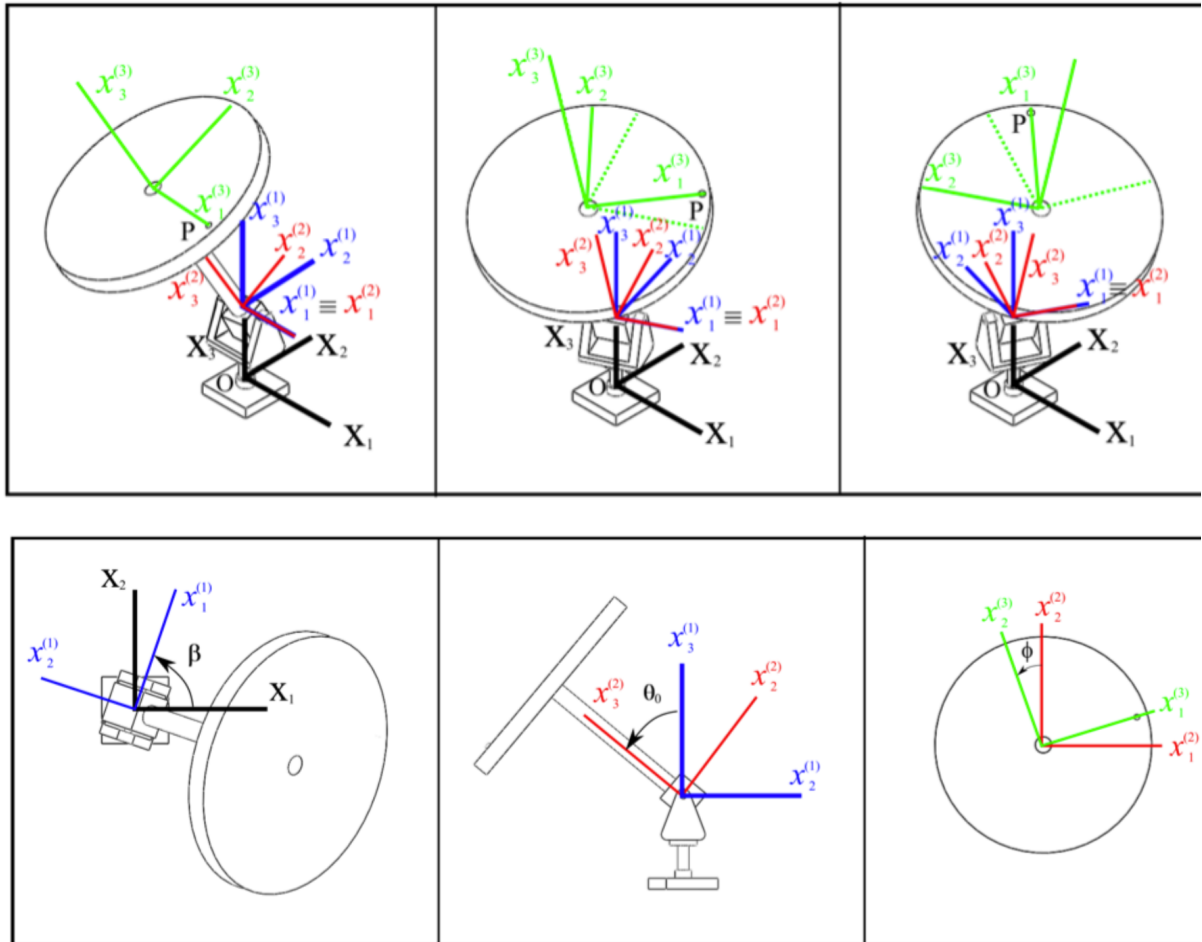


In[*]:= Quit[]

In[*]:= (* Sistema tipo 3-1-3 *)

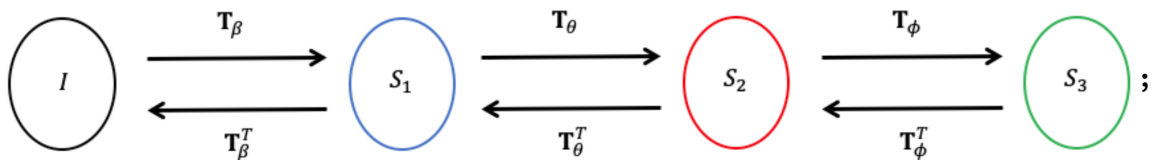


(* Referenciais

- I (X_i): Inercial (fixo)
- S1 ($x_i^{(1)}$): Móvel 1 (solidário à base giratória)
- S2 ($x_i^{(2)}$): Móvel 2 (solidário à haste giratória)
- S3 ($x_i^{(3)}$): Móvel 3 (solidário ao disco)

*)

(* Matrizes de Transformação *)



$$T_\beta = \begin{pmatrix} \cos[\beta[t]] & \sin[\beta[t]] & 0 \\ -\sin[\beta[t]] & \cos[\beta[t]] & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}; (* \text{ Giro em torno de 3 } *)$$

$$T_\theta = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos[\theta] & \sin[\theta] \\ 0 & -\sin[\theta] & \cos[\theta] \end{pmatrix}; (* \text{ Giro em torno de 1, porém ângulo } \theta \text{ constante } *)$$

$$T\phi = \begin{pmatrix} \cos[\phi[t]] & \sin[\phi[t]] & 0 \\ -\sin[\phi[t]] & \cos[\phi[t]] & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix};$$

In[*]:= (* Por conveniência, utiliza-se a base S2 para os cálculos *)
 (* Velocidades Angulares *)
 (* Para determinar as velocidades angulares,
 uma estratégia é decompor o vetor em velocidades angulares mais simples: *)

$$I_{S_2} \omega^{S_3} = I_{S_2} \omega^{S_1} + \frac{S_1}{S_2} \omega^{S_2} + \frac{S_2}{S_2} \omega^{S_3};$$

IωIS1 = {0, 0, β'[t]} (* Velocidade angular de S1 em relação a I,
 descrita na base I *)
 S2ωIS1 = Tθ.Tβ.IωIS1 (* Velocidade angular de S1 em relação a I,
 descrita na base S2 *)
 S2ωS1S2 = {0, 0, 0} (* Velocidade angular de S2 em relação a S2,
 descrita na base S2. Nula pois a haste está fixa na posição θ *)
 S2ωS2S3 = {0, 0, φ'[t]} (* Velocidade angular de S3 em relação a S2,
 descrita na base S2 *)
 S2ωIS3 = S2ωIS1 + S2ωS1S2 + S2ωS2S3
 (* Velocidade Angular de S3 em relação a I, descrita na base S2 *)
 (* É possível determinar também os vetores intermediários, tal que: *)

$$I_{S_2} \omega^{S_2} = I_{S_2} \omega^{S_1} + \frac{S_1}{S_2} \omega^{S_2}; \quad \frac{S_1}{S_2} \omega^{S_3} = \frac{S_1}{S_2} \omega^{S_2} + \frac{S_2}{S_2} \omega^{S_3};$$

S2ωIS2 = S2ωIS1 + S2ωS1S2
 (* Velocidade angular de S2 em relação a I, descrita na base S2 *)
 S2ωS1S3 = S2ωS1S2 + S2ωS2S3
 (* Velocidade angular de S3 em relação a S1, descrita na base S2 *)

Out[*]=
 {0, 0, β'[t]}
 Out[*]=
 {0, Sin[θ] β'[t], Cos[θ] β'[t]}
 Out[*]=
 {0, 0, 0}
 Out[*]=
 {0, 0, φ'[t]}
 Out[*]=
 {0, Sin[θ] β'[t], Cos[θ] β'[t] + φ'[t]}
 Out[*]=
 {0, Sin[θ] β'[t], Cos[θ] β'[t]}
 Out[*]=
 {0, 0, φ'[t]}

```

In[*]:= (* Acelerações Angulares*)
(* É possível utilizar a seguinte forma
genérica para determinar as acelerações angulares: *)


$$\triangle_{\bigcirc} \alpha^{\square} = \triangle_{\bigcirc} \alpha^{\star} + \star_{\bigcirc} \alpha^{\square} + \triangle_{\bigcirc} \omega^{\star} \times \star_{\bigcirc} \omega^{\square};$$


(* Dessa forma, para determinar S2αIS2, faz-se: *)


$$\frac{I}{S_2} \alpha^{S_2} = \frac{I}{S_2} \alpha^{S_1} + \frac{S_1}{S_2} \alpha^{S_2} + \frac{I}{S_2} \omega^{S_1} \times \frac{S_1}{S_2} \omega^{S_2};$$


S2αIS1 = D[S2ωIS1, t] (* Aceleração angular de S1 em relação a I,
descrita na base S2 *)
S2αS1S2 = {0, 0, 0} (* Aceleração angular de S2 em relação a S1,
descrita na base S2. Nula pois haste está fixa na posição θ *)
S2αIS2Cross = Cross[S2ωIS1, S2ωS1S2]
(* Produto vetorial necessário para calcular S2αIS2 *)
S2αIS2 = S2αIS1 + S2αS1S2 + S2αIS2Cross
(* Aceleração angular de S2 em relação a I, descrito na base S2 *)
(* De forma similar, para determinar S2αIS3, faz-se: *)


$$\frac{I}{S_2} \alpha^{S_3} = \frac{I}{S_2} \alpha^{S_2} + \frac{S_2}{S_2} \alpha^{S_3} + \frac{I}{S_2} \omega^{S_2} \times \frac{S_2}{S_2} \omega^{S_3};$$


S2αS2S3 = D[S2ωS2S3, t] (* Aceleração angular de S3 em relação a S2,
descrita na base S2 *)
S2αIS3Cross = Cross[S2ωIS1, S2ωS2S3]
(* Produto vetorial necessário para calcular S2αIS3 *)
S2αIS3 = S2αIS1 + S2αS2S3 + S2αIS3Cross
(* Aceleração angular de S3 em relação a I, descrita na base S2 *)

Out[*]=
{0, Sin[θ] β''[t], Cos[θ] β''[t]}

Out[*]=
{0, 0, 0}

Out[*]=
{0, 0, 0}

Out[*]=
{0, Sin[θ] β''[t], Cos[θ] β''[t]}

Out[*]=
{0, 0, φ''[t]}

Out[*]=
{Sin[θ] β'[t] φ'[t], 0, 0}

Out[*]=
{Sin[θ] β'[t] φ'[t], Sin[θ] β''[t], Cos[θ] β''[t] + φ''[t]}

```

```
In[*]:= (* Calculo do Vetor Posição Absoluta *)
```

```
(* A o vetor posição absoluta de P pode ser  
decomposto em partes mais simples como mostrado abaixo: *)
```

$$\mathbf{I}_{S_2} \mathbf{p}^P = \mathbf{I}_{S_2} \mathbf{p}^{S_1} + \frac{S_1}{S_2} \mathbf{p}^{S_2} + \frac{S_2}{S_2} \mathbf{p}^{S_3} + \frac{S_3}{S_2} \mathbf{p}^P ;$$

```
IpIS1 = {0, 0, h} (* Posição de S1 em relação a I, descrita na base I *)
```

```
S1pIS1 = Tβ.IpIS1 (* Posição de S1 em relação a I, descrita na base S1 *)
```

```
S2pIS1 = Tθ.S1pIS1 (* Posição de S1 em relação a I, descrita na base S2 *)
```

```
S2pS1S2 = {0, 0, 0} (* Posição de S2 em relação a S1,  
descrita na base S2. Nula pois ambas as
```

```
origens dos dois referenciais são coincidentes *)
```

```
S2pS2S3 = {0, 0, L} (* Posição de S2 em relação a S3, descrita na base S2 *)
```

```
S3pS3P = {R, 0, 0} (* Posição da partícula P em relação ao referencial S3,  
descrita na base S3 *)
```

```
S2pS3P = Transpose[Tφ].S3pS3P
```

```
(* Posição da partícula P em relação ao referencial S3, descrita na base S2 *)
```

```
S2pIP = S2pIS1 + S2pS1S2 + S2pS2S3 + S2pS3P
```

```
(* Posição absoluta da partícula P, descrita na base S2 *)
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, h}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, h}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, h Sin[θ], h Cos[θ]}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, L}
```

```
Out[*]=
```

```
{R, 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{R Cos[φ[t]], R Sin[φ[t]], 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{R Cos[φ[t]], h Sin[θ] + R Sin[φ[t]], L + h Cos[θ]}
```

In[*]:= (* Velocidade Absoluta de P *)
 (* Em casos envolvendo mais de 1 referencial móvel,
 é necessário aplicar o teorema cinemático de
 forma recursiva para determinar todos os termos. Isto é,
 divide-se o problema em formas mais simples. Para isso, é possível escrever
 o teorema cinemático para velocidade da seguinte forma genérica: *)

$$\triangle_{\bigcirc} \mathbf{v}^{\square} = \triangle_{\bigcirc} \mathbf{v}^{\star} + \star \mathbf{v}^{\square} + \triangle_{\bigcirc} \omega^{\star} \times \star \mathbf{p}^{\square} ;$$

(* Para achar S2vIP, escolhe-se utilizar o referencial S3 no teorema,
 isto é, * = S3. O que resulta na seguinte forma do teorema cinemático: *)

$$I_{S_2} \mathbf{v}^P = I_{S_2} \mathbf{v}^{S_3} + S_3 \mathbf{v}^P + I_{S_2} \omega^{S_3} \times S_3 \mathbf{p}^P ;$$

(* Porém, para achar S2vIS3 - primeiro termo da equação acima,
 é necessário aplicar novamente o teorema
 cinemático. Utilizando agora o referencial S2, isto é *=S2,
 resulta na seguinte forma do teorema cinemático auxiliar: *)

$$I_{S_2} \mathbf{v}^{S_3} = I_{S_2} \mathbf{v}^{S_2} + S_2 \mathbf{v}^{S_3} + I_{S_2} \omega^{S_2} \times S_2 \mathbf{p}^{S_3} ;$$

(* Com isso,
 definem-se os termos necessários para o cálculo da velocidade absoluta de P *)
 S2vIS2 = {0, 0, 0} (* Velocidade de S2 em relação a I,
 descrita na base S2. Nula pois não há variação de posição entre S2 e I. *)
 S2vS2S3 = {0, 0, 0} (* Velocidade de S3 em relação a S2, descrita na base
 S2. Nula pois não há variação de posição de S3 em relação a S2. *)
 S2vIS3Cross = Cross[S2ωIS2, S2pS2S3]
 (* Velocidade tangencial: Produto vetorial necessário para calcular S2vIS3 *)
 S2vIS3 = S2vIS2 + S2vS2S3 + S2vIS3Cross
 (* Velocidade de S3 em relação a I, descrita na base S2 *)
 S2vS3P = {0, 0, 0} (* Velocidade de P em relação a S3,
 descrita na base S2. Nula pois não há velocidade relativa entre P e S3 *)

S2vIPCross = Cross[S2ωIS3, S2pS3P]
 (* Velocidade Tangencial: Produto vetorial necessário para calcular S2vIP *)
 S2vIP = S2vIS3 + S2vS3P + S2vIPCross // FullSimplify
 (* Velocidade absoluta de P, descrita na base S2 *)
 S1vIP = Transpose[Tθ].S2vIP // FullSimplify
 (* Velocidade absoluta de P, descrita na base S1 *)
 S3vIP = Tφ.S2vIP // FullSimplify
 (* Velocidade absoluta de P, descrita na base S1 *)
 IvIP = Transpose[Tβ].S1vIP // FullSimplify
 (* Velocidade absoluta de P, descrita na base I *)

Out[*]=
 {0, 0, 0}

```

Out[*]:=
{0, 0, 0}

Out[*]:=
{L Sin[θ] β'[t], 0, 0}

Out[*]:=
{L Sin[θ] β'[t], 0, 0}

Out[*]:=
{0, 0, 0}

Out[*]:=
{-R Cos[θ] Sin[φ[t]] β'[t] - R Sin[φ[t]] φ'[t],
 R Cos[θ] Cos[φ[t]] β'[t] + R Cos[φ[t]] φ'[t], -R Cos[φ[t]] Sin[θ] β'[t]}

Out[*]:=
{L Sin[θ] β'[t] - R Sin[φ[t]] (Cos[θ] β'[t] + φ'[t]),
 R Cos[φ[t]] (Cos[θ] β'[t] + φ'[t]), -R Cos[φ[t]] Sin[θ] β'[t]}

Out[*]:=
{L Sin[θ] β'[t] - R Sin[φ[t]] (Cos[θ] β'[t] + φ'[t]),
 R Cos[φ[t]] (β'[t] + Cos[θ] φ'[t]), R Cos[φ[t]] Sin[θ] φ'[t]}

Out[*]:=
{L Cos[φ[t]] Sin[θ] β'[t],
 (R Cos[θ] - L Sin[θ] Sin[φ[t]]) β'[t] + R φ'[t], -R Cos[φ[t]] Sin[θ] β'[t]}

Out[*]:=
{-R Cos[φ[t]] Sin[β[t]] (β'[t] + Cos[θ] φ'[t]) +
 Cos[β[t]] (L Sin[θ] β'[t] - R Sin[φ[t]] (Cos[θ] β'[t] + φ'[t])),
 R Cos[β[t]] Cos[φ[t]] (β'[t] + Cos[θ] φ'[t]) + Sin[β[t]]
 (L Sin[θ] β'[t] - R Sin[φ[t]] (Cos[θ] β'[t] + φ'[t])), R Cos[φ[t]] Sin[θ] φ'[t]}

```

In[*]:= (* Vetor aceleração absoluta de P *)
 (* Como anteriormente,
 o teorema cinemático pode ser escrito na forma genérica como: *)

$$\triangle_{\bigcirc} \mathbf{a}^{\square} = \triangle_{\bigcirc} \mathbf{a}^{\star} + \star_{\bigcirc} \mathbf{a}^{\square} + \triangle_{\bigcirc} \alpha^{\star} \times \star_{\bigcirc} \mathbf{p}^{\square} + \triangle_{\bigcirc} \omega^{\star} \times \left(\triangle_{\bigcirc} \omega^{\star} \times \star_{\bigcirc} \mathbf{p}^{\square} \right) + 2 \triangle_{\bigcirc} \omega^{\star} \times \star_{\bigcirc} \mathbf{v}^{\square}$$

(* Dessa forma, para achar S2aIP,
 escolhe-se utilizar o referencial S3 no teorema, isto é, * = S3. Com isso,
 o teorema cinemático pode ser escrito da seguinte forma: *)

$$\frac{I}{S_2} \mathbf{a}^P = \frac{I}{S_2} \mathbf{a}^{S_3} + \frac{S_3}{S_2} \mathbf{a}^P + \frac{I}{S_2} \alpha^{S_3} \times \frac{S_3}{S_2} \mathbf{p}^P + \frac{I}{S_2} \omega^{S_3} \times \left(\frac{I}{S_2} \omega^{S_3} \times \frac{S_3}{S_2} \mathbf{p}^P \right) + 2 \frac{I}{S_2} \omega^{S_3} \times$$

(* Para determinar S1aIS3 é necessário aplicar outro teorema
 cinemático. Utilizando agora o referencial S2, isto é * = S2,
 o teorema cinemático auxiliar é descrito da seguinte forma: *)

$$\frac{I}{S_2} \mathbf{a}^{S_3} = \frac{I}{S_2} \mathbf{a}^{S_2} + \frac{S_2}{S_2} \mathbf{a}^{S_3} + \frac{I}{S_2} \alpha^{S_2} \times \frac{S_2}{S_2} \mathbf{p}^{S_3} + \frac{I}{S_2} \omega^{S_2} \times \left(\frac{I}{S_2} \omega^{S_2} \times \frac{S_2}{S_2} \mathbf{p}^{S_3} \right) + 2 \frac{I}{S_2} \omega^{S_2} \times$$

(* Com isso,
 definem-se os termos necessários para o cálculo da aceleração absoluta de P: *)
 S2aIS2 = {0, 0, 0} (* Aceleração de S2 em relação a I,
 descrita na base S2. Nula pois não há

```

    variação do módulo da posição de S2 em relação a I *)
S2aS2S3 = {0, 0, 0} (* Aceleração de S3 em relação a S2. Nula pois
    não há variação do módulo da posição de S3 em relação a S2 *)
S2aIS3Cross1 = Cross[S2αIS2, S2pS2S3]
(* Aceleração tangencial. Primeiro produto vetorial para determinar S2aIS3 *)
S2aIS3Cross2 = Cross[S2ωIS2, Cross[S2ωIS2, S2pS2S3]]
(* Aceleração normal. Segundo produto vetorial para determinar S2aIS3 *)
S2aIS3Cross3 = 2 * Cross[S2ωIS2, S2vS2S3]
(* Aceleração de Coriolis. Terceiro produto vetorial para determinar S2aIS3 *)
S2aIS3 = S2aIS2 + S2aS2S3 + S2aIS3Cross1 + S2aIS3Cross2 + S2aIS3Cross3
(* Aceleração de S3 em relação a I, descrita na base S2 *)
S2aS3P = {0, 0, 0} (* Aceleração de P em relação a S3,
    descrita na base S2. Nula pois não há variação
    do módulo da velocidade de P em relação a S3. *)
S2aIPCross1 = Cross[S2αIS3, S2pS3P] // FullSimplify
(* Aceleração tangencial. Primeiro produto
    vetorial necessário para determinar S2aIP *)
S2aIPCross2 = Cross[S2ωIS3, Cross[S2ωIS3, S2pS3P]] // FullSimplify
(* Aceleração normal. Segundo produto
    vetorial necessário para determinar S2aIP *)
S2aIPCross3 = 2 * Cross[S2ωIS3, S2vS3P] // FullSimplify
(* Aceleração de Coriolis. Terceiro produto
    vetorial necessário para determinar S2aIP *)
S2aIP = S2aIS3 + S2aS3P + S2aIPCross1 + S2aIPCross2 + S2aIPCross3 // FullSimplify
(* Aceleração absoluta de P, descrita na base S2. *)
S1aIP = Transpose[Tθ].S2aIP // FullSimplify
(* Aceleração absoluta de P, descrita na base S1 *)
S3aIP = Tφ.S2aIP // FullSimplify
(* Aceleração absoluta de P, descrita na base S1 *)
IaIP = Transpose[Tβ].S1aIP // FullSimplify
(* Aceleração absoluta de P, descrita na base I *)

```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{L Sin[θ] β''[t], 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, L Cos[θ] Sin[θ] β'[t]^2, -L Sin[θ]^2 β'[t]^2}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, 0}
```

```
Out[*]=
```

```
{L Sin[θ] β''[t], L Cos[θ] Sin[θ] β'[t]^2, -L Sin[θ]^2 β'[t]^2}
```

```
Out[*]=
```

```
{0, 0, 0}
```

Out[*]=

$$\{-R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t]), R \cos[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t]), \\ R \sin[\theta] (\sin[\phi[t]] \beta'[t] \phi'[t] - \cos[\phi[t]] \beta''[t])\}$$

Out[*]=

$$\{-R \cos[\phi[t]] (\beta'[t]^2 + 2 \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] + \phi'[t]^2), \\ -R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta'[t] + \phi'[t])^2, R \sin[\theta] \sin[\phi[t]] \beta'[t] (\cos[\theta] \beta'[t] + \phi'[t])\}$$

Out[*]=

$$\{0, 0, 0\}$$

Out[*]=

$$\{-R \cos[\phi[t]] (\beta'[t]^2 + 2 \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] + \phi'[t]^2) + \\ L \sin[\theta] \beta''[t] - R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t]), \\ L \cos[\theta] \sin[\theta] \beta'[t]^2 - R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta'[t] + \phi'[t])^2 + \\ R \cos[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t]), \sin[\theta] ((-L \sin[\theta] + R \cos[\theta] \sin[\phi[t])) \beta'[t]^2 + \\ 2 R \sin[\phi[t]] \beta'[t] \phi'[t] - R \cos[\phi[t]] \beta''[t])\}$$

Out[*]=

$$\{-R \cos[\phi[t]] (\beta'[t]^2 + 2 \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] + \phi'[t]^2) + \\ L \sin[\theta] \beta''[t] - R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t]), \\ L \sin[\theta] \beta'[t]^2 - R \sin[\phi[t]] (2 \beta'[t] \phi'[t] + \cos[\theta] (\beta'[t]^2 + \phi'[t]^2)) + \\ R \cos[\phi[t]] (\beta''[t] + \cos[\theta] \phi''[t]), R \sin[\theta] (-\sin[\phi[t]] \phi'[t]^2 + \cos[\phi[t]] \phi''[t])\}$$

Out[*]=

$$\{-((R \cos[\phi[t]]^2 + \cos[\theta] \sin[\phi[t]] (-L \sin[\theta] + R \cos[\theta] \sin[\phi[t])) \beta'[t]^2) - \\ 2 R \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] - R \phi'[t]^2 + L \cos[\phi[t]] \sin[\theta] \beta''[t], \\ \cos[\phi[t]] \sin[\theta] (L \cos[\theta] + R \sin[\theta] \sin[\phi[t])) \beta'[t]^2 + \\ (R \cos[\theta] - L \sin[\theta] \sin[\phi[t])) \beta''[t] + R \phi''[t], \\ \sin[\theta] ((-L \sin[\theta] + R \cos[\theta] \sin[\phi[t])) \beta'[t]^2 + \\ 2 R \sin[\phi[t]] \beta'[t] \phi'[t] - R \cos[\phi[t]] \beta''[t])\}$$

Out[*]=

$$\{\cos[\beta[t]] (-R \cos[\phi[t]] (\beta'[t]^2 + 2 \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] + \phi'[t]^2) + \\ L \sin[\theta] \beta''[t] - R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t])) - \\ \sin[\beta[t]] (L \sin[\theta] \beta'[t]^2 - R \sin[\phi[t]] (2 \beta'[t] \phi'[t] + \cos[\theta] (\beta'[t]^2 + \phi'[t]^2)) + \\ R \cos[\phi[t]] (\beta''[t] + \cos[\theta] \phi''[t])), \\ \sin[\beta[t]] (-R \cos[\phi[t]] (\beta'[t]^2 + 2 \cos[\theta] \beta'[t] \phi'[t] + \phi'[t]^2) + \\ L \sin[\theta] \beta''[t] - R \sin[\phi[t]] (\cos[\theta] \beta''[t] + \phi''[t])) + \\ \cos[\beta[t]] (L \sin[\theta] \beta'[t]^2 - R \sin[\phi[t]] (2 \beta'[t] \phi'[t] + \cos[\theta] (\beta'[t]^2 + \phi'[t]^2)) + \\ R \cos[\phi[t]] (\beta''[t] + \cos[\theta] \phi''[t])), \\ R \sin[\theta] (-\sin[\phi[t]] \phi'[t]^2 + \cos[\phi[t]] \phi''[t])\}$$