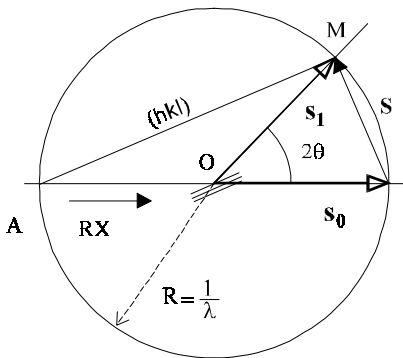


## Regresso ao applet

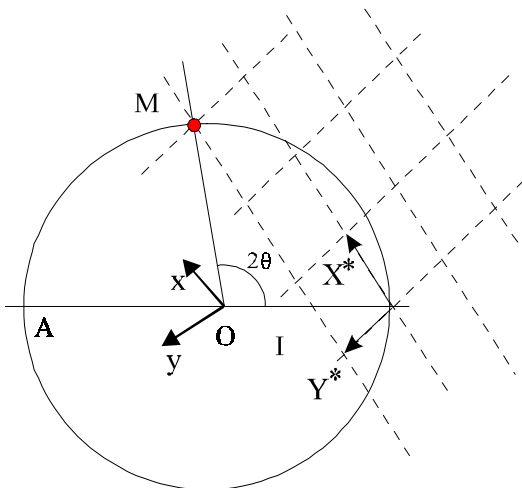
### Construção de Ewald



O cristal difractor colocado em **O** recebe um feixe de vector de onda **s<sub>0</sub>**. Seja a esfera dita «Esfera de Ewald», de centro **O** e raio  $R = 1/\lambda$ . O feixe incidente **AO** atravessa a esfera em **I**.

Se o vector  $\mathbf{IM} = \mathbf{S} = \frac{\mathbf{s}_1 - \mathbf{s}_0}{\lambda}$  é tal que **OM** é uma direcção de difracção, então **M** é um nó da rede recíproca construída com o ponto **I** como origem (nó **000**). A recta **AM** é paralela aos planos recticulares que deram origem à difracção.

*Por outro lado,* as direcções de difracção possíveis são as direcções definidas pelas rectas que ligam a origem **O** aos nós da rede recíproca, localizados na esfera de Ewald. Com um cristal orientado aleatoriamente não há, geralmente, raio difractado. É preciso girar o cristal em torno de **O** para trazer um nó da rede recíproca para a esfera.



Ao rodar o cristal em torno de **O**, a rede recíproca gira em torno do ponto **I**.

A figura representa a intersecção da esfera de Ewald pelo plano reticular  $(001)^*$  da rede recíproca.

O nó **M**, estando na esfera, define a direcção de difracção **OM**.

No exemplo representado por esta figura, ocorre difracção nos planos reticulares  $(310)$ .

NOTA: Se a esfera de Ewald é construída com um raio igual a  $R_0$ , a rede recíproca deve ser construída à escala

$$\sigma^2 = R_0 \cdot \lambda \quad (\mathbf{a} \cdot \mathbf{A}^* = \sigma^2, \mathbf{b} \cdot \mathbf{A}^* = 0 \dots)$$

### Relação de Bragg

Segundo a construção de Ewald pode escrever-se :  $\mathbf{IM} = \mathbf{S} = \mathbf{N}_{hkl} = h \cdot \mathbf{A}^* + k \cdot \mathbf{B}^* + l \cdot \mathbf{C}^*$

A norma do vector recíproco é:  $\|\mathbf{N}_{hkl}\| = \frac{2 \cdot \text{sen } \theta}{\lambda}$  Ela está ligada à equidistância dos planos

$$(hkl) \text{ par } \|\mathbf{N}_{hkl}\| \cdot d_{hkl} = 1.$$

Deduz-se a seguinte relação que constitui a Lei de Bragg:

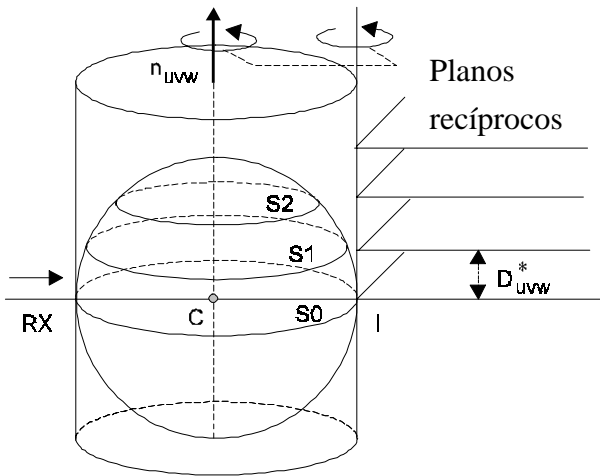
$$2 \cdot d_{hkl} \text{sen } \theta = \lambda$$

### Método do cristal girante (Bragg)

Quando um feixe monocromático de raio **X** ilumina um cristal, só ocorre difracção num nó da rede recíproca que se encontra na superfície da esfera de reflexão. Para trazer os nós da rede recíproca para a superfície da esfera de Ewald, faz-se girar o cristal em torno de um eixo normal ao feixe incidente. A rotação do cristal envolve a própria rede recíproca.

Se o eixo de rotação do cristal apresenta uma orientação qualquer em relação à rede cristalina, o diagrama de difracção é em geral muito complexo e impraticável. Se, pelo contrário, o cristal gira em torno de

uma linha  $\mathbf{n}_{uvw}$ , a figura de difracção é particularmente simples. Efectivamente, a família de planos reticulares  $(uvw)^*$  da rede recíproca, com uma equidistância designada  $D_{uvw}^*$ , é normal ao eixo de rotação e, durante a rotação, estes planos vão cortar a superfície da esfera de Ewald dos círculos  $S_0, S_1, S_2 \dots$  à distância  $D_{uvw}^*$ .



Os raios difractados são distribuídos por uma série de cones de revolução, com vértice  $C$  que se apoiam nos círculos  $S_0, S_1, S_2$ , cujos raios são dados por:

$$R_p = \sqrt{R^2 - p^2 \cdot D_{uvw}^2}$$

Na película, os pontos de difracção distribuem-se nos **planos**.

[Regresso ao applet](#)