

# Délicate Demi-Dérivée !

François Dubois\*

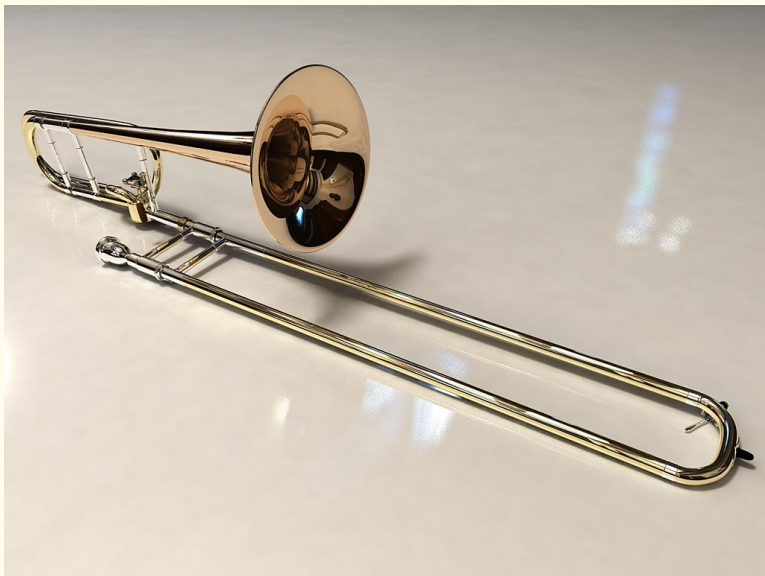
**Kafemath en ligne**  
**jeudi 10 juin 2021**

---

\* créateur du Kafemath.

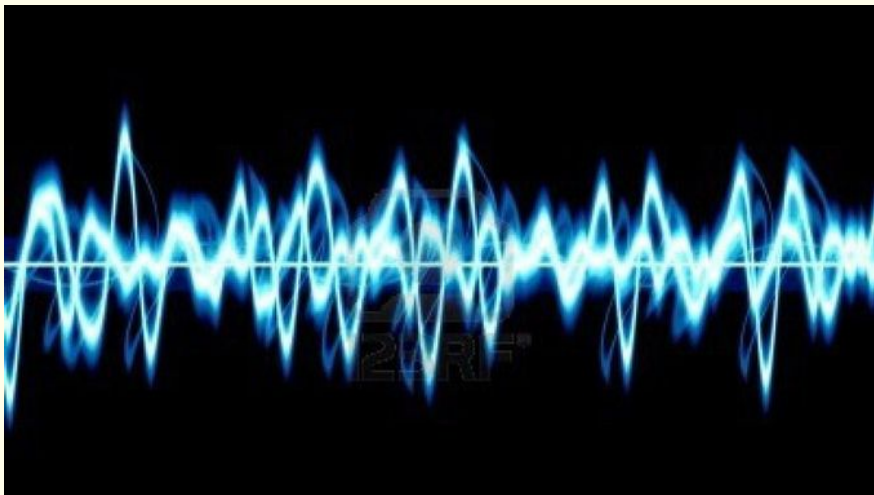
vive la musique !

2



wikipedia

# onde acoustique



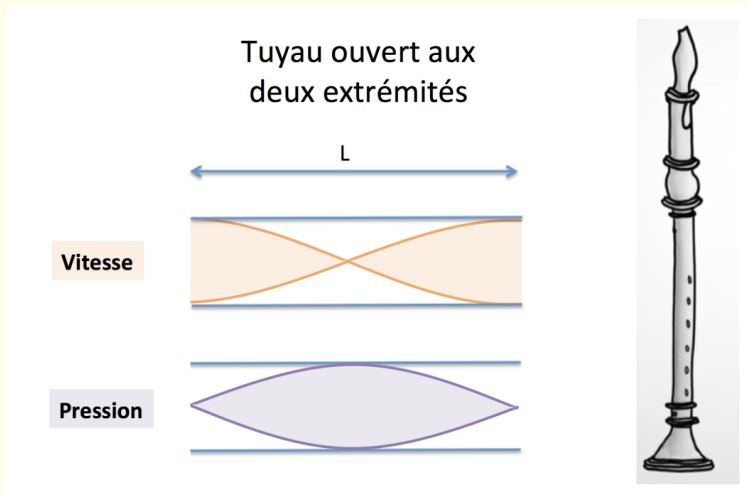
# physique de l'onde acoustique



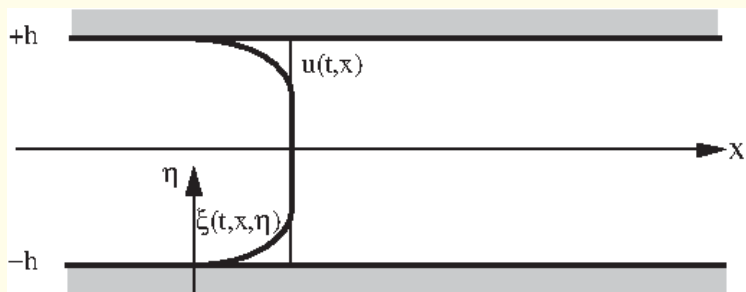
youtube

## modélisation physique de l'onde acoustique

5



## modélisation mathématique précise de l'onde acoustique 6

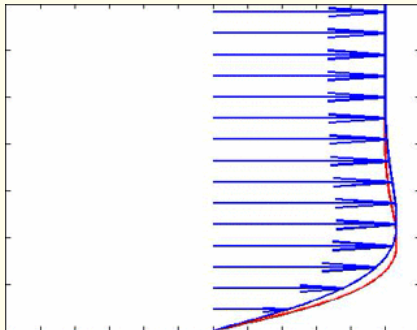


Régis Msallam et FD, Ircam, 2000

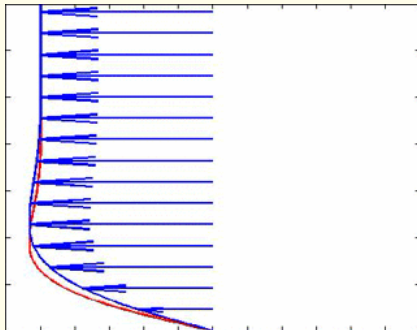
fluide dans le tuyau : pression et vitesse

fluide au bord du tuyau : effets de couche limite

# couche limite acoustique

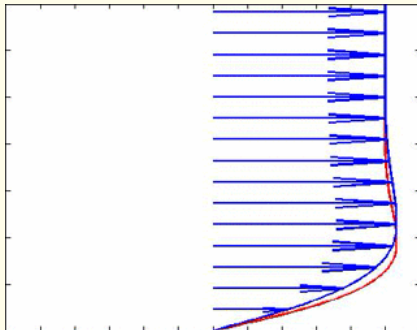


# couche limite acoustique



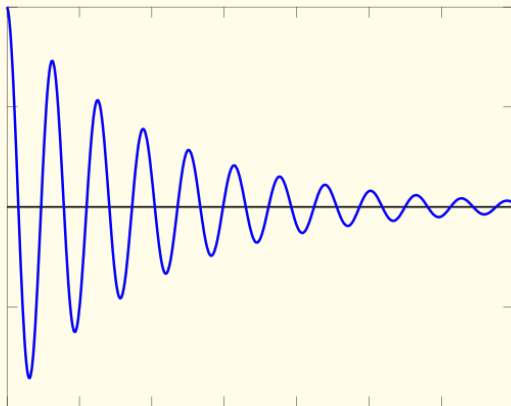


# couche limite acoustique



## effets dissipatifs dans la couche limite

10



wikipedia

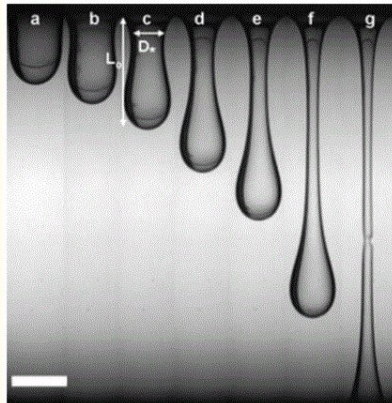
atténuation du son

l'énergie de l'onde décroît au cours de la propagation

un opérateur d'ordre un demi émerge du modèle précédent

# matériaux visco-élastiques

11



Philippe Lauret, Flickr

Tabuteau *et al.*, 2011

matériau visqueux (miel !) : résiste à un cisaillement

matériau élastique : se déforme lorsqu'il est contraint, puis  
retourne à son état d'origine une fois la contrainte relevée

ballon, matelas, amortisseur, ...

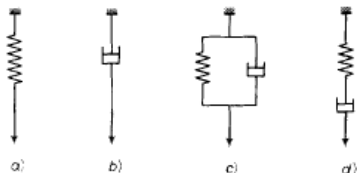


Fig. 1. - The elements of the mechanical models: a) HOOKE, b) NEWTON, c) VOIGT, d) MAXWELL.

LINEAR MODELS OF DISSIPATION IN ANELASTIC SOLIDS

173

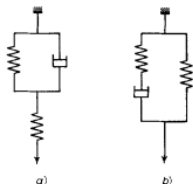


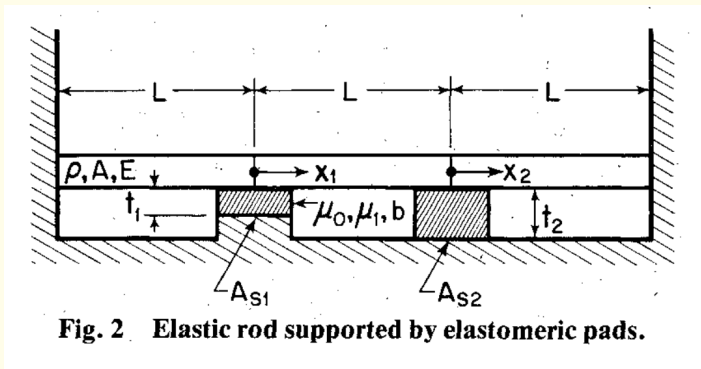
Fig. 4. - The « canonic » representations of the Zener model (S.L.S.).

Michele Caputo et Francesco Mainardi

Linear Models of Dissipation in Anelastic Solids, 1971

## modélisation des matériaux visco-élastiques

13



Ronald Bagley et Peter Torvik

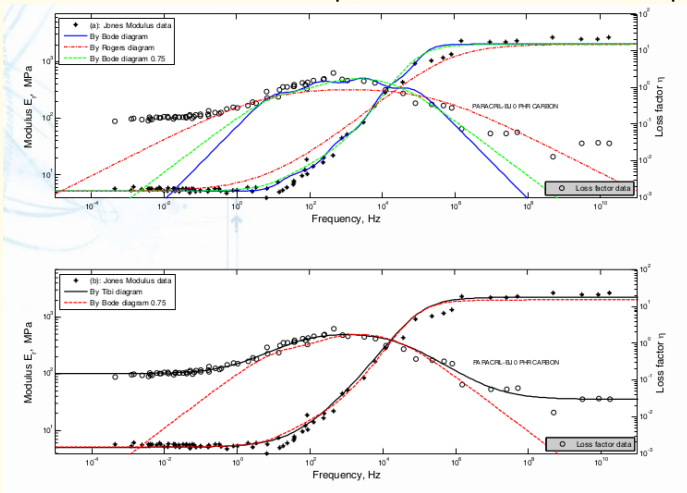
Fractional calculus - A different approach

to the analysis of viscoelastically damped structures, 1983

# modélisation des matériaux visco-élastiques

14

L'emploi de dérivées d'ordre fractionnaire permet de retrouver la valeur de données mécaniques mesurables avec des expériences



Yvon Chevalier et Tibi Beda, SupMeca, Saint-Ouen  
CNAM Paris, novembre 2006

## quel sens donner à la demi-dérivée ?

15

- Un demi

1

nombre  $x$  tel que  $x+x=1$ .

Un tiers? nombre  $x$  tel que  $x+x+x=1$  ...

- Racine de deux.

nombre  $x > 0$  tel que  $x^2 = 2$        $\sqrt{2} > 0$  satisfait  $\bar{a}(\sqrt{2})^2 = 2$   
 on a  $1 < x < 2$  car  $1^2 < x^2 = 2 < 2^2 = 4$ .

\* première approximation  $x_1 = 1$ .

\* seconde approximation  $x_2 = 1 + \varepsilon$ .

$$x_2^2 = (1 + \varepsilon)^2 = 1 + 2\varepsilon + \varepsilon^2 = 1 + 2\varepsilon(1 + \varepsilon/2).$$

$\varepsilon > 0$  est petit; je le néglige devant 1;  $x_2^2 \approx 1 + 2\varepsilon$

on écrit que  $1 + 2\varepsilon = 2$  d'où  $\varepsilon = \frac{1}{2}$  et  $x_2 = \frac{3}{2}$ .

\* troisième approximation  $x_3 = x_2 + \varepsilon$  (une autre  $\varepsilon$ !)

$$x_3^2 \approx x_2^2 + 2\varepsilon x_2 = 2 \text{ et } \varepsilon = \frac{1}{2x_2} (2 - x_2^2) = \frac{1}{3} (2 - \frac{9}{4}) = -\frac{1}{12}$$

$$x_3 = \frac{3}{2} - \frac{1}{12} = \frac{17}{12} \approx 1,4166..$$

\* et ainsi de suite! avec un grand Merci à Isaac Newton!

## sur la route de la demi-dérivée...

16

• Racine de  $(1+x)$ ,  $x$  petit. 2

on cherche un "polynôme infini"  $p(x)$ , une série, tel que

$$p(x) \times p(x) = 1+x. \quad p(x) = 1 + ax + bx^2 + \dots$$

\* on recommence le calcul de proche en proche

$$(1+ax+O(x^2))(1+ax+O(x^2)) = 1+2ax+O(x^2)$$

soyons égal à  $1+x$ . Donc  $a = \frac{1}{2}$ . Edmund Landau (1877-1938)

$$* (1 + \frac{1}{2}x + bx^2 + O(x^3))(1 + \frac{1}{2}x + bx^2 + O(x^3))$$

$$= 1+x + (2b + \frac{1}{4})x^2 + O(x^3) \quad \text{Donc } 2b + \frac{1}{4} = 0$$

\* etc !

$$\sqrt{1+x} = 1 + \frac{x}{2} - \frac{x^2}{8} + \dots \quad \text{avec } x \text{ petit.}$$

• Racine de  $(1-x)$ ,  $x$  petit.

faible! on change  $x$  en  $-x$ :  $\sqrt{1-x} = 1 - \frac{x}{2} - \frac{x^2}{8} + \dots$

• Racine de  $(I-\delta)$ ,  $\delta$  opérateur "petit"

$I$ : opérateur "identité"

$$(I+A)^2 = I-\delta; \quad \text{le même calcul fonctionne!}$$

$$(I+A)_0 (I+A)$$

$$A = -\frac{1}{2}\delta - \frac{1}{8}\delta^2 + \dots$$



on tient quelque chose !

17

- Approximation de la dérivée par différences finies.

3

$$\frac{df}{dx} = \lim_{h \rightarrow 0} \left[ \frac{1}{h} (f(x+h) - f(x)) \right] \quad \left( \frac{\text{zéro}}{\text{zéro}} \right)$$

$f(x+h) = (\delta_h f)(x)$  décalage de  $f$  d'une valeur  $h$ .

$$\frac{d}{dx} f \approx \left( \frac{1}{h} (\delta_h - I) f \right)(x) ; \quad \frac{d}{dx} \approx \frac{1}{h} (\delta_h - I)$$

on y arr presque!  $\frac{df}{dx} = \lim_{h \rightarrow 0} \left[ \frac{1}{h} (f(x) - f(x-h)) \right]$

$$f(x-h) = (\delta_{-h} f)(x) ; \quad \frac{d}{dx} \approx \frac{1}{h} (I - \delta_{-h})$$

- Dérivée d'ordre un. demi "à h près".

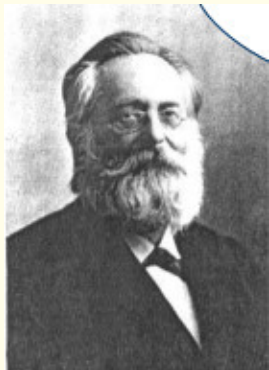
$$D^{\frac{1}{2}} \circ D^{\frac{1}{2}} = \frac{d}{dx}$$

$$D^{\frac{1}{2}} \circ D^{\frac{1}{2}} = \frac{1}{h} (I - \delta_{-h})$$

réponse à la page précédente :  $D^{\frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{h}} \left( I - \frac{1}{2} \delta_{-h} - \frac{1}{8} \delta_{-h}^2 + \dots \right)$

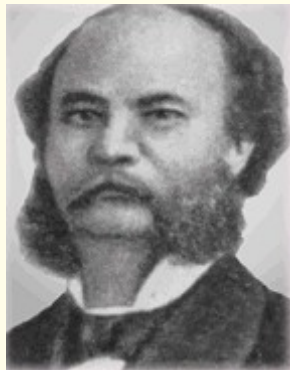
approximation de la dérivée d'ordre  $\frac{1}{2}$  que je cherche à définir!

# Grünwald (1867) et Letnikov (1868)



Anton Grünwald (1838-1920)

Podlubny (2002)

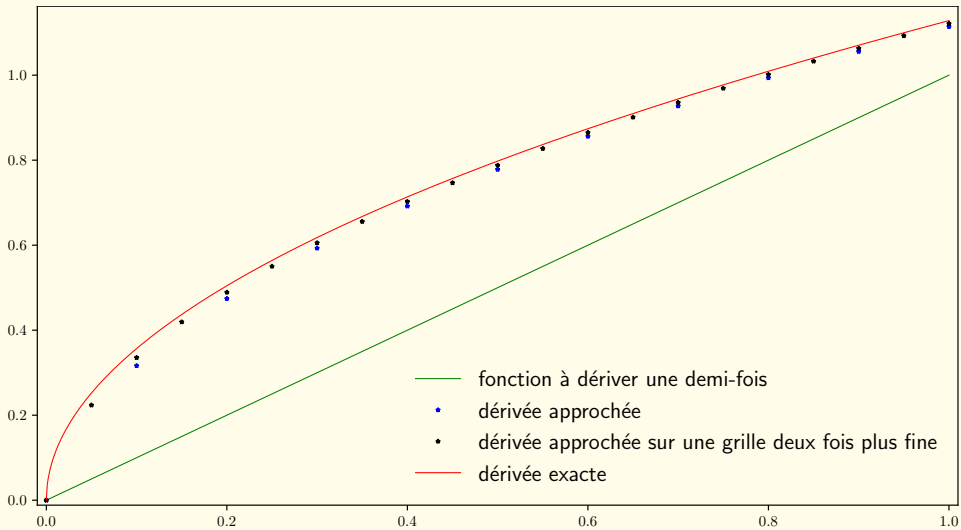


Aleksey Letnikov (1837-1888)

wikipedia

## on teste ce schéma pour une fonction très simple

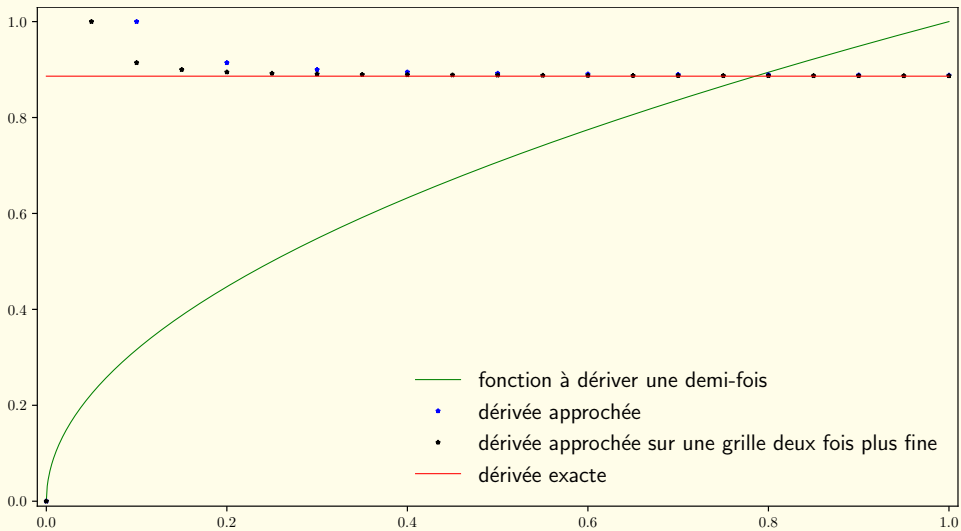
19



$$f(t) = t$$

$$(D^{1/2}f)(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \sqrt{t}$$

# on teste ce schéma pour une autre fonction très simple 20



$$f(t) = \sqrt{t}$$

$$(D^{1/2}f)(t) = \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

# Riemann et Liouville



Bernhard Riemann (1826-1866)



Joseph Liouville (1809-1882)

## Riemann (1847) et Liouville (1832)

22

## XIX.

## Versuch einer allgemeinen Auffassung der Integration und Differentiation.\*)

In dem folgenden Aufsatz ist der Versuch gemacht, ein Verfahren aufzustellen, mittelst dessen man aus einer gegebenen Function einer Veränderlichen eine andere Function derselben Veränderlichen ableiten könne, deren Abhängigkeit von jener ursprünglichen sich durch eine Zahl ausdrücken lässt und die für den Fall, dass diese Zahl eine ganze positive, negative oder null ist, bezüglich mit den Differentialquotienten, Integralen und der ursprünglichen Function übereinstimmt. Die Resultate der Differential- und Integral-Rechnung werden zwar als Grundlage hier vorausgesetzt, aber nicht in der Weise, dass diejenigen derselben, die für alle Differentiale und Integrale, deren Ordnung durch eine ganze Zahl ausgedrückt wird, gelten, auch auf die gebrochenen Ordnungen ausgedehnt würden; sondern sie sollen nur einerseits zur Begründung des oben angedeuteten Verfahrens benutzt werden und andererseits als Wegweiser dienen dasselbe zu finden.

Zu diesem letzteren Zwecke wollen wir einmal die Reihe der Differentialquotienten etwas näher betrachten. Es ist klar dass man hiebei nicht von der gewöhnlichen Definition derselben ausgehen kann, die sich auf ihr recurrentes Bildungsgesetz gründet, da man ja durch dasselbe unmöglich auf andere Glieder der Reihe, als auf solche, die ganzen Indices entsprechen, gelangen kann; man muss sich also nach einer independenten Bestimmung derselben umsehen. Ein Mittel dazu

\*) Diese Abhandlung trägt im Manuscript das Datum 14. Jan. 1847, und stammt also aus Riemanns Studienzeit. Riemann dachte ohne Zweifel nicht an ihre Veröffentlichung, auch stützt sich die Betrachtung auf Grundlagen, deren Haltbarkeit er in späteren Jahren nicht mehr anerkannt haben würde. Immerhin ist die Arbeit für Riemanns Entwicklungsgang charakteristisch, und die Resultate sind bemerkenswerth genug, um die Aufnahme in diese Sammlung zu rechtfertigen.

## MÉMOIRE

*Sur le Calcul des Différentielles à Indices quelconques;*

PAR. JOSEPH LIOUVILLE.

[1] La première idée du calcul des différentielles à indices quelconques appartient à Leibnitz. Euler ensuite a écrit sur ce sujet quelques pages que M. Lacroix rappelle dans son grand traité de calcul différentiel. On trouve également trois ou quatre lignes qui s'y rapportent dans l'ouvrage de Laplace sur les probabilités. Fourier enfin, dans sa théorie analytique de la chaleur, indique une formule générale qu'il regarde comme propre à transformer en intégrales définies doubles les différentielles à indices quelconques. Mais les géomètres que je viens de citer ne se sont occupés de cette matière qu'en passant, et n'en ont point approfondi la théorie. Le peu qu'ils en ont dit, très-précieux sans doute, est loin d'être exempt d'une certaine obscurité : on n'y trouve pas, ce me semble, une définition explicite et commode des différentielles à indices quelconques, et l'on y voit encore moins à quoi ces différentielles peuvent servir.

Lorsqu'on arrive au calcul différentiel par la méthode géométrique de Leibnitz, ou par la méthode mécanique des fluxions; lorsqu'on fait dériver ce calcul de celui des différences à la manière de Laplace, ou de la théorie des fonctions distributives, ainsi que le veut M. Servois; dans tous ces cas, dis-je, et même en suivant la route plus générale et plus étendue des fonctions dérivées de Lagrange, on n'a pas une idée distincte des différentielles et des dérivées à indices fractionnaires. Voilà

## intégrer est toujours plus facile que dériver

23

• Dualiser...

$$D^{1/2} \text{ tel que } D^{1/2} \circ D^{1/2} = \frac{d}{dx} ? \quad D \equiv \frac{d}{dx}$$

chercher d'abord  $I^{1/2}$  tel que  $I^{1/2} \circ I^{1/2} \equiv I^{-1}$

$$(I^{-1} f)(x) = \int_0^x f(t) dt$$

\* théorème fondamental de l'analyse  $\frac{d}{dx} \int_0^x f(t) dt = f(x)$

$$D I^{-1} f = f$$

$$D \circ I^{-1} = I$$

$\left\{ \begin{array}{l} I: \text{identité} \\ I^{-1}: \text{intégration} \end{array} \right.$

\* attention :  $D$  et  $I^{-1}$  ne commutent pas tout à fait!

$$\int_0^x \frac{df}{dt} dt = f(x) - f(0).$$

$$(I^{-1} D f)(x) = f(x) - f(0).$$

$$I^{-1} D f = I f - \langle \delta, f \rangle$$

$$(I f)(x) \underbrace{\langle \delta, f \rangle}_{\text{Dirac}}.$$

$$I^{-1} D = I - \delta$$

## rechercher une intégrale d'ordre un-demi

24

- Intégrale d'ordre un-demi

2

outil pas tout à fait élémentaire : transformation de Fourier

$$(\mathcal{F}f)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-ixt} dt \equiv \hat{f}(x).$$

théorème de réciproité de Fourier:

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\xi) e^{i\xi x} d\xi.$$

\* on dérive sous le signe d'intégration :

$$(\mathcal{D}f)(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} i\xi \hat{f}(\xi) e^{i\xi x} d\xi$$

$$\text{c'est à dire } (\mathcal{F} \mathcal{D}f)(\xi) = (i\xi) \mathcal{F}f(\xi)$$

\* multiplier les transformées de Fourier revient à faire une convolution

$$(K * f)(x) \equiv \int_{-\infty}^{\infty} K(x-y) f(y) dy.$$

$$\mathcal{F}(K * f) = (\mathcal{F}K)(\mathcal{F}f).$$



## intégrale d'ordre un-demi de l'intégrale d'ordre un-demi 25

o Intégrale d'ordre un-demi (suite)

3

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\xi) e^{i\xi x} d\xi; \quad (\mathcal{F} Df)(\xi) = (i\xi)(\mathcal{F}f)(\xi)$$

chercher  $\tilde{K}$  tel que  $\mathcal{F}\tilde{K} = \sqrt{i\xi}$  ?

le  $D^{1/2}f$  tel que  $(\mathcal{F} D^{1/2}f)(\xi) = \sqrt{i\xi} (\mathcal{F}f)(\xi)$  bof!

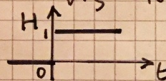
\*  $(\mathcal{F} I^{1/2}f)(\xi) = \frac{1}{i\xi} (\mathcal{F}f)(\xi)$ .

$(\mathcal{F} I^{1/2}f)(\xi) = \frac{1}{\sqrt{i\xi}} (\mathcal{F}f)(\xi)$  ?

chercher  $K$  tel que  $(\mathcal{F}K)(\xi) = \frac{1}{\sqrt{i\xi}}$   $K$ : noyau de convolution

alors  $I^{1/2}f = K * f$

\* Fonction de Heaviside



$$\mathcal{F}\left(\frac{1}{\sqrt{t}} H(t)\right)(\xi) = \frac{\Gamma(1/2)}{\sqrt{i\xi}}; \quad \Gamma(1/2) = \int_0^{\infty} e^{-t} t^{1/2-1} dt = \sqrt{\pi}$$

\* Intégrateur d'ordre un-demi  $(I^{1/2}f)(x) = \frac{1}{\Gamma(1/2)} \int_0^x \frac{f(\xi)}{\sqrt{x-\xi}} d\xi$

\* on vérifie qu'on a bien  $I^{1/2} I^{1/2} = I^1$ .

ce n'est pas l'idéal, mais on peut faire des calculs...

26

• Enfin la dérivée d'ordre un-demi!

4

\* choix de Riemann et Liouville :  $D^{1/2} = D_0 I^{1/2}$

$$(D_{RL}^{1/2} f)(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \frac{d}{dx} \int_0^x \frac{f(\xi)}{\sqrt{x-\xi}} d\xi.$$

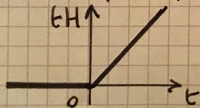
\* choix de Caputo :  $D^{1/2} = I_0^{1/2} D$ .

$$(D_C^{1/2} f)(x) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^x \frac{1}{\sqrt{x-\xi}} \frac{df(\xi)}{d\xi} d\xi.$$

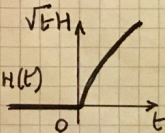
\* ces deux définitions ne sont égales que si  $f(0) = 0 \dots$

$$(D_{RL}^{1/2} f)(x) = (D_C^{1/2} f)(x) + \frac{1}{\sqrt{\pi x}} f(0).$$

\* on peut faire des calculs!

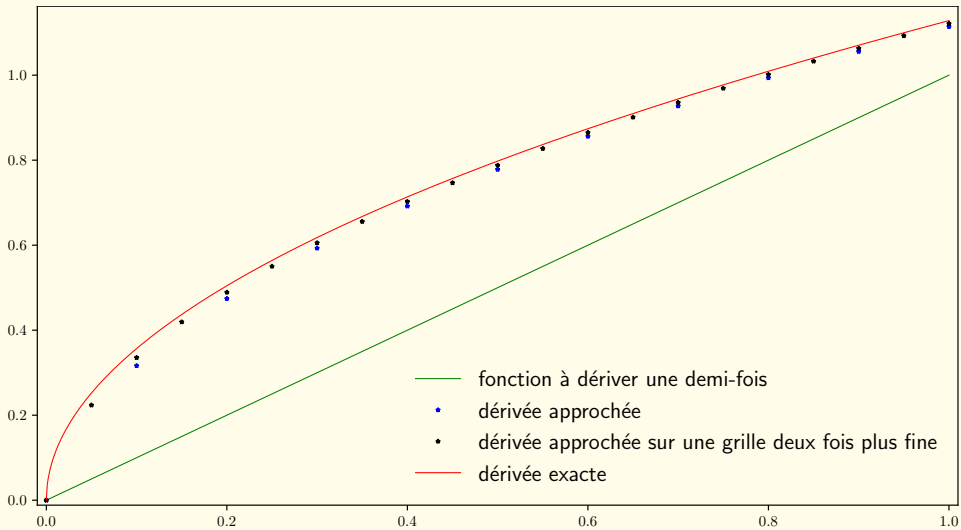


$$D^{1/2}(tH(t)) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \sqrt{t} H(t); \quad D^{1/2}(\sqrt{t}H(t)) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} H(t)$$



dérivée d'ordre un demi de la fonction " $x H(x)$ "

27

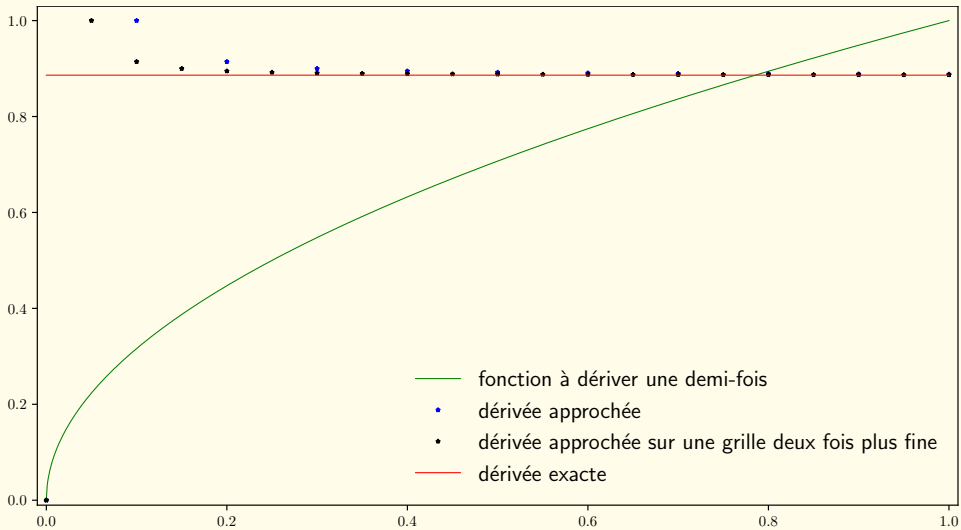


$$f(t) = t H(t)$$

$$(D^{1/2}f)(t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \sqrt{t} H(t)$$

dérivée d'ordre un demi de la fonction " $\sqrt{x} H(x)$ "

28



$$f(t) = \sqrt{t} H(t)$$

$$(D^{1/2}f)(t) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} H(t)$$



*Geophys. J. R. astr. Soc.* (1967) 13, 529–539.

## Linear Models of Dissipation whose $Q$ is almost Frequency Independent—II

Michele Caputo\*

(Received 1967 May 1)

### Summary

Laboratory experiments and field observations indicate that the  $Q$  of many non-ferromagnetic inorganic solids is almost frequency independent in the range  $10^{-2}$ – $10^7$  c/s, although no single substance has been investigated over the entire frequency spectrum. One of the purposes of this investigation is to find the analytic expression for a linear dissipative mechanism whose  $Q$  is almost frequency independent over large frequency ranges. This will be obtained by introducing fractional derivatives in the stress-strain relation.

Since the aim of this research is also to contribute to elucidating the dissipating mechanism in the Earth free modes, we shall treat the dissipation in the free, purely torsional, modes of a shell. The dissipation in a plane wave will also be treated.

The theory is checked with the new values determined for the  $Q$  of spheroidal free modes of the Earth in the range between 10 and 5 min integrated with the  $Q$  of Rayleigh waves in the range between 5 and 0.6 min.

Another check of the theory is made with the experimental values of the  $Q$  of the longitudinal waves in an aluminium rod in the range between  $10^{-5}$  and  $10^{-3}$  s.

In both checks the theory represents the observed phenomena very satisfactorily. The time derivative which enters the stress-strain relation in both cases is of order 0.15.

The present paper is a generalized version of another (Caputo 1966b) in which an elementary definition of some differential operators was used. In this paper we give also a rigorous proof of the formulae to be used in obtaining the analytic expression of  $Q$ ; moreover, we present two checks of the theory with experimental data.

## dérivée d'ordre un demi de Caputo (1967)

Geophysical Journal of the Royal Astronomical Society  
 volume 13, numéro 5, pages 529-539, novembre 1967

We shall assume the definition of the derivative of  $f(t)$  of order  $m+z$  as follows:

$$\frac{d^{m+z}}{dt^{m+z}} f(t) = \frac{1}{\Gamma(1-z)} \int_0^t (t-\xi)^{-z} f^{(m+1)}(\xi) d\xi. \quad (5)$$

$$(D^{1/2}f)(t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{t-\xi}} \frac{df}{dt}(\xi) d\xi$$

MATHEMATICS  
IN SCIENCE  
AND  
ENGINEERING

*Volume 111*

## The Fractional Calculus

Keith B. Oldham  
Jerome Spanier

## The Fractional Calculus

Theory and Applications of Differentiation  
and Integration to Arbitrary Order

KEITH B. OLDHAM

*Department of Chemistry  
Trent University  
Peterborough, Ontario*

JEROME SPANIER

*Beckman Laser Institute & Medical Clinic  
University of California  
Irvine, California*

# quelques professionnels de la dérivation fractionnaire

32



Igor Podlubný

Slovaquie  
tuke.sk



Alain Oustaloup

France  
sudouest.fr



Francesco Mainardi

Italie  
fracalmo.org



# Serguei Sobolev et Laurent Schwartz

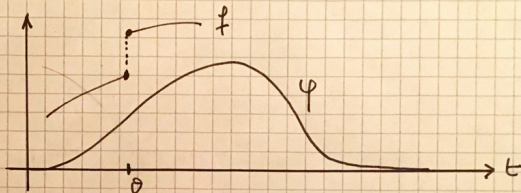


1908-1989



1915-2002

## mathématiques du 20e siècle

Dérivée généralisée (distributions).

$f$  régulière sauf en  $t=0$  où elle a une discontinuité  
 $\varphi$  très régulière, nulle à l'infini.

$$0 = [f\varphi]_{-\infty}^{+\infty} = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d}{dt}(f\varphi) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{df}{dt} \varphi(t) dt + \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \frac{d\varphi}{dt} dt$$

$\int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \frac{d\varphi}{dt} dt$  a un sens même si  $f$  n'est pas dérivable

$\frac{df}{dt}$  au sens des distributions se définit par son action sur une fonction test  $\varphi$

$$\left\langle \frac{df}{dt}, \varphi \right\rangle = - \int_{-\infty}^{+\infty} f \frac{d\varphi}{dt} dt$$

Espaces de Sobolev

2

philosophie : se ramener aux fonctions ordinaires!

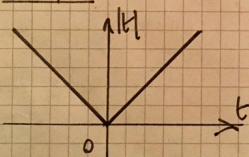
$f$  de carré intégrable sur un intervalle  $I$  :  $\int_I |f(t)|^2 dt < \infty$ .

on dispose de  $\frac{df}{dt}$  au sens des distributions

hyp ①  $\frac{df}{dt}$  peut être représentée par une fonction :

$$\exists g, \text{ telle que } \forall \varphi \text{ régulière, } - \int_{-\infty}^{\infty} f \frac{d\varphi}{dt} dt = \int_{-\infty}^{\infty} g(t) \varphi(t) dt$$

exemple: valeur absolue !



$$g(t) = \begin{cases} -1, & t < 0 \\ +1, & t > 0 \end{cases}$$

non définie en 0 ... pas grave car

$$\int_{-\infty}^{\infty} g(t) \varphi(t) dt \text{ a un sens !}$$

la valeur absolue est une fonction dérivable, mais sa

dérivée en  $t=0$

ne peut pas être définie.

hyp (2)  $g \equiv \frac{df}{dt}$  est aussi de carré intégrable 3  
 $\int_I |g(t)|^2 dt < \infty$ .

Espace de Sobolev  $H^1(I)$

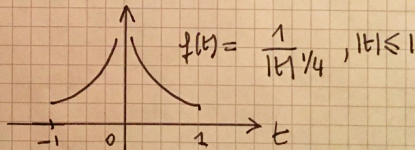
$f \in L^2(I)$  qui satisfait aux deux hypothèses:

- \*  $\frac{df}{dt}$  peut être représenté par une fonction
- \* La fonction  $\frac{df}{dt}$  est de carré intégrable

Norme  $\|f\|_1 = \left( \int_I \left( |f|^2 + \left| \frac{df}{dt} \right|^2 \right) dt \right)^{1/2}$

Exemple de fonction  $L^2$

$$\begin{aligned} \int_{-1}^1 |f|^2 dt &= 2 \int_0^1 \frac{dt}{\sqrt{t}} \\ &= 4 [\sqrt{t}]_0^1 = 4 \end{aligned}$$



Mais  $f(0)$  ne peut pas être défini!

## mathématiques du 20e siècle

37

Théorème de trace (Jacques-Louis Lions, 1959)

4

$\Omega$  ouvert borné de  $\mathbb{R}, \mathbb{R}^2, \dots$

bord  $\Gamma$  de  $\Omega$ : courbe ou  
surface régulière.

Si  $f \in H^1(\Omega)$ , on peut définir

pour tout point  $x \in \Gamma$  du bord de  $\Omega$

la "trace"  $(\mathcal{O}f)(x)$  ou valeur limite au bord.

D'où  $\mathcal{O}f: \Gamma \rightarrow \mathbb{R} \quad x \mapsto (\mathcal{O}f)(x)$ .

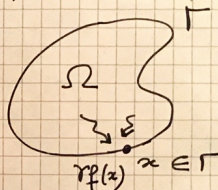
d'application trace:  $f \mapsto \mathcal{O}f$  est a priori définie

$$H^1(\Omega) \rightarrow L^2(\Gamma)$$

L'ensemble des  $\mathcal{O}f, f \in H^1(\Omega)$  est un sous-espace  
de  $L^2$ , l'espace  $H^{1/2}(\Gamma)$

La trace est "une demi fois dérivable" le long du bord.

Demi-dérivée: une classe de fonctions!

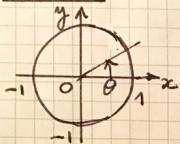


## mathématiques du 20e siècle

38

Exemple  $\Omega =$  disque de centre  $O$ , rayon  $1$ .

5



série de Fourier  $f(r, \theta) = \sum_{m \in \mathbb{Z}} \alpha_m(r) e^{im\theta}$

$$f \in L^2(\Omega) : \sum_{m \in \mathbb{Z}} \int_0^1 r |\alpha_m(r)|^2 dr < \infty.$$

$f \in H^1(\Omega)$  : les dérivées partielles sont dans  $L^2(\Omega)$

$$\left( \frac{\partial f}{\partial r} ; \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) \quad \frac{\partial f}{\partial r} = \sum_{m \in \mathbb{Z}} \alpha'_m(r) e^{im\theta} ; \int_0^1 \sum_{m \in \mathbb{Z}} r |\alpha'_m(r)|^2 dr < \infty$$

$$\frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} = \sum_{m \in \mathbb{Z}} i \frac{m}{r} \alpha_m(r) e^{im\theta} ; \sum_{m \in \mathbb{Z}} \int_0^1 \frac{m^2}{r} |\alpha_m|^2 dr < \infty.$$

o Valeur au bord  $(\partial f)_{\theta} = f(1, \theta) = \sum_{m \in \mathbb{Z}} \alpha_m(1) e^{im\theta}$ .

$$f \in L^2(\Gamma) : \sum_{m \in \mathbb{Z}} |\alpha_m(1)|^2 < \infty ; \frac{d}{d\theta} (\partial f) = \sum_m i m \alpha_m(1) e^{im\theta}$$

$$r f \in L^2(\Gamma) : \sum_{m \in \mathbb{Z}} m^2 |\alpha_m(1)|^2 < \infty ; \partial f \in H^{1/2}(\Gamma) : \sum_{m \in \mathbb{Z}} |m| |\alpha_m(1)|^2 < \infty$$

$$\text{Estimation: } \sum_{m \in \mathbb{Z}} |m| |\alpha_m(1)|^2 \leq C \sum_{m \in \mathbb{Z}} \int_0^1 \left[ r |\alpha_m(r)|^2 + r |\alpha'_m(r)|^2 + \frac{m^2}{r} |\alpha_m(r)|^2 \right] dr$$



## THÉORÈMES DE TRACE ET D'INTERPOLATION (I).

J. L. LIONS (Nancy)

## Introduction.

Soient  $D$  et  $E$  deux espaces de Banach, avec  $D \subset E$  algébriquement et topologiquement,  $D$  étant dense dans  $E$ , et soient  $\mathcal{A}(D)$  et  $\mathcal{B}(E)$  deux espaces de « fonctions » ou de distributions d'une variable réelle  $t > 0$  à valeurs dans  $D$  et  $E$  respectivement. On considère l'espace des  $u \in \mathcal{A}(D)$  et dont la dérivée  $du/dt$  (prise au sens des distributions vectorielles) cf. L. Schwartz [1]) appartient à l'espace  $\mathcal{B}(E)$ . On peut alors, sous certaines conditions, définir la « trace »  $u(0)$  de  $u$  à l'origine, et lorsque  $u$  varie — en étant assujéti aux conditions ci dessus —,  $u(0)$  parcourt un « espace intermédiaire » entre  $D$  et  $E$ . On appelle « théorème de trace » tout résultat caractérisant directement l'espace des traces, soit  $T$ , i. e. l'espace engendré par les  $u(0)$ . Des problèmes de ce type interviennent constamment dans la théorie des problèmes aux limites pour les équations aux dérivées partielles. Et en outre, selon une remarque dégagée dans toute sa généralité par N. Aronszajn, à tout théorème de trace correspond un théorème d'interpolation: si  $D_1 \subset E_1$  est un deuxième couple d'espaces de Banach, et si l'on construit l'espace des traces — disons  $T_1$  — correspondant aux fonctions  $v \in \mathcal{A}(D_1)$  avec  $dv/dt \in \mathcal{B}(E_1)$ , alors, si  $\pi$  est une application linéaire continue de  $D$  dans  $D_1$  et de  $E$  dans  $E_1$ , elle est aussi une application linéaire continue de  $T$  dans  $T_1$ . (Il faut que  $1 \otimes \pi$  applique continûment  $\mathcal{A}(D)$  dans  $\mathcal{A}(D_1)$  et  $\mathcal{B}(E)$  dans  $\mathcal{B}(E_1)$ ).

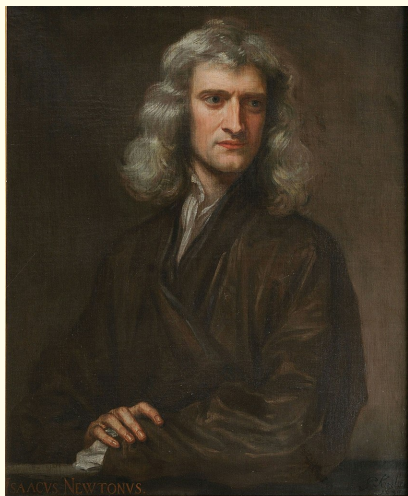
On suppose essentiellement dans ce travail que le sous-espace  $D$  de  $E$  est le domaine d'un générateur infinitésimal d'un semi groupe fortement continu et borné (cf. Hille Phillippe [1]), ou bien le domaine commun à une famille finie de générateurs infinitésimaux commutatifs.

Des résultats d'interpolation très généraux ont été obtenus tout récemment par E. Gagliardo [3], [4], à l'aide de sa construction d'espaces inter-

# Leibniz et Newton



Gottfried Leibniz (1646-1716)



Isaac Newton (1643-1727)



# Gottfried Leibniz et Guillaume de l'Hôpital



Gottfried Leibniz (1646-1716)

ANALYSE  
DES  
INFINIMENT PETITS,  
POUR  
L'INTELLIGENCE DES LIGNES COURBES.  
*Par M. le Marquis De l'HOSPITAL.*  
SECONDE EDITION



A PARIS,  
Chez FRANÇOIS MONTALANT, Quay des Augustins.  
M D C C X V.  
*AVEC APPROBATION ET PRIVILEGE DU ROY.*

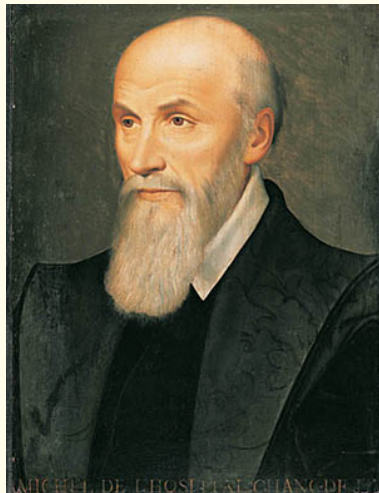


Guillaume de l'Hôpital (1661-1704)

# attention à ne pas se tromper d'hôpital !



Guillaume de l'Hôpital (1661-1704)



Michel de L'Hospital (1503-1507)

**Leibnizens**  
**mathematische Schriften**

herausgegeben

von

**C. I. Gerhardt.**



13106.

**Erste Abtheilung.**

**Band I.**

Briefwechsel zwischen Leibniz und Oldenburg, Collins,  
Newton, Galloys, Vitale Giordano.

**BERLIN.**

Verlag von A. Asher & Comp.

1849.

## Leibniz à de l'Hôpital le 18 mars 1695

[...]

Il ne sera point nécessaire aussi, que vous vous borniez aux seules différences puisque, leur calcul est le même avec celui des sommes, l'un étant seulement réciproque de l'autre. Par exemple j'ay trouvé comme  $x^{-1} = 1:x$  que de même  $d^{-1}x = \int x$ .

[...]

si  $m$  estoit 2,  $d^m n$  seroit  $d dn$ ,  $d^{m-1} n$  seroit  $dn$ ,  
 $d^{m-2} n$  seroit  $n$ ,  $d^{m-3} n$  seroit  $\int n$ , et  $d^{m-4} n$  seroit  $\iint n$  etc.

[...]

## Leibniz à de l'Hôpital le 30 septembre 1695

[...]

Mons. Jean Bernoulli me mande qu'il ira droit à Groningue, ayant sa famille avec luy. Il vous aura parlé apparemment d'une ouverture singuliere que je luy ay faite d'une analogie merveilleuse entre les differences ou sommes et les puissances ou multiplications et divisons, en sorte qu'on peut dire dans un certain sens, que les formules avec la suite de leur differences, sçavoir premieres, secondes, troisiemes, sont en progression quasi-géometrique.

[...]

La somme n'estant qu'une difference, negative on peut demander ce que c'est, qu'une difference dont l'exposant est un nombre rompu, on le peut exprimer per seriem infinitam, sed quid est in Geometria ?

[...]

## Leibniz à de l'Hôpital le 30 septembre 1695 (ii)

[...]

Vous voyés par là, Monsieur, qu'on peut exprimer par une serie infinie une grandeur comme  $d^{\frac{1}{2}}\bar{x}\bar{y}$ , ou  $d^{1:2}\bar{x}\bar{y}$  quoyque cela paroisse éloigné de la Geometrie, qui ne connoist ordinairement que les differences à exposans entiers affirmatifs, ou les negatifs à l'égard des sommes, et pas encor celles, dont les exposans sont rompus. Il est vray, qu'il s'agit encor de donner  $d^{1:2}x$  pro illa serie ; mais encor cela se peut expliquer en quelque façon.

[...]

Ainsi il s'ensuit que  $d^{1:2}x$  sera egal à  $x \cdot \sqrt[2]{dx} : x$ . Il y a de l'apparence qu'on tirera un jour des consequences bien utiles de ces paradoxes, car il n'y a gueres de paradoxes sans utilité.

[...]

[...]

Vous ouvrez un grand champ de meditations par l'analogie merveilleuse que vous avez decouverte entre les differences et les puissances, et les consequences que vous en tirez déjà et dont vous avez bien voulu me faire part sont tres belles. Je trouve bien difficile de se former une idée nette de ces differences qui ont pour exposans des nombres rompus et que vous avez trouvé le moyen d'exprimer par des suites infinies.

[...]

[...]

Quant aux differences dont les exposans sont des nombres rompus, j'avoue qu'on ne les sçauroit comprendre, mais ces sortes de grandeurs quand elles ne seroient qu'imaginaires peuvent servir à trouver des verités réelles. Et il est tousjours vray qu'elles ont fundamentum in re.

[...]

fundamentum in re : à la base [?]

le fondement des choses [?]





merci de votre attention !

50



entre Montréal et Québec