DINÂMICA DAS MASSAS VARIÁVEIS

Eng.º EDUARDO GOMES DOS REIS (*)

É nosso intuito nêste trabalho, apenas deduzir as equações fundamentais da dinâmica das massas variáveis, isto é, fazer o estudo do movimento de um corpo sujeito à ação de uma fórça externa, havendo ao mesmo tempo variação da sua massa.

Vamos supor então um corpo de massa total \mathbf{M}_0 , da qual \mathbf{M}_1 será a massa permanente, e \mathbf{M}_2 a massa variável. Nessas condições, evidentemente

$$\mathbf{M}_0 = \mathbf{M}_1 + \mathbf{M}_2$$

Chamaremos F à fórça atuante sóbre o corpo, e t_1 o intervalo de tempo da sua atuação. Admitiremos ainda que após êsse período, a massa variável tenha se extinguido, restando apenas a massa permanente. Admitiremos ainda que a fórça F tenha módulo constante, e que a extinção da massa M_2 se faça uniformemente.

Nessas condições, em um instante qualquer t compreendido entre zero e t_1 , a massa total do corpo será

$$M = M_1 + M_2 \left(1 - \frac{t}{t_1} \right)$$

Assim sendo

$$\gamma = \frac{F}{M} = \frac{F}{M_1 + M_2 \left(1 - \frac{t}{t_1}\right)} = \frac{F t_1}{M_0 t_1 - M_2 t}$$
(1)

Mas

$$dv = \gamma dt = \frac{F t_1 dt}{M_0 t_1 - M_2 t}$$

e:

$$V = \int \frac{F t_1 dt}{M_0 t_1 - M_2 t} =$$

$$= - \frac{F t_1}{M_2} \ln (M_0 t_1 - M_2 t) + C$$

Em um instante qualquer t', compreendido entre zero e t_1 , a velocidade terá o seguinte valor:

$$\mathbf{v} = -\frac{\mathbf{F} \mathbf{t}_1}{\mathbf{M}_2} \begin{bmatrix} \mathbf{n} & (\mathbf{M}_0 \mathbf{t}_1 - \mathbf{M}_2 \mathbf{t}) \\ \mathbf{0} \end{bmatrix} \mathbf{t}'$$

ou:

$$v = -\frac{F t_1}{M_2} ln \frac{M_0 t_1 - M_2 t'}{M_0 t_1}$$

Generalizando, teremos a fórmula da velocidade em um dado instante t, compreendido entre zero e t_1 . Assim sendo:

$$v = -\frac{F t_1}{M_2} \ln \frac{M_0 t_1 - M_2 t}{M_0 t_1}$$
 (2)

Passaremos a seguir à determinação do espaço percorrido pelo corpo durante o intervalo de tempo t₁, nas condições anteriormente estabelecidas. Temos:

$$de = v dt$$

^(*) Engenheiro Assessor da Diretoria de Obras da SAEC.

$$de \; = \; - \; \; \frac{F \; t_1}{M_2} \; \; ln \; \; \frac{M_0 \; t_1 \; - \; M_2 \; t}{M_0 \; t_1} \; \; dt$$

$$e \ = \ - \ \frac{F \ t_1}{M_2} \ \int \ ln \ \frac{Mo \ t_1 \ - \ M_2 \ t}{M_0 \ t_1} \ dt$$

O espaço percorrido até o instante t', compreendido entre zero e t_1 , será:

$$e = \frac{F M_0 t_1^2}{M_2^2} \left[\frac{M_2 t}{M_0 t_1} - 1 + \left(1 - \frac{M_2 t}{M_0 t_1} \right) \ln \left(1 - \frac{M_2 t}{M_0 t_1} \right) \right]_0^{t'}$$

ou

$$\begin{array}{rcl} e & = & \frac{F \ M_0 \ t_1^2}{M_2^2} \ \left[\frac{M_2 \ t'}{M_0 \ t_1} \right. \\ \\ & + \left. \left(\ 1 \ - \ \frac{M_2 \ t'}{M_0 \ t_1} \right) \ ln \ \left(\ 1 \ - \ \frac{M_2 \ t'}{M_0 \ t_1} \right) \ \right] \end{array}$$

Generalizando novamente, teremos a fórmula do espaço percorrido até um dado instante t compreendido entre zero e t_1 , como seja:

$$e = \frac{F M_0 t_1^2}{M_2^2} \left[\frac{M_2 t}{M_0 t_1} + \left(1 - \frac{M_2 t}{M_0 t_1} \right) \ln \left(1 - \frac{M_2 t}{M_0 t_1} \right) \right]$$
(3)

Após decorrido o intervalo de tempo t₁, a velocidade e a aceleração terão atingido o valor máximo. Esta última desaparece em seguida. Assim:

$$\gamma_{\text{max}} = \frac{F t_1}{M_0 t_1 - M_2 t_1} = \frac{F}{M_1}$$
 (4)

$$v_{\text{max}} = -\frac{F t_1}{M_2} \ln \frac{M_0 t_1 - M_2 t_1}{M_0 t_1} = \frac{F t_1}{M_2} \ln \frac{M_0}{M_1}$$
(5)

Por sua vez, o espaço percorrido pelo corpo ao fim do intervalo de tempo t₁, será:

$$e = \frac{F M_0 t_1^2}{M_2^2} \left(\frac{M_2}{M_0} + \frac{M_1}{M_0} + \frac{M_1}{M_0} \ln \frac{M_1}{M_0} \right)$$
(6)

Vamos supor agora que a fôrça F seja proveniente da transformação da massa variável M_2 , em gases ejetados à velocidade relativa V.

Nessas condições, o impulso total da fôrça F durante o intervalo de tempo t₁, foi:

$$\mathbf{F} \ \mathbf{t}_1 = \mathbf{M}_2 \ \mathbf{V} \tag{7}$$

Levando esse valor às equações 4, 5 e 6, teremos:

$$\gamma_{\text{max}} = \frac{M_2 V}{M_1 t_1}$$
 (8)

$$v_{\text{max}} = V \ln \frac{M_0}{M_1}$$
 (9)

$$e = V t_1 \left(1 + \frac{M_1}{M_2} \ln \frac{M_1}{M_0} \right) =$$

$$= V t_1 \left(1 - \frac{M_1}{M_2} \ln \frac{M_0}{M_1} \right) \quad (10)$$

A título de curiosidade, vamos supor uma sonda, de um único estágio, com os seguintes elementos:

Pêso total, 10 t

Pêso do combustível, 9 t

Velocidade relativa de ejeção dos gases, 2000 $\,$ m/s.

Tempo de ação da Fôrça F, 120 s.

Nessas condições temos:

máxima aceleração atingida:

$$\gamma_{\text{max}} = \frac{9 \times 2000}{120} = 150 \text{ m/s}^2 \text{ ou } 15,3 \text{ g}$$

máxima velocidade alcançada:

$$v_{max}$$
 = 2000 ln 10 \cong 4600 m/s

espaço percorrido:

$$e = 2000 \times 120 \left(1 - \frac{1}{9} \ln 10 \right)$$

 $\approx 178600 \text{ m}$

Se a sonda partiu da superfície tererstre, desprezada a resistência da tmosfera, êsses valores ficam reduzidos a:

$$v_{\rm max}$$
 = 4600 $-$ 9,8 \times 120 $\underline{\cong}$ 3400 m/s

$$e = 178600 - \frac{1}{2} \times 9.8 \times 14400 \cong 108000 \text{ m}$$

A resistência da atmosfera, que dependerá do tamanho, forma aerodinâmica, e velocidade da sonda,como também da densidade das diversas camadas de ar, poderá reduzir aqueles valores a 70% aproximadamente. Nessas condições:

$$v_{max} \sim 2044 \text{ m/s}$$
 $e \sim 54 \text{ km}$

E evidente que, após a extinção da fôrça F, a sonda continuará em ascenção.

A altura máxima alcançada, após ter cessado a ação da fôrça F, será:

$$e_1 \; = \; \frac{2044^2}{2 \; \times \; 9.8} \; \; \cong \; \; 213.000 \; \; m$$

A essa altitude a resistência da atmosfera terá pouca influência sóbre o movimento do corpo. Admitimos g constante para simplificar o exemplo, e desprezamos a curvatura da tragetória.

Desprezadas as resistências externas, o movimento desse corpo poderia ainda ser representado pela equação diferencial

$$\frac{d^2e}{dt^2} = \frac{F t_1}{M_0 t_1 - M_2 t}$$