Zeitschrift: L'Enseignement Mathématique

Herausgeber: Commission Internationale de l'Enseignement Mathématique

Band: 3 (1957)

Heft: 1: L'ENSEIGNEMENT MATHÉMATIQUE

Artikel: SUR LES FORMULES D'INTÉGRATION DE L'ANALYSE

VECTORIELLE

Autor: Kervaire, Michel A.

Kapitel: 1. Introduction.

DOI: https://doi.org/10.5169/seals-33741

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: 28.11.2025

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

SUR LES FORMULES D'INTÉGRATION DE L'ANALYSE VECTORIELLE

PAR

Michel A. Kervaire, Boston

1. Introduction 1.

Le but du présent article est de préciser les démonstrations (et l'énoncé) des formules d'intégration de l'analyse vectorielle. Il s'agit essentiellement des formules

$$\int_{\mathbf{V}} \nabla \cdot \mathbf{F} d\mathbf{V} = \oint_{\mathbf{S}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S}$$
 (1.1)

et

$$\int_{\mathbf{S}} \nabla \times \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \oint_{\mathbf{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$
 (1.2)

dites théorèmes d'Ostrogradski (ou de Gauss) et de Stokes respectivement (**F**, champ vectoriel dans l'espace tri-dimensionnel).

Dans les manuels d'analyse vectorielle (cf. G. Juvet, par exemple), on regarde souvent (1.1), ainsi que les formules

$$\int\limits_{\mathbf{V}} \nabla f d\mathbf{V} = \oint\limits_{\mathbf{S}} f d\mathbf{S} \quad \text{(Th\'eor\'eme du gradient)}, \qquad (1.1')$$

$$\int\limits_{\mathbf{V}} \mathbf{\nabla} \times \mathbf{F} d\mathbf{V} = \int\limits_{\mathbf{S}} d\mathbf{S} \times \mathbf{F}$$
 (Théorème du rotationnel), (1.1")

¹ Cette introduction a été rédigée en collaboration avec A. Mercier. Pendant la rédaction de l'article l'auteur avait un contrat avec la National Science Foundation.

comme presque triviales, parce qu'elles s'obtiennent assez rapidement à partir d'une définition de l'opérateur ∇ qui serait

$$abla \ldots = \lim_{V=0} \frac{\oint d\mathbf{S} \ldots}{V} ...$$

La formule (1.2), ainsi que

$$\int_{\mathbf{S}} (d\mathbf{S} \times \nabla) \times \mathbf{F} = \oint_{\mathbf{C}} d\mathbf{r} \times \mathbf{F} \quad \text{(Th\'eor\`eme anonyme dû à G. Juvet 2),} \quad (1.2')$$

sont alors démontrées avec plus ou moins de rigueur en regardant S comme la figure limite d'un volume d'épaisseur tendant vers zéro, dont la surface latérale finit par s'identifier à une ligne.

Outre que la légitimation de ces démonstrations nécessite (même dans le cas des formules « triviales ») un recours assez fastidieux au « formalisme des epsilons », il n'est guère satisfaisant de voir énoncer et démontrer des théorèmes où interviennent les notions de volume, bord d'un volume, bord d'une surface, sans que ces notions aient été définies. Cette lacune devient la source d'anomalies dès que l'on considère des surfaces pour lesquelles la notion intuitive de bord est douteuse. C'est ce qui se produit si l'on cherche à appliquer, par exemple, la formule de Stokes au ruban de Möbius ³. Dans cet exemple (voir fig. 1), si C désigne la courbe qui « borde » le ruban et S le ruban luimême, il est inexact que

$$\oint_{\mathbf{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$
 et $\int_{\mathbf{S}} \nabla \times \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S}$

soient égales (en fait, il y a déjà ambiguité sur le signe des intégrales en question).

² Cf. A. Mercier, Expression des équations de l'électromagnétisme au moyen des nombres de Clifford. Archives des S. phys. et nat., Genève, 17, p. 305, 1935.

³ On pourra objecter que dans la démonstration du théorème de Stokes (telle qu'elle est donnée par G. Juvet, par exemple) on suppose qu'il est possible d'étendre par continuité et de manière cohérente l'orientation de la normale à la surface, ce qui n'est pas le cas pour le ruban de Möbius. Il est facile de construire une surface orientable de « bord intuitif » C, disons, dont le bord algébrique (correct) est 2C (par exemple) et pour laquelle la formule de Stokes intuitive est donc en défaut. (Prendre la région de la surface de Riemann de $w=z^{\frac{1}{2}}$ limitée par $\frac{1}{2} \le |z| \le 1$ et coller le long de $z = \frac{1}{2}$, 1 les bords des deux déterminations.)

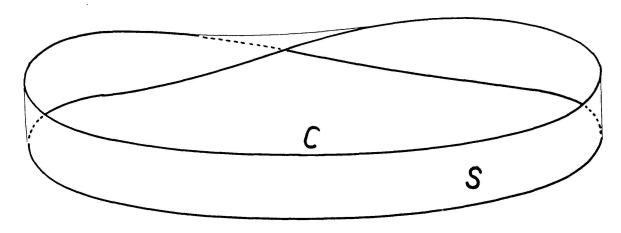


Fig. 1.

Dans ce qui suit nous démontrerons deux des formules rappelées, l'une de type trivial (1.1), l'autre de type non trivial (1.2), à l'aide d'une méthode qui évite les difficultés mentionnées. On verra par là aussi qu'il n'y a pas de différence réelle entre formules triviales et non triviales. Pour développer la méthode, nous devrons emprunter des notions aux théories algébriques plus avancées de l'intégration, en particulier celles de courbes, surfaces et volumes et de leurs bords en tant que cas particuliers de notions appartenant à la topologie algébrique. Toutefois nous nous restreindrons à un exposé assez élémentaire pour être accessible à l'étudiant d'un cours moyen sur le calcul vectoriel.

Nous nous limitons aux démonstrations de (1.1) et (1.2) car (1.1') et (1.1'') découlent immédiatement de (1.1): Pour tout vecteur constant \mathbf{a} , on a

$$\mathbf{a} \cdot \int\limits_{\mathbf{V}} \nabla f d\mathbf{V} = \int\limits_{\mathbf{V}} \nabla \cdot (f\mathbf{a}) \ d\mathbf{V} = \oint\limits_{\mathbf{S}} f\mathbf{a} \cdot d\mathbf{S} = \mathbf{a} \cdot \oint\limits_{\mathbf{S}} f d\mathbf{S}, \text{ d'où } (1.1')$$

(remarque similaire pour (1.1")). De manière analogue, (1.2') découle de (1.2):

$$\mathbf{a} \cdot \oint_{\mathbf{C}} d\mathbf{r} \times \mathbf{F} = \oint_{\mathbf{C}} d\mathbf{r} \cdot \mathbf{F} \times \mathbf{a} = \int_{\mathbf{S}} d\mathbf{S} \cdot \nabla \times (\mathbf{F} \times \mathbf{a}), \text{ d'après (1.2),}$$
$$= \int_{\mathbf{S}} d\mathbf{S} \times \nabla \cdot \mathbf{F} \times \mathbf{a} = \int_{\mathbf{S}} (d\mathbf{S} \times \nabla) \times \mathbf{F} \cdot \mathbf{a}$$

où a désigne un vecteur constant quelconque.

L'auteur tient à souligner qu'il ne prétend à aucune originalité dans le présent article. L'idée des démonstrations présentées est bien connue en théorie des variétés différentiables; on la trouve également mentionnée brièvement dans la « Vorlesung von Prof. Dr. W. Pauli: Elektrodynamik », VMP, 1949, page 5. L'intention de cette publication est de montrer que l'adaptation de ces démonstrations au niveau élémentaire ne fait pas de difficulté et qu'il serait par suite souhaitable de les voir s'introduire dans les cours d'analyse vectorielle.

2. Préliminaires.

Nous utiliserons les formules du calcul vectoriel sans référence explicite. Citons cependant

$$\mathbf{a_1} \times \mathbf{a_2} \cdot \mathbf{b_1} \times \mathbf{b_2} = d\acute{e}t \left(\mathbf{a_i} \cdot \mathbf{b_i} \right) , \qquad (2.1)$$

où x désigne le produit vectoriel et . le produit scalaire.

De l'analyse vectorielle, on utilisera la forme que prend la formule de dérivation des fonctions composées: Si f est une fonction de x_1 , x_2 , x_3 et que ces variables soient elles-mêmes des fonctions de u et v (par exemple), les dérivées partielles (si elles existent) de la fonction f(u, v) qui prend en (u, v) la valeur de la fonction f au point x_1 (u, v), x_2 (u, v), x_3 (u, v) sont données par

$$f_u = \nabla f \cdot \mathbf{r}_u , \qquad f_v = \nabla f \cdot \mathbf{r}_v , \qquad (2.2)$$

où $\mathbf{r} = \{x_1, x_2, x_3\}$, les lettres u et v en indice indiquant la dérivation partielle. On aura, en outre, besoin de la formule

$$\nabla \times f \mathbf{a} = \nabla f \times \mathbf{a}$$
 (a, vecteur constant). (2.3)

3. Courbes, surfaces, volumes (définitions).

Dans la suite, un morceau de courbe sera une fonction $\mathbf{r}(t)$ définie pour $0 \le t \le 1$ qui fait correspondre à toute valeur de t dans cet intervalle un vecteur de l'espace noté $\mathbf{r}(t)$. On exige, en outre, que $\mathbf{r}(t)$ possède au moins une dérivée première continue. Si l'on appelle application une fonction définie continue pour