

3.5 Transformações entre referenciais inerciais

Em referenciais inerciais não existem as forças inerciais. Consequentemente, se ambos os referenciais R e \tilde{R} foram inerciais todos os termos $-m_k M_{\tilde{R}Rt} \frac{d^2 \vec{R}}{dt^2}$, $-m_k 2 \Omega \tilde{\vec{v}}$, $-m_k \frac{d\Omega}{dt} \tilde{\vec{r}}$ e $-m_k \Omega \Omega \tilde{\vec{r}}$ devem ser nulos. Então a origem \tilde{O} do referencial \tilde{R} deve se mover no espaço do referencial de R como uma partícula livre sem aceleração. Também a velocidade angular Ω deve ser zero em todos os instantes. Lembramos que

$$\Omega = \frac{\partial \left(M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt}^{-1} \right)}{\partial t_1} \Big|_{t_1=t} \quad (3.5.1)$$

Uma derivada é uma aproximação linear da variação dos valores de uma função numa pequena vizinhança de um ponto. Então vale

$$M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\varepsilon}^{-1} = \mathbf{1} + \varepsilon \Omega(t) + E_\varepsilon(t) \quad (3.5.2)$$

onde $E_\varepsilon(t)$ é um erro de ordem superior em ε . Ser de ordem superior em ε significa

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{E_\varepsilon(t)}{\varepsilon} = 0 \quad (3.5.3)$$

e isto quer dizer que o supremo da norma dos vetores $\varepsilon^{-1} E_\varepsilon(t) \vec{u}$ com $|\vec{u}|=1$ tem limite zero:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sup_{|\vec{u}|=1} \left| \frac{E_\varepsilon(t)}{\varepsilon} \vec{u} \right| = 0 \quad (3.5.4)$$

Agora vamos considerar dois instante distintos t e $t+\tau$, com $\tau > 0$. Vamos dividir o intervalo de tempo $[t, t+\tau]$ em n intervalos do mesmo tamanho e escrever

$M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1}$ como um imenso produto:

$$M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1} = M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\frac{\tau}{n}}^{-1} M_{\tilde{R}Rt+\frac{\tau}{n}} M_{\tilde{R}Rt+\frac{2\tau}{n}}^{-1} M_{\tilde{R}Rt+\frac{2\tau}{n}} \cdots M_{\tilde{R}Rt+\frac{(n-1)\tau}{n}}^{-1} M_{\tilde{R}Rt+\frac{(n-1)\tau}{n}} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1} \quad (3.5.5)$$

Considerando $\varepsilon = \frac{\tau}{n}$ podemos escrever esta expressão como um produto de n fatores

da forma $\mathbf{1} + \varepsilon \Omega(t+k\varepsilon) + E_\varepsilon(t+k\varepsilon)$:

$$M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1} = \prod_{k=0}^{n-1} \left(\mathbf{1} + \varepsilon \Omega(t+k\varepsilon) + E_\varepsilon(t+k\varepsilon) \right) \quad (3.5.6)$$

Neste produto os fatores estão ordenados da esquerda para a direita em ordem temporal crescente. No caso de uma transformação entre referenciais inerciais todas as velocidades angulares são zero e temos

$$\begin{aligned}
M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1} &= \prod_{k=0}^{n-1} (\mathbf{1} + E_\varepsilon(t+k\varepsilon)) = \\
&= \mathbf{1} + \sum_{k=0}^{n-1} E_\varepsilon(t+k\varepsilon) + \sum_{l=0}^{n-2} \sum_{k=l+1}^{n-1} E_\varepsilon(t+l\varepsilon) E_\varepsilon(t+k\varepsilon) + \dots + E_\varepsilon(t) E_\varepsilon(t+\varepsilon) \dots E_\varepsilon(t+2\varepsilon) E_\varepsilon(t+(n-1)\varepsilon)
\end{aligned} \tag{3.5.7}$$

Queremos mostrar que a soma de todos os termos de erro tendem a zero no limite $n \rightarrow \infty$.

O supremo $\sup_{|\vec{u}|=1} |E_\varepsilon(t)\vec{u}|$ deve ser uma função contínua de t e deve atingir um máximo no intervalo fechado $[t, t+\tau]$. Vamos chamar este máximo de e_ε :

$$e_\varepsilon \stackrel{\text{def.}}{=} \max_{t \in [t, t+\tau]} \sup_{|\vec{u}|=1} |E_\varepsilon(t)\vec{u}| \tag{3.5.8}$$

e temos

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{e_\varepsilon}{\varepsilon} = 0 \tag{3.5.9}.$$

Se aplicarmos a soma dos erros de fórmula (3.5.7) num vetor normalizado \vec{u} obtemos com a desigualdade de triângulo:

$$\begin{aligned}
&\left| \left\{ \sum_{k=1}^n E_\varepsilon(t+k\varepsilon) + \sum_{l=0}^{n-2} \sum_{k=l+1}^{n-1} E_\varepsilon(t+l\varepsilon) E_\varepsilon(t+k\varepsilon) + \dots + E_\varepsilon(t) E_\varepsilon(t+\varepsilon) \dots E_\varepsilon(t+2\varepsilon) E_\varepsilon(t+(n-1)\varepsilon) \right\} \vec{u} \right| \\
&\leq n e_\varepsilon + n(n-1) e_\varepsilon^2 + \frac{n!}{3!(n-3)!} e_\varepsilon^3 + \dots + e_\varepsilon^n = (1+e_\varepsilon)^n - 1
\end{aligned} \tag{3.5.10}$$

Como no nosso caso $\varepsilon = \tau n^{-1}$, vamos definir uma seqüência

$$a_n \stackrel{\text{def.}}{=} n e_{\tau n^{-1}} \tag{3.5.11}.$$

A fórmula (3.5.9) significa

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = 0 \tag{3.5.12}.$$

Para qualquer $k \in \mathbb{N}$ fixo temos

$$\begin{aligned}
\lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ (1+e_\varepsilon)^n - 1 \right\} &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \left(1 + \frac{a_n}{n} \right)^n - 1 \right\} \leq \\
&\leq \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \left(1 + \frac{a_k}{n} \right)^n - 1 \right\} = \exp\{a_k\} - 1
\end{aligned} \tag{3.5.13}$$

Tomando o limite $k \rightarrow \infty$ segue com (3.5.12) que

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ (1+e_\varepsilon)^n - 1 \right\} = 0 \tag{3.5.14}$$

Então a desigualdade (3.5.10) implica que o limite da soma dos erros é zero. Mas, como o lado esquerdo da (3.5.7) e o termo $\mathbf{1}$ não dependem de n concluímos que a soma dos erros é de fato zero mesmo para qualquer n finito. Então mostramos que

$$M_{\tilde{R}Rt} M_{\tilde{R}Rt+\tau}^{-1} = \mathbf{1} \quad (3.5.15)$$

Multiplicando com $M_{\tilde{R}Rt+\tau}$ obtemos

$$M_{\tilde{R}Rt} = M_{\tilde{R}Rt+\tau} \quad (3.5.16).$$

Isto significa que, no caso de transformações entre referenciais inerciais, o mapeamento de vetores $M_{\tilde{R}Rt}$ não depende do tempo.

Este resultado importante permite identificar os espaços vetoriais de todos os referenciais inerciais. Dentro de um referencial R , os vetores de deslocamento eram definidos como classes de equivalência de pares de pontos $\langle A, B \rangle$ do espaço \mathcal{E}_R do referencial R , onde a relação de equivalência era definida com um transporte paralelo. Esta relação de equivalência era definida no conjunto $\mathcal{E}_R \times \mathcal{E}_R$. Agora podemos redefinir os vetores de translação de tal forma que todos os referenciais inerciais usem o mesmo espaço vetorial \mathbb{D} . No lugar do conjunto $\mathcal{E}_R \times \mathcal{E}_R$ vamos usar o conjunto

$$\bigcup_{R \text{ ref.inercial}} (\mathcal{E}_R \times \mathcal{E}_R) \quad (3.5.17).$$

Para dois pares $\langle A, B \rangle, \langle C, D \rangle$ de pontos do mesmo espaço \mathcal{E}_R a equivalência é definida como anteriormente com o transporte paralelo. Para dois pares $\langle A, B \rangle, \langle C, D \rangle$ de espaços distintos, isto é $\langle A, B \rangle \in \mathcal{E}_R \times \mathcal{E}_R$ e $\langle C, D \rangle \in \mathcal{E}_{\tilde{R}} \times \mathcal{E}_{\tilde{R}}$ vamos definir que

$$\langle A, B \rangle \sim \langle C, D \rangle \stackrel{\text{def.}}{\Leftrightarrow} \overline{CD} = M_{\tilde{R}Rt} \overline{AB} \quad (3.5.18).$$

O resultado (3.5.16) garante que esta condição não depende do instante t que aparece no lado direito da seta dupla. Os vetores são novamente as classes de equivalência. Estes vetores são definidos para todos os referenciais inerciais e os mapeamentos $M_{\tilde{R}Rt}$ entre dois espaços de referenciais inerciais se reduziram simplesmente ao mapeamento identidade. Repare no entanto, que os mapeamentos de pontos $M_{\tilde{R}Rt}$ continuam não triviais e inclusive continuam dependentes do tempo! Com isto as formulas de transformação de velocidade de aceleração para referenciais inerciais ficam da seguinte forma:

$$\vec{v}(t) = \frac{d\vec{R}(t)}{dt} + \tilde{\vec{v}}(t) \quad (3.5.19)$$

e

$$\vec{a}(t) = \tilde{\vec{a}}(t) \quad (3.5.20)$$

