

EQUAÇÕES DIFERENCIAIS ORDINÁRIAS E APLICAÇÕES

Ana Maria S. Luz (anamyluz@uol.com.br - bolsista PIBIC/CNPQ) e Prof. Dr. Francisco Júlio Sobreira de Araújo Corrêa (fjulio@ufpa.br - orientador), Departamento de Matemática, CCEN - UFPA

Resumo. Daremos inicialmente uma breve introdução sobre a teoria das equações diferenciais. Apresentaremos algumas noções preliminares ao estudo da teoria qualitativa das equações diferenciais ordinárias. Faremos um estudo das equações diferenciais ordinárias de primeira ordem e algumas aplicações destas em outras ciências. Desenvolveremos posteriormente o estudo das equações diferenciais ordinárias de segunda ordem e dos sistemas de equações diferenciais, utilizando o conteúdo discutido em aplicações da Física e da Biologia.

Introdução.

A Teoria das Equações Diferenciais é objeto de intensa atividade de pesquisa pois apresenta aspectos puramente matemáticos e uma multiplicidade de aplicações, além de apresentar diversas ramificações, neste texto abordaremos especificamente as equações diferenciais ordinárias (equações que só apresentam derivadas ordinárias – em relação a uma variável).

Exemplo de Equações Diferenciais Ordinárias:

<p><i>Equação que representa a lei de Newton $F=ma$, se $x(t)$ é a posição no instante t de uma partícula de massa m submetida a uma força f</i></p>	$\frac{dR(t)}{dt} = -kR(t)$	<p><i>Equação que governa o decaimento de uma substância radioativa com o tempo $R(t)$, onde k é uma constante conhecida</i></p>	(1)
	$m \frac{d^2 x}{dt^2} = f(x)$		(2)

Será feito o estudo e análise crítica de diversas aplicações das equações diferenciais Ordinárias oriundas da mecânica, química, biologia, etc., assim como o seu estudo qualitativo, em que se toma a atitude de retirar das equações informações sobre o comportamento de suas soluções, sem aquela preocupação de escrevê-las explicitamente, tal estudo se justifica pelo fato de que o número de equações que podem ser resolvidas em termos de funções elementares, sem a utilização de métodos numéricos, é pequeno. Esse estudo qualitativo das soluções é característico da fase moderna da teoria das equações diferenciais ordinárias, que se define com Poincaré no final no século XIX. Não devemos perder de vista que a teoria qualitativa não elimina o interesse e a importância de se ter informações quantitativas sobre as soluções, o que pode ser obtido pelos métodos descritos na bibliografia deste artigo. Mas como mostraremos, muitas aplicações provenientes de outras ciências, como a Biologia e a Física, necessitam de uma prévia análise qualitativa das equações diferenciais ordinárias que as modelam como forma de se verificar se as soluções estão de acordo com o problema que motivou o modelo.

Noções Preliminares.

Apresentaremos aqui alguns resultados de grande importância para o desenvolvimento deste artigo.

Teorema 1 (Existência e Unicidade) *Seja $f: \Omega \rightarrow \mathfrak{R}$ uma função contínua definida num aberto Ω do plano (x,y) . Suponhamos que a derivada parcial com relação à segunda variável, $f_y: \Omega \rightarrow \mathfrak{R}$, seja contínua também. Então, para cada $(x_0, y_0) \in \Omega$, existem um intervalo aberto I contendo x_0 e uma única função diferenciável $\phi: I \rightarrow \mathfrak{R}$ com $(x, \phi(x)) \in \Omega$, para todo $x \in I$, que é solução do problema de valor inicial (P.V.I)*

$$y' = f(x,y) \tag{3}$$

$$y(x_0) = y_0 \tag{4}$$

Para a demonstração de tal resultado nós utilizamos o *Teorema do Ponto Fixo de Banach*, conhecido também como o *Princípio da Contração*: "Seja C um espaço métrico completo. Suponha que $\Phi: C \rightarrow C$ é uma contração, isto é, existe uma constante $0 \leq k < 1$, tal que

$$d(\Phi(g_1), \Phi(g_2)) \leq kd(g_1, g_2).$$

para todos $g_1, g_2 \in C$. Então, existe um e somente um $g \in C$ tal que $g = \Phi(g)$ "

Porém devemos primeiro transformar a Equação Diferencial em uma equação integral cuja forma é:

$$y(x) = y_o + \int_{x_o}^x f(s, y(s)) ds .$$

De posse destes resultados, que também podem ser estendidos para sistemas de equações diferenciais ordinárias, desenvolvemos os tópicos a seguir.

Equações Diferenciais Ordinárias de Primeira Ordem.

A ordem de uma equação diferencial é a ordem da derivada de maior ordem que aparece na equação. Apresentamos a seguir a forma geral de uma equação diferencial de primeira ordem:

$$f(x, y, y') = 0 \tag{5}$$

Também podemos escrevê-la da seguinte forma:

$$\frac{dy}{dx} = f(x, y) \tag{6}$$

Se a função f das equações (5) e (6) depender linearmente da variável dependente y , então a equação pode ser escrita na forma:

$$\frac{dy}{dx} + p(x)y = g(x) \tag{7}$$

e é chamada de equação diferencial linear de primeira ordem. A equação (7) com $g(x) \equiv 0$ é chamada de equação linear homogênea. A solução do P.V.I homogêneo com

$y(x_o) = y_o$ é dada por: $y(t) = y_o e^{\int_{x_o}^x [-p(s)] ds}$. Usaremos a notação $T(x, x_o) = e^{\int_{x_o}^x [-p(s)] ds}$ com o objetivo de simplificar a solução do problema de valor inicial (3)-(4) quando f for linear, ou seja, a equação diferencial estiver na forma (7), que é dada pela seguinte expressão:

$$y(t) = T(x, x_o) y_o + \int_{x_o}^x T(x, s) g(s) ds . \tag{8}$$

Essa fórmula é chamada de *fórmula de variação das constantes*.

Equações diferenciais da forma:

$$y' = \frac{f(x)}{g(y)}, g(y) \neq 0 \tag{9}$$

onde $y' = \frac{d}{dx}$ denota a derivada da função y em relação à variável independente x , são chamadas de separáveis.

Utilizando o conteúdo desenvolvido até esse ponto para equações diferenciais ordinárias de primeira ordem analisaremos as seguintes aplicações:

Crescimento de tumores. Tem sido observado experimentalmente que micro-organismos que se reproduzem de forma a ocorrer a "sua duplicação" ("mitose"), como as bactérias, tem sua taxa de crescimento proporcional ao volume de células divididas em um dado momento. Denotando por $V(t)$ o volume de células divididas no tempo t . Então,

$$\frac{dV}{dt} = \lambda V$$

para alguma constante positiva λ . A solução é

$$V(t) = V_o e^{\lambda(t-t_o)}$$

onde V_o é o volume de células divididas no tempo inicial t_o . Então o volume de células divididas cresce exponencialmente com o tempo, ou seja $V(t) \rightarrow \infty$ quando $t \rightarrow \infty$, o que é

impossível de ser mantido para sempre, temos, então, um modelo de natureza razoável que tem melhor aplicabilidade em intervalos delimitados de tempo.

Por outro lado, o crescimento de tumores sólidos não é exponencial em relação ao tempo. Através de pesquisas verificou-se que uma boa aproximação de $V(t)$ que melhor se adequa aos dados obtidos da análise de vários tumores sólidos e dada pela equação

$$V(t) = V_o \exp\left(\frac{\lambda}{\alpha}(1 - \exp(-\alpha t))\right) \quad (10)$$

onde $\exp(x)=e^x$, λ e α são constantes positivas. A equação (10) é conhecida como uma relação de Gompertzian. A análise desta equação nos informa que o tumor cresce mais e mais lentamente com o passar do tempo e que o limite do volume de células divididas é aproximadamente: $V_o e^{\lambda/\alpha}$.

Modelo de epidemia. Analisaremos um modelo simplificado para propagação de uma doença. Na construção do modelo que analisaremos, foram feitas as seguintes hipóteses: **1)** Uma fração x de uma determinada população tem uma doença infecciosa, então uma fração $S = (1-x)$ não a tem. **2)** Os membros desta população podem encontra-se livremente (ao acaso). **3)** A taxa de aumento de x é proporcional a x e S . Em consequência destas hipóteses, temos que o modelo é dado pela equação

$$\frac{dx}{dt} = rx(1-x),$$

onde r é uma constante positiva. Esta é uma equação diferencial ordinária separável, resolvendo-se a equação:

$$\frac{dx}{dt} = rx(1-x)$$

$$rt = \int \frac{1}{x(1-x)} dx$$

$$rt = \int \frac{1}{x} + \int \frac{1}{1-x} dx$$

$$rt = \log x - \log(1-x) + c$$

$$rt = \log\left(\frac{x}{1-x}\right) + c$$

$$e^{rt} = \frac{x}{1-x} e^c$$

$$x(1-x) = ke^{rt}, \quad k = e^{-c}$$

$$x = \frac{1}{(1/k)e^{-rt} + 1}$$

Aplicando a condição inicial $x(0)=x_o$, obtemos

$$x = \frac{1}{1 - \left(1 - \frac{1}{x_o}\right) e^{-rt}},$$

que apresenta $x \rightarrow 1$, quando $t \rightarrow \infty$. Isto quer dizer que mais cedo ou mais tarde cada pessoa vai contrair a doença, não uimportando quantas pessoas estavam infectadas inicialmente, a menos que a condição inicial x_o seja igual a 0 (zero), pois neste caso teríamos $x=0$ para todo t . Felizmente, este modelo é deveras simplificado, e não leva em consideração, por exemplo, a possibilidade de que as pessoas infectadas possam ser isoladas ou que se recuperem da doença ficando sadias.

Equações Diferenciais ordinárias de Segunda Ordem.

Uma Equação Diferencial de Segunda Ordem tem a forma

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = f\left(x, y, \frac{dy}{dx}\right) \quad (11)$$

Dizemos que a equação (11) é linear quando a função f é linear em y e em suas derivadas, isto é quando

$$f\left(x, y, \frac{dy}{dx}\right) = g(x) - p(x)\frac{dy}{dx} - q(x)y \quad (12)$$

onde p, q e $g: (a, b) \rightarrow \mathfrak{R}$ são funções contínuas e derivadas num intervalo aberto (a, b) . Podemos escrever a equação (12) da forma:

$$y''(x) + p y'(x) + q(x)y = g(x) \quad (13)$$

Um problema de valor inicial é constituído por (13) e um par de condições iniciais da forma

$$y(x_0) = y_0, \quad y'(x_0) = v_0 \quad (14)$$

onde $x_0 \in (a, b)$ e y_0 e v_0 são valores dados.

Teorema 2: Se p, q e g são funções contínuas em (a, b) então o problema de valor inicial (13)-(14) tem uma e somente uma solução definida em todo o intervalo (a, b) .

Quando na equação (13) $g \equiv 0$ temos a equação homogênea

$$y''(x) + p y'(x) + q(x)y = 0 \quad (15)$$

A respeito das soluções da equação homogênea temos o seguinte teorema.

Teorema 3 (Princípio da Superposição): Se φ_1 e φ_2 forem duas soluções da equação diferencial (15) então qualquer função da forma

$$\varphi(x) = \alpha_1 \varphi_1 + \alpha_2 \varphi_2 \quad (16)$$

onde α_1 e α_2 são constantes arbitrárias é a solução da equação diferencial (15).

Definição 1:

- (i) Duas funções $\varphi_1, \varphi_2 : (a, b) \rightarrow \mathfrak{R}$ são linearmente dependentes (L.D) se existe uma constante k tal que $\varphi_2(x) = k\varphi_1(x), \forall x \in (a, b)$
- (ii) Duas funções $\varphi_1, \varphi_2 : (a, b) \rightarrow \mathfrak{R}$ são linearmente independentes (L.I) se a condição $\alpha_1 \varphi_1(x) + \alpha_2 \varphi_2(x) = 0, \forall x \in (a, b)$ implicar que $\alpha_1 = \alpha_2 = 0$

Definição 2: Dadas duas funções diferenciáveis $\varphi_1, \varphi_2 : (a, b) \rightarrow \mathfrak{R}$, o determinante

$$W[\varphi_1, \varphi_2](x) = \begin{vmatrix} \varphi_1(x) & \varphi_2(x) \\ \varphi_1'(x) & \varphi_2'(x) \end{vmatrix} \quad (17)$$

é chamado o Wronskiano das funções φ_1 e φ_2 .

Teorema 4: Se φ_1 e φ_2 são duas soluções particulares da equação linear homogênea

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = 0$$

num intervalo (a, b) , e se num ponto $x_0 \in (a, b)$, o Wronskiano das duas soluções é diferente de zero, então o Wronskiano será diferente de zero em qualquer outro ponto no intervalo (a, b) e as soluções serão linearmente independentes no intervalo.

Teorema 5: Sejam $\psi_1, \psi_2 : (a, b) \rightarrow \mathfrak{R}$ duas soluções L.I de (15). Então qualquer solução φ de (15) é da forma

$$\varphi = \alpha_1 \psi_1 + \alpha_2 \psi_2 \quad (18)$$

com α_1 e α_2 constantes escolhidas convenientemente.

Pode-se concluir destes resultados que o espaço das soluções das equações diferenciais de segunda ordem lineares homogêneas tem dimensão 2.

Os dois resultados seguintes descrevem a estrutura das soluções das equações não homogêneas (equações da forma da equação (13)) e proporcionam a base para a construção da sua solução geral.

Teorema 6: Se $y_1(x)$ e $y_2(x)$ forem duas soluções da equação não homogênea (13), então a diferença $y_1(x)-y_2(x)$ é solução da equação homogênea correspondente (15). Se além disso ψ_1 e ψ_2 constituírem um conjunto fundamental de soluções (isto é, constituem a base do espaço das soluções) da equação (13) então

$$y_1(x)-y_2(x)=\alpha_1\psi_1+\alpha_2\psi_2 \quad (19)$$

onde α_1 e α_2 são constantes determinadas.

Teorema 7: A solução geral da equação não homogênea (13) pode ser escrita na forma

$$y(x)=\alpha_1\psi_1+\alpha_2\psi_2+y_p(x) \quad (20)$$

onde ψ_1 e ψ_2 constituem um conjunto fundamental de soluções (isto é, constituem a base do espaço das soluções) da equação homogênea correspondente e α_1 e α_2 são constantes arbitrárias e y_p é uma solução particular da equação não homogênea

Para a obtenção da solução particular pode-se utilizar o método da variação dos parâmetros assim como o método de redução da ordem da equação diferencial, método dos coeficientes a determinar e o método pra obtenção de soluções de equações diferenciais ordinárias com coeficientes constantes. Todos estes métodos podem ser encontrados na bibliografia deste artigo.

Utilizando o conteúdo desenvolvido até esse ponto para equações diferenciais ordinárias de segunda ordem analisaremos a seguintes aplicação:

Oscilador Harmônico. O oscilador harmônico é o modelo matemático para o movimento retilíneo de uma partícula sujeita a uma força atratora para a origem e com magnitude igual a um múltiplo k (constante positiva) da distância a origem:



Figura 1.

Designando por m a massa da partícula, a 2ª lei de Newton nos dá $mu''=-ku$ ou seja

$$mu''+ku=0 \quad (21)$$

que é a equação do *oscilador harmônico simples*. Fazendo $w_o^2=k/m$, tem-se que a solução geral da equação (21) é dada por

$$u(t)=c_1 \cos w_o t + c_2 \sen w_o t \quad (22)$$

onde c_1 e c_2 são constantes arbitrárias que podem ser determinadas sabendo-se a posição inicial da partícula, $u(0)=u_o$, e sua velocidade inicial, $u'(0)=v_o$. Assim de (22) temos $c_1=u_o$, Derivando (22) e fazendo $t=0$ obtemos $c_2 w_o=v_o$. Logo (22) pode ser escrito como

$$u(t)=u_o \cos w_o t + \frac{v_o}{w_o} \sen w_o t. \quad (23)$$

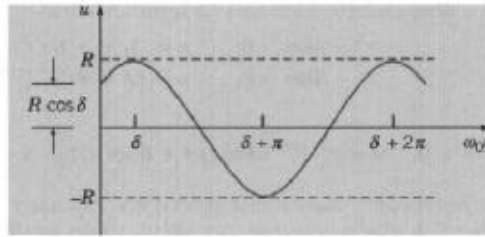
Agora definimos as constantes R e δ pelas expressões

$$R = + \sqrt{u_o^2 + \left(\frac{v_o}{w_o}\right)^2}, \quad \cos \delta = \frac{u_o}{R} \quad e \quad \sen \delta = \frac{v_o}{R w_o} \quad (24)$$

com a restrição $0 \leq \delta < 2\pi$. Usando (23) e (24) obtemos

$$u(t)=R \cos(w_o t - \delta). \quad (25)$$

O gráfico a seguir descreve o comportamento da solução da equação diferencial (21).



Movimento harmônico simples: $u = R \cos(\omega t - \delta)$.

Figura 2

Se no oscilador houver a presença de uma força resistiva proporcional à velocidade, a 2ª lei de Newton nos dá $mu'' = -ku - \gamma u'$, onde γ é uma constante positiva, ou seja

$$mu'' + \gamma u' + ku = 0,$$

que é a equação do *oscilador harmônico amortecido*. Esta é um equação diferencial de segunda ordem com coeficientes constantes. O discriminante do polinômio característico desta equação é dado por

$$\Delta = \frac{\gamma^2 - 4km}{m^2}.$$

Classifica-se o tipo de amortecimento de acordo com o sinal do discriminante, para $\Delta > 0$ tem-se o amortecimento forte, para $\Delta = 0$ o amortecimento é dito crítico e para $\Delta < 0$ tem-se o amortecimento oscilatório. Neste último caso, a solução geral é dada por

$$u(t) = e^{-\gamma/2m} [c_1 \cos \mu t + c_2 \text{sen} \mu t], \quad \mu = +\sqrt{\frac{k}{m} - \frac{\gamma^2}{4m^2}}.$$

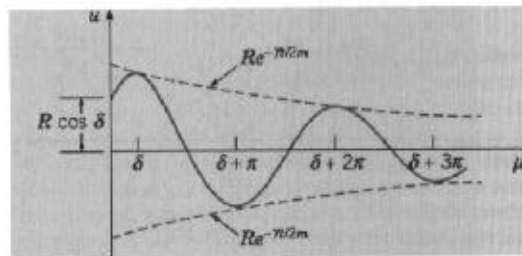
Definimos as constantes R e δ como no caso do oscilador harmônico simples

$$R = +\sqrt{c_1^2 + c_2^2}, \quad \cos \delta = \frac{c_1}{R} \quad e \quad \text{sen} \delta = \frac{c_2}{R}.$$

Obtemos

$$u(t) = R e^{-\gamma/2m} \cos(\mu t - \delta). \quad (26)$$

Analisando a equação (26) observa-se que $u(t) \rightarrow 0$ quando $t \rightarrow \infty$. neste caso, entretanto, o movimento é oscilatório, mas a amplitude ($R e^{-\gamma/2m}$) de decresce exponencialmente, como pode ser observado no gráfico a seguir;



Oscilação amortecida: $u = R e^{-\gamma/2m} \cos(\mu t - \delta)$.

Figura 3

Suponhamos agora que há uma força externa atuando na partícula, força essa que depende da posição e da velocidade da partícula, mas que pode variar com o tempo. Neste caso, a lei de Newton nos dá: $mu'' = -ku - \gamma u' + F(t)$, ou seja

$$mu'' + \gamma u' + ku = F(t) \quad (27)$$

que é a equação do *oscilador harmônico amortecido e forçado*. Vamos tratar apenas o caso em que a força externa é periódica tipo co-seno. O procedimento é análogo no caso de um seno. A equação (27) se torna

$$u'' + 2\gamma u' + \omega_o^2 u = E_o \cos \omega t, \quad \gamma = \frac{\gamma}{2m} \text{ e } \omega_o^2 = \frac{k}{m}. \quad (28)$$

A solução geral de (27) é dada por

$$u(t) = u_h(t) + u_p(t)$$

sendo $u_h(t)$ a solução da equação homogênea correspondente a (28) que é a equação do oscilador harmônico amortecido logo

$$u_h(t) = \text{Re}^{-\gamma/2m} \cos(\mu t - \delta).$$

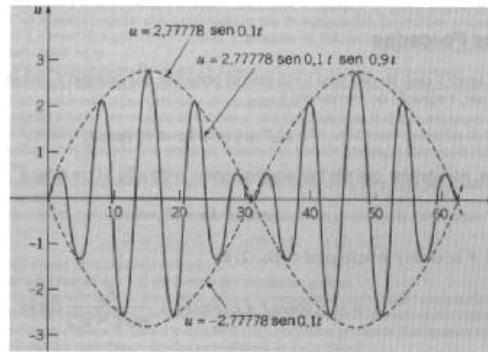
Uma solução particular de (28) é dada por

$$u_p(t) = \frac{2E_o}{\omega_o^2 - \omega^2} \text{sen} \frac{(\omega_o - \omega)t}{2} \text{sen} \frac{(\omega_o + \omega)t}{2}$$

Quando $\gamma=0$, $u_h(t)$ é a solução da equação diferencial do oscilador harmônico simples logo

$$u_h(t) = R \cos(\omega_o t - \delta).$$

Para $\gamma=0$ e $\omega \neq \omega_o$ em (28), mas ω_o praticamente igual a ω , temos o fenômeno chamado de *batimento*. A nomenclatura *batimento* vem da Acústica: cada nota musical tem uma freqüência própria (ω_o representa esta freqüência também chamada freqüência natural); quando uma nota básica e a nota correspondente do instrumento musical são tocadas simultaneamente, haverá batimento caso suas frequências difiram ligeiramente. Afinar o instrumento significa ajustá-lo de modo a evitar batimentos. O gráfico a seguir descreve o comportamento da solução geral $u(t)$ quando ocorre esse fenômeno.



Batimento; solução de $u'' + u = 0,5 \cos 0,8t$, $u(0) = 0$, $u'(0) = 0$; $u = 2,77778 \text{ sen } 0,1t \text{ sen } 0,9t$

Figura 4

Sistemas de Equações Diferenciais Ordinárias. Um sistema de n equações diferenciais de primeira ordem é um conjunto de n equações diferenciais, com uma variável independente t e n variáveis dependentes x_1, x_2, \dots, x_n , que podem ser escritas da seguinte forma

$$\begin{aligned} \frac{dx_1}{dt} &= F_1(x_1, \dots, x_n, x_1', \dots, x_n', t) \\ \frac{dx_2}{dt} &= F_2(x_1, \dots, x_n, x_1', \dots, x_n', t) \\ &\dots \\ \frac{dx_n}{dt} &= F_n(x_1, \dots, x_n, x_1', \dots, x_n', t) \end{aligned}$$

onde F_1, F_2, \dots, F_n são quaisquer funções de $(2n + 1)$ variáveis reais, que definem o sistema. Não são considerados sistemas de equações de ordem superior a 1, devido a que se alguma das equações diferenciais for de ordem superior, poderá ser escrita como um sistema de equações de primeira ordem.

Sistemas na forma:

$$\begin{cases} x' = f(x, y) \\ y' = g(x, y) \end{cases}$$

são denominados sistemas *autônomos no plano*, pois f e g não dependem explicitamente da variável (tempo) t . As soluções $(x(t), y(t))$ são curvas parametrizadas no plano de fases (x, y) denominadas *órbitas*.

Pode-se escrever equações diferenciais de segunda ordem que não dependam explicitamente da variável t na forma de sistemas autônomos, como no caso da equação diferencial que modela o **pêndulo simples**. O pêndulo simples consiste de uma partícula de massa m fixada na extremidade inferior de um fio inextensível (idealmente sem massa) de comprimento l , cuja extremidade superior está fixada. Supondo-se que o movimento se dê em um plano vertical. Designando por θ o ângulo do fio com a vertical.

Usando a lei de Newton temos:

$$m\ddot{x} = -T\sin\theta \quad e \quad m\ddot{y} = mg - T\cos\theta .$$

Como $x = l\sin\theta$ e $y = l\cos\theta$ através de manipulações algébricas obtemos

$$l\ddot{\theta} + g\sin\theta = 0 \tag{29}$$

que é a equação do pêndulo. Podemos escrevê-la na forma do sistema autônomo

$$\begin{cases} \dot{\theta} = y \\ \dot{y} = -\frac{g}{l}\sin\theta \end{cases} \tag{30}$$

Uma linearização da equação (29) pode ser conseguida, substituindo-se $\sin\theta$ por θ , o que necessariamente restringe sua aplicabilidade ao caso de pequenas oscilações θ . A equação (29) se torna:

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l}\theta = 0 \tag{31}$$

que é, então um modelo matemático para representar o fenômeno das pequenas oscilações do pêndulo. A equação (31) é do tipo do oscilador harmônico simples. Sua solução é:

$$\theta(t) = R\cos(\omega_0 t - \delta)$$

e que diz que as oscilações são periódicas de amplitude R e frequência circular $\omega_0 = \sqrt{g/l}$.

Uma aplicação interessante dos sistemas autônomos é o **modelo predador-presa**, que é um modelo para predação (fator biótico que pode servir como regulador do tamanho de populações). A predação é a destruição violenta de um indivíduo por outro. O organismo predador alimenta-se de uma presa que lhe serve como fonte de energia. O modelo que iremos analisar considera a predação especificamente entre duas espécies, uma espécie (o predador) alimenta-se de outra espécie (a presa), enquanto esta última vive de outra fonte de alimento. Como exemplo temos: no pantanal mato-grossense os jacarés que se alimentam das piranhas, ou nos rios da amazônia o tucunaré que também se alimenta das piranhas ou outros peixes carnívoros, ou ainda no contexto amazônico as onças que se alimentam de roedores e animais herbívoros e as lontras e ariranhas comedores de peixes e pequenas aves. Deve-se ressaltar que um modelo que envolve somente duas espécies não pode

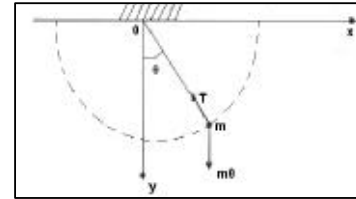


Figura 5

descrever, na sua integridade, as complicadas relações alimentares entre as espécies que existem na natureza, mas nos serve para um singelo entendimento do fenômeno. Vamos indicar por x e y , respectivamente, as populações da presa e do predador, num instante t . Ao se construir o modelo da interação das duas espécies, foram feitas as seguintes hipóteses.

1) Na ausência da predador, a presa cresce a uma taxa proporcional à população presente; então $dx/dt=ax$, $a>0$, quando $y=0$ (equação que apresenta as mesmas conclusões obtidas para o crescimento de tumores). **2)** Na ausência da presa, o predador desaparece; então $dy/dt=-cy$, $c>0$, quando $x=0$. **3)** O número de encontro do predador com a presa é proporcional ao produto das respectivas populações. Cada encontro tende a promover o crescimento do predador e inibir o crescimento da presa. Assim a taxa de crescimento do predador é acrescida por uma parcela da forma γxy , enquanto a taxa de crescimento de presa é diminuída por uma parcela $-\alpha xy$, onde γ é um coeficiente que mede a habilidade predatória da espécie y e α mede a susceptibilidade da espécie x às ações predatórias, α e γ são constantes positivas.

Em consequência destas hipóteses, temos que o modelo é representado pelas equações

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= ax - \alpha xy = x(a - \alpha y) \\ \frac{dy}{dt} &= -cy + \gamma xy = y(-c + \gamma x) \end{aligned} \quad (32)$$

As constantes a, c, α e γ são todas positivas; a e c são a taxa de crescimento da presa e a taxa de mortalidade do predador respectivamente, α e γ são medidas dos efeitos da interação entre as duas espécies. As equações (32) são conhecidas como equações de lotka-Volterra. Foram desenvolvidas em artigos por Lotka, biofísico americano, em 1925 e por Volterra, matemático italiano, em 1926. Apesar dessas equações apresentarem simplicidade elas descrevem uma ampla classe de problemas. Por exemplo no Pantanal do Mato-grosso vive a onça pintada, predador que se alimenta do gado encontrado nas fazendas e de outros animais herbívoros como a anta, o cervo-do-pantanal e a capivara; devido aos ataques ao gado, a onça recebe feroz perseguição por parte dos fazendeiros do Pantanal; entretanto com a morte das onças (predador), há aumento das populações de herbívoros, o que está de acordo com as hipóteses do modelo.

O Sistema (32) apresenta dois pontos críticos, ou seja, pontos (x, y) tal que

$$\begin{aligned} x(a - \alpha y) &= 0 \\ y(-c + \gamma x) &= 0 \end{aligned}$$

$(0, 0)$ e $(c/\gamma, a/\alpha)$. As equações a seguir valem para as trajetórias que ficam próximas do ponto crítico $(c/\gamma, a/\alpha)$.

$$\begin{aligned} x &= \frac{c}{\gamma} + \frac{c}{\gamma} K \cos(\sqrt{ac}t + \phi) \\ y &= \frac{a}{\alpha} + \frac{a}{\alpha} \sqrt{\frac{c}{a}} K \sin(\sqrt{ac}t + \phi) \end{aligned}$$

Como podemos perceber, o período independe da amplitude das oscilações das populações de predador e presa (desde que elas não sejam “grandes”) e é igual a $T = 2\pi / \sqrt{ac}$. Isto quer dizer que o período depende apenas das taxas de crescimento das populações. A figura a seguir expressa as variações das populações do predador e da presa, com o tempo no sistema (32) para $a=1$, $\alpha=0,5$, $c=0,75$ e $\gamma=0,25$. Observamos que a oscilação do predador segue a oscilação da presa. Principiando-se em um estado no qual as duas populações, do predador e da presa, são relativamente pequenas, a população da presa cresce, inicialmente, em virtude da pequena ação

predatória. Então, os predadores, com alimentação abundante, aumentam de população. Isto provoca maior ação predatória e a população da presa tende a diminuir. Finalmente, com o suprimento de alimento diminuído, a população do predador também diminui e o sistema retorna ao estado original.

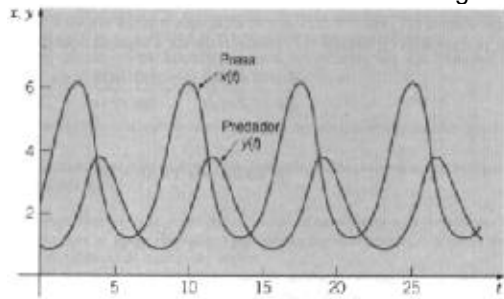


Figura 6

Considerações Finais.

Uma vez que neste artigo foram desenvolvidos resultados teóricos básicos das equações diferenciais ordinárias, pode-se perceber que na análise das aplicações provenientes de outras ciências, a teoria qualitativa das equações diferenciais ordinárias mostra-se um instrumento de grande importância, pois permite que se verifique previamente se a equação matemática utilizada para modelar o problema em questão realmente se adequa ao fenômeno descrito pelo modelo.

Bibliografia.

1. ACHESON, D. *From Calculus to Chaos: an introduction to dynamics*. New York:Oxford University Press, 1997.
2. BOYCE, W. E.; DIPRIMA R. C. *Equações Diferenciais Elementares e Problemas de Valores de Contorno*. 6 ed. Rio de Janeiro: LTC, 1998.
3. BRANCO, Samuel Murgel. *O desafio amazônico*. 16 ed. rev. e ampl. São Paulo: Moderna, 1995. Coleção polêmica.
4. BRAUN, Martin *Differential Equations and Their Applications*, Springer-Verlag, 1975.
5. FIGUEIREDO, Djairo Guedes de; NEVES, Aloisio Freiria. *Equações Diferenciais Aplicadas*. Rio de Janeiro, IMPA, CNPq, 1997.
6. MARCONDES, Ayrton César; LAMMOGLIA, Domingos Ângelo. *Biologia ciência da vida*. São Paulo: Atual, 1994.