

Support de cours

Cours:

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

Vidéo:

A3 - Frottements et balistique

Concepts (extraits des sous-titres générés automatiquement) :

F2t. X infini. G2t. Vitesse initiale. Équation de la vitesse. Termes de la coordonnée horizontale. Force de frottement. Temps de chute théorique. Première heure. V infini. Bon mathématicien. Frame alpha. Variable t. Fois tao. Deuxième chose.



[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/>



Séances de
soutien :
lundi soir
18h - 18h30
C0124

- Une bille en acier est retenue par un électroaimant. Lorsque la bille est lâchée, un chronomètre s'enclenche. Une cellule photoélectrique est située à une hauteur $h = 1 \text{ [m]}$ au dessous de la bille. Au passage de la bille, le chronomètre se déclenche donnant le temps de chute expérimental t_c .

$$t_c = \sqrt{\frac{2h}{g}} = \sqrt{\frac{2}{9.81}} \text{ s} = 0.452 \text{ s} \quad \text{temps de chute théorique}$$

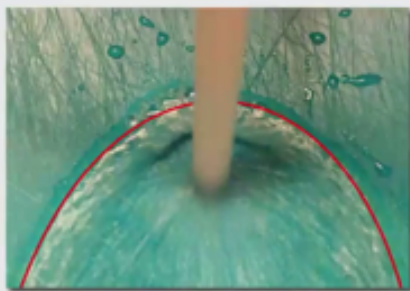
...

notes

résumé

0m 0s





- Lorsque le jet d'eau atteint la surface inclinée bleu, les normes des vitesses des gouttes d'eau sont comparables mais leur mouvement a lieu aléatoirement dans toutes les directions.
- L'enveloppe des trajectoires balistiques de toutes les gouttes d'eau est une parabole appelé "la parabole de sécurité" dont le foyer se trouve au point d'impact O du jet d'eau.

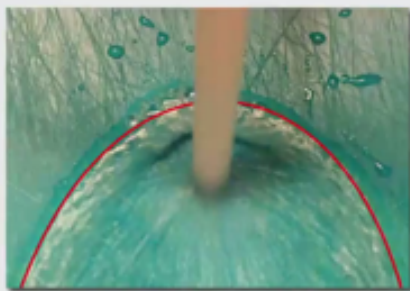
Ces sous-titres ont été générés automatiquement ... Voilà. Avant de revenir dans le vif du sujet, j'aimerais mentionner que dès la semaine prochaine, il y aura des séances de soutien qui seront organisées le lundi soir, de 18h à 19h30, en salle CO124, qui sont réservées uniquement à cette classe, donc aux étudiants de la section de mathématiques. Vous avez deux physiciens théoriciens qui vont vous épauler et vous aider dans la compréhension des arcs à l'un de la mécanique et de la résolution des séries d'exercice. Cette semaine, d'ailleurs, le dernier exercice que vous allez avoir en séries d'exercice est le célèbre problème dit de l'accident, qui est en fait un problème tiré de la virée, où un ancien président des PFL avait été mandaté comme expert pour statuer des responsabilités, dans le cas d'un accident survenu dans les rues de Lausanne. Il en a fait un petit problème et il s'est dit que ce serait un joli problème pour ses étudiants. Et voilà, il est passé à la postérité. Il y a une question en arrière, oui. Quel jour ? C'est le lundi soir. D'accord ? Le lundi de 18h à 19h30, si jamais c'est écrit sur les slides. J'aimerais revenir sur une question qui m'a été posée en fin de matinée concernant la force de frottement en régime statique. Cette force s'oppose toujours à la force de traction, d'accord, qui est exercée sur l'objet, pour éviter de bouger. Donc, si vous voulez écrire la force de manière vectorielle, vous pouvez prendre la norme, la multiplier par le vecteur unitaire orienté dans le sens de la force de traction, ça serait un vecteur T chapeau, d'accord, et puis vous rajoutez un signe moins devant. Et ça sera toujours vrai, d'accord ? Il y a une chose qui n'a pas fonctionné durant la première heure et pour cause, il y avait une permutation entre les cellules photoélectriques. Donc, ce

notes

résumé

0m 1s





- Lorsque le jet d'eau atteint la surface inclinée bleu, les normes des vitesses des gouttes d'eau sont comparables mais leur mouvement a lieu aléatoirement dans toutes les directions.
- L'enveloppe des trajectoires balistiques de toutes les gouttes d'eau est une parabole appelé "la parabole de sécurité" dont le foyer se trouve au point d'impact O du jet d'eau.

qu'on était en train de mesurer, ce n'était pas une chute libre, c'était une chute libre d'un mètre et demi. D'accord ? Alors, maintenant, tout est bon. Donc, on va faire le test ensemble. On a vu que le temps de chute théorique pour une bille qui est lâchée sans vitesse initiale, qui chute donc d'un mètre de hauteur, c'est la racine de deux H sur G , soit la racine de 2 sur 9,81, et le résultat est en seconde, c'est 452 millisecondes. Alors, vérifions ça ensemble, d'accord ? Vous avez ici un électroaimant qui retient une bille en métal. Je vais lâcher la bille au moment où la bille est lâchée. Le chronomètre s'enclenche. Lorsqu'il passe devant la cellule qui est ici, il se déclenche et le temps va s'afficher. Alors, pour ceux qui sont assez devant, vous avez carrément à le voir, sinon je vous donnerai la valeur. 450,7 millisecondes. Le temps théorique est de 452 millisecondes. Voyez donc que c'est très, très bon. D'accord ? Ce qui veut dire qu'on peut effectivement négliger les frottements généraux. Alors, ça ne dépend pas de la masse, et donc, si au lieu de prendre une boule en métal, je prends une boule en plastique et qu'on refait la même expérience, on devrait trouver le même temps. Vérifions, enfin, évidemment à quelques toutes petites incertitudes prises. D'accord ? On redémarre le dispositif. 450,4 millisecondes. D'accord ? Voyez qu'on est très proche. Je suspecte, d'ailleurs, la cellule d'être un tout petit peu plus haute que le devraient, parce qu'on a une erreur systématique sur les deux boules. D'accord ? Mais c'est très léger. Il s'agit peut-être de quelques fractions de millimètres. D'accord ? Voilà. Terminons le cours de ce matin.

notes

résumé

(3.18)

ésien

(3.21)

(3.21)

34 / 48

3.3.3 Equations du mouvement balistique

• Equations du mouvement :

$$\textcircled{1} \text{ selon } \hat{x} : m\dot{v}_x = -bv_x$$

$$\textcircled{2} \text{ selon } \hat{y} : m\dot{v}_y = -bv_y$$

$$\textcircled{3} \text{ selon } \hat{z} : m\dot{v}_z = -mg - bv_z$$

• Temps d'amortissement : grandeur phénoménologique

$$\tau \equiv \frac{m}{b}$$

• Equations du mouvement : (3.22) dans (3.21)

$$\textcircled{1} \text{ selon } \hat{x} : \dot{v}_x = -\frac{1}{\tau} v_x$$

$$\textcircled{2} \text{ selon } \hat{y} : \dot{v}_y = -\frac{1}{\tau} v_y \quad \text{où } v_y$$

$$\textcircled{3} \text{ selon } \hat{z} : \dot{v}_z = -g - \frac{1}{\tau} v_z$$

Dr. Sylvain Bréchet

3 - Frottements et balistique

On l'a presque terminé, mais pas tout à fait.

notes

résumé

4m 12s

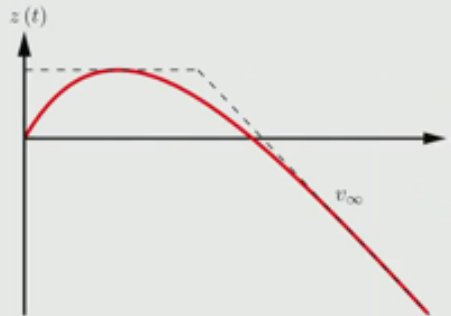


- Equation horaire selon l'axe vertical :

$$z(t) = (v_{0z} - v_{\infty}) \tau \left(1 - \exp\left(-\frac{t}{\tau}\right) \right) + v_{\infty} t \quad (3.51)$$

- Asymptote oblique : $z(t)$ si $t \gg \tau$

$$z(t) = v_{\infty} t + (v_{0z} - v_{\infty}) \tau \quad \text{si } t \gg \tau \quad (3.52)$$



On va le faire maintenant. Donc, on a trouvé l'équation de la vitesse pour la coordonnée verticale. On a trouvé l'équation horaire aussi,

notes

résumé

4m 14s



- Equation horaire selon l'axe horizontal :

$$x(t) = x_{\infty} \left(1 - \exp \left(-\frac{t}{\tau} \right) \right) \quad (3.37)$$

- Temps : (3.37) inversée

(3.53)

- Equation horaire selon l'axe vertical :

$$z(t) = (v_{0z} - v_{\infty}) \tau \left(1 - \exp \left(-\frac{t}{\tau} \right) \right) + v_{\infty} t \quad (3.51)$$

- Equation de la trajectoire balistique : (3.53) dans (3.51)

(3.54)

et on s'est arrêté là-dessus. Ce qu'on aimerait trouver, maintenant, c'est l'équation de la trajectoire balistique en présence de frottement. D'accord ? Donc, on a ici l'équation horaire, c'est l'axe horizontal, l'équation horaire, c'est l'axe vertical. On va devoir les combiner, pour faire disparaître le temps et ainsi exprimer la coordonnée verticale en termes de la coordonnée horizontale. Qu'est-ce qu'on fait dans une telle situation ? On inverse l'équation la plus simple. Je n'ai pas dit qu'elle est simple. Je dis la plus simple. La plus simple, clairement, c'est la première. Donc, ce qu'il faut faire, c'est prendre cette équation, exprimer le temps en fonction de x. D'accord ? Ok ? Donc, ce qu'on va faire, c'est qu'on va diviser par x infinie. On va soustraire 1,

notes

résumé

4m 26s

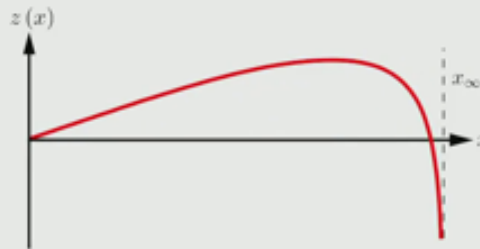


- Equation de la trajectoire balistique :

$$z(x) = (v_{0z} - v_{\infty}) \tau \frac{x}{x_{\infty}} - v_{\infty} \tau \ln \left(1 - \frac{x}{x_{\infty}} \right) \quad (3.54)$$

- Asymptote verticale : argument du logarithme > 0

(3.55)



- La force de frottement visqueux F_f empêche l'objet d'aller au-delà de l'asymptote verticale.

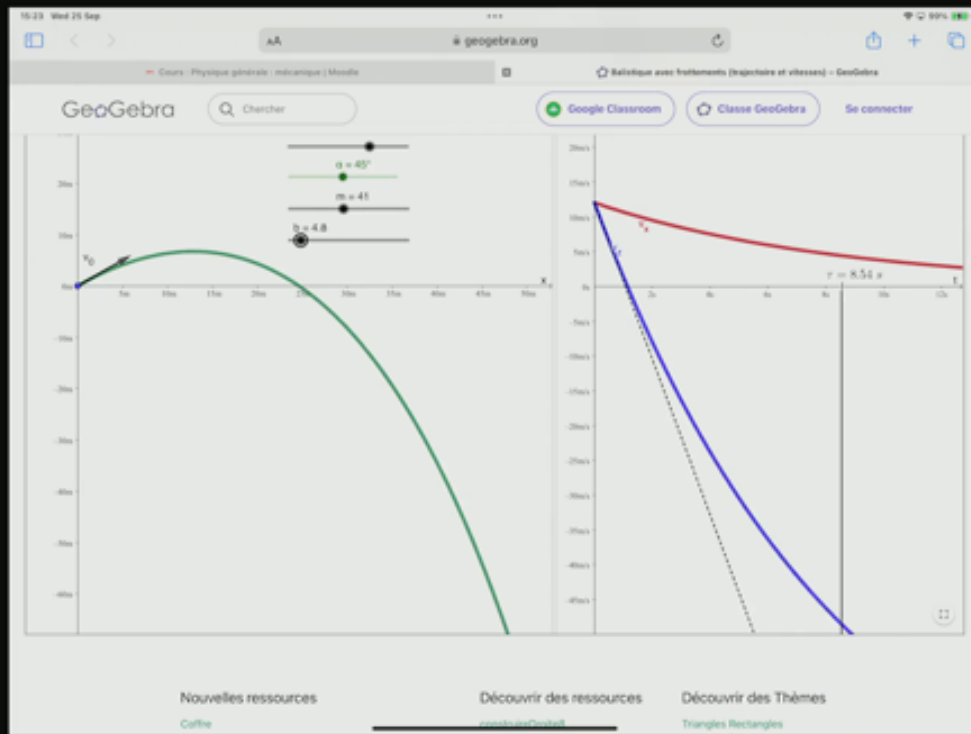
on multiplie globalement par moins 1, ce qui nous donne l'exponentiel de moitié sur ta. On en prend l'hogarritme naturel, en multiplie par mointao. Et on a alors que T de x, c'est mointao, qui multiplie le logarithme naturel de 1 moins x sur x infinie. D'accord ? Bon, maintenant, on prend ce résultat, qu'on vient substituer dans l'équation horaire, selon l'axe vertical. Bon. Alors, si on la substitue là-dedans, ce qui va nous rester, entre parenthèses, c'est 1x sur x infinie. D'accord ? Là, on va se retrouver avec le terme qui est là en log. Et donc, on aura que z de x, c'est v0z moins v infinie, qui multiplie tao, qui multiplie x sur x infinie, moins v infinie, fois tao, foie de logaritme de 1 moins x sur x infinie. D'accord ? Alors, lisons-le franchement, c'est pas une fonction très sympathique, dont on voit tout de suite, de manière patente et claire, le graphe. D'accord ? On peut se faire, on peut trouver ça rapidement, avec le frame alpha, avec Mathématica, etc. Mais il faut d'ailleurs être un très bon mathématicien, avoir beaucoup d'expérience pour voir directement le graphe en regardant cette équation. D'accord ? En regardant cette forme.

notes

résumé

5m 13s





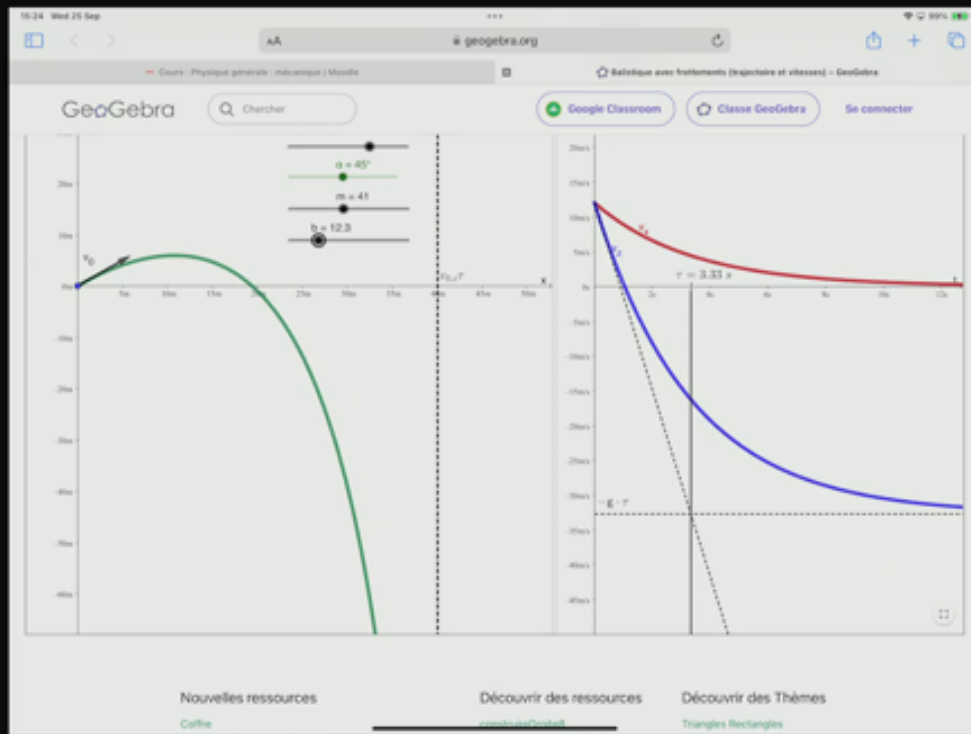
c'est-à-dire qu'on va aller regarder ce que ça donne, par exemple, sur G.O.G.Brain. D'accord ? Alors maintenant, on reprend le même graphe que tout à l'heure, on n'avait pas de frottement, on va introduire du frottement. Je vous rappelle que le frottement est déterminé par le paramètre B , qui est proportionnel à la force de frottement, et le temps d'amortissement est inversement proportionnel à τ , et B est proportionnel à F , donc inversement proportionnel à τ . Ok, donc... Si on ajoute un peu de frottement,

notes

résumé

7m 56s





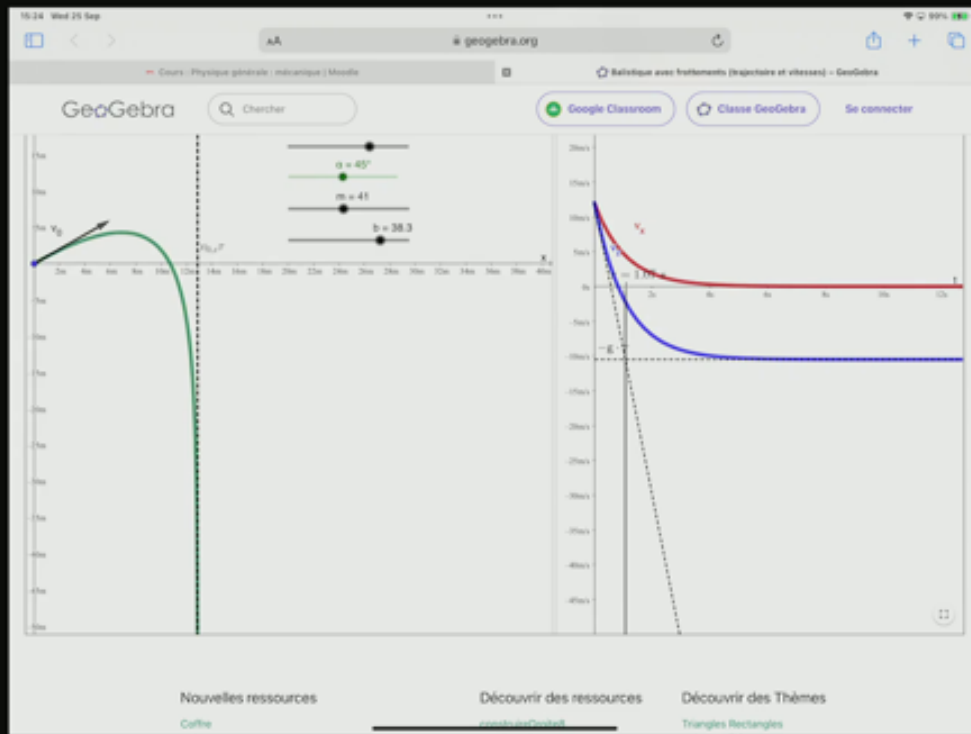
B devient non nul, et qu'est-ce qu'on voit apparaître ? Regardez le graphe de la vitesse, de la composante horizontale, de la vitesse qui apparaît en rouge, de la composante verticale qui apparaît en bleu. Voyez, maintenant, qu'il y a une décroissance exponentielle qui va se faire, qui est caractérisée par ce temps d'amortissement τ ou qui apparaît lorsqu'on veut lier entre elles les asymptotes obliques et horizontales. D'accord ? Si on augmente encore un peu plus le frottement, on va même avoir apparaître, c'est ça.

notes

résumé

8m 29s





Sur le graphe de gauche qui nous donne la trajectoire, donc la coordonnée verticale en fonction de la coordonnée horizontale, on voit apparaître cette asymptote verticale qui est cette droite qui apparaît en traitillée. D'accord ? Et là, vous voyez, maintenant, que le graphe dépend de la masse. D'accord ? Si B est nul, eh bien le mouvement ne dépend pas de la masse, mais en présence d'infraînement, c'est plus le cas. D'accord ? Donc on peut jouer avec ces différents paramètres, et puis si on a vraiment un frottement qui est très important, vous voyez, on a quelque chose qui va commencer à ressembler si on fait un zoom out.

notes

résumé

8m 59s





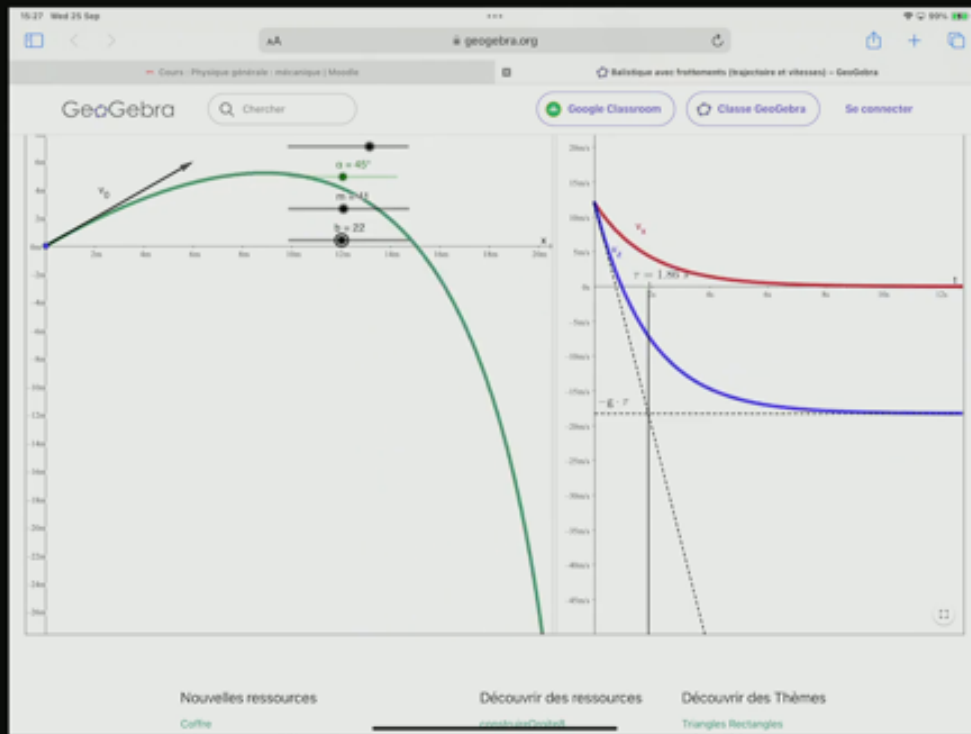
Voilà. À la représentation graphique que je vous ai donnée, donc on a vraiment quelque chose qui n'est plus symétrique. D'accord ? Le frottement vient comprimer la partie droite de ce graph. OK ? Alors ce qu'on aimerait faire maintenant, c'est regarder comment le frottement, en première approximation, va réduire la portée. La portée, c'est quoi ? C'est la distance au sol parcourue par l'objet. Donc si on a une trajectoire parabolique et en absence de frottement, on a quelque chose de symétrique, on a une certaine distance qui sera parcourue par notre point matériel. OK ? Alors avant de faire l'exercice, j'aimerais faire une petite expérience de lancer de boules avec vous, qui s'apparente à de la pétanque locale. D'accord ? Donc vous avez ici la piste d'atterrissage. OK ? Et ce qui est intéressant, et on va le voir ensemble, c'est que si vous voulez regarder la portée et que vous prenez, disons, deux angles qui sont complémentaires, d'accord ? Donc des angles dont la somme donne 90° , vous allez obtenir sensiblement la même portée.

notes

résumé

9m 33s





D'accord ? Théoriquement, c'est exactement la même. Dans la pratique, vu que l'une est lobée, l'autre est un peu plus rasante, il y a des petits décalages, mais c'est à peu près la même chose. Donc on va commencer par un angle de lancer de 60° , donc une trajectoire qui est bien lobée. Regardez ce que ça donne. Elle habillait dedans, parfait. D'accord ? Donc on a un impact qui est par là. OK, répétons l'expérience maintenant pour l'angle complémentaire, qui est un angle de 30° . Alors, il faut que j'arme le dispositif. Hop ! Voilà, ce que je vais faire, c'est le dire comme ça. Attendez, s'il est un petit peu sur la trajectoire, vous pouvez éviter qu'il y ait une collision, on va l'enlever, voilà. C'est parce qu'il était un peu plus rasant, qu'il était plus loin, mais normalement, ça devrait être à peu près au même point. Et puis, si on prend maintenant un angle de 45° , alors ça, il faudra que je le tienne à la main. Hop ! Voilà. 45° , c'est ça. Là, l'angle est son propre complémentaire. Et ça veut dire quoi ? Ça veut dire que la trajectoire sera telle que la portée est maximale. Regardez. La balle va plus loin, d'accord ? Alors, ceci, on peut le vérifier sous le graphe. Si on prend un B qui est nul, voilà.

notes

résumé

10m 37s





Ça, c'est la solution qu'on obtient pour un angle de 45° . On voit à peu près qu'il faut et sur ce graphe, 30 m pour que la balle touche le sol. Maintenant, si je prends un angle de 30° . Hop. Vous voyez, la trajectoire va intercepter le sol plutôt à 25 m. Faisons l'exercice maintenant pour un angle complémentaire de 60° . Voilà, c'est la même valeur. Voilà, c'est la même valeur. Il y a cette complémentarité dans les solutions que vous verrez apparaître en exercice, en faisant le calcul explicitement. Ce qui nous intéresse évidemment, c'est ce qui se passe en présence de frottement.

notes

résumé

12m 11s



① Trajectoire avec frottement : (3.54)

$$z(x) =$$

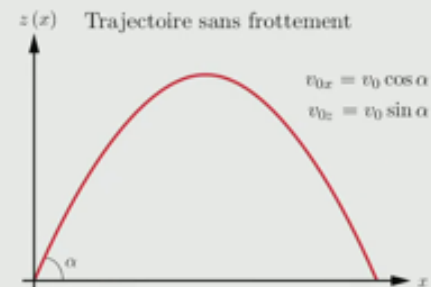
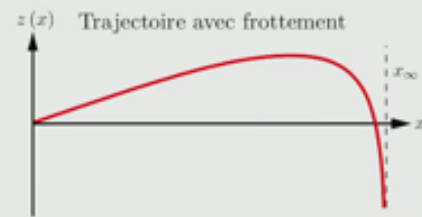
Développement limité au 2^e ordre
en x/x_∞ (i.e. $x_\infty \rightarrow \infty$) :

$$\ln\left(1 - \frac{x}{x_\infty}\right) \simeq$$

$$z(x) \simeq$$

② Trajectoire sans frottement :

$$z(x) =$$



Là, voici... Donc, c'est celle qui est à la page 10. C'est la portée d'un tir balistique avec frottement. On va commencer comme ça. Et puis...

notes

résumé

13m 17s



① Trajectoire avec frottement : (3.54) $f(x) \approx f(0) + \frac{df}{dx}(0)x + \frac{1}{2!} \frac{d^2f}{dx^2}(0)x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3f}{dx^3}(0)x^3$

$$z(x) = (v_{0z} - v_\infty) \tau \frac{x}{x_\infty} - v_\infty \tau \ln \left(1 - \frac{x}{x_\infty} \right)$$

Développement limité au 2^e ordre

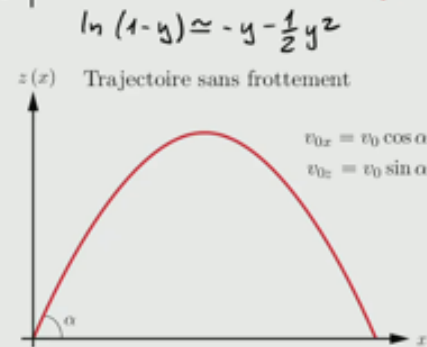
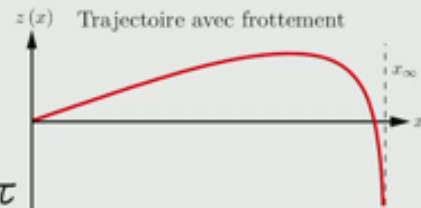
en x/x_∞ (i.e. $x_\infty \rightarrow \infty$) : $x_\infty = v_{0x} \tau$

$$\ln \left(1 - \frac{x}{x_\infty} \right) \approx$$

$$z(x) \approx$$

② Trajectoire sans frottement :

$$z(x) =$$



On a donc comme première équation l'équation de la trajectoire qu'on vient d'établir ensemble. Donc, on a la coordonnée verticale en fonction d'abscisse horizontale, z de x , qui est donc v_{0z} moins v_∞ , qui multiplie τ , fois x sur x_∞ . Puis on a le deuxième terme en log, qui est moins la vitesse limite, fois le temps d'amortissement, fois l'opposé du logarithme naturel, de l'argument qui est en moins x sur la coordonnée maximale horizontale qui est x_∞ . D'accord ? Ça, c'est notre trajectoire avec frottement, qui est résumé ici. Bon, alors maintenant, on aimerait faire un développement limité pour tenir compte de la première contribution du frottement lorsque le frottement est suffisamment faible. Si le frottement est nul, ça veut dire que le temps d'amortissement est infini, τ , temps vers l'infini. Donc, si le frottement est faible, c'est que le temps d'amortissement est assez grand. D'accord ? Or, si on prend x infini, x infini à la structure suivante, x/x_∞ qui est donné, fois τ . Donc, si τ est très grand, x/x_∞ est grand aussi. Donc, x sur x_∞ sera petit. Donc, on peut faire un développement limité en termes de la variable qui est x/x_∞ qu'on va appeler y . Et alors, dans un premier temps, on va tenter un développement limité au deuxième ordre. On prendra le logarithme de 1 moins y qui, au deuxième ordre, va s'écrire de la manière suivante. Ça sera moins y , moins une demi, $2y^2$. Pourquoi ? Je vais vous donner la formule générale et là, on y rend troisième ordre. Parce que si on a une fonction $f(x)$ qu'on développe autour de 0, c'est $f(0)$, plus une correction au premier ordre qui est la dérivée de f par rapport à x évalué en 0, x , plus une correction du deuxième ordre qui assure deux factoriels, il faut la dériver seconde de f par rapport à x .

notes

résumé

13m 39s



① Trajectoire avec frottement : (3.54) $f(x) \simeq f(0) + \frac{df}{dx}(0)x + \frac{1}{2!} \frac{d^2f}{dx^2}(0)x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3f}{dx^3}(0)x^3$

$$z(x) = (v_{0z} - v_\infty) \tau \frac{x}{x_\infty} - v_\infty \tau \ln \left(1 - \frac{x}{x_\infty} \right)$$

Développement limité au 2^e ordre

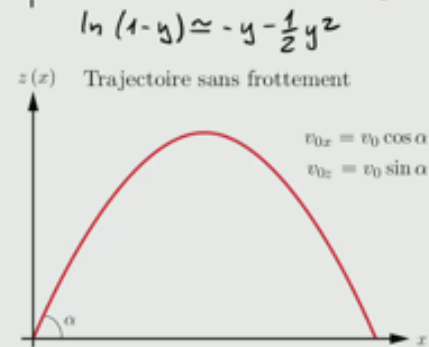
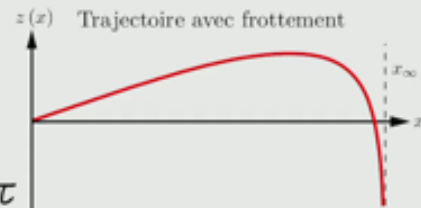
en x/x_∞ (i.e. $x_\infty \rightarrow \infty$) : $x_\infty = v_{0x} \tau$

$$\ln \left(1 - \frac{x}{x_\infty} \right) \simeq$$

$$z(x) \simeq$$

② Trajectoire sans frottement :

$$z(x) =$$



évalué en 0, x^2 , plus une correction du troisième ordre qui est 1 sur 3 factorials, il faut la dériver troisième de f par rapport à x évalué en 0, x^3 . D'accord ? Nous, on s'arrête dans un premier temps au deuxième ordre.

notes

résumé

- Trajectoire sans frottement : $v_\infty = -g\tau$ et $x_\infty = v_{0x}\tau$

$$z(x) = \frac{1}{2} \frac{v_\infty \tau}{x_\infty^2} x^2 + \frac{v_{0z} \tau}{x_\infty} x = \quad (A.3.14)$$

- Trajectoire sans frottement : (A.3.14) $v_{0x} = v_0 \cos \alpha$ et $v_{0z} = v_0 \sin \alpha$

$$z(x) = \quad (3.16)$$

Le développement limité au 2^e ordre en x/x_∞ lorsque $x_\infty \rightarrow \infty$ de la trajectoire avec frottement redonne la trajectoire sans frottement. Ainsi, au 2^e ordre en x/x_∞ les frottements s'annulent.

- La correction principale due au frottement est donnée au 3^e ordre :

$$\ln \left(1 - \frac{x}{x_\infty} \right) \simeq \quad (A.3.15)$$

- Trajectoire avec frottement au 3^e ordre en x/x_∞ : (A.3.15) $\Rightarrow$ (3.54)

$$z(x) = \quad (A.3.16)$$

Alors si on fait cet exercice et qu'on calcule les dérivées de la fonction logarithme de 1 moins y, on se retrouve avec deux termes qui seront donc moins y, moins une demi, 2y². Je vous rappelle qu'ici y, c'est x sur x³. D'accord ? Et donc le log de 1 moins y sur x³ au deuxième ordre, ce sera x sur x³ moins une demi de x sur x³ élevée au quart. Alors maintenant, on effectue la substitution. Le premier terme reste tel quel dans l'expression de la trajectoire, c'est v_{0z} moins v³ qui multiplie le temps d'amortissement fois le rapport de x sur x³. Et puis alors le deuxième terme prend la forme suivante, c'est moins v³ fois tau qui multiplie moins x sur x³ moins une demi de x² sur x³ au quart. Ok ? Bon. Alors ce qu'on voit tout de suite, c'est que le terme qui est ici va se simplifier avec le terme qui est là. Donc il reste deux termes. Ok ? Ces termes sont les suivants. On a d'abord une demi de v³ tau sur x³ au quart, fois x³ et le deuxième terme sera v_{0z} fois tau sur x³ qui multiplie x. D'accord ? On a effectivement l'équation d'une trajectoire. Alors ici pour l'instant, on pourrait penser que dans cette trajectoire, il y a des termes qui dépendent du frottement parce qu'il y a un tau qui apparaît. Oui mais attention. La vitesse limite ainsi que la position d'accord d'adapte, c'est maximal que peut atteindre l'objet vers lequel est le temps. D'accord ? Dépendre de tau. Maintenant on va détailler ceci et ce qu'on va voir, c'est qu'au deuxième ordre, on va retrouver la trajectoire sans frottement. D'accord ? Donc vérifions.

notes

résumé

16m 1s



- Trajectoire avec frottement : (A.3.16) $v_{\infty} = -g\tau$ et $x_{\infty} = v_{0x}\tau$

$$z(x) = -\frac{1}{3} \frac{g}{v_{0x}^3 \tau} x^3 - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}} x^2 + \frac{v_{0z}}{v_{0x}} x \quad (\text{A.3.17})$$

- Portée : distance de tir en x lorsque $z = 0$:

$$(A.3.17) \Rightarrow \quad (\text{A.3.18})$$

- En multipliant cette équation par $3 v_{0x}^3 \tau / gx$, on obtient :

$$(\text{A.3.19})$$

- Les solutions de cette équation du 2^e degré en x sont :

$$(\text{A.3.20})$$

- La solution avec le signe "—" est à rejeter :

$$(\text{A.3.21})$$

Si on remplace v_1 finie par moins $g\tau$, x_1 finie par $v_{0x}\tau$, d'accord ? Ce qu'on trouve en fin de compte. C'est moins une demi de g sur v_{0x} au carré, x^2 au carré, plus v_{0z} sur v_{0x} qui multiplie x . Oui ? Ah pardon, ça, vous savez, c'est du matériel confédéral, ça vient de Berne, des fois c'est un peu lent. Voilà. Donc maintenant, si vous regardez le développement ici, que vous remplacez donc la coordonnée d'abscisse de votre vitesse v_{0x} par $v_{0x}\cos\alpha$ et la coordonnée verticale v_{0z} par $v_{0x}\sin\alpha$, d'accord ? Le terme qui est ici sera la tangente de α , x , et ici, au dénominateur, vous avez un v_0 carré $\cos^4\alpha$. On retrouve exactement l'expression mathématique de la trajectoire du point matériel en absence de frottement. D'accord ? Notons-la quand même. C'est moins une demi de g sur v_0 carré $\cos^4\alpha$, x^2 au carré, plus la tangente de α . Ok. Le message, c'est qu'on n'a pas été assez généreux dans notre développement. On ne devait pas s'arrêter au deuxième ordre. On a été un peu rapide en affaire. On devrait aller au troisième ordre pour tenir compte de la première correction liée au frottement. Et c'est ce qu'on va faire maintenant. Donc on va développer au troisième ordre le log de $1-x$ sur x , ce qui va nous donner moins x sur x , moins une demi de x sur x , élevée au carré, moins entière de x sur x , élevée au cube. Et le terme de degré n , vous pouvez le deviner, aurait été 1 sur n , x sur x , élevée à la puissance n . On va s'arrêter au troisième ordre. Et donc le terme de troisième ordre, ici, on va le mettre en premier dans l'expression de la trajectoire. Ce terme sera un tiers de v_{∞} sur x_{∞} élevée au cube, de toute x^3 , plus une demi de v_{∞} sur x_{∞} élevée au carré, fois x^2 , et puis reste

notes

résumé

18m 2s



- Trajectoire avec frottement : (A.3.16) $v_{\infty} = -g\tau$ et $x_{\infty} = v_{0x}\tau$

$$z(x) = -\frac{1}{3} \frac{g}{v_{0x}^3 \tau} x^3 - \frac{1}{2} \frac{g}{v_{0x}^2} x^2 + \frac{v_{0z}}{v_{0x}} x \quad (\text{A.3.17})$$

- Portée : distance de tir en x lorsque $z = 0$:

$$(A.3.17) \Rightarrow \quad (\text{A.3.18})$$

- En multipliant cette équation par $3 v_{0x}^3 \tau / gx$, on obtient :

$$(\text{A.3.19})$$

- Les solutions de cette équation du 2^e degré en x sont :

$$(\text{A.3.20})$$

- La solution avec le signe "—" est à rejeter :

$$(\text{A.3.21})$$

un dernier terme, qui est v_{∞} sur x_{∞} , le tout fois x . D'accord ? Nous, ce qui nous intéresse concrètement, c'est de trouver la distance parcourue au sol lorsque le point matériel arrive au sol, c'est-à-dire à la fin de sa trajectoire. D'accord ? Alors, dans un premier temps, on va, comme on l'a fait précédemment, remplacer v_{∞} et x_{∞} par leur expression en termes de τ . Et si on fait ceci, on aura moitié de g sur v_{∞} sur x^3 , fois τ , la toute fois x^3 , plus une demi de g sur v_{∞} au carré, fois x^2 , plus le rapport de v_{∞} sur v_{0x} , fois x . Ok ? Pour trouver la distance au sol, il faut partir du principe que la coordonnée verticale

notes

résumé

- Portée au 3^e ordre en x/x_∞ lorsque $x_\infty \rightarrow \infty$ et ainsi $\tau \rightarrow \infty$:

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + \sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \right) \quad (A.3.21)$$

$\sqrt{1+y} \simeq 1 + \frac{1}{2}y - \frac{1}{8}y^2$

- Développement limité au 2^e ordre en $16 v_{0z}/3 g\tau$ de la racine carrée :

$$\sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \simeq 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \quad (A.3.22)$$

- Avec ce développement limité, la portée devient un polynôme : (A.3.23)

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \right) = \frac{2}{3} v_{0x} v_{0z} \left(1 - \frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau} \right)$$

- Formule de trigonométrie : $2 v_{0x} v_{0z} = 2 v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha = v_0^2 \sin(2\alpha)$

$$x = \underbrace{\left(\frac{2}{3} v_{0x} v_{0z} \right)}_{\text{sans frottement}} \left(1 - \underbrace{\frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau}}_{\text{correction principale}} \right) < \quad (A.3.24)$$

Dr. Sylvain Bréchet

A.3 - Frottements et balistique

14 / 14

est nulle. D'accord ? Donc on prend z_∞ et on impose que ça soit égal à 0. Ok ?
 Donc, on multiplie par moins un en passage, on a 1 tiers de g sur v_∞ au cube τ ,
 fois x^3 , plus une demi de g sur v_∞ au carré, x^2 , moins v_∞ sur v_∞ , fois x , qui est égal
 à 0. D'accord ? Alors si on regarde cette équation du troisième degré, ce qu'on voit
 tout de suite, c'est que tous les termes sont proportionnels à x . Donc on peut
 factoriser par x . $x \neq 0$ n'est pas intéressant, c'est le point de départ. C'est x différents
 zéro qui nous intéressent. Ce qui va nous donner en fait une équation du deuxième
 degré. Au passage, on va multiplier en fait cette équation par $3 v_\infty$ au cube 1, fois
 τ sur $g x$, pour avoir un terme de, si vous voulez, un coefficient qui multiplie le
 terme du deuxième degré, qui est égal à... On aura donc x^2 , plus les 3 demi de v_{0x} ,
 τ , fois x , moins 3, v_{0x}^2 , fois v_{0z} , divisé par g , qui est égal, c'est pas un 9, c'est un
 g , qui est égal à 0. D'accord ? Alors il faut trouver les solutions de cette équation.
 Bon voilà, c'est les solutions de l'équation du deuxième degré. On connaît la forme
 de ces solutions. Ce sont les suivantes. x sera de la forme. Moins les 3 quarts de
 v_{0x} , fois τ , plus ou moins la racine carrée du discriminant réduit, qui est les 9 16e
 de v_{0x}^2 , τ^2 , plus 3 fois v_{0x}^2 , v_{0z} , τ sur g . Ok ? Alors ce qu'on voit tout de suite,
 c'est qu'il y a 2 solutions possibles, une solution avec un signe, plus une solution
 avec un signe moins. On tire la balle vers la droite, le but, le point matériel. Donc, la
 coordonnée x doit être positive. Évidemment que le signe négatif est

notes

résumé

21m 25s



- Portée au 3^e ordre en x/x_∞ lorsque $x_\infty \rightarrow \infty$ et ainsi $\tau \rightarrow \infty$:

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + \sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \right) \quad (A.3.21)$$

$\sqrt{1+y} \simeq 1 + \frac{1}{2}y - \frac{1}{8}y^2$

- Développement limité au 2^e ordre en $16 v_{0z}/3 g\tau$ de la racine carrée :

$$\sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \simeq 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \quad (A.3.22)$$

- Avec ce développement limité, la portée devient un polynôme : (A.3.23)

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \right) = 2 \frac{v_{0x} v_{0z}}{g} \left(1 - \frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau} \right)$$

- Formule de trigonométrie : $2 v_{0x} v_{0z} = 2 v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha = v_0^2 \sin(2\alpha)$

$$x = \underbrace{\left(\frac{3}{4} v_{0x} \tau \right)}_{\text{sans frottement}} \left(- \underbrace{\left(1 - \frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau} \right)}_{\text{correction principale}} \right) < \quad (A.3.24)$$

Dr. Sylvain Bréchet

A.3. Frottements et balistique

14 / 14

à rejeter, il est absurde du point de vue physique. Celle signe positive qu'il faudra garder. Au passage, on voit apparaître ici le carré du terme qui est là. D'accord ? Donc on va mettre en évidence ce carré qui va se traduire par le terme qui est ici. On va le faire aussi pour le deuxième terme. Et donc globalement, la solution sera la suivante. x , c'est les 3 quarts de v_{0x} tau, qui multiplie moins 1, plus la racine carrée de 1, plus les 16e de v_{0z} , divisé par g , tau. Bon, on a notre solution mais elle n'a pas la forme qu'on veut. Pourquoi ? On aimerait une portée qui est la structure suivante. C'est la portée sans frottement, plus un terme de correction lié au frottement. Bon, qu'est-ce qu'on peut faire en partant d'ici ? Eh bien, il y a une solution. On peut faire un deuxième développement limité et c'est ce qu'on va faire. D'accord ? Pourquoi ? Parce qu'on sait que tau est grand. Bon, si tau est grand, forcément, que ce terme-ci qui n'a pas de dimension physique va être beaucoup plus petit que 1. D'accord ? Supposons que ce soit le cas. Donc on est dans la limite d'un petit frottement. Et alors on fait un développement limité au deuxième ordre de la structure suivante. 1 plus y , pendant la racine carrée, qui lorsque y est petit, y ? C'est ceci ? Quand y est petit, ceci, au deuxième ordre, c'est 1 plus une demi de y moins un huitième de y au carré. Bon, très bien. On l'écrit explicitement. D'accord ? Ceci va nous donner donc 1 plus les huitièmes de v_{0z} sur $g\tau$, moins le 39e de v_{0z} au carré sur $g^2 \tau^2$. D'accord ? Alors maintenant, on substitue ce résultat dans la solution qui nous intéresse, qui est x . x sera donc les trois quarts de $v_{0x} \tau$ qui multiplie

notes

résumé

- Portée au 3^e ordre en x/x_∞ lorsque $x_\infty \rightarrow \infty$ et ainsi $\tau \rightarrow \infty$:

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + \sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \right) \quad (A.3.21)$$

$\sqrt{1+y} \simeq 1 + \frac{1}{2}y - \frac{1}{8}y^2$

- Développement limité au 2^e ordre en $16 v_{0z}/3 g\tau$ de la racine carrée :

$$\sqrt{1 + \frac{16}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau}} \simeq 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \quad (A.3.22)$$

- Avec ce développement limité, la portée devient un polynôme : (A.3.23)

$$x = \frac{3}{4} v_{0x} \tau \left(-1 + 1 + \frac{8}{3} \frac{v_{0z}}{g\tau} - \frac{32}{9} \frac{v_{0z}^2}{g^2 \tau^2} \right) = \frac{2}{3} v_{0x} v_{0z} \left(1 - \frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau} \right)$$

- Formule de trigonométrie : $2 v_{0x} v_{0z} = 2 v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha = v_0^2 \sin(2\alpha)$

$$x = \underbrace{\frac{2}{3} v_{0x} v_{0z}}_{\text{sans frottement}} \left(1 - \underbrace{\frac{16}{9} \frac{v_{0z}}{g\tau}}_{\text{correction principale}} \right) < \quad (A.3.24)$$

moins un, plus un. Tiens, il se simplifie. Plus les huitièmes de v_{0z} , divisées par $g\tau$, moins les 39e de v_{0z} au carré sur $g^2 \tau^2$. D'accord ? Et alors, ceci, on peut un petit peu le remettre en forme pour que ça ait une structure qui va nous paraître un peu plus physique. C'est deux fois v_{0x} fois v_{0z} , divisée par g , d'accord ?

notes

résumé

A.3.1 Equation différentielle du premier ordre

A.3.2 Balistique avec frottement

A.3.3 Portée d'un tir balistique avec frottement

Qui multiplie globalement un moins les quatre tiers de $v_0 z$ sur $g t_{ao}$. Ok ? Or, $v_0 x$ c'est $v_0 \cos \alpha$, $v_0 z$ c'est $v_0 \sin \alpha$. Et donc, le numérateur qui est ici, avec le coefficient 2 inclus, c'est deux fois $v_0 x \sin \alpha \cos \alpha$. Or, vous savez tous que deux $\sin \alpha \cos \alpha$, c'est quoi ? C'est le $\sin$ de deux α . Donc on trouve $v_0 x \sin$ de deux α . D'accord ? Bon, mettons ceci en évidence. On a donc... Voilà. On a donc v_0 au carré $\sin$ de deux α , divisée par g , qui multiplie un moins les quatre tiers de $v_0 \sin \alpha$ sur $g t_{ao}$. Ok. S'il tente d'amortissement et infinie, il n'y a plus de frottement. S'il tente d'amortissement et infinie, ce terme-là disparaît. Donc, ça, c'est la portée en absence de frottement. C'est le carré d'avites, fois le sinus, de deux fois l'angle d'inclinaison, divisée par g . Pourquoi ? Quelle était la portée maximale qu'on a attendue tout à l'heure ? Quelle était l'angle qui donnait la portée maximale ? 45° , c'est π sur 4. Et oui, mais deux fois π sur 4, ça fait ? π sur 2. Le signe de π sur 2, c'est 1. D'accord ? Et ça ne peut pas être plus grand. C'est pour ça que la portée est maximale pour un angle de 45° . D'accord ? Alors, que vient faire le frottement ? Le frottement va réduire la portée et il va la réduire en première approximation d'après le terme qui est donné ici. D'accord ? Et ceci est donc plus grand que la portée sans frottement, dont la valeur est v_0^2 , fois le sinus, de deux α sur g , on fait d'une pierre. Et donc, on trouve la solution sans frottement et sa première correction présence de frottement. Vous avez une question ? Est-ce que plutôt, je vous avais choisi dans cette vidéo, c'est 45° ? Oui,

notes

résumé

26m 37s



A.3.1 Equation différentielle du premier ordre

A.3.2 Balistique avec frottement

A.3.3 Portée d'un tir balistique avec frottement

oui, oui. Oui, l'angle maximale sera toujours à l'angle de 45° . Quand vous tirez une petite balle et que vous faites ça en cours de gymnastique et que c'est le cours d'athlétisme et que vous voulez tirer la balle le plus loin possible, qu'est-ce que vous essayez de faire ? Je l'ai lancé à 45° . D'accord ? Vous voyez, personne qui lance sa balle comme ça. Vous voyez, personne qui lance sa balle comme ça. D'accord ? C'est à 45° pour que la portée soit maximale. D'accord ? Voilà. Alors, maintenant qu'on a fait ça, je vous propose qu'on revienne sur la structure générale

notes

résumé

- Equation différentielle : équation liant une fonction $f(t)$ et ses dérivées première, seconde et d'ordre supérieur par rapport à t .
- Equation différentielle linéaire inhomogène du premier ordre : équation linéaire liant une fonction $f(t)$ et sa dérivée première :

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha f(t) - \beta \quad \text{où} \quad \alpha, \beta = \text{const} \neq 0 \quad (\text{A.3.1})$$

- Equation différentielle : (A.3.1) remise en forme ($\alpha \neq 0$)

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha \left(f(t) - \frac{\beta}{\alpha} \right) \quad (\text{A.3.2})$$

- Changement de "variable" : fonction $g(t)$ rendant l'équation différentielle (A.3.2) homogène :

(A.3.3)

- Dérivée première : changement de "variable" (A.3.3)

(A.3.4)

des solutions des équations différentielles du premier ordre. D'accord ? Oups. Alors, on les a appliqués ce matin. On va voir si vous voulez la description théorique. C'est presque la même chose. Mais ça sera présenté de manière un peu plus mathématique. Une équation différentielle, c'est une équation qui va lier à une certaine fonction, $F(t)$, sa dérivée par rapport à la variable. Ça peut être la dérivée première, la dérivée seconde. Dans le cas général, ça peut être une dérivée d'ordre N . C'est une fonction de départ avec N aussi grand qu'on veut. Dans la pratique, nous, on va s'intéresser pour des équations différentielles du premier ordre à la fonction qui est liée à sa dérivée. Très bien. Prenons donc la dérivée d'une fonction F par rapport à sa variable t , qui est une fonction donc du temps. Et puis dans le cas linéaire, c'est une fonction linéaire de la fonction de départ, cette dérivée. Ce qui veut dire qu'on va pouvoir prendre une constante non nulle, α , pour les besoins de la cause, on va la multiplier par un signe moins, puis c'est ce qui apparaît en physique, qui multiplie la fonction F , qui dépend du temps. Et comme c'est linéaire, mais pas nécessairement proportionnel, on a encore une constante, appelons cette constante moins β . Où ici, on va choisir volontairement α et β comme étant des constantes non nulles. Et ça c'est important. Pourquoi ? Parce que ça permet en fait de mettre α en facteur. Cette équation qui est une équation inhomogène, puisque la dérivée de F n'est pas proportionnelle à la F , mais qu'il y a un terme supplémentaire, on aimerait la rendre homogène pour pouvoir l'intégrer. D'accord ? Donc on suppose que ce soit le cas, dans la structure même de l'équation, on écrit que la dérivée première de F par rapport au temps, c'est de la forme moins α , qui je vous rappelle

notes

résumé

29m 32s



- Equation différentielle : équation liant une fonction $f(t)$ et ses dérivées première, seconde et d'ordre supérieur par rapport à t .
- Equation différentielle linéaire inhomogène du premier ordre : équation linéaire liant une fonction $f(t)$ et sa dérivée première :

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha f(t) - \beta \quad \text{où} \quad \alpha, \beta = \text{constes} \neq 0 \quad (\text{A.3.1})$$

- Equation différentielle : (A.3.1) remise en forme ($\alpha \neq 0$)

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha \left(f(t) - \frac{\beta}{\alpha} \right) \quad (\text{A.3.2})$$

- Changement de "variable" : fonction $g(t)$ rendant l'équation différentielle (A.3.2) homogène :

(A.3.3)

- Dérivée première : changement de "variable" (A.3.3)

(A.3.4)

est non nulle. Donc c'est moins alpha, fois F2t, moins beta sur alpha comme il est non nulle, on peut diviser par alpha. Ok ? Alors maintenant, il faut prendre un changement de variable. Alors, c'est un changement de variable par abus de langage, puisque la variable est elle-même une fonction. D'accord ? Faut considérer la variable comme étant la fonction. Donc ce changement de variable nous est livré sur un plateau, puisque la dérivée de F moins beta sur alpha par rapport au temps sera égale à la dérivée de F.

notes

résumé

- Equation différentielle homogène : à partir de l'équation différentielle inhomogène en substituant (A.3.3) et (A.3.4) dans (A.3.2) :

(A.3.5)

- Equation différentielle homogène :

(A.3.6)

- Intégration : (A.3.6) sur $t' \in [0, t]$

(A.3.7)

où $t \rightarrow t'$ et $g(t) \rightarrow g'(t')$ pour distinguer les variables et fonctions dans les intégrants et les bornes d'intégration.

- Résultat de l'intégrale : (A.3.7)

(A.3.8)

D'accord ? Mais si ça, c'est notre nouvelle fonction, alors automatiquement, la dérivée première de la nouvelle fonction sera proportionnelle à la nouvelle fonction, on pourra intégrer pour résoudre. D'accord ? Donc le changement de variable, on a qu'à le lire. La nouvelle fonction, appelons-la G_2t , c'est l'ancienne, qui est F_2t plus une constante, cette constante, c'est moins β sur α . Ok ? Alors vérifions que les dérivées premières coïncident, donc la dérivée première de G par rapport au temps, va donc être par l'inearité de l'opération dérivation, c'est la dérivée première de F par rapport au temps, plus la dérivée, alors je parle du temps, mais de la variapté, c'est la dérivée par rapport à T du rapport de β sur α , alors β et α sont des constants, ce qui signifie bien sûr que leur dérivée par rapport à la variable est nulle, et donc il nous reste la dérivée de la fonction des parts F par rapport à sa variable T . Très bien. Donc maintenant, si on prend cette équation-là, dans le membre de gauche, la dérivée de F par rapport à T , c'est la dérivée de G , dans le membre de droite, F_2t moins β sur α , cg aussi. Ok ?

notes

résumé

32m 1s



- Equation différentielle : équation liant une fonction $f(t)$ et ses dérivées première, seconde et d'ordre supérieur par rapport à t .
- Equation différentielle linéaire inhomogène du premier ordre : équation linéaire liant une fonction $f(t)$ et sa dérivée première :

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha f(t) - \beta \quad \text{où} \quad \alpha, \beta = \text{constes} \neq 0 \quad (\text{A.3.1})$$

- Equation différentielle : (A.3.1) remise en forme ($\alpha \neq 0$)

$$\frac{df(t)}{dt} = -\alpha \left(f(t) - \frac{\beta}{\alpha} \right) \quad (\text{A.3.2})$$

- Changement de "variable" : fonction $g(t)$ rendant l'équation différentielle (A.3.2) homogène :

$$g(t) = f(t) - \frac{\beta}{\alpha} \quad (\text{A.3.3})$$

- Dérivée première : changement de "variable" (A.3.3)

$$\frac{dg(t)}{dt} = \frac{df(t)}{dt} + \frac{d}{dt} \left(\frac{\beta}{\alpha} \right) = \frac{df(t)}{dt} \quad (\text{A.3.4})$$

Donc on va voir que la dérivée de G par rapport au temps est égale à moins alpha fois de $g(t)$. Ok ? L'équation est devenue homogène, on peut donc l'intégrer. Pour l'intégrer, on divise par $g(t)$, on multiplie par dt . On a donc $dg(t)$ sur $g(t)$, on a mis les termes dépendant de la fonction à gauche, et à droite, on a moins alpha fois dt . Très bien. Donc maintenant, on va intégrer sur l'intervalle, qui dépend de notre variable, qui va de 0 à T . Mais attention. Comme dans l'intégrant, on a la variable T , et qu'on a la fonction G qui va apparaître dans les bords d'intégration, on est obligé d'effectuer la distinction. Il y a une question au fond. Attendez.

notes

résumé

33m 15s



- Equation différentielle homogène : à partir de l'équation différentielle inhomogène en substituant (A.3.3) et (A.3.4) dans (A.3.2) :

$$\frac{dg(t)}{dt} = -\alpha g(t) \quad (A.3.5)$$

- Equation différentielle homogène :

$$\frac{dg(t)}{g(t)} = -\alpha dt \quad (A.3.6)$$

- Intégration : (A.3.6) sur $t' \in [0, t]$

$$(A.3.7)$$

où $t \rightarrow t'$ et $g(t) \rightarrow g'(t')$ pour distinguer les variables et fonctions dans les intégrants et les bornes d'intégration.

- Résultat de l'intégrale : (A.3.7)

$$(A.3.8)$$

Qu'est-ce que j'ai écrit ? J'ai fait une erreur quelque part. Oui, ça doit être un plus. Attendez, voilà. Évidemment, ça doit être un plus. Je l'ai fait un peu rapidement. Je vous remercie, c'est effectivement un plus.

notes

résumé

34m 16s



- Exponentiation : (A.3.8)

$$\frac{y'(t)}{y(t)} = \quad (A.3.9)$$

- Solution : équation différentielle homogène

(A.3.10)

- Changement de "variable" : inverse de (A.3.3)

(A.3.11)

- Condition initiale : (A.3.11) évalué en $t = 0$

(A.3.12)

- Solution : équation différentielle inhomogène (A.3.11), (A.3.12) dans (A.3.10)

(A.3.13)

C'est très bien. Donc si je fais des petites fautes de signe, voilà, n'hésitez pas à m'interrompre, c'est important. Et puis ça montre que vous suivez, que vous comprenez le cours. Très bien. Donc, intégrons maintenant cette équation différentielle. Donc, on va intégrer l'homme en v de gauche par rapport à T . Donc, on a moins alpha, et on intègre de 0 à T . Ce qu'on intègre, c'est des T -primes. On fait ce changement de variable pour éviter une tautologie. Dans l'homme en v de gauche, on a des G -primes, de T -primes sur G -primes, de T -primes, qu'on va donc intégrer de G évaluant 0 à G évalué en T . Donc, on se retrouve avec le logarithme naturel du rapport de G de T sur G de 0, qui est égal à moins alpha fois T . Bon, nous, ce qui nous intéresse, c'est G de T . Alors, l'argument du logarithme soit G de T sur G de 0. Oui. Ah ! Bon. C'est ça. Bernan-Cor, absolument. Voilà. Vous savez, depuis toutes leurs paparaces sur les votations, ils sont très occupés, donc voilà. Parfois, il y a un petit temps de latence aussi.

notes

résumé

34m 29s



- Exponentiation : (A.3.8)

$$\frac{g(t)}{g(t)} = \exp\left(\ln\left(\frac{g(t)}{g(t)}\right)\right) \quad (\text{A.3.9})$$

- Solution : équation différentielle homogène

(A.3.10)

- Changement de "variable" : inverse de (A.3.3)

(A.3.11)

- Condition initiale : (A.3.11) évalué en $t = 0$

(A.3.12)

- Solution : équation différentielle inhomogène (A.3.11), (A.3.12) dans (A.3.10)

(A.3.13)

Donc, G de T sur G de 0, c'est l'exponentiel

notes

résumé

35m 46s



- Exponentiation : (A.3.8)

$$\frac{g(t)}{g(0)} = \exp\left(\ln\left(\frac{g(t)}{g(0)}\right)\right) = \exp(-\alpha t) \quad (\text{A.3.9})$$

- Solution : équation différentielle homogène

$$g(t) = g(0) \exp(-\alpha t) \quad (\text{A.3.10})$$

- Changement de "variable" : inverse de (A.3.3)

$$f(t) = g(t) - \frac{\beta}{\alpha} \quad (\text{A.3.11})$$

- Condition initiale : (A.3.11) évalué en $t = 0$

$$g(0) = f(0) + \frac{\beta}{\alpha} \quad (\text{A.3.12})$$

- Solution : équation différentielle inhomogène (A.3.11), (A.3.12) dans (A.3.10)

$$f(t) = f(0) \quad (\text{A.3.13})$$

du logarithme naturel de G de T sur G de 0 . De la police n'aurait pas dit mieux. Et ceci est bien sûr égal à l'exponentiel de moins alpha fois T . D'accord ? Voilà. Donc, clairement, si on prend la fonction qui satisfait l'équation différentielle homogène, eh bien, G de T sera égal à sa valeur initiale G de 0 fois l'exponentiel de moins alpha fois T . Bon. Non, ce qui nous intéresse, c'est pas G de T , c'est F de T . Alors bon, on prend le changement de variable inverse, c'est-à-dire que F de T sera égal à G de T moins le rapport de β sur α . Ok ? Et puis au passage, on aura besoin d'exprimer G de 0 en termes de F de 0 . Alors là, on prend le changement de variable évalué en 0 , soit G de 0 , qui est F de 0 , plus β sur α . D'accord ? Bon, alors maintenant, on prend F de T . Dans F de T , on substitue G de T . Et dans G de T , on substitue G de 0 . Et on se retrouve donc avec F de T . Oui, je disais... apparemment, le style est fait de la résistance.

notes

résumé

35m 53s



- Mouvement balistique vertical : axe vertical Oz orienté vers le haut

① Vitesse verticale :

② Vitesse verticale relative :

③ Paramètre : où τ = temps d'amortissement

④ Paramètre : où g = champ gravitationnel

(A.3.2) $\Rightarrow$

(A.3.3) $\Rightarrow$

(A.3.10) $\Rightarrow$

(A.3.13) $\Rightarrow$

Donc on a F de T , qui est égal à F de 0 plus β sur α , qui multiplie l'exponentiel de moins αT , moins β sur α . Et ça, c'est en fait la structure qu'on a trouvé ce matin pour la composante verticale de la vitesse qui satisfaisait une équation différentielle inhomogène du premier ordre. Donc maintenant, on va faire un lien rapide avec ce qu'on a fait ce matin, d'accord ? Et regarder ce qui se passe

notes

résumé

37m 26s



é vers le haut

ment

nel

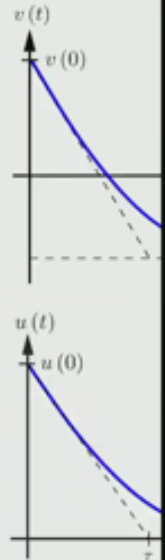
$$u(t) - g\tau$$

$$-g\tau$$

8 / 14

A.3.2 Balistique avec frottement

- Interprétation physique :
- Vitesse limite de chute :
- $v(t)$ est la vitesse verticale de chute par rapport au référentiel d'inertie du sol.
- $u(t)$ est la vitesse verticale relative de chute par rapport au référentiel d'inertie qui se déplace à vitesse limite v_∞ par rapport au référentiel d'inertie du sol.



Dr. Sylvain Bréchet

A.3 Frottements et balistique

dans le cas d'un mouvement ballistique vertical. D'accord ? Selon l'axe OZ, qu'on va orienter vers le haut. Pour simplifier un tout petit peu l'écriture, on laisse tomber les indices, d'accord ? Il est entendu que les vitesses qui vont intervenir sont des vitesses verticales, OK ? Donc la fonction F de T va correspondre pour le mouvement ballistique avec frottement vertical à la vitesse V de T . La fonction G de T sera aussi une vitesse que l'on va interpréter dans quelques instants qui est eu de T , c'est même ça qui est intéressant, c'est de comprendre le sens physique du changement de variable mathématique qu'on vient de faire pour résoudre l'équation. D'accord ? Le paramètre α , c'est l'inverse du temps d'amortissement, et le paramètre β , c'est tout simplement le champ gravitationnel. Alors maintenant, on applique tout ce qu'on vient de trouver, OK ? La dérivée de F par rapport au temps devient la dérivée de V par rapport au temps, qui est égale à moins α , c'est-à-dire moins 1 sur τ , qui multiplie F à savoir V de T , d'accord ? Plus β sur α , c'est-à-dire plus G de τ . Voilà. Ensuite, la nouvelle fonction G de T qui est eu de T , c'est l'ancienne F de T qui est V de T , d'accord ? Plus β sur α , c'est à dire G de τ . Et donc évidemment que V de T est U de T moins G de τ , OK ? Qui était d'ailleurs la vitesse limite. Maintenant, U de T satisfait une équation différentielle homogène, la solution est clairement la suivante. U de T , c'est U de 0 , faut à l'exponentiel de moins αT , c'est-à-dire l'exponentiel de moins T sur τ , OK ? Alors maintenant, V de T , qui est F de T , c'est F de 0 à savoir V de 0 , plus β sur α , c'est-à-dire plus G de τ , qui multiplie l'exponentiel de

notes

résumé

37m 53s



EPFL

é vers le haut

ment

nel

$a(t) = -g$

$-g\tau$

8 / 14

A.3.2 Balistique avec frottement

- Interprétation physique :
- Vitesse limite de chute :
- $v(t)$ est la vitesse verticale de chute par rapport au référentiel d'inertie du sol.
- $u(t)$ est la vitesse verticale relative de chute par rapport au référentiel d'inertie qui se déplace à vitesse limite v_∞ par rapport au référentiel d'inertie du sol.

Dr. Sylvain Bréchet

A.3 Frottements et balistique

moins αT , c'est-à-dire de moins T sur τ , d'accord ? Moins β sur α , c'est-à-dire moins G de τ , OK ? Voilà. Alors, c'est très joli tout ça. C'est des maths sur la physique. Concrètement, ça signifie quoi ? Qu'est-ce qu'on a fait comme changement de variable ? Comment est-ce qu'on peut l'interpréter physiquement ? D'accord ? Reprenons notre vitesse mesurée par rapport référentiel de la Terre, la vitesse verticale, V de T , qui est cette vitesse U de T moins G de τ . Et puis, la vitesse limite V infinie, c'est moins G de τ , d'accord ? Donc, concrètement, V de T , c'est U de T plus V infinie. Bon, le graphe de V de T , on le connaît, on l'a tracé ce matin, on a une décroissance exponentielle de la vitesse qui va tendre vers la vitesse limite négative, c'est-à-dire vers la symptôte horizontale V infinie, d'accord ? Alors, U de T , c'est quoi ? Eh bien, à une constante V infinie près, c'est quasiment le même graphe, sauf que la vitesse au lieu tendre vers la vitesse limite, elle tend vers zéro, d'accord ? Alors, physiquement maintenant, ça signifie quoi ? On a une vitesse relative qui va tendre vers zéro. Alors, imaginons, comme la différence entre les deux vitesses, c'est la vitesse infinie, imaginons maintenant qu'on a deux référentiels. Un premier référentiel qui est le référentiel de la Terre. Par rapport à ce référentiel là, le mouvement vertical se fait à vitesse V . Eh bien, le deuxième référentiel qui intervient, c'est un référentiel qui a un mouvement rectiligne uniforme par rapport au premier, qui se déplace verticalement à la vitesse limite qui avait infini, d'accord ? Et donc, U de T , c'est quoi ? C'est la vitesse de notre point matériel par rapport à ce deuxième référentiel là. C'est-à-dire qu'on a fait une transformation d'inertie, on est parti du référentiel du sol pour arriver au

notes

résumé

é vers le haut

ment

nel

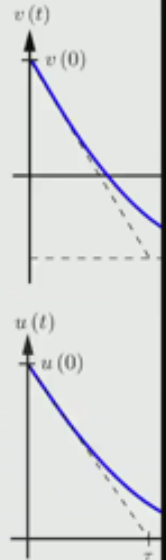
$$u(t) - g\tau$$

$$-g\tau$$

8 / 14

A.3.2 Balistique avec frottement

- Interprétation physique :
- Vitesse limite de chute :
- $v(t)$ est la vitesse verticale de chute par rapport au référentiel d'inertie du sol.
- $u(t)$ est la vitesse verticale relative de chute par rapport au référentiel d'inertie qui se déplace à vitesse limite v_∞ par rapport au référentiel d'inertie du sol.



Dr. Sylvain Bréchet

A.3 Frottements et balistique

référentiel qui se déplace verticalement à la vitesse limite et donc le changement de variable est en fait physiquement un changement de référentiel. C'est comme ça qu'on peut l'interpréter et c'est pour ça que ça marche, d'accord ? Voilà, il nous reste deux, trois minutes. Je crois que je vous ai mangé deux, trois minutes sur une pause. Donc on va s'arrêter là. Je vous souhaite une excellente fin de journée. N'oubliez pas la séance d'exercice de vendredi avec le problème d'accident. On se retrouve la semaine prochaine et en cas de besoin, n'hésitez pas à faire bon usage de la séance de soutien du lundi soir.

notes

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

.....

résumé

.....

.....

.....

.....

.....