



Prof. Cécile Hébert

1



Plan du cours

- I - Cinématique
- II - Référentiel accélérés
- III - Lois de Newton
- IV - Balistique – effet d'une force constante et uniforme
- V - Forces ; application des lois de Newton
- VI - Travail, Energie, principes de conservation
- VII - Chocs, systèmes de masse variable
- VIII - Oscillateur harmonique
- IX - Moment cinétique ; Gravitation
- X - Solide indéformable
- XI - Application du solide indéformable

2

Nous avons vu la notion d'énergie potentielle pour la gravitation. Maintenant, nous allons pousser un petit peu plus loin et réexprimer cette énergie potentielle à l'aide du moment cinétique, en utilisant le fait que la gravitation est une force centrale. Cela nous permettra de donner une expression de l'énergie mécanique qui ne dépendra que de la distance entre le corps attracteur et l'objet étudié, ainsi que de la dérivée de cette distance, \dot{r} et r . Nous arriverons à la notion d'énergie potentielle effective, qui est une notion puissante pour analyser les mouvements dans un champ gravitationnel.

Notes

Summary



0m 05s

Table des matières

- 1 - Moment cinétique et moment d'une force
- 2 - Force centrale
- 3 - Gravitation
- 4 - Analyse énergétique de la force gravitationnelle

3

Nous sommes dans le chapitre 9, moments cinétiques et gravitation, et nous allons voir l'analyse énergétique de la force gravitationnelle, la deuxième partie.

Notes

Summary



0m 45s

Notion d'énergie potentielle effective

Conservation de l'énergie



$$E = E_c + E_p = \text{cte}$$

$$E = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GmM}{r} = \text{cte}$$

21

Nous allons voir ce que l'on appelle la notion d'énergie potentielle effective. La force gravitationnelle et l'énergie potentielle de gravitation ne dépendent que de r , la distance entre l'objet de masse M et l'objet étudié. Nous allons donc chercher à exprimer l'énergie mécanique qui est la somme de l'énergie cinétique plus l'énergie potentielle, qui est une constante, en fonction de la norme de r .

Notes

Summary



0m 56s

Notion d'énergie potentielle effective

Conservation de l'énergie

$$E = E_c + E_p = \text{cte}$$

$$E = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GmM}{r} = \text{cte}$$



21

L'énergie mécanique est donc $\frac{1}{2}mv^2$ moins GmM/r . Et cette grandeur doit être constante. Le deuxième terme de l'énergie potentielle ne dépend que de r , mais le terme de l'énergie cinétique est exprimé en fonction de v^2 . Nous allons chercher à l'exprimer uniquement à l'aide de r et ses dérivés. Nous allons faire une première remarque. Nous avons un objet de masse M qui exerce une force gravitationnelle F_g centrale, dirigée vers O sur un objet de masse m . À t égale 0, cet objet de masse m a une certaine vitesse v_0 . L'accélération est selon F_g . Cette accélération va pouvoir influencer à la fois la direction et la norme de v_0 . Par contre, l'accélération et la vitesse sont dans un plan. C'est le plan qui contient la masse M . Donc la masse M , la masse m , la vitesse v_0 et l'accélération sont au départ dans un même plan. Cette accélération ne pourra pas sortir du plan puisqu'elle pointe toujours vers M . L'accélération restera donc dans le plan de départ. Cela fait que v_0 peut changer de manière quelconque dans le plan, mais ne pourra jamais sortir du plan. Tout le problème se placera dans le plan qui est défini par M , m et donc par le vecteur v_0 et le vecteur F_g .

Notes

Summary



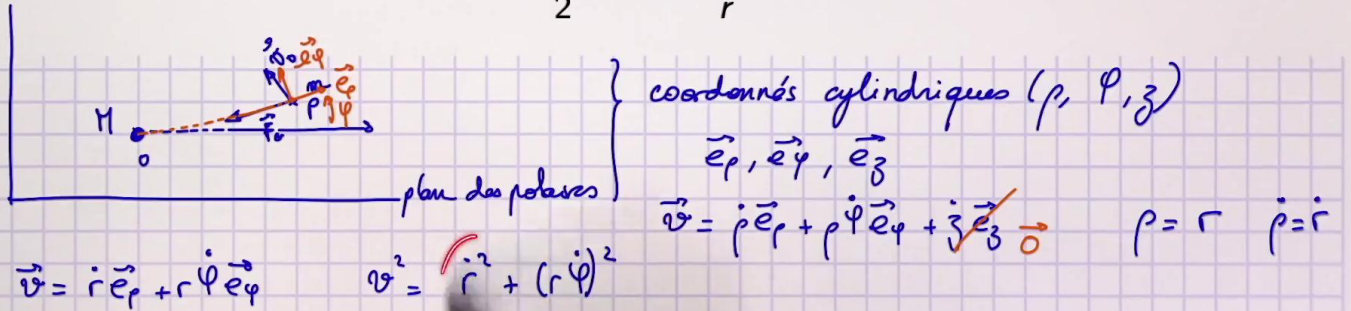
1m 26s

Notion d'énergie potentielle effective

Conservation de l'énergie

$$E = E_c + E_p = \text{cte}$$

$$E = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GmM}{r} = \text{cte}$$



21

Puisque tout se place dans un plan, nous pouvons nous contenter d'utiliser les coordonnées polaires. Nous allons prendre les polaires de centre O , nous allons appeler ρ la distance OP , et nous allons utiliser les vecteurs de base e_ρ et e_ϕ . Ces coordonnées polaires seront ensuite étendues aux coordonnées cylindriques basées sur ces coordonnées polaires. Les vecteurs de base étant e_ρ , e_ϕ , e_z . Nous pouvons donc utiliser ces coordonnées pour exprimer le vecteur vitesse v . En coordonnées cylindriques, le vecteur vitesse s'écrit $\dot{\rho}e_\rho + \rho\dot{\phi}e_\phi + \dot{z}e_z$ or, nous venons de dire que le problème se place dans un plan. Le vecteur v est uniquement dans le plan e_ρ , e_ϕ . La coordonnée $z.e_z$ vaut donc zéro. Par ailleurs, nous avons appelé r la distance op . Dans cette nomenclature, ρ s'écrit r . r peut varier, donc ρ égale r . Nous avons donc l'expression du vecteur vitesse en coordonnées cylindriques $\dot{r}e_\rho + r\dot{\phi}e_\phi$. Nous avons besoin de la norme de v^2 ça sera donc la norme de ce vecteur-là, ça sera \dot{r}^2 plus $(r\dot{\phi})^2$. Nous avons donc progressé, nous avons remplacé v^2 par \dot{r}^2 plus $(r\dot{\phi})^2$. Nous avons ici la dérivée de r , nous avons \dot{r}^2 , mais il nous reste un ϕ^2 .

Notes

Summary



3m 21s

Notion d'énergie potentielle effective

Conservation de l'énergie

$$E = E_c + E_p = \text{cte}$$

$$E = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{GmM}{r} = \text{cte}$$

coordonnées cylindriques (ρ, φ, z)

$\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{e}_z$

$\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi + \cancel{\dot{z}\vec{e}_z} \rightarrow \rho = r \quad \dot{\rho} = \dot{r}$

$\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi$

$v^2 = \dot{r}^2 + (r\dot{\varphi})^2$

$\vec{L}_0 = m\rho^2\dot{\varphi}\vec{e}_z = mr^2\dot{\varphi}\vec{e}_z$

$L_0 = \text{cte}$ car force centrale

$L_0^2 = m^2 r^4 \dot{\varphi}^2 = \text{cte} \Rightarrow \dot{\varphi}^2 = \frac{L_0^2}{m^2 r^4}$

21

Il va falloir essayer d'exprimer autrement en fonction de cette coordonnée r . Et c'est là que nous allons utiliser la notion de moment cinétique. Je vous ai dit que le moment cinétique était particulièrement adapté pour décrire un mouvement à force centrale. La force gravitationnelle est une force centrale. Si vous retournez à la page 10 de cette présentation, vous vous rappellerez que nous avons trouvé L_0 égale $m\rho^2\dot{\varphi}e_z$. Ici, ρ est égal à r , c'est donc $mr^2\dot{\varphi}e_z$. Puisque nous sommes dans un mouvement à force centrale, L_0 est une constante. Nous cherchons du $\dot{\varphi}^2$. Nous allons donc prendre du L_0^2 . En norme, L_0^2 est égal à $m^2 r^4 \dot{\varphi}^2$. Et c'est une constante. Cela va nous permettre d'exprimer $\dot{\varphi}^2$ est égal à $L_0^2/m^2 r^4$.

Notes

Summary



$$E = \frac{1}{2} m v^2 - \frac{GMm}{r}$$

$$v^2 = \dot{r}^2 + (r\dot{\varphi})^2$$

$$\dot{\varphi}^2 = \frac{L_0^2}{m^2 r^4}$$

$$E = \frac{1}{2} m \left(\dot{r}^2 + r^2 \frac{L_0^2}{m^2 r^4} \right) - \frac{GMm}{r}$$

$$E = \frac{1}{2} m \dot{r}^2 + \frac{1}{2} m \frac{L_0^2}{m^2 r^2} - \frac{GMm}{r}$$

$$E = \underbrace{\frac{1}{2} m \dot{r}^2}_{E_c} + \underbrace{\frac{L_0^2}{2mr^2}}_{E_p} - \frac{GMm}{r} = A\dot{r}^2 + B \frac{1}{r^2} - C \frac{1}{r}$$

↓ fonction de r Energie potentielle effective

22

J'ai donc résumé ici ce que nous avons trouvé jusqu'à présent. Je vais maintenant remplacer φ^2 dans l'expression de v et v^2 dans l'expression de l'énergie. Cela va me donner E est égal à $\frac{1}{2}m(\dot{r}^2 + r^2\dot{\varphi}^2) - GMm/r$. J'obtiens donc E égale à $\frac{1}{2}m\dot{r}^2$ plus, je vais simplifier r^2 un r^4 , $\frac{1}{2}mL_0^2/m^2r^2 - GMm/r$. Je peux encore simplifier un m ici et obtenir au final E égale $\frac{1}{2}m\dot{r}^2$ plus L_0^2 sur $2mr^2$ moins GMm sur r . J'ai donc l'énergie mécanique exprimée comme une constante multipliée par la dérivée de la norme du vecteur r plus une constante positive 1 sur r^2 plus une constante négative fois 1 sur r . J'ai exprimé l'énergie totale uniquement à l'aide de la grandeur r . Les deux premiers termes sont l'énergie cinétique. Le deuxième terme est l'énergie potentielle. Pourtant, si je regroupe un morceau de l'énergie cinétique, la deuxième partie, et l'énergie potentielle, je vois une fonction qui ne dépend que de r . Cette fonction a la même dimension qu'une énergie potentielle. C'est une fonction de l'espace qui se comporte comme une énergie potentielle. Par contre, elle contient un morceau d'énergie potentielle et un morceau d'énergie cinétique. C'est ce que l'on appelle l'énergie potentielle effective. Elle ne dépend que de la distance OP , donc de r , et pas de la direction du vecteur r .

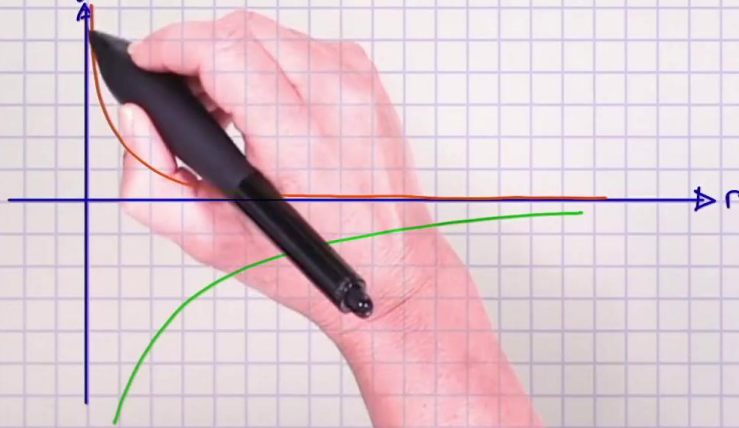
Notes

Summary



6m 44s

$$E = \frac{1}{2}mr^2 + \underbrace{\frac{1}{2} \frac{L_O^2}{mr^2}}_{E_{\text{eff}}(r)} - \frac{GmM}{r} = \underbrace{A \cdot \frac{1}{r^2}} + \underbrace{(-B) \frac{1}{r}}$$

Analyse de $E_{\text{eff}}(r)$ 

23

Nous allons maintenant analyser plus en détail cette énergie potentielle effective. C'est une fonction de r , la distance OP, qui ne peut être que positive ou nulle. Je vais donc symboliser la fonction énergie potentielle effective en fonction de r , c'est cette fonction-là, entre 0 et l'infini. Cette fonction énergie potentielle effective a la forme A multiplié à $1/r^2$ plus $-b$ multiplié par $1/r$. La fonction $1/r^2$ et $1/r$ sont des hyperboles. Avec le préfacteur positif, j'ai une hyperbole dans le premier cadran et avec le préfacteur négatif, je vais trouver mon hyperbole en dessous de l'axe des abscisses. Par ailleurs, la première hyperbole est en $1/r^2$. Elle est donc plus proche de ses asymptotes. Quand on tend vers 0 et vers l'infini, que la deuxième hyperbole qui, elle, est en $1/r$. Je peux donc symboliser mes deux hyperboles, une que je vais tracer proche de ses asymptotes et une que je vais tracer plus loin de ces asymptotes. J'exagère un petit peu. Lorsque je fais la somme des deux, pour r tendant vers 0, c'est la courbe orange qui va gagner. Elle tend plus vite vers $+\infty$ que la courbe verte ne tend vers $-\infty$. Je vais donc avoir une grandeur ici, légèrement en dessous, mais proche de la courbe orange.

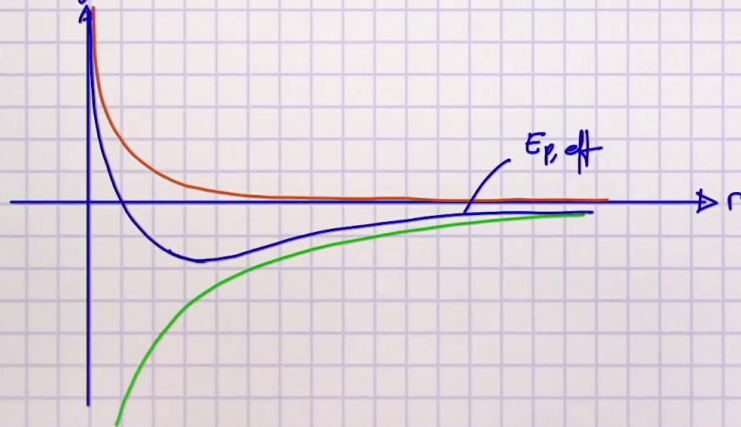
Notes

Summary



9m 21s

$$E = \frac{1}{2}mr^2 + \underbrace{\frac{1}{2} \frac{L_O^2}{mr^2}}_{E_{\text{eff}}(r)} - \frac{GmM}{r} = \underbrace{A \cdot \frac{1}{r^2}}_{\text{orange}} + \underbrace{(-B) \frac{1}{r}}_{\text{verte}} = \text{somme}$$

Analyse de $E_{\text{eff}}(r)$ 

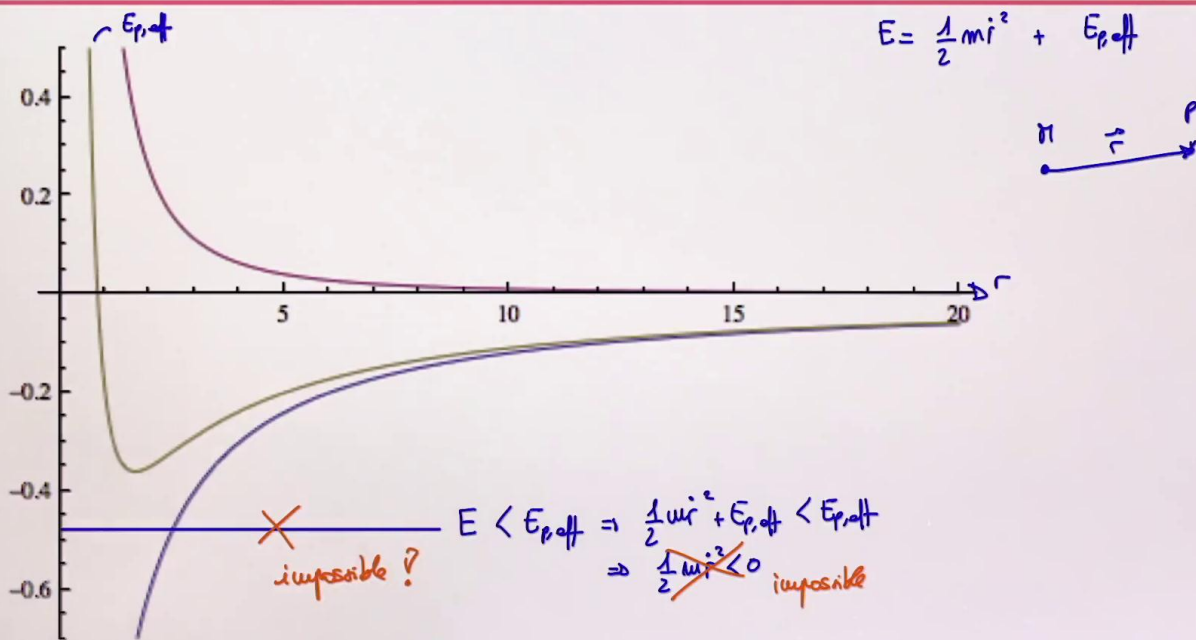
23

Par contre, lorsque je me place vers $+\infty$, la courbe orange va tendre aussi plus vite vers 0. Donc c'est la courbe verte qui va rester le plus longtemps. Je vais donc observer la somme des deux au-dessus de la courbe verte entre l'axe des abscisses et la courbe verte. Entre les deux, je vais avoir un minimum. La somme de mes deux fonctions sera donc une courbe que je vais symboliser en bleu, qui aura cette allure-là.

Notes

Summary





24

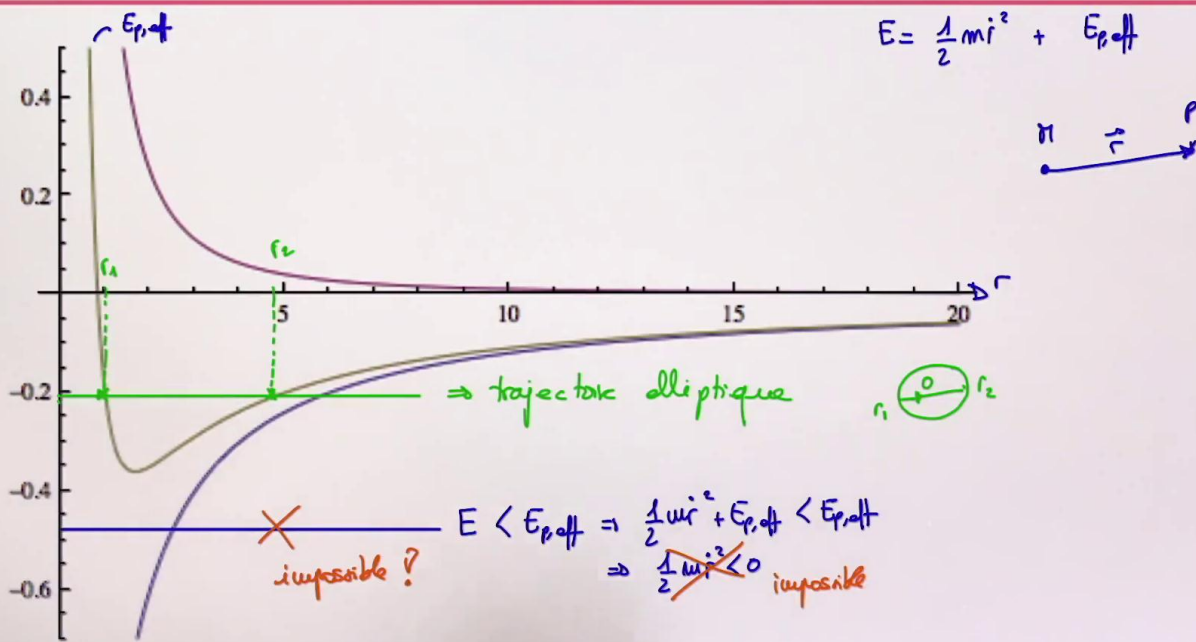
Voici à nouveau ces trois courbes tracées de manière générique. Je rappelle que nous avons l'énergie mécanique totale qui est égale à $\frac{1}{2} m v^2$ plus l'énergie potentielle effective. L'axe des abscisses est la distance r entre M et le point P . Quel que soit le déplacement de P autour de M dans un mouvement gravitationnel, je peux avoir une ellipse, une parabole ou une hyperbole, l'énergie mécanique est constante. J'ai là un diagramme d'énergie. Je peux donc placer la valeur de l'énergie mécanique qui reste une constante, quelle que soit la valeur de r . J'ai plusieurs possibilités, suivant les cas que je vais avoir. Maintenant, imaginons que je place l'énergie mécanique en dessous de la courbe de l'énergie potentielle effective. J'ai ici l'énergie mécanique totale qui est inférieure à l'énergie potentielle effective. Cela implique que $\frac{1}{2} m v^2$ plus l'énergie potentielle effective doit être inférieure à l'énergie potentielle effective. Cela implique donc que $\frac{1}{2} m v^2$ doit être négatif. Or $\frac{1}{2}$ est positif, m est positif, v^2 est positif. C'est donc impossible. Cette situation-là est donc impossible. Je ne peux avoir l'énergie mécanique qu'au-dessus de au moins certaines valeurs de l'énergie potentielle effective.

Notes

Summary

11m 47s





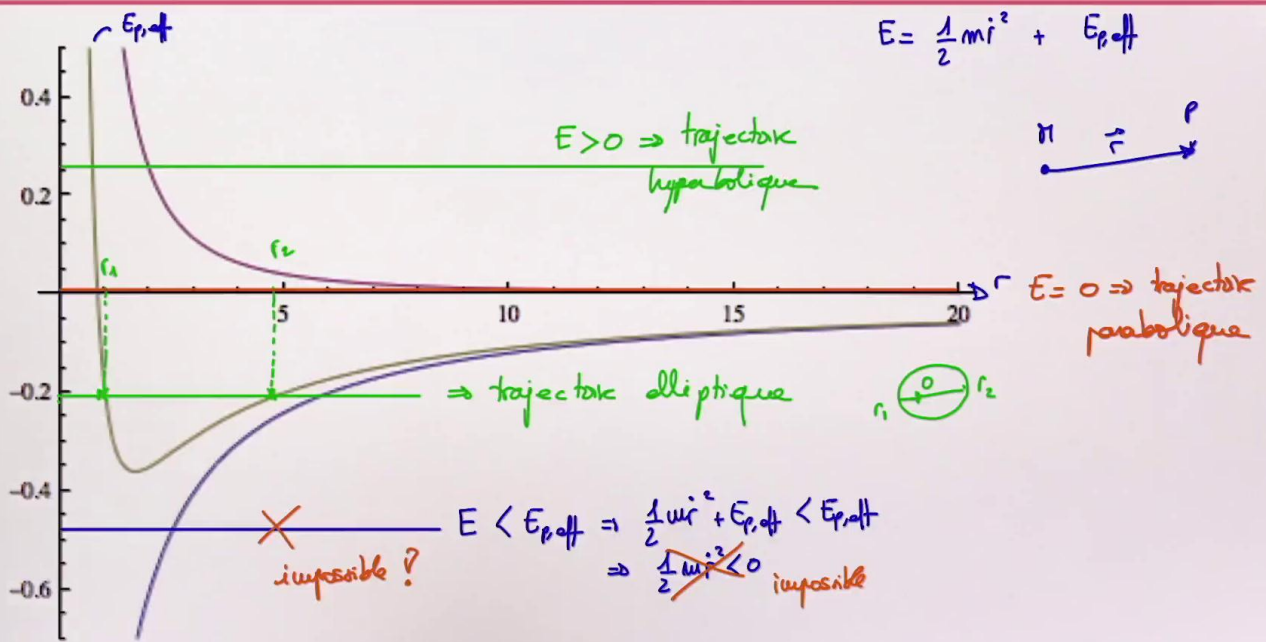
24

L'énergie mécanique ne peut pas être inférieure à l'énergie potentielle effective. Supposons maintenant que l'énergie mécanique soit effectivement supérieure à l'énergie potentielle effective et la coupe en deux points. Ces deux points vont être r_1 et r_2 . Là, je peux séparer mon espace en deux zones. Une zone où l'énergie mécanique est supérieure à l'énergie potentielle effective. Dans ce cas-là, tout est possible puisque $\frac{1}{2} m v^2$ est strictement positif. Par contre, j'ai une zone de l'espace dans laquelle l'énergie mécanique serait inférieure à l'énergie potentielle effective. Je ne peux donc pas avoir de valeur de r dans ces zones-là. Cela signifie que les seules valeurs de r possibles sont contraintes entre une valeur minimum et une valeur maximum. Cela correspond à une trajectoire elliptique. Dans ma trajectoire elliptique autour du foyer, j'ai bien toujours une valeur minimum et une valeur maximum de r . r_1 étant la valeur minimum et r_2 la valeur maximum. Dans la trajectoire autour de O sur cette ellipse, les valeurs de r sont toujours entre r_1 et r_2 . Si l'énergie mécanique augmente encore, je trouve toujours une ellipse, mais de plus en plus allongée.

Notes

Summary





24

Lorsque l'énergie mécanique est très exactement égale à zéro, j'ai une ellipse tellement allongée qu'elle ne se referme jamais. Je n'ai qu'une distance minimum r_1 , mais je n'ai pas de distance maximum. Cela correspond à une trajectoire parabolique. C'est une trajectoire ouverte. Et si je continue à augmenter l'énergie mécanique, ici, l'énergie mécanique est strictement positive. La trajectoire obtenue est une hyperbole.

Notes

Summary





Voilà, nous avons réécrit l'énergie mécanique totale d'un objet dans un champ de gravitation et cela nous a permis de mettre en évidence un terme que nous avons appelé énergie potentielle effective. L'analyse de cette énergie potentielle effective permet de décider rapidement le type de mouvement que subit le corps : une ellipse, un cercle, une parabole ou hyperbole.

Notes

Summary

16m 22s

