

Mécanique

Numéro d'inventaire : 2015.8.5612

Type de document : travail d'élève

Période de création : 1er quart 20e siècle

Date de création : 1901

Matériaux et technique(s) : papier ligné, papier vergé, papier cartonné

Description : Cahier agrafé, couverture en papier cartonné orange, impression en noir, 1ère de couverture avec en haut à gauche la même signature manuscrite plusieurs fois, à droite le titre à l'encre noire, au centre une grande illustration représentant Du Guesclin avec son nom imprimé dessous. Réglure de petits carreaux, encre bleue, noire, rose.

Mesures : hauteur : 22 cm ; largeur : 17,4 cm

Notes : Cahier de cours de mécanique rationnelle: vecteurs et systèmes de vecteurs, compléments de cinématique, force vive.

Mots-clés : Mécanique (comprenant la dynamique des fluides)

Méca Statistique (2)

Introduction

Ch.1 ~ Vecteurs et systèmes de vecteurs. -

Définition: si le vecteur a une origine bien déterminée : vecteur fixe.

Si au contraire le pt d'application est arbitraire sur le support du vecteur : on dit que c'est un vecteur glissant. Enfin si le point d'application est tout à fait arbitraire, la grandeur la direction et le sens de ce vecteur étant bien déterminés, on dit que l'on a affaire à un vecteur libre: corps animé d'un mouvement de translation les points ayant au même instant même vitesse.

Somme finie d'vecteurs : c'est un vecteur libre.

Produit d'un vecteur par un nombre. Si deux vecteurs \vec{V} et $m\vec{V}$ sont portés par des droites parallèles, le rapport de leurs longueurs étant $|m|$ et le sens étant le même si $m > 0$, sens contraire si $m < 0$. $m = -1$: couple.

Vecteurs opposés.

Produit de vecteurs : les vecteurs sont considérés comme libres. Deux façons.

Scalaire $\vec{V}_1 \cdot \vec{V}_2$ le résultat du produit est un nombre

Vectoriel $\vec{V}_1 \wedge \vec{V}_2$ le résultat est un vecteur

Scalaire : $\vec{V}_1 \cdot \vec{V}_2 = V_1 \cdot V_2 \cos \theta$ θ est l'angle des vecteurs.

en maniant les vecteurs sur deux axes on a aussi le produit des normes algéb. multiplié par le cosinus de l'angle de l'arb. θ des axes.

$\vec{V}_1 \cdot \vec{V}_2 = \text{produit alg. de longs des vecteurs pas le prod. de l'autre en lui.}$

$$\text{Conséquence : si } \vec{V}_1 = \vec{V}_1^x + \vec{V}_1^y, \quad \text{le produit scalaire est distributif.}$$

$$V_1 \cdot V_2 = V_1^x \cdot V_2 + V_1^y \cdot V_2.$$

si les axes sont rect. les deux rts. ont le comp^t resp. $x_1, y_1, z_1, x_2, y_2, z_2$ la valeur du produit scalaire : $x_1 x_2 + y_1 y_2 + z_1 z_2$.

Le produit scal. est ind^t de l'ordre des facteurs.

Vectoriel : on ne peut le définir que si l'on connaît un sens \rightarrow de rotation. sa nature est \neq de ceux de nos partons. D'où la distinction entre vecteur polaire et axial.

Un vecteur polaire est un vecteur dont la dir. ne dépend pas du sens de rotation; le vecteur axial en dépend : telles sont les deux, le

en faisant la somme : $\sum_{o_i}^t = \sum_{o_i}^t + \sum_{o_i}^t \vec{w}_i$ où \vec{w}_i étant le résultant des forces en o_i . $\vec{o'g'} = \vec{og} + \sum_{o_i}^t \vec{w}_i$. (1)

car $\sum_{o_i}^t \vec{w}_i + \sum_{o_i}^t \vec{w}_i + \dots + \sum_{o_i}^t \vec{w}_i = \sum_{o_i}^t \vec{w}_i$ d'après le th de l'alignement.

Il faut donner une base pour démontrer que le résultant en o est le même que le résultant en o' , et la résultante \vec{v} en o , on a en o' le $\sum_{o_i}^t$, donné par (1).

Résonnance : si deux forces ont même résultant et même en un pt, ils ont même moment en tout pt de l'espace d'après la relation (1). Les deux forces sont alors dits équivalentes.

Propriété fondamentale : définition des opérations élémentaires.

(1) faire glisser un vecteur sur sa ligne d'action.

(2) remplacer plusieurs vecteurs ayant un pt d'application par leur résultante ou inversement et ce opérat. élém. ne modifient pas la résultante ni le mt. de sorte que deux forces tels que l'une passe par l'autre ont des opérat. élém. st équivalents. Résultat : deux forces sont eq's si et seulement si leurs résultantes sont égales.

Si deux forces T et T' formées par les vect. v_1, \dots, v_n et v'_1, \dots, v'_n . Je fais la somme T et par les opérat. élém. je passe à T' . J'ajoute à T les vecteurs de T' et les vecteurs opposés. $-v'_1, \dots, -v'_n$. Je considère maintenant l'ensemble $T + (-T')$ c'est un torque dont le résultant = 0, le mt est nul en tout pt. on peut remplacer tous ces vecteurs par l'alignement, par les opérations élémentaires, \vec{w}_1 et $-\vec{w}_1$ car leur résultant = 0; donc + le mt/à l'origine de \vec{w}_1 de l'autre vecteur $-\vec{w}_1$ est nul, sc ce deuxième vect. est fondé sur le premier; sc on peut leur donner le même pt d'application. Et la différence des deux résultants = 0. Il nous reste donc bien T' .

De ce démontage, la résultante et le moment obtenu en un pt sont individualisables, c'est à dire que toutes les forces équivalentes ont le même résultant et le même moment. et l'équivalence se manifeste dans la dynamique du corps solide, forces égales jouent le même rôle. Soit \vec{OG} et \vec{OB} s'appellent él't de réduction du torseur au pt o .

Cas Particuliers: 1) vecteur unique \vec{v}_j $\vec{OG} = \vec{v}_j$ et est \perp à \vec{OG} .

Sur t soit le fr qui a un torseur donne une résultante \vec{l} au mt résultant en un point o , on pourra trouver un vect. unique = à la résultante et donc le moment \vec{OG} . Soit le vecteur unique que l'on soit contraint en un pt autre que l'origine \vec{OG} sera \perp à \vec{v} .

2) couple. $\vec{v} = 0$ et un certain moment \vec{OG} ; en un autre pt o' on a le même moment : $\vec{o'g'} = \vec{OG}$. indépendant du pt choisi.

Sur t soit un torseur gagné dont la résultante = 0. Il est soit formé de 2 vect. constituant un couple. Soit en effet \vec{OG} l'un des vecteurs du couple appliqué en o et à \vec{OG} , l'autre est connue de grandeur et/ou pt o. Il est ainsi pris moment \vec{OG} .

Quand $\vec{v} = 0$ le torseur équivaut à un couple.



Les vecteurs du couple sont indéterminés, mais l'un d'eux étant donné, l'autre est défini par la grandeur direction et sens. (voir dessin): les vecteurs sont sur un plan que l'on appelle plan de l'action, leur axe d'action est orthogonale à ce plan. La distance de ce plan d'action est l'abscisse I de ces vecteurs, on ait $I.d = \theta$ et le sens des vecteurs doit être tel que le sens de rotation du couple soit \rightarrow autour de $O\vec{G}$. (voir 5e figure).

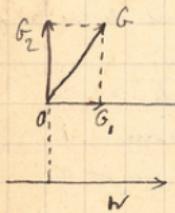
$$g) \vec{r} = 0 \quad \vec{O}\vec{G} = 0 \quad \text{torseur égal à } 0.$$

Cas Général: soit un torseur réduit en 0, $\vec{O}\vec{V}$ et $\vec{O}\vec{B}$ les éléments de réduction, on peut le remplacer par un vecteur et un couple.

le vecteur \vec{V} en 0 et le couple dont arête pour m^o le vect. $\vec{O}\vec{B}$.

Construction le formule (1) Sonnant le M^o_0 connu le M^o_s devient nul. Si calculs le m^o_0 je remplis $\vec{O}\vec{B}'$ tel que moment du couple $\vec{O}\vec{B}' = \vec{O}\vec{G}$, et le m^o_s de la résultante $\vec{O}\vec{V}$.

Parmi les réductions possibles d'un torseur à un vecteur et un couple, il en est de particulièrement intéressantes: Projeter $\vec{O}\vec{G}$ en $O\vec{G}_1$ sur $\vec{O}\vec{V}$ je puis décompos. $\vec{O}\vec{G}$ en deux vecteurs $\vec{O}\vec{G}_1, \vec{O}\vec{G}_2$, ce qui donne $\vec{O}\vec{V}$. Je puis trouver un vecteur unique \vec{W} , égal à \vec{V} et dont le m^o est $\vec{O}\vec{G}_2$ le système est égal à ce vecteur \vec{W} et à un couple de $m^o \vec{O}\vec{G}_1$ (\parallel à \vec{W}).



On peut se remplacer le torseur par un vecteur unique convenablement placé égal à la résultante, et un couple de m^o à la direction de la résultante. Cela n'est possible que d'une manière.

Le support de \vec{W} s'appelle l'axe central du torseur. Il est caractérisé par la propriété suivante: prenons le m^o du système en un pt A de l'axe central, le m^o_A est $A\vec{G}_1$, en un pt non sur l'axe central le m^o résultant n'est pas \parallel à l'axe central, donc l'axe central est le lieu des pts tels que le m^o résultant par rapport à ces pts soit min. direction que l'axe central pas à du torseur.

Il n'y a pas d'axe central dans le cas d'un couple.

Analyste et l'axe red. et un torseur de résultante $\vec{O}\vec{G} (X Y Z)$ et de m^o résultant à l'origine $O\vec{G} (L M N)$, l'axe central est tel que

$$\frac{L - (bZ - cY)}{X} = \frac{M - (cX - aZ)}{Y} = \frac{N - (aY - bX)}{Z}. \quad (2)$$

car le m^o , de conseq (abc) vaut $\begin{cases} L' = L - (bZ - cY) \\ M' = M - (cX - aZ) \\ N' = N - (aY - bX) \end{cases}$

les const. connues sont abc dans (2).

Dans le cas d'un vecteur unique l'axe central est le pt qui porte ce vecteur, $O\vec{G}$, disparaît.

Caso. 2. Projeter $\vec{O}\vec{G}$ sur la résultante, on a un vecteur $\vec{O}\vec{G}'$ de longueur égale au m^o de la position de 0, évidemment car c'est le m^o du couple obtenu en