



Ciência e Natura

ISSN: 0100-8307

cienciaenaturarevista@gmail.com

Universidade Federal de Santa Maria

Brasil

Szinvelski, C. R. P.; Degrazia, G. A.; Buligon, L.; e Moor, L.  
DEDUÇÃO DA EQUAÇÃO DA VARIANÇA ESPACIAL LATERAL PARA UMA NOVA  
FORMULAÇÃO DA FUNÇÃO DE AUTOCORRELAÇÃO LAGRANGIANA.

Ciência e Natura, novembro, 2013, pp. 187-190

Universidade Federal de Santa Maria

Santa Maria, Brasil

Disponível em: <http://www.redalyc.org/articulo.oa?id=467546172060>

- Como citar este artigo
- Número completo
- Mais artigos
- Home da revista no Redalyc

redalyc.org

Sistema de Informação Científica

Rede de Revistas Científicas da América Latina, Caribe, Espanha e Portugal

Projeto acadêmico sem fins lucrativos desenvolvido no âmbito da iniciativa Acesso Aberto

## DEDUÇÃO DA EQUAÇÃO DA VARIANÇA ESPACIAL LATERAL PARA UMA NOVA FORMULAÇÃO DA FUNÇÃO DE AUTOCORRELAÇÃO LAGRANGIANA.

Szinvelski, C. R. P.<sup>2</sup>; Degrazia, G. A.<sup>1</sup>; Buligon, L.<sup>2</sup> e Moor, L.<sup>1</sup>

e-mail:charless@ufsm.br

<sup>1</sup> Departamento de Física, Universidade Federal de Santa Maria, RS-Brasil.

<sup>2</sup> Depto de Matemática, Universidade Federal de Santa Maria, RS-Brasil.

### RESUMO

Neste trabalho deriva-se uma nova forma para o parâmetro de variância espacial lateral,  $\sigma_y$ , válida para diferentes tipos de turbulência na CLP.

### ABSTRACT

In this paper derives a new form to the lateral spatial variance parameter,  $\sigma_y$ , valid for different types of turbulence in the PLC.

### INTRODUÇÃO

A função de autocorrelação lagrangiana é uma quantidade estatística fundamental na descrição de escoamentos turbulentos (Taylor, 1921). Esta função é uma medida estatística das estruturas coerentes encontradas por um conjunto de partículas de fluido à medida que elas se dispersam no campo turbulento (Armenio *et al*, 1999). Normalmente, a maioria dos estudos teóricos e práticos em turbulência descreve relações fundamentais e funções de autocorrelação lagrangianas para um campo turbulento bem desenvolvido (Hinze, 1975; Pasquill e Smith, 1983; ...).

Em seu trabalho clássico sobre a teoria de difusão estatística da turbulência, Taylor em 1921, considerou uma forma exponencial para a função de autocorrelação lagrangiana dada pela seguinte expressão:

$$\rho_{L_v} = \exp\left(-\frac{t}{T_{L_v}}\right), \quad (1)$$

onde,  $\tau$  é o tempo de correlação e  $T_{L_v}$  é a escala de tempo integral lagrangiana associada as estruturas coerentes caracterizando uma turbulência bem desenvolvida.

A substituição de Eq. (1) no modelo de difusão estatístico de Taylor resulta na seguinte expressão para o variância espacial lateral  $\sigma_y^2$ ,

$$\sigma_y^2 = 2\sigma_v^2 T_{L_v} \left[ \frac{1}{T_{L_v}} - 1 + \exp\left(\frac{-t}{T_{L_v}}\right) \right], \quad (2)$$

onde  $\sigma_v$  é o desvio padrão da velocidade lateral turbulenta

A partir da Eq. (2), relações funcionais são deduzidas. Como exemplo, a taxa de dissipação turbulenta  $\varepsilon$ , utilizada em parametrizações turbulentas aplicadas em modelos de dispersão lagrangianos.

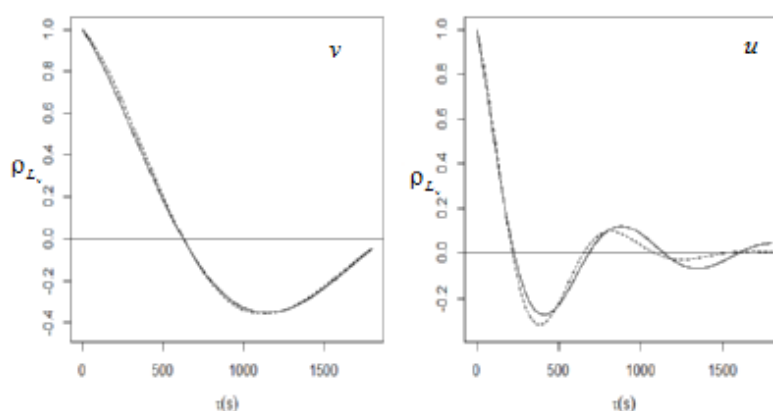
A função de autocorrelação lagrangiana exponencial (Eq. (1)), aplica-se apenas aos casos de turbulência bem desenvolvida. Porém, em uma situação de velocidade de vento baixa, com baixa frequência nas oscilações do vento horizontal (o que caracteriza o fenômeno de meandro), a turbulência é dita fraca, descaracterizando a premissa de sua aplicabilidade.

Nesta sentido, pretende-se construir uma formulação para a função de autocorrelação lagrangiana que contemple, mediante a inserção de parâmetros adequados, as possíveis situações de ocorrências de turbulência na CLP. O ponto de partida, para este fim, utiliza-se da sugestão de Phillips e Panofsky (1982) (ou Pasquill e Smith (1983)), para a função de autocorrelação em uma situação de turbulência bem desenvolvida, dada por  $\rho_{L_v}(\tau) = (1 + p\tau)^{-2}$ , com  $p = \frac{1}{(1+m^2)T_{L_v}}$ . Entretanto, para atender as variadas manifestações de turbulência na CLP, introduziu-se a expressão  $\cos(q\tau)$ , com  $m \geq 0$  (quantidade adimensional que controla a frequência de oscilação do vento horizontal, meandro [ $q = mp$ ]), resultando em

$$\rho_{L_v}(\tau) = \frac{\cos(q\tau)}{(1+p\tau)^2}. \quad (3)$$

Salienta-se que essa nova formulação atenderá a descrição de lóbulos negativos de uma função de autocorrelação que descreva o fenômeno de meandro; e seu comportamento assemelha-se a função de autocorrelação lagrangiana sugerida por Frenkiel (1953),

$$\rho_{L_v}(\tau) = \exp(-\tau/T_{L_v}) \cos(q\tau). \quad (4)$$



**Figura 1 – Comparação entre as funções de autocorrelação para as componentes  $u$  e  $v$  o dia 21 de abril de 2001, 23 horas LT. A linha tracejada reproduz a função de autocorrelação de Frenkiel (Eq. (4)) e a linha contínua representa a função de autocorrelação de sugerida (Eq. (3)).**

## EQUAÇÃO DA VARIANÇA ESPACIAL LATERAL

Partindo da Equação de Taylor para a variância espacial lateral,

$$\sigma_y^2 = 2\sigma_v^2 \int_0^t (t - \tau) \rho_{Lv} d\tau, \quad (4)$$

substituindo a função de autocorrelação dada e pela Eq.(3), obtém-se

$$\sigma_y^2 = 2\sigma_v^2 \int_0^t (t - \tau) \frac{\cos(q\tau)}{(1+p\tau)^2} d\tau. \quad (5)$$

Expandindo a função *coseno* em série de MacLaurin e resolvendo as integrais resultantes, obtém-se

$$\begin{aligned} \frac{\sigma_y^2}{2\sigma_v^2} = & \frac{-\cos(qt)}{p^2} + \frac{1+pt}{p^2} - \frac{q(1+pt)}{p^3} \times \\ & \times \left[ \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{(pt)^{2n+2}}{2n+2} - \frac{(pt)^{2n+3}}{2n+3} \right) \left( \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{m^{2k+1}}{(2k+1)!} \right) \right] - \\ & - \frac{1}{p^2} \left[ \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{(pt)^{2n+1}}{2n+1} - \frac{(pt)^{2n+2}}{2n+2} \right) \left( \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{m^{2k}}{(2k)!} \right) \right] \end{aligned} \quad (6)$$

## CONCLUSÃO

A Eq. (6) obtida permitirá a obtenção de relações funcionais utilizadas em parametrizações turbulentas aplicadas em modelos de dispersão lagrangianos. Entretanto, a

validade da Eq. (6) está condicionada ao cumprimento de critérios de validação da função de autocorrelação lagrangiana (Manomaiphiboon e Russel, 2003).

## REFERÊNCIAS

- TAYLOR, G. I. **Diffusion by continuous movements**, Proc. London Math. Soc. 20, 196-211, 1921.
- HINZE, J. O. **Turbulence**, McGraw-Hill, New York, 1975.
- PASQUILL, F., SMITH, F. B.. **Atmospheric Diffusion**. Ellis Horwood, 437, 1983.
- KOLMOGOROV, A. N. The local structure of turbulence in incompressible viscous fluid for very large Reynolds numbers. In: **Dokl. Akad. Nauk SSSR**. 1941. p. 299-303.
- MANOMAIPHIBOON, K.; RUSSELL, A. G. Evaluation of some proposed forms of Lagrangian velocity correlation coefficient. **International journal of heat and fluid flow**, v. 24, n. 5, p. 709-712, 2003.
- PHILLIPS, P. and PANOFISKY, H.A. A re-examination of lateral dispersion from continuous sources, **Atmospheric Environment**. 16, 1851-1860, 1982.
- FRENKIEL, F.N. Turbulent diffusion: mean concentration distribution in a flou field of homogeneous turbulence". **Adv. Appl. Mech.**, 3, 1953, 61-107.