

Lagrangian Dynamics ديناميكية لاكرنج

مقدمة

ان قانون نيوتن في الحركة اثبت بشكل جيد امكانية استخدامه في حل مسائل الميكانيك الكلاسيكي واعطاء الفهم العميق للطبيعة وقوانينها ومع ذلك فأن تطبيق قوانين نيوتن لمسائل المعقدة يمكن ان يكون صعباً جداً وخصوصاً عند تطبيق ذلك على حركة نظام أما تكون طريقة حركته معقدة جداً او يتطلب نظام احداثيات غير الديكارتية لوصفها او قد يكون النظام ذو حركة مقيدة على سطح معين او قد يحتوي النظام عدة جسيمات ولا يقتصر على جسم واحد.

أن ديناميكية لاكرنج تشير الى تطبيق عدة عمليات مختلفة للحصول على معادلات حركة النظام. لقد ساهم العالم الفرنسي جوزيف لويس لاكرنج Joseph Louis Lagrange (1736-1813) في حل قانون نيوتن الثاني $F=ma$ بطريقة مختلفة وتعتبر معادلات لاكرنج اعادة صياغة لميكانيك نيوتن وتزداد استخدامها في التطبيقات الهندسية ومعادلات لاكرنج قادت الى مفهوم الهملتوني واستخدامه ايضاً في الميكانيك الكمي ومجالات الفيزياء الأخرى.

في حالة منظومة متكونة من N من الجسيمات تحتاج بصورة عامة الى $3N$ من الاحاديث لتعيين موضع جميع الجسيمات في في وقت واحد بصورة كاملة (الشكل العام للمنظومة). اما اذا فرضت قيود على المنظومة فتحتاج الى عدد من الاحاديث اقل من $3N$ لتعيين الشكل العام للمنظومة.

ويتطلب بصورة عامة اصغر عدد معين n لتعيين الشكل العام لمنظومة معينة. وسوف نرمز لهذه الاحاديث بالشكل الاتي :

$$q_1, q_2, q_3, \dots, q_n$$

والتي تسمى بالاحاديث المعممة. فإذا كانت المنظومة متكونة من جسيم واحد فيمكن كتابة الاحاديث الديكارتية كدوال للاحاديث المعممة على النحو التالي:

$$x = x(q) \quad \text{درجة حرية واحدة (حركة على خط مستقيم)}$$

$$x = x(q_1, q_2)$$

$$y = y(q_1, q_2) \quad \text{درجتا حرية (حركة على سطح)}$$

$$x = x(q_1, q_2, q_3) \\ y = y(q_1, q_2, q_3) \\ z = z(q_1, q_2, q_3)$$

ثلاث درجات حرية (الحركة في فضاء)

ويمكن ايجاد معادلة لاقرنيج بدلالة الاحاديث المعممة من خلال قانون نيوتن الثاني والطاقة الحركية والكامنة حيث تكون دالة لاقرنيج كما يلي :

$$L = T - V$$

حيث ان T تمثل الطاقية الحركية و V الطاقة الكامنة

ويمكن كتابة معادلات لاقرنيج على النحو التالي :

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial q_k} = \frac{\partial L}{\partial q_k}$$

ويمكن ايجاد معادلات الحركة لاي منظومة محافظة بسهولة اذا عرفنا دالة لاقرنيج بدلالة المحاور مناسبة.

بعض تطبيقات معادلات لاقرنيج

الطريقة العامة لايجد معادلات الحركة لمنظومة هي كما يلي:

1. اختيار محاور مناسبة لتمثيل شكل المنظومة العام.
2. ايجاد الطاقية الحركية T كدالة لهذه المحاور ومشتقتها بالنسبة للزمن.
3. ايجاد الطاقة الكامنة كدالة للاحاديث.
4. ايجاد دالة لاقرنيج $L = T - V$.

تطبيق معادلة لاقرنيج .

مثال :-

قذف جسم كتلته m يتحرك في مجال محافظ في مستوى xy وكانت له طاقتى الجهد (كامنة) والحركة كالتالي :

$$V = mgy, \quad T = \frac{1}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$$

اوجد دالة لاقرنيج واوجد معادلتي لاقرنيج للحركة في اتجاه محوري xy .

الحل:

دالة لاكرنچ هي كالتالي :

$$L = T - V$$

$$L = \frac{1}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) - mgy$$

معادلتي الحركة :

في اتجاه محور x او في اتجاه الاحادي المعمم x وهي:

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}}\right) = \frac{\partial L}{\partial x} \quad (1)$$

في اتجاه محور y هي :

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{y}}\right) = \frac{\partial L}{\partial y} \quad (2)$$

يجب ايجاد قيم المشتقات الجزئية في المعادلين (1و2) كل على حدی ثم نوجد معادلة الحركة لكل محور:

محور x :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} \Rightarrow \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}}\right) = m\ddot{x}$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = 0$$

بالتعييض في المعادلة (1) نجد ان :

$$m\ddot{x} = 0 \Rightarrow \ddot{x} = 0$$

تمثل معادلة الحركة على المحور x

محور y :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = m\dot{y} \Rightarrow \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{y}}\right) = m\ddot{y}$$

$$\frac{\partial L}{\partial y} = -mg$$

بالتعييض في (2) نجد ان :

$$m\ddot{y} = -mg \quad \Rightarrow \ddot{y} = -g$$

تمثل معادلة الحركة على المحور y

مثال : جسم منفرد في مجال مركزي.

لإيجاد معادلات لاكرنجل للحركة لجسم يتحرك في مستوى تحت تأثير قوة مركبة ، سوف نختار الإحداثيات القطبية للحل حيث للجسم درجتا حرية لأنه يتحرك في مستوى أي أن $\theta = \theta$ عندئذ

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}m(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2) \\ V &= V_{(r)} \\ L &= \frac{1}{2}m(\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2) - V_{(r)} \end{aligned}$$

وبتطبيق معادلات لاكرنجل نحصل على

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}}\right) = \frac{\partial L}{\partial r} \quad (1)$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}}\right) = \frac{\partial L}{\partial \theta} \quad (2)$$

المشتقات الجزئية المناسبة هي كما يلي :

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} &= m\dot{r} \\ \frac{\partial L}{\partial r} &= mr\dot{\theta}^2 - \frac{\partial V}{\partial r} \Rightarrow \quad \frac{\partial L}{\partial r} = mr\dot{\theta}^2 - F_r \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} m\ddot{r} &= mr\dot{\theta}^2 + F_r \\ \frac{d}{dt}(mr^2\dot{\theta}) &= 0 \\ \dot{r} &= \frac{mr\dot{\theta}^2 + F}{m} \end{aligned}$$

يمثل معادلة الحركة على المحور x

$$\frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = mr^2\dot{\theta}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \ddot{\theta}mr^2$$

أي أن

$$\ddot{\theta}mr^2 = 0$$

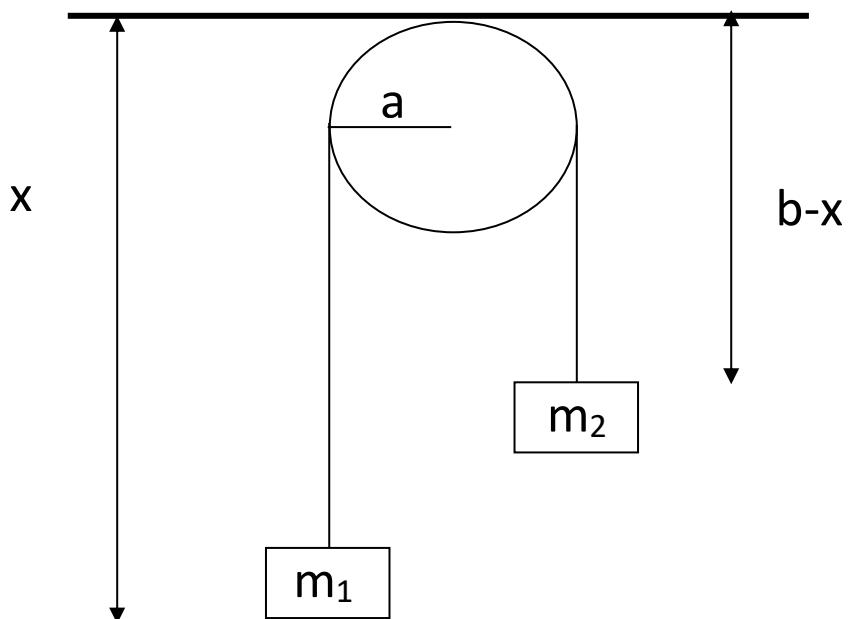
وهي تمثل معادلة الحركة لهذا الجسم على المحور y

مثال : ماكينة أتود

تتألف ماكينة أتود من كتلتين m_1, m_2 مربوطتين بخيط طوله b ثابت ويمر على بكرة نصف قطرها a ، المطلوب هو حساب تعجيل المنظومة .

الحل

للمنظومة درجة حرية واحدة وسنفرض أن المسافة الشاقولية من البكرة إلى الكتلة m_1 هي x كما هو مبين في الشكل



و واضح أن الانطلاق الزاوي للبكرة هو $\frac{\dot{x}}{a}$ حيث a يمثل نصف القطر أذن الطاقة الحركية للمنظومة هي:

$$T = \frac{1}{2}m_1\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m_2\dot{x}^2 + \frac{1}{2}I\frac{\dot{x}^2}{a}$$

حيث A يمثل عزم القصور الذاتي للبكرة وتعطى الطاقة الكامنة كما يلي:

$$V = -m_1gx - m_2g(b - x)$$

وإذا أهملنا الاحتكاك فدالة لاكرنج تكون كما يلي:

$$L = T - V$$

$$L = \frac{1}{2} \left(m_1 + m_2 + \frac{I}{a^2} \right) \dot{x}^2 + g(m_1 - m_2)x + m_2gb$$

ومن معادلات لاكرنج نحصل على

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_k} = \frac{\partial L}{\partial q_k}$$

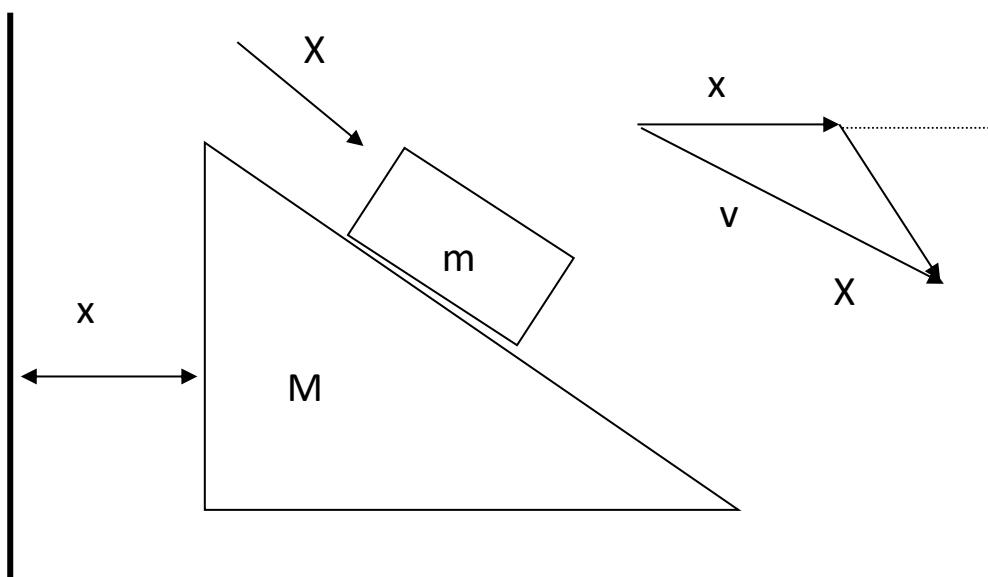
نحصل على

$$\begin{aligned} \left(m_1 + m_2 + \frac{I}{a^2} \right) \ddot{x} &= g(m_1 - m_2) \\ \ddot{x} &= \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2 + \frac{I}{a^2}} \end{aligned}$$

حيث أن \ddot{x} تمثل التعجيل المنظومة. إذا كانت $m_1 > m_2$ نلاحظ أن m_1 تهبط بتعجيل ثابت ، بينما إذا كانت $m_1 < m_2$ عندئذ ترتفع m_2 بتعجيل ثابت ، والحد $\frac{I}{a^2}$ في المقام يبين تأثير القصور الذاتي للبكرة.

مثال : جسم ينزلق على سطح مائل متحرك

جسم كتلته m ينزلق على سطح مائل أملس كتلته M وزاوية ميله θ والأخير يستطيع ان ينزلق بحرية على سطح أفقى كما في الشكل :



الحل

في هذا المثال هناك درجتا من الحرية هما الإحداثيات X, x أي إزاحة السطح المائل الأفقي من نقطة المرجعية وإزاحة الجسم من نقطة مرجعية على السطح المائل على التوالي .

ومن المخطط السرعة المبينة في الشكل فأن:

$$V^2 = \dot{X}^2 + \dot{x}^2 + 2\dot{X}\dot{x} \cos \theta \quad (1)$$

أذن الطاقة الحركية للمنظومة T وبتعويض قيمة المعادلة (1) في (2) نحصل على:

$$T = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}M\dot{x}^2 \quad (2)$$

$$T = \frac{1}{2}m(V^2 = \dot{X}^2 + \dot{x}^2 + 2\dot{X}\dot{x} \cos \theta) + \frac{1}{2}M\dot{x}^2$$

والطاقة الكامنة للمنظومة هي

$$V = -mgX \sin \theta + const$$

والتي لا تحتوي على الإحداثي x لأن السطح المائل يتحرك على السطح الأفقي

وعليه فأن دالة لا كرنج

$$L = T + V$$

أذن

$$L = \frac{1}{2}m(V^2 = \dot{X}^2 + \dot{x}^2 + 2\dot{X}\dot{x} \cos \theta) + \frac{1}{2}M\dot{x}^2 + mgX \sin \theta + const$$

ومن معادلة لا كرنج

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial L}{\partial x}$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{X}} = \frac{\partial L}{\partial X}$$

نحصل على

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m(\ddot{x} + \ddot{X} \cos \theta) + M\ddot{x}$$

$$\begin{aligned}\frac{\partial L}{\partial x} &= 0 \\ \frac{\partial L}{\partial \dot{X}} &= m(\ddot{X} + \ddot{x} \cos \theta) \\ \frac{\partial L}{\partial X} &= mg \sin \theta\end{aligned}$$

و عند تعويض هذه المشتقات الجزئية في معادلة لاكرنج نحصل على

$$\begin{aligned}m(\ddot{x} + \ddot{X} \cos \theta) + M\ddot{x} &= 0 \\ m(\ddot{X} + \ddot{x} \cos \theta) &= mg \sin \theta\end{aligned}$$

و من هاتين المعادلتين نحصل على تعجيل الجسم والسطح المائل

$$\begin{aligned}\ddot{X} &= \frac{mg \sin \theta}{1 - \frac{m \cos^2 \theta}{m + M}} \\ \ddot{x} &= -\frac{g \sin \theta \cos \theta}{\frac{m + M}{m} - \cos^2 \theta}\end{aligned}$$

مثال : اذا كان الفرق بين الطاقة الحركية والكامنة لمنظومة ميكانيكية يعطى بالعلاقة :

$$\frac{\dot{x}^2}{2(A + By^2)} + \frac{1}{2}\dot{y}^2 - Cy^2$$

حيث A, B, C ثوابت اوجد معادلات الحركة لهذه المنظومة .

الحل :

ان دالة لاكرنج معطى بالعلاقة :

$$L = \frac{\dot{x}^2}{2(A + By^2)} + \frac{1}{2}\dot{y}^2 - Cy^2 \quad (1)$$

بما ان المنظومة تعمل على محورين فعليه معادلات لاكرنج تصبح :

1- المعادلات التي في المحور الاحداثي المعم x هي :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) = \frac{\partial L}{\partial x} \quad (2)$$

2- المعادلات التي في المحور الاحداثي المعم y هي :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{y}} \right) = \frac{\partial L}{\partial y} \quad (3)$$

يجب ايجاد الاشتقاقات المطلوبة لحل المعادلات اعلاه وهي :
بالنسبة للمحور x فان :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\dot{x}}{(A + By^2)} \quad (4)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) = \frac{(A + By^2)\ddot{x} - \dot{x}(2By\dot{y})}{(A + By^2)^2} \quad (4)$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = 0 \quad (5)$$

نعرض (4) و (5) في (2) نحصل على معادلات لاكرنج للمحور x :

$$\frac{(A + By^2)\ddot{x} - \dot{x}(2By\dot{y})}{(A + By^2)^2} = 0$$

اذا لا يوجد تعجيل على هذا المحور

اما المحور y فان :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = \dot{y}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{y}} \right) = \ddot{y} \quad (6)$$

$$\frac{\partial L}{\partial y} = \frac{-\dot{x}^2(4By)}{4(A + By^2)^2} - 2Cy \quad (7)$$

بتعويض (6) و (7) في (3) نحصل على معادلات لاكرنج للمحور y :

$$\ddot{y} = \frac{-\dot{x}^2(4By)}{4(A + By^2)^2} - 2Cy$$

وهي تمثل تعجيل ومعادلات الحركة للمنظومة