# Leibnitz\*

## Marco Marini

## 22 ottobre 2012

## Indice

1	Notes release 0.0.1.	2
	1.1 Generals	2
	1.2 Specifications	2
<b>2</b>	Addendum release 0.1.0.	3
	2.1 Specifications	4
3	Addendum release 0.4.0.	4
	3.1 Paraboloide	4
	3.2 Orbita su piano	6
4	${\bf Addendum\ release\ 0.5.0.}$	7
Ι	Appendice.	8

<sup>\*</sup>Id: notes.tex,v 1.3 2012/07/25 13:55:45 marco Exp

## 1 Notes release 0.0.1.

## 1.1 Generals.

The project computes the values of a vectorial function X defined by a differential vectorial equation:

$$\vec{X}^{(n)} + \vec{F}(t, \vec{X}, \vec{X}^{(1)}, \dots, \vec{X}^{(n-1)}) = 0$$
(1)

given the initial Cauchy condition

$$\vec{X}(t_0) = \vec{K}$$
  
 $\vec{X}^{(1)}(t_0) = \vec{K}_1$   
...  
 $\vec{X}^{(n-1)}(t_0) = \vec{K}_{n-1}$  (2)

The  $\vec{X}^{(n)}$  defines the derived n function.

## 1.2 Specifications.

The syntax of function definition is defined in org.mmarini.leibnitz.parser.InterpreterContext javadoc

To use runs: java org.mmarini.leibintz.Compute file [-o file].

The file parameter is a xml properties file containing the definitions.

The output is stdout unless -o file is specified in line command.

The mandatory properties in input file are

**order**: the order of function

dimension : the space dimension

**function**: the function  $\vec{F}$ 

 $\mathbf{t0}$ : initial value of t

 $\mathbf{t1}$ : final value of t

dt : increment of t value in single step

The optional properties are:

 $\mathbf{x0} \ \mathbf{x1} \ \dots \ \mathbf{xn-1} :$  Initial value of  $\vec{X}$ 

 $\mathbf{x0}(1) \ \mathbf{x1}(1) \dots \ \mathbf{xn-1}(1)$ : Initial value of  $\vec{X}^{(1)}$ 

 $\mathbf{x0}(\mathbf{o-1}) \ \mathbf{x1}(\mathbf{o-1}) \dots \ \mathbf{xn-1}(\mathbf{o-1})$ : Initial value of  $\vec{X}^{(o-1)}$ 

#### $\mathbf{2}$ Addendum release 0.1.0.

1. Definire le funzioni di trasformazione tra le variabili indipendenti  $\vec{Q}$  e le variabili reali  $\vec{R}_{\nu}$ . Questo corrisponde con definire m funzioni di trasformazione  $\vec{R}_{\nu}$  una per ogni particella.

$$\vec{R}_{\nu} = \vec{R}_{\nu}(\vec{Q}) \tag{3}$$

2. Risolvere le equazioni di Lagrange in coordinate indipendenti  $\vec{Q}$ Le equazioni di Lagrange sono definite come

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} - \frac{\partial T}{\partial q_i} = f_i \tag{4}$$

T è l'energia definita come

$$T = T_2 + T_1 + T_0 (5)$$

$$T_2 = a_{ij}\dot{q}_i\dot{q}_j \tag{6}$$

$$T_1 = a_i \dot{q}_i \tag{7}$$

$$T_0 = a_0 \tag{8}$$

$$a_{ij} = m_{\nu} \frac{\partial \vec{R}_{\nu}}{\partial q_{i}} \frac{\partial \vec{R}_{\nu}}{\partial q_{j}} \tag{9}$$

$$a_i = m_\nu \frac{\partial \vec{R}_\nu}{\partial q_i} \frac{\partial \vec{R}_\nu}{\partial t} \tag{10}$$

$$a_0 = m_\nu \frac{\partial \vec{R}_\nu}{\partial t} \frac{\partial \vec{R}_\nu}{\partial t} \tag{11}$$

e  $f_i$  sono le forze indipendenti (spostamenti virtuali)

$$f_i = \vec{F}_{\nu} \frac{\partial \vec{R}_{\nu}}{\partial q_i} \tag{12}$$

ma abbiano che

$$\frac{\partial T_2}{\partial \dot{q}_i} = a_{ij}\dot{q}_j \tag{13}$$

$$\frac{\partial T_1}{\partial \dot{q}_i} = a_i \tag{14}$$

$$\frac{\partial T_0}{\partial \dot{q}_i} = 0 \tag{15}$$

$$\frac{\partial T_0}{\partial \dot{q}_i} = 0 \tag{15}$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} = a_{ij}\dot{q}_j + a_i \tag{16}$$

derivando rispetto a t abbiamo

$$\frac{d(a_{ij}\dot{q}_j + a_i)}{dt} = a_{ij}\ddot{q}_j + \frac{da_{ij}}{dt}\dot{q}_j + \frac{da_i}{dt} = a_{ij}\ddot{q}_j + \left(\frac{\partial a_{ij}}{\partial q_j}\dot{q}_j + \frac{\partial a_{ij}}{\partial t}\right)\dot{q}_j + \frac{\partial a_i}{\partial q_j}\dot{q}_j + \frac{\partial a_i}{\partial t}$$
(17)

per cui

$$a_{ij}\ddot{q}_j = G_i(t, q_j, \dot{q}_j) \tag{18}$$

$$a_{ij}\ddot{q}_{j} = G_{i}(t, q_{j}, \dot{q}_{j})$$

$$G_{i} = f_{i} + \frac{\partial T}{\partial q_{i}} - \left(\frac{\partial a_{ij}}{\partial q_{j}}\dot{q}_{j} - \frac{\partial a_{ij}}{\partial t}\right)\dot{q}_{j} - \frac{\partial a_{i}}{\partial q_{j}}\dot{q}_{j} - \frac{\partial a_{i}}{\partial t}$$

$$(18)$$

Quindi dobbiamo gestire vettori funzionali nello spazio  $\Re^n$  e matrici funzionali nello spazio  $\Re^{n\times n}$ 

Rappresentando in forma matriciale abbiamo:

$$A\ddot{\ddot{Q}} = \vec{G}, \ddot{\ddot{Q}} = A^{-1}\vec{G} \tag{20}$$

Le funzioni da implementare sono:

- 1. definizione di vettori e matrici funzionali di dimensione m (n. di gradi di libert?)
- 2. definizione di vettori funzionali di trasformazione di grado n (particelle)
- 3. estendere l'interpretazione e valutazione delle espressioni con matrici e con riferimenti a vettori e matrici funzionali.
- 4. variabili predefinite t, Q, Q(1), ..., Q(n-1)

#### 2.1Specifications.

The syntax of function definition is defined in org.mmarini.leibnitz.parser.SyntaxFactory iavadoc

To use runs: java org.mmarini.leibintz.Compute file [-o file].

The file parameter is a xml file containing the definitions.

The output is stdout unless -o file is specified in line command.

The file **definition** of xml is leibnitz-0.1.0.xsd

#### 3 Addendum release 0.4.0.

Le condizioni iniziali sono impostate utilizzando il parse esteso di espressioni comprendenti anche la definizioni delle funzioni. The file definition of xml is leibnitz-0.2.0.xsd

#### Paraboloide. 3.1

Calcoliamo il moto di una particella libera su una superficie paraboloide

$$\vec{R} = (r\cos\varphi, r\sin\varphi, r^2) \tag{21}$$

$$\frac{\partial \vec{R}}{\partial r} = (\cos \varphi, \sin \varphi, 2r) \tag{22}$$

$$\vec{R} = (r\cos\varphi, r\sin\varphi, r^2)$$

$$\frac{\partial \vec{R}}{\partial r} = (\cos\varphi, \sin\varphi, 2r)$$

$$\frac{\partial \vec{R}}{\partial \varphi} = (-r\sin\varphi, r\cos\varphi, 0)$$
(21)

La forza agente sulla particella invece?

$$\vec{F} = (0, 0, -mg) \tag{24}$$

da cui le forze generalizzate

$$Q_r = \vec{F} \frac{\partial \vec{R}}{\partial r} = -2mgr \tag{25}$$

$$Q_{\varphi} = \vec{F} \frac{\partial \vec{R}}{\partial \varphi} = 0 \tag{26}$$

Calcoliamo ora l'energia cinetica del sistema::

$$T = \frac{1}{2} m \frac{\partial \vec{R}}{\partial q_i} \frac{\partial \vec{R}}{\partial q_j} \dot{q}_i \dot{q}_j = \frac{1}{2} m [(1 + 4r^2)\dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2]$$
(27)

L'equazioni di Lagrange sono:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} - \frac{\partial T}{\partial r} = Q_r \tag{28}$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} - \frac{\partial T}{\partial r} = Q_r$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial T}{\partial \varphi} = Q_{\varphi}$$
(28)

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} = \frac{d}{dt}[m(1+4r^2)\dot{r}] = m[(1+4r^2)\ddot{r} + 8r\dot{r}^2]$$
(30)

$$\frac{\partial T}{\partial r} = 4mr\dot{r}^2 + mr\dot{\varphi}^2 = mr(4\dot{r}^2 + \dot{\varphi}^2) \tag{31}$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{d}{dt}(mr^2\dot{\varphi}) = mr^2\ddot{\varphi} + 2mr\dot{r}\dot{\varphi}$$
(32)

$$\frac{\partial T}{\partial \varphi} = 0 \tag{33}$$

quindi

$$\begin{cases} m(1+4r^{2})\ddot{r} + 8mr\dot{r}^{2} - 4mr\dot{r}^{2} - mr\dot{\varphi}^{2} = -2mgr \\ mr^{2}\ddot{\varphi} + 2mr\dot{r}\dot{\varphi} = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \ddot{r} = \frac{r\dot{\varphi}^{2} - 2gr - 2r\dot{r}^{2}}{1 + 4r^{2}} = r\frac{\dot{\varphi}^{2} - 2g - 2\dot{r}^{2}}{1 + 4r^{2}} \\ \ddot{\varphi} = -2\frac{\dot{r}\dot{\varphi}}{r} \end{cases}$$
(34)

Calcoliamo la velocit? angolare per mantenere la particella in una traiettoria circolare parallela al piano xOy. E' necessario che la forza centripeta  $Q_r$  sia esattamente opposta alla forza centrifuga  $mr\dot{\varphi}^2$  quindi:

$$2mgr = mr\dot{\varphi}^2 \Rightarrow \dot{\varphi} = \sqrt{2g} \tag{35}$$

#### 3.2 Orbita su piano.

Calcoliamo il moto di una particella libera su un piano con campo gravitazionale

$$\vec{R} = (r\cos\varphi, r\sin\varphi) \tag{36}$$

$$\frac{\partial \vec{R}}{\partial r} = (\cos \varphi, \sin \varphi) \tag{37}$$

$$\frac{\partial \vec{R}}{\partial \varphi} = (-r\sin\varphi, r\cos\varphi) \tag{38}$$

La forza agente sulla particella invece?

$$\vec{F} = \left(-m\frac{K}{r^2}\cos\varphi, -m\frac{K}{r^2}\sin\varphi\right) \tag{39}$$

da cui le forze generalizzate

$$Q_r = \vec{F} \frac{\partial \vec{R}}{\partial r} = -m \frac{K}{r^2} \tag{40}$$

$$Q_{\varphi} = \vec{F} \frac{\partial \vec{R}}{\partial \varphi} = 0 \tag{41}$$

Calcoliamo ora l'energia cinetica del sistema::

$$T = \frac{1}{2} m \frac{\partial \vec{R}}{\partial q_i} \frac{\partial \vec{R}}{\partial q_i} \dot{q}_i \dot{q}_j = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2)$$
(42)

L'equazioni di Lagrange sono:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} - \frac{\partial T}{\partial r} = Q_r \tag{43}$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} - \frac{\partial T}{\partial r} = Q_r$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial T}{\partial \varphi} = Q_{\varphi}$$
(43)

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{r}} = \frac{d}{dt}[m\dot{r}] = m\ddot{r} \tag{45}$$

$$\frac{\partial T}{\partial r} = mr\dot{\varphi}^2 \tag{46}$$

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{\varphi}} = \frac{d}{dt}(mr^2\dot{\varphi}) = mr^2\ddot{\varphi} + 2mr\dot{r}\dot{\varphi}$$
(47)

$$\frac{\partial T}{\partial \omega} = 0 \tag{48}$$

quindi

$$\begin{cases}
m\ddot{r} - mr\dot{\varphi}^2 = -m\frac{K}{r^2} \\
mr^2\ddot{\varphi} + 2mr\dot{r}\dot{\varphi} = 0
\end{cases}$$

$$\begin{cases}
\ddot{r} = r\dot{\varphi}^2 - \frac{K}{r^2} \\
\ddot{\varphi} = -2\frac{\dot{r}\dot{\varphi}}{r}
\end{cases}$$
(49)

Calcoliamo la velocità angolare per mantenere la particella in una traiettoria circolare. E' necessario che la forza centripeta  $Q_r$  sia esattamente opposta alla forza centrifuga  $mr\dot{\varphi}^2$  quindi:

$$m\frac{K}{r^2} = mr\dot{\varphi}^2 \Rightarrow \dot{\varphi} = \frac{1}{r}\sqrt{\frac{K}{r}} \tag{50}$$

## 4 Addendum release 0.5.0.

Se alcune delle variabili indipendenti rappresentano le velocità angolari il calcolo degli angoli di rotazione deve essere eseguito con i quaternioni. E' necessario quindi identificare quali variabili indipendenti rappresentano degli angoli.

# Parte I Appendice.