

Corrections et Indications pour la Première Feuille d'Exercices

1. MODÉLISATION

Exercice 1. *Ligne d'horizon*

Faire un petit dessin, et bien identifier les angles. Si h est l'altitude, R le rayon de la Terre et θ l'angle formé par l'observateur, le centre de la Terre et un point de l'horizon, on trouve $\cos(\theta) = R/(R+h)$. en utilisant des DL, car h et θ sont petits, on obtient:

$$1 - \frac{\theta^2}{2} \approx 1 - \frac{h}{R}$$

et donc $\theta \approx \sqrt{2h/R}$. La distance d entre l'observateur et l'horizon qui nous intéresse est $d = R\theta \approx \sqrt{2Rh}$. Pour les applications numériques, ne pas oublier que $R = 6400$ km. Par exemple, pour un géant de 2 mètres qui a les pieds au bord de l'eau, l'horizon est à 3,6 km.

Exercice 2. *Javelot*

Pour le DM.

Exercice 3. *Datation au carbone 14*

- (1) Si p est cette proportion, et que le temps est exprimé en années, alors $p' = -p/8000$.
- (2) Les solutions sont des exponentielles décroissantes $p(t) = e^{-t/8000}$, car $p_0 = 1$.

Applications :

— (Néanderthal) Si t_1 est le temps écoulé depuis la mort de notre homme de Néanderthal, on a: $e^{-t_1/8000} = 624/10000 \approx 1/16$ et donc $t_1 = -8000 \ln(0,0624) \approx 8000 \times \ln(2^4)$, ce qui donne $t_1 \approx 32000 \ln(2) \approx 22000$ ans.

— (Cro-Magnon) Proportion comprise entre $e^{-30000/8000} = e^{-15/4}$ et $e^{-20000/8000} = e^{-5/3}$. Les valeurs numériques donnent une valeur comprise entre 2,3 et 8,2%.

Exercice 4. (1) $\dot{T} = -\lambda(T - T_{air})$, avec $\lambda > 0$ donné par les propriétés thermo-dynamique de l'objet. Si on pose $T_{rel} = T - T_{air}$, l'équation devient $\dot{T}_{rel} = -\lambda T_{rel}$ qui a pour solution $T_{rel}(t) = T_{rel}(0)e^{-\lambda t}$.

- (2) La solution est de la forme $T_{rel}(t) = 80e^{-\lambda t}$. Si t_1 (respectivement t_2) est le temps où l'objet est 60° C (resp. 30° C), alors on a $40 = 80e^{-\lambda t_1}$ et $10 = 80e^{-\lambda t_2}$, ce qui donne $\lambda t_1 = \ln(2)$ et $\lambda t_2 = 3 \ln(2)$. Et au final $t_2 = 3t_1$, et l'objet met 1 heure à atteindre la température de 30° C.
- (3) On pose maintenant $T_{rel} = T + 5$, et pour la simplicité des calculs $A = 35$ et $\omega = 2\pi/365$. L'équation s'écrit alors $\dot{T}_{rel} = -\lambda T_{rel} + A \cos(\omega t)$ avec la condition initiale $T_{rel}(0) = 35^\circ$. C'est une règle générale que dans ce cas, il y a toujours une solution particulière de la forme:

$$T_{part}(t) = B_1 \cos(\omega t) + B_2 \sin(\omega t)$$

avec B_1 et B_2 deux constantes réelles. en remplaçant dans l'équation, on obtient:

$$(B_1 + \lambda B_2) \sin(\omega t) + (\lambda B_1 - B_2) \cos(\omega t) = A \cos(\omega t)$$

qui nous donne le système $B_1 + \lambda B_2 = 0$, $\lambda B_1 - B_2 = A$ dont les solutions sont $B_1 = \lambda A/(1 + \lambda^2)$ et $B_2 = -A/(1 + \lambda^2)$, ce que l'on peut aussi écrire $B_1 = A/\sqrt{1 + \lambda^2} \cos(\phi)$ et $B_2 = A/\sqrt{1 + \lambda^2} \sin(\phi)$, avec $\tan(\phi) = 1/\lambda$. Et donc on obtient pour solution particulière:

$$T_{part}(t) = A \frac{\lambda \cos(\phi) - \sin(\phi)}{1 + \lambda^2} = A \frac{\cos(\omega t + \phi)}{\sqrt{1 + \lambda^2}}$$

Pour obtenir la solution qui vérifie la condition initiale, on ajoute une solution de l'équation homogène. On obtient:

$$T_{rel}(t) = A \frac{\cos(\omega t + \phi)}{\sqrt{1 + \lambda^2}} + A \left(1 - \frac{\cos(\phi)}{\sqrt{1 + \lambda^2}} \right) e^{-\lambda t}$$

Question subsidiaire: Quel est le comportement des solutions quand $\lambda \rightarrow +\infty$? Et quand $\lambda \rightarrow 0$?

- (4) L'équation vérifiée par $T_{rel} = T - 25$ est $\dot{T}_{rel} = -\lambda(T + 25t^2)$. Il faut là aussi chercher une solution particulière sous la forme $T_{part}(t) = at^2 + bt + c$. On obtient

$$T_{rel}(t) = -25t^2 + \frac{50}{\lambda^2}(\lambda t - 1),$$

et la solution recherchée, avec condition initiale $T_{rel}(0) = 25$ est donnée par:

$$T_{rel}(t) = -25t^2 + \frac{50}{\lambda^2}(\lambda t - 1 + e^{-\lambda t}).$$

On peut remarquer que le terme entre parenthèse est toujours positif car $e^x \geq 1 + x$, et donc qu'on a toujours $T_{rel} \geq -25t^2$, c'est-à-dire que l'objet est toujours plus chaud que l'air.

Question subsidiaire: Quel est le comportement des solutions quand $\lambda \rightarrow +\infty$? Et quand $\lambda \rightarrow 0$?

Exercice 5. Une masse m est posée sur un support et mise en oscillation par un dispositif. La vitesse de la masse est régie par l'équation :

$$mv' = \lambda \cos t - kv$$

où $\lambda \cos t$ correspond à l'oscillateur et $-kv$ à une force de frottement.

- (1) Chercher une solution particulière sous la forme $\alpha \cos t + \beta \sin t$.
- (2) Résoudre l'équation homogène associée pour trouver la solution générale puis utiliser la formule ci-dessous valable pour $t \in [0, 1[$:

$$v(t) = e^{A(t)} \left(\alpha + \int_0^t e^{-A(s)} \lambda \cos(s) ds \right),$$

où $A(t) = -(k/m_0) \ln(1 - t)$

Exercice 6. Équation logistique

- (1) a est le taux de croissance (différence du taux de mortalité et du taux de natalité). b est un terme de limitation de ressources: s'il y a trop de lapins, ils ne mangent plus leur faim, meurent plus facilement et donc leur taux de croissance doit diminuer..
- (2) On écrit

$$\frac{dx}{x(a - bx)} = dt.$$

Il faut décomposer la fraction rationnelle en éléments simples. On obtient

$$\left(\frac{1}{x} + \frac{b}{a - bx} \right) dx = a dt,$$

Ce qui s'intègre en $\ln(|x|/|a - bx|) = at + C^{ste}$, ou encore $x/(a - bx) = \lambda e^{at}$, avec λ constante réelle. Si $\lambda = 0$, c'est la solution nulle. Sinon peut exprimer x :

$$x(t) = \frac{a\lambda e^{at}}{1 + b\lambda e^{at}} = \frac{a}{\lambda^{-1}e^{-at} + b}$$

Si $\lambda > 0$, la solution est croissante, avec $\lim_{t \rightarrow -\infty} x(t) = 0$ et $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t) = a/b$.

Si $\lambda < 0$, on a deux branches de solutions, pour $t < t^* = -\ln(-b\lambda)/a$ et pour $t > t^*$. Dans le premier cas, ce sont les solutions négatives qui explosent vers les temps positifs et tendent vers 0 en $-\infty$. Dans le second cas, les solutions au dessus de a/b qui explosent vers les temps négatifs et tendent vers a/b en $+\infty$. Ces deux branches forment deux solutions bien distinctes, qu'on ne peut pas recoller. Une formule = 2 solutions. Il faut faire un dessin pour s'en convaincre.

(3) D'après l'énoncé, on pose $z(t) = (x(t))^{-1}$ et donc $x = z^{-1}$. On obtient

$$x' = -\frac{z'}{z^2} = \frac{1}{z} \left(a - \frac{b}{z} \right) = \frac{az - b}{z^2},$$

ou encore comme $z \neq 0$: $z' = -az + b$, donc les solutions sont de la forme

$$z(t) = \frac{b}{a} + \gamma e^{-at}$$

(4) $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t) = a/b$.

(5) il y a deux points d'équilibres. a/b est un équilibre stable et 0 est instable.

Exercice 7. La goutte de pluie

On suppose que la goutte garde toujours sa forme parfaitement sphérique. Alors, si r est son rayon, on a son volume $V = 4/\pi r^3$ et sa surface $S = 4\pi r^2$. Si l'évaporation a un débit proportionnel à V , alors $\dot{V} = -\lambda S$ ($\lambda > 0$). Avec les relations précédentes, on obtient:

$$\dot{V} = -\lambda' V^{2/3},$$

où l'on peut préciser que $\lambda' = \lambda 3^{2/3}/(4\pi)^{1/3}$, même si c'est inutile. Les solutions sont:

$$V(t) = \begin{cases} (V_0^{1/3} - \frac{\lambda' t}{3})^3 & \text{si } t \leq \frac{3V_0^{1/3}}{\lambda'} \\ 0 & \text{sinon} \end{cases}$$

Question subsidiaire: Les solutions sont-elles uniques?

Exercice 8. Les solutions sont de la forme $R/K + \lambda e^{-KT}$. Les solutions tendent vers l'équilibre stable R/K .

Exercice 9. Les punaises

C'est une équation de Bernoulli. On pose $z = N^{(-n+1)} = \sqrt{N}$, car $n = -1/2$ ici (ceci tant que $N \geq 0$). On obtient $N' = (z^2)' = 2zz' = r_1 z^2 - r_2 z$ et en simplifiant par z

$$z' = \frac{r_1 z - r_2}{2}$$

dont les solutions sont de la forme

$$z(t) = \frac{r_2}{r_1} + \left(z(0) - \frac{r_2}{r_1} \right) e^{r_1 t/2},$$

Ce qui donne

$$N(t) = \left(\frac{r_2}{r_1} + \left(\sqrt{N_0} - \frac{r_2}{r_1} \right) e^{r_1 t/2} \right)^2$$

Il y a un équilibre instable $(r_2/r_1)^2$ et un équilibre stable 0. On a $\lim_{N \rightarrow +\infty} (t) = +\infty$ si $N_0 > (r_2/r_1)^2$, et $\lim_{N \rightarrow +\infty} (t) = 0$ si $N_0 < (r_2/r_1)^2$. Le modèle n'est pas satisfaisant, la limite infinie si $N_0 > (r_2/r_1)^2$ n'a pas de sens, ou plutôt veut juste dire que l'on rentre dans un domaine où notre modèle n'est plus valable. Pour obtenir un modèle plus réaliste, on pourrait par exemple ajouter un terme de limitations de ressources et étudier l'équation

$$N' = (r_1 - kN)N - r_2 \sqrt{N}.$$

Il semble difficile de résoudre analytiquement cette dernière équation, mais une étude qualitative, puis numérique est tout à fait possible.

2. RÉSOLUTION ANALYTIQUE

Exercice 10. Les vérifications, sont des calculs, pas toujours faciles, mais sans difficultés et parfaites pour réviser les règles de dérivation.

Exercice 11. *EDO exactes.*

A faire en DM

Exercice 12. *Équations à variables séparables.*

1) Résoudre les équations différentielles à variables séparables :

$$\begin{array}{ll} \text{a) } y = \lambda x \text{ sur } \mathbb{R} \text{ pour tout } \lambda \in \mathbb{R} & \text{b) bientt disponible} \\ \text{c) bientt disponible} & \text{d) } y = \left(\frac{a+x}{\lambda(a-x)} \right)^{1/2a} \end{array}$$

2) Les dx et dy sont pour les physiciens des petits accroissements. Ici, quand x augmente de dx , y augmente de dy de telle manière que $ydx - xdy = 0$. Leibniz a introduit cela en mathématiques en parlant d'accroissement infinitésimaux. En géométrie, les dx et dy sont des formes différentielles et l'EDO dit que sur la courbe $(x, y(x))$ qui nous intéresse, une certaine combinaison de ces formes différentielles s'annule.

Exercice 13. *Équations homogènes.*

Correction bientôt disponible.

Exercice 14. a) On pose $z(x) = (y(x))^{-1}$ et on obtient pour z l'équation linéaire $(x^2-1)z' - x(z+a) = 0$. L'équation est à variables séparables.

$$\frac{dz}{z+a} = \frac{dx}{x^2-1} = \frac{dx}{2} \left(\frac{1}{x-1} - \frac{1}{x+1} \right),$$

ce qui nous donne $2 \ln |z+a| = \ln(|x-1|/|x+1|) + C^{ste}$. On obtient au final

$$y = \left(\lambda \sqrt{\frac{x-1}{x+1}} - a \right)^{-1}$$

b) On fait encore le changement de fonction inconnue $z(x) = (y(x))^{-1}$. On obtient:

$$z' \cos x = -z + \cos x(1 - \sin x).$$

L'équation est bien sûr linéaire, mais à variables non séparables. On commence par résoudre l'équation homogène $z' - z/\cos x$. Grâce à une bonne mémoire (ou bonne table de primitive), on trouve que $\ln(|\tan(\frac{x}{2} + \pi/4)|)$ est une primitive de $1/\cos(x)$. Les solutions de l'éq. hom. sont donc de la forme $\lambda \tan(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4})$, $\lambda \in \mathbb{R}$. On peut alors utiliser la variation de la constante (assez long) ou remarquer que $z(x) = \cos x$ est solution. Ce qui nous la forme des solutions

$$y(x) = \left(\lambda \tan\left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4}\right) + \cos(x) \right)^{-1}$$

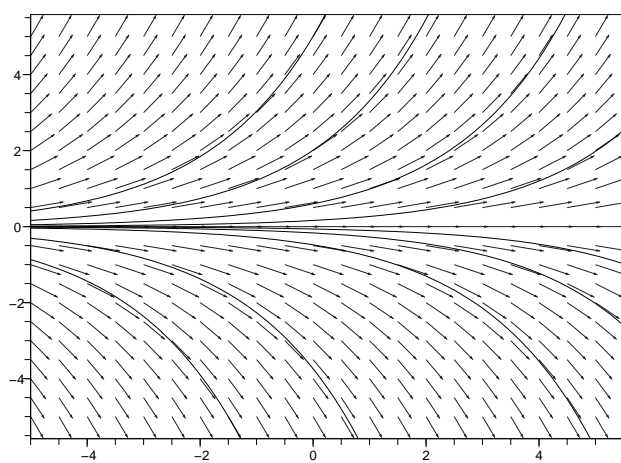
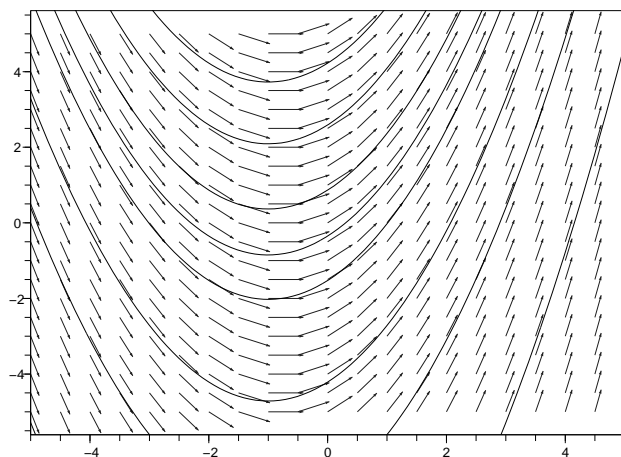
$$y - y' \cos(x) = y^2 \cos(x)(1 - \sin(x)).$$

Exercice 15. *Équation $y'' + n^2 y = \sin(bx)$*

Les solutions de l'équation homogènes sont connues. On cherchera une solution particulière sous la forme $y(x) = \alpha \sin(bx) + \beta \cos(bx)$.

3. RÉOLUTION GRAPHIQUE

Exercice 16. Graphes ci-dessous.



Exercice 17. 1) $I_0 = \emptyset$, pente toujours définie, $x' = 2$.

2) $I_0 = \{x = 0\}$, pente toujours définie, $x' = x$.

3) $I_0 = \{x = t\}$, pente toujours définie, $x' = x - t$

A vous de jouer pour les derniers.