# Simulação da Extrusão de PEAD e de Blendas de PEAD/PELUAPM Utilizando Diferenças Finitas

Rosario E. S. Bretas e Carlos J. F. Granado\*

É

N

C

0

C

Π

E

Ν

Í

Π

С

0

**Resumo:** A equação constitutiva de Criminale-Ericksen-Filbey (CEF) foi utilizada para calcular o ponto de operação para a extrusão de polietileno de alta densidade (PEAD) de diferentes pesos moleculares e de suas blendas com polietileno linear de ultra alto peso molecular (PELUAPM). A viscosidade dependente da taxa de cisalhamento e o coeficiente da primeira diferença de tensões normais foram obtidos a partir de dados experimentais de um reômetro capilar. A equação característica da rosca foi calculada utilizando o método de diferenças finitas centrais. Para comparar, essa equação foi também calculada utilizando a equação da lei das potências. A equação característica da matriz foi obtida a partir da lei das potências. À temperaturas menores, a equação de CEF proporcionou melhores resultados.

Palavras-Chave: Extrusão, blendas, equações reológicas de estado.

# INTRODUÇÃO

A elasticidade do fundido é de extrema importância em processamento de polímeros, especialmente na moldagem a sopro, fiação e outros processos relacionados à extrusão [1,2]. Entretanto, para a simulação desses processos o uso de equações constitutivas viscoelásticas [3,4] requer longos cálculos e a utilização de parâmetros essencialmente teóricos. Assim, equações empíricas como a da lei das potências [5] e de ajuste polinomial [6] ainda são utilizadas na simulação do comportamento do polímero fundido a altas taxas de cisalhamento, devido a sua simplicidade.

Neste trabalho utilizamos uma equação reológica de estado, a equação de CEF [7], para o cálculo do ponto de operação teórico de uma extrusora de rosca única, assumindo condições isotérmicas [8],

$$\tau = -\eta \dot{\gamma} - (1/2 \psi_1 + \psi_2) \{ \dot{\gamma} \cdot \dot{\gamma} \} + 1/2 \psi_1 \frac{U \dot{\gamma}}{D t}$$
(1)

onde:

 $\tau = tensão;$ 

 $\dot{\gamma}$  = taxa de cisalhamento;

 $\eta$  = viscosidade em cisalhamento;

 $\psi_{\rm 1}$  = coeficiente da primeira diferença de tensões normais;

 $\psi_2$  = coeficiente da segunda diferença de tensões normais:

t = tempo

 $\frac{D}{Dt}$  = derivada de Jaumann.

Essa equação engloba, simplificadamente, o comportamento viscoelástico característico de polímeros fundidos. Para a simulação, foram utilizados três PEAD de diferentes pesos moleculares e uma blenda 9/1 do PEAD 1 / PELUAPM. Os dados reológicos experimentais foram empregados para calcular os parâmetros dessa equação e o método de diferenças finitas central para resolver as equações dinâmicas de conservação de quantidade de movimento.

#### **EXPERIMENTAL**

Propriedades dos polímeros

**Rosario E. S. Bretas** Departamento de Engenharia de Materiais-Universidade Federal de São Carlos 13560 São Carlos, SP **Carlos** J. F. Granado \* Departamento de Engenharia de Materiais-Universidade Estadual de Ponta Grossa 84010 Ponta Grossa, PR. (mandar correspondência para\*)

Polímeros: Ciência e Tecnologia – Jul/Set-92

A Tabela I apresenta o peso molecular médio ponderal  $(\overline{M}_W)$  e numérico  $(\overline{M}_{\eta})$ , e a distribuição de pesos moleculares (DPM =  $\overline{M}_W/\overline{M}_{\eta}$ ) dos PEAD e PELUAPM (Polialden Petroquímica S.A.).

TABELAI							
Polímero	M <sub>w</sub>	M <sub>n</sub>	DPM				
PEAD1	75540	13965	5,41				
PEAD 2	110376	17082	6,49				
PEAD 3	161670	14721	10,65				
PELUAPM	3,5-4.106	-					

## Dados reológicos

A viscosidade em cisalhamento  $\eta$  e o inchamento do extrudado  $\beta = D / D_c$ , onde  $D = diâmetro do extrudado e <math>D_c$ = diâmetro do capilar, foram obtidos num Reômetro Capilar Instron, modelo 3211, usando capilares com  $L/D_c \rightarrow \infty$ , sendo L = comprimento do capilar. O inchamento do extrudado foi medido após o recozimento em óleo de silicone (Dow Corning 200/5,  $\rho = 0.92$  g/cm<sup>3</sup>) a 130  $\pm 2^{\circ}$ C para os PEAD e 140  $\pm 2^{\circ}$ C para as blendas durante 25 minutos. Para evitar perda de massa dos polímeros durante o recozimento, foi adicionado ao óleo de silicone um antioxidante, Irganox 1010 [3-(3,5 di-tert.butil – 4 – dihidroxifenil) propianato]. Por análise de infravermelho foi confirmada a ausência do óleo nas amostras poliméricas (1100-1000 cm<sup>-1</sup>, banda de Si-O) e do polímero no óleo (2920, 2850, 1470, 1460, 730 e 720 cm<sup>-1</sup>, vibrações de CH<sub>2</sub>).

O coeficiente da primeira diferença de tensões normais,  $\psi_{,}$  foi calculado a partir da equação de Tanner [9],

 $\beta = 0.1 + (1 + 1/2 S_{B}^{2})^{1/6}$ <sup>(2)</sup>

onde:

 $S_{B} = (\tau_{11} - \tau_{22})/2\tau_{12}$  (cisalhamento recuperável),

sendo que:

$$\psi_1 = (\tau_{11} - \tau_{22})/\dot{\gamma}_{21}^2$$

Extrusão



Fig.1 - Geometria da rosca da extrusora

A vazão experimental Q e a queda de pressão  $\Delta P$  foram medidas numa extrusora de rosca única (Pugliese) como mostrado na Figura 1, com as seguintes especificações:

 $\begin{array}{l} D_s = di \hat{a} metro \ da \ rosca = 4,5 \ cm; \\ L_s = comprimento \ da \ rosca = 108 \ cm; \\ B = profundidade \ do \ canal = 0,4 \ cm; \\ \Theta = \hat{a} ngulo \ da \ hélice = 17^\circ; \\ w = largura \ do \ canal \ da \ rosca = 3,75 \ cm. \end{array}$ 

A matriz possuia um diâmetro d = 0,31 cm e comprimento  $L_m$  = 2,99 cm. A rotação da rosca N variou entre 5-70 rpm.

#### Simulação

Para a aplicação da equação de CEF, o canal helicoidal da rosca foi "desenrolado" como mostrado na Figura 2 [8].



Fig.2 - Geometria do canal helicoidal da rosca desenrolado

As seguintes suposições foram feitas para a análise:

- 1. O escoamento é independente do tempo;
- 2. O escoamento é laminar;
- 3. O escoamento é completamente desenvolvido;
- 4. Não há escorregamento na parede;
- 5. Escoamento incompressível;
- 6. Forças da gravidade são desprezadas;
- 7.  $\psi_2$  é considerado desprezível.

Aplicando a equação constitutiva de CEF à equação de conservação de quantidade de movimento, e assumindo regime permanente com as condições de contorno:

$$U = \pi D_{s} N \begin{cases} U_{x} = U_{x}(y) & U_{y} = 0 \\ U_{z} = U_{z}(x,y) & \psi_{z} = 0 \end{cases}$$

onde U = velocidade da rosca. Teremos que a componente x será:

$$0 = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial}{\partial y} \eta \frac{\partial U_x}{\partial y}$$
(3)

### Polímeros: Ciência e Tecnologia – Jul/Set-92

E a componente z será:

$$0 = -\frac{\partial P}{\partial z} + \frac{\partial}{\partial x} \left[ \eta \frac{\partial U_{z}}{\partial x} \right] + \frac{\partial}{\partial x} \left[ \psi_{1} \frac{\partial U_{x}}{\partial y} \frac{\partial U_{z}}{\partial y} \right] - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x} \psi_{1} U_{x} \frac{\partial^{2} U_{z}}{\partial x^{2}} + \frac{\partial}{\partial y} \left[ \eta \frac{\partial U_{z}}{\partial y} \right] + \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial y} \left[ \psi_{1} \frac{\partial U_{x}}{\partial y} \frac{\partial U_{z}}{\partial x} \right] - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial y} \psi_{1} U_{x} \left[ \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial U_{z}}{\partial y} \right]$$
(4)

Para resolver esta equação foi empregado o método de diferenças finitas central [10], no qual as derivadas par, ciais podem ser aproximadas por:

$$\frac{\partial X}{\partial i} = \frac{X_{i+1} - X_{i-1}}{\Delta i^{+} + \Delta i^{-}} e$$

$$\frac{\partial^{2} X}{\partial i^{2}} = \frac{X_{i+1} + (\Delta i^{+} / \Delta i^{-}) \cdot X_{i-1} - (1 + \Delta i^{+} / \Delta i^{-}) \cdot X_{i}}{1/2 [(\Delta i^{+})^{2} + \Delta i^{+} \cdot \Delta i^{-})} (6)$$

A equação característica da rosca foi calculada sujeita às seguintes condições de contorno:

$U_{x}(0) = 0$	$U_{x}(B) = U_{x}$
$U_{z}^{(-W/2,v)} = 0$	$U_{z}^{(W/2,y)} = 0$
$U_{x}(x,0) = 0'$	$U_{2}(x,B) = U$

O canal da extrusora foi dividido numa rede de pontos não equidistantes nos eixos x e z.

A vazão é calculada através dos valores obtidos de velocidade para uma dada queda de pressão, fazendo a somatória da multiplicação das velocidades no ponto i pela área ao redor desse ponto. Quando a diferença entre a vazão anterior e a atual é maior que a diferença estipulada, novas velocidades são calculadas. Quando a diferença é menor, a vazão é calculada para uma nova pressão [11].

Os dados de viscosidade em cisalhamento e primeira diferença de tensões normais foram obtidos através de ajuste polinomial de segunda ordem dos dados reológicos experimentais.

A equação característica da matriz foi calculada utilizando a equação da lei das potências,

$$Q = \frac{n\pi}{1+3n} \left[\frac{\frac{d}{2}\Delta P}{2 \pi L}\right]^{1/n}$$
(7)

onde:

n = índice da lei das potências;

m = consistência do fundido.

e assumindo que Vr = V $_{\Theta}$  = 0 e V<sub>2</sub> = V<sub>2</sub>(r), sendo V = velocidade do polímero na matriz.

A Tabela II apresenta os dados experimentais usados na simulação e as taxas de cisalhamento na rosca e matriz,  $\dot{\gamma}_i e \dot{\gamma}_m$ , respectivamente.







**Fig.4** - Razão de inchamento do Extrudado x Taxa de Cisalhamento para os PEAD (T=190°C) e para BLENDA (T=240°C)

## **RESULTADOS E DISCUSSÃO**

As Figuras 3, 4 e 5 mostram a viscosidade do fundido, inchamento do extrudado e coeficiente da primeira diferença de tensões normais a 190°C (homopolímeros) e a 240°C (blenda).

Como esperado, a viscosidade aumentou com o aumento do peso molecular a taxas de cisalhamento baixas e médias. Entretanto, a altas taxas de cisalhamento, o PEAD 3, devido a sua maior distribuição de peso molecular, tem uma viscosidade menor que o PEAD 2. O uso de 10% em peso de PELUAPM aumenta levemente a viscosidade.

O PEAD 3 apresentou um comportamento de inchamento do extrudado diferente. À baixas taxas de cisalhamento seu inchamento foi menor que os PEAD 1 e 2, contrário ao aumento do inchamento esperado com o aumento do peso molecular [12]. O inchamento da blenda foi menor que o inchamento dos PEAD, devido provavelmente que a temperatura utilizada foi maior.



**Fig.5** - Coeficiente da Primeira Diferença de Tensões Normais (C.P.D.T.N.) para os PEAD (T=190°C) e para BLENDA (T=240°C).

TABELA II									
Polímero	T (0C)	N (rpm)	<b>ý</b> r (s-1)	<b>ý</b> m (s-1)	1/n(*)	m(**) (Ns <sup>r</sup> /cm)			
PEAD1	190	70	39,4	1030	2,3	0,762			
PEAD 1	210	64	36,0	996	1,974	0,506			
PEAD 2	190	70	39,4	929	2,522	3,577			
PEAD 2	210	64	36,0	920	2,781	2,306			
PEAD 3	190	63	35,5	692	5,525	32,513			
PEAD 3	210	64	36,0	795	4,599	12,160			
BLENDA 9/1	240	50	28,1	795	2,203	0,454			
BLENDA 9/1	260	50	28,1	783	2,150	0,465			

(\*) n =  $\partial \log \tau / \partial \log \dot{\gamma}$ , calculado em  $\dot{\gamma}_{m}$ .

(\*\*) por extrapolação das curvas de viscosidade em cisalhamento versus taxa de cisalhamento.



**Fig. 6** - Vazão x Queda de Pressão para o PEAD 1, onde EXP = Experimental e LP = Lei das Potências.



**Fig. 7** - Vazão x Queda de Pressão para PEAD 2, onde EXP = Experimental e LP = Lei das Potências.



**Fig. 8** - Vazão x Queda de Pressão para PEAD 3, onde EXP = Experimental e LP = Lei das Potências.



**Fig. 9** - Vazão x Queda de Pressão para a Blenda 9/1, onde EXP = Experimental e LP = Lei das Potências.



Fig. 10 - Erro x Temperatura

Para fazer uma comparação, as curvas de O versus  $\Delta P$ foram também calculadas utilizando a equação da lei das potências. As Figuras 6, 7, 8 e 9 mostram essas simulações a 190° C e 210° C (homopolímeros) e 240°C (blenda).

A figura 10 mostra uma curva de erro (**E**) versus temperatura, onde **E** = [ (vazão calculada — vazão experimental ) / vazão experimental ] x 100. O erro cai com o aumento da temperatura, independente do polímero e da equação constituitiva utilizada na simulação. A equação de CEF deu melhores resultados para os PEAD 1 e 3, às temperaturas menores. Considerando o peso molecular, pode ser observado que quanto maior o seu valor, maior será o erro introduzido utilizando a equação de CEF. Em relação à distribuição de peso molecular, um aumento nesse parâmetro produz um aumento no erro, independente da equação empregada.

# CONCLUSÕES

Medidas de elasticidade do fundido conjuntamente com uma equação constitutiva adequada, que incorpora esses parâmetros, podem proporcionar uma melhor simulação do processamento do polímero.

Quando a simulação é isotérmica, portanto longe do processo real, a equação da lei das potências continua sendo uma aproximação válida. Contudo, o processo de extrusão é sabidamente não isotérmico; nesse caso a elasticidade do fundido influirá marcantemente o cálculo do ponto de operação, já que ela é um parâmetro dependente da temperatura. Nesse caso, a equação de CEF poderá apresentar melhores resultados.

À temperatura de 190°C, os valores obtidos utilizando a equação de CEF foram mais próximos aos experimentais. Isso pode ser explicado pelo fato de que à temperaturas mais baixas, os efeitos elásticos serão mais pronunciados.

#### AGRADECIMENTOS

À Polialden Petroquímica S.A., à FAPESP (Contrato № 87/2699-5) e ao CNPq (401470/88-1MM/FV/PQ) pelo suporte financeiro.

## **REFERÊNCIAS BIBLIOGRÁFICAS**

- BRETAS. R. E. S.; POWELL, R. L. "Dynamic and Transient Rheological Properties of Glass Filled Polymer Melts, Rheologica Acta, 24, 69-74, (1985)".
- BRETAS, R. E. S.; BRETAS, N. G. "Software para o Cálculo das Propriedades Viscoelásticas e Estruturais de Polímeros Fundidos, "Anais do 7º CBECIMAT, UFSC, Florianópolis, p. 479-482, (1986).
- SHROFF, R. N.; SHIDA, M. "Application of a Constitutive Equation to Polymer Melts", Journal of Applied Polymer Science, vol 26, 1847-1863, (1981).
- MITSOULIS, E.; VLACHOPOULOS, J. "A Numerical Study of the Effect of Normal Stress and Elongational Viscosity on Entry Vortex Growth and Extrudate Swell", Polymer Engneering and Science, vol. 25, 677-689, (1985).
- RAUWENDAAL, C. "Throughput-Pressure Relationships for Power Law Fluids in Single Screw Extruders", Polymer Engineering and Science, vol. 26, 1240-1244, (1986).
- AGUR, E. F.; VLACHOPOULOS, J. "A Computer Model of a Single-Screw Plasticating Extruder", Polymer Engineering and Science, vol. 22, 1084-1094, (1982).
- BIRD, R. B.; ARMSTRONG, R. C.; HASSAGER, O. "Dynamics of Polymeric Liquids", vol. 1, 2<sup>e</sup> ed., John Wiley & Sons, New York (1987).
- MIDDLEMAN, S. "Fundamentals of Polymer Processing" McGraw Hill Book Co, New York, (1977).
- 9. TANNER, R I. "A Theory of Die-Swell", Journal of Polymer Science, Part A-2, 8, 2067-2078, (1970).
- CROCHET, M. J.; DAVIES, A. R.; WALTERS, K. "Numerical Simulation of Non-Newtonian Flow", Elsevier Pub. Co., New York (1984).
- GRAMADO, C. J. F. "Simulação de um Processo de Transformação de PEAD e de suas Blendas com Peluapm", DE-Ma-UFSCar, 1990, 123p, (Mestrado).
- LA MANTIA, F. P.; VALENZA, A.; ACIERNO, D. "A Comprehensive Experimental Study of the Rheological Behaviour of HDPE. I. Entrance Effect and Shear Viscosity Results," Rheologica Acta, 22, 308-312, (1983).