



كلية العلوم

القسم : الفيزياء

السنة : الاولى

المادة : ميكانيك فيزيائي ١

المحاضرة : 7+8 / ن+ع / د. صالح

{{ مكتبة A to Z }}

مكتبة A to Z : Facebook Group

كلية العلوم ، كلية الصيدلة ، الهندسة التقنية

10

يمكنكم طلب المحاضرات برسالة نصية (SMS) أو عبر (What's app-Telegram) على الرقم 0931497960

المحاضرة الرابعة: مبادئ التحريك

درسنا في الفصلين السابقين الحركة، فعرفنا سرعة نقطة مادية وتساوعها وعرفنا كيف تصف حركة نقطة مادية في جملة مرجعية ما، لكننا لم ننته أبدأ بحسببات تلك الحركة. فما الذي يجعل النقطة المادية تتحرك؟ وكيف نستنتج القوانين التي تصف الحركة؟

* التأثير المتبادل بين جملتين

نقول عن جملتين ماديتين K_1 و K_2 إنها في تأثير متبادل عندما يؤدي إحداث تغير ما في إحدهما إلى حدوث تغير في الأخرى. جميع التأثيرات المتبادلة بين الجمل المادية في الطبيعة تتلأ شئ عندما تصبح المساواة الفاصلة بين الجملتين الماديتين لانهائية (أي كبير جداً بالنسبة لأبعاد K_1 و K_2).

نصف هذا التأثير المتبادل بمقدار شعاعي ندعوه القوة. و نصف القوة بأنها مقدار شعاعي يصف تأثير قادر على توليد أو تغيير حركة نقطة مادية. أو قادر على تشوية جع مادي وتجدد الإشارة هنا إلى أننا نصف بعض التأثيرات المتبادلة أحياناً بمقدار شعاعي يدعى الطاقة الكامنة كما هو حال التأثير النوربي القوي الذي سنراه لاحقاً

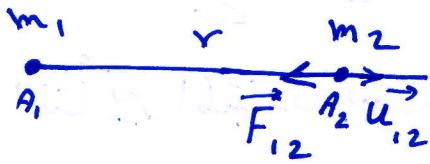
نقول عن جملة ما إنها معزولة إذا لم تكن خاضعة لأي تأثير خارجي. فإذا كانت محصلة القوى الخارجية المؤثرة في الجملة المادية مساوية للصفر فإننا نقول عنها إنها جملة شبه معزولة أو معزولة.

* التأثيرات الأساسية في الطبيعة:

اتفق جمهور الفيزيائيين على أنه يمكننا حالياً رد جميع التأثيرات المتبادلة بين الجمل المادية في الطبيعة إلى أربعة تأثيرات أساسية، تتميز جميعها بأنها تنهاى نحو الصفر عندما تصبح المسافة بين الجمل المتأثرة فيما بينها لانهائية

1- تأثير الجاذبية الكونية :
 يعد تأثير الجاذبية واحداً من أهم الإنجازات التي قدم نيوتن لوصف القوى في الطبيعة
 فهو يرى أن كل جسم مادي يتخضع بقوة جاذبية تدعى الكتلة الثقالية ، وهي
 تساوي الكتلة العطالية للجسم المدروس .

- ينص قانون الجاذبية الكونية على ما يلي : إذا تأملنا جسمين ، كما في الشكل



أحدهما واقع في A_1 وكتلته الثقالية m_1
 والآخر واقع في A_2 وكتلته الثقالية m_2
 وإذا كانت المسافة بينهما هي $r = A_1 A_2$

فإن كلاهما يجذب الآخر بقوة تتناسب عكساً مع مربع البعد بينهما
 فإذا فرضنا $\vec{u}_{12}$ شعاع واحد موصولاً على $A_1 A_2$ ومتجهاً من A_1 إلى A_2 فإنه يمكننا
 التعبير عن القوة التي يؤثر بها الجسم A_1 في A_2 بالعلاقة التالية :

$$\vec{F}_{12} = -G \frac{m_1 m_2}{r^2} \vec{u}_{12}$$

حيث G ثابت ، يدعى ثابت الجاذبية الكونية ، وقيمته في جملة
 الوحدات الدولية I.S.I هي : $G = 6,67 \times 10^{-11} \text{ N.m}^2.\text{kg}^{-2}$

- لقد استطاع نيوتن ، بناءً على هذا القانون في أن يفسر حركة الكواكب المجموعة
 الشمسية تفسيراً فائق الدقة .

- لنفترض الآن جسماً نقطياً ، كتلته m موجوداً في نقطة O ، وليكن A
 نقطة ما في الفضاء . بحيث $OA = r$ وليكن $\vec{u}_r$ الشعاع الوادي على $\vec{OA}$
 إذا وضعنا في A جسماً نقطياً آخر كتلته m' فإنه سيتخضع للقوة

$$\vec{F}' = -G \frac{m m'}{r^2} \vec{u}_r$$

وإذا استبدلنا بهذا الجسم ، جسماً نقطياً آخر ، كتلته m'' فإن القوة المؤثرة
 في m' هي :

$$\vec{F}'' = -G \frac{m m''}{r^2} \vec{u}_r$$

- بمقارنة هاتين القوتين . نجد اختلافاً واحداً فقط في الكتلة m أو m' نستنتج أنه يمكننا التعبير عن هاتين القوتين كبداء الكتلة المتأثرة في مقدار شعاعي لا يتعلق بهاتين الكتلتين المتأثرتين ، بل يتعلق فقط بالكتلة المتأثرة m وبحوقع النقطة A في الفضاء وهو :

$$\vec{g}(r) = -G \frac{m}{r^2} \vec{u}_r$$

مقل الجاذبية الناتج
عن كتلة نقطية

- يدعى هذا المقدار الشعاعي مقل الجاذبية الذي تولده الكتلة m في الفضاء على بعد r منها ويعتبر مقل الجاذبية ذا فائدة كبيرة في دراسة قوى الجاذبية

2 - التأثير الكهروستاتيكي :

تتألف المادة من ذرات تحوي إلكترونات وبروتونات إضافة إلى النيوترونات وفي الحالة الطبيعية يكون عدد الإلكترونات مساوياً لعدد البروتونات فإذا ما اختلف هذا التوازن ، أصبحت المادة مشحونة كهربائياً بشحنة سالبة أو موجبة .

- نلاحظ تجريبياً أن الأجسام المتماثلة الإشارة في الشحنة تتنافر فيما بينها وأنها تتجاذب إذا كانت شحنتان من إشارتين مختلفتين . تجدر الإشارة هنا إلى أن أهم شحنة في الطبيعة هي شحنة الإلكترون ونسبها الشحنة الأولية وقبعتها $e = 1.6 \times 10^{-19} [C]$ وعندما نشحن جسماً ما كهربائياً فإننا في الحقيقة ننزع عدداً من إلكتروناته أو نضيف عدداً من الإلكترونات إليه ، فتكون شحنته مكافئة أي أنها تساوي عدد صحيحاً من e

- لقد أثبت كولون أن التأثير المتبادل بين كرتين مشحونتين كهربائياً يتناسب عكساً مع مربع البعد بينهما ، وأنه يتناسب طردياً مع جداء شحنتيهما فإذا تأملنا جسمين A_1 و A_2 مشحونين كهربائياً بشحنتين q_1 و q_2 على الترتيب

والمسافة بينها $r = A_1 A_2$ فإذا الجسم A_1 يؤثر في الجسم A_2 بقوة $\vec{F}_{12}$ تعطى بالعلاقة التالية

$$\vec{F}_{12} = K \frac{q_1 q_2}{r^2} \vec{u}_{12} \quad \text{قانون كولون}$$

حيث $\vec{u}_{12}$ شعاع واحدة محمول على $A_1 A_2$ ومتجه من A_1 إلى A_2 و K ثابت يتعلق بالوسط الذي توجد فيه هاتان الشحنتان يعطى K في الفراغ بالعلاقة $K = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ حيث ϵ_0 ثابت عزل الفراغ (سماحية الفراغ)

$$K = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \times 10^9 \text{ m.F}^{-1} \quad \text{و} \quad \epsilon_0 = \frac{1}{36\pi \times 10^9} \text{ F.m}^{-1}$$

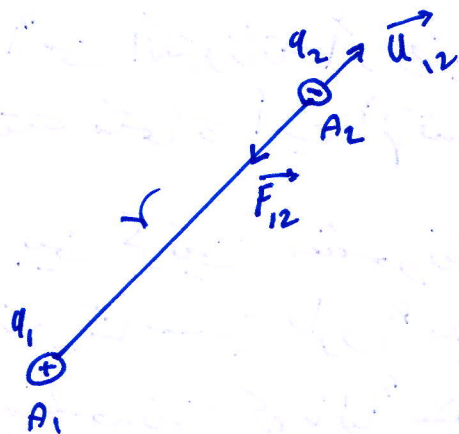
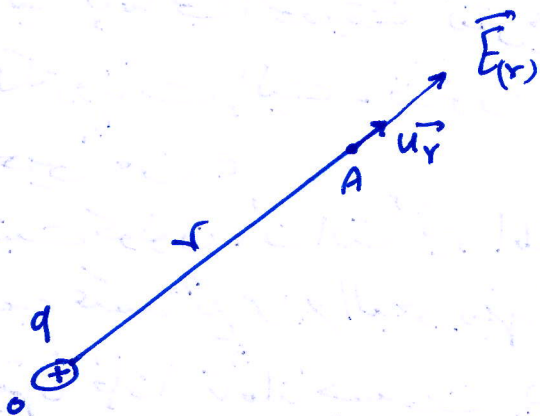
تقاس السماحية بـ فاراد/متر

- لنأمل الآن شحنة نقطية q موضوعة في نقطة O ، وليكن A نقطة ما في الفضاء، بحيث $OA = r$ وليكن $\vec{u}_r$ شعاعاً واحدياً على OA ، إذا وضعنا في A شحنة نقطية q' فإننا ستخضع للقوة

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q q'}{r^2} \vec{u}_r$$

فإننا ابدلنا q بشحنة أخرى q'' فإن القوة المؤثرة في q' هي

$$\vec{F}'' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q q''}{r^2} \vec{u}_r$$



بمقارنة هاتين القوتين نجد اختلافاً واحداً فقط في السحنة q أو q فستنتج أنه يمكننا التعبير عن هاتين القوتين كجدار السحنة المتأثرة (q أو q) في شعاع لا يتعلق بهاتين الشحنتين المتأثرتين بل يتعلق فقط بالسحنة المؤثرة q وبحوقع النقطة A وهو:

الحقل الكهربائي الناجم عن شحنة نقطية

$$\vec{E}(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$$

- يعتبر الحقل الكهربائي ذا فائدة كبيرة في دراسة القوى الكهربائية خاصة عندما تكون هذه القوى معقدة ومتبادلة بين أجسام مشحونة متعددة. عندما نضع شحنة نقطية q في الفضاء فإنها ستؤثر بوجود هذا الحقل الكهربائي وستخضع للقوة $\vec{F} = q\vec{E}$

3- التأثير النووي القوي:

هو التأثير المتبادل بين النكليونات (البروتونات والنيوترونات) لإبقائها مع بعضها داخل النواة. إن يتطلب هذا التأثير أن يكون قوياً للتغلب على التأثير الكهربائي التنافعي الهائل بين البروتونات وهذا التأثير هو الأقوى بين التأثيرات الأساسية لكن هذا التأثير لا يتناسب عكساً مع مربع البعد مثل القوة الكهربائية بل يتجمع بحدى قصير جداً لا يتعدى أبعاد النواة وهو من رتبة 10^{-15} m

4- التأثير النووي الضعيف:

يفسر التفاعلات النووية وافتتاح النواة، مثل الإشعاع β

★ مبدأ العطالة ، تعريف الجملة الغاليلية

1- نص مبدأ العطالة (قانون نيوتن الأول) : توجد على الأقل جملة مرجعية متميزة واحدة تكون فيها حركة أية نقطة مادية معزولة مستقيمة منتظمة . نعوّدها الجملة المرجعية عندئذٍ جملة غاليلية أو عطالية .

2- لنأمل الآن جملة مرجعية R تتحرك حركة انحابية مستقيمة منتظمة بسرعة $\vec{v}_{R/R_0}$ بالنسبة لجملة غاليلية أخرى R_0 . فإذا كانت M نقطة مادية معزولة فإن حركتها بالنسبة لـ R_0 وبحسب نص مبدأ العطالة هي حركة مستقيمة منتظمة ، ولكن $\vec{v}_{M/R_0}$ سرعة M بالنسبة للجملة R_0 (السرعة المطلقة) بحسب علاقة تركيب السرعات وبغرض $\vec{v}_{M/R}$ سرعة M بالنسبة لـ R (السرعة النسبية) فإننا نجد :

$$\vec{v}_{M/R_0} = \vec{v}_{M/R} + \vec{v}_{R/R_0}$$

$$\Rightarrow \vec{v}_{M/R} = \vec{v}_{M/R_0} - \vec{v}_{R/R_0}$$

وهو شعاع ثابت لأن كلتا سرعتين $\vec{v}_{M/R_0}$ و $\vec{v}_{R/R_0}$ ثابت أيضاً . ولذا فحركة النقطة المادية المدروسة هي أيضاً مستقيمة منتظمة بالنسبة للجملة R وعلى هذا فإن الجملة R هي جملة غاليلية . فكل جملة مرجعية تتحرك حركة مستقيمة منتظمة بالنسبة لجملة مرجعية غاليلية هي أيضاً جملة غاليلية

* المبدأ الأساسي في التحريك

1. مفهوم الكتلة العطالية:

لنبر التجربة التالية على وسادة هوائية، لنطبق على جسم ما قوة أفقية ثابتة شدتها F_1 فيتحرك الجسم حركة مستقيمة متسارعة، وليكن تسارعه a_1 . ثم لنعد هذا التجربة على الجسم نفسه، فنخفضه لقوة شدتها F_2 ، مختلفة عن F_1 فنحصل على قيمة مختلفة للتسارع ولكن a_2 نلاحظ عندئذٍ أن

$$\frac{F_1}{a_1} = \frac{F_2}{a_2} = \dots = \text{ثابت}$$

- نستنتج أن نسبة القوة المطبقة إلى التسارع المكنسب لها القيمة نفسها مهما كانت شدة القوة المطبقة ندعو هذا الثابت الكتلة العطالية للجسم المدروس ونرمز لها بـ m وعلى هذا فإن شدة القوة المؤثرة في جسم ما، تتناسب طردياً مع تسارعه $F = m a$ وذلك في هذه الحالة المميزة لحركة مستقيمة فقط. يعبر المبدأ الأساسي من التحريك هذه النتيجة على الحركات المنحنية أيضاً.

- الكتلة العطالية هي مقدار سامح يعبر عن مدى صمانعة الجسم لتغيير حركته. ونقصد بهذا التغيير، في الحالة العامة، الانتقال من السكون إلى الحركة أو تغيير مسار الحركة أو تغيير سرعة الحركة أو تسارعه.

2- كمية الحركة:

هي مقدار شعاعي نرمز له غالباً بـ P يربط بين الكتلة العطالية والسرعة وتعطى بالعلاقة

$$\vec{P} = m \vec{v}$$

3- نض المبدأ الأساسي في التمرين (قانون نيوتن الثاني)
في أي جملة مرجعية غاليلي R تكون محصلة القوى المؤثرة في
نقطة مادية مساوية إلى مشتق كمية الحركة بالنسبة للزمن
في تلك الجملة.

$$\sum \vec{F} = \frac{\delta \vec{P}}{\delta t}$$

إذا كانت كتلة النقطة اطارية ثابتة بمرور الزمن فإن مشتق
كمية الحركة في الجملة R هو

$$\frac{\delta \vec{P}}{\delta t} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = m \vec{a}$$

$$\Rightarrow \sum \vec{F} = m \vec{a}$$

طبعاً الدراسة تتم على كتل ثابتة لا تتغير بمرور الزمن

4- مبدأ تساوي الفعل ورد الفعل (قانون نيوتن الثالث)

بالعودة إلى تأثير التجاذب الكوني نلاحظ أن $F_{12} = -F_{21}$ وكذلك الحال في
التأثير الكهربائي. يأتي مبدأ تساوي الفعل ورد الفعل ليعم هذه النتيجة على
كل القوى المتبادلة بين جسمين فهو ينص على ما يلي:

- إذا أثر جسم A_1 في جسم A_2 بقوة $\vec{F}_{12}$ فإن A_2 يؤثر في A_1 بقوة
تساوي في الشدة وتعاكسها في الاتجاه

- نتيجة مهمة: إذا اعتبرنا جملة معزولة مؤلفة من نقطتين ماديتين في تأثير
متبادل $[A_1, A_2]$ فإن كمية الحركة الكلية لهذه الجملة محفوظة أي أن

$$\vec{P} = \vec{P}_1 + \vec{P}_2 = \text{const}$$

وهذه المصونية مهمة جداً في دراسة حوادث التصادم. نبرهن على ذلك
بتطبيق المبدأ الأساسي في التمرين على هاتين النقطتين اطاريتين
كل على حدة

$$\frac{d\vec{P}_1}{dt} = \vec{F}_{21}$$

$$\frac{d\vec{P}_2}{dt} = \vec{F}_{12}$$

لجمع المعادلتين

$$\frac{d\vec{P}_1}{dt} + \frac{d\vec{P}_2}{dt} = \vec{F}_{21} + \vec{F}_{12} = 0$$

أي أن:

$$\frac{d(\vec{P}_1 + \vec{P}_2)}{dt} = 0$$

$$\Rightarrow \vec{P}_1 + \vec{P}_2 = \text{const}$$

5- نظرية الزخم الحركي: وسيلة مهمة مساعدة للعبداء الأساسيين في التحريك فهي تسمح بإيجاد معادلة الحركة، خاصة في حالة نقطة مادية تتحرك حول محور ما.

a- الزخم الحركي: لنكن M نقطة مادية، كتلتها m تتحرك في جملة غاليلية R مبدؤها O . نعرف الزخم الحركي L لـ M بالنسبة لـ O بأنه المقدار الشعاعي التالي:

$$\vec{L}_O(M) = \vec{OM} \wedge \vec{p} = \vec{OM} \wedge m\vec{v}$$

حيث $\vec{p}$ شعاع كمية حركة النقطة المادية، و $\vec{v}$ سرعة هذه النقطة بالنسبة لـ R يقدر الزخم الحركي $\text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-1}$

b- عزج قوة: لنكن M نقطة مادية كتلتها m ، تتحرك في جملة غاليلية R مبدؤها O ، ولنكن $\vec{F}$ قوة مؤثرة في M نعرف عزج القوة $\vec{F}$ بالنسبة لـ O بالمقدار الشعاعي التالي

$$\vec{M}_O(\vec{F}) = \vec{OM} \wedge \vec{F}$$

عزم قوة بالنسبة لـ O

يقدر عزم القوة بـ N.m
ملاحظة: كل قوة يمر حاملها من O يكون عزمها بالنسبة لـ O معدوماً

c- نظرية العزم الحركي: نلاحظ باشتقاق علاقة تعريف العزم الحركي بالنسبة للزمن:

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \frac{d\vec{OM}}{dt} \wedge m\vec{v} + \vec{OM} \wedge m \frac{d\vec{v}}{dt}$$

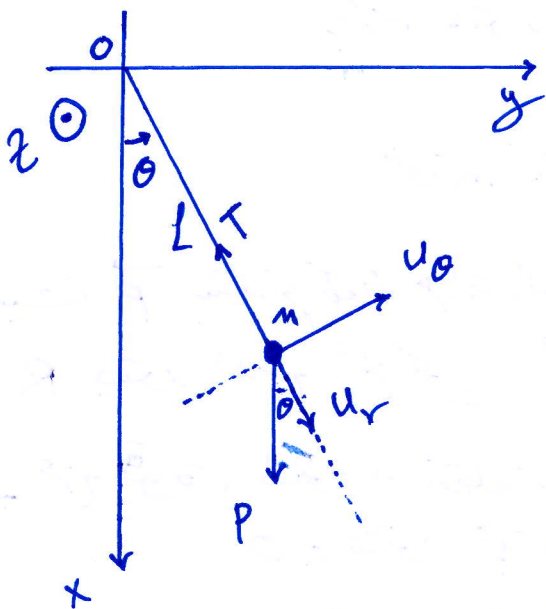
$$= \vec{v} \wedge m\vec{v} + \vec{OM} \wedge \vec{F}$$

$$= 0 + \vec{OM} \wedge \vec{F}$$

نحصل بذلك على علاقة نظرية العزم الحركي وهي:

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_O(\vec{F}) \quad \text{نظرية العزم الحركي}$$

d- تطبيق: النواس البسيط



يتكون هذا النواس من كرة صغيرة كتلتها m معلقة بطرف خيط وقد ثبت الطرف الآخر للخيط في نقطة O كما هو مبين في الشكل

لنوجد المعادلة التفاضلية للحركة بتطبيق نظرية العزم الحركي

نلاحظ في البداية أن العزم الحركي للكرة بالنسبة لـ O هو:

$$\vec{L}_O = \vec{OM} \wedge m \vec{v} = (l \vec{u}_r) \wedge (m l \dot{\theta} \vec{u}_\theta) \\ = m l^2 \dot{\theta} \vec{u}_z$$

نستنتج من ذلك أن:

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = m l^2 \ddot{\theta} \vec{u}_z$$

تخضع الكرة لقوة ثقل $\vec{P}$ ولتوتر الخيط $\vec{T}$. نلاحظ مباشرة أن عزم القوة $\vec{T}$ يساوي الصفر لأن القوة $\vec{T}$ محمولة على $\vec{OM}$:

$$\vec{M}_O(\vec{T}) = \vec{OM} \wedge \vec{T} = 0$$

في حين نلاحظ من الشكل أن قوة الثقل تتطو بالعلاقه

$$\vec{P} = m \vec{g} = m g \cos \theta \vec{u}_r - m g \sin \theta \vec{u}_\theta$$

ولذا فإن عزم قوة الثقل بالنسبة لـ O هو:

$$\vec{M}_O(\vec{P}) = \vec{OM} \wedge \vec{P} = l \vec{u}_r \wedge (m g \cos \theta \vec{u}_r - m g \sin \theta \vec{u}_\theta) \\ = - m g l \sin \theta \vec{u}_z$$

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_O(\vec{F}) \quad \text{نحل أخيراً بتطبيق نظرية العزم المكي}$$

$$m l^2 \ddot{\theta} \vec{u}_z = - m g l \sin \theta \vec{u}_z$$

نستنتج من ذلك المعادلة التفاضلية للمركبة وهي

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \sin \theta = 0$$

6- أمثلة على بعض القوى :

9- دافعة أرخميدس :

$$\vec{F} = \rho_e V_e g \vec{k}$$

ρ_e الكتلة الحجمية للمائع

V_e حجم الجزء المدروس من المائع

g تسارع الجاذبية الأرضية

$\vec{k}$ شعاع واحدة شاقولي متجه نحو الأعلى

6- قوى الاحتكاك المائع : عندما يتحرك جسم مادي في مائع فإن جزيئات هذا المائع تصطدم بصلح هذا الجسم فينتج عن ذلك قوى معارضة للحركة لا يوجد قانون بسيط يعبر عن هذه القوة ، ولكن يمكننا التعبير عنه بالعلاقة

$$F = -k \vec{v}$$

k ثابت موجب يتعلق بطبيعة المائع وبالصلح الظاهري للجسم

حيث $k = 6\pi r \eta$: η ثابت يعبر عن لزوجة المائع المعتبر

r نصف قطر الجسم الكروي بحالة خاصة

7- قوى الاحتكاك الصلب :

$$F = f_s N$$

f_s ثابت موجب يدعى عامل الاحتكاك السكوني

N شدة القوة الناعمة

8- قانون هوك : قانون المرونة

$$F = -k (l - l_0) \vec{u}$$

$\vec{u}$ شعاع واحد ، l_0 الطول المرن للنايضي ، l طوله بعد الإزاحة

k ثابت يتعلق بالنايضي ندعوه ثابت مرونة النايضي

7 - توازن نقطة مادية :

a - تعريف : نقول عن نقطة مادية M إنها في حالة توازن في جملة مرجعية R إذا كانت سرعتها مساوية للصفر دوماً في هذه الجملة

$$v_{M/R} = 0 \Leftrightarrow M \text{ في حالة توازن في } R$$

b - شرط التوازن : نستنتج أنه لكي تكون نقطة مادية في حالة توازن في جملة مرجعية R يجب أن تكون محصلة القوى المؤثرة

في هذه النقطة المادية معدومة في الجملة المعتمدة
 فلأن السرعة معدومة $v_{M/R} = 0$ دوماً فإن $\left(\frac{dv_{M/R}}{dt}\right)_R = 0$
 ولذا $\vec{F} = 0$. ولتؤكد أن هذا الشرط هو شرط لازم لكنه غير كاف ، إذ يمكن لمحصلة القوى أن تكون معدومة في حين تكون النقطة المادية في حالة حركة وعندئذ تكون حركتها مستقيمة منتظمة .

c - أنواع التوازن : 1 - توازن مستقر : يكون التوازن مستقرًا عندما تظهر قوة تؤثر في النقطة المادية محاولة إبعادتها إلى موقع التوازن بعد إزاحتها عنه بقدر صغير .

$$\Delta F_x < 0 \quad \left(\frac{dF_x}{dx}\right)_{x=x_0} < 0$$

أي تظهر قوة سالبة تحاول إعادته تلك النقطة إلى موقع توازنها x_0

2 - توازن قلق : يكون التوازن قلقاً عندما تظهر قوة تؤثر في النقطة المادية محاولة إبعادها عن موقع توازنها بعد إزاحتها عنه بقدر صغير

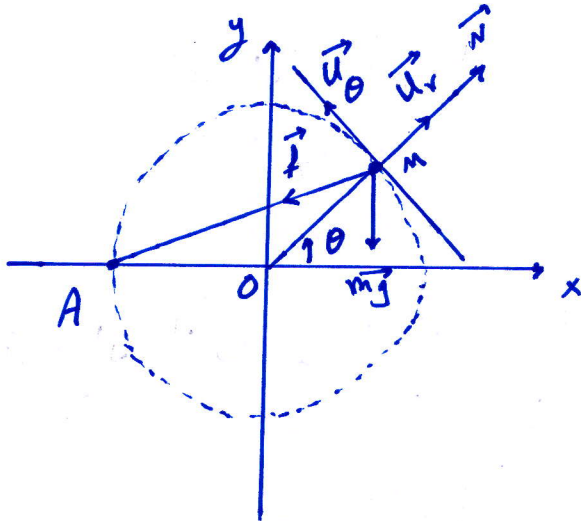
$$\Delta F_x > 0 \quad \left(\frac{dF_x}{dx}\right)_{x=x_0} > 0$$

3- توازن مطلق : يكون التوازن مطلقاً عندما لا تظهر أية قوة تؤثر في النقطة المادية بدراً ذاتها عن موقع توازنها بقدر صغير.

$$\left(\frac{dF_x}{dx} \right)_{x=x_0} = 0$$

مثال : دراسة توازن نقطة مادية :

- لنكن نقطة مادية M حركتها مقيدة على حلقة موجودة في مستو شاقولي Oxy ، يمكننا أن نتخيل M فائماً يحيط بسلك دائري. ليكن O مركز الحلقة و R نصف قطرها. لنفترض أن M تخضع لقوة تشدها نحو نقطة ثابتة A من الحلقة وهي تعطى بالعلاقة $\vec{F} = -K \vec{AM}$ حيث K ثابت موجب لندرس ونثبت عن مواقع التوازن لهذه النقطة المادية



- نلاحظ أنه يمكن تحليل هذه المسألة ببعد واحد فقط. نقدر بذلك أنه ثمة متحول واحد فقط يكفي لتحديد موقع النقطة المادية هنا، ألا وهو الزاوية التي يصنع الشعاع الموضعي مع المحور Ox أي $\theta = (Ox, \vec{OM})$

- نلاحظ أن دراستنا لحركة M في الإحداثيات القطبية خيار موفق. ولهذا علينا معرفة القوى المؤثرة في M تخضع M لقوة ثقلها $m\vec{g}$ وهي شاقولية يمكننا صياغتها في الجملة القطبية حسب العلاقة :

$$m\vec{g} = -mg \sin \theta \vec{u}_r - mg \cos \theta \vec{u}_\theta$$

كما تخضع M لقوة الشد نحو A وهي

$$\vec{F} = -K \vec{AM} = -K (\vec{OM} - \vec{OA})$$

نلاحظ من الشكل $\vec{OM} = R \vec{u}_r$

$$\vec{OA} = -R \cos \theta \vec{u}_r + R \sin \theta \vec{u}_\theta$$

وعلى هذا:

$$\vec{f} = -(KR + KR \cos \theta) \vec{u}_r + KR \sin \theta \vec{u}_\theta$$

وتخضع M أيضاً لقوة رد فعل الحلقة عليها $\vec{N}$ ، وهي قوة عمودية على الحلقة ولا بد أن توجد في المستوى Oxy لأن الحركة تحدث في هذا المستوى فقط، ولذا فإن هذه القوة محمولة على $\vec{u}_r$:

$$\vec{N} = N(\theta) \vec{u}_r$$

حيث $N(\theta)$ تابع للزاوية θ يمثل مركبة هذه القوة على $\vec{u}_r$ وله قيمة حقيقية قد تكون سالبة أو موجبة.

- نجمع هذه القوى لحساب محصلة القوى $\vec{F}$ المؤثرة في M :

$$\vec{F} = [-mg \sin \theta - KR - KR \cos \theta + N(\theta)] \vec{u}_r + (-mg \cos \theta + KR \sin \theta) \vec{u}_\theta$$

ولهذه المحصلة مركبتان إحداهما على $\vec{u}_r$ والآخرى $\vec{u}_\theta$ وهما على الترتيب

F_r و F_θ

نصل على مواقع التوازن عندما $\vec{F} = \vec{0}$ أي عندما تتساوى كل من هاتين المركبتين الصفر أي عندما تتحقق العلاقتان الآتيتان معاً:

$$-mg \sin \theta - KR - KR \cos \theta + N(\theta) = 0$$

$$-mg \cos \theta + KR \sin \theta = 0$$

تسمح لنا العلاقة الأولى منها بحساب رد الفعل $N(\theta)$ عند موقع التوازن، على حين تعطينا العلاقة الثانية مواقع التوازن :

$$\tan \theta = \frac{mg}{KR}$$

وهي معادلة تقبل حلين ، يقع أحدهما وليكن θ_0 في الربع الأول من الدائرة المتثلثة بحيث $0 < \theta_0 < \frac{\pi}{2}$ ويساوي الحل الآخر $\theta + \pi$ وهو يقع في الربع الثالث .

ولدراسة استقرار التوازن في هذين الموقعين ، نلاحظ أن ازاحة صغيرة $\Delta \theta$ ، للنقطة المادية عن موقع توازنها ستؤدي إلى ظهور قوة صغيرة تتناسب مع قيمة مشتق المركبة المحاسبية للقوة وهي :

$$\Delta F_\theta = \left(\frac{\partial F_\theta}{\partial \theta} \right)_{\theta=\theta_0} \times \Delta \theta$$

لنحسب هذا المشتق باستقار F_θ

$$\frac{\partial F_\theta}{\partial \theta} = mg \sin \theta + KR \cos \theta$$

$$= KR \cos \theta \left[\frac{mg}{KR} \tan \theta + 1 \right]$$

وعند موقع التوازن θ_0 سيكون لدينا :

$$\left(\frac{\partial F_\theta}{\partial \theta} \right)_{\theta=\theta_0} = KR \cos \theta_0 \left[1 + \left(\frac{mg}{KR} \right)^2 \right]$$

ولأن $\cos \theta_0 > 0$ في الربع الأول فإن

$$\left(\frac{\partial F_\theta}{\partial \theta} \right)_{\theta=\theta_0} > 0$$

ويكون موقع التوازن الموافق لـ θ_0 موقع توازن قلق. على حين،

$$\left(\frac{\partial F_{\theta}}{\partial \theta} \right)_{\theta=\theta_0+\pi} = KR \cos(\theta_0+\pi) \left[1 + \left(\frac{mg}{KR} \right)^2 \right] < 0$$

لأن $0 < \cos(\theta_0+\pi) = -\cos \theta_0 < 0$ ولذا يكون الموقع $\theta_0+\pi$ موقع توازن مستقر.

مثال : يتحرك جسم حركة مستقيمة على محور Ox بتأثير قوى تعطى بمصطلح في الجملة الدولية بالعلاقة : $\vec{F} = (-x^2 + 2x) \vec{i}$ حدد مواقع التوازن ونوع كل منها ثم ادرس $f(x)$ بدلالة x .

الحل : نجد مواقع التوازن بجعل $\vec{F} = \vec{0}$ فنحصل على :

$$-x^2 + 2x = 0 \Rightarrow -x(x-2) = 0$$

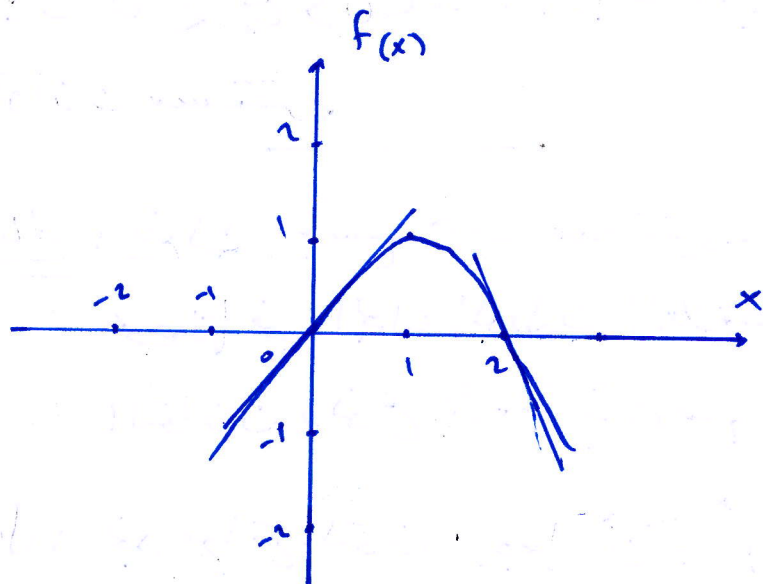
ومنه نستنتج أنه يوجد موقعاً توازن لهذا الجسم : الأول عند $x=0$ والآخر عند $x=2m$.

ولتحدد نوع التوازن نبحث عن ميل منحنى القوة في جوار موقع التوازن أي نبحث عن إشارة المشتق الآتي عند كل موقع من مواقع التوازن

$$\frac{dF}{dx} = F'(x) = -2x + 2$$

فتلاحظ أن $F'(0) = +2 > 0$ ومن ثم فإن $x=0$ موقع توازن قلق ونجد أيضاً أن $F'(2) = -2 < 0$ لذا فإن $x=2$ موقع توازن مستقر.

ببين في الشكل الآتي منحنى $f(x)$ (مركبة محصلة القوى على $x=0$) بدلالة x في هذا المثال ، ونلاحظ بوجه خاص أن ميل محاس هذا المنحنى عند $x=0$ هو ميل موجب (توازن قلق) في حين ميله عند $x=2$ هو ميل سالب (توازن مستقر) .





مكتبة
A to Z