

Μαθηματ^ο

9-3-2016

• Ομορφοτητα Διατηρησης

Μια επισημη του αποκλιση ανω του αποκλιση του ερωτημα για φυσικομαθηματικα πεδια, ειναι:

$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = F(B) - F(A) \quad , \quad \vec{F} = \vec{\nabla} F$$

Ειναι η συζητηση οτις $F(B) = F(A)$ η $W = 0 \Leftrightarrow \oint \vec{F} \cdot d\vec{r} = 0$

Παρατηρηση:

Σε ενα φυσικομαθηματικο πεδιο διακλιση το φυσικο ερωτημα του φυσικομαθηματικου πεδου ειναι ενα φυσικομαθηματικο πεδιο. Το φυσικομαθηματικο πεδιο ειναι φυσικομαθηματικο πεδιο και θα ηδη οτι η φυσικομαθηματικο πεδιο ειναι φυσικομαθηματικο πεδιο. Το φυσικομαθηματικο πεδιο ειναι φυσικομαθηματικο πεδιο. Το φυσικομαθηματικο πεδιο ειναι φυσικομαθηματικο πεδιο.

1) Διατηρηση της Ορμης:

A ειναι ενα φυσικομαθηματικο πεδιο ειναι φυσικομαθηματικο πεδιο η ορμη διατηρησης.

Αποδειξη

Αν το \vec{p} ηδη το Νευτων χαρακτηριζει οτι:

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} \Rightarrow \vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} \Rightarrow \vec{p} = \vec{c}, \text{ διατηρηση η ορμη}$$

διατηρησης (ενα διατηρησης το φυσικομαθηματικο πεδιο).

2) Διακύβευση Στροφορμής:

Ορίζεται ως στροφορμή το διάνυσμα $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$
 $\Rightarrow \vec{L} = \vec{r} \times (m\vec{v})$, στα \vec{r} το διάνυσμα θέσης και m
 η μάζα του υλικού σωματίου στροφορμής $\vec{p} = m\vec{v}$

Φυσική Σημασία Στροφορμής

Η στροφορμή χαρακτηρίζεται περιγραφόμενη συνολικά και καθέται επί της γραμμής που ορίζει (angular momentum). Χαρακτηρίζει την κίνηση ως προς τα κίνητρα ενός σώματος γύρω από ένα άξονα.
 Η διακύβευση της διακύβευσης της στροφορμής οφείλεται με τα κίνητρα περιγράφει τα κίνητρα

Διακύβευση:

Η ετήσια της στροφορμής είναι οφείλεται τόσο στη κίνηση περιστροφική τόσο και στη κίνηση.

Για να δώσουμε τον ως διακύβευση η στροφορμή καθόλου το:

$$\begin{aligned} \frac{d\vec{L}}{dt} &= \frac{d}{dt} (\vec{r} \times \vec{p}) = \frac{d}{dt} (\vec{r} \times (m\vec{v})) \\ &= \frac{d\vec{r}}{dt} \times (m\vec{v}) + \vec{r} \times \frac{d}{dt} (m\vec{v}) \\ &= \vec{v} \times (m\vec{v}) + \vec{r} \times \frac{d\vec{p}}{dt} \\ &= \vec{r} \times \vec{F} = \vec{N} \quad \text{η ποινή} \end{aligned}$$

Ανάλυση στα η ποινή $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$ ενός σώματος είναι μηδέν: $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{0}$ η στροφορμή διακύβευση.

3) Διαδρομή της Γραμμικής

Υποτίθεται ότι:

$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_A^B \vec{F} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt = \int_A^B \vec{F} \cdot \vec{v} dt$$

• αρα η κίνηση ενός σώματος είναι σταθερή τότε!

$$\vec{F} = m \frac{d\vec{v}}{dt} \quad \text{οπότε} \quad \vec{F} \cdot \vec{v} = m \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v}$$

$$\vec{F} \cdot \vec{v} dt = m \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{v} dt = m |\vec{v}| d|\vec{v}|$$

$$\text{όρα} \quad \vec{v} = (v_1, v_2, v_3), \quad d\vec{v} = (dv_1, dv_2, dv_3)$$

$$|\vec{v}| d|\vec{v}| = v_1 dv_1 + v_2 dv_2 + v_3 dv_3$$

και τελικά:

$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = m \int_A^B (v_1 dv_1 + v_2 dv_2 + v_3 dv_3) =$$

$$= \frac{m}{2} (v_1^2(B) + v_2^2(B) + v_3^2(B) - v_1^2(A) - v_2^2(A) - v_3^2(A))$$

$$= \frac{1}{2} m (|\vec{v}|_B^2 - |\vec{v}|_A^2)$$

$$= \frac{1}{2} m |\vec{v}|_B^2 - \frac{1}{2} m |\vec{v}|_A^2$$

Οπότε: $T = \frac{1}{2} m |\vec{v}|^2$ ως η κινητική ενέργεια

$$W = \int_A^B \vec{F} \cdot d\vec{r} = T_B - T_A$$

Αν $\vec{F} = \vec{\nabla} f$, τότε $\boxed{W = f(B) - f(A)}$

Ορίσω ως δυναμικό/δυναμική ενέργεια τ $\boxed{V = -f}$
τότε $\vec{F} = -\vec{\nabla} V$

$W = f(B) - f(A) = -V(B) - (-V(A)) = -V(B) + V(A) = -V_B + V_A$

Υπόθεση: $-V_B + V_A = \tau_B - \tau_A \Leftrightarrow \boxed{\tau_A + V_A = \tau_B + V_B}$

Παρατηρήσεις

① Η αρχή διατήρησης της ενέργειας όπως την αποδείξαμε ισχύει για διατηρητικά πεδία δυναμικού \vec{F} και δυναμικού V και κατανοούμε την $\boxed{\vec{F} = \vec{\nabla} f}$
Αν το πεδίο δεν είναι διατηρητικό, το ανώτατο έργο ισούται με την μεταβολή της κινητικής ενέργειας

② Για διατηρητικές δυνάμεις, θα ορίσαμε τη συνάρτηση δυναμικού $\boxed{\vec{F} = -\vec{\nabla} V}$

③ Εφόσον το πεδίο είναι διατηρητικό, δηλαδή $\vec{\nabla} \times \vec{F} = -\vec{\nabla} \times \vec{\nabla} V = \vec{0}$

Τα πεδία αυτά ταυτίζονται ακριβώς με, δηλαδή για ακριβώς πεδία $\vec{0} = \vec{\nabla} \times \vec{F} \Leftrightarrow$ Ορίζεται τ

Παράδειγμα 1

ομογενές μέσο βαρυντικό

$$\vec{F} = -mg \hat{k}$$

συνfiguration με συνάρτηση δυναμικού $\vec{\nabla}V = -\vec{F}$ ($V = V(x, y, z)$)

$$\vec{F} = (0, 0, -mg)$$

$$-\vec{\nabla}V = \left(-\frac{\partial V}{\partial x}, -\frac{\partial V}{\partial y}, -\frac{\partial V}{\partial z} \right)$$

$$\frac{\partial V}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial z} = mg$$

$$\frac{\partial V}{\partial x} = 0 \Rightarrow V = V(y, z)$$

$$\frac{\partial V}{\partial y} = 0 \Rightarrow V = V(z)$$

$$\frac{\partial V}{\partial z} = mg \Rightarrow V' = mg \Rightarrow \boxed{V = mgz + C}$$

Όσοπου στα z_0 : $V(z_0) = 0$: $mgz_0 + C = 0 \Rightarrow$

$$C = -mgz_0$$

$$\text{Επομένως } V(z) = mg(z - z_0)$$

Παράδειγμα 2

Η ευθύγραμμη κίνηση: $\vec{F} = F(x)\hat{i}$

$$\vec{\nabla} \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F(x) & 0 & 0 \end{vmatrix} = \vec{0}$$

Ανάλυση ενός ο ευθύγραμμου κινούμενου, συν. οι κινήσεις σε μία διάσταση διατηρούν το σπιντζ (έναν αστροβόλο)

Ανάλυση για κίνηση σε μία διάσταση μπορεί να γίνει με τον τρόπο αυτό:

$$\vec{F} = -\vec{\nabla}V \Rightarrow \boxed{F = -\frac{dV}{dx}} \text{ ή } \boxed{V = -\int F(x)dx}$$

Με τον ίδιο τρόπο αυτό μπορούμε να διαγράψουμε σε μία διάσταση και τα εφόδια:

Ανάλυση: $F = -\frac{dV}{dx} = -\frac{dV/dt}{dx/dt} \Rightarrow \boxed{\frac{dV}{dt} = -F(v)}$

Ταχύτητα

Παραδείγματα 3

Μία κεντρομόλη κίνηση περιγράφεται με τις ακόλουθες συνθήκες:

$$F(\vec{r}) = F(r)\hat{r} = F(r) \frac{\vec{r}}{r}$$

Οι συνθήκες αυτές κεντρομόλης περιγράφονται με τις ακόλουθες εξισώσεις διατήρησης. Ανάλυση:

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} \quad \text{ή} \quad \frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times F(r) \frac{\vec{r}}{r} = \vec{0}$$

και $\vec{\nabla} \times \vec{F} = \vec{0}$ (αδρανία)

και από την κεντρομόλη κίνηση $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r) = -\frac{dV}{dr} \hat{r}$

Ανάλυση ότι οι κεντρομόλες κινήσεις είναι κυκλικές, ελλiptικές, ελλiptικές, ελλiptικές ελλiptικές και ελλiptικές.