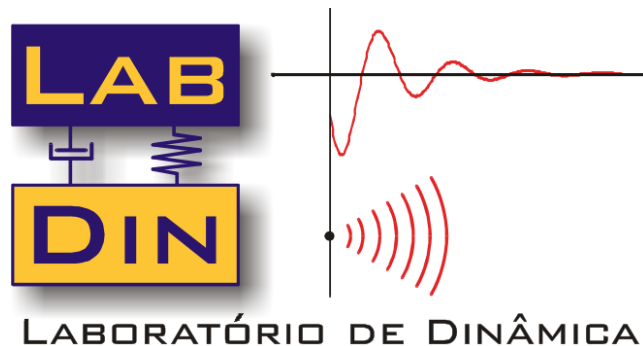


UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO  
ESCOLA DE ENGENHARIA DE SÃO CARLOS  
DEPARTAMENTO DE ENGENHARIA MECÂNICA



**SEM 0533 – Modelagem e Simulação de Sistemas Dinâmicos I**  
**SEM 0232 – Modelos Dinâmicos**

***Modelagem de Sistemas Fluídicos***  
***Teoria***

# Objetivos

---

Objetivo da presente aula é apresentar elementos teóricos para a modelagem de Sistemas Fluídicos no contexto da Dinâmica de Sistemas. Os seguintes elementos serão estudados:

- Resistência Fluídica
- Capacitância Fluídica
- Inércia Fluídica

## Bibliografia:

- 1 Felício, L. C., Modelagem da Dinâmica de Sistemas e Estudo da Resposta, Rima, 2010
- 2 Doebelin, E. O., System Dynamics, Modeling, Analysis, Simulation, Design, M. Dekker, 1998

# Introdução

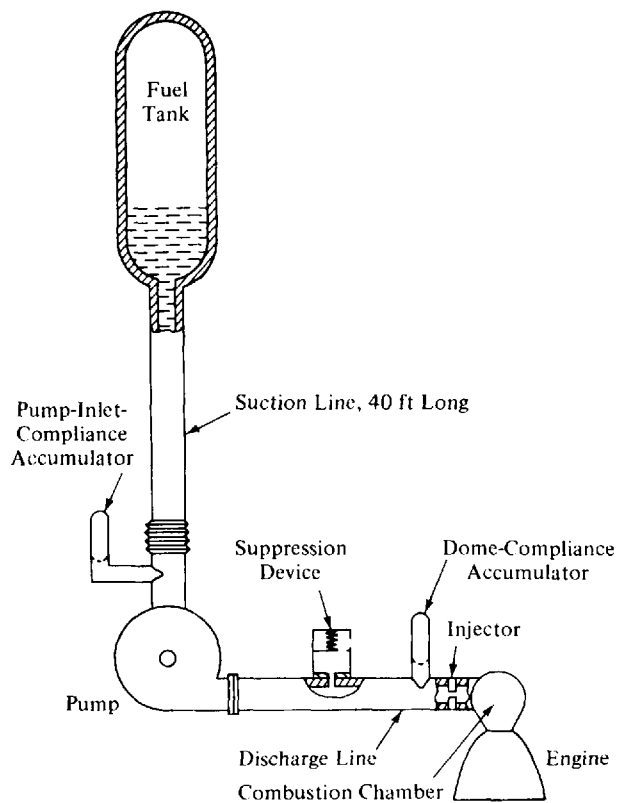
Embora para sistemas mecânicos, elétricos e eletromecânicos a abordagem de modelagem por parâmetros concentrados (*lumped*) conduza a modelos confiáveis, no caso de sistemas fluídicos (e também os térmicos) requer-se um tratamento mais aprofundado. Algumas características dos sistemas fluídicos:

- ✓ Seguem um comportamento padrão similar aos sistemas mecânicos
- ✓ Surgem dificuldades em se aplicar o conceito de parâmetros concentrados, principalmente pelo fato do fluido não possuir forma definida
- ✓ Modelos mais acurados são necessários (modelagem CFD)

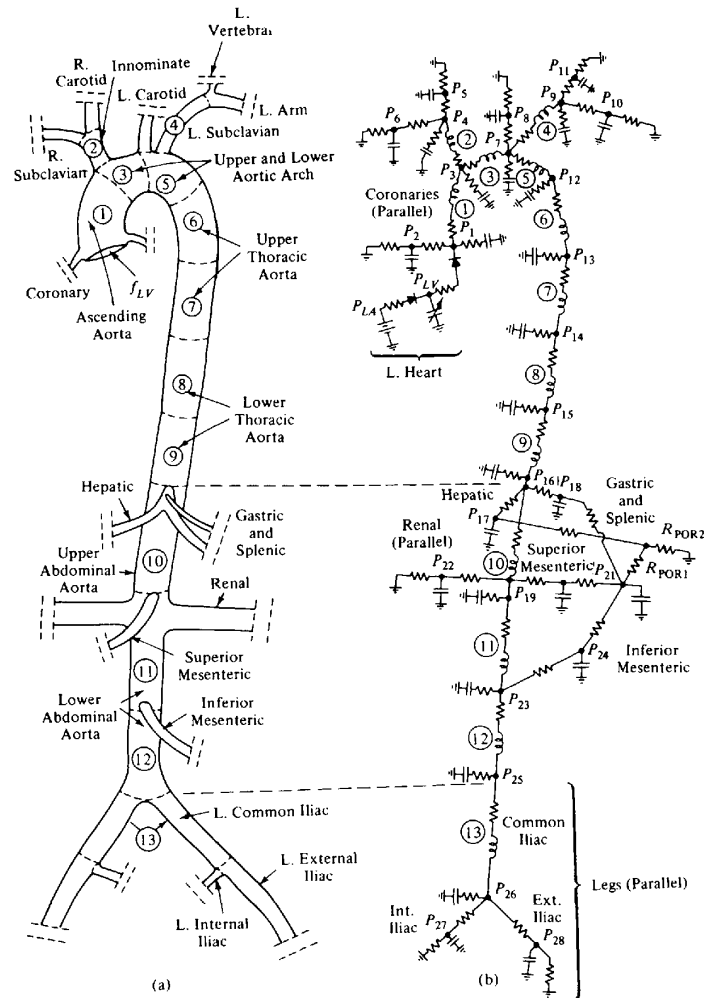
Para o presente estudo as variáveis físicas de interesse são:

- ✓ Pressão média do fluido [ $Pa = N/m^2$ ]
- ✓ Vazão do fluido (taxa de variação volumétrica) [ $m^3/s$ ]
- ✓ Área de secção transversal do conduto [ $m^2$ ]
- ✓ Velocidade média do fluxo [ $m/s$ ]

# Dois Exemplos



(a) Modelo de sistema de abastecimento de combustível de um foguete<sup>1</sup>



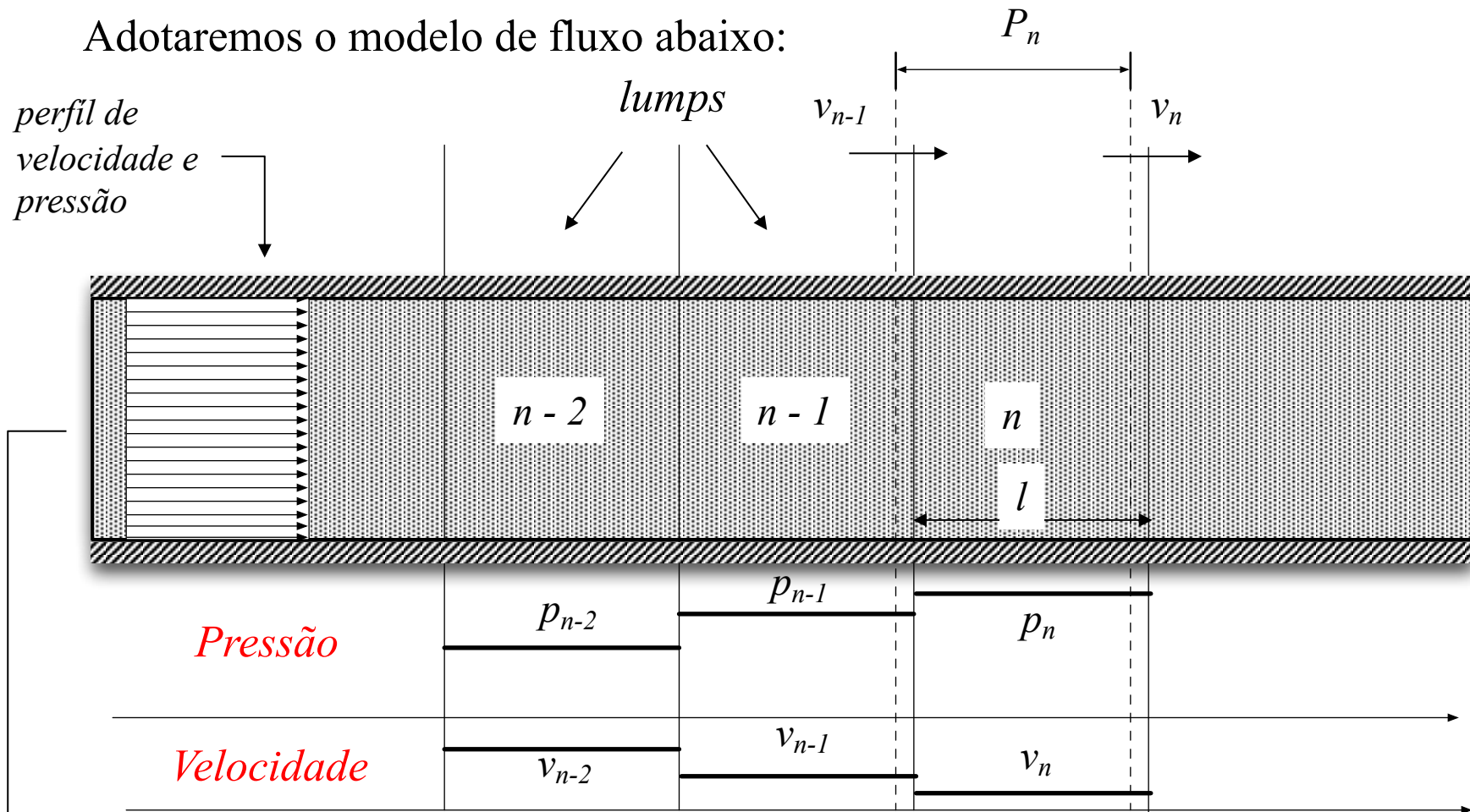
(b) Modelo de sistema de fluxo arterial humano<sup>1</sup>

<sup>1</sup> Doebelin, E. O., System Dynamics, Modeling, Analysis, Simulation, Design, M. Dekker, 1998 -



# Modelo de Fluxo Uni-Dimensional

Adotaremos o modelo de fluxo abaixo:



- Velocidade e pressão constantes em qualquer ponto da secção transversal

## Cont. ...

Para a descrição de um elemento discreto (*lump*) aplicaremos:

- Lei da Conservação da Massa e 2a Lei de Newton
- Durante um intervalo de tempo  $dt$  para um determinado elemento:

$$\begin{array}{|c|} \hline \text{Fluxo de Massa} \\ \hline \text{in} \\ \hline \end{array} - \begin{array}{|c|} \hline \text{Fluxo de Massa} \\ \hline \text{out} \\ \hline \end{array} = \begin{array}{|c|} \hline \text{Massa} \\ \hline \text{Armazenada} \\ \hline \end{array}$$

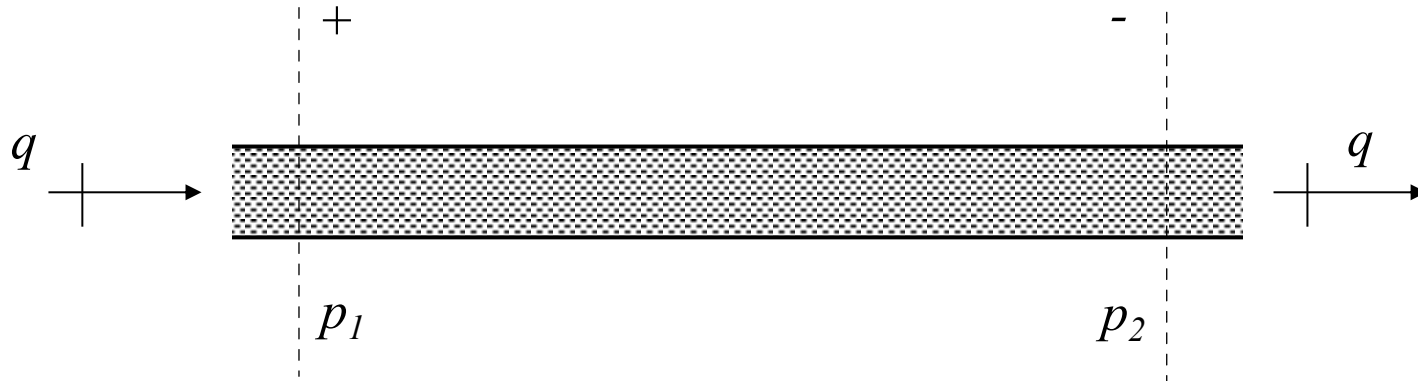
- De forma análoga a resultantes de forças ( $PA$ ) entre os extremos de um elemento deve-se igualar à componente inercial do elemento ( $ma$ ).
- Ao aplicarmos a conservação da massa teremos que levar em consideração a compressibilidade do fluido, através da propriedade denominada *Bulk Modulus*, que é entendida como uma medida da compressibilidade e dada por

$$B = - \frac{\Delta P}{\Delta V/V}$$

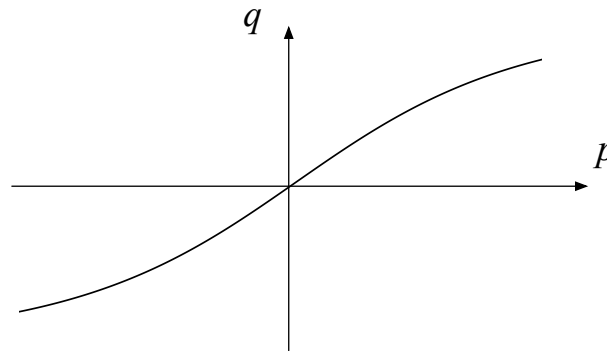
# O Elemento Resistência Fluídica

Efeito físico: modelagem da dissipação de energia sob a forma de atrito

Partido-se de um modelo fenomenológico, mostramos abaixo um fluxo em conduto reto



Geralmente, a relação entre  $p$  e  $q$  é não linear

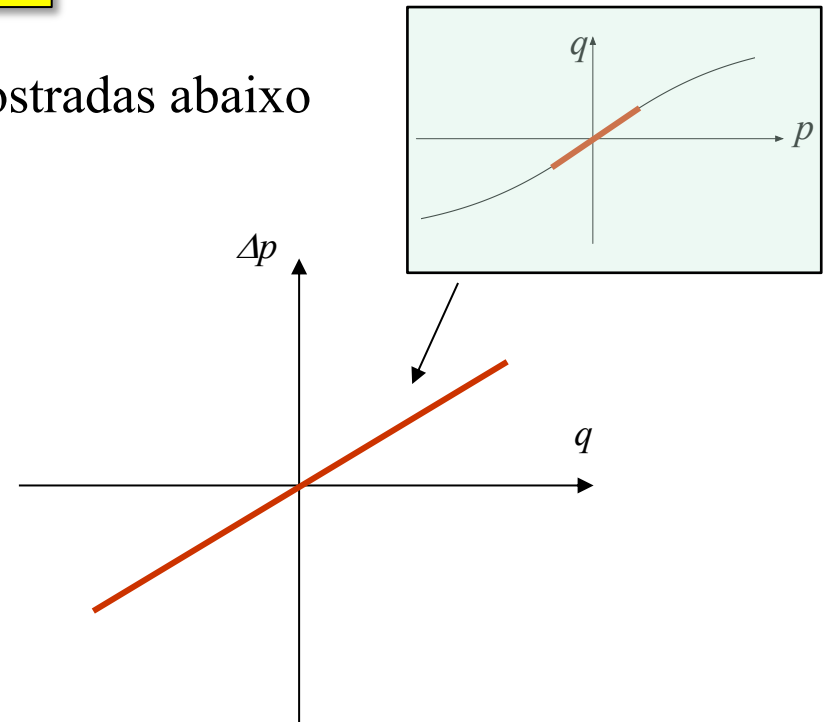
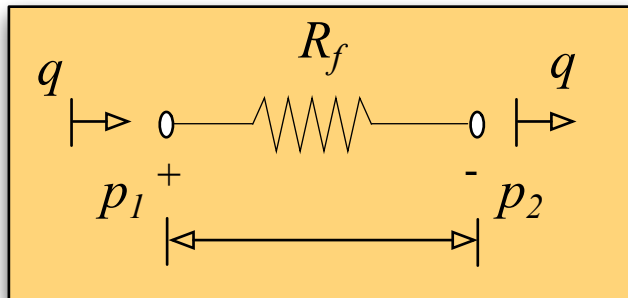


## Cont. ...

O elemento resistência fluídica puro e ideal é definido pela seguinte relação entre pressão e vazão

$$R_f = \frac{\Delta p}{q} = \frac{p_1 - p_2}{q}$$

Sua representação e curva característica são mostradas abaixo



Para a definição da F.T. inicialmente aplicamos a T.L. à relação i/o

$$\mathcal{L}(\Delta p) = \mathcal{L}(R_f q) \quad \Rightarrow \quad \Delta P(s) = R_f Q(s)$$

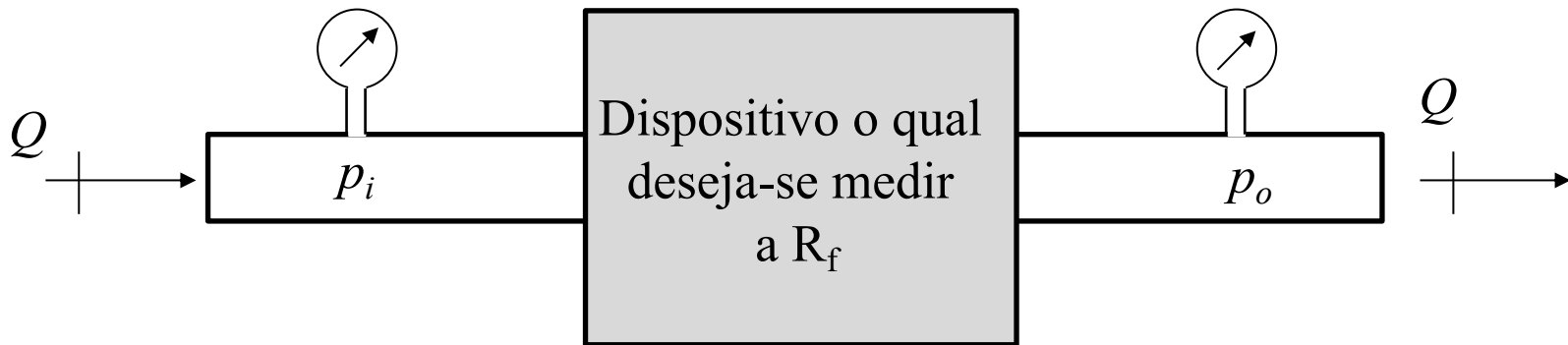
E, então podemos definir duas F.T.



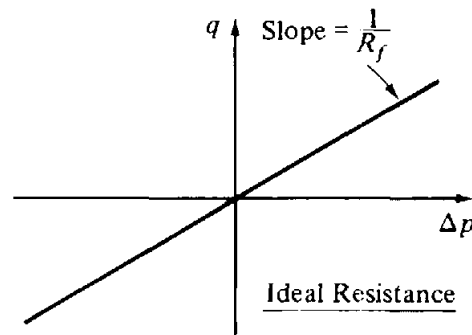
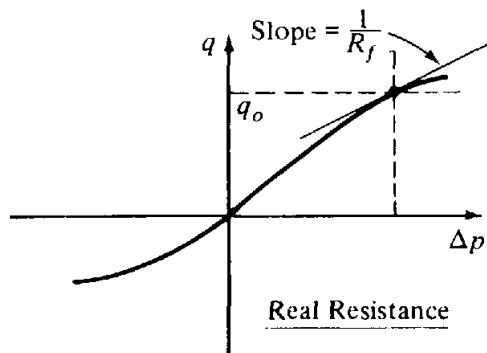
Resistência fluídica: Elemento de *ordem zero* (ganho constante !)

## Cont. ...

Experimentalmente podemos obter uma estimativa da  $R_f$  através de um experimento simples:



E, a partir das medições de pressão e vazão constrói-se um gráfico e a partir dele obtém-se o valor da  $R_f$  do circuito, que pode-se aproximar da  $R_f$  do dispositivo



1 Doebelin, E. O., System Dynamics, Modeling, Analysis, Simulation, Design, M. Dekker, 1998 -

## Cont. ...

Podemos também estimar a resistência fluídica teóricamente. Par isto, precisamos determinar as condições do fluxo, a saber:

### (a) Fluxo Laminar

- Baixas velocidades
- Movimento ordenado do fluxo
- Governado por efeitos viscosos
- Efeitos inerciais desprezados

### (b) Fluxo Turbulento

- Velocidades mais altas
- Movimento desordenado
- Governado por efeitos inerciais

*razão entre forças  
inerciais e viscosas*

Número de Reynolds

$$N_R = \frac{\rho D v}{\mu}$$

$N_R < 2000$  – Laminar

$N_R > 4000$  - Turbulento

## Cont. ...

Condições de fluxo laminar produzem resistências fluídicas muito próximas do comportamento linear, podendo ser calculadas teóricamente. Exemplo: Um tubo capilar liso, reto e de secção circular temos

$$q = \frac{\pi D^4}{128\mu L} \Delta p$$

Logo, para este duto

$$R_f = \frac{\Delta p}{q} = \frac{128\mu L}{\pi D^4}$$


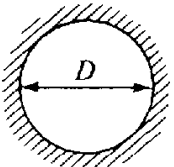
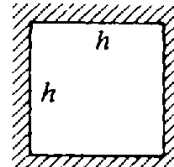
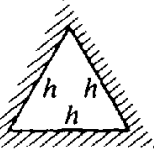
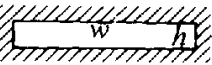
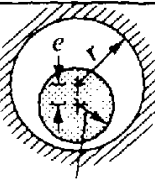
Para escoamentos turbulentos

$$\Delta p = \frac{0,242 L \mu^{0,25} \rho^{0,75}}{D^{4,75}} q^{1,75}$$

$\rho$  – densidade do fluido  
 $D$  – Diâmetro do tubo  
 $v$  – velocidade do fluxo  
 $\mu$  – viscosidade do fluido  
 $q$  – vazão do fluido



# Cont. ... Resistências fluídicas para fluxo em regime laminar

 $R_f \triangleq \frac{\Delta p}{q}$	
$R_f = \frac{128\mu L}{\pi D^4}$ 	$R_f = \frac{28.4\mu L}{h^4}$ 
$R_f = \frac{185\mu L}{h^4}$ 	 $R_f = \frac{12\mu L}{wh^3 \left[ 1 - \frac{192h}{\pi^5 w} \tanh \frac{\pi w}{2h} \right]}$
$R_f = \frac{6\mu L}{\pi r c^3 \left[ 1 + \frac{3}{2} \left( \frac{e}{c} \right)^2 \right]}$ <p>if <math>e = 0</math>:</p> $R_f = \frac{6\mu L}{\pi r c^3}$ 	<p>if <math>w \gg h</math>:</p> $R_f = \frac{12\mu L}{wh^3}$

1 Doebelin, E. O., System Dynamics, Modeling, Analysis, Simulation, Design, M. Dekker, 1998 -

# O Elemento Capacitância Fluídica

Efeito Físico: Armazenamento de energia (massa) fluídica

- Um fluido por si só apresenta o efeito da capacitância: Compressibilidade
- Dispositivos mecânicos podem gerar efeitos capacitivos
- Em geral um elemento fluídico no qual a energia armazenada é função da pressão pode ser pensado como uma capacitância fluídica, análoga à elétrica e mecânica

O elemento capacitância fluídica puro e ideal  $C_f$  pode ser definido como

$$C_f = \frac{V}{\Delta p} \quad C_f = \frac{\Delta V}{\Delta p}$$

Como buscamos uma relação entre pressão e vazão podemos escrever

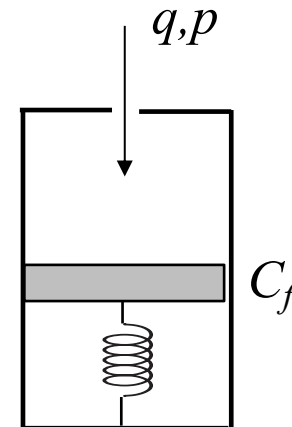
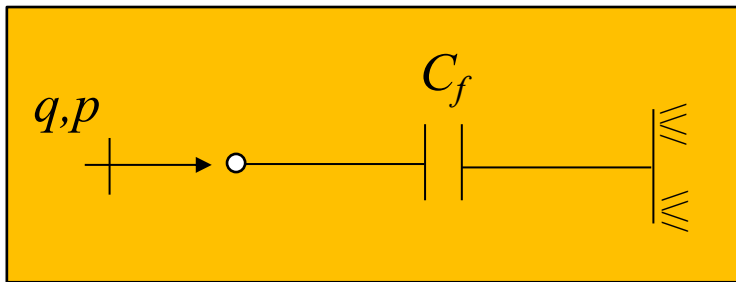
$$V = \int_{t_0}^t q \, dt$$

## Cont. ..

E, combinando estas duas expressões temos

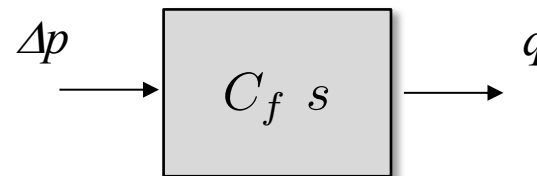
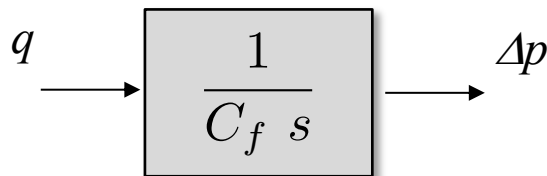
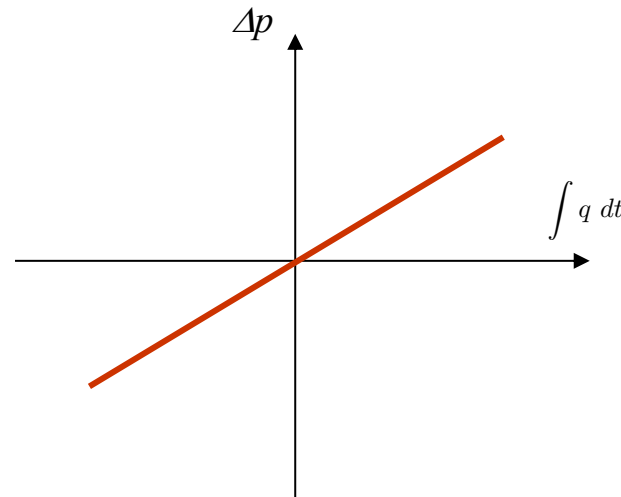
$$\Delta p = \frac{1}{C_f} \int_{t_0}^t q \, dt$$

onde  $C_f$  é o valor da capacitância fluídica,  $V$  o volume armazenado,  $\Delta p$  o diferencial de pressão e  $q$  a vazão. Sua representação



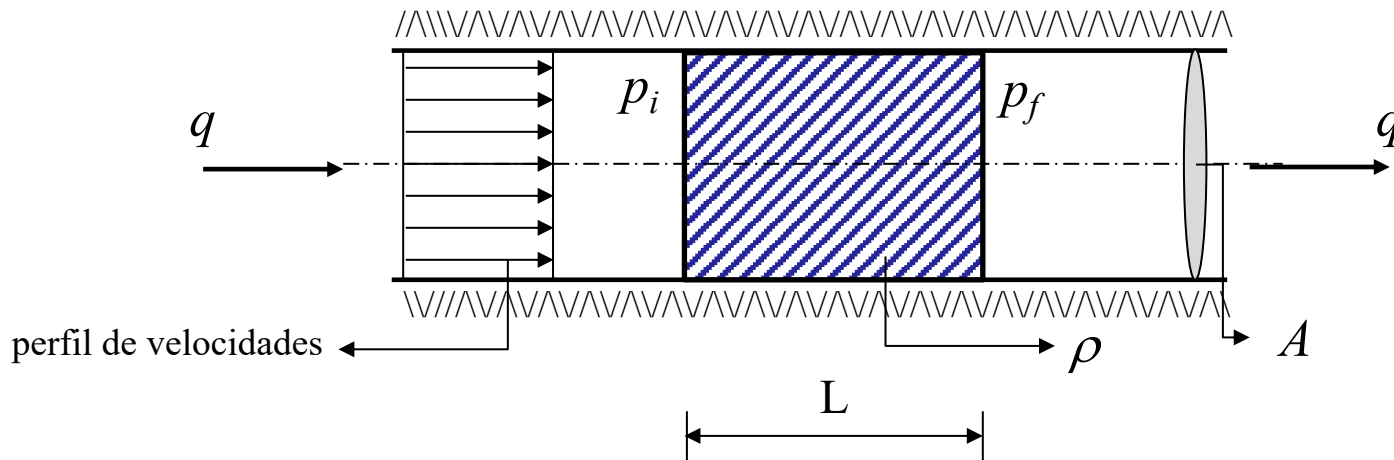
## Curva característica e F.T. para o elemento capacitância fluídica

$$\Delta P(s) = \frac{1}{C_f} \mathcal{L} \left( \int_{t_0}^t q \, dt \right) = \frac{1}{C_f} \frac{Q(s)}{s}$$



# O Elemento Inércia Fluídica

Efeito Físico: Modelagem da propriedade da inércia do fluxo



Hipóteses Simplificadoras:

- Elementos discretos de tamanho finito
- Fluxo uni-dimensional com perfil de velocidades constante e idênticas
- Elemento discreto tratado como um “corpo rígido”

$$m = \rho AL$$

## Cont. ...

Para o elemento discreto em seu movimento unidirecional:

$$\sum_{i=1}^N f_i = ma$$

A resultante de forças está relacionada à diferença de pressão antes e depois do elemento tal que

$$\sum_{i=1}^N f_i = A\Delta p$$

$$A\Delta p = \rho AL \frac{dv}{dt}$$

e, levando-se em conta que:  $q = vA$

$$\Delta p = \frac{\rho L}{A} \frac{dq}{dt}$$



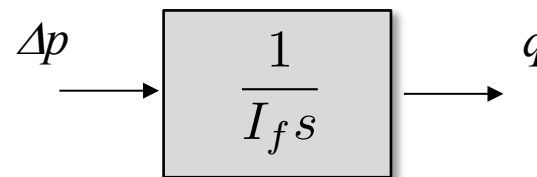
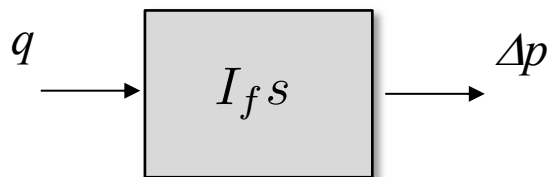
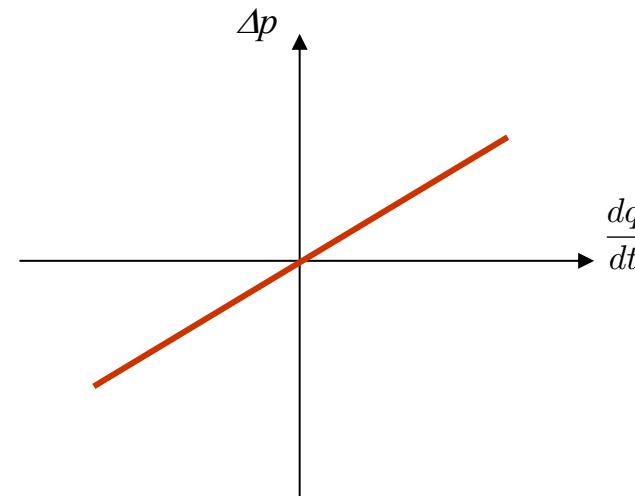
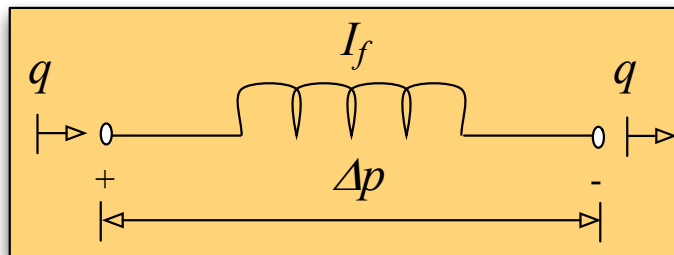
$$\Delta p = I_f \frac{dq}{dt}$$

$$I_f = \frac{\rho L}{A}$$

## Cont. ...

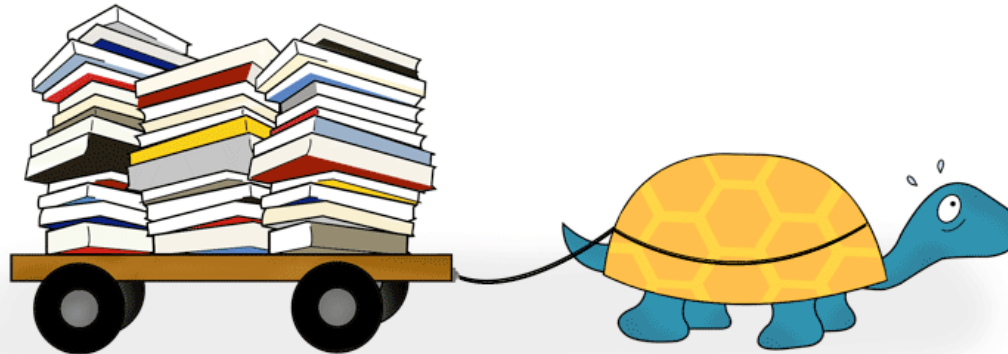
Para a F.T. aplicamos a T. L. à esta última equação obtendo assim

$$\mathcal{L}(\Delta p) = \Delta P(s) = I_f \mathcal{L} \left( \frac{dq}{dt} \right) = I_f s Q(s)$$



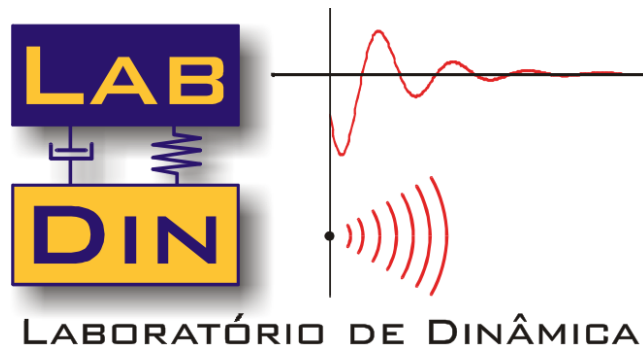
# FIM

## Bom Estudo !





UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO  
ESCOLA DE ENGENHARIA DE SÃO CARLOS  
DEPARTAMENTO DE ENGENHARIA MECÂNICA



**SEM 0533 – Modelagem e Simulação de Sistemas Dinâmicos I**  
**SEM 0232 – Modelos Dinâmicos**

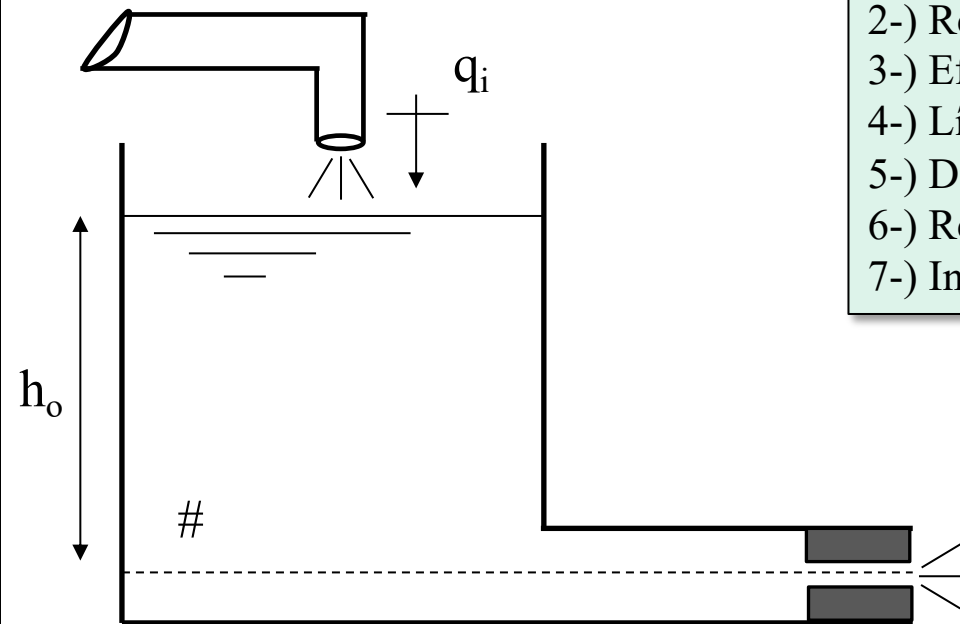
***Modelagem de Sistemas Fluídicos***  
***Exemplos***

# Exemplos de Modelagem

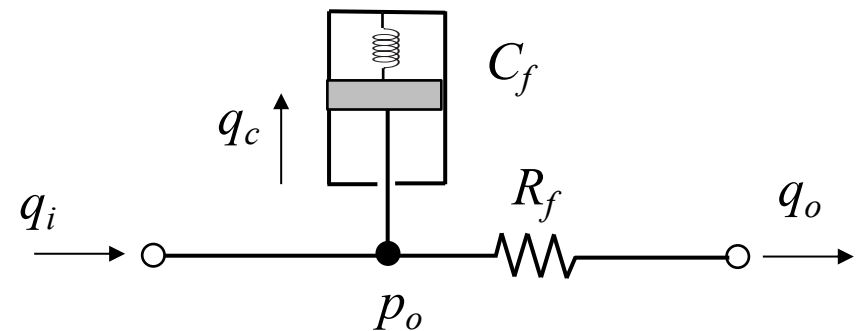
Exemplo 1: A figura mostra um sistema fluídico composto por um tanque aberto que é alimentado por uma fonte de vazão ( $q_i$ ) e descarga para a atmosfera. Formule hipóteses simplificadoras para o modelo e determine a F.T. relacionando a altura da coluna de fluido  $h_o$  com a vazão de entrada  $q_i$ .

Hipóteses:

- 1-) Tubo de descarga é curto: inércia desprezada
- 2-) Resistência fluídica ao longo do tubo desprezível
- 3-) Efeitos inerciais e atrito no tanque desprezíveis
- 4-) Líquido homogêneo e incompressível
- 5-) Dimensões geométricas constantes
- 6-) Resistência fluídica concentrada na extremidade
- 7-) Influências externas invariantes ( $p_{atm}$ ,  $t_{atm}$ )



Modelo Geométrico



Modelo Físico

## Exemplo 1: Cont. ...

Portanto, podemos pensar num modelo composto pela capacitância do tanque e pela resistência no local de descarga, tendo como entrada a vazão e saída o nível vertical do fluido no tanque. Para a obtenção do modelo matemático, aplicamos lei da conservação da massa para o tanque num intervalo  $dt$ , ou seja

$$\dot{m}_i dt - \dot{m}_o dt = dm$$

onde  $m_i$  e  $m_o$  são respectivamente a massa de fluido que entra e sai do tanque. Devido à hipótese 2 (incompressibilidade do fluido) podemos trocar a variável massa por volume, tendo assim

$$q_i dt - q_o dt = dV$$

e como a variação do volume é dada pela variação de  $h_o$  podemos ainda escrever:

$$q_i dt - q_o dt = A dh_o$$

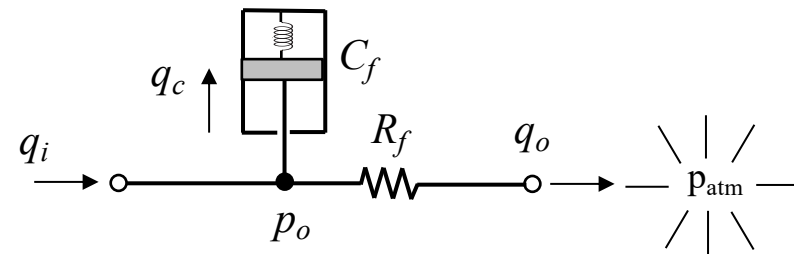
sendo  $A$  a área da secção transversal do tanque. Temos que resolver  $q_o$  !

## Exemplo 1: Cont. ...

Vamos considerar dois casos para podermos resolver  $q_o$ :

1º Caso: A descarga para a atmosfera é feita através de uma resistência fluídica linear (seria uma hipótese a mais feita durante a modelagem !). Assim

$$q_o = \frac{\Delta p}{R_f} = \frac{1}{R_f} (p_o - p_{atm})$$

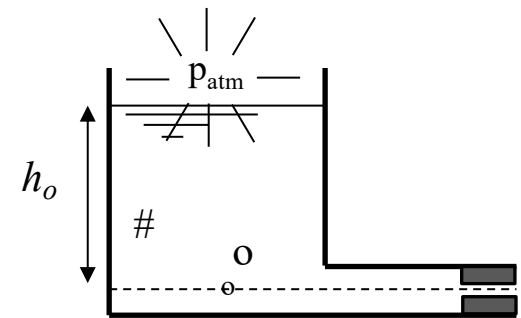


e a pressão no ponto  $o$  pode ser escrita usando a propriedade dos pontos isóbaros

$$p_o = \rho g h_o + p_{atm}$$

Portanto:

$$q_o = \frac{1}{R_f} \rho g h_o$$



## Exemplo 1: Cont. ...

---

Retornando à equação para o modelo temos

$$q_i dt - \frac{1}{R_f} \rho g h_o dt = A dh_o$$

$$A \frac{dh_o}{dt} + \frac{1}{R_f} \rho g h_o = q_i$$

e aplicando a T.L. com condições iniciais nulas

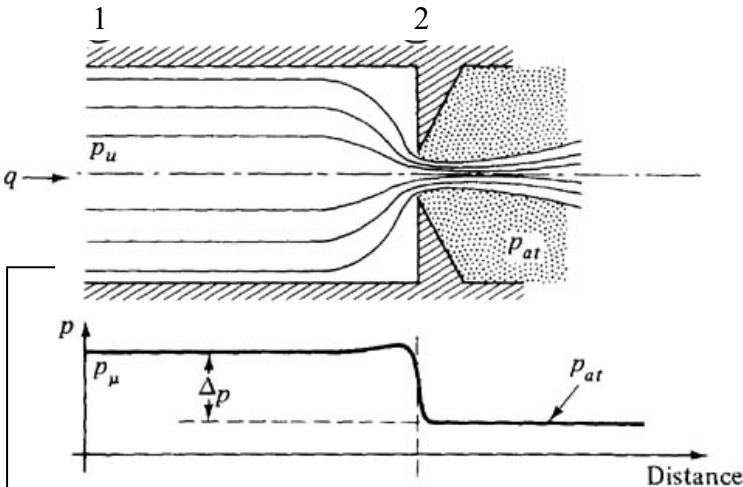
$$\left( As + \frac{1}{R_f} \rho g \right) H_o(s) = Q_i(s)$$

da qual obtemos a F.T. desejada

$$\frac{H_o(s)}{Q_i(s)} = \frac{\frac{R_f}{\rho g}}{\frac{AR_f}{\rho g} s + 1}$$

# Exemplo 1: Cont. ...

2º Caso: A descarga para a atmosfera é feita através de um orifício<sup>1</sup>



Usando a Equação de Bernoulli

$$p_1 q + \frac{\rho v_1^2 q}{2} = p_2 q + \frac{\rho v_2^2 q}{2}$$

$$p_1 - p_2 = \frac{\rho}{2} (v_2^2 - v_1^2)$$

Agora como  $q = A_1 v_1 = A_2 v_2$  temos

$$q = \frac{A_2}{\sqrt{1 - \left(\frac{A_2}{A_1}\right)^2}} \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho}} \quad \Rightarrow \quad q \cong C_d A_o \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho}}$$

<sup>1</sup> Doebelin, E. O., System Dynamics, Modeling, Analysis, Simulation, Design, M. Dekker, 1998 -

## Exemplo 1: Cont. ...

Então, para o presente caso

$$q_o = C_d A_o \sqrt{\frac{2(p_o - p_{atm})}{\rho}} = C_d A_o \sqrt{2gh_o} = k_o \sqrt{h_o}$$

Retornando à EDO temos

$$q_i dt - k_o \sqrt{h_o} dt = A dh_o$$

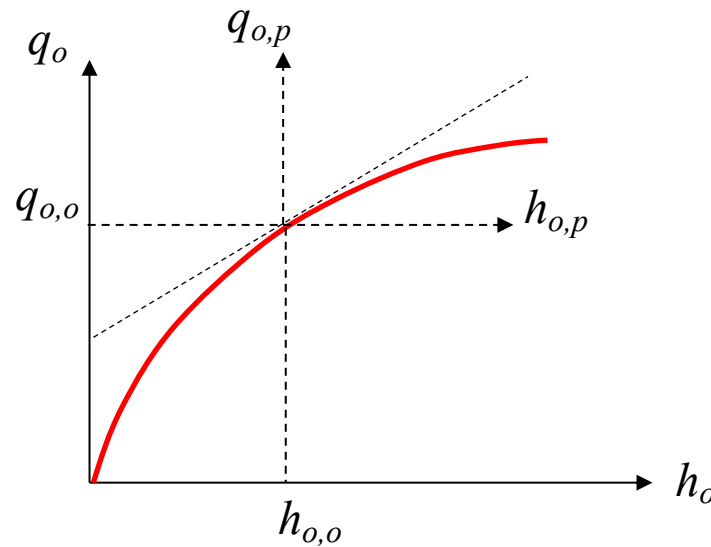
$$A \frac{dh_o}{dt} + k_o \sqrt{h_o} = q_i$$

Que claramente é uma EDO não linear ! Para a solução da EDO temos duas saídas:

- Resolver a EDO não linear através de técnicas numéricas
- Obter uma EDO linearizada em torno de um ponto de operação (única saída para obtermos a F.T. !)

## Exemplo 1: Cont. ...

Escolhemos um ponto de operação ( $h_{o,o}$ ,  $q_{o,o}$ )



Expandimos a função não linear em torno deste ponto: Séries de Taylor

$$y = f(x) \cong f(x_o) + \left. \frac{dy}{dx} \right|_{x=x_o} \frac{(x - x_o)}{1!}$$

$$y = \sqrt{h_o} \cong \sqrt{h_{o,o}} + \frac{1}{2\sqrt{h_{o,o}}} (h_o - h_{o,o}) = \sqrt{h_{o,o}} + \frac{h_{o,p}}{2\sqrt{h_{o,o}}}$$

onde:  $h_{o,p} = h_o - h_{o,o}$  (perturbação em torno de  $h_{o,o}$ )



## Exemplo 1: Cont. ...

Usamos a expansão na EDO

$$A \frac{dh_o}{dt} + k_o \sqrt{h_o} = q_i \quad h_{o,p} = h_o - h_{o,o}$$

Obtendo a seguinte equação

$$A \frac{d(h_{o,p} + h_{o,o})}{dt} + k_o \left( \sqrt{h_{o,o}} + \frac{1}{2\sqrt{h_{o,o}}} h_{o,p} \right) = q_{i,o} + q_{i,p}$$

Assumindo que no ponto de operação antes da perturbação o nível do tanque era contante, podemos fazer

$$q_{i,o} = k_o \sqrt{h_{o,o}}$$

e, então

$$A \frac{dh_{o,p}}{dt} + k_{or} h_{o,p} = q_{i,p} \quad \Rightarrow$$

$$\frac{H_{o,p}(s)}{Q_{i,p}(s)} = \frac{\frac{1}{k_{or}}}{\frac{A}{k_{or}}s + 1}$$

## Exemplo 1: Cont. ...

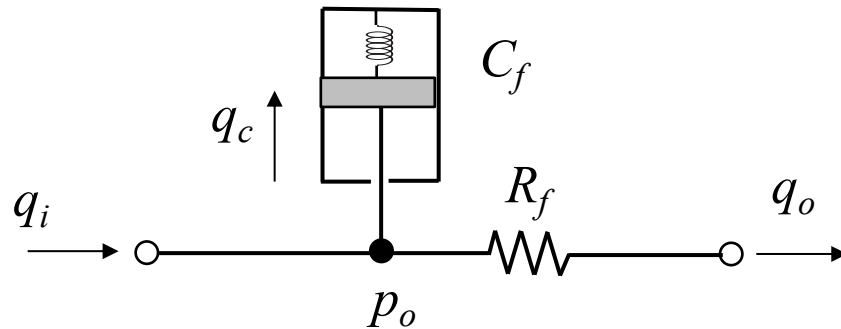
Ainda supondo que a resistência fluídica seja linear, podemos resolver o problema de outra maneira

Escrevemos inicialmente

$$q_i = q_c + q_o$$

sendo  $q_c$  o acúmulo de fluído devido à capacitância do tanque. Usando a T.L.

$$Q_i(s) - Q_o(s) = Q_c(s)$$



$$Q_o(s) = \frac{1}{R_f} \Delta P(s) = \frac{1}{R_f} \rho g H_o(s)$$

E sabemos:

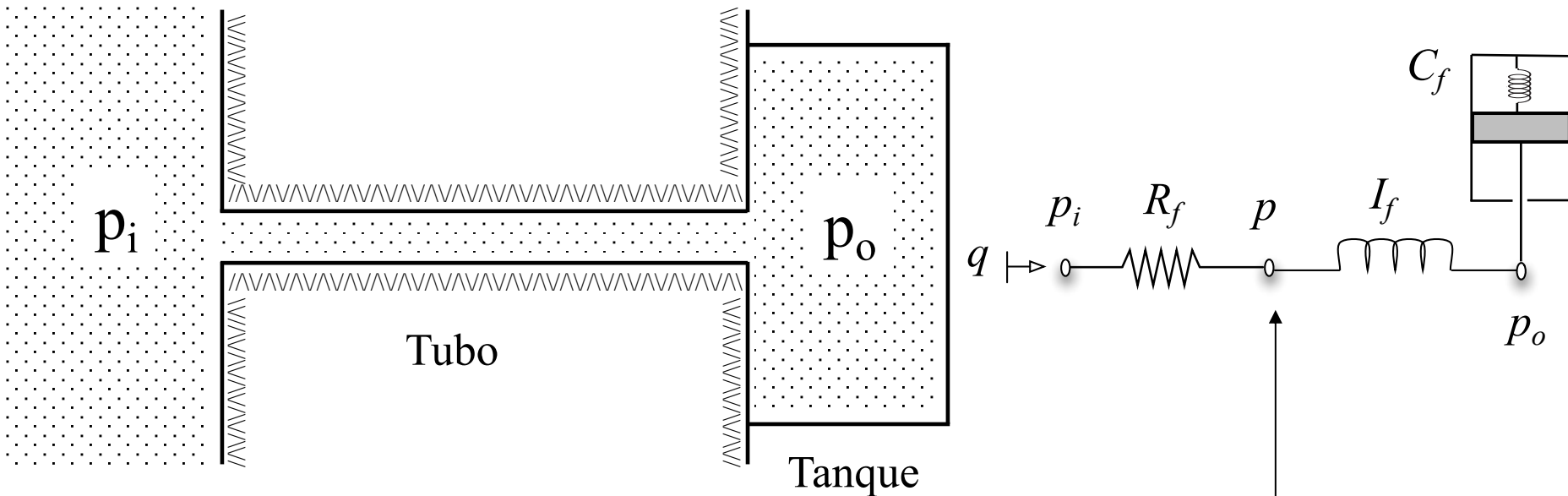
$$Q_c(s) = A s H_o(s)$$

Substituindo-se vem:

$$\frac{H_o(s)}{Q_i(s)} = \frac{\frac{R_f}{\rho g}}{\frac{A R_f}{\rho g} s + 1}$$

## Exemplo 2

Para o sistema de transferência de gás obter a F.T.  $P_o(s)/P_i(s)$



### Hipóteses Simplificadoras

- Todas as paredes são rígidas
- Para o tubo considero resistência e inércia
- Gás ideal
- Volume do tubo pequeno comparado ao do tanque
- Variações muito lentas de temperatura (isotérmico)

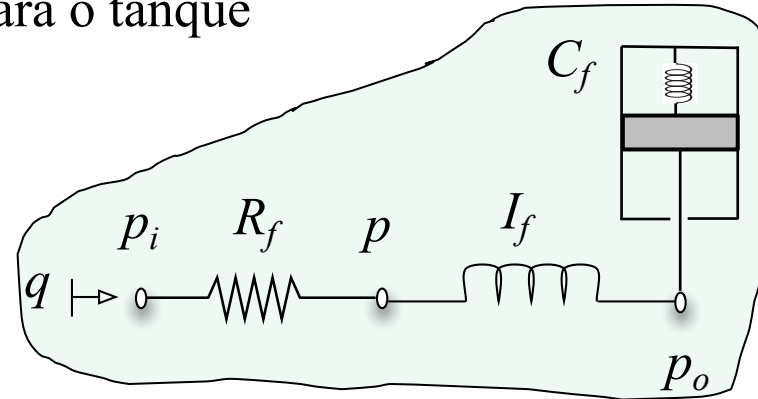
## Cont. ...

Então podemos aplicar a conservação de massa para o tanque

$$\dot{m}_{in} dt - \cancel{\dot{m}_{out} dt}^{=0} = dm$$

Ou também

$$\rho q dt = dm$$



Podemos resolver o lado esquerdo da igualdade através do balanço de pressão no ponto de ligação entre  $R_f$  e  $I_f$

$$p_i - p = R_f q$$

$$p - p_o = I_f \frac{dq}{dt}$$

Precisamos agora resolver para  $dm$ , ou seja para a massa de gás acumulada no tanque. Neste caso, pela hipótese do gás ideal podemos escrever

$$p_o V = mRT \quad \Rightarrow \quad dm = \frac{V}{RT} dp_o$$

## Cont. ...

Logo a EDO para o tanque fica escrita como

$$\rho q = \frac{V}{RT} \frac{dp_o}{dt}$$

Aplicamos Laplace à todas as equações

$$\rho Q(s) = \frac{V}{RT} s P_o(s) \quad \left\{ \begin{array}{l} P_i(s) - P(s) = R_f Q(s) \\ P(s) - P_o(s) = I_f s Q(s) \end{array} \right. +$$

---

$$P_i(s) - P_o(s) = (I_f s + R_f) Q(s)$$

E combinando as duas equações resultantes temos

$$\frac{P_o(s)}{P_i(s)} = \frac{1}{\frac{VI_f}{\rho RT} s^2 + \frac{VR_f}{\rho RT} s + 1}$$

# FIM

## Bom Estudo !

