

Chapitre 2.X1 – La dynamique différentielle

L'équation différentielle

Une équation différentielle est une relation entre plusieurs fonctions et leurs dérivées. À partir de cette équation, on peut parfois déduire par des techniques mathématiques ou par intuition les fonctions qui vérifient l'équation différentielle en question. Autrement, il faut procéder de façon numérique à l'aide d'algorithmes comme ceux présentés dans le **Chapitre 1.X1 : Intégrale numérique en cinématique**.

Voici quelques équations différentielles connues en physique :

La chute libre :

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + g = 0$$

La chute avec résistance au mouvement du 1^{er} degré :

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + \frac{b}{m} \frac{dy}{dt} + g = 0$$

L'oscillateur harmonique simple :

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

L'oscillateur harmonique simple amorti :

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \eta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0$$

L'oscillateur harmonique simple amorti-entretenu :

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \eta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = A \cos(\omega t)$$

L'équation d'onde :

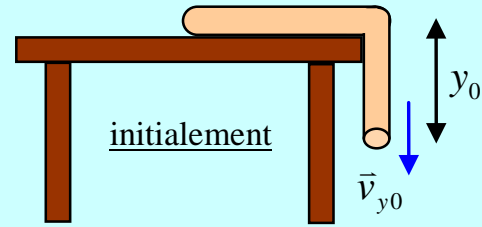
$$\frac{d^2 y}{dt^2} - v^2 \frac{d^2 y}{dx^2} = 0$$

Toutes ces équations ressemblent quelque peu à l'équation quadratique

$$ax^2 + bx + c = 0 \quad ,$$

mais les résoudre est beaucoup plus difficile. Leurs solutions ne sont pas des nombres réels x mais plutôt des fonctions du temps $x(t)$ qui peuvent prendre différentes formes équivalentes.

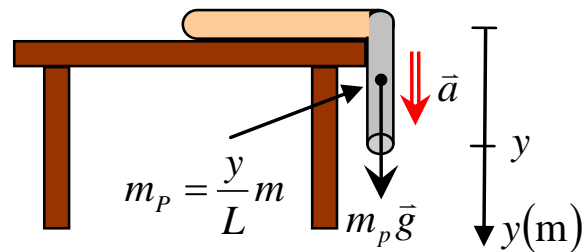
Situation 1 : La corde sur le bord de la table. Une corde de longueur L et de masse m glisse sans frottement sur le bord d'une table horizontale. Initialement, l'extrémité pendante de la corde est située à une hauteur y_0 sous la table et se déplace à une vitesse v_{y0} (voir schéma ci-contre).



On désire (a) faire un schéma des forces et définir la 2^{ème} loi de Newton pour cette situation, (b) écrire l'équation différentielle associée à la situation et (c) évaluer l'équation de la vitesse $v_y(y)$ de l'extrémité de la corde en résolvant l'équation différentielle dans le domaine compris entre $y = y_0$ et $y = L$.

Effectuons le schéma des forces et écrivons l'expression de la 2^{ème} loi de Newton selon l'axe y positif vers le bas. Il est important de noter que seulement la portion de corde qui est à la verticale m_p va appliquer une force gravitationnelle pour pousser l'ensemble de la corde :

$$\begin{aligned} \sum \vec{F} &= m\vec{a} \\ \Rightarrow m_p \vec{g} &= m\vec{a} \\ \Rightarrow m_p g &= ma_y \\ \Rightarrow \boxed{\frac{y}{L} mg = ma_y} & \quad \text{(a)} \end{aligned}$$



(sans les forces sur la partie de corde horizontale)

À partir de la 2^{ème} loi de Newton et de la définition de l'accélération, écrivons l'équation différentielle de la situation :

$$\begin{aligned} \frac{y}{L} mg = ma_y & \Rightarrow \frac{y}{L} g = a_y & \text{(Simplifier } m) \\ \Rightarrow a_y - \frac{y}{L} g &= 0 & \text{(Mettre l'équation égale à zéro)} \\ \Rightarrow \boxed{\frac{d^2 y}{dt^2} - \frac{g}{L} y = 0} & \quad \text{(b)} & \text{(Remplacer } a_y = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{dy}{dt} \right) = \frac{d^2 y}{dt^2}) \end{aligned}$$

Résolvons l'équation différentielle en évaluant la fonction de la vitesse $v_y(y)$:

$$\begin{aligned} & \frac{d^2 y}{dt^2} - \frac{g}{L} y = 0 && \text{(Équation différentielle)} \\ \Rightarrow & \frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{g}{L} y && \text{(Isoler terme en } y) \\ \Rightarrow & \frac{dv_y}{dt} = \frac{g}{L} y && \text{(Remplacer } \frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{dv_y}{dt} \text{)} \\ \Rightarrow & \frac{dv_y}{dt} \frac{dy}{dy} = \frac{g}{L} y && \text{(Multiplier par 1, } \frac{dy}{dy} = 1) \\ \Rightarrow & dv_y \frac{v_y}{dy} = \frac{g}{L} y && \text{(Remplacer } v_y = \frac{dy}{dt} \text{)} \\ \Rightarrow & v_y dv_y = \frac{g}{L} y dy && \text{(Regrouper terme en } y \text{ et } v_y) \\ \Rightarrow & \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} v_y dv_y = \int_{y=y_0}^y \frac{g}{L} y dy && \text{(Poser l'intégrale)} \\ \Rightarrow & \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} v_y dv_y = \frac{g}{L} \int_{y=y_0}^y y dy && \text{(Factoriser les constantes)} \\ \Rightarrow & \left[\frac{v_y^2}{2} \right]_{v_{y0}}^{v_y} = \frac{g}{L} \left[\frac{y^2}{2} \right]_{y_0}^y && \text{(Résoudre l'intégrale : } \int x dx = x^2 / 2 + C) \\ \Rightarrow & \left(\frac{(v_y)^2}{2} - \frac{(v_{y0})^2}{2} \right) = \frac{g}{L} \left(\frac{(y)^2}{2} - \frac{(y_0)^2}{2} \right) && \text{(Évaluer l'intégrale)} \\ \Rightarrow & v_y^2 - v_{y0}^2 = \frac{g}{L} (y^2 - y_0^2) && \text{(Simplifier le facteur 2)} \\ \Rightarrow & \boxed{v_y = \sqrt{\frac{g}{L} (y^2 - y_0^2) + v_{y0}^2}} \quad \text{(c)} && \text{(Isoler } v_y) \end{aligned}$$

Condition limite :

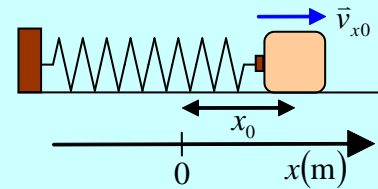
- $y \leq L$, car la position ne peut pas dépasser L , sinon la corde est complètement tombée.)
- Si $y \geq L$, l'équation différentielle change de forme et la solution de l'équation du mouvement change également. Il y a donc changement de palier vers une chute libre tel que

$$\frac{d^2 y}{dt^2} - g = 0 \quad \text{et} \quad v_y = v_{y0} + g t$$

Équation différentielle de la chute libre
où est y positif vers le bas.

Équation du mouvement de type
MUA où y positif vers le bas.

Situation 2 : Le système masse-ressort. Un bloc de masse m fixé à un ressort de constante de rappel k oscille horizontalement. Le bloc est situé initialement à la coordonnée x_0 par rapport au point d'équilibre et qu'il se déplace à la vitesse initiale v_{x0} .



On désire **(a)** faire un schéma des forces et définir la 2^{ième} loi de Newton pour cette situation, **(b)** écrire l'équation différentielle associée à la situation et **(c)** évaluer l'équation de la position $x(t)$ du bloc en résolvant l'équation différentielle.

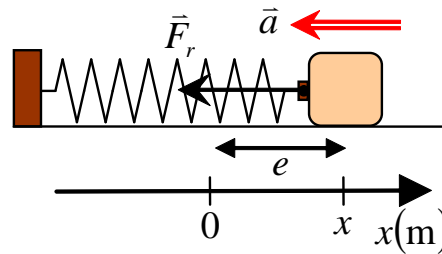
Effectuons le schéma des forces et écrivons l'expression de la 2^{ième} loi de Newton selon l'axe x positif vers la droite. Puisque le système masse-ressort à l'horizontale est à l'équilibre lorsque le ressort n'est pas déformé ($e = 0$), nous pouvons affirmer que la déformation du ressort e est égale à la position x du bloc ($x = 0$) :

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

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

$$\Rightarrow -ke = ma_x \quad (F_r = -ke)$$

$$\Rightarrow \boxed{-kx = ma_x} \quad \text{(a)}$$



(sans les forces verticales)

À partir de la 2^{ième} loi de Newton et de la définition de l'accélération, écrivons l'équation différentielle de la situation :

$$-kx = ma_x \quad \Rightarrow \quad -\frac{k}{m}x = a_x \quad \text{(Diviser par } m)$$

$$\Rightarrow \quad a_x + \frac{k}{m}x = 0 \quad \text{(Mettre l'équation égale à zéro)}$$

$$\Rightarrow \quad \boxed{\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0} \quad \text{(b)} \quad \text{(Remplacer } a_x = \frac{d^2x}{dt^2})$$

Résolvons l'équation différentielle en évaluant la fonction de la position $x(t)$:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0 \quad \text{(Équation différentielle)}$$

$$\Rightarrow \quad \frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2x = 0 \quad \text{(Remplacer } \omega^2 = k/m, \text{ fréquence angulaire)}$$

$$\Rightarrow \quad \frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2x \quad \text{(Séparer les termes)}$$

Exprimons la dérivée seconde de la position en fonction de la dérivée première de la vitesse :

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 x \quad (\text{Équation précédente})$$

$$\Rightarrow \frac{dv_x}{dt} = -\omega^2 x \quad (\text{Remplacer } \frac{d^2x}{dt^2} = \frac{dv_x}{dt})$$

$$\Rightarrow dv_x = -\omega^2 x dt \quad (\text{Isoler } dv_x)$$

$$\Rightarrow dv_x = -\omega^2 x dt \frac{dx}{dx} \quad (\text{Multiplier par } 1 = \frac{dx}{dx})$$

$$\Rightarrow dv_x = -\omega^2 x dx \frac{dt}{dx} \quad (\text{Manipulation})$$

$$\Rightarrow dv_x = -\omega^2 x dx \frac{1}{v_x} \quad (\text{Remplacer } v_x = \frac{dx}{dt} \text{ donc } \frac{1}{v_x} = \frac{dt}{dx})$$

$$\Rightarrow v_x dv_x = -\omega^2 x dx \quad (\text{Multiplier par } v_x)$$

$$\Rightarrow \int_{v_x=v_{x0}}^{v_x} v_x dv_x = \int_{x=x_0}^x -\omega^2 x dx \quad (\text{Effectuer l'intégrale entre } t=0 \text{ et } t)$$

$$\Rightarrow \int_{v_x=v_{x0}}^{v_x} v_x dv_x = -\omega^2 \int_{x=x_0}^x x dx \quad (\text{Factoriser les constantes})$$

$$\Rightarrow \left[\frac{v_x^2}{2} \right]_{v_{x0}}^{v_x} = -\omega^2 \left[\frac{x^2}{2} \right]_{x_0}^x \quad (\text{Résoudre l'intégrale : } \int x dx = x^2/2 + C)$$

$$\Rightarrow \left(\frac{(v_x)^2}{2} - \frac{(v_{x0})^2}{2} \right) = -\omega^2 \left(\frac{(x)^2}{2} - \frac{(x_0)^2}{2} \right) \quad (\text{Évaluer l'intégrale})$$

$$\Rightarrow v_x^2 - v_{x0}^2 = -\omega^2 (x^2 - x_0^2) \quad (\text{Simplifier } 1/2)$$

$$\Rightarrow v_x^2 = -\omega^2 (x^2 - x_0^2) + v_{x0}^2 \quad (\text{Isoler } v_x^2)$$

$$\Rightarrow v_x^2 = -\omega^2 \left(x^2 - x_0^2 - \frac{v_{x0}^2}{\omega^2} \right) \quad (\text{Mettre } v_{x0}^2 \text{ dans la parenthèse})$$

$$\Rightarrow v_x^2 = -\omega^2 \left(x^2 - \left(x_0^2 + \frac{v_{x0}^2}{\omega^2} \right) \right) \quad (\text{Factoriser signe négatif})$$

$$\Rightarrow v_x^2 = -\omega^2 (x^2 - A^2) \quad (\text{Remplacer } A^2 = x_0^2 + \frac{v_{x0}^2}{\omega^2}, \text{ amplitude})$$

Afin d'éviter les nombres complexes ($i = \sqrt{-1}$) lorsqu'on appliquera la racine carré pour isoler v_x , il faudra entrer le signe négatif devant l'expression de droite dans la parenthèse :

$$\begin{aligned}
 & v_x^2 = -\omega^2(x^2 - A^2) && \text{(Expression précédente)} \\
 \Rightarrow & v_x^2 = \omega^2(A^2 - x^2) && \text{(Distribuer négatif afin d'éviter } i = \sqrt{-1} \text{)} \\
 \Rightarrow & \boxed{v_x = \omega\sqrt{A^2 - x^2}} && \text{(Effectuer la racine carrée, on obtient } v_x(x) \text{)} \\
 \Rightarrow & \frac{dx}{dt} = \omega\sqrt{A^2 - x^2} && \text{(Remplacer } v_x = \frac{dx}{dt} \text{)} \\
 \Rightarrow & \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} = \omega dt && \text{(Mettre les termes en } x \text{ ensemble)} \\
 \Rightarrow & \int_{x=x_0}^x \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} = \int_{t=0}^t \omega dt && \text{(Effectuer l'intégrale entre } t = 0 \text{ et } t \text{)} \\
 \Rightarrow & [\arcsin(x/A)]_{x_0}^x = \omega[t]_0^t && \text{(Résoudre l'intégrale : } \int \frac{dx}{\sqrt{A^2 - x^2}} = \arcsin(x/A) \text{)} \\
 \Rightarrow & \arcsin(x/A) - \arcsin(x_0/A) = \omega t && \text{(Évaluer l'intégrale)} \\
 \Rightarrow & \arcsin(x/A) = \omega t + \arcsin(x_0/A) && \text{(Isoler le terme } \arcsin(x/A) \text{)} \\
 \Rightarrow & \arcsin(x/A) = \omega t + \phi && \text{(Remplacer } \phi = \arcsin(x_0/A) \text{, phase)} \\
 \Rightarrow & x/A = \sin(\omega t + \phi) && \text{(Appliquer le sinus : } \sin(\arcsin(x)) = x \text{)} \\
 \Rightarrow & \boxed{x = A \sin(\omega t + \phi)} \quad \text{(c)} && \text{(Isoler } x \text{)}
 \end{aligned}$$

Rappel :

- $\omega = \sqrt{k/m}$ (Fréquence angulaire des oscillations)
- $A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_{x0}^2}{\omega^2}}$ (Amplitude des oscillations)
- $\phi = \arcsin(x_0/A)$ (Constante de phase)

Condition limite :

- $A^2 - x^2 > 0$ (La position x ne peut pas être supérieure à l'amplitude A .)

Situation 3 : Une bille tombe à l'eau. Une bille de masse m tombe verticalement à l'eau et se déplace à une vitesse initiale v_{v0} lorsqu'elle est complètement submergée dans l'eau. Durant sa chute, la résistance de l'eau exerce sur la bille une force $\vec{f}_{\text{eau}} = -b\vec{v}$ qui dépend de la vitesse de la bille. On désire **(a)** faire un schéma des forces et définir la 2^{ème} loi de Newton pour cette situation, **(b)** écrire l'équation différentielle associée à la situation, **(c)** évaluer l'équation de la vitesse $v_y(t)$ en résolvant l'équation différentielle et **(d)** évaluer l'équation de la position $y(t)$. On néglige la force d'Archimède qu'applique l'eau sur la bille.

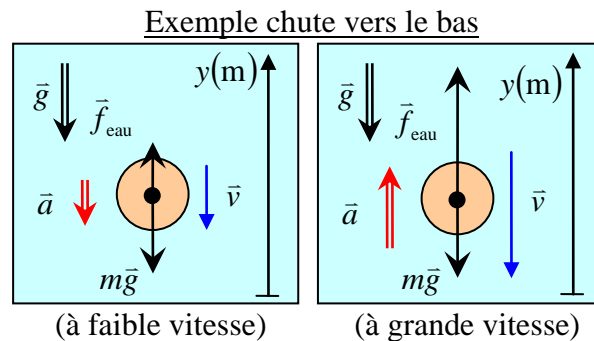
Effectuons le schéma des forces et écrivons l'expression de la 2^{ème} loi de Newton selon l'axe y positif vers le haut :

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

$$\Rightarrow m\vec{g} + \vec{f}_{\text{eau}} = m\vec{a}$$

$$\Rightarrow m\vec{g} - b\vec{v} = m\vec{a} \quad (\vec{f}_{\text{eau}} = -b\vec{v})$$

$$\Rightarrow \boxed{-mg - bv_y = ma_y} \quad \text{(a)}$$



À partir de la 2^{ème} loi de Newton et de la définition de l'accélération, écrivons l'équation différentielle de la situation :

$$-mg - bv_y = ma_y \quad \Rightarrow \quad -g - \frac{b}{m}v_y = a_y \quad (\text{Simplifier } m)$$

$$\Rightarrow a_y + \frac{b}{m}v_y + g = 0 \quad (\text{Écrire termes du même côté})$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{dv_y}{dt} + \frac{b}{m}v_y + g = 0} \quad \text{(b)} \quad (\text{Remplacer } a_y = \frac{dv_y}{dt})$$

Réolvons l'équation différentielle en évaluant la fonction de la vitesse $v_y(t)$:

$$\frac{dv_y}{dt} + \frac{b}{m}v_y + g = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{dv_y}{dt} = -g - \frac{b}{m}v_y \quad (\text{Isoler le terme } \frac{dv_y}{dt})$$

$$\Rightarrow \frac{dv_y}{dt} = -g \left(1 + \frac{b}{mg}v_y \right) \quad (\text{Factoriser } g)$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{dv_y}{dt} = -g \left(1 + \frac{v_y}{v_L} \right)} \quad (\text{Remplacer}^1 v_L = mg/b)$$

¹ Le changement de variable $v_L = mg/b$ correspond à la vitesse limite car $[v_L] = \text{m/s}$.

Continuons à développer notre expression en isolant les deux composantes infinitésimales :

$$\begin{aligned} \frac{dv_y}{dt} &= -g \left(1 + \frac{v_y}{v_L} \right) \Rightarrow dv_y = -g \left(1 + \frac{v_y}{v_L} \right) dt && \text{(Isoler } dv_y \text{)} \\ \Rightarrow g dt &= - \frac{dv_y}{1 + v_y / v_L} && \text{(Regrouper terme en } v_y \text{)} \\ \Rightarrow \int_{t=0}^t g dt &= - \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} \frac{dv_y}{1 + v_y / v_L} && \text{(Poser l'intégrale avec les bornes)} \\ \Rightarrow g \int_{t=0}^t dt &= - \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} \frac{dv_y}{1 + v_y / v_L} && \text{(Factoriser la constante } g \text{)} \\ \Rightarrow \boxed{g t = - \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} \frac{dv_y}{1 + v_y / v_L}} &&& \text{(Résoudre l'intégrale sur } t \text{)} \end{aligned}$$

Effectuons le changement de variable

$$u = 1 + v_y / v_L$$

afin de résoudre notre intégrale sur v_y . Ce changement nous donne les relations différentielles

$$du = dv_y / v_L \quad \text{et} \quad dv_y = v_L du .$$

Les bornes de l'intégrale prennent les valeurs suivantes :

$$\begin{aligned} v_y \rightarrow v_{y0} &\Rightarrow u \rightarrow u_0 = 1 + v_{y0} / v_L \\ v_y \rightarrow v_y &\Rightarrow u \rightarrow u = 1 + v_y / v_L \end{aligned}$$

Ainsi :

$$\begin{aligned} g t = - \int_{v_y=v_{y0}}^{v_y} \frac{dv_y}{1 + v_y / v_L} &\Rightarrow g t = - \int_{u=u_0}^u \frac{v_L du}{u} && \text{(Remplacer } v_y \text{ et } dv_y \text{)} \\ \Rightarrow g t = -v_L \int_{u=u_0}^u \frac{du}{u} &&& \text{(Factoriser constante } -v_L \text{)} \\ \Rightarrow g t = -v_L [\ln|u|]_{u_0}^u &&& \text{(Résoudre l'intégrale : } \int \frac{du}{u} = \ln|u| + C \text{)} \\ \Rightarrow g t = -v_L (\ln|u| - \ln|u_0|) &&& \text{(Évaluer l'intégrale)} \\ \Rightarrow g t = -v_L \ln \left| \frac{u}{u_0} \right| &&& \text{(Identité : } \ln(A) - \ln(B) = \ln(A/B) \text{)} \\ \Rightarrow \boxed{- \frac{g t}{v_L} = \ln \left| \frac{u}{u_0} \right|} &&& \text{(Isoler terme ln)} \end{aligned}$$

Appliquons la fonction exponentielle de chaque côté afin d'isoler u qui contient une référence à la vitesse v_y recherchée :

$$\begin{aligned}
 -\frac{gt}{v_L} &= \ln \left| \frac{u}{u_0} \right| & \Rightarrow & e^{-\frac{gt}{v_L}} = \frac{u}{u_0} & & \text{(Appliquer l'exponentiel : } e^{\ln x} = x \text{)} \\
 & & \Rightarrow & u_0 e^{-\frac{gt}{v_L}} = u & & \text{(Isoler } u \text{)} \\
 & & \Rightarrow & \left(1 + v_{y0}/v_L\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} = 1 + v_y/v_L & & \text{(Remplacer } u \text{ et } u_0 \text{)} \\
 & & \Rightarrow & \left(1 + v_{y0}/v_L\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} = \frac{v_L + v_y}{v_L} & & \text{(Dénominateur commun)} \\
 & & \Rightarrow & v_L \left(1 + v_{y0}/v_L\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} = v_L + v_y & & \text{(Multiplier par } v_L \text{)} \\
 & & \Rightarrow & v_y = v_L \left(1 + v_{y0}/v_L\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L & & \text{(Isoler } v_y \text{)} \\
 & & \Rightarrow & \boxed{v_y = \left(v_L + v_{y0}\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L} & \text{(c)} & \text{(Distribuer } v_L \text{)}
 \end{aligned}$$

On réalise que l'équation de la vitesse v_y tend vers la valeur $-v_L$ lorsque $t \rightarrow \infty$ ce qui représente la vitesse limite de la chute avec la résistance de l'eau :

$$\begin{aligned}
 -v_L &= \lim_{t \rightarrow \infty} v_y(t) & \Rightarrow & -v_L = \lim_{t \rightarrow \infty} \left(\left(v_L + v_{y0}\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L \right) & & \text{(Remplacer } v_y \text{)} \\
 & & \Rightarrow & -v_L = -v_L + \lim_{t \rightarrow \infty} \left(v_L + v_{y0}\right) e^{-\frac{gt}{v_L}} & & \text{(Sortir constante de la limite)} \\
 & & \Rightarrow & -v_L = -v_L + \left(v_L + v_{y0}\right) \lim_{t \rightarrow \infty} e^{-\frac{gt}{v_L}} & & \text{(Factoriser constante de la limite)} \\
 & & \Rightarrow & -v_L = -v_L + \lim_{t \rightarrow \infty} \left(v_L + v_{y0}\right) e^{-\infty} \\
 & & \Rightarrow & -v_L = -v_L \quad \blacksquare
 \end{aligned}$$

Rappel :

- $v_L = mg/b$ (Vitesse limite de la chute)

Évaluons l'équation de la position $y(t)$ de la bille à partir de son équation $v_y(t)$:

$$v_y = (v_L + v_{y0})e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L \quad (\text{Expression de } v_y)$$

$$\Rightarrow \frac{dy}{dt} = (v_L + v_{y0})e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L \quad (\text{Remplacer } v_y = \frac{dy}{dt})$$

$$\Rightarrow dy = \left[(v_L + v_{y0})e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L \right] dt \quad (\text{Isoler } dy)$$

$$\Rightarrow \int_{y=y_0}^y dy = \int_{t=0}^t \left[(v_L + v_{y0})e^{-\frac{gt}{v_L}} - v_L \right] dt \quad (\text{Poser l'intégrale avec les bornes})$$

$$\Rightarrow \int_{y=y_0}^y dy = \int_{t=0}^t (v_L + v_{y0})e^{-\frac{gt}{v_L}} dt + \int_{t=0}^t -v_L dt \quad (\text{Distribuer l'intégrale})$$

$$\Rightarrow \int_{y=y_0}^y dy = (v_L + v_{y0}) \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt - v_L \int_{t=0}^t dt \quad (\text{Factoriser constante})$$

$$\Rightarrow [y]_{y_0}^y = (v_L + v_{y0}) \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt - v_L [t]_0^t \quad (\text{Résoudre l'intégrale : } \int dy = y, \int dt = t)$$

$$\Rightarrow (y - y_0) = (v_L + v_{y0}) \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt - v_L (t - 0) \quad (\text{Évaluer les intégrales})$$

$$\Rightarrow \boxed{y = y_0 - v_L t + (v_L + v_{y0}) \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt} \quad (\text{Isoler } y)$$

Résolvons l'intégrale restante avec le changement de variable u :

$$I = \int e^{-\frac{gt}{v_L}} dt \quad \text{avec} \quad u = -\frac{gt}{v_L} \quad \text{et} \quad du = -\frac{g}{v_L} dt$$

$$\text{tel que} \quad dt = -\frac{v_L}{g} du$$

$$I = \int e^{-\frac{gt}{v_L}} dt \quad \Rightarrow \quad I = \int -\frac{v_L}{g} e^u du \quad (\text{Changement de variable})$$

$$\Rightarrow \quad I = -\frac{v_L}{g} \int e^u du \quad (\text{Factoriser constante})$$

$$\Rightarrow \quad I = -\frac{v_L}{g} e^u \quad (\text{Résoudre l'intégrale : } \int e^u du = e^u)$$

$$\Rightarrow \quad \boxed{I = -\frac{v_L}{g} e^{-\frac{gt}{v_L}}} \quad (\text{Remplacer } u = -\frac{gt}{v_L})$$

Évaluons les bornes de l'intégrale entre $t = 0 \rightarrow t$:

$$I_{\text{évalué}} = \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt \quad \Rightarrow \quad I_{\text{évalué}} = \left[-\frac{v_L}{g} e^{-\frac{gt}{v_L}} \right]_0^t \quad (\text{Résoudre l'intégrale})$$

$$\Rightarrow \quad I_{\text{évalué}} = \left(-\frac{v_L}{g} e^{-\frac{gt}{v_L}} \right) - \left(-\frac{v_L}{g} e^{-\frac{g(0)}{v_L}} \right) \quad (\text{Évaluer l'intégrale})$$

$$\Rightarrow \quad I_{\text{évalué}} = -\frac{v_L}{g} e^{-\frac{gt}{v_L}} + \frac{v_L}{g} \quad (\text{Simplifier et } e^0 = 1)$$

$$\Rightarrow \quad \boxed{I_{\text{évalué}} = \frac{v_L}{g} \left(1 - e^{-\frac{gt}{v_L}} \right)} \quad (\text{Factoriser } \frac{v_L}{g})$$

Évaluons la position $y(t)$ à partir des calculs précédents :

$$y = y_0 - v_L t + (v_L + v_{y0}) \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt \quad (\text{Équation précédente})$$

$$\Rightarrow \quad \boxed{y = y_0 + v_L t + (v_L + v_{y0}) \frac{v_L}{g} \left(1 - e^{-\frac{gt}{v_L}} \right)} \quad (\mathbf{d}) \quad (\text{Remplacer } \int_{t=0}^t e^{-\frac{gt}{v_L}} dt)$$

