Zeitschrift: L'Enseignement Mathématique

Herausgeber: Commission Internationale de l'Enseignement Mathématique

Band: 27 (1928)

Heft: 1: L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE

Artikel: ROTATIONNEL ET FORMULE DE STOKES

Autor: Bouligand, Georges / Roussel, Andrè

Kapitel: 7. Le théorème flux-divergence.

DOI: https://doi.org/10.5169/seals-21866

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. Mehr erfahren

Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. En savoir plus

Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. Find out more

Download PDF: 30.11.2025

ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, https://www.e-periodica.ch

d'où:

$$f(M) = g(P) \frac{d\omega_{P}}{d\omega_{M}} = g[\mathcal{E}(M)]J(M)$$
.

Le fait que la limite J (M) est valable indépendamment de la forme des éléments de volume nous dispense d'insister sur la démonstration de la formule (4).

7. Le théorème flux-divergence.

Revenons aux champs vectoriels, ou, ce qui est équivalent, aux transformations infinitésimales. Nos hypothèses seront ici les suivantes:

- a_1) Le champ est défini et continu dans une certaine région \mathcal{R}^1 .
- c_1) Soit M un point fixe intérieur à \mathcal{R} , décrivons une sphère de centre M, de volume v et soit φ le flux du champ sortant de cette sphère. Le rapport $\frac{\varphi}{v}$ tend vers une limite quand v tend vers zéro: cette limite peut s'appeler divergence sphérique centrée.
- d_1) $\frac{\varphi}{v}$ reste inférieur à un nombre fixe, cette limitation s'appliquant nécessairement à la divergence.
 - e₁) La divergence est une fonction continue de M.

Nous avons présenté ces hypothèses en les faisant correspondre très exactement aux hypothèses admises dans la démonstration de (3). Seulement ici, l'hypothèse b_1) disparaît: elle est remplie ipso-facto en vertu de la continuité du champ vectoriel.

L'hypothèse b) consistait en effet à exprimer qu'un volume sphérique correspond effectivement à un volume; l'hypothèse b_1) consistera donc en ce que, notre champ étant regardé comme un champ de vitesses, le volume du fluide contenu dans une sphère à l'instant t admet une dérivée par rapport à t. Or, cette dérivée est justement le flux du champ sortant de la sphère.

Soit donc le champ vectoriel V(M) satisfaisant aux hypothèses précédentes. Soit un volume Ω intérieur à la région $\mathcal R$ et limité par une ou plusieurs surfaces, possédant chacune un champ continu de normales, et dont l'ensemble sera désigné par Σ .

 $^{^1}$ Nous verrons un peu plus loin que l'hypothèse b_i) qu'on déduirait de b) est remplie ipso facto.

La masse du fluide qui occupe Ω à l'instant t a pour volume une certaine fonction du temps. Le théorème de variation du volume exprimé par la formule (3) nous apprend que cette fonction du temps a pour dérivée:

$$\frac{d\Omega}{dt} = \int_{\Omega} \operatorname{div} \vec{\mathbf{V}} d\omega .$$

D'autre part, on a également :

$$\frac{d\Omega}{dt} = \int\limits_{\Sigma} \vec{\mathbf{V}} \cdot \vec{\mathbf{v}} \, d\sigma$$

désignant le vecteur unité de la normale extérieure en un point de Σ. D'où le théorème flux divergence

$$\int_{\Omega} \operatorname{div} \vec{v} \, d\omega = \int_{\Sigma} \vec{V} \cdot \vec{v} \, d\sigma . \tag{5}$$

En réalité, en conservant les mêmes hypothèses sur Σ , on pourrait montrer (a la base des résultats signalés sans démonstration au n° 5) que cette formule est valable dans des conditions beaucoup plus générales: il suffit de supposer l'existence et la sommabilité de div. \widetilde{V} .

8. Application.

Il est clair que tout ce que nous venons de dire dans le cas de l'espace à 3 dimensions s'applique, avec des modifications évidentes au cas où les vecteurs considérés appartiennent tous au même plan. Le jacobien sphérique centré par exemple, sera remplacé par un jacobien circulaire centré, et nous aurons la relation:

$$\int_{S} \operatorname{div} \vec{\mathbf{V}} \cdot d\sigma = \int_{C} \vec{\mathbf{V}} \cdot \vec{\mathbf{v}} ds \tag{6}$$

C étant une courbe fermée à tangente continue sans point double, $\vec{\nu}$ la normale extérieure, $d\sigma$ l'élément d'aire.

Soit alors P(x, y), Q(x, y) deux fonctions données, \overline{V} le vecteur de composantes Q et -P; il est clair que l'on a:

$$\int_{C} P dx + Q dy = \int_{C} \vec{V} \cdot \vec{v} ds .$$