot{x}^2 - V(x)$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{j}} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_{j}} = 0 \qquad \qquad \begin{cases} \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) = \frac{d}{dt} \left[ \frac{\partial \left( \frac{1}{2} m \dot{x}^{2} - V(x) \right)}{\partial \dot{x}} \right] = \frac{d}{dt} (m \dot{x}) = m \ddot{x} \\ \frac{\partial L}{\partial q_{j}} = \frac{\partial \left( \frac{m}{2} \dot{x}^{2} - V(x) \right)}{\partial x} = -\frac{\partial V(x)}{\partial x} \end{cases}$$

$$m \ddot{x} + \frac{\partial V}{\partial x} = 0$$

Ισοδύναμη με την εξίσωση του Newton δεδομένου ότι  $F_x = -\frac{\partial V}{\partial x}$ 

$$F_{x} = -\frac{\partial V}{\partial x}$$