

EQUAÇÕES DIFERENCIAIS DE ORDEM 1 E 2 - APLICAÇÕES

1. MODELOS DE CRESCIMENTO POPULACIONAL

1.1. **Modelo de crescimento exponencial.** Se $P(t)$ denota o tamanho de uma população no instante t , no modelo mais simples da evolução de P supõe-se que a taxa de crescimento depende apenas do número de indivíduos em cada instante (e não, por exemplo, de fatores ambientais e ou sazonais). a equação obtida é então:

$$(1) \quad \frac{dP}{dt} = \lambda(P)P.$$

No caso mais simples, $\lambda(P) = \lambda$ é constante e o crescimento da população é exponencial:

$$P(t) = P_0 e^{\lambda(t-t_0)},$$

sendo $P_0 = P(t_0)$ a população no instante inicial t_0 .

1.2. **Modelo logístico.** Um modelo um pouco mais realístico para o crescimento de populações supõe-se que o ambiente pode suportar apenas uma quantidade finita K (chamada então a *capacidade de suporte* do meio.). Nesse caso, devemos ter $\lambda(P) = 0$ e, supondo $\lambda(0) = r$, no modelo mais simples que atende essas condições devemos ter $\lambda(P) = (r - r/KP)$ Escrevendo $a = r$ e $r/K = b$ para simplificar a notação, temos a equação:

$$(2) \quad \frac{dP}{dt} = P(a - bP).$$

Este modelo, proposto pelo matemático belga P.P. Verhulst por volta de 1840, é denominada a *equação logística*.

A equação (2) tem variáveis separáveis.

$$\begin{aligned}
 & \frac{dP}{P(a - bP)} = dt \Leftrightarrow \\
 & \left(\frac{1/a}{P} + \frac{b/a}{a - bP} \right) dP = dt \Leftrightarrow \\
 & (1/a) \log |P| - (1/a) \log |a - bP| = dt + C_1 \Leftrightarrow \\
 (3) \quad & \frac{P}{a - bP} = C_3 e^{at} \Leftrightarrow \\
 & (1 + bC_3 e^{-at})P = C_3 a e^{at} \Leftrightarrow \\
 & P = \frac{C_3 a e^{at}}{(1 + bC_3 e^{at})} \Leftrightarrow \\
 (4) \quad & P = \frac{C_3 a}{(e^{-at} + bC_3)}.
 \end{aligned}$$

Tomando $t = t_0$ em (3) obtemos: $C_3 = \frac{P_0}{a - bP_0} e^{-at_0}$ e de (4):

$$P(t) = \frac{a}{(a/P_0 - b)e^{-a(t-t_0)} + b}.$$

O gráfico de P é chamado a *curva logística*.

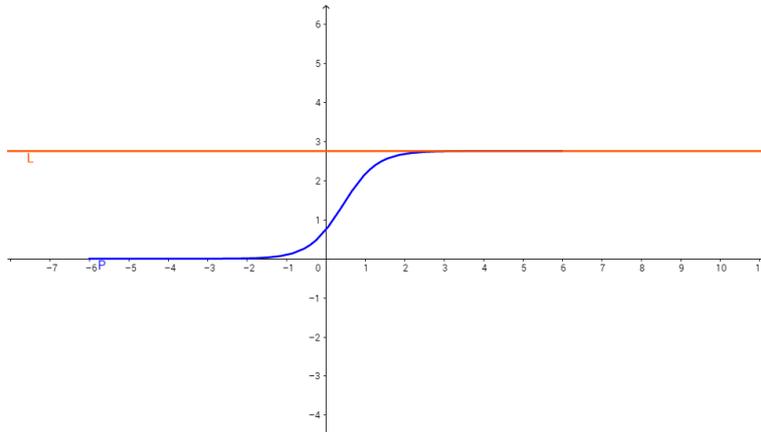


FIGURE 1. curva logística

2. O OSCILADOR HARMÔNICO

O oscilador harmônico é o modelo matemático para um movimento retilíneo de uma partícula, sujeita a uma força atratora para a origem, com magnitude proporcional à distância à origem.

Se m designa a massa da partícula e x sua posição, segue da lei de Newton que

$$(5) \quad m\ddot{x} + kx = 0.$$

que é a equação do *oscilador harmônico simples*.

Se uma força de resistência, proporcional à velocidade, for acrescentada, a equação se torna:

$$(6) \quad m\ddot{x} + kx + \mu\dot{x} = 0.$$

que é a equação do *oscilador harmônico amortecido*.

Finalmente, se uma força externa F dependente apenas do tempo e não da posição e velocidade atua sobre a partícula a equação fica:

$$(7) \quad m\ddot{x} + kx + \mu\dot{x} = F(t).$$

que é a equação do *oscilador harmônico amortecido e forçado*.

Exemplo 1. *Suponhamos que um corpo de massa m é suspenso por uma mola (idealizada com massa 0). Antes da colocação do*

peso, a mola tem comprimento l . Na posição de equilíbrio o comprimento da mola é igual a $l + s$. Nessa posição, a força restauradora exercida pela mola (dada pela Lei de Hooke), compensa exatamente a força de gravidade, ou seja: $mg = ks$. Se $l + s + x$ é a posição da mola em um dado instante, temos pela 2ª Lei de Newton: $m(l + s + x) = -k(s + x) + mg$. Como $m(l + s + x) = mg$ e $mg = ks$, obtemos $m\ddot{x} = -k(s + x) + mg = -kx - ks + mg = -kx$. ou seja:

$$m\ddot{x} + kx = 0$$

que é a equação do oscilador harmônico simples.

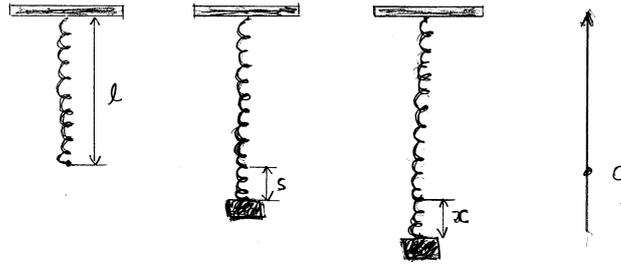


FIGURE 2. sistema massa-mola

Exemplo 2. *Supondo agora que o movimento se dá em um meio fluido que opõe uma força resistiva proporcional à velocidade, a equação se torna: $m\ddot{x} = -kx - \mu\dot{x}$, ou*

$$m\ddot{x} + kx + \mu\dot{x} = 0,$$

que é a equação do oscilador harmônico amortecido.

Exemplo 3. Finalmente, se uma força externa, por exemplo, um movimento oscilatório na base de sustentação, age sobre a base da mola, temos uma equação do tipo:

$$m\ddot{x} + kx + \mu\dot{x} = F(t),$$

que é a equação do oscilador harmônico amortecido e forçado.

Solução da equação do oscilador harmônico simples

Por conveniência, escrevemos a equação (5) na forma: $\ddot{x} + \omega^2 x = 0$, sendo $\omega^2 = k/m$.

Temos uma equação linear de segunda ordem a coeficientes constantes e homogênea. A equação característica é: $x^2 + \omega^2 = 0$ cujas raízes são ωi e $-\omega i$.

A solução geral da equação é portanto:

$$x(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \text{sen } \omega t,$$

É conveniente escrever a equação na forma:

$$(8) \quad x(t) = A \cos(\omega t - \phi)$$

Desenvolvendo a expressando e igualando 'a anterior, obtemos:

$$A = \sqrt{c_1^2 + c_2^2}, \quad \cos \phi = \frac{c_1}{A}, \quad \text{sen } \phi = \frac{c_2}{A}.$$

As constantes c_1 e c_2 são determinadas pelas condições iniciais. se $x(0) = x_0$ e $\dot{x}_0 = v_0$, obtemos $c_1 = x_0$ e $c_2 = \frac{v_0}{\omega}$ e, portanto:

$$A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2}, \quad \cos \phi = \frac{x_0}{A}, \quad \text{sen } \phi = \frac{v_0}{\omega A}.$$

Portanto, temos um movimento oscilatório em torno da posição central $x = 0$. O afastamento máximo da posição central é a *amplitude* A . O *período* do movimento, ou seja, o tempo necessário

para uma oscilação completa é $T = \frac{2\pi}{\omega}$ e seu inverso, o número de oscilações por unidade de tempo é a *frequência* $f = \frac{\omega}{2\pi}$.

Derivando (8), obtemos a velocidade $v(t) = \dot{x}(t)$;

$$(9) \quad v(t) = -A\omega \text{sen}(wt - \phi)$$

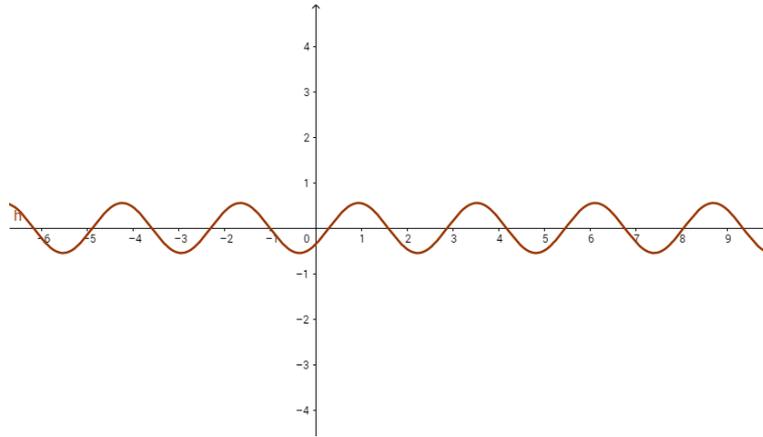


FIGURE 3. movimento harmônico simples

Solução da equação do oscilador harmônico com amortecimento Por conveniência, escrevemos a equação (6) na forma:

$$\ddot{x} + 2\nu\dot{x} + \omega^2x = 0, \text{ sendo } \omega^2 = k/m \text{ e } \nu = \mu/2m.$$

A equação característica agora é: $x^2 + 2\nu x + \omega^2 = 0$, que tem discriminante $\Delta = 4\nu^2 - 4\omega^2 = \frac{\mu^2 - 4km}{m^2}$. Temos então 3 casos a analisar

Amortecimento forte: $(\mu^2 > 4km \Leftrightarrow \nu > \omega)$. Neste caso, temos duas raízes reais negativas $-\nu \pm \iota$, sendo $\iota = \sqrt{\nu^2 - \omega^2}$.

A solução geral da equação é portanto:

$$x(t) = e^{-\nu t} (c_1 e^{\iota t} + c_2 e^{-\iota t}),$$

Como $\nu > \iota$, temos $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t) = 0$.

Amortecimento crítico: $(\mu^2 = 4km \Leftrightarrow \nu = \omega)$. Neste caso, $-\nu$ é raiz real negativa dupla

A solução geral da equação é portanto:

$$x(t) = e^{-\nu t} (c_1 + c_2 t),$$

Novamente, temos $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t) = 0$.

Amortecimento oscilatório : ($\mu^2 < 4km \Leftrightarrow \nu < \omega$). Neste caso, Neste caso, temos duas raízes complexas conjugadas $-\nu \pm i\iota$, sendo $\iota = \sqrt{\nu^2 - \omega^2}$. A solução geral da equação é portanto:

$$x(t) = e^{-\nu t} (c_1 \cos \iota t + c_2 \text{sen } \iota t),$$

Novamente, temos $\lim_{t \rightarrow +\infty} x(t) = 0$, mas agora a solução se aproxima do zero ‘oscilando’.

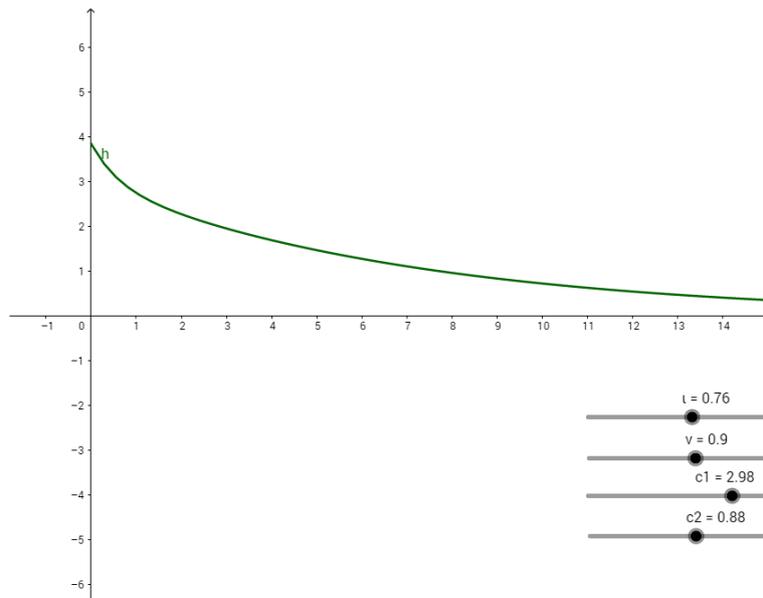


FIGURE 4. movimento harmônico amortecido forte

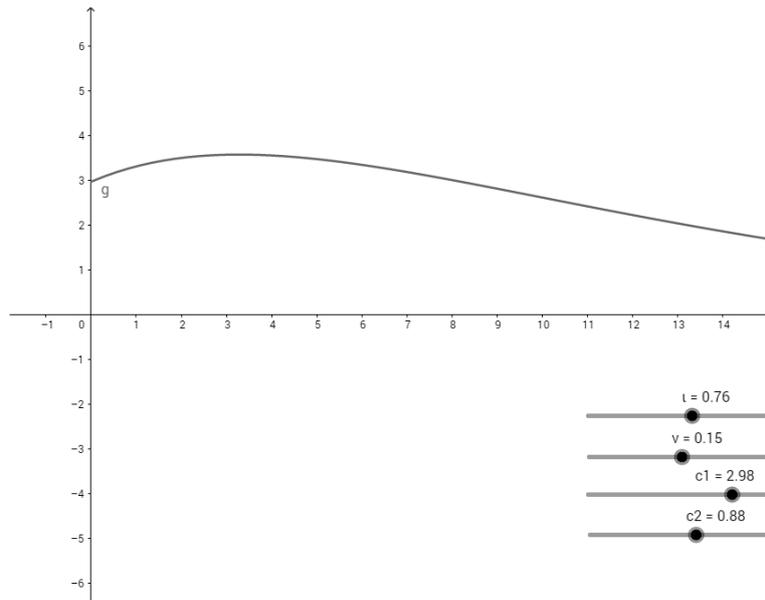


FIGURE 5. movimento harmônico amortecido critico

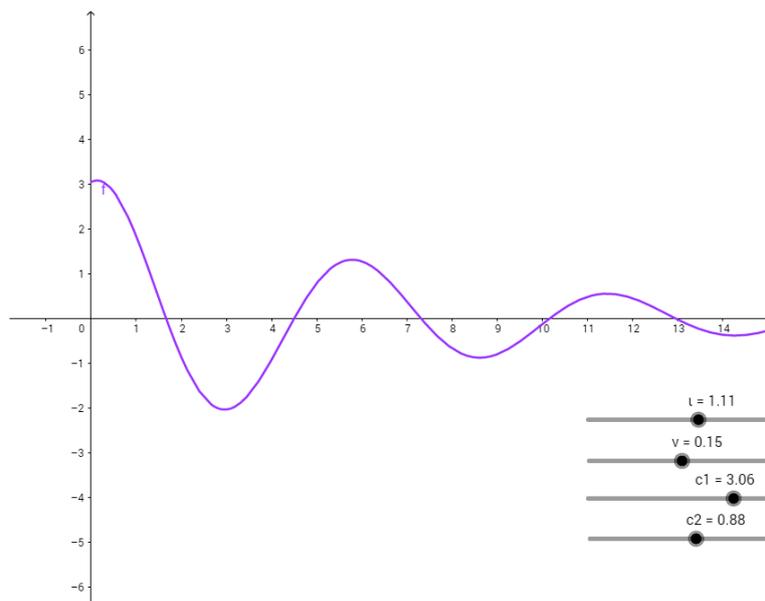


FIGURE 6. movimento harmônico amortecido oscilatorio

3. EXEMPLOS LEVANDO A SISTEMAS DE EQUAÇÕES

3.1. Circuitos RLC. Um circuito RLC (também conhecido como circuito ressonante ou circuito aceitador) é um circuito elétrico consistindo de um resistor (R), um indutor (L), e um capacitor (C), conectados em série ou em paralelo.

A corrente (I) é medida em amperes, a resistência em ohms, a indutância em henrys e a capacitância em farads. A tensão (V) é medida em volts.

O fluxo de corrente no circuito é governado pelas *Leis de Kirchoff*:

- (i) A soma das correntes entrando em cada nó do circuito é nula.
- (ii) A soma das quedas de tensão em cada circuito fechado é igual à tensão aplicada.

e pelas propriedades dos elementos do circuito:

- iii) A queda de tensão no resistor é IR .
- (iv) No capacitor vale a equação $C \frac{dV}{dt} = I$.
- (v) No indutor vale a equação $L \frac{dI}{dt} = V$.

Consideremos, por exemplo, o circuito em paralelo esquematizado abaixo, no qual a tensão aplicada é nula e o sentido da corrente foi atribuído arbitrariamente.

De (iv) e (v), obtemos as equações no capacitor e no indutor:

$$(10) \quad C \frac{dV_1}{dt} = I_1$$

$$(11) \quad L \frac{dI_3}{dt} = V_3.$$

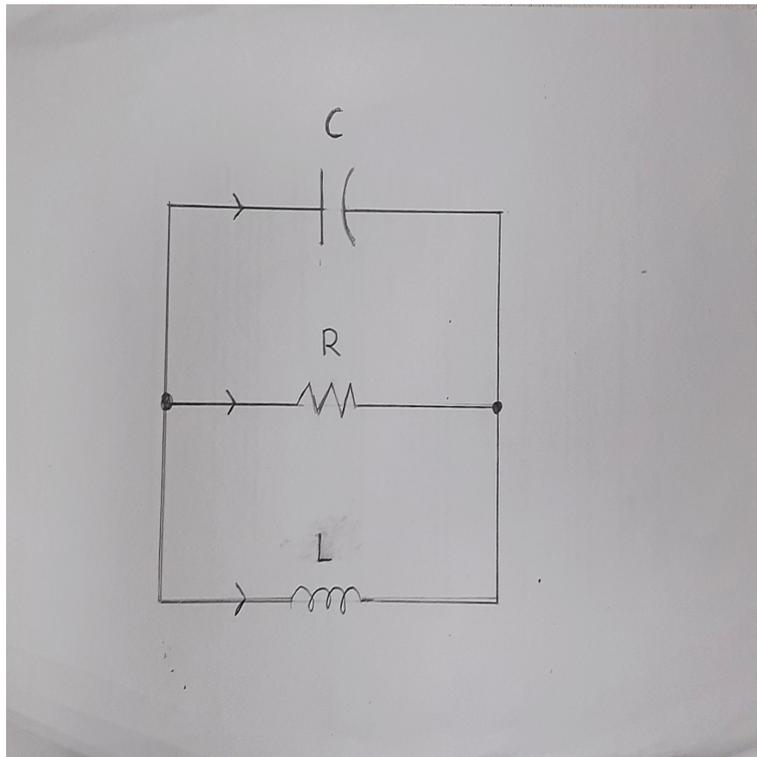


FIGURE 7. circuito RCL em paralelo

Da 1^a e 2^a lei de Kirchoff (i) e (ii) , obtemos respectivamente

$$(12) \quad I_1 + I_2 + I_3 = 0$$

$$V_1 - V_2 = 0$$

$$V_1 - V_3 = 0$$

$$(13) \quad V_2 - V_3 = 0$$

Finalmente de (iii), obtemos

$$(14) \quad V_2 = I_2 R.$$

Usando as equações (12), (13), (14) podemos escrever I_1, I_2, V_2 e V_3 em função de I_3 e V_1 .

em particular : $I_1 = -I_2 - I_3 = -V_2/R - I_3 = -V_1/R - I_3$ e $V_3 = V_1$.

De (10) e (11), obtemos então o sistema:

$$\begin{aligned}\frac{dV_1}{dt} &= -\frac{V_1}{RC} - \frac{I_3}{C} \\ \frac{dI_3}{dt} &= -\frac{V_1}{L}.\end{aligned}$$

nas incógnitas V_1 e I_3 . Resolvido este, podemos determinar os valores das correntes e quedas de tensão nos outros pontos do circuito.

Exemplo 4. *Mostre que as equações para a corrente I através do indutor e a diferença de tensão V através do capacitor no circuito esquematizado abaixo satisfazem o sistema de equações:*

$$\begin{aligned}\frac{dV}{dt} &= 2I - V \\ \frac{dI}{dt} &= I - V.\end{aligned}$$

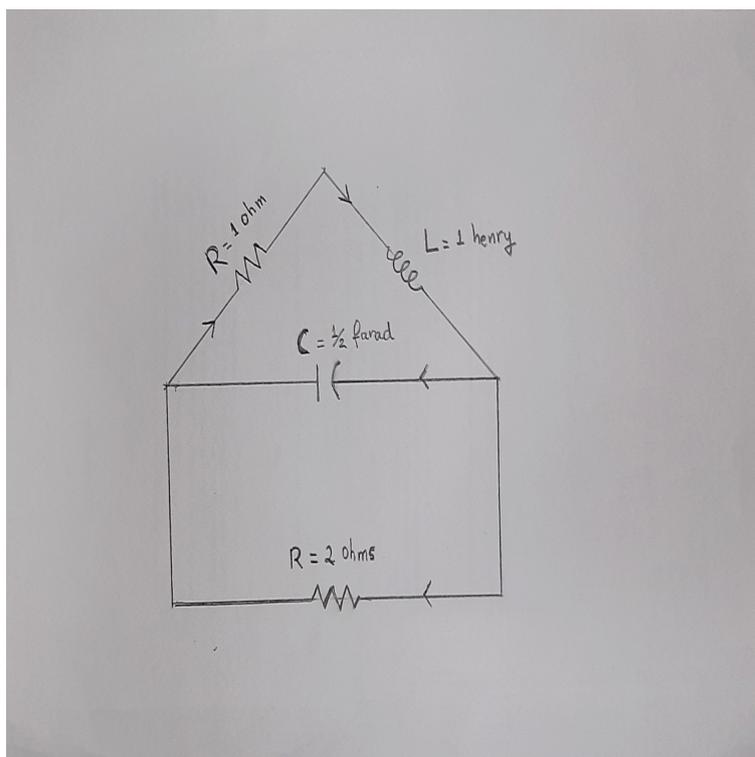


FIGURE 8. circuito RCL

3.2. Predador presa. Um problema importante em ecologia é o da evolução da população de um predador, denotado aqui por $P(t)$ e de uma presa, denotado por $H(t)$. Em 1925, Lotka e Volterra propuseram um modelo matemático, mostrando como um equilíbrio ecológico pode ser mantido na interação entre duas espécies desse tipo.

Nesse modelo supõe-se uma taxa fixa de natalidade a_1H , para a população de presas e uma taxa de mortalidade a_2P para a população de predadores. Assim, na ausência de interação a primeira crescerá e a segunda decairá exponencialmente. Entretanto, como o contato tende a ser favorável para os predadores e desfavorável para as presas, eles postularam taxa de crescimento e decréscimo, respectivamente, ambas proporcionais ao número de encontros HP , obtendo o sistema de equações diferenciais *não lineares*:

$$\begin{aligned}\frac{dH}{dt} &= a_1H - b_1HP \\ \frac{dP}{dt} &= -a_2P + b_2HP\end{aligned}$$

Observe-se que se $P = \frac{a_1}{b_1}$ e $H = \frac{a_2}{b_2}$, então as taxas de crescimento de ambas as espécies é nula, ou seja *elas estão em equilíbrio ecológico*.

3.3. Propagação de epidemias. No modelo básico para a dinâmica de uma epidemia (por exemplo a atual epidemia de covid19), supõe-se que a propagação é bem mais rápida que a taxa de natalidade ou morte das populações envolvidas que podem, portanto, ser omitidas. O famoso modelo SIR, proposto por W. O. Kermack e A. G. Mc Kendrick em 1927, baseia-se então na divisão da população em três compartimentos: S , a população *suscetível*, isto é, ainda não infectada, I a parte *infectada* e doente e R a parte *recuperada* (ou falecida) e consiste no seguinte sistema *não linear* de equações:

$$\begin{aligned}\frac{dS}{dt} &= -\frac{\beta IS}{N}, \\ \frac{dI}{dt} &= \frac{\beta IS}{N} - \gamma I, \\ \frac{dR}{dt} &= \gamma I,\end{aligned}$$

sendo $N = I + S + R$ a população total (suposta constante).

Pode ser mostrado que a dinâmica da epidemia depende da razão: $R_0 = \frac{\beta}{\gamma}$, denominado *taxa básica de reprodução*, que mede o número esperado de novas infecções a partir de um único infectado em uma população suscetível.