

4.4 Autovalores e Autovetores

4.4.1 A Equação de Euler

O vetor do momento angular pode ser representado como

$$\bar{\mathbf{L}} = \sum_{i=1}^3 I_i \omega_i \mathbf{e}_i^0 \quad (1)$$

onde os \mathbf{e}_i^0 são os vetores unitários ao longo dos eixos principais, denominados com 1, 2 e 3.

Pois, podemos decompor $\boldsymbol{\omega}$ nas três componentes $\boldsymbol{\omega}_1$, $\boldsymbol{\omega}_2$ e $\boldsymbol{\omega}_3$ paralelos a estes eixos. Para cada componente podemos escrever $\mathbf{L}_i = I_i \boldsymbol{\omega}_i$. Os momentos I_i são momentos principais de inércia. O momento angular do corpo rígido em torno de um eixo arbitrário será

$$\mathbf{L} = \mathbf{L}_1 + \mathbf{L}_2 + \mathbf{L}_3 = I_1 \boldsymbol{\omega}_1 + I_2 \boldsymbol{\omega}_2 + I_3 \boldsymbol{\omega}_3 \quad (2)$$

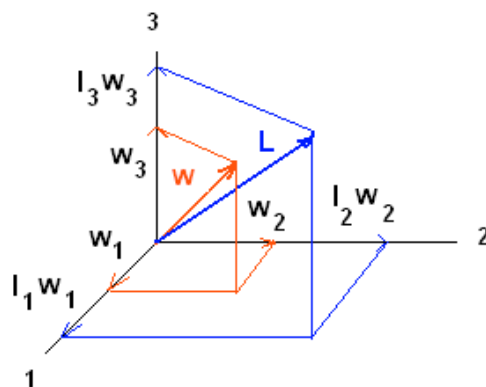


Fig.: 4.4-1

Na figura 4.4-1 vemos as projeções dos $\boldsymbol{\omega}$ e \mathbf{L} sobre aos eixos principais.

Com os vetores unitários \mathbf{e}_i^0 podemos expressar (2) sob a seguinte forma

$$\mathbf{L} = I_1 \omega_1 \mathbf{e}_1^0 + I_2 \omega_2 \mathbf{e}_2^0 + I_3 \omega_3 \mathbf{e}_3^0 \quad (3)$$

que é precisamente a Eq. (1).

\mathbf{L} e $\boldsymbol{\omega}$ têm direções diferentes, como mostra também a figura 4.4-1.

A soma (3) pode ser escrita sob a forma de um produto matricial:

$$\bar{\mathbf{L}} = \begin{pmatrix} I_1 & 0 & 0 \\ 0 & I_2 & 0 \\ 0 & 0 & I_3 \end{pmatrix} \cdot \bar{\boldsymbol{\omega}} \quad (4)$$

o que já vimos em 4.3.1, Eq. (6).

Os I_i são independentes do tempo, se os referimos a um sistema de coordenadas ligado ao corpo, p. ex. ao CM. Note, porém, que os vetores unitários giram com o corpo e são, por isso, funções do tempo. O torque das forças externas é

$$\bar{\mathbf{M}} = \frac{d\bar{\mathbf{L}}}{dt} = \sum_{i=1}^3 I_i \frac{d\omega_i}{dt} \mathbf{e}_i^0 + \sum_{i=1}^3 I_i \omega_i \frac{d\mathbf{e}_i^0}{dt} \quad (5)$$

conferir com Eq. (8) no parágrafo 4.3.1.

Podemos simplificar esta expressão, se tomamos em conta o fato de poder-se escrever a derivada de um vetor com módulo constante como produto vetorial com o vetor $\boldsymbol{\omega}$, veja Eq. (1) no parágrafo 3.5.1 ou *Shames, I.H., Dynamics, Vol. II, p. 488*, ou outro texto de dinâmica,

$$\frac{d\mathbf{e}_i^0}{dt} = \bar{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{e}_i^0 \quad (6)$$

Obtemos, assim, a importante *equação de Euler*

$$\bar{\mathbf{M}} = \frac{d\bar{\mathbf{L}}}{dt} = \sum_{i=1}^3 I_i \frac{d\omega_i}{dt} \mathbf{e}_i^0 + \bar{\boldsymbol{\omega}} \times \bar{\mathbf{L}} \quad (7)$$

Se o corpo girar com velocidade angular constante, podemos usar a seguinte simples expressão:

$$\bar{\mathbf{M}} = \frac{d\bar{\mathbf{L}}}{dt} = \bar{\boldsymbol{\omega}} \times \bar{\mathbf{L}} \quad (8)$$

O trabalho investido para chegar a esta equação teríamos podido evitar, pois Eq. (8) é apenas uma consequência da Eq. (1) do parágrafo 3.5.1. Mas tive a intensão de mostrar que a Eq. (8) é um caso especial da equação geral (5).

Para entrar, finalmente, no tema desta seção, substituímos em Eq. (8) o momento angular \mathbf{L} pela expressão $\mathbf{L} = \mathbf{I} \cdot \boldsymbol{\omega}$ (veja Eq. (6) no parágrafo 4.3.1:

$$\bar{\mathbf{M}} = \bar{\boldsymbol{\omega}} \times (\mathbf{I} \cdot \bar{\boldsymbol{\omega}}) \quad (9)$$

Uma característica dos eixos principais é o fato de o corpo poder girar em torno deles sem nenhum torque. Poderíamos usar esta propriedade como definição dos eixos principais e aplicar este ponto de vista para formular um método para achar um eixo principal. A condição $\mathbf{M} = \mathbf{0}$ é cumprida quando $\mathbf{I} \cdot \boldsymbol{\omega}$ é paralelo ao vetor $\boldsymbol{\omega}$, ou seja, quando

$$\mathbf{I} \cdot \bar{\boldsymbol{\omega}} = \lambda \bar{\boldsymbol{\omega}} \quad (10)$$

Equação (10) é chamada de *equação do autovalor*.

(Em inglês, ela é chamada de *eigenvalue equation*. A palavra *eigen* vem do alemão e significa "próprio". Em vez de *valor próprio* diz-se, normalmente, *autovalor*. O "Aurélio" permite também *eigenvalor*. Aliás, a palavra *Eigentor* significa *autogol*.)

A Eq. (10) tem soluções somente para certos valores de λ , que são os denominados *autovalores*. Os vetores $\boldsymbol{\omega}$ associados aos autovalores são chamados de *autovetores* (eigenvectors). No caso do tensor de inércia, são os autovalores do tensor \mathbf{I} os momentos principais de inércia e os autovetores são os vetores direcionais dos eixos principais. Para cada corpo rígido existem pelo menos três eixos principais ortogonais (ou que podem ser ortogonalizados).

Exemplo:

Um tensor de inércia tem a representação

$$I = \begin{pmatrix} 7 & -2 & 0 \\ -2 & 6 & -2 \\ 0 & -2 & 5 \end{pmatrix}$$

Calcule os autovalores e os autovetores.

Solução:

Se nos basearmos nas definições de autovalor e autovetor, para determinar seus valores, estaremos adotando um procedimento muito complicado. Por isso, vamos procurar um método prático para encontrar autovalores e autovetores de uma matriz real de ordem n .

Mas, primeiro, vamos buscar uma solução do problema em questão por meio das funções que MuPAD contém no seu pacote **linalg**.

A função **linalg::eigenvectors** determina autovalores e autovetores. Juntamente com os autovalores é indicado se o autovalor encontrado é único ou se ele conta duplo ou triplo ou mais. Nossa matriz tem três autovalores simples, mas a matriz

$$A = \begin{pmatrix} 4 & 2 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 2 \end{pmatrix}$$

tem só dois autovalores, dos quais um, $\lambda=2$, conta duplo.

Chamamos de *multiplicidade algébrica de um autovalor* a quantidade de vezes que ele aparece como raiz do polinômio característico, veja mais adiante no parágrafo 4.4.3. No exemplo anterior, $\lambda = 2$ tem multiplicidade algébrica igual a 2, ou ainda, 2 é uma raiz dupla do polinômio característico.

(A multiplicidade *geométrica* de um autovalor λ é a dimensão do subespaço de autovetores associados a λ .)

O programa a seguir indica detalhadamente como se deve ler a lista do "output" do MuPAD. Se quiser mais informação, utilize **?eigenvalue**

```

• reset()://autovalores e autovetores
DIGITS:=6:
A:=matrix([[7,-2,0],[-2,6,-2],[0,-2,5]]):
/*A:=matrix([[4,2,0],[-1,1,0],[0,1,2]]) esta matriz tem
somente dois autovalores, 1 = 2 tem multiplicidade 2*/

a:=linalg::eigenvectors(A);
a[1];/*primeira parte da solução com
autovalor,multiplicidade e autovetor*/

a[2];//segunda parte
a[3];//terceira parte
a[1][1];//primeiro autovalor
a[1][3][1];//primeiro autovetor
a[2][1];//segundo autovalor
a[2][3][1];//segundo autovetor
a[3][1];//terceiro autovalor
a[3][3][1];//terceiro autovetor

```

Resultados: (resumidos)

Autovalores: 3, 6, 9

Autovetores: $(1/2, 1, 1)$, $(-1, -1/2, 1)$, $(2, -2, 1)$

(Também seriam autovetores: $(1, 2, 2)$, $(-2, -1, 2)$, $(2, -2, 1)$)

Com as linhas seguintes podemos controlar os resultados, checando para cada par de autovalor e autovetor a equação (10):

```

l1:=a[1][1];//primeiro autovalor
v1:=a[1][3][1];//primeiro autovetor
l2:=a[2][1];//segundo autovalor
v2:=a[2][3][1];//segundo autovetor
l3:=a[3][1];//terceiro autovalor
v3:=a[3][3][1];//terceiro autovetor

bool(A*v1=l1*v1);
bool(A*v2=l2*v2);
bool(A*v3=l3*v3);

```

Resultados:

TRUE, TRUE, TRUE

A segunda matriz tem os autovalores 2, 3 (o valor 2 conta duas vezes) e os autovetores são (0, 0, 1) e (-2, 1, 1).

Já que cada múltiplo de um autovetor também é autovetor, veja 4.4.3, costuma-se **normalizar** os autovetores com o comprimento 1. Estes vetores são vetores unitários.

O autovetor (2, -2, 1) tem comprimento $[2^2 + (-2)^2 + 1^2]^{1/2} = 3$. Dividindo cada componente do vetor por 3, dá o vetor normalizado (0.666667, -0.666667, 0.333333).

Para (-2, 1, 1) teremos o vetor normalizado $(-2, 1, 1) / [(-2)^2 + 1^2 + 1^2]^{1/2} = (-0.8165, 0.4082, 0.4082)$.

MuPAD normaliza os autovetores com `linalg::normalize(v)`

Assim, obtemos com `linalg::normalize(v3)` o terceiro autovetor da matriz A normalizado : (2/3, -2/3, 1/3). Com a instrução `float(linalg::normalize(v))` obtemos as componentes em forma decimal. 0.666667, -0.666667, 0.333333.

O seguinte exemplo mostra uma matriz com 2 autovetores para um autovalor:

- `reset()//autovalores e autovetores`
`DIGITS:=6:`
`A:=matrix([[3,0,-4],[0,3,5],[0,0,-1]]):`
`a:=linalg::eigenvectors(A);`

Resultados:

Autovalores: -1, simples; 3, duplo

Ao autovalor $\lambda_1 = -1$ pertence o autovetor (1/-5/4,1)

Ao autovalor $\lambda_2 = 3$ pertencem os autovalores (1,0,0) e (0,1,0)

λ_2 tem multiplicidade algébrica 2 e multiplicidade geométrica igual a 2, portanto a dimensão do subespaço associado a λ_2 é também 2.

A matriz A:=[[3,-3,-4],[0,3,5],[0,0,-1]) tem os autovalores 3 e -1.

O autovalor 3 tem multiplicidade algébrica 2, mas a multiplicidade geométrica é igual a 1, pois só existe o autovetor (1, 0, 0) para este autovalor.

4.4.3 O polinômio característico

Equações do tipo $\mathbf{T}\cdot\boldsymbol{\omega} = \lambda \boldsymbol{\omega}$ aparecem em vários ramos da física, p. ex. no estudo do movimento de osciladores acoplados ou na mecânica quântica. Um vetor coluna vamos agora designar pelo símbolo $|u\rangle$ (ket), um vetor linha será designado por $\langle u|$ (bra). (A palavra inglesa *bracket* significa parêntese.)

Nossa tarefa consta na busca de números λ (autovalores) e vetores $|u\rangle$ (autovetores) que satisfazem a equação $\mathbf{T}\cdot\mathbf{u} = \lambda \mathbf{u}$ ou, usando a notação com kets :

$$\mathbf{T}\cdot|u\rangle = \lambda |u\rangle \quad (11)$$

\mathbf{T} é um tensor (operador linear) de segunda ordem como, p.ex. o tensor de inércia. A matriz associada ao tensor tem a forma

$$\mathbf{T} = \begin{pmatrix} T_{11} & T_{12} & T_{13} \\ T_{21} & T_{22} & T_{23} \\ T_{31} & T_{32} & T_{33} \end{pmatrix} \quad (12)$$

Se α é um número, também $\alpha|u\rangle$ será um vetor que satisfaz $\mathbf{T}(\alpha|u\rangle) = \lambda(\alpha|u\rangle)$. Isso significa que o módulo del vetor não têm importância. Para resolver a Eq. (11), notamos que ela pode ser escrita sob a forma $\mathbf{T}|u\rangle = (\lambda\mathbf{E})|u\rangle$ ou ainda como

$$(\mathbf{T} - \lambda\mathbf{E})|u\rangle = 0, \quad (13)$$

onde $\mathbf{E} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ é o tensor identidade.

Escrevendo (13) explicitamente, temos

$$\begin{aligned} (T_{11} - \lambda)\mathbf{u}_1 + T_{12}\mathbf{u}_2 + T_{13}\mathbf{u}_3 &= 0 \\ T_{21}\mathbf{u}_1 + (T_{22} - \lambda)\mathbf{u}_2 + T_{23}\mathbf{u}_3 &= 0 \\ T_{31}\mathbf{u}_1 + T_{32}\mathbf{u}_2 + (T_{33} - \lambda)\mathbf{u}_3 &= 0 \end{aligned}$$

(14)

As equações (14) são três equações para as três componentes desconhecidas u_1 , u_2 , e u_3 do vetor $|u\rangle$. Nossa pergunta agora é: Como devemos eleger o número λ , para que o sistema (14) tenha soluções não nulas? Os matemáticos nos dizem que o determinante de $(\mathbf{T} - \lambda\mathbf{E})$ deve ser nulo, ou seja

$$\det(\mathbf{T} - \lambda\mathbf{E}) = 0 \quad (15)$$

Eq. (15) é uma equação cúbica e é chamada de *equação característica*. O lado esquerdo da Eq. (15) é um polinômio em λ de grau 3 (em geral de grau n).

A equação característica do primeiro exemplo com a matriz $([[7, -2, 0], [-2, 6, -2], [0, -2, 5]])$ tem a forma

$$\lambda^3 - 18\lambda^2 + 99\lambda - 162 = 0$$

MuPAD determina para a matriz A o polinômio característico e, também, as soluções da equação característica.

- `reset() //autovalores e autovetores`
`DIGITS:=6:`
`A:=matrix([[7,-2,0],[-2,6,-2],[0,-2,5]]):`
`p:=linalg::charpoly(A,1) // 1 é lambda`

`solve(p)`

Resultados:

$$l^3 - 18 l^2 + 99 l - 162$$

$$\{[l = 3], [l = 6], [l = 9]\}$$

As três soluções são então $\lambda_1 = 3$, $\lambda_2 = 6$, $\lambda_3 = 9$

Agora calculamos o autovetor $|u_1\rangle$, substituindo λ_1 no sistema (14). Este sistema vai reduzir-se a um sistema de duas equações com três incógnitas. Vamos pôr u_3 arbitrariamente igual a 1 -o que só tem influência sobre o comprimento do vetor. Isso não afeta o resultado, já que, ao final, vamos normalizar o vetor. Resulta:

$$|u_1\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 2 \end{pmatrix}$$

O vetor unitário correspondente será

$$|\mathbf{e}_1\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ \frac{2}{3} \\ \frac{2}{3} \\ \frac{2}{3} \end{pmatrix} = \frac{1}{3} \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 2 \\ 2 \end{pmatrix} \quad (16)$$

Os autovalores λ_2 e λ_3 conduzem aos autovetores

$$|\mathbf{u}_2\rangle = \begin{pmatrix} -2 \\ -1 \\ 2 \end{pmatrix}, |\mathbf{u}_3\rangle = \begin{pmatrix} 2 \\ -2 \\ 1 \end{pmatrix} \quad (17)$$

São estes os vetores que mais acima obtivemos por meio de MuPAD. Também aqui temos como fator de normalização o valor $1/3$.

Facilmente podemos ver que os autovetores são dois a dois ortogonais. (Diz-se que dois vetores \mathbf{a} e \mathbf{b} são ortogonais se o produto escalar $\mathbf{a} \cdot \mathbf{b}$ é zero.) Por exemplo, temos $\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_2 = (-2 -2 +4)/9 = 0$

Na notação com *bra* e *ket*, escrevemos isso como

$$\langle \mathbf{e}_1 | \mathbf{e}_2 \rangle = \frac{1}{9} (1 \quad 2 \quad 2) \begin{pmatrix} -2 \\ -1 \\ 2 \end{pmatrix} = 0 \quad (18)$$

Esta propriedade de ortonormalidade, ou seja

$$\langle \mathbf{e}_i | \mathbf{e}_k \rangle = \delta_{ik}, \quad (19)$$

possuem todos os tensores simétricos. O símbolo δ_{ik} é o símbolo de *Kronecker*. O seu valor é 1, se $i = k$. Se i for diferente de k , o valor do delta de Kronecker é 0.

Se usarmos os autovetores de um operador simétrico para sua representação matricial, obteremos uma matriz diagonal. Fala-se de uma representação em eixos principais.

Os elementos de um tensor simétrico \mathbf{S} obtém-se no sistema dos autovetores por meio de

$$\langle e_i | \mathbf{S} | e_k \rangle = \lambda_k \delta_{ik} \quad (20)$$

Pois de $\mathbf{S} | e_k \rangle = \lambda_k | e_k \rangle$ obtemos $\langle e_i | \mathbf{S} | e_k \rangle = \lambda_k \langle e_i | e_k \rangle = \lambda_k \delta_{ik}$, devido à Eq. (19).

Eq. (20) contém os elementos de uma matriz diagonal com os autovalores como elementos diagonais. A soma dos elementos da diagonal chama-se de *trace* (traço) da matriz:

$$\text{Tr } \mathbf{S} = \sum \lambda_k \quad (21)$$

(O Mupad tem a função `linalg::tr(A)`.)

Usa-se muito a representação do tensor simétrico sob forma de soma, que se obtém, multiplicando \mathbf{S} de ambos os lados pela matriz identidade \mathbf{E} :

$$\begin{aligned} \mathbf{S} &= \mathbf{E} \mathbf{S} \mathbf{E} = \sum_{ik} | e_i \rangle \langle e_i | \mathbf{S} | e_k \rangle \langle e_k | = \sum_{ik} \lambda_k \delta_{ik} | e_i \rangle \langle e_k | \\ &= \sum_k \lambda_k [\sum_i \delta_{ik} | e_i \rangle \langle e_k |] = \sum_k \lambda_k | e_k \rangle \langle e_k |. \end{aligned}$$

Com *representação em eixos principais* entende-se muitas vezes precisamente esta "soma"

$$\mathbf{S} = \sum_k \lambda_k | e_k \rangle \langle e_k |. \quad (22)$$

4.4.4 O elipsóide de inércia

Cada tensor simétrico pode ser representado, geometricamente, por um elipsóide. Para entender isso, temos que desenvolver alguns conceitos adicionais, por exemplo o conceito de uma *forma quadrática*.

Consideremos um vetor $|r\rangle$. Numa base ortonormal arbitrária $\{|a_i\rangle\}$ podemos representar o vetor $|r\rangle$ assim:

$$|r\rangle = \sum_i x_i |a_i\rangle \quad (23)$$

Se escolhermos como base o sistema dos autovetores do operador \mathbf{S} , então obteremos a seguinte representação do mesmo vetor $|r\rangle$

$$|r\rangle = \sum_i x'_i |e_i\rangle \quad (24)$$

A expressão $F(\mathbf{r}) := \langle r | S | r \rangle$ é chamada de forma quadrática. A razão para esta denominação entendemos se desenvolvemos o lado direito:

$$\langle r | S | r \rangle = \langle r | (\sum_k S | a_k \rangle \langle a_k |) = \sum_i x'_i \langle a_i | (\sum_k x'_k S | a_k \rangle) = \sum_{ik} x'_i x'_k \langle a_i | S | a_k \rangle$$

Temos, então,

$$F(\mathbf{r}) := \langle r | S | r \rangle = \sum_{ik} x'_i x'_k S_{ik} \quad (25)$$

(Uma forma quadrática em \mathbf{R}^3 de três variáveis x_1, x_2, x_3 é freqüentemente escrita na forma

$$F(\mathbf{r}) = S_{11}x_1^2 + S_{22}x_2^2 + S_{33}x_3^2 + 2S_{12}x_1x_2 + 2S_{13}x_1x_3 + 2S_{23}x_2x_3$$

o que é igual a $\sum_{ik} x'_i x'_k S_{ik}$ com $S_{ik} = S_{ki}$)

Se agora usamos a base $\{|e_i\rangle\}$ dos autovetores de \mathbf{S} , podemos usar $\langle e_i | \mathbf{S} | e_k \rangle = \lambda_k \delta_{ik}$ para obter a assim chamada *forma canônica* da forma quadrática:

$$F(\mathbf{r}) = \langle r | S | r \rangle = \sum_{ik} x'_i x'_k S_{ik} = \sum_k x'^2_k \lambda_k \quad (26)$$

Para o nosso exemplo de acima, com os autovalores $\lambda_1 = 3, \lambda_2 = 6, \lambda_3 = 9$, obtemos a seguinte forma canônica

$$F(\mathbf{r}) = 3x'^2_1 + 6x'^2_2 + 9x'^2_3 \quad (27)$$

A equação $F(\mathbf{r}) = c$ é a equação de uma superfície de segunda ordem. A constante c só tem influência sobre o tamanho da figura. Escolhendo $c = 18$, obtemos a seguinte equação de um *elipsóide*

$$x'^2_1/6 + x'^2_2/3 + x'^2_3/2 = 1 \quad (28)$$

com os semi-eixos $\sqrt{6}, \sqrt{3}$ e $\sqrt{2}$.

O seguinte gráfico é produzido usando a função `plot::Implicit3d` que já foi usada no parágrafo 3.4.7.

```
p1:=plot::Implicit3d(3*x^2+6*y^2+9*z^2-18,  
x=-2.5..2.5,  
y=-2..2,  
z=-1.5..1.5):  
plot(p1)
```

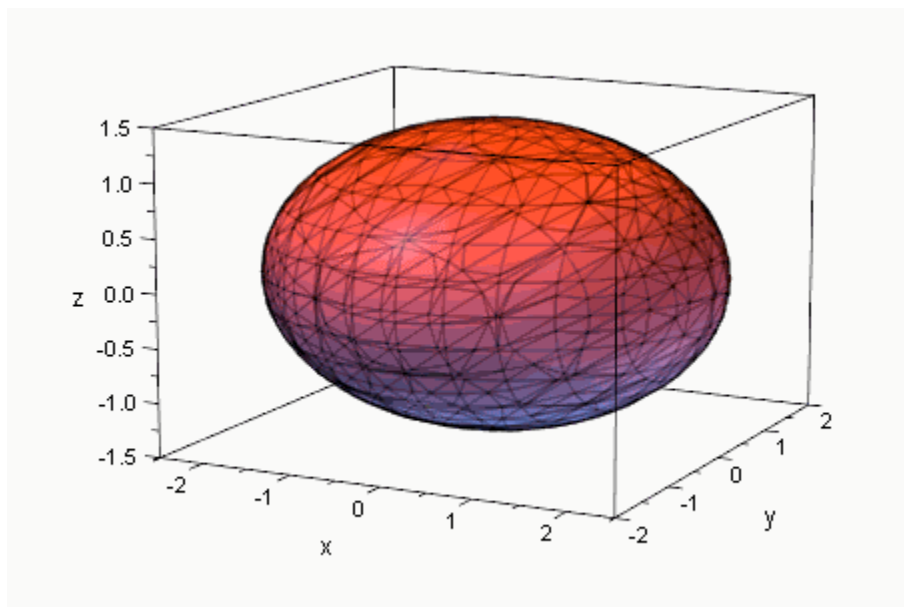


Fig.: 4.4-2

