Principe fondamental de la dynamique

Prérequis

Coordonnées polaires, Équations différentielles simples

Pour commencer

	${\bf Entra \hat{i} nement}$	1.1 —	Une	relation	algébrique.
--	------------------------------	-------	-----	----------	-------------

0000

La vitesse v (en régime permanent) d'un mobile vérifie l'équation

$$m_1(v - v_1) + m_2(v - v_2) = p.$$

Donner l'expression de v

É Entraînement 1.2 ─ Une équation différentielle.



On suppose que la vitesse v(t) d'un mobile vérifie l'équation différentielle

$$\frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} = -kv + a_0$$

et qu'elle vaut v_0 à l'instant t_0 .

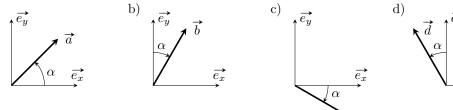
0000

- Entraı̂nement 1.3 Analyse dimensionnelle.
- b) La constante de gravitation universelle vaut $6.67 \cdot 10^{-11} \, \mathrm{m}^3.\mathrm{kg}^{-1}.\mathrm{s}^{-2}.$

Quelle est la dimension de la force gravitationnelle (et donc des autres forces)? . .

Décomposition de vecteurs

Entraînement 1.4 — Des projections. On considère les vecteurs suivants : a) b)



Décomposer dans la base $(\overrightarrow{e_x},\overrightarrow{e_y})$ les vecteurs :

a)	\overrightarrow{a}	

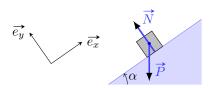
b)
$$\overrightarrow{b}$$

d)
$$\vec{d}$$

É Entraînement 1.5 ─ Sur un plan incliné.

On considère la situation représentée ci-dessous.

Décomposer dans la base $(\overrightarrow{e_x},\overrightarrow{e_y})$ les vecteurs suivants.



|--|

b)
$$\overrightarrow{N}$$

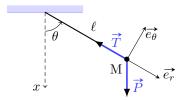
0000

0000

Entraînement 1.6 — Avec un pendule simple.

0000

On considère la situation





Décomposer dans la base $(\overrightarrow{e_r}, \overrightarrow{e_\theta})$ les vecteurs suivants :

- a) \vec{P} c) $\vec{P} + \vec{T}$. b) \vec{T}
- Entraînement 1.7 Avec un pendule simple (suite).



On se place dans la même situation que ci-dessus. Décomposer dans la base $(\overrightarrow{e_x}, \overrightarrow{e_y})$ les vecteurs :

- c) $\vec{P} + \vec{T}$

De l'accélération à la position (et vice versa)

lacktriangle Entraînement 1.8 — Du vecteur position au vecteur accélération.

On considère un point M en mouvement dont les coordonnées cartésiennes dans la base $(\overrightarrow{e_x}, \overrightarrow{e_y}, \overrightarrow{e_z})$ sont, à chaque instant $x(t) = \frac{1}{2}a_0t^2 + x_0$, $y(t) = -v_0t$ et $z(t) = z_0$.

Donner les expressions du vecteur :

- a) position
- c) accélération

Ø	Entraînement	1.9 —	$\mathbf{D}\mathbf{u}$	vecteur	accélération	au	vecteur	positio	n.
	Entraînement	1.9 —	$\mathbf{D}\mathbf{u}$	vecteur	accélération	au	vecteur	positio	

Co point M

0000

0000

On considère un point M de masse m en chute libre soumis à son poids $\vec{P} = mg\vec{e_z}$. Ce point M a été lancé avec une vitesse initiale $\vec{v_0} = v_0\vec{e_x}$ et une position initiale $M_0\begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix}$.

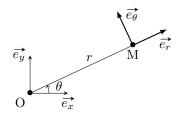
Donner les expressions du vecteur :

- a) accélération
- c) position
- b) vitesse

Autour des coordonnées polaires

Dans ce paragraphe, on considère un point M repéré par la distance r et l'angle θ en coordonnées polaires ; la distance r et l'angle θ dépendent du temps t: le point M est mobile.

On représente la situation par le schéma ci-contre.



Décomposer dans la base $(\overrightarrow{e_x},\overrightarrow{e_y})$ les vecteurs :

- a) $\overrightarrow{e_r}$
- b) $\overrightarrow{e_{\theta}}$

Entraînement 1.11

Exprimer dans la base $(\overrightarrow{e_x}, \overrightarrow{e_y})$ les vecteurs :

- a) $\frac{\mathrm{d}\overrightarrow{e_r}}{\mathrm{d}t}$
- b) $\frac{d\overrightarrow{e_{\theta}}}{dt}$

4	Entraînement	1 19	Douv	dárizáge	à	connaîtro
	Emtramement	1.14 —	Deux	derivees	а	commanire.

Exprimer dans la base $(\overrightarrow{e_r}, \overrightarrow{e_\theta})$ les vecteurs :

a)
$$\frac{\mathrm{d} \vec{e_r}}{\mathrm{d} t}$$

b)
$$\frac{\mathrm{d}\overrightarrow{e_{\theta}}}{\mathrm{d}t}$$

Entraînement 1.13 — Vecteur position en coordonnées polaires.



Comment s'exprime le vecteur position \overrightarrow{OM} en coordonnées polaires?

(a)
$$\overrightarrow{OM} = r\overrightarrow{e_r} + \theta \overrightarrow{e_\theta}$$

$$(c) \overrightarrow{OM} = r\overrightarrow{e_r}$$

$$\overrightarrow{\text{OM}} = r\overrightarrow{e_r} + \dot{\theta}\overrightarrow{e_{\theta}}$$

$$\overrightarrow{\mathrm{OM}} = \theta \overrightarrow{e_{\theta}}$$



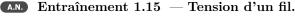
Exprimer en coordonnées polaires :

a) le vecteur vitesse \vec{v}

b) le vecteur accélération \vec{a}

.....

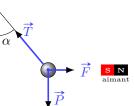
Étude de systèmes en équilibre





Une bille d'acier de poids $P=2,0\,\mathrm{N}$, fixée à l'extrémité d'un fil de longueur $\ell=50\,\mathrm{cm}$ est attirée par un aimant exerçant une force $F=1,0\,\mathrm{N}$. À l'équilibre, le fil s'incline d'un angle α et l'on a

$$\vec{T} + \vec{F} + \vec{P} = \vec{0}$$



où \overrightarrow{T} est la tension exercée par le fil.

Calculer:

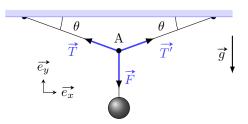


b) l'angle α (en radian)

Un objet qui pèse 800 N est suspendu en équilibre à l'aide de deux cordes symétriques qui font un angle $\theta=20\,^\circ$ avec l'horizontal.

Le point A est soumis à trois forces :





0000

0000

0000

On note \overrightarrow{R} la résultante des forces.

- a) Exprimer la composante horizontale R_x en fonction de T, T' et θ
- b) Exprimer la composante verticale R_y en fonction de T, T', F et θ

Mouvements rectilignes

A.N. Entraînement 1.17 — Chute avec frottement.

Un corps de masse $m=2\,\mathrm{kg}$ tombe verticalement avec une accélération de $a=9\,\mathrm{m.s^{-2}}$. Lors de sa chute il subit la force de pesanteur ainsi qu'une force de frottement due à l'air.

On prendra $g=9.8\,\mathrm{m.s^{-2}}$ pour l'intensité du champ de pesanteur.

A.M. Entraînement 1.18 — Contact dans un ascenseur.

Un homme de masse $m = 80 \,\mathrm{kg}$ est dans un ascenseur. Cet ascenseur monte avec une accélération $a = 1 \,\mathrm{m.s^{-2}}$. On note \overrightarrow{F} la force exercée par l'homme sur le plancher de l'ascenseur.

On prendra $g=9.8\,\mathrm{m.s^{-2}}$ pour l'intensité du champ de pesanteur.

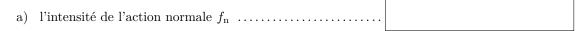
Un bloc de masse m, de poids \overrightarrow{P} glisse à une vitesse v(t), variable au cours du temps, sur un support plan qui exerce une action de contact.

Celle-ci se décompose en deux actions :

- une action normale à la surface $\overrightarrow{f_n}$;
- une action de frottement $\overrightarrow{f_{\rm t}}$ opposée à la vitesse de glissement.



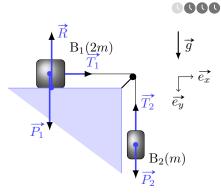
Déterminer (en fonction d'au moins une des données $P,\,v(t),\,m$ et $\alpha)$:



b) l'intensité du frottement f_{t}

© Entraînement 1.20 — Calcul d'une accélération.

Deux blocs B_1 et B_2 de masse respective 2m et m sont reliés par un fil inextensible de masse négligeable. On passe le fil dans la gorge d'une poulie de masse nulle fixée à une table, puis on maintient le bloc B_1 sur la table alors que l'autre est suspendu dans l'air. On libère le bloc B_1 qui glisse alors sur la table. On note T_1 et T_2 les tensions exercées par le fil sur les blocs, a_1 et a_2 les accélérations respectives des blocs B_1 et B_2 , et g le champ de pesanteur. Les frottements sont négligeables.



0000

- a) Exprimer a_1 en fonction de m et T_1
- c) Le fil étant inextensible et sans masse on a $a_1 = a_2$ et $T_1 = T_2$.

En déduire l'accélération en fonction uniquement de g

Réponses mélangées

$$\frac{p + m_1v_1 + m_2v_2}{m_1 + m_2} - \sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \cos(\theta)\overrightarrow{e_y} - T\cos(\theta)\overrightarrow{e_x} - T\sin(\theta)\overrightarrow{e_y}$$

$$a_0\overrightarrow{e_x} P\cos(\theta)\overrightarrow{e_r} - P\sin(\theta)\overrightarrow{e_\theta} \dot{r}\overrightarrow{e_r} + r\dot{\theta}\overrightarrow{e_\theta} 1, 6\,\text{N} \quad \text{MLT}^{-1}$$

$$-\dot{\theta}\cos(\theta)\overrightarrow{e_x} - \dot{\theta}\sin(\theta)\overrightarrow{e_y} c\cos(\alpha)\overrightarrow{e_x} - c\sin(\alpha)\overrightarrow{e_y} \frac{g}{3} a\cos(\alpha)\overrightarrow{e_x} + a\sin(\alpha)\overrightarrow{e_y}$$

$$b\sin(\alpha)\overrightarrow{e_x} + b\cos(\alpha)\overrightarrow{e_y} (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\overrightarrow{e_r} + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta})\overrightarrow{e_\theta} (v_0 - \frac{a_0}{k})e^{-k(t-t_0)} + \frac{a_0}{k}$$

$$(P\cos(\theta) - T)\overrightarrow{e_r} - P\sin(\theta)\overrightarrow{e_\theta} - P\sin(\alpha)\overrightarrow{e_x} - P\cos(\alpha)\overrightarrow{e_y} 2, 2\,\text{N}$$

$$-\dot{\theta}\sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \dot{\theta}\cos(\theta)\overrightarrow{e_y} \cos(\theta)\overrightarrow{e_x} + \sin(\theta)\overrightarrow{e_y} \dot{\theta}\overrightarrow{e_\theta} \quad \text{MLT}^{-2}$$

$$\frac{T_1}{2m} P\cos\alpha \left(\frac{1}{2}a_0t^2 + x_0\right)\overrightarrow{e_x} - v_0t\overrightarrow{e_y} + z_0\overrightarrow{e_z} \quad N\overrightarrow{e_y}$$

$$(T' + T)\sin\theta - F (v_0t + x_0)\overrightarrow{e_x} + y_0\overrightarrow{e_y} + \frac{1}{2}gt^2\overrightarrow{e_z} - T\overrightarrow{e_r}$$

$$-d\sin(\alpha)\overrightarrow{e_x} + d\cos(\alpha)\overrightarrow{e_y} (P - T\cos(\theta))\overrightarrow{e_x} - T\sin(\theta)\overrightarrow{e_y} \quad 0,46\,\text{rad}$$

$$-m\frac{dv}{dt} + P\sin\alpha \quad g\overrightarrow{e_z} \quad v_0\overrightarrow{e_x} + gt\overrightarrow{e_z} (T' - T)\cos\theta \quad \text{C}$$

$$a_0t\overrightarrow{e_x} - v_0\overrightarrow{e_y} \quad P\overrightarrow{e_x} \quad g - \frac{T_2}{m} \quad 1,17\,\text{kN} \quad 864\,\text{N} \quad -\dot{\theta}\overrightarrow{e_r}$$

► Réponses et corrigés page 9

Fiche nº 1. Principe fondamental de la dynamique

Réponses

1.1 $\frac{p + m_1 v_1 + m_2 v_2}{m_1 + m_2}$	1.9 c) $(v_0t + x_0)\overrightarrow{e_x} + y_0\overrightarrow{e_y} + \frac{1}{2}gt^2\overrightarrow{e_z}$
1.2 $\left(v_0 - \frac{a_0}{k}\right) e^{-k(t-t_0)} + \frac{a_0}{k}$	1.10 a) $\left[\cos(\theta)\vec{e_x} + \sin(\theta)\vec{e_y}\right]$
1.3 a) MLT ⁻¹	1.10 b)
1.3 b)	1.11 a) $ -\dot{\theta}\sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \dot{\theta}\cos(\theta)\overrightarrow{e_y} $
1.4 a) $a\cos(\alpha)\overrightarrow{e_x} + a\sin(\alpha)\overrightarrow{e_y}$	1.11 b) $ \boxed{ -\dot{\theta}\cos(\theta)\vec{e_x} - \dot{\theta}\sin(\theta)\vec{e_y} } $
1.4 b) $b\sin(\alpha)\overrightarrow{e_x} + b\cos(\alpha)\overrightarrow{e_y}$	1.12 a) $\left[\dot{ heta} \overrightarrow{e_{ heta}} \right]$
1.4 c) $c\cos(\alpha)\overrightarrow{e_x} - c\sin(\alpha)\overrightarrow{e_y}$	1.12 b) $\left[-\dot{ heta} \overrightarrow{e_r} \right]$
1.4 d)	1.13
1.5 a)	1.14 a) $ \dot{r}\vec{e_r} + r\dot{\theta}\vec{e_\theta} $
1.5 b) $\boxed{N\vec{e_y}}$	1.14 b) $\left[(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\vec{e_r} + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta})\vec{e_{\theta}} \right]$
1.6 a) $P\cos(\theta)\vec{e_r} - P\sin(\theta)\vec{e_\theta}$	1.15 a)
1.6 b) $-T\vec{e_r}$	1.15 b)
1.6 c) $(P\cos(\theta) - T)\overrightarrow{e_r} - P\sin(\theta)\overrightarrow{e_\theta}$	1.16 a) $(T' - T) \cos \theta$
1.7 a) $P\overrightarrow{e_x}$	1.16 b) $(T' + T) \sin \theta - F$
1.7 b) $ \boxed{-T\cos(\theta)\overrightarrow{e_x} - T\sin(\theta)\overrightarrow{e_y}} $	1.16 c)
1.7 c) $(P - T\cos(\theta))\overrightarrow{e_x} - T\sin(\theta)\overrightarrow{e_y}$	1.17 [1,6 N]
1.8 a) $ (\frac{1}{2}a_0t^2 + x_0)\overrightarrow{e_x} - v_0t\overrightarrow{e_y} + z_0\overrightarrow{e_z} $	1.18
$1.8 \text{ b)} \dots \overline{a_0 t \overrightarrow{e_x} - v_0 \overrightarrow{e_y}}$	1.19 a) $P \cos \alpha$
	1.19 b) $\left -m \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} + P \sin \alpha \right $
$egin{aligned} 1.8 \ \mathrm{c}) & \dots & a_0 \overrightarrow{e_z} \ 1.9 \ \mathrm{a}) & \dots & g\overrightarrow{e_z} \end{aligned}$	1.20 a) T_1
1.9 b) $v_0 \overrightarrow{e_x} + gt \overrightarrow{e_z}$	2m
z = z = z = z	1.20 b)

Corrigés

La solution de l'équation homogène est $v(t) = Ae^{-kt}$. Une solution particulière (constante) est $v = \frac{a_0}{k}$. Les solutions sont $v(t) = Ae^{-kt} + \frac{a_0}{k}$. La condition initiale $v(t_0) = v_0$ donne $A = \left(v_0 - \frac{a_0}{k}\right)e^{kt_0}$. Il en découle la solution générale $v(t) = \left(v_0 - \frac{a_0}{k}\right)e^{-k(t-t_0)} + \frac{a_0}{k}$.

1.3 a) En effet, si on note p la quantité de mouvement, m la masse et v la vitesse, on a [p] = [mv], $[v] = LT^{-1}$ et [m] = M.

1.3 b) En vertu de la loi de gravitation universelle $F_{\rm g}=\frac{Gm_1m_2}{r^2}$, d'où

$$[F] = [G]M^2L^{-2} = L^3M^{-1}T^{-2} \times L^{-2} = MLT^{-2}$$

1.4 a) La composante suivant $\overrightarrow{e_x}$ correspond au produit scalaire $\overrightarrow{a} \cdot \overrightarrow{e_x} = a \times 1 \times \cos(\alpha)$. De même la composante suivant $\overrightarrow{e_y}$ est le produit scalaire $\overrightarrow{a} \cdot \overrightarrow{e_y} = a \times 1 \times \cos(\pi/2 - \alpha) = a \sin(\alpha)$.

1.4 b) La composante suivant $\overrightarrow{e_x}$ vaut $b_x = \overrightarrow{b} \cdot \overrightarrow{e_x} = b \cos(\pi/2 - \alpha) = b \sin(\alpha)$. De même la composante suivant $\overrightarrow{e_y}$ vaut $b_y = \overrightarrow{b} \cdot \overrightarrow{e_y} = b \cos(\alpha)$.

.....

- **1.4** c) On a $c_x = \vec{c} \cdot \vec{e_x} = c \cos(\alpha)$ et $c_y = \vec{c} \cdot \vec{e_y} = c \cos(\pi/2 + \alpha) = -c \sin(\alpha)$.
- 1.4 d) On trouve $d_x = \overrightarrow{d} \cdot \overrightarrow{e_x} = d\cos(\pi/2 + \alpha) = -d\sin(\alpha)$ et $d_y = \overrightarrow{d} \cdot \overrightarrow{e_y} = d\cos(\alpha)$.

1.5 a) Le poids a pour composante suivant $\overrightarrow{e_x}$, $P_x = \overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_x} = P\cos(\alpha + \pi/2) = -P\sin(\alpha)$. De même sa composante suivant $\overrightarrow{e_y}$ s'écrit $P_y = \overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_y} = P\cos(\alpha + \pi) = -P\cos(\alpha)$. Ainsi, le poids s'écrit $\overrightarrow{P} = -P\sin(\alpha)\overrightarrow{e_x} - P\cos(\alpha)\overrightarrow{e_y}$.

.....

1.5 b) \overrightarrow{N} est colinéaire au vecteur unitaire $\overrightarrow{e_y}$ et de même sens; on a donc $\overrightarrow{N} = N\overrightarrow{e_y}$.

1.6 a) Le poids a pour composante suivant $\overrightarrow{e_r}$, $P_r = \overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_r} = P \cos(\theta)$. De même sa composante suivant $\overrightarrow{e_\theta}$ s'écrit $P_\theta = \overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_\theta} = P \cos(\alpha + \pi/2) = -P \sin(\theta)$. Ainsi, le poids s'écrit $\overrightarrow{P} = P \cos(\theta) \overrightarrow{e_r} - P \sin(\theta) \overrightarrow{e_\theta}$.

1.6 b) \vec{T} est colinéaire au vecteur unitaire $\vec{e_r}$ et sens opposé; on a donc $\vec{T} = -T\vec{e_r}$.

- **1.6** c) Aucune difficulté ici.
- 1.7 a) Le poids \vec{P} est colinéaire et de même sens que le vecteur unitaire $\vec{e_x}$; on a donc $\vec{P} = P\vec{e_x}$.

1.7 b) La tension du fil \overrightarrow{T} a pour composante suivant $\overrightarrow{e_x}$, $T_x = \overrightarrow{T} \cdot \overrightarrow{e_x} = T \cos(\pi - \theta) = -T \cos(\theta)$. De même, sa composante suivant $\overrightarrow{e_y}$ vaut $T_y = \overrightarrow{T} \cdot \overrightarrow{e_y} = T \cos(\pi/2 + \theta) = -T \sin(\theta)$. Finalement, on trouve $\overrightarrow{T} = -T \cos(\theta)\overrightarrow{e_x} - T \sin(\theta)\overrightarrow{e_y}$.

.....

.....

1.7 c) Aucune difficulté ici.

1.8 a) Le vecteur position est le vecteur $\overrightarrow{OM} = x\overrightarrow{e_x} + y\overrightarrow{e_y} + z\overrightarrow{e_z}$, d'où $\overrightarrow{OM} = \left(\frac{1}{2}a_0t^2 + x_0\right)\overrightarrow{e_x} - v_0t\overrightarrow{e_y} + z_0\overrightarrow{e_z}$.

Dans le système de coordonnées cartésiennes, le vecteur vitesse s'écrit $\vec{v} = \dot{x}\vec{e_x} + \dot{y}\vec{e_y} + \dot{z}\vec{e_z} = a_0t\vec{e_x} - v_0\vec{e_y}$.

1.8 c) Dans le système de coordonnées cartésiennes, le vecteur accélération s'exprime en fonction des dérivées secondes des coordonnées : $\vec{a} = \ddot{x}\vec{e_x} + \ddot{y}\vec{e_y} + \ddot{z}\vec{e_z} = a_0\vec{e_x}$.

- **1.9** a) D'après le PFD, $mg\vec{e_z} = m\vec{a}$ d'où $\vec{a} = g\vec{e_z}$.
- **1.9** b) L'accélération s'écrit $\vec{a} = \dot{v}_x \vec{e_x} + \dot{v}_y \vec{e_y} + \dot{v}_z \vec{e_z}$. On en déduit

$$\left\{ \begin{array}{lll} \dot{v}_x & = & 0 \\ \dot{v}_y & = & 0 \\ \dot{v}_z & = & g \end{array} \right\} \quad \Rightarrow \quad \left\{ \begin{array}{lll} v_x & = & C_1 \\ v_y & = & C_2 \\ v_z & = & gt + C_3 \end{array} \right\}$$

Les conditions initiales imposent $C_1 = v_0$, $C_2 = 0$ et $C_3 = 0$. Finalement $\overrightarrow{v} = v_0 \overrightarrow{e_x} + gt \overrightarrow{e_z}$.

1.9 c) Le vecteur vitesse s'écrit $\vec{v} = \dot{x}\vec{e_x} + \dot{y}\vec{e_y} + \dot{z}\vec{e_z}$. Par identification avec l'expression obtenue précédemment, on a

.....

$$\left\{ \begin{array}{ccc} \dot{x} & = & v_0 \\ \dot{y} & = & 0 \\ \dot{z} & = & gt \end{array} \right\} \quad \Rightarrow \quad \left\{ \begin{array}{ccc} x & = & v_0t + C_4 \\ y & = & C_5 \\ z & = & \frac{1}{2}gt^2 + C_6 \end{array} \right\}$$

Les conditions initiales imposent $C_4 = x_0$, $C_5 = y_0$ et $C_6 = 0$. Finalement $\overrightarrow{OM} = (v_0t + x_0)\overrightarrow{e_x} + y_0\overrightarrow{e_y} + \frac{1}{2}gt^2\overrightarrow{e_z}$.

1.10 a) $\vec{e_r} \cdot \vec{e_x} = \cos(\theta)$ et $\vec{e_r} \cdot \vec{e_y} = \cos(\pi/2 - \theta) = \sin(\theta)$ d'où $\vec{e_r} = \cos(\theta)\vec{e_x} + \sin(\theta)\vec{e_y}$.

1.10 b) $\overrightarrow{e_{\theta}} \cdot \overrightarrow{e_x} = \cos(\pi/2 + \theta) = -\sin(\theta)$ et $\overrightarrow{e_{\theta}} \cdot \overrightarrow{e_y} = \cos(theta)$ d'où $\overrightarrow{e_{\theta}} = -\sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \cos(\theta)\overrightarrow{e_y}$.

.....

1.11 a) Il suffit de dériver le vecteur $\overrightarrow{e_r} = \cos(\theta)\overrightarrow{e_x} + \sin(\theta)\overrightarrow{e_y}$ sachant que $\overrightarrow{e_x}$ et $\overrightarrow{e_y}$ sont des constantes (vectorielles). On a donc $\frac{d\overrightarrow{e_r}}{dt} = \frac{d\cos(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_x} + \frac{d\sin(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_y}$. Ici θ dépend du temps, par conséquent $\frac{d\cos(\theta)}{dt} = \frac{d\theta}{dt} \times \frac{d\cos(\theta)}{d\theta} = -\dot{\theta}\sin(\theta)$. de même $\frac{d\sin(\theta)}{dt} = \dot{\theta}\cos(\theta)$. Finalement, $\frac{d\overrightarrow{e_r}}{dt} = -\dot{\theta}\sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \dot{\theta}\cos(\theta)\overrightarrow{e_y}$.

1.11 b) En partant de $\overrightarrow{e_{\theta}} = -\sin(\theta)\overrightarrow{e_x} + \cos(\theta)\overrightarrow{e_y}$, on trouve $\frac{d\overrightarrow{e_{\theta}}}{dt} = -\frac{d\sin(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_x} + \frac{d\cos(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_y} = -\frac{\dot{d}\sin(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_x} + \frac{d\cos(\theta)}{dt}\overrightarrow{e_y}$

1.12 a) Aucune difficulté ici, il suffit d'identifier.

1.12 b) Aucune difficulté ici, il suffit d'identifier.

1.13 Le vecteur \overrightarrow{OM} est colinéaire et de même sens que $\overrightarrow{e_r}$. Sa norme étant égal r, on a $\overrightarrow{OM} = r\overrightarrow{e_r}$.

1.14 a) Il suffit de dériver le vecteur position en utilisant les résultats des exercices précédents : $\vec{v} = \frac{\overrightarrow{\text{dOM}}}{\overrightarrow{\text{d}t}} = \frac{\overrightarrow{\text{d}r}}{\overrightarrow{\text{d}t}} \vec{e_r} + r \frac{\overrightarrow{\text{d}\vec{e_r}}}{\overrightarrow{\text{d}t}} = \dot{r}\vec{e_r} + r \dot{\theta}\vec{e_\theta}.$

1.14 b) Dérivons le vecteur vitesse :

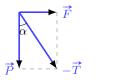
$$\overrightarrow{a} = \frac{\mathrm{d}\overrightarrow{v}}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}\dot{r}}{\mathrm{d}t}\overrightarrow{e_r} + \dot{r}\frac{\mathrm{d}\overrightarrow{e_r}}{\mathrm{d}t} + \frac{\mathrm{d}(r\dot{\theta})}{\mathrm{d}t}\overrightarrow{e_\theta} + r\dot{\theta}\frac{\mathrm{d}\overrightarrow{e_\theta}}{\mathrm{d}t} = \left(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2\right)\overrightarrow{e_r} + \left(2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}\right)\overrightarrow{e_\theta}$$

1.15 a) Calculons le carré scalaire :

$$\vec{T}^2 = (-\vec{F} - \vec{P})^2 = F^2 + P^2 + 2 \underbrace{\vec{F} \cdot \vec{P}}_{0} = 5$$

Par conséquent, $T=\sqrt{5}\simeq 2.2\,\mathrm{N}.$ On peut aussi retrouver ce résultat géométriquement à l'aide du théorème de Pythagore (voir figure ci-dessous).

1.15 b) Une construction géométrique permet de trouver immédiatement l'angle α :



 $\tan \alpha = F/P$ soit $\alpha = 0.46 \,\mathrm{rad}$

On peut aussi utiliser les produits scalaires. Par exemple

$$\vec{T} \cdot \vec{F} = T \times F \cos(\pi/2 + \alpha) = -TF \sin \alpha$$

De plus, compte tenu de l'équilibre des forces

$$\overrightarrow{T} \cdot \overrightarrow{F} = (-\overrightarrow{F} - \overrightarrow{P}) \cdot \overrightarrow{F} = -F^2 - \overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{F} = -F^2$$

Il en découle $\sin \alpha = F/T$ soit $\alpha = 0.46 \operatorname{rad}(26^{\circ})$

.....

1.16 a) $\vec{R} = \vec{T} + \vec{T'} + \vec{F}$. Sa composante horizontale vaut

$$R_x = \overrightarrow{R} \cdot \overrightarrow{e_x} = \underbrace{\overrightarrow{T} \cdot \overrightarrow{e_x}}_{-T \cos \theta} + \underbrace{\overrightarrow{T'} \cdot \overrightarrow{e_x}}_{T' \cos \theta} + \underbrace{\overrightarrow{F} \cdot \overrightarrow{e_x}}_{0} = (T' - T) \cos \theta$$

.....

1.16 b) La composante verticale de \vec{R} s'écrit

$$R_y = \overrightarrow{R} \cdot \overrightarrow{e_y} = \underbrace{\overrightarrow{T} \cdot \overrightarrow{e_y}}_{T \sin \theta} + \underbrace{\overrightarrow{T'} \cdot \overrightarrow{e_y}}_{T' \sin \theta} + \underbrace{\overrightarrow{F} \cdot \overrightarrow{e_y}}_{-F} = (T' + T) \sin \theta - F$$

1.16 c) Résoudre l'équation vectorielle $\vec{R} = \vec{0}$, c'est résoudre le système d'équations suivant :

$$\left\{ \begin{array}{rcl} (T'-T)\cos\theta & = & 0 \\ (T'+T)\sin\theta - F & = & 0 \end{array} \right. \text{ soit } \left\{ \begin{array}{rcl} T' & = & T \\ T & = & \frac{F}{2\sin\theta} \end{array} \right.$$

Sachant que $F = 800 \,\mathrm{N}$ et $\theta = 20^{\circ}$, on obtient $T = 1{,}17 \,\mathrm{kN}$

1.17 Le principe fondamental de la dynamique impose $m\vec{g} + \vec{F} = m\vec{a}$. En projetant la relation précédente suivant la verticale descendante, on obtient mg - F = ma ce qui donne F = m(g - a) = 1,6 N.

.....

1.18 L'homme subit son poids $\vec{P} = m\vec{g}$ et la force de contact dû à l'ascenseur $-\vec{F}$ (principe des actions réciproques). Le principe fondamental de la dynamique donne $m\vec{g} - \vec{F} = m\vec{a}$. En projetant sur la verticale ascendante on obtient ma = -mg + F, soit $F = m(a + g) = 80 \times 10.8 = 864 \,\mathrm{N}$

1.19 a) Le principe fondamental de la dynamique donne $\vec{P} + \vec{f_n} + \vec{f_t} = m\vec{a}$ avec $\vec{a} = \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} \vec{e_t}$ ($\vec{e_t}$ est le vecteur unitaire orienté suivant le vecteur vitesse; c'est le vecteur tangent de la base de Frenet). Si l'on projette la relation suivant la normale $\vec{e_n}$ au support on aboutit à

$$\underbrace{\overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_{\rm n}}}_{P \cos(\pi - \alpha)} + \underbrace{\overrightarrow{f_{\rm n}} \cdot \overrightarrow{e_{\rm n}}}_{f_{\rm n}} + \underbrace{\overrightarrow{f_{\rm t}} \cdot \overrightarrow{e_{\rm n}}}_{0} = m \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} \ \underbrace{\overrightarrow{e_{\rm t}} \cdot \overrightarrow{e_{\rm n}}}_{0}$$

ce qui donne $f_n = -P\cos(\pi - \alpha) = P\cos\alpha$.

1.19 b) En projetant la relation fondamentale de la dynamique suivant la direction tangentielle au support on obtient

$$\underbrace{\overrightarrow{P} \cdot \overrightarrow{e_{t}}}_{P \cos(\pi/2 - \alpha)} + \underbrace{\overrightarrow{f_{n}} \cdot \overrightarrow{e_{t}}}_{0} + \underbrace{\overrightarrow{f_{t}} \cdot \overrightarrow{e_{t}}}_{-f_{t}} = m \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} \underbrace{\overrightarrow{e_{t}} \cdot \overrightarrow{e_{t}}}_{1}$$

c'est-à-dire $f_{\rm t} = -m \frac{{\rm d}v}{{\rm d}t} + P \sin \alpha$.

1.20 a) Le principe fondamental appliqué au bloc B_1 donne $2m\vec{g} + \vec{R} + \vec{T_1} = 2m\vec{a_1}$. Projetons cette relation suivant le sens du mouvement :

$$2m\underbrace{\overrightarrow{g}\cdot\overrightarrow{e_x}}_0 + \underbrace{\overrightarrow{R}\cdot\overrightarrow{e_x}}_0 + \underbrace{\overrightarrow{T_1}\cdot\overrightarrow{e_x}}_{T_1} = 2m\underbrace{\overrightarrow{a_1}\cdot\overrightarrow{e_x}}_{a_1} \quad \text{soit} \quad a_1 = \frac{T_1}{2m}$$

1.20 b) Le principe fondamental appliqué au bloc B_2 donne $m\vec{g} + \vec{T_2} = m\vec{a_2}$. Projetons cette relation suivant le sens du mouvement :

$$m \underbrace{\overrightarrow{g} \cdot \overrightarrow{e_y}}_g + \underbrace{\overrightarrow{T_2} \cdot \overrightarrow{e_y}}_{-T_2} = m \underbrace{\overrightarrow{a_2} \cdot \overrightarrow{e_y}}_{a_2}$$
 soit $a_2 = g - \frac{T_2}{m}$

1.20 c) On a les relations :

$$a_1 = \frac{T_1}{2m} \tag{1}$$

$$a_{1} = \frac{T_{1}}{2m}$$

$$a_{2} = g - \frac{T_{2}}{m}$$
(2)

Multiplions la première relation par 2m, et la deuxième par m, puis additionnons les. On trouve $2ma_1 +$ $ma_2 = T_1 + mg - T_2$. Comme $a_1 = a_2$ et $T_1 = T_2$, on obtient $3ma_1 = mg$ soit $a_1 = a_2 = g/3$.

.....