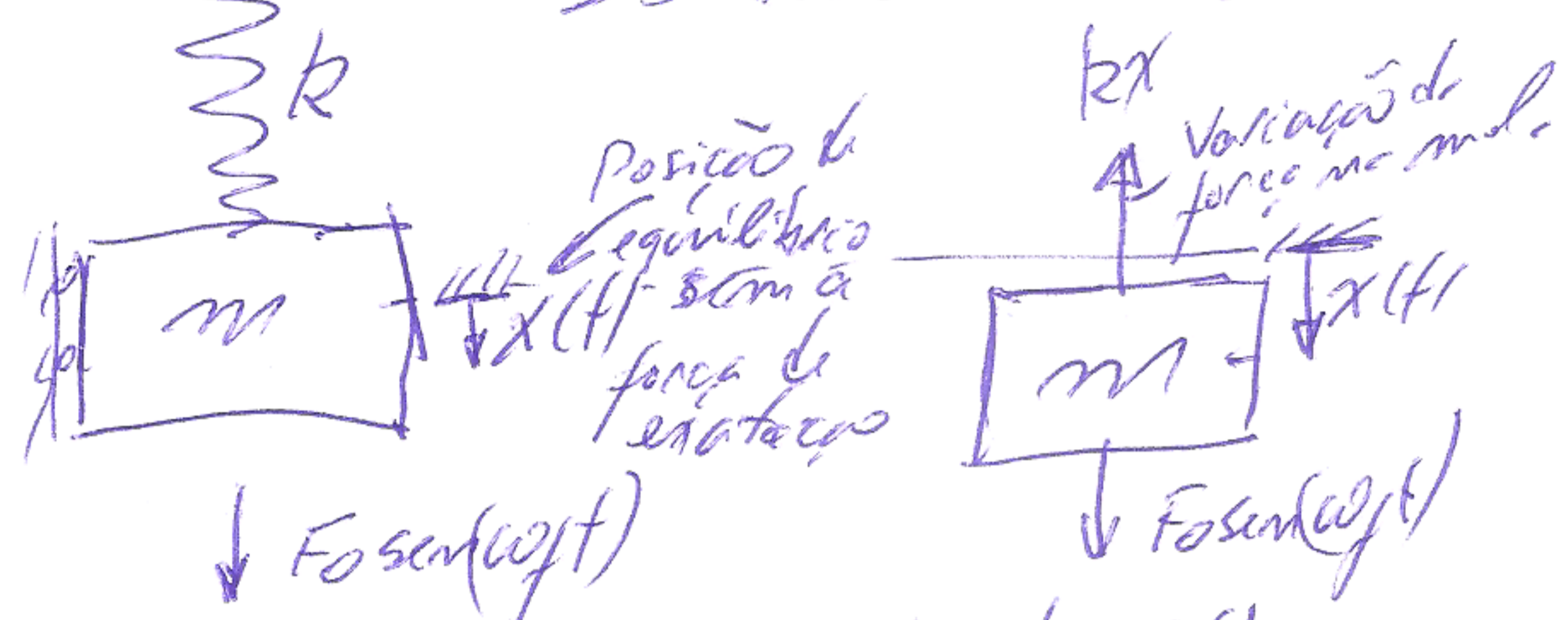


Vibrações forçadas em sistemas com 1 grau de liberdade

Excitação harmônica $F(t) = F_0 \cdot \sin(\omega_f t + \phi)$ → $F(t) = F_0 \sin(\omega_f t)$

~~UUUUUU~~ Sistema não amortecido



$$m \ddot{x}(t) = F_0 \sin(\omega_f t) - kx(t)$$

$$m \ddot{x}(t) + kx(t) = F_0 \sin(\omega_f t)$$

Calcular a evolução no tempo

$$x_h(t) = A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t) \text{ com } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$x_p(t) = X_p \cdot \sin(\omega_f t) \quad (?)$$

$$-m\omega_f^2 X_p \sin(\omega_f t) + kX_p \sin(\omega_f t) = F_0 \sin(\omega_f t)$$

$$X_p = \frac{F_0}{k - m\omega_f^2}$$

$$x(t) = A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t) + \frac{F_0 \sin(\omega_f t)}{k - m\omega_f^2} = X_h \sin(\omega t + \phi) + X_p \sin(\omega_f t)$$

(ondas) (frequências)

c.t. $\phi / t = 0 \dots$

Vamos verificar o comportamento da solução particular

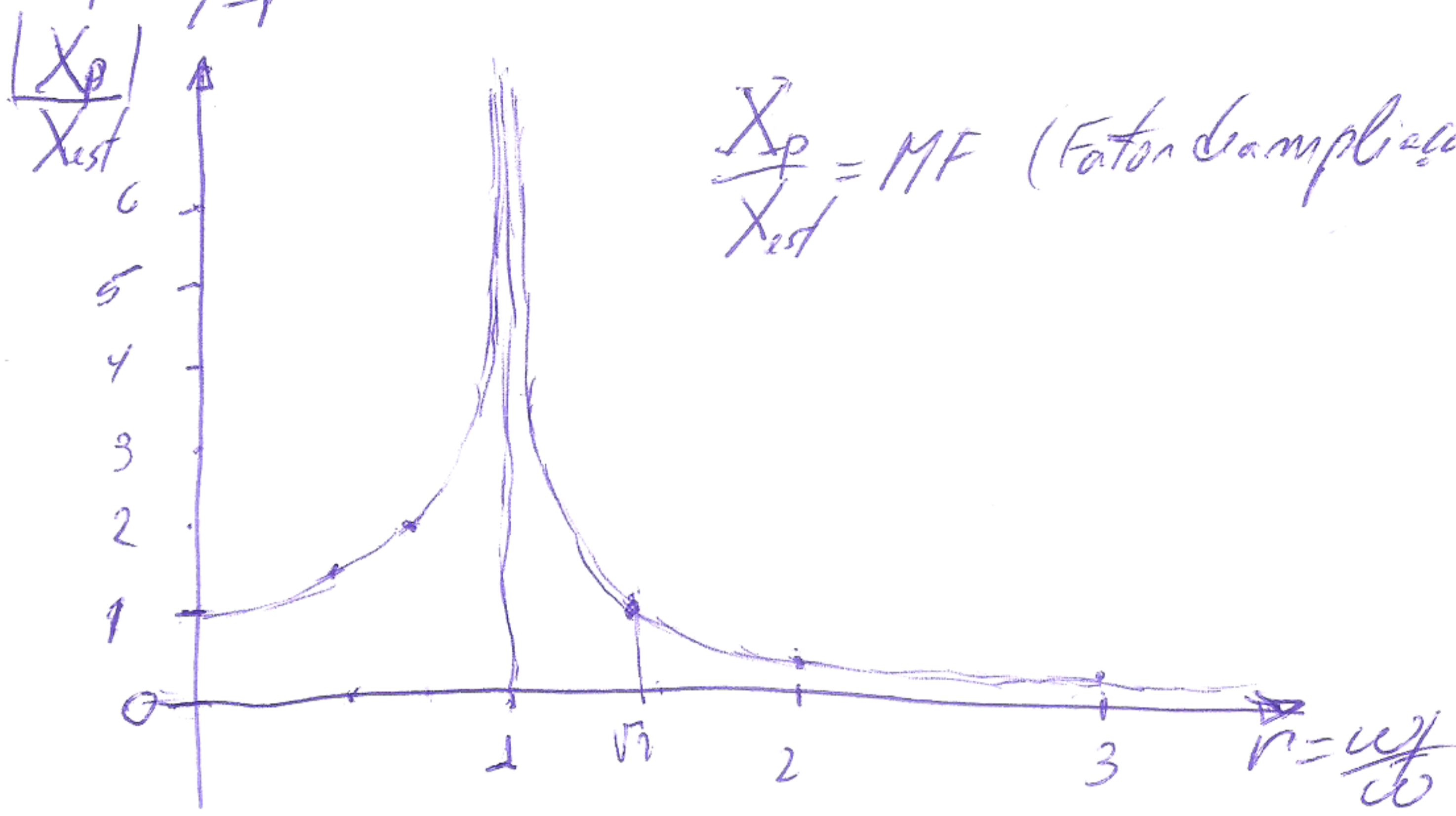
$$x_p(t) = X_p \cdot \sin(\omega_f t) = \frac{F_0 \sin(\omega_f t)}{k - m\omega_f^2} = \frac{F_0/k}{1 - (\omega_f/\omega)^2} \cdot \sin(\omega_f t)$$

se $\omega_f < \omega$ $x_p(t)$ está em fase com a força
 se $\omega_f > \omega$ $x_p(t)$ " " oposto de fase ($X_p < 0$)

$\frac{\omega_f}{\omega} = r$ razão de frequências ($\frac{\text{excitação}}{\text{natural}}$)

e se $\omega_f = \omega$ o denominador vai a zero e a amplitude em regime permanente tende a infinito (vai crescendo)

$$X_p = \frac{X_{est}}{1-r^2}$$



Solução completa

$$x(t) = A \sin(\omega t) + B \cos(\omega t) + \frac{F_0/k}{1-r^2} \sin(\omega f t)$$

$$\dot{x}(t) = A\omega \cos(\omega t) - B\omega \sin(\omega t) + \frac{(F_0/k) \cdot \omega f}{1-(\omega f/\omega)^2} \cos(\omega f t)$$

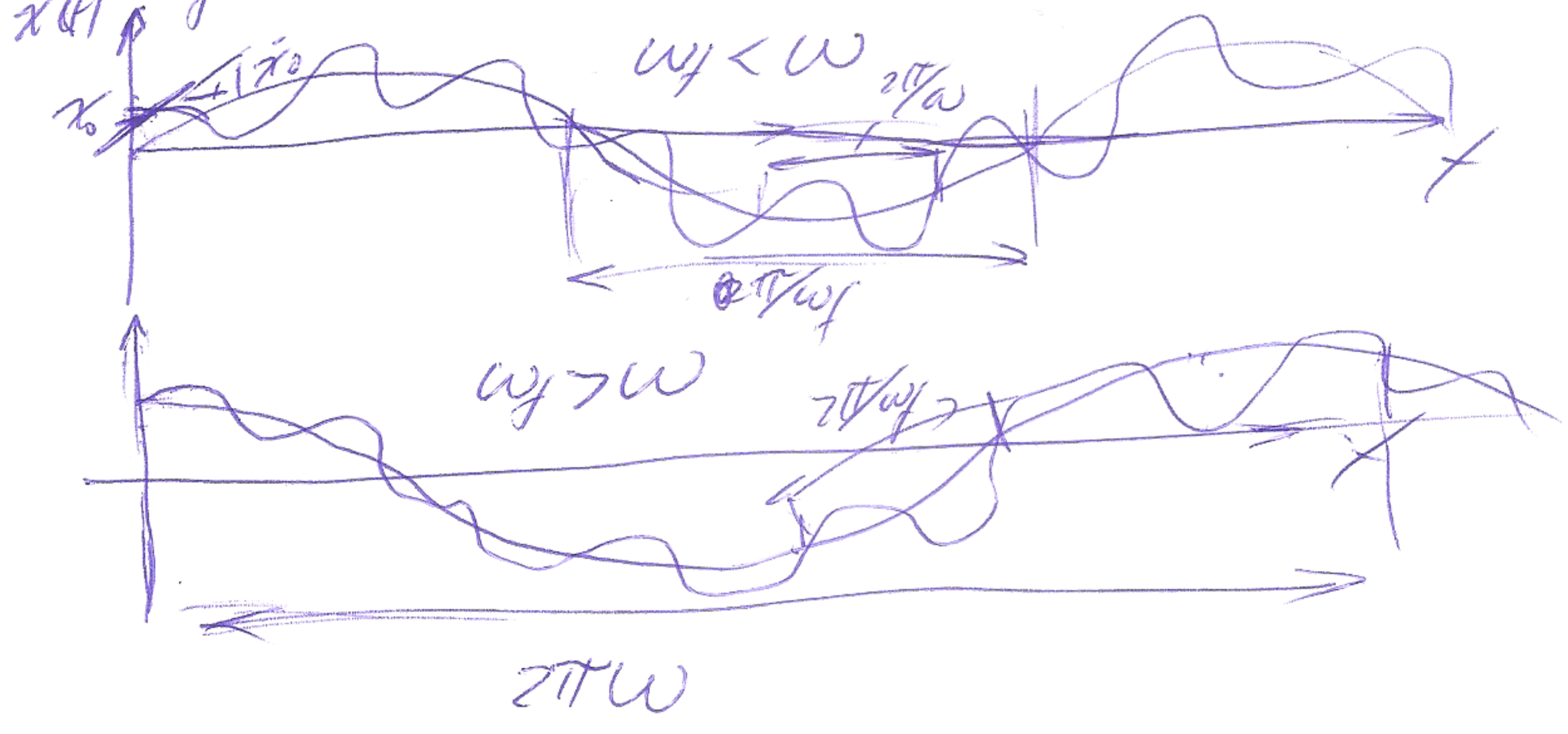
C.I. $t=0 \begin{cases} x(0) = x_0 \\ \dot{x}(0) = \dot{x}_0 \end{cases}$

$$x(0) = x_0 = B$$

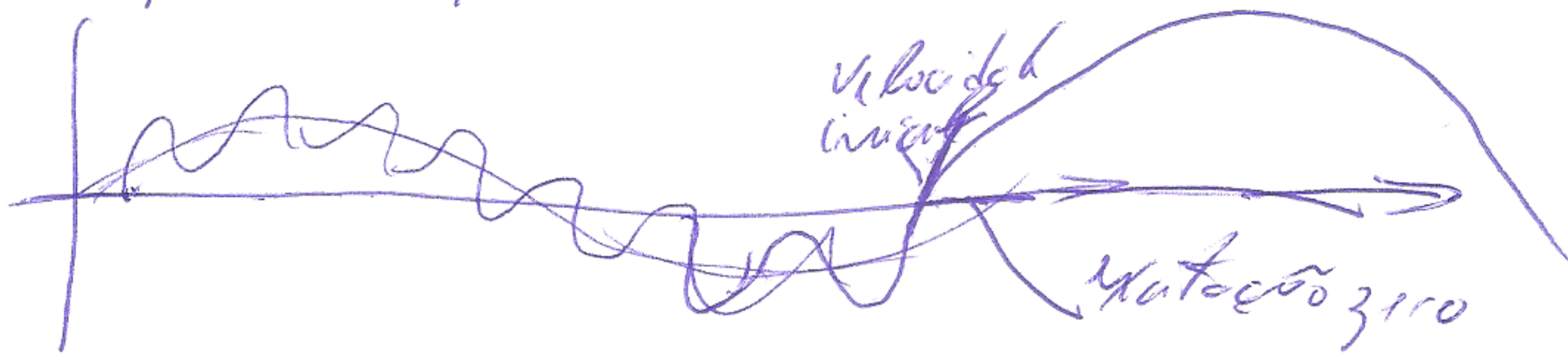
$$\dot{x}(0) = \dot{x}_0 = A\omega + \frac{(F_0/k) \cdot \omega f}{1-(\omega f/\omega)^2} \Rightarrow A = \frac{\dot{x}_0}{\omega} - \frac{F_0/k \cdot \omega f}{1-(\omega f/\omega)^2}$$

$$x(t) = \left(\frac{\dot{x}_0}{\omega}\right) \sin(\omega t) + x_0 \cos(\omega t) + \frac{F_0/k}{1-r^2} (\sin(\omega f t) - \frac{\omega f}{\omega} \sin(\omega t))$$

Se $\omega f \neq \omega$ (razões diferentes)



Quando $\omega_f > \omega$, observar o possível aumento de amplitude quando ~~cessa~~ a excitação.



Movimento quando ω_f é próximo ou igual a ω

$$x(t) = \left(\frac{x_0}{\omega}\right) \cdot \sin(\omega t) + x_0 \cos(\omega t) + \frac{F_0/k}{1 - (\omega_f/\omega)^2} (\sin(\omega_f t) - \sin(\omega t))$$

podemos ignorar, ou fazer $x_0 = 0$ e $\dot{x}_0 = 0$

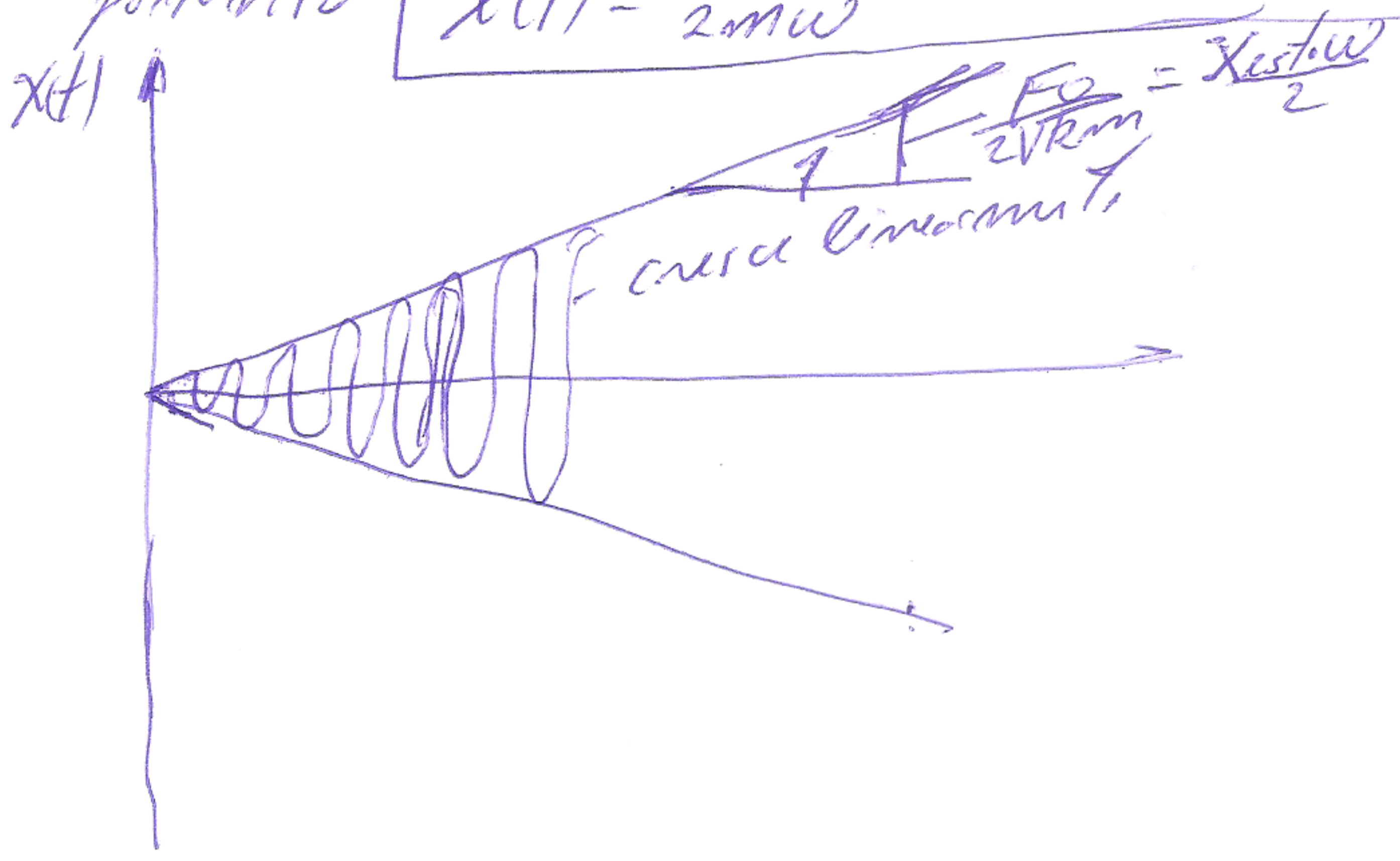
$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega^2 - \omega_f^2} [\sin(\omega_f t) - (\frac{\omega_f}{\omega}) \sin(\omega t)]$$

se $\omega - \omega_f = 2\Delta$; $\omega + \omega_f \approx 2\omega_f$; $\omega^2 - \omega_f^2 \approx 4\omega_f \Delta$

$$x(t) = \frac{F_0/m}{4\omega_f \Delta} \cdot 2 \cdot \sin\left(\frac{\omega_f - \omega}{2} t\right) \cdot \cos\left(\frac{\omega_f + \omega}{2} t\right)$$

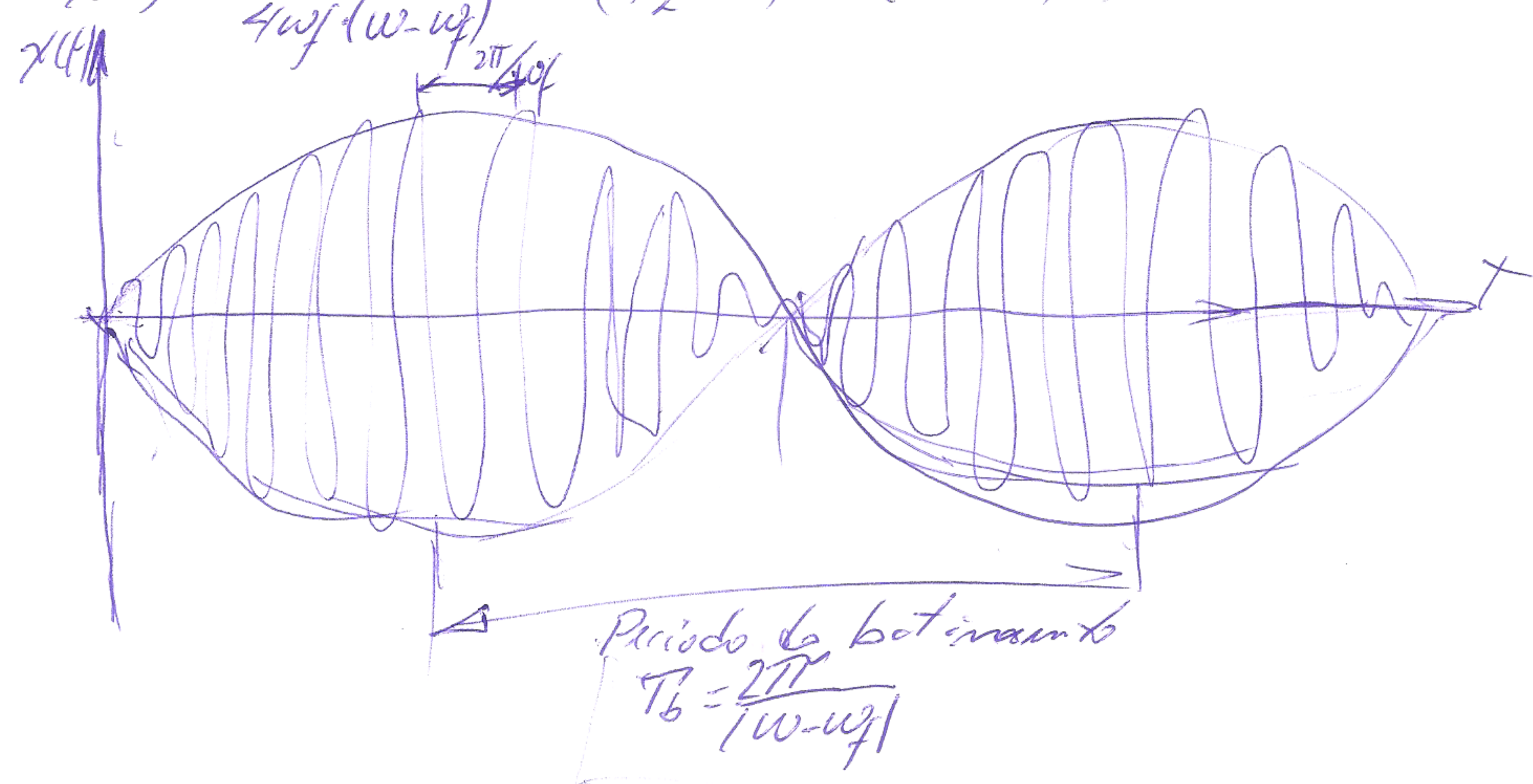
com $\omega_f \rightarrow \omega$ $x(t) = \frac{F_0/m}{4\omega_f \Delta} \cdot 2 \cdot \sin(\Delta t) \cdot \cos(\omega_f t)$

mas $\sin(\Delta t) = \Delta \cdot t$ e portanto $x(t) = \frac{F_0}{2m\omega} \cdot t \cdot \cos(\omega t)$ p/ $\omega_f = \omega$

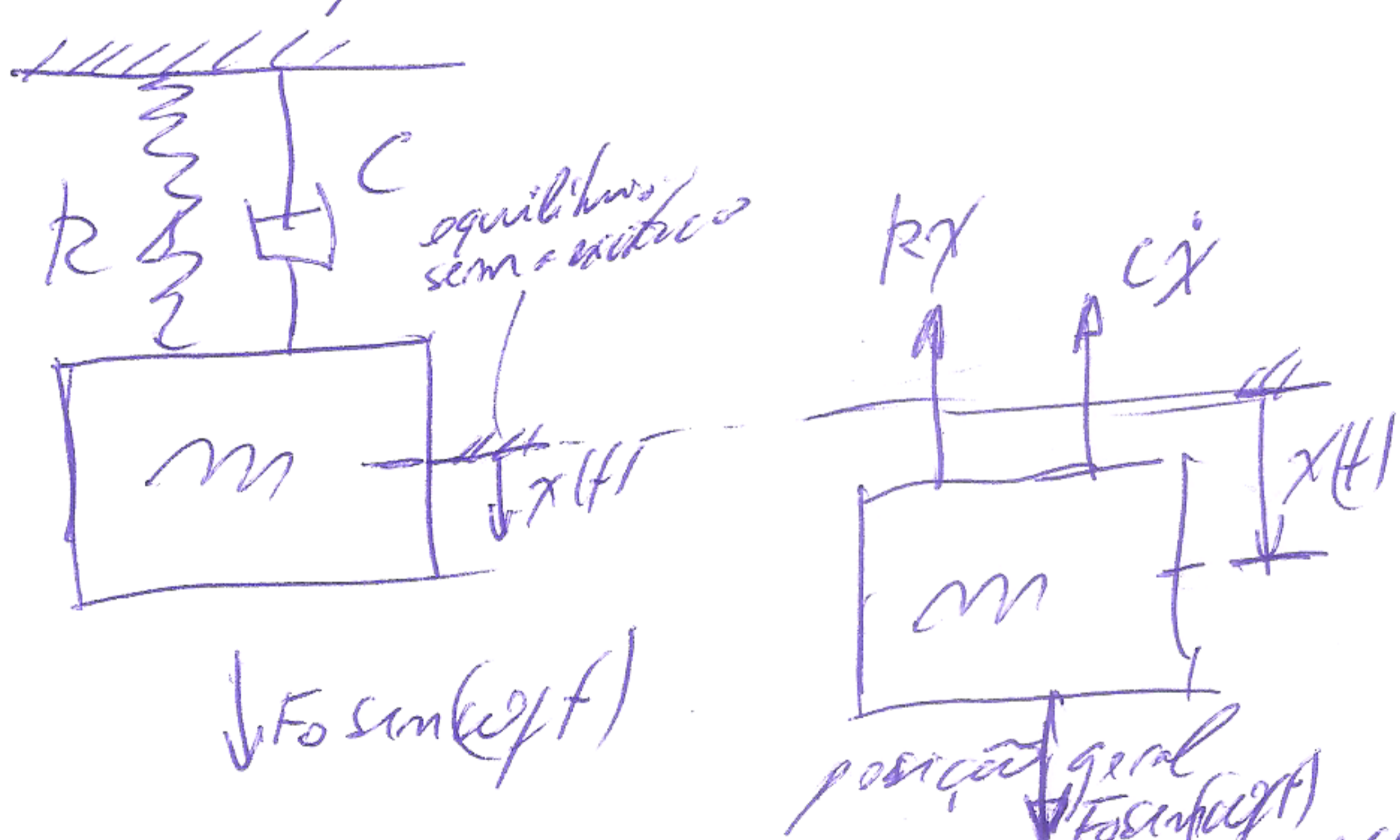


Se ω_f próximo de ω
 fenômeno de "batimento" entre as frequências

$$x(t) = \frac{F_0/m}{4\omega_f(\omega - \omega_f)} \cdot 2 \cdot \sin\left(\frac{\omega_f - \omega}{2} t\right) \cdot \cos\left(\frac{\omega_f + \omega}{2} t\right)$$



Vibrações forçadas com amortecimento viscoso



PMB $\rightarrow m \ddot{x}(t) = F_0 \sin(\omega_f t) - kx(t) - c\dot{x}(t)$
 $m \ddot{x}(t) + c\dot{x}(t) + kx(t) = F_0 \sin(\omega_f t)$

Solução da homogênea $\rho / \zeta < 1$

$x_h(t) = X e^{-\zeta \omega t} \cdot \sin(\omega_d t + \phi)$, com $\omega_d = \omega \sqrt{1 - \zeta^2}$

$\omega = \sqrt{k/m}$ e $\zeta = \frac{c}{2\sqrt{km}}$