

Support de cours

Cours:

PHYS-101(f) - PG I - mécanique - MA (Sylvain Bréchet)

Vidéo:

A11 - Dynamique terrestre, pendule de Foucault et système de points matériels

Concepts (extraits des sous-titres générés automatiquement) :

Phi chapeau. Concept d'un vecteur propre. Carré de la vitesse. Vecteur du point. Termes de chapeau. Vecteur unitaire du chapeau. Équations précédentes. Première masse. Énergie cinétique. Deuxième ligne. Première matrice. Valeur propre. Vecteurs unitaires. Ligne d'une certaine longueur. Sinus de ϕ^2 .



[vers la recherche de séquences vidéo](#)

(dans PHYS-101(f) - PG I - mécanique - MA (Sylvain Bréchet).)



[vers la vidéo](#)

Center for Digital Education. Plus de matériel de soutien pédagogique ici :

<https://www.epfl.ch/education/educational-initiatives/cede/educational-technologies-gallery/boocs-en/>

Applications - Chapitre 11

Dynamique terrestre, pendule de Foucault
et système de points matériels

EPFL

Dr. Sylvain Bréchet

A11 Dynamique terrestre, pendule de Foucault et système de points matériels

1 / 24

...

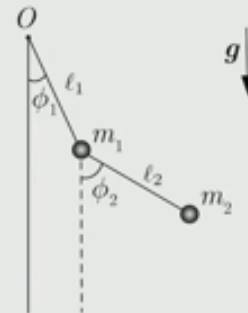
notes

résumé

0m 0s



- On considère un pendule double constitué de deux bras de masses négligeables attachés l'un à l'autre.
- Le premier bras de longueur ℓ_1 est attaché à l'origine au point O . Un point matériel de masse m_1 est fixé à l'autre extrémité. L'angle d'oscillation dans le plan vertical est ϕ_1 .
- Le deuxième bras de longueur ℓ_2 est attaché au point matériel de masse m_1 . Un point matériel de masse m_2 est fixé à l'autre extrémité. L'angle d'oscillation dans le plan vertical est ϕ_2 .



Ces sous-titres ont été générés automatiquement dans le cas de l'algèbre linéaire. Nous utiliserons le concept d'un vecteur propre et d'une valeur propre. Le concept que vous avez peut-être déjà vu dans le passé. Je sais que dans le cours de maths, vous voyez tout à la fin du semestre. Si vous ne l'avez pas encore vu, vous le verrez très bientôt. C'est un concept absolument clé. Tant mieux. Passons donc au pendule double qui se trouve à la page 8. Nous allons modéliser ce pendule contrairement aux problèmes que nous avons vus jusqu'à présent. Ce qui sera compliqué dans la modélisation du pendule que nous ferons énergétiquement C'est l'énergie cinétique qui est compliquée. L'énergie potentielle est encore assez simple.

notes

résumé

0m 1s



- Vecteurs positions :

$$\mathbf{r}_1 = \ell_1 \hat{\rho}_1$$

$$\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1 = \ell_2 \hat{\rho}_2$$

- Changement de base : rotation d'angle $\phi_2 - \phi_1$

$$\hat{\rho}_2 = \cos(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\phi}_1$$

$$\hat{\phi}_2 = -\sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + \cos(\phi_2 - \phi_1) \hat{\phi}_1$$

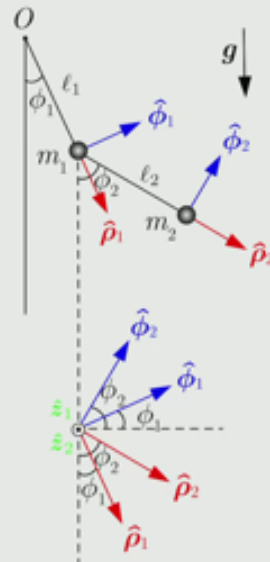
- Vecteurs vitesses : formules de Poisson

$$\mathbf{v}_1 = \dot{\mathbf{r}}_1 =$$

$$\mathbf{v}_2 - \mathbf{v}_1 = \dot{\mathbf{r}}_2 - \dot{\mathbf{r}}_1 =$$

$$=$$

$$\mathbf{v}_2 =$$



Donc, pour modéliser cela, au lieu d'avoir des bras qui sont en forme de barre, nous allons simplifier la description, apprendre quelque chose qui ressemble à ceci. Nous avons une masse attachée à une ligne d'une certaine longueur et nous attachons une deuxième ligne à la première masse et à la fin de cette ligne, nous plaçons une seconde masse et nous regardons l'évolution du système de ce double pendule. C'est ce que nous aimerions écrire. Nous nous retrouverons donc avec des longueurs constantes pour nos deux lignes, masse à priori différente, longueurs différentes aussi. Et ce qui sera important, ce sont les longueurs qui feront ces lignes par rapport à la verticale. Pour la première ligne, si ce n'est pas pour la masse m_1 , ce sera l'angle ϕ_1 et pour la seconde, c'est ϕ_2 . Maintenant, ce qui sera compliqué, c'est de trouver l'énergie cinétique. Il va donc falloir être un peu délicat. Nous allons introduire deux repères polaires qui sont attachés à chaque fois à l'une des deux masses. Avec un vecteur unitaire du chapeau, ou un chapeau, ou deux chapeaux, qui sont la longueur des lignes, et des vecteurs unitaires ϕ chapeau, qui sont à chaque fois orthogonaux. Ok? Commençons donc par la première position vectorielle de la masse m_1 . Cette position vectorielle à une longueur de ℓ_1 , qui est la longueur de la ligne, est orienté le long du chapeau vectoriel unitaire ρ_1 . Écrire $\mathbf{r}_2$ n'est pas simple. Il est plus facile de prendre $\mathbf{r}_2$ moins $\mathbf{r}_1$, ce qui correspondra au vecteur du point 1 au point 2. C'est $\mathbf{r}_2$ moins $\mathbf{r}_1$. Donc $\mathbf{r}_2$ moins $\mathbf{r}_1$ à une longueur qui correspond à la longueur de la deuxième ligne, ℓ_2 , est multiplié par le deuxième vecteur radial unitaire, qui est le chapeau ρ_2 . Ok? Maintenant, pour calculer la vitesse, le carré de la vitesse, Si nous avons des vecteurs unitaires de vecteurs différents, ils ne sont pas orthogonaux.

notes

résumé

2m 11s



- Vecteurs positions :

$$\mathbf{r}_1 = \ell_1 \hat{\rho}_1$$

$$\mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1 = \ell_2 \hat{\rho}_2$$

- Changement de base : rotation d'angle $\phi_2 - \phi_1$

$$\hat{\rho}_2 = \cos(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\phi}_1$$

$$\hat{\phi}_2 = -\sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + \cos(\phi_2 - \phi_1) \hat{\phi}_1$$

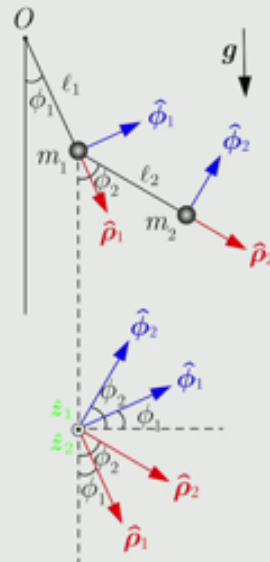
- Vecteurs vitesses : formules de Poisson

$$\mathbf{v}_1 = \dot{\mathbf{r}}_1 =$$

$$\mathbf{v}_2 - \mathbf{v}_1 = \dot{\mathbf{r}}_2 - \dot{\mathbf{r}}_1 =$$

$$=$$

$$\mathbf{v}_2 =$$



C'est problématique quand on calcule le produit scalaire pour élever le carré. Ce que nous aurons à faire, c'est d'exprimer tous les vecteurs unitaires selon un vecteur donné, par exemple la première. Il va falloir exprimer les vecteurs du second vecteur en fonction du premier vecteur. Donc, si nous prenons des vecteurs unitaires que nous traduisons sans changer leur norme ou leur orientation, Ce sont les mêmes vecteurs. Nous allons prendre les deux vecteurs, et nous allons les prendre à partir du même point ici. Vous avez le premier vecteur ici, et le second ici. Ok? Ok. Les vecteurs du premier vecteur, je vais les obtenir, faire un angle ϕ_1 avec l'axe vertical et horizontal correspondent au deuxième vecteur. Pour le second vecteur, il s'agit de ϕ_2 . Donc, l'angle entre les deux vecteurs sera ϕ_2 moins ϕ_1 , ok? Maintenant, géométriquement, nous allons établir la formule de changement de base, qui est une rotation d'un angle ϕ_2 moins ϕ_1 . Nous projeterons ensuite les vecteurs de base du second vecteur sur le premier. Donc, nous prenons ρ_2 , nous le projetons d'abord selon ρ_1 ,

notes

résumé

- Vecteurs vitesses :

$$\mathbf{v}_1 = \ell_1 \dot{\phi}_1 \hat{\phi}_1$$

$$\mathbf{v}_2 = -\ell_2 \dot{\phi}_2 \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + (\ell_1 \dot{\phi}_1 + \ell_2 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1)) \hat{\phi}_1$$

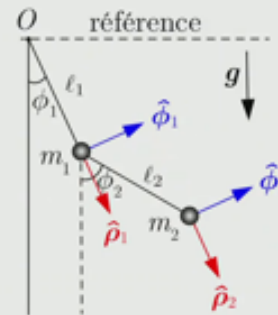
- Vitesses quadratiques :

$$v_1^2 = \quad (A.11.13)$$

$$v_2^2 =$$

$$= \quad (A.11.14)$$

- On choisit comme référence d'énergie potentielle gravitationnelle la droite horizontale qui passe par le point O .



la projection sera le cosinus de la différence entre les deux angles, phi2 moins phi1, et ensuite nous le projetons selon phi1, ok? C'est vrai... Oui, selon phi2. C'est phi2 que nous projetons selon phi1, désolé. Ce qui fera que le sinus de la différence entre les deux angles sera le sinus de phi2 moins phi1. Donc, nous faisons la même chose pour phi2, que nous projetons selon rho1 en premier. Si nous projetons selon rho1, nous projeterons d'abord selon le sinus de la direction opposée, donc nous avons moins de sinus de phi2 moins phi1 fois rho1 chapeau. Ensuite, la projection selon phi1 chapeau est fait sur le ketete adjacent, l'angle et la différence entre les deux angles est phi1, Donc, nous n'aurons que le sinus de phi2 moins phi1 fois phi1 chapeau, ok? Continuons. La vitesse du premier point matériel est la dérivée temporelle de sa position. Donc, c'est L1 qui est constant, temps rho1 chapeau. Comment trouver rho1 chapeau dans la dérivée temporelle? Chapeau rho1 point. Pour trouver le point de chapeau rho1, vous devez utiliser la formule du poisson, ok? Donc, nous avons des repères polaires, on peut les rendre cylindriques en ajoutant un troisième vecteur qui sort du plan, ok? Chapeau Z1, chapeau Z2, qui seront les deux vecteurs du vecteur unitaire sortant du plan. Donc, pour trouver la dérivée temporelle de rho1 chapeau, rho1 chapeau point, vous devez prendre le vecteur vectoriel de la vitesse angulaire de rotation de la première réparation, ok? Avec le chapeau vectoriel rho1. Ce vecteur vitesse angulaire, comme la rotation se fait dans le plan d'oscillation de nos pendules, ok? Le vecteur sera orthogonal, selon le chapeau Z1. Et puis, ce vecteur de vitesse angulaire aura comme norme, ok? Ou, disons, en tant que composante verticale, en tant que composant selon cet axe, point phi1. Donc, nous allons nous retrouver avec L1 phi1 point fois Z1 chapeau, produit vectoriel

notes

résumé

5m 25s



- Vecteurs vitesses :

$$\mathbf{v}_1 = \ell_1 \dot{\phi}_1 \hat{\phi}_1$$

$$\mathbf{v}_2 = -\ell_2 \dot{\phi}_2 \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + (\ell_1 \dot{\phi}_1 + \ell_2 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1)) \hat{\phi}_1$$

- Vitesses quadratiques :

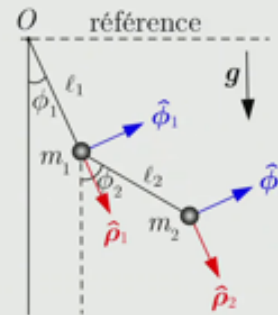
$$v_1^2 = \quad (A.11.13)$$

$$v_2^2 =$$

=

(A.11.14)

- On choisit comme référence d'énergie potentielle gravitationnelle la droite horizontale qui passe par le point O .



avec rho1 chapeau, ok? Donc, il donne L1 phi1 point. Le produit vectoriel du troisième vecteur, sera une réparation cylindrique avec la première et la seconde, fois, phi1 chapeau. Ok, faisons quelque chose de similaire pour V2 moins V1. V2 moins V1 est L2 point moins 1 point, ok? Et puis, L2 moins R1 est L2 rho2 chapeau, que nous tirons d'ailleurs, nous aurons L2 fois rho2 point chapeau. Encore une fois, nous utilisons la formule du poisson. Et nous écrivons ceci comme L2 fois le vecteur angulaire de rotation de la réparation, de la deuxième réparation, soyez prudent, qui sera phi2 points fois Z2 chapeau, qui est le même que le chapeau Z1, produit vectoriel donc, avec rho2 chapeau. Le produit vectoriel du chapeau Z2 avec le chapeau rho2 nous donnera le chapeau phi2. Donc, nous nous retrouvons avec L2 phi2 points fois phi2 chapeau. Et c'est là que nous sommes confrontés au problème que j'ai mentionné tout à l'heure. C'est-à-dire que pour V1, tout se passe bien, nous avons le vecteur uniforme de la réparation correspondante. Pour V2, c'est celui de l'autre réparation, et c'est là qu'il ne va pas. C'est là que nous devons exprimer le chapeau phi2 en termes de chapeau rho1 et de chapeau phi1, ok? C'est donc ce que nous allons faire maintenant. Nous allons réécrire cela comme L2 fois phi2 point, qui se multiplie. Moins le sinus de phi2 moins phi1 fois rho1 chapeau plus le cosinus de phi2 moins phi1 fois phi1 chapeau. Ok? Donc, ce que nous voulons, c'est V2. Nous avons V2 moins V1, mais nous avons aussi V1. Ainsi, nous serons en mesure de résumer les deux équations précédentes. a va nous donner V2, ok? Si nous résumons, nous nous retrouverons avec, tout d'abord, moins L2 phi2 point sinus de phi2 moins phi1 fois rho1 chapeau plus L1 phi1 point plus L2 phi2 point fois sinus de la différence

notes

résumé

- Vecteurs vitesses :

$$\mathbf{v}_1 = \ell_1 \dot{\phi}_1 \hat{\phi}_1$$

$$\mathbf{v}_2 = -\ell_2 \dot{\phi}_2 \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + (\ell_1 \dot{\phi}_1 + \ell_2 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1)) \hat{\phi}_1$$

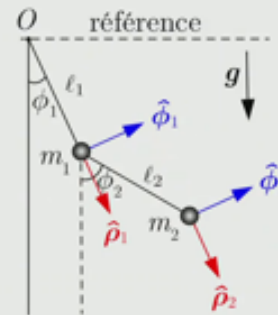
- Vitesses quadratiques :

$$v_1^2 = \quad (A.11.13)$$

$$v_2^2 =$$

$$= \quad (A.11.14)$$

- On choisit comme référence d'énergie potentielle gravitationnelle la droite horizontale qui passe par le point O .



entre deux angles, ϕ_2 moins ϕ_1 , qui multiplie ϕ_1 chapeau. Ok? Vous pouvez déjà voir que les vitesses vectorielles ne sont pas si simples.

notes

résumé

- Vecteurs vitesses :

$$v_1 = \ell_1 \dot{\phi}_1 \hat{\phi}_1$$

$$v_2 = -\ell_2 \dot{\phi}_2 \sin(\phi_2 - \phi_1) \hat{\rho}_1 + (\ell_1 \dot{\phi}_1 + \ell_2 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1)) \hat{\phi}_1$$

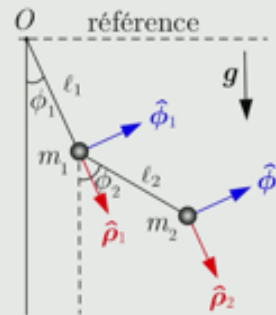
- Vitesses quadratiques :

$$v_1^2 = \ell_1^2 \dot{\phi}_1^2 \quad (A.11.13)$$

$$v_2^2 = \ell_2^2 \dot{\phi}_2^2 \sin^2(\phi_2 - \phi_1) +$$

$$= \quad (A.11.14)$$

- On choisit comme référence d'énergie potentielle gravitationnelle la droite horizontale qui passe par le point O .



Donc, maintenant, pour trouver cette recherche, nous devons trouver l'énergie cinétique qui sera nécessaire pour élever le carré. Ok? Donc, pour V_1 , c'est simple. Il y a une composante. Nous élevons le composant à la place. Donc, nous aurons L_1 au temps carré ϕ_1 point au carré. Autour de la L_2 . Pour L_2 , il y a deux composants. Mais comme nous avons choisi une seule référence, nous savons que les composantes sont orthogonales. Ainsi, lorsque nous élevons le carré, nous nous retrouvons avec le carré de ces deux composants. Commençons par le premier des deux. Nous aurons L_2 au carré fois ϕ_2 point au carré, fois sinus du carré de ϕ_2 moins ϕ_1 plus, et maintenant nous avons le carré de la deuxième composante, qui est ici, qui est une somme de deux termes. Donc, quand nous élevons le carré, ce deuxième composant,

notes

résumé

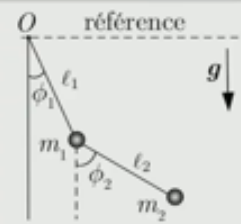
9m 59s



- Energie cinétique :

$$T = T_1 + T_2 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2$$

$$=$$



(A.11.15)

- Energie potentielle :

$$V = V_{g1} + V_{g2} = -m_1 g h_1 - m_2 g h_2$$

$$=$$

(A.11.16)

- Energie mécanique : $E = T + V$

$$E =$$

(A.11.17)

nous nous retrouverons avec le premier carré, soit L_1 au carré fois ϕ_1 point au carré, avec le deuxième carré, qui est L_2 au carré de ϕ_2 point au carré, fois le sinus du carré de ϕ_2 moins ϕ_1 , et n'oublions pas le deuxième produit. Ce deuxième produit, qui sera $2L_1 L_2$, ϕ_1 point ϕ_2 , fois le cosinus du carré de ϕ_2 moins ϕ_1 . Regardez les termes que nous avons obtenus en haut de la ligne. Nous avons deux termes, un terme carré, un terme carré, qui a les mêmes préfacteurs. Sinus du carré plus carré, c'est 1. Ainsi, lorsque nous les élevons, nous nous retrouvons avec, L_1 au carré, ϕ_1 point au carré plus L_2 au carré, ϕ_2 point au carré plus $2L_1$ au carré, ϕ_1 point ϕ_2 point cosinus de ϕ_2 moins ϕ_1 . Maintenant que nous avons le carré des vitesses, nous serons en mesure d'obtenir l'énergie cinétique.

notes

résumé

10m 49s



- Conservation de l'énergie mécanique : $\dot{E} = 0$

$$\begin{aligned} & (m_1 + m_2) \ell_1^2 \dot{\phi}_1 \ddot{\phi}_1 + m_2 \ell_2^2 \dot{\phi}_2 \ddot{\phi}_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \left(\dot{\phi}_1 \ddot{\phi}_2 + \ddot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \right) \cos(\phi_2 - \phi_1) \\ & + m_2 \ell_1 \ell_2 \left(\dot{\phi}_1^2 \dot{\phi}_2 - \ddot{\phi}_1 \dot{\phi}_2^2 \right) \sin(\phi_2 - \phi_1) + (m_1 + m_2) g \ell_1 \dot{\phi}_1 \sin \phi_1 \\ & + m_2 g \ell_2 \dot{\phi}_2 \sin \phi_2 = 0 \end{aligned} \quad (A.11.18)$$

- Factorisation : vitesses angulaires $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$: 2 degrés de liberté

$$\begin{aligned} & \left[(m_1 + m_2) \ell_1^2 \ddot{\phi}_1 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) \right. \\ & \quad \left. - m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_2^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + (m_1 + m_2) g \ell_1 \sin \phi_1 \right] \dot{\phi}_1 \\ & + \left[m_2 \ell_2^2 \ddot{\phi}_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_1 \cos(\phi_2 - \phi_1) \right. \\ & \quad \left. + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + m_2 g \ell_2 \sin \phi_2 \right] \dot{\phi}_2 = 0 \end{aligned} \quad (A.11.19)$$

Donc, l'énergie cinétique totale T est la somme de l'énergie cinétique lié au mouvement des deux points matériels. C'est la moitié de leur masse multipliée par leur vitesse jusqu'au carré. Alors, écrivons cela grâce aux informations que nous venons d'obtenir sur le carré des vitesses. Nous aurons 1,5 de M1 fois V1 au carré, qui est L1 carré phi1 point au carré, plus 1,5 de M2 fois V2 au carré. Attention, ce qui fera un point carré L1 phi1 au carré, plus un point carré L2 phi2 au carré, plus, pour la partie liée au produit, M2, multipliée par L1 fois L2, fois phi1 points fois phi2 points fois cosinus de phi2 moins phi1. Maintenant que nous avons fini le carré, nous avons besoin d'une énergie potentielle, qui est une énergie potentielle du poids. Nous allons prendre une référence, qui est la plus simple en pratique. C'est celui qui passe par le point d'attache du fil, où il est suspendu, le fil de la première pente. Ainsi, l'énergie potentielle du poids sera négative, clairement. C'est la somme de l'énergie potentielle du poids des deux points matériels. Commençons par le premier. Tout d'abord, nous aurons moins son poids, M1g, fois la hauteur, qui correspond ici à la longueur du fil projeté selon l'axe vertical, qui sera L1 multiplié par le cosinus de phi1. Pour l'énergie potentielle du deuxième point matériel, maintenant nous allons nous retrouver avec un moins M2g fois cette hauteur, que nous obtenons ici. En projetant avec succès, le premier fil est l'axe vertical et le second est le même, avec des angles et des longueurs différents. Nous aurons L1 fois le cosinus de phi1 plus L2 fois le cosinus de phi2. Maintenant, nous avons l'énergie mécanique totale, qui est la somme de toutes ces contributions, qui est l'énergie cinétique plus l'énergie potentielle. Nous regroupons un peu les termes, et c'est très utile dans la pratique lorsque nous faisons

notes

résumé

12m 3s



- Conservation de l'énergie mécanique : $\dot{E} = 0$

$$\begin{aligned} & (m_1 + m_2) \ell_1^2 \dot{\phi}_1 \ddot{\phi}_1 + m_2 \ell_2^2 \dot{\phi}_2 \ddot{\phi}_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \left(\dot{\phi}_1 \ddot{\phi}_2 + \ddot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \right) \cos(\phi_2 - \phi_1) \\ & + m_2 \ell_1 \ell_2 \left(\dot{\phi}_1^2 \dot{\phi}_2 - \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2^2 \right) \sin(\phi_2 - \phi_1) + (m_1 + m_2) g \ell_1 \dot{\phi}_1 \sin \phi_1 \\ & + m_2 g \ell_2 \dot{\phi}_2 \sin \phi_2 = 0 \end{aligned} \quad (A.11.18)$$

- Factorisation : vitesses angulaires $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$: 2 degrés de liberté

$$\begin{aligned} & \left[(m_1 + m_2) \ell_1^2 \ddot{\phi}_1 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) \right. \\ & \quad \left. - m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_2^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + (m_1 + m_2) g \ell_1 \sin \phi_1 \right] \dot{\phi}_1 \\ & + \left[m_2 \ell_2^2 \ddot{\phi}_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_1 \cos(\phi_2 - \phi_1) \right. \\ & \quad \left. + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + m_2 g \ell_2 \sin \phi_2 \right] \dot{\phi}_2 = 0 \end{aligned} \quad (A.11.19)$$

des calculs. Nous avons 1,5 de M1 plus M2, qui se multiplie. L1 carré fois phi1 point au carré plus 1,5 de M2 L2 carré fois phi2 point au carré plus les deux produits, qui seront M2 L1 L2 fois phi1 point à phi2 point fois cosinus de phi2 moins phi1. Pour la partie énergie, qui est pour l'énergie potentielle, nous nous retrouverons avec un moins M1 plus M2, la somme des masses, fois G fois L1 fois cosinus de phi1 moins M2G fois L2 fois cosinus de phi2. Comment déterminer le mouvement des deux pendules? Nous savons que l'énergie mécanique est constante, Donc, ce que nous devrions faire est de dériver tous les termes par rapport au temps. Sachant que tous les angles sont fonction du temps et que tous les autres termes sont constants. Lorsque les angles apparaissent dans un argument, nous devons évidemment les dériver par rapport au temps, C'est la dérivée interne. Donc, rappelez-vous, quand nous tirons, par rapport au temps, une énergie que nous avons 1 degré de la liberté, c'est un angle, par exemple, si nous prenons, imaginons que c'est un angle, θ , par exemple, nous dérivons par rapport au temps et nous mettons, évidemment, un point θ .

notes

résumé

- Equations du mouvement : (A.11.19) satisfaite pour tout $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$

$$(m_1 + m_2) \ell_1^2 \ddot{\phi}_1 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) - m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_2^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + (m_1 + m_2) g \ell_1 \sin \phi_1 = 0 \quad (A.11.20)$$

$$m_2 \ell_2^2 \ddot{\phi}_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_1 \cos(\phi_2 - \phi_1) + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1^2 \sin(\phi_2 - \phi_1) + m_2 g \ell_2 \sin \phi_2 = 0 \quad (A.11.21)$$

- Dans le cas général, les équations du mouvement couplées (A.11.20) et (A.11.21) donnent lieu à un mouvement chaotique caractérisé par une extrême sensibilité aux conditions initiales.
- Dans la limite des mouvements lents avec de petits angles, on fait une approximation au 2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$ dans l'expression de l'énergie mécanique E . Ces équations décrivent alors deux oscillateurs harmoniques couplés.

Nous avons donc ici deux angles. Donc, nous allons mettre, évidemment, un point ϕ_1 et un point ϕ_2 et l'équation doit être vraie, quelle que soit la valeur de l'angle l'habitude des deux pendules, donc ϕ_1 point et ϕ_2 point, ce qui signifie que les termes multipliés, ϕ_1 point et ϕ_2 point, doivent être annulés. Donc, les termes ici entre crochet sont null, les termes entre crochet ici sont null

notes

résumé

16m 13s



- Limite des mouvements lents avec de petits angles :

2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$ pour E

$$\cos \phi_1 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_1^2 \quad \text{et} \quad \cos \phi_2 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_2^2$$

$$\dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) \simeq \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \left(1 - \frac{1}{2} (\phi_2 - \phi_1)^2\right) \simeq$$

- Energie mécanique : (A.11.17) $\Rightarrow$ 2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$

$$\begin{aligned} E = & \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \ell_1^2 \dot{\phi}_1^2 + \frac{1}{2} (m_1 + m_2) g \ell_1 \phi_1^2 \\ & + \frac{1}{2} m_2 \ell_2^2 \dot{\phi}_2^2 + \frac{1}{2} m_2 g \ell_2 \phi_2^2 \\ & + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 - (m_1 + m_2) g \ell_1 - m_2 g \ell_2 \end{aligned} \quad (\text{A.11.22})$$

notes

résumé

16m 44s



- Limite des mouvements lents avec de petits angles :

2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$ pour E

$$\cos \phi_1 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_1^2 \quad \text{et} \quad \cos \phi_2 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_2^2$$

$$\dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) \simeq \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \left(1 - \frac{1}{2} (\phi_2 - \phi_1)^2\right) \simeq$$

- Energie mécanique : (A.11.17) $\Rightarrow$ 2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$

$$\begin{aligned} E = & \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \ell_1^2 \dot{\phi}_1^2 + \frac{1}{2} (m_1 + m_2) g \ell_1 \phi_1^2 \\ & + \frac{1}{2} m_2 \ell_2^2 \dot{\phi}_2^2 + \frac{1}{2} m_2 g \ell_2 \phi_2^2 \\ & + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 - (m_1 + m_2) g \ell_1 - m_2 g \ell_2 \end{aligned} \quad (\text{A.11.22})$$

notes

résumé

- Limite des mouvements lents avec de petits angles :

2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$ pour E

$$\cos \phi_1 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_1^2 \quad \text{et} \quad \cos \phi_2 \simeq 1 - \frac{1}{2} \phi_2^2$$

$$\dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \cos(\phi_2 - \phi_1) \simeq \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 \left(1 - \frac{1}{2} (\phi_2 - \phi_1)^2\right) \simeq$$

- Energie mécanique : (A.11.17) $\Rightarrow$ 2^e ordre en ϕ_1 , ϕ_2 , $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$

$$\begin{aligned} E = & \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \ell_1^2 \dot{\phi}_1^2 + \frac{1}{2} (m_1 + m_2) g \ell_1 \phi_1^2 \\ & + \frac{1}{2} m_2 \ell_2^2 \dot{\phi}_2^2 + \frac{1}{2} m_2 g \ell_2 \phi_2^2 \\ & + m_2 \ell_1 \ell_2 \dot{\phi}_1 \dot{\phi}_2 - (m_1 + m_2) g \ell_1 - m_2 g \ell_2 \end{aligned} \quad (\text{A.11.22})$$

limité au premier ordre de ϕ_1 du cosinus de ϕ_1 , nous avons 1 moins 1,5 de ϕ_1 au carré. C'est pour le développement du second ordre. Pour ϕ_2 , nous aurons 1 moins 1,5 de ϕ_2 au carré. Et pour $\phi_1 \cdot \phi_2 \cdot \cos$ de ϕ_2 moins ϕ_1 , nous nous retrouverons avec $\phi_1 \cdot \phi_2$ qui multiplie 1 moins 1,5 de ϕ_2 moins ϕ_1 élevé au carré. Seulement ici. Si ϕ_1 et ϕ_2 sont petits, ϕ_1 et ϕ_2 sont aussi. Okay? Alors $\phi_1 \cdot \phi_2$ est déjà un terme de Deuxième ordre. Le ϕ_1 , ou ϕ_2 moins ϕ_1 au carré qui apparaît ici est également un deuxième ordre, 2 fois 2. Ou 2 plus 2, disons. Dans ce cas, 2 plus 2 est 4. Okay?

notes

résumé

- Conservation de l'énergie mécanique : $\dot{E} = 0$

$$\begin{aligned} & \left[(m_1 + m_2) \ell_1^2 \ddot{\phi}_1 + (m_1 + m_2) g \ell_1 \phi_1 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_2 \right] \dot{\phi}_1 \\ & + \left[m_2 \ell_2^2 \ddot{\phi}_2 + m_2 g \ell_2 \phi_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_1 \right] \dot{\phi}_2 = 0 \end{aligned} \quad (A.11.23)$$

- Equations du mouvement : (A.11.23) satisfaite pour tout $\dot{\phi}_1$ et $\dot{\phi}_2$

$$(m_1 + m_2) \ell_1^2 \ddot{\phi}_1 + (m_1 + m_2) g \ell_1 \phi_1 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_2 = 0 \quad (A.11.24)$$

$$m_2 \ell_2^2 \ddot{\phi}_2 + m_2 g \ell_2 \phi_2 + m_2 \ell_1 \ell_2 \ddot{\phi}_1 = 0 \quad (A.11.25)$$

- Equations du mouvement : $\ell = \ell_1 = \ell_2$ et $m = m_1 = m_2$

(A.11.26)

(A.11.27)

C'est un terme du quatrième ordre. Nous allons donc négliger ce terme. Et ce qui restera est ϕ_1 fois ϕ_2 . Très bien. Gardez à l'esprit ces approximations. Nous écrivons dans le limite du deuxième ordre de notre énergie mécanique. Vous voyez que nous avons à chaque fois carrés qui apparaissent. Okay? Et puis nous avons des termes constants qui sont complètement inintéressant parce que lorsque nous en tirons, par rapport au temps, ils disparaissent. Okay? Les termes constants viennent du cos de ϕ écrit de cette façon. Alors maintenant, si nous tirons, par rapport au temps, cette énergie mécanique en disant qu'elle est

notes

résumé

21m 37s



- Equations du mouvement : divisée par $m \ell^2$

$$2 \ddot{\phi}_1 + 2 \frac{g}{\ell} \phi_1 + \ddot{\phi}_2 = 0 \quad (\text{A.11.28})$$

$$\ddot{\phi}_2 + \frac{g}{\ell} \phi_2 + \ddot{\phi}_1 = 0 \quad (\text{A.11.29})$$

- Système matriciel :

$$\begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \ddot{\phi}_1 \\ \ddot{\phi}_2 \end{pmatrix} + \frac{g}{\ell} \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.30})$$

- Système matriciel : forme condensée

$$A \ddot{\Phi} + \frac{g}{\ell} B \Phi = 0 \quad (\text{A.11.31})$$

- Matrices :

$$A = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \quad B = \begin{pmatrix} 2 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \Phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix} \quad \ddot{\Phi} = \begin{pmatrix} \ddot{\phi}_1 \\ \ddot{\phi}_2 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.32})$$

zéro, nous pouvons le factoriser par ϕ_1 et ϕ_2 et le mettre sous cette forme. Okay? Cette équation doit être satisfaite, quel que soit ϕ_1 et ϕ_2 . Donc les termes ici entre les deux colonnes doit être nulle, ce qui nous donne nos deux équations de la mouvement. Okay? Et maintenant, nous allons faire un lien avec l'algèbre. Pour être clair, de sorte qu'il est un peu plus simple, en général, mais le principe lui-même, nous allons Supposons que les points matériels aient la même masse. m_1 est égal à m_2 . Que les longueurs des pendules sont les mêmes. m_1 est égal à m_2 . Dans ce cas, la première équation du mouvement, celle-ci, sera alors réduite à $2m L \ddot{\phi}_1 + 2mg L \phi_1 + m L \ddot{\phi}_2$ qui est égal à zéro. Quand est-ce la première Équation? Pour la deuxième équation, celle-ci, que trouvons-nous? Eh bien, nous allons trouver $m L \ddot{\phi}_2 + mgl \phi_2 + m_2$, non, là, les deux sont trop, plus $m L \ddot{\phi}_2$ qui est égal à zéro. Okay? Qu'est-ce qu'on fait maintenant? Oui? Désolée? Il y a une ligne, attendez, quand je les réécris, oui, donc finalement c'est une ligne, merci beaucoup. En effet, c'est une ligne. Qu'est-ce qu'on fait maintenant? Nous disparaissions en masse. Et en plus, par L square. Okay? Donc, si nous faisons cela, nous tombons sur les équations que vous voyez ici.

notes

résumé

22m 7s



- Solutions réelles : mouvements harmoniques oscillatoires de pulsation ω

$$\Phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix} = \text{Re} \left(e^{i(\omega t + \varphi)} \right) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = \cos(\omega t + \varphi) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.33})$$

- Dérivées temporelles secondes :

$$\ddot{\Phi} = \begin{pmatrix} \ddot{\phi}_1 \\ \ddot{\phi}_2 \end{pmatrix} = -\omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = -\omega^2 \Phi \quad (\text{A.11.34})$$

- Système matriciel : forme condensée

$$C(\omega^2) \Phi \equiv \left(\frac{g}{\ell} B - \omega^2 A \right) \Phi = 0 \quad (\text{A.11.35})$$

- Matrice :

$$C(\omega^2) = \begin{pmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right) & -\omega^2 \\ -\omega^2 & \frac{g}{\ell} - \omega^2 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.36})$$

A quoi ressemblent ces équations? On dirait, curieusement, oscillateurs harmoniques pour les angles ϕ_1 et ϕ_2 . Mais attention, il y a un terme, comme dans les oscillateurs harmoniques forcés, qui est un terme de couplage de l'autre pendule. Okay? Le pendule interagit. Que pouvons-nous faire lorsque nous avons un tel système? On peut l'écrire de façon matricielle et c'est ce qu'on va faire. Okay? Nous avons donc une première matrice qui multiplie un vecteur dont les composantes sont ϕ_1 . Avec ϕ_2 . Nous avons un G dessus avec une deuxième matrice qui multiplie un vecteur dont les composantes sont ϕ_1 et ϕ_2 . Donc, si vous voulez, nos deux angles, nous l'écrivons-le comme un seul vecteur. Nous avons le vecteur avec nos deux angles et son dérivé secondaire temporaire. Nous allons l'appeler Φ -majuscule. Donc la structure nous obtenons ensuite, nous avons une matrice A fois Φ -majuscule point. plus G sur elle fois a matrice B fois Φ qui est égale à zéro. Voici notre matrice, voici notre vecteurs. Okay? Et c'est le système matriciel que nous aimerions résoudre maintenant. Alors je pourrais m'arrêter ici un instant. Est-ce que vous êtes d'accord que si la matrice A est inversible, qui est multiplié par l'opposé de la matrice A, on peut écrire rapport de proportionnalité entre le vecteur Φ -point-point et le vecteur Φ ? Okay? C'est-à-dire que nous nous trouvons avec une structure d'oscillateur harmonique. Et donc ce que nous allons voir, c'est que le vecteur Φ dont les composantes sont ϕ_1 et ϕ_2 va être lié à sa valeur initiale dans les composantes de $\phi_{1,0}$ et $\phi_{2,0}$ à travers une évolution qui va faire intervenir un cosinus. Donc, écrit d'une manière complexe, c'est l'exponentielle de $i\omega t + \varphi$. Okay? Alors allons-y. C'est un cosinus. Okay? Pourquoi? Parce que si nous dérivons deux fois la valeur de ce vecteur, nous dérivons

notes

résumé

24m 6s



- Solutions réelles : mouvements harmoniques oscillatoires de pulsation ω

$$\Phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix} = \operatorname{Re} \left(e^{i(\omega t + \varphi)} \right) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = \cos(\omega t + \varphi) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.33})$$

- Dérivées temporelles secondes :

$$\ddot{\Phi} = \begin{pmatrix} \ddot{\phi}_1 \\ \ddot{\phi}_2 \end{pmatrix} = -\omega^2 \cos(\omega t + \varphi) \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = -\omega^2 \Phi \quad (\text{A.11.34})$$

- Système matriciel : forme condensée

$$C(\omega^2) \Phi \equiv \left(\frac{g}{\ell} B - \omega^2 A \right) \Phi = 0 \quad (\text{A.11.35})$$

- Matrice :

$$C(\omega^2) = \begin{pmatrix} 2 \left(\frac{g}{\ell} - \omega^2 \right) & -\omega^2 \\ -\omega^2 & \frac{g}{\ell} - \omega^2 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.36})$$

par rapport à la forme en cosinus de l'oméga t plus phi 2 fois par rapport au temps, ce qui va faire un méga-transport fois la forme cosinus. La dérivée seconde est proportionnelle au vecteur. C'est exactement la structure abstraite de l'équation A1131. Si nous multiplions à l'opposé de la matrice A, on a alors phi-point-point qui est égal à moins G sur L moins 1B qui se multiplie et G sur L moins 1B qui se multiplie est C'est précisément le moins méga-porteur qui se multiplie. Okay? Voici donc la structure que nous allons trouver ici. Nous avons G sur LB moins oméga-transport A fois phi qui correspond à une matrice qui dépend d'un oméga-porteur qui agit sur phi. Okay?

notes

résumé

- Déterminant : (A.11.37)

$$\det(C(\omega^2)) = \begin{vmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right) & -\omega^2 \\ -\omega^2 & \frac{g}{\ell} - \omega^2 \end{vmatrix} = 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right)^2 - \omega^4 = 0$$

- Valeurs propres :

$$(A.11.38)$$

- Equations aux valeurs propres : forme condensée

$$C(\omega_{\pm}^2) \Phi_{\pm} = 0 \quad (A.11.39)$$

- Equations aux valeurs propres : système matriciel

$$\begin{pmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2\right) & -\omega_{\pm}^2 \\ -\omega_{\pm}^2 & \frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{\pm 1} \\ \phi_{\pm 2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (A.11.40)$$

Donc, si nous prenons A donné par des nombres, B donné par des nombres que nous remplaçons et Consommer, la matrice C qui dépend du mega-porteur dans la forme que vous voyez ici. Okay? Donc, si vous avez une application linéaire qui agit sur un vecteur et que le résultat est nul, que pouvez-vous dire sur le déterminant de l'application linéaire? Il est

notes

résumé

27m 1s



- Déterminant : (A.11.37)

$$\det(C(\omega^2)) = \begin{vmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right) & -\omega^2 \\ -\omega^2 & \frac{g}{\ell} - \omega^2 \end{vmatrix} = 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right)^2 - \omega^4 = 0$$

- Valeurs propres :

$$\omega_{\pm}^2 = \frac{g}{\ell} (2 \pm \sqrt{2}) \quad (\text{A.11.38})$$

- Equations aux valeurs propres : forme condensée

$$C(\omega_{\pm}^2) \Phi_{\pm} = 0 \quad (\text{A.11.39})$$

- Equations aux valeurs propres : système matriciel

$$\begin{pmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2\right) & -\omega_{\pm}^2 \\ -\omega_{\pm}^2 & \frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{\pm 1} \\ \phi_{\pm 2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.40})$$

null. Okay? Très bien. Alors écrivez ceci. Le déterminant de cette application linéaire de cette matrice est nul. Le déterminant est le produit des termes diagonaux, Je suis le produit du terme, pas la diagonale pour une matrice de 2. Okay? Voici le écrit de ceci. C'est égal à zéro. Donc, il nous donne une équation méga-portée. Nous pouvons chercher les solutions de cette équation. Il y en a deux. Ces valeurs, ces solutions qui sont, soit dit en passant, des valeurs propres, sont les mégas plus ou moins carré. Donc, si nous calculons que nous appliquons simplement la solution de l'équation deuxième ordre dans la variable B omega-carry, on trouvera G sur L qui se multiplie 2 plus ou moins la racine de 2. Okay? Nous avons trouvé les fréquences propres. Eh bien, maintenant ce que nous voulons, ce sont les vecteurs propres. Alors qu'est-ce qu'on fait? Nous prenons la fréquences propres que nous introduisons dans notre structure et nous savons que si cas, ok, cette matrice C fois les vecteurs propres doit être égale à zéro. Pourquoi? Parce qu'en réalité, dans cette situation, la matrice C moins oméga-porter fois le identité est égale, eh bien, le vecteur propre est égal à la valeur propre qui multiplie le vecteur propre, la valeur propre ou les valeurs propres étant des oméga-transport plus ou moins. Okay? Donc ce système d'équations qui résulte de la

notes

résumé

27m 33s



- Déterminant : (A.11.37)

$$\det(C(\omega^2)) = \begin{vmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right) & -\omega^2 \\ -\omega^2 & \frac{g}{\ell} - \omega^2 \end{vmatrix} = 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega^2\right)^2 - \omega^4 = 0$$

- Valeurs propres :

$$\omega_{\pm}^2 = \frac{g}{\ell} (2 \pm \sqrt{2}) \quad (\text{A.11.38})$$

- Equations aux valeurs propres : forme condensée

$$C(\omega_{\pm}^2) \Phi_{\pm} = 0 \quad (\text{A.11.39})$$

- Equations aux valeurs propres : système matriciel

$$\begin{pmatrix} 2\left(\frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2\right) & -\omega_{\pm}^2 \\ -\omega_{\pm}^2 & \frac{g}{\ell} - \omega_{\pm}^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{\pm 1} \\ \phi_{\pm 2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.40})$$

Un système matriciel nous permettra de trouver le rapport des vecteurs propres.
Lorsque vous

notes

résumé

29m 1s



- Valeurs propres :

$$\omega_{\pm} = \sqrt{(2 \pm \sqrt{2}) \frac{g}{\ell}} \quad (\text{A.11.41})$$

- Equations aux valeurs propres : système matriciel

$$\frac{g}{\ell} \begin{pmatrix} 2(-1 \mp \sqrt{2}) & -2 \mp \sqrt{2} \\ -2 \mp \sqrt{2} & -1 \mp \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{\pm 1} \\ \phi_{\pm 2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.42})$$

- Conditions :

$$\begin{aligned} - (2 \pm 2\sqrt{2}) \phi_{\pm 1} + (-2 \mp \sqrt{2}) \phi_{\pm 2} &= 0 \\ - (2 \pm \sqrt{2}) \phi_{\pm 1} + (-1 \mp \sqrt{2}) \phi_{\pm 2} &= 0 \end{aligned} \quad (\text{A.11.43})$$

- Vecteurs propres : rapport des composantes

$$\frac{\phi_{\pm 1}}{\phi_{\pm 2}} = \frac{-2 \mp \sqrt{2}}{2 \pm 2\sqrt{2}} = \frac{-1 \mp \sqrt{2}}{2 \pm \sqrt{2}} \quad (\text{A.11.44})$$

ont un vecteur propre, c'est un vecteur qui est envoyé sur un multiple de lui-même par une application linéaire, nous ne vous disons rien sur la norme du vecteur. C'est l'orientation qui compte, donc l'information que vous avez sur le vecteur est

notes

résumé

29m 2s



- Vecteurs propres :

$$\begin{aligned}\Phi_+(t) &= \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} \\ \Phi_-(t) &= \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}\end{aligned}\quad (A.11.45)$$

- Solution vectorielle : générale

$$\Phi(t) = c_+ \overline{\Phi}_+(t) + c_- \overline{\Phi}_-(t) \quad (A.11.46)$$

$$\begin{pmatrix} \phi_1(t) \\ \phi_2(t) \end{pmatrix} = c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} + c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}$$

- Equations horaires : générales (A.11.47)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-)\end{aligned}$$

Les coefficients c_+ et c_- sont déterminés par les conditions initiales.

ratio des composants. C'est ce qui ressortira de cette analyse. Okay? Donc nous reprendre notre équation avec des valeurs propres. Nous remplaçons notre variable explicitement. Nous avons les valeurs propres qui sont exprimées en termes de Ratio de g-surels. Okay? Si nous le remplaçons, nous nous retrouvons enfin face à une matrice. Dans chaque terme, nous avons un g-surel que nous pouvons Mettre dans l'évidence. Nous avons donc une matrice 2-2 avec des nombres, d'accord? qui agit ici sur notre vecteur propre dont les composantes sont phi plus ou moins 1 et phi plus ou moins 2. En fait, il y a deux vecteurs propres, un vecteur propre pour le plus, un vecteur propre Pour le moins. Et nous pouvons donc écrire le résultat de ce système matriciel comme deux équations que nous avons vues ici. Okay? Vous pouvez tirer de ces équations rapport de phi plus ou moins 1 sur phi plus ou moins 2. Vous pouvez obtenir ce comme la première équation, avec la seconde. Si vous jouez avec les chiffres, c'est plus ou moins, vous verrez que c'est le même résultat. Okay? C'est la même chose. Nous allons prendre ici, nous allons prédire la deuxième écriture. Okay? Si nous faisons cela, nous serons en mesure d'écrire que si nous avons un vecteur propre, par exemple, le plus et le moins, nous pouvons mettre comme premier composant moins ou moins la racine carrée de 2 et comme deuxième composant, 2 plus la racine carrée de 2. Pour le vecteur phi moins, nous aurons moins ou moins la racine carrée de 2 et 2 moins la racine carrée de 2. C'est exactement ce qui a été écrit ici. Vous avez l'évolution des vecteurs propres C'est donné ici. Okay? Ces vecteurs propres feront une évolution à temps pour être interprété par un cosinus d'oméga t plus phi, où l'oméga est précisément la valeur propre, plus ou moins, et nous avons

notes

résumé

29m 27s



- Vecteurs propres :

$$\begin{aligned}\Phi_+(t) &= \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} \\ \Phi_-(t) &= \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}\end{aligned}\quad (A.11.45)$$

- Solution vectorielle : générale

$$\Phi(t) = c_+ \overline{\Phi}_+(t) + c_- \overline{\Phi}_-(t) \quad (A.11.46)$$

$$\begin{pmatrix} \phi_1(t) \\ \phi_2(t) \end{pmatrix} = c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} + c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}$$

- Equations horaires : générales (A.11.47)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-)\end{aligned}$$

Les coefficients c_+ et c_- sont déterminés par les conditions initiales.

aussi une pente de phases qui sont plus ou moins. Et le rapport ici des composantes de ces deux vecteurs ont été calculés juste avant l'équation A1144. Maintenant, la solution vectorielle générale au problème est une somme de solutions, une combinaison linéaire de solutions particulières. C'est donc un coefficient, c'est plus de fois le premier vecteur propre plus un coefficient, c'est moins de fois le deuxième vecteur propre. Je vois que j'ai oublié de mettre quelques

notes

résumé

- Equations de la vitesse : générales (A.11.48)

$$\begin{aligned}\dot{\phi}_1(t) &= - \left(-1 - \sqrt{2} \right) c_+ \omega_+ \sin(\omega_+ t + \varphi_+) \\ &\quad - \left(-1 + \sqrt{2} \right) c_- \omega_- \sin(\omega_- t + \varphi_-) \\ \dot{\phi}_2(t) &= - \left(2 + \sqrt{2} \right) c_+ \omega_+ \sin(\omega_+ t + \varphi_+) \\ &\quad - \left(2 - \sqrt{2} \right) c_- \omega_- \sin(\omega_- t + \varphi_-)\end{aligned}$$

- Conditions initiales : petites angles et vitesses angulaires nulles

$$\phi_1(0) = \phi_{1,0} \quad \text{et} \quad \phi_2(0) = \phi_{2,0} \quad (\text{A.11.49})$$

$$\dot{\phi}_1(0) = 0 \quad \text{et} \quad \dot{\phi}_2(0) = 0 \quad (\text{A.11.50})$$

- Angles de déphasage : nuls

$$\varphi_+ = \varphi_- = 0 \quad (\text{A.11.51})$$

- Angles initiaux :

$$\phi_{1,0} = \left(-1 - \sqrt{2} \right) c_+ + \left(-1 + \sqrt{2} \right) c_- \quad (\text{A.11.52})$$

$$\phi_{2,0} = \left(2 + \sqrt{2} \right) c_+ + \left(2 - \sqrt{2} \right) c_-$$

Voici l'écriture matricielle.

notes

résumé

32m 25s



s nulles

(A.11.49)

(A.11.50)

(A.11.51)

(A.11.52)

matériels

22 / 24

1.4 Pendule double

- Application linéaire : angles initiaux (A.11.52)

$$\begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} & -1 + \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} & 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} \equiv M \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix}$$

- Application linéaire inverse : coefficients $\det(M) = -2$

$$\begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} = -\frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 2 - \sqrt{2} & 1 - \sqrt{2} \\ -2 - \sqrt{2} & -1 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix}$$

- Coefficients :

$$c_+ = \frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0}$$

$$c_- = \frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0}$$

- Equations horaires : (A.11.55)

$$\phi_1(t) = (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t)$$

$$\phi_2(t) = (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t)$$

Dr. Sylvain Bréchet

A.11 Dynamique terrestre, pendule de Foucault et système de points

Nous voulons inverser cette application linéaire pour trouver c_+ et c_-

notes

résumé

32m 45s



- Application linéaire : angles initiaux (A.11.52)

$$\begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} & -1 + \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} & 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} \equiv M \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix}$$

- Application linéaire inverse : coefficients $\det(M) = -2\sqrt{2}$

$$\begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} = -\frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 2 - \sqrt{2} & 1 - \sqrt{2} \\ -2 - \sqrt{2} & -1 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.53})$$

- Coefficients :

$$\begin{aligned} c_+ &= \frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \\ c_- &= \frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \end{aligned} \quad (\text{A.11.54})$$

- Equations horaires : (A.11.55)

$$\phi_1(t) = (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t)$$

$$\phi_2(t) = (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t)$$

en fonction de $\phi_1, 0$ et $\phi_2, 0$.

notes

résumé

34m 13s



- Equations horaires : (A.11.56)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) \left(\frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_+ t) \\ &\quad + (-1 + \sqrt{2}) \left(\frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_- t) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) \left(\frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_+ t) \\ &\quad + (2 - \sqrt{2}) \left(\frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_- t)\end{aligned}$$

- Equations horaires : (A.11.57)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= \frac{1}{4} (2\phi_{1,0} - \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_+ t) + \frac{1}{4} (2\phi_{1,0} + \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_- t) \\ \phi_2(t) &= \frac{1}{2} (\phi_{2,0} - \sqrt{2}\phi_{1,0}) \cos(\omega_+ t) + \frac{1}{2} (\phi_{1,0} + \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_- t)\end{aligned}$$

Nous avons donc une matrice ici, qui est une matrice 2, 2 que nous voulons inverser. Nous devons calculer rapidement son déterminant. Si vous faites l'exercice, vous voyez qu'il est moins 2 fois la racine de 2. Donc, la matrice inverse est 1 sur le déterminant de la matrice au début. Vous prenez les coefficients ici, vous permutez le coefficient A avec le coefficient D et multipliez les coefficients sans diagonales par moins 1, que vous laissez tomber sur la matrice inverse ici. Cela nous permet de trouver les coefficients c plus et c moins en termes de phi 1 plus et phi 2 plus. Nous avons maintenant les équations d'ordre général. Nous avons c plus, nous avons c moins en termes de phi 1 plus et phi 2 plus. Nous les substituons donc pour écrire les équations d'ordre en termes d'angles initiaux. Si on fait ça, c'est pour ça que je ne te fais pas tout écrire parce qu'il y a encore beaucoup de choses à noter, nous nous trouvons avec les équations d'ordre que vous voyez ici. Ces équations d'ordre peuvent être simplifiées un peu. C'est ce que nous allons faire ensemble. Si on les simplifie, on arrive à une écriture très agréable et très synthétique qui nous donne l'évolution en termes de nos angles phi 1 et phi 2 en termes de vitesses angulaires liées au vecteur de sa propre valeur que nous venons de calculer et aussi en termes d'angles initiaux. Et ce que nous trouvons, c'est que phi 1 de t est un quart de 2 phi 1 0 moins la racine de 2 fois phi 2 0, ce qui multiplie le cosinus d'oméga plus t plus un quart de 2 phi 1 0 plus la racine carrée de 2 phi 2 0. C'était un moins avant, c'est un plus maintenant, ce qui multiplie le cosinus de l'oméga moins t. Et puis pour le second

notes

résumé

34m 14s



- Equations horaires : (A.11.56)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) \left(\frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_+ t) \\ &\quad + (-1 + \sqrt{2}) \left(\frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_- t) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) \left(\frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_+ t) \\ &\quad + (2 - \sqrt{2}) \left(\frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \right) \cos(\omega_- t)\end{aligned}$$

- Equations horaires : (A.11.57)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= \frac{1}{4} (2\phi_{1,0} - \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_+ t) + \frac{1}{4} (2\phi_{1,0} + \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_- t) \\ \phi_2(t) &= \frac{1}{2} (\phi_{2,0} - \sqrt{2}\phi_{1,0}) \cos(\omega_+ t) + \frac{1}{2} (\phi_{1,0} + \sqrt{2}\phi_{2,0}) \cos(\omega_- t)\end{aligned}$$

angle, son évolution temporelle, ϕ_2 de t , sera de $1,5$ de ϕ_2 0 moins la racine de 2 fois ϕ_1 0, ce qui multiplie le cosinus d' ω moins t plus la moitié de ϕ_2 0 plus la racine carrée de 2 fois ϕ_1 0, ce qui multiplie le cosinus de l' ω moins t . Première réflexion rapide pour savoir s'il n'y a pas de mauvais calcul. Voyons ce qui se passe si t est votre 0. Si t est votre 0, le cosinus de t est 1. Si nous prenons la première ligne, nous devrions trouver ϕ_1 0 dans le côté droit. Mais nous avons un quart de 2 fois ϕ_1 0, ce qui est la moitié de ϕ_1 0, plus un quart de 2 fois ϕ_1 0, qui est aussi la moitié de ϕ_1 0, qui est la moitié de ϕ_1 0. Sur la deuxième ligne, si t est votre 0, le cosinus de t est 1, et il restera 2 fois la moitié de ϕ_2 0, soit ϕ_2 0. Après cette description assez complexe des équations des racines qui surgissent partout,

notes

résumé

- Application linéaire : angles initiaux (A.11.52)

$$\begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} & -1 + \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} & 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} \equiv M \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix}$$

- Application linéaire inverse : coefficients $\det(M) = -2\sqrt{2}$

$$\begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} = -\frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 2 - \sqrt{2} & 1 - \sqrt{2} \\ -2 - \sqrt{2} & -1 - \sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_{1,0} \\ \phi_{2,0} \end{pmatrix} \quad (\text{A.11.53})$$

- Coefficients :

$$\begin{aligned} c_+ &= \frac{-2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{-1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \\ c_- &= \frac{2 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{1,0} + \frac{1 + \sqrt{2}}{2\sqrt{2}} \phi_{2,0} \end{aligned} \quad (\text{A.11.54})$$

- Equations horaires : (A.11.55)

$$\begin{aligned} \phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t) \end{aligned}$$

nous arrivons enfin à quelque chose d'assez synthétique, d'assez beau et d'assez clair.

notes

résumé

37m 49s



- Vecteurs propres :

$$\begin{aligned}\Phi_+(t) &= \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} \\ \Phi_-(t) &= \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}\end{aligned}\quad (A.11.45)$$

- Solution vectorielle : générale

$$\Phi(t) = c_+ \overline{\Phi}_+(t) + c_- \overline{\Phi}_-(t) \quad (A.11.46)$$

$$\begin{pmatrix} \phi_1(t) \\ \phi_2(t) \end{pmatrix} = c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) \begin{pmatrix} -1 - \sqrt{2} \\ 2 + \sqrt{2} \end{pmatrix} + c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \begin{pmatrix} -1 + \sqrt{2} \\ 2 - \sqrt{2} \end{pmatrix}$$

- Equations horaires : générales (A.11.47)

$$\begin{aligned}\phi_1(t) &= (-1 - \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (-1 + \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-) \\ \phi_2(t) &= (2 + \sqrt{2}) c_+ \cos(\omega_+ t + \varphi_+) + (2 - \sqrt{2}) c_- \cos(\omega_- t + \varphi_-)\end{aligned}$$

Les coefficients c_+ et c_- sont déterminés par les conditions initiales.

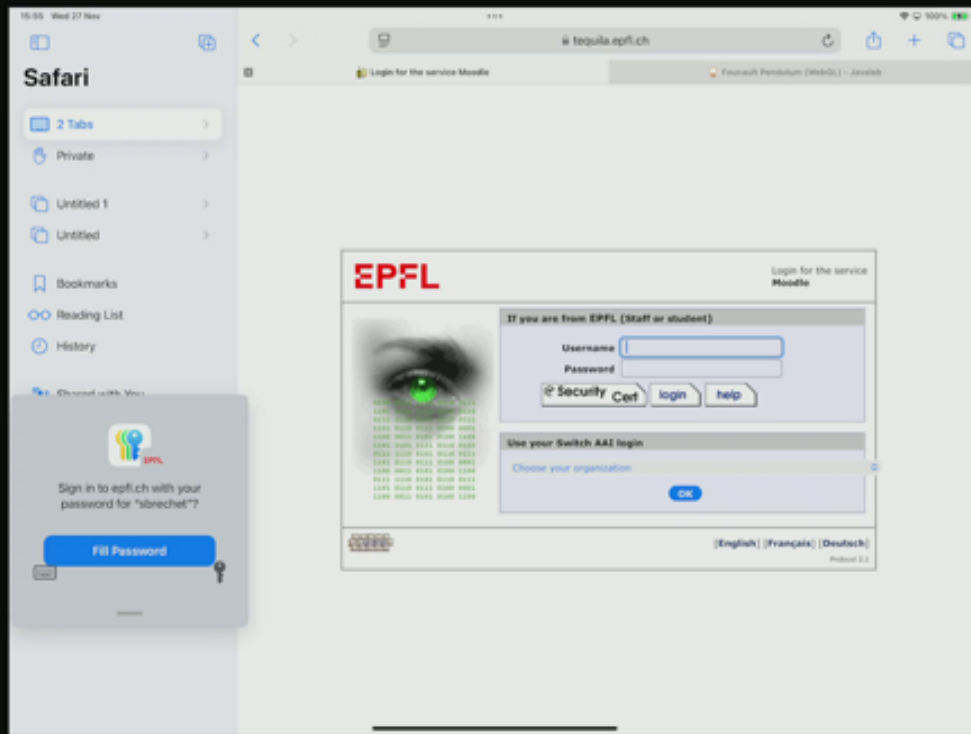
Je vous rappelle juste rapidement que les oméga plus et oméga moins ont été donnés par les formules suivantes, Les voicings. Ce sont les modifications de la racine de g sur l, En raison du fait que nous avons deux pendules. Nous avons un pré-facteur, qui va être la racine carrée de 2, plus ou moins la racine carrée de 2. Ce pré-facteur change pour l'un et l'autre et pour l'autre, mais il est basé sur la structure de la racine de g sur l. Oui, donc c'est symbolique, donc plus ou moins, c'est un plus ci-dessus, un moins ci-dessous, plus ou moins, c'est un moins au-dessus, un plus au-dessous. Donc, typiquement, si nous prenons, par exemple, merci de poser cette question, Théa, si nous prenons l'équation qui est ici, si vous prenez le cas de la valeur pure plus, vous aurez ici plus, vous prenez la partie supérieure, et il se traduira par la fraction qui est ici, par un moins, Ci-dessous un plus. Il y a une alternance, d'accord? Il vous permet de traiter ces deux cas de figures en une seule fois pour éviter de les répéter deux fois, le même calcul, signifié. Okay? a condense un peu l'écriture.

notes

résumé

38m 1s





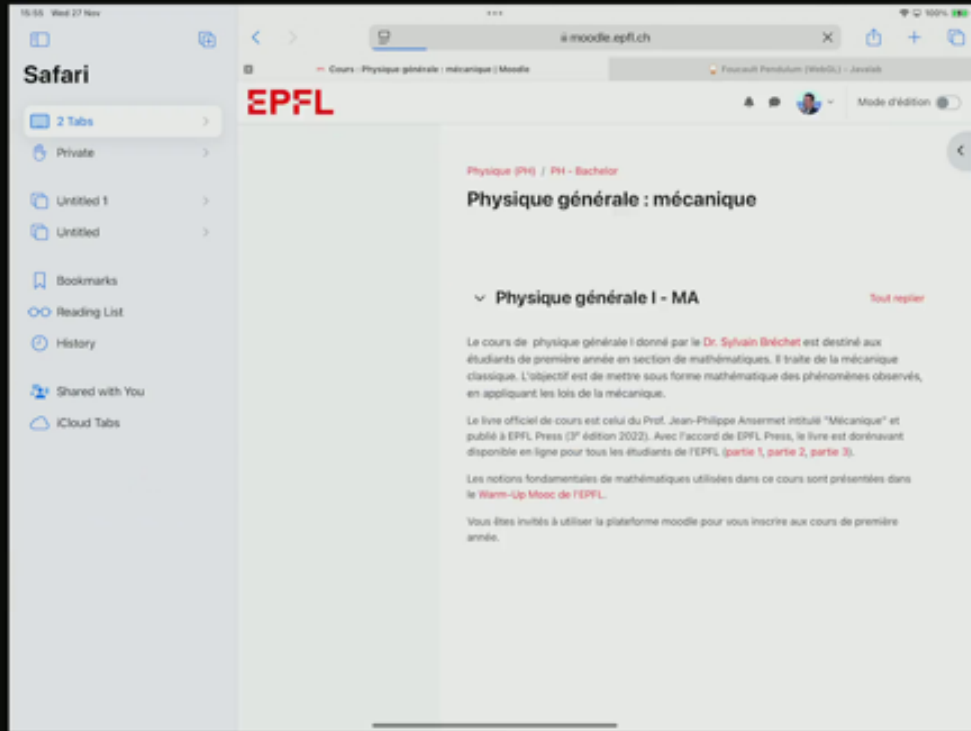
Si vous allez sur le site modèle du cours,

notes

résumé

40m 13s





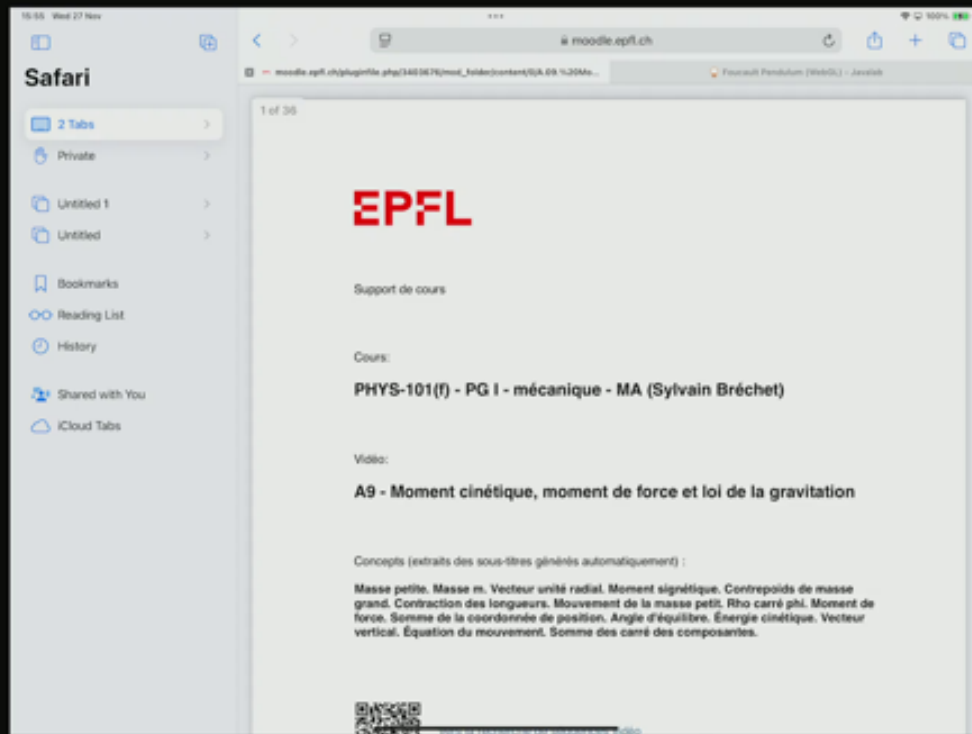
Cliquez sur un petit moteur de recherche.

notes

résumé

40m 23s





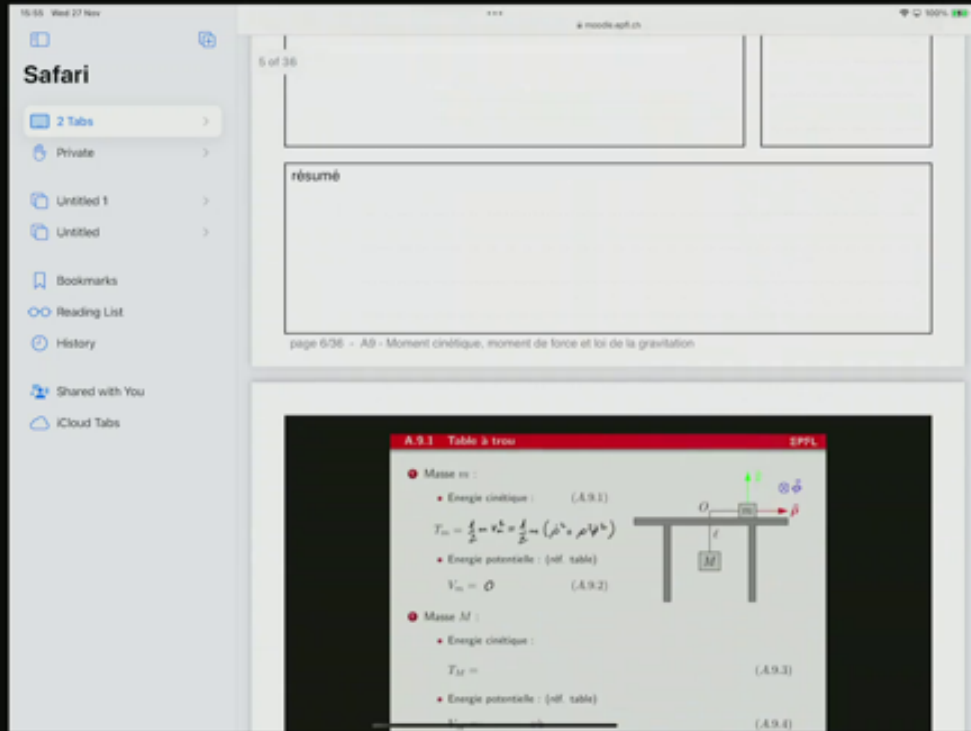
S'il veut s'ouvrir, cela prend un peu de temps.

notes

résumé

40m 26s





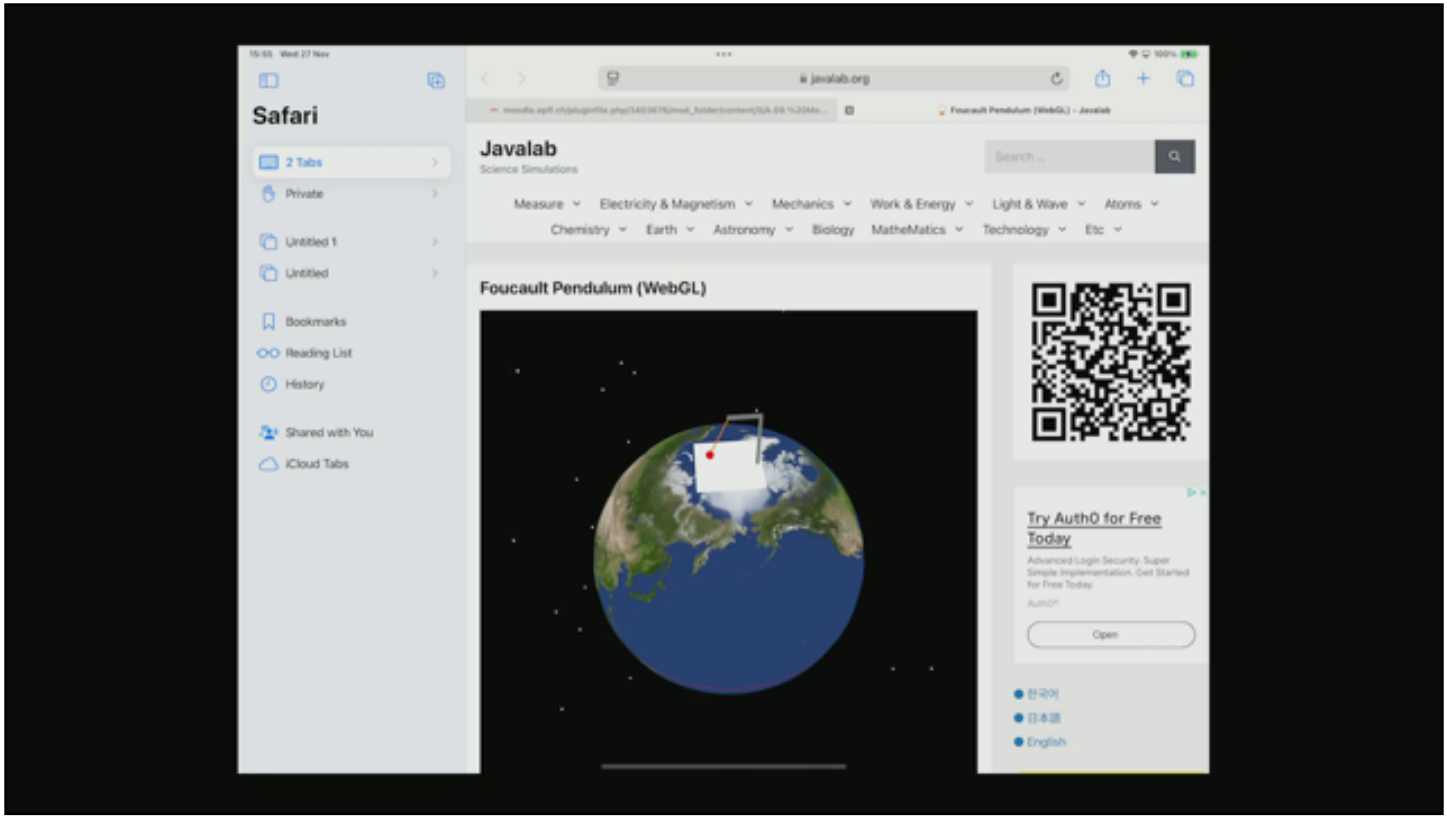
Cherchons le mot pendule.

notes

résumé

40m 48s



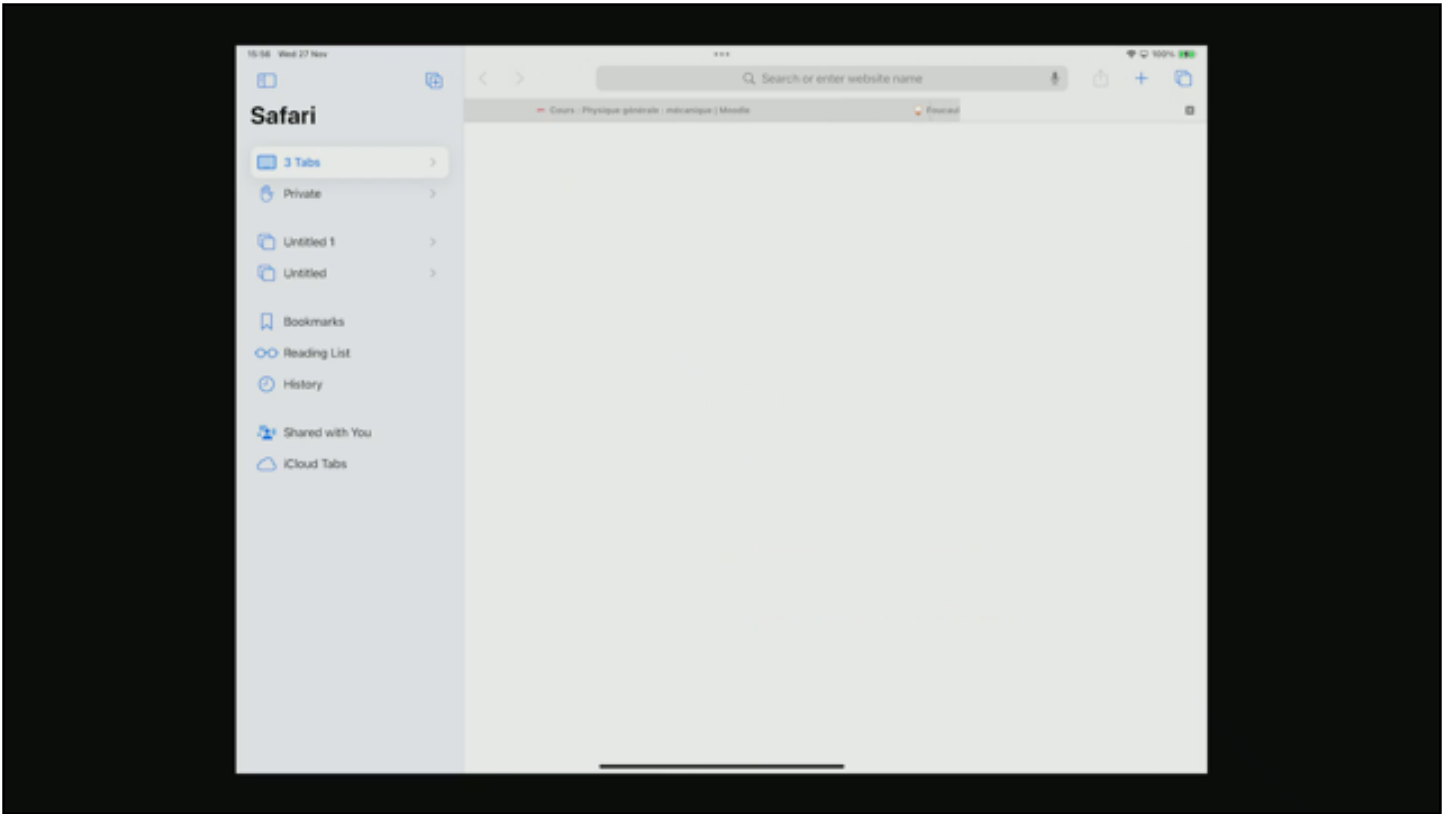


Que va faire le moteur de recherche?

notes

résumé





Eh bien, il vous donnera toutes les diapositives sur lesquelles vous pouvez cliquer

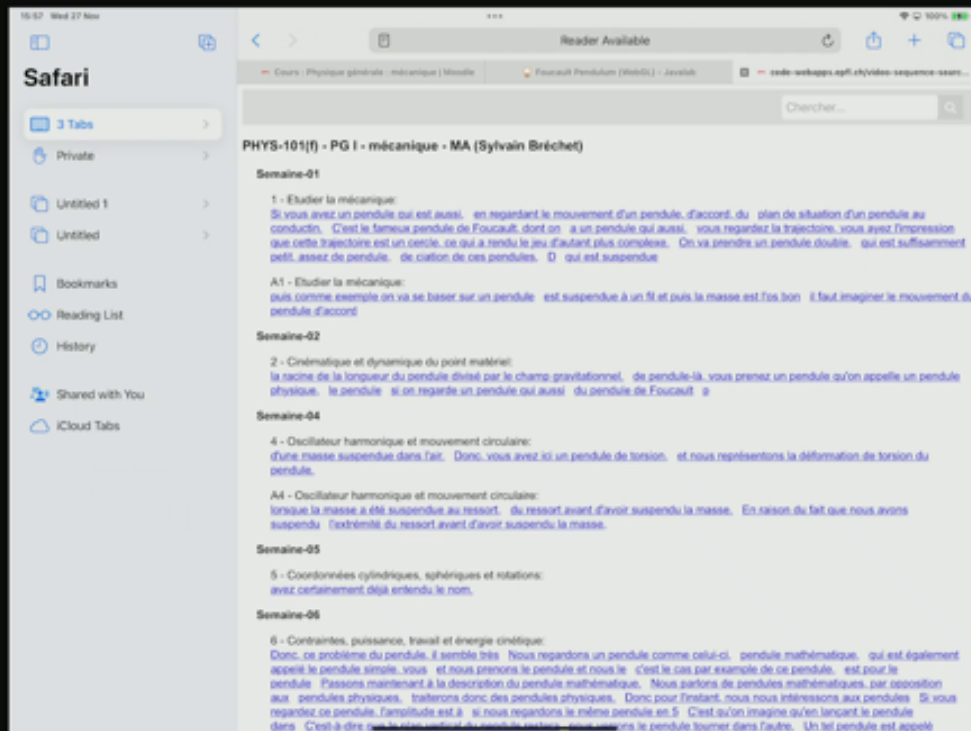
[illegible]

résumé

41m 6s







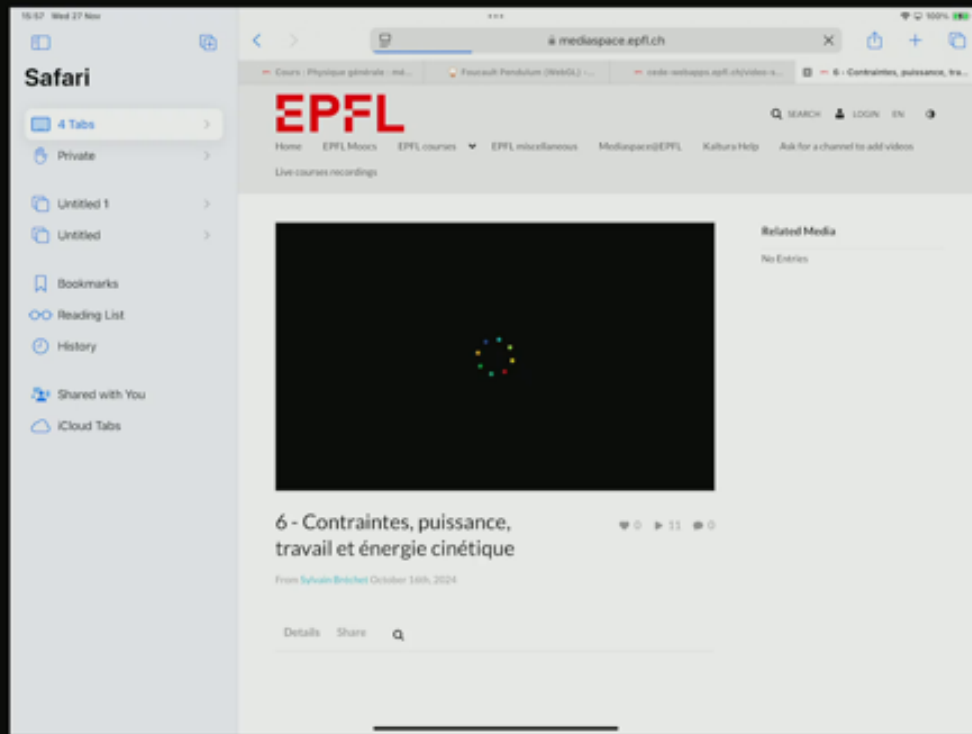
Alors qu'est-ce qui vous permet d'une manière thématique de chercher des informations où elles sont. Franchement, ce n'est pas si mal. Et donc, comme il a été développé, je l'ai mis à votre disposition. Et dès que je reçois les vidéos qui ont été traitées, Je les mettrai à votre disposition sur le site afin que vous puissiez y accéder. Okay? Donc apparemment, vous y êtes. Tu vois?

notes

résumé

41m 35s





Et nous tomberons directement sur la diapositive où j'ai mentionné le pendule foo-ko. Okay? Donc, apparemment, non, cela me donne même un lien sur la couverture. a n'a pas marché. Mais non, j'en ai vu d'autres qui fonctionnaient où il vous amènera directement sur la diapositive de la question. C'est tout. Je vous souhaite une bonne fin de journée. Et n'oubliez pas de commencer à travailler vendredi prochain Je crois que c'est le quatrième, le troisième problème à régler pour la semaine prochaine. C'est tout.

notes

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

résumé

42m 30s



.....

.....

.....

.....

.....