

Análise de convergência pela teoria de Lyapunov da solução analítica da equação de Langevin para uma PDF bi-Gaussiana

Kelen Berra de Mello¹, Marco T. M. de Vilhena²,
Bardo E.J. Bodmann², Jonas C. Carvalho³

¹CCET/Universidade de Caxias do Sul - Caxias do Sul, RS, Brasil

²PROMEC/UFRGS - Porto Alegre, RS, Brasil

³UFPEL - Pelotas, RS, Brasil

e-mail: kelenber@yahoo.com.br

Resumo

Apresenta-se a solução analítica da equação de Langevin para uma função densidade probabilidade (PDF) bi-Gaussiana utilizando o método de decomposição Adomian. Comparam-se os resultados do modelo com os resultados do experimento de Copenhagen. Utiliza-se a teoria de Lyapunov para análise da convergência da solução.

1. Introdução

Os modelos de partículas Lagrangeanos são baseados na Equação de Langevin, onde a velocidade turbulenta u_i e o deslocamento de cada partícula x_i , a cada passo de tempo, são obtidos através da solução das seguintes equações:

$$\frac{d}{dt}u_i = a_i(x_i, u_i) + b_i(x_i, u_i)\xi_i(t) \quad e \quad dx_i = (U_i + u_i)dt \quad (1)$$

onde U_i é a velocidade média do vento, $b_i = \sqrt{C_o \mathcal{E}}$, C_o é a constante de Kolmogorov, \mathcal{E} é a taxa de dissipação de energia cinética turbulenta e $\xi_i(t)$ é um número aleatório proveniente de uma distribuição probabilidade Gaussiana.

Assumindo que a função densidade probabilidade seja representada por uma distribuição bi-Gaussiana (Baerentsen e Berkowicz, 1984), a_i é dado por:

$$a_i = -u_i \frac{AP_A \sigma_A^2 + AP_B \sigma_B^2}{\sigma_A^2 \sigma_B^2} \frac{C_o \mathcal{E}}{2P} + \left(\frac{AW_A P_A}{\sigma_A^2} + \frac{AW_B P_B}{\sigma_B^2} \right)$$

onde

$$P = AP_A + BP_B$$

$$\begin{aligned} \phi = & -\frac{1}{2} \left(A \frac{\partial w_A}{\partial x_i} + w_A \frac{\partial A}{\partial x_i} \right) \operatorname{erf} \left(\frac{u_i - w_A}{\sqrt{2}\sigma_A} \right) + w_A P_A A \frac{\partial w_A}{\partial x_i} \left(\frac{u_i^2}{\sigma_A^2} + 1 \right) \\ & + P_A w_A^2 \frac{\partial A}{\partial x_i} + \frac{1}{2} \left(B \frac{\partial w_B}{\partial x_i} + w_B \frac{\partial B}{\partial x_i} \right) \operatorname{erf} \left(\frac{u_i + w_B}{\sqrt{2}\sigma_B} \right) \\ & + w_B P_B B \frac{\partial w_B}{\partial x_i} \left(\frac{u_i^2}{\sigma_B^2} + 1 \right) + P_B w_B^2 \frac{\partial B}{\partial x_i}, \end{aligned}$$

A e B são as frequências relativas de ocorrência de *updrafts* e *downdrafts*, respectivamente, P_A é a PDF Gaussiana das velocidades verticais em *updrafts*, P_B é a PDF Gaussiana das velocidades verticais em *downdrafts*, w_A , w_B e s_A , s_B são respectivamente as velocidades médias e os desvios padrões nos *updrafts* e *downdrafts*.

Assim a equação de Langevin para uma PDF bi-Gaussiana é dada por:

$$\frac{d}{dt} u_i + \alpha_{u_i} = B_{u_i} + \sqrt{C_0} \varepsilon \xi_i(t) \quad (2)$$

$$\alpha_{u_i} = u_i \frac{AP_A \sigma_A^2 + BP_B \sigma_B^2}{\sigma_A^2 \sigma_B^2} \frac{C_0 \varepsilon}{2P}$$

$$\text{e onde } \beta_{u_i} = \left(\frac{Aw_A P_A}{\sigma_A^2} + \frac{Bw_B P_B}{\sigma_B^2} \right) \frac{C_0 \varepsilon}{2P} + \frac{\phi}{P}.$$

2. Método de Decomposição Adomian

Aplicando o método de decomposição na equação (2) tem-se:

$$\frac{d}{dt} \sum_{j=0}^{\infty} u_{i,j} = \sum_{j=0}^{\infty} A_{i,j} + \sqrt{C_0} \varepsilon \xi_i(t) \quad (3)$$

onde $\sum_{j=0}^{\infty} A_{i,j} = \sum_{j=0}^{\infty} (\beta_{u_{i,j}} - \alpha_{u_{i,j}})$ é o termo não-linear e este deve ser de-

composto em polinômios de Adomian, $A_{i,j}$, (Adomian, 1988) que são determinados através da fórmula:

$$A_{i,0} = \beta_{u_{i,0}} - \alpha_{u_{i,0}} \quad (4a)$$

$$A_{i,1} = u_{i,1} \frac{d}{du_{i,0}} (\beta_{u_{i,0}} - \alpha_{u_{i,0}}) \quad (4b)$$

$$A_{i,2} = u_{i,2} \frac{d}{du_{i,0}} (\beta_{u_{i,0}} - \alpha_{u_{i,0}}) + u_{i,1} \frac{d^2}{du_{i,0}^2} (\beta_{u_{i,0}} - \alpha_{u_{i,0}}) \quad (4c)$$

Assim para resolver a equação (3) utiliza-se o seguinte sistema recursivo:

$$\frac{d}{dt} u_{i,0} = \sqrt{C_0} \varepsilon \xi_i(t) \rightarrow u_{i,0}(t) = \int_0^t \sqrt{C_0} \varepsilon \xi_i(t) dt + u_{i,0}(0) \quad (5a)$$

$$\frac{d}{dt} u_{i,1} = A_{i,0} \rightarrow u_{i,1}(t) = \int_0^t A_{i,0} dt + u_{i,1}(0) \quad (5b)$$

$$\frac{d}{dt} u_{i,2} = A_{i,1} \rightarrow u_{i,2}(t) = \int_0^t A_{i,1} dt + u_{i,2}(0) \quad (5c)$$

3. Teoria de Lyapunov

Se $|\delta Z_n| = \left\| \sum_{j=n+1}^{\infty} u_{i,j} \right\|$ denota a diferença máxima entre

$\sum_{j=0}^n u_{i,j}$ e a solução exata u_i , onde $\|\cdot\|$ significa a norma máxima, então uma maneira de analisar a convergência baseando-se na teoria de Lyapunov é

$$|\delta Z_n| \approx e^{\lambda} |\delta Z_0| \quad (6)$$

Onde se $\lambda < 0$ então a aproximação usando os polinômios de Adomian convergem. Outra maneira de determinar o sinal de λ é usando a prescrição de Liapunov:

$$\lambda = \frac{1}{\left\| \sum_{j=n+1}^{\infty} u_{i,j} \right\|} \ln \left(\frac{\delta Z_n}{\delta Z_0} \right) \quad (7)$$

4. Resultados

Com o objetivo de testar esta nova solução analítica aqui encontrada, foram utilizados os resultados do Experimento de Compenhagen. O produto $C_{\sigma E}$ foi calculado em termos da variância da velocidade turbulenta e da escala de tempo de decorrelação Lagrangeana com os parâmetros de acordo com Degrazia et al, 2000.

Na Tabela 1 encontram-se resultados estatísticos (Hanna,1989).

Tabela 1. Resultados estatísticos usando o método ADM (Método de Decomposição Adomian).

	NMSE	COR	FA2	FB	FS
ADM	0,05	0,95	1,00	0,13	-0,02

5. Conclusões

A análise estatística demonstrou que os resultados obtidos estão de concordância com os valores de NMSE, FB e FS que tem que estar próximos de zero, já os valores FA2 e COR próximos de 1.

Já utilizando o critério de convergência prescrita por Lyapunov, notou-se que a partir de $n = 3$ λ é negativo, mostrando assim que a solução converge.

6. Referência bibliográfica

Baerentsen, J. H. and Berkowicz, R. Monte Carlo simulation of plume dispersion in the convective boundary layer, **Atmos. Environ.** n. 18, p. 701–712, 1984.

Adomian G. A review of the decomposition method in applied mathematics. **Journal of mathematical analysis and applications**, n. 135, p. 501–544, 1988.

Degrazia, G. A., Anfossi, D., Carvalho, J. C., Mangia, C., Tirabassi, T. e Campos Velho, H. F. A. Turbulence parameterization for PBL dispersion models in all stability conditions. **Atmos. Environ.** n. 34, p. 3575–3583, 2000.

Hanna S. R. Confidence limits for air quality models, as estimated by bootstrap and jackknife resampling methods. **Atmos. Environ.** n. 23, p. 1385–1395, 1989.