

DIFRAKSI KRISTAL dan KISI RESIPROK

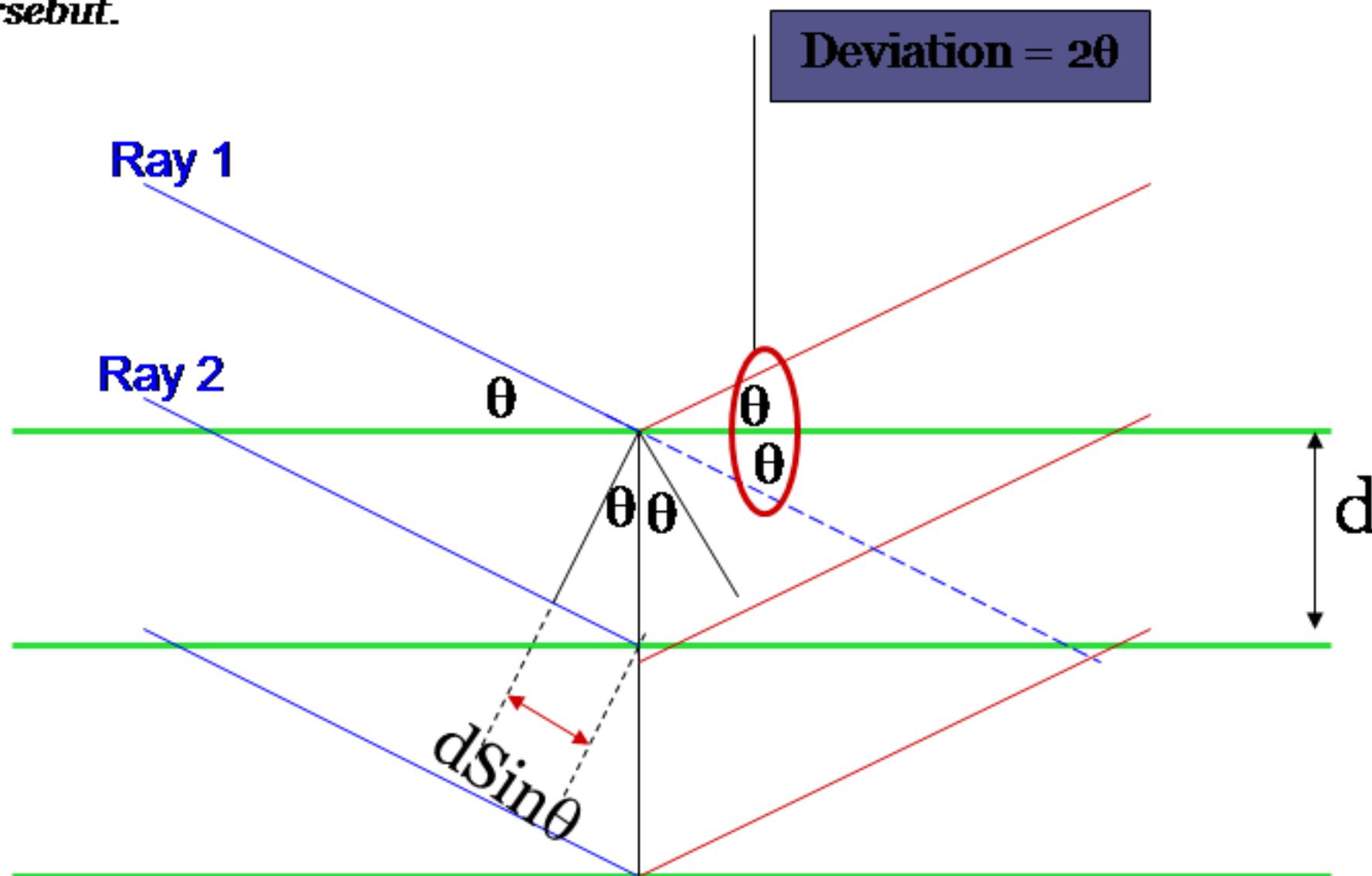
Rita Prasetyowati 3/7/2012

**Rita Prasetyowati
Fisika FMIPA UNY
2012**

Misal ditinjau dua berkas sinar-x yang mengenai atom-atom pada bidang kristal (hkl) pada gambar.

Berkas sinar pertama dan kedua memiliki beda lintasan sebesar ($2d \sin \theta$) untuk sampai pada titik pengamat.

Agar terjadi interferensi yang *konstruktif* (*saling menguatkan*), maka *beda lintasan yang bersangkutan haruslah merupakan kelipatan bulat dari panjang gelombang sinar-x tersebut*.



- The path difference between ray 1 and ray 2 = $2d \sin \theta$
- For constructive interference: $n\lambda = 2d \sin \theta$

Syarat Bragg

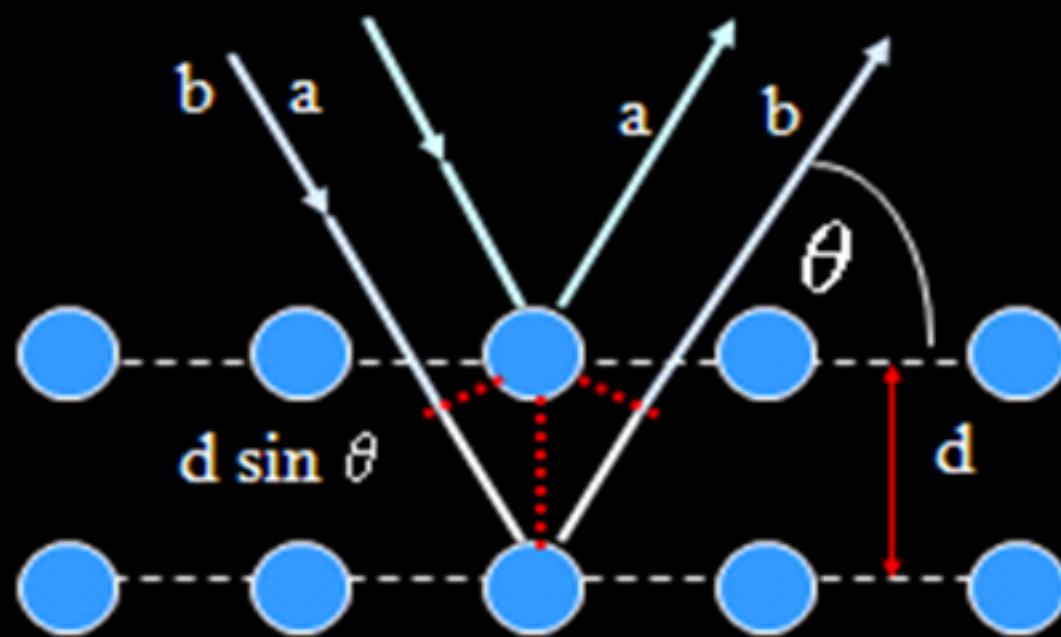
$$2d \sin \theta = n\lambda \quad ; \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

d : jarak antar bidang (hkl) yang sama

θ : sudut difraksi

λ : panjang gelombang sinar-x yang digunakan.

Hukum Bragg's



Ketika sinar X melalui kristal, beda lintasan sinar a dan sinar b yang dipantulkan oleh atom atom kristal NaCl adalah $2 d \sin \theta$

Interferensi saling memperkuat kedua sinar pantul itu terjadi bila beda lintasan sama dengan kelipatan bulat dari panjang gelombang sinar X.

Sehingga:

$$m \lambda = 2 d \sin \theta$$

m = orde

λ = panjang gelombang

d = jarak antar atom

θ = sudut antara sinar datang dengan garis mendatar

Pada difraktometer sinar-x, posisi kristal sedemikian sehingga pengukuran dilakukan pada sudut 2θ , yaitu sudut yang dibentuk oleh sinar hambur.

Pengukuran tersebut menghasilkan data intensitas berkas sinar hambur (I) dan sudut difraksi (2θ).

Dari data itu, dapat dihitung jarak antar bidang dari bidang-bidang yang mendifraksikan berkas sinar-x.

→ melalui difraksi sinar-x dapat diketahui beberapa parameter kisi dan struktur kristal dari cuplikan yang diamati.

Struktur kristal mempunyai 2 kisi, yaitu kisi kristal dan kisi resiprok

jika kristal di sinari dengan sinar-x, maka akan dihasilkan pola difraksi yang merupakan peta kisi resiprok kristal tersebut.

Bila sinar-x mengenai kristal sebagai kisi nyata, maka dihasilkan pola difraksi yang berbentuk kisi resiprok

Jika suatu kristal terdiri dari atom-atom yang tersusun secara teratur dan periodik dalam ruang dan jarak antar atom hampir sama dengan panjang gelombang sinar-x, maka kristal tersebut dapat berfungsi sebagai kisi-kisi yang menghamburkan cahaya.

Sinar-x mempunyai panjang gelombang yang mendekati jarak antar atom, maka difraksi dapat terjadi kalau kristal dikenai oleh sinar-x.

Difraksi dan Kisi Resiprok

Sel satuan (unit cell) kristal dibangun oleh vektor-vektor basis \mathbf{a}_1 , \mathbf{a}_2 dan \mathbf{a}_3 .

Kisi dalam ruang (real/nyata) tiga dimensi tersebut disebut *kisi langsung (direct-lattice)*.

Sebaliknya, dapat didefinisikan kisi balik (*reciprocal-lattice*) yang dibangun oleh vektor-vektor basis dalam ruang balik \mathbf{b}_1 , \mathbf{b}_2 , dan \mathbf{b}_3 , menurut hubungan :

$$\mathbf{b}_1 = (2\pi/V_{prim}) (\mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3)$$

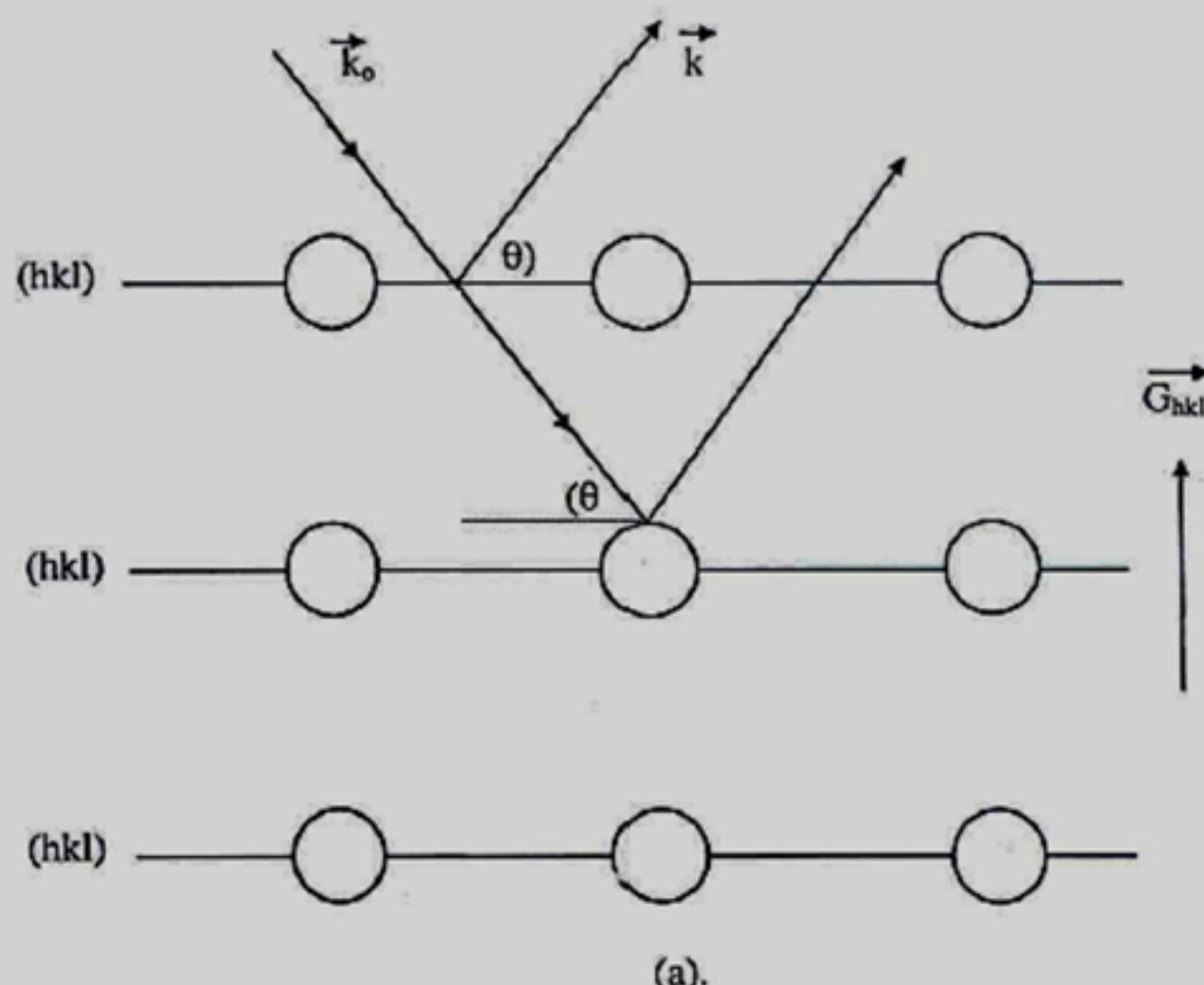
$$\mathbf{b}_2 = (2\pi/V_{prim}) (\mathbf{a}_3 \times \mathbf{a}_1)$$

$$\mathbf{b}_3 = (2\pi/V_{prim}) (\mathbf{a}_1 \times \mathbf{a}_2)$$

$$V_{prim} = \mathbf{a}_1 \cdot \mathbf{a}_2 \times \mathbf{a}_3$$

Vektor dalam kisi resiprok \mathbf{G}_{hkl} (semacam vektor translasi \mathbf{T} dalam kisi langsung) dinyatakan sebagai berikut :

$$\mathbf{G}_{hkl} = h\mathbf{b}_1 + k\mathbf{b}_2 + l\mathbf{b}_3$$

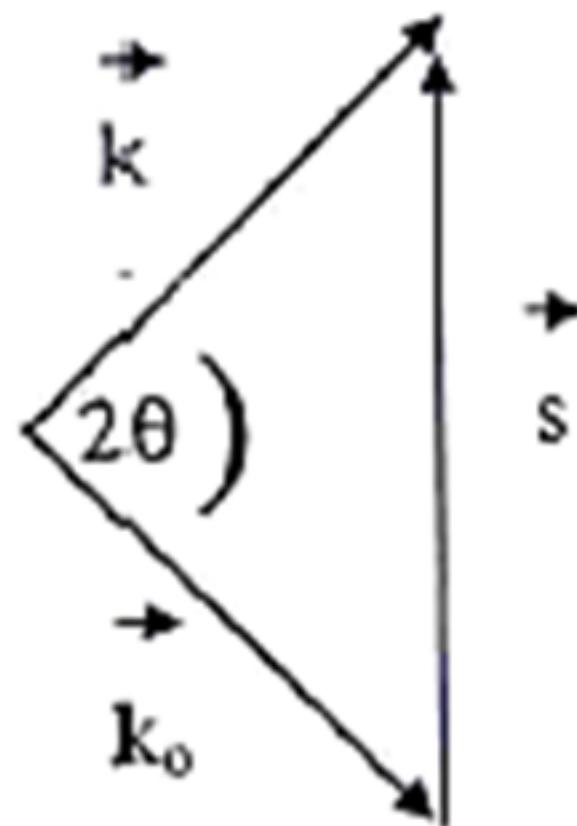


\mathbf{k}_0 : vektor gelombang datang

\mathbf{k} : vektor gelombang hambur

\mathbf{G}_{hkl} : vektor normal bidang

$$d_{hkl} = \frac{2\pi}{|\mathbf{G}_{hkl}|}$$



\mathbf{k}_0 : vektor gelombang datang

\mathbf{k} : vektor gelombang hambur

\mathbf{s} : vektor hamburan

$$\mathbf{s} = \mathbf{k} - \mathbf{k}_0$$

hamburan dianggap elastik : $\mathbf{k} = \mathbf{k}_0$

$$s = |\mathbf{s}| = 2k \sin \theta = 2 |\mathbf{k}| \sin \theta$$

Jika dinyatakan dalam vektor normal (tegak lurus) bidang (hkl) :

$$\mathbf{s} = 2\mathbf{k} \sin \theta \hat{\mathbf{G}}_{hkl}$$

$$\mathbf{s} // \hat{\mathbf{G}}_{hkl}$$

$$\hat{\mathbf{G}}_{hkl} = \frac{\mathbf{G}_{hkl}}{|\mathbf{G}_{hkl}|}$$

Tujuan

Menentukan/mempelajari struktur kristal secara eksperimen

Syarat agar terjadi difraksi pada kristal :

Menggunakan gelombang radiasi dengan panjang gelombang yang *seorde dengan jarak antar atom dalam kristal (dalam angstrom)*.

Dengan mengetahui puncak-puncak difraksi dari gelombang yang dipantulkan oleh *bidang kristal (lebih tepat atom-atom pada bidang)*, maka struktur kristal dari cuplikan yang bersangkutan dapat dipelajari atau mungkin dapat di-rekonstruksi.

$$\mathbf{s} = (4\pi / \lambda) \sin \theta \{d_{hkl} / 2\pi\} \mathbf{G}_{hkl}$$

$$= \left[\frac{2d_{hkl} \sin \theta}{\lambda} \right] \mathbf{G}_{hkl}$$

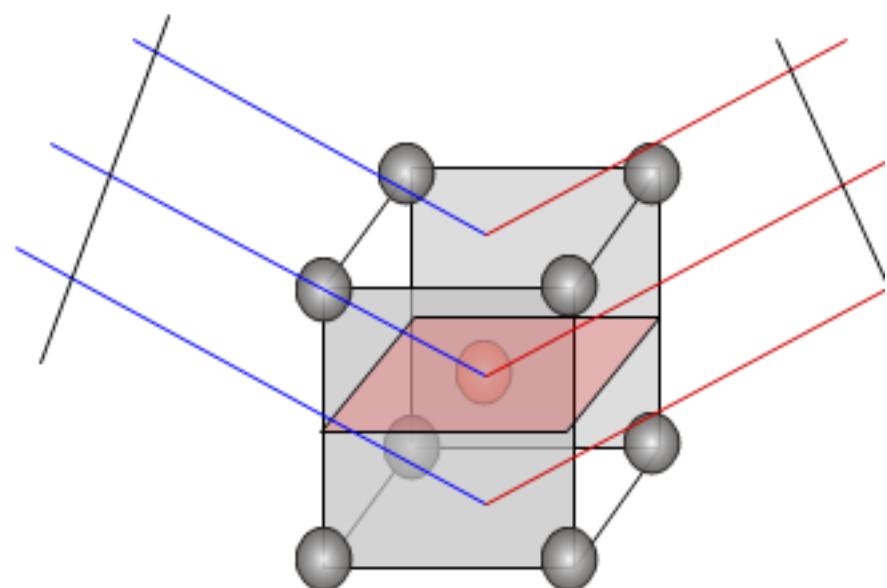
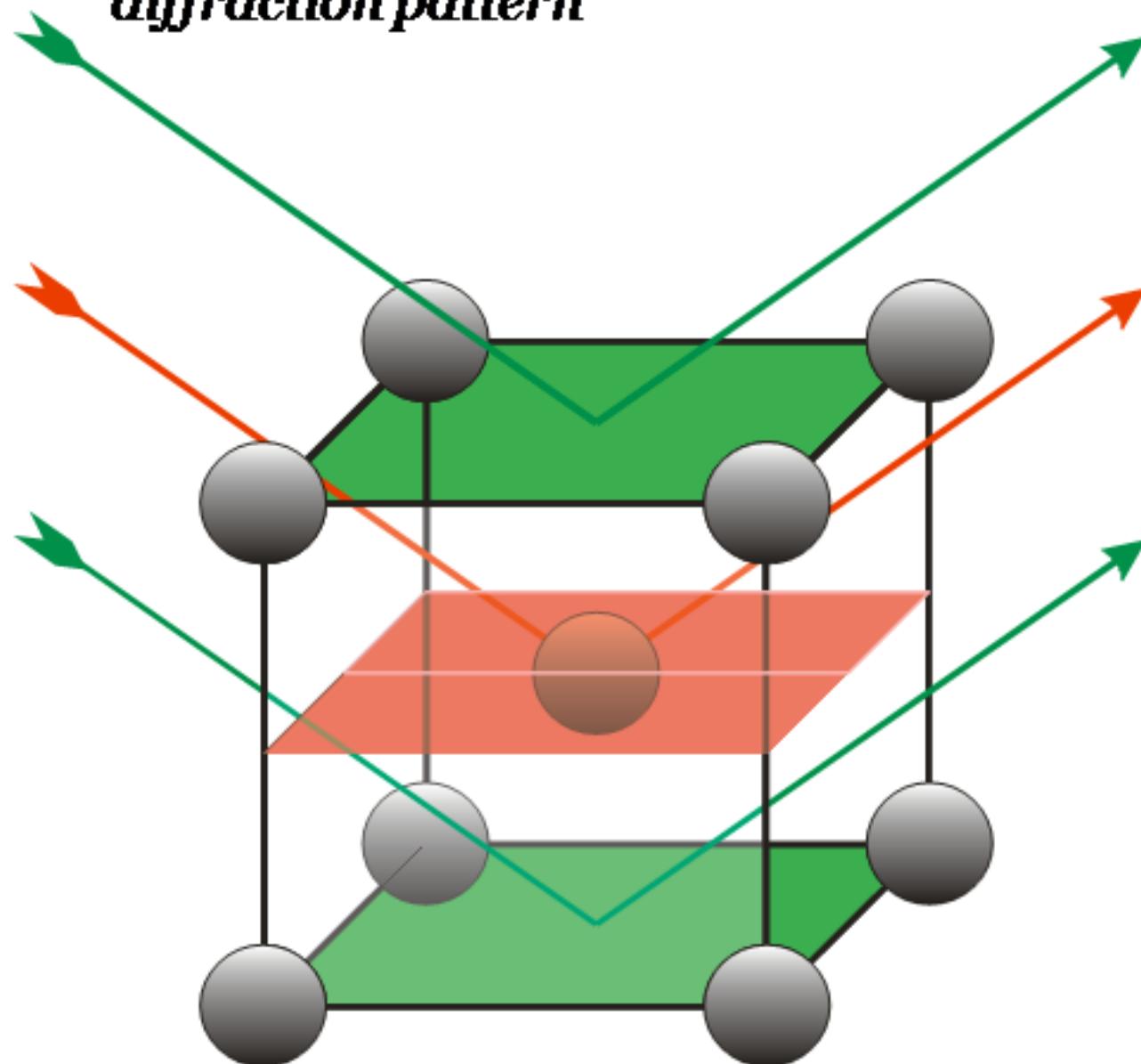
mengingat kembali syarat Bragg : $2d \sin \theta = \lambda$, maka :

$$\mathbf{s} = \mathbf{G}_{hkl}$$

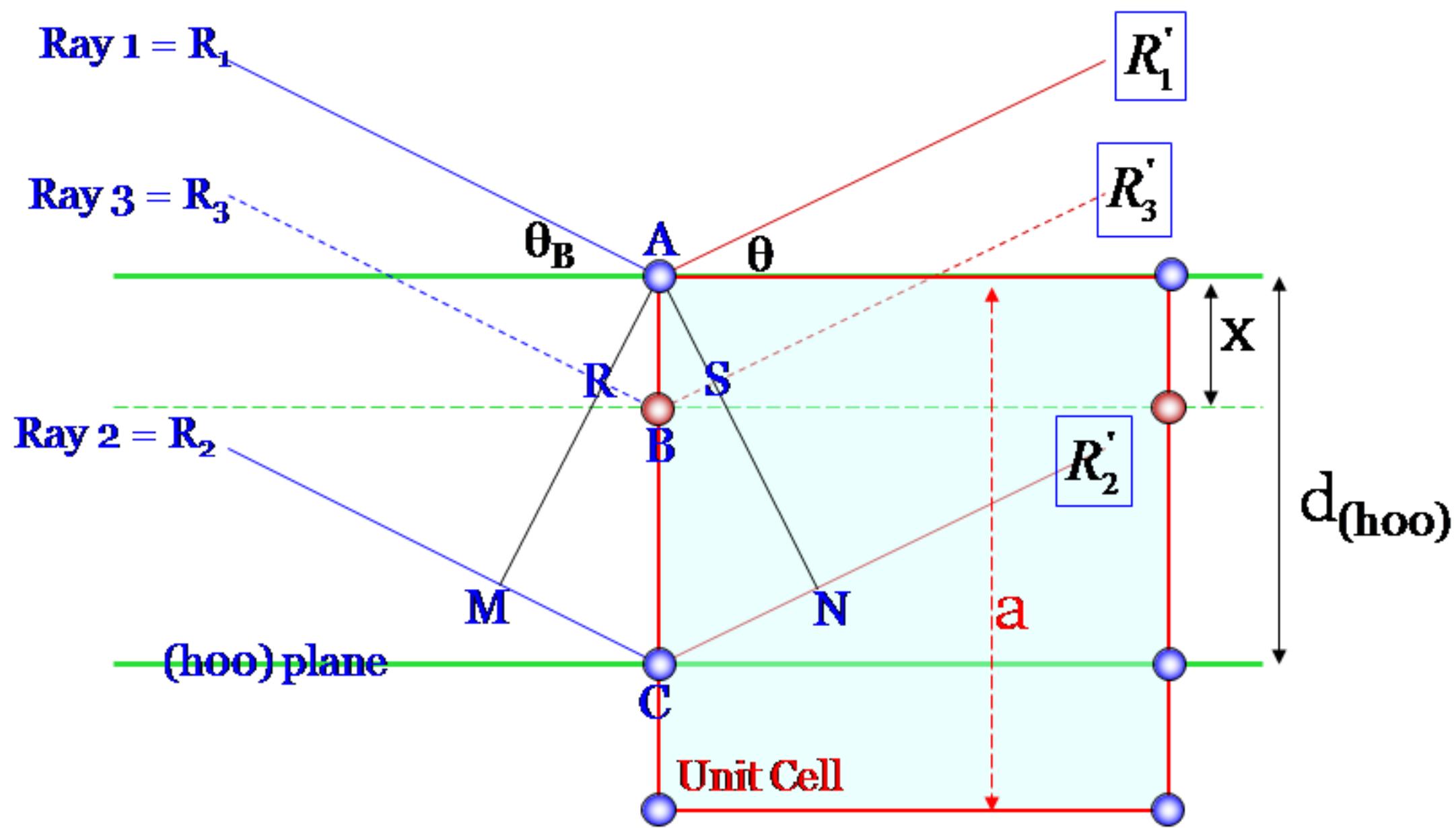
→ syarat Bragg dalam ungkapan vektor hamburan dan vektor dalam kisi resiprok.

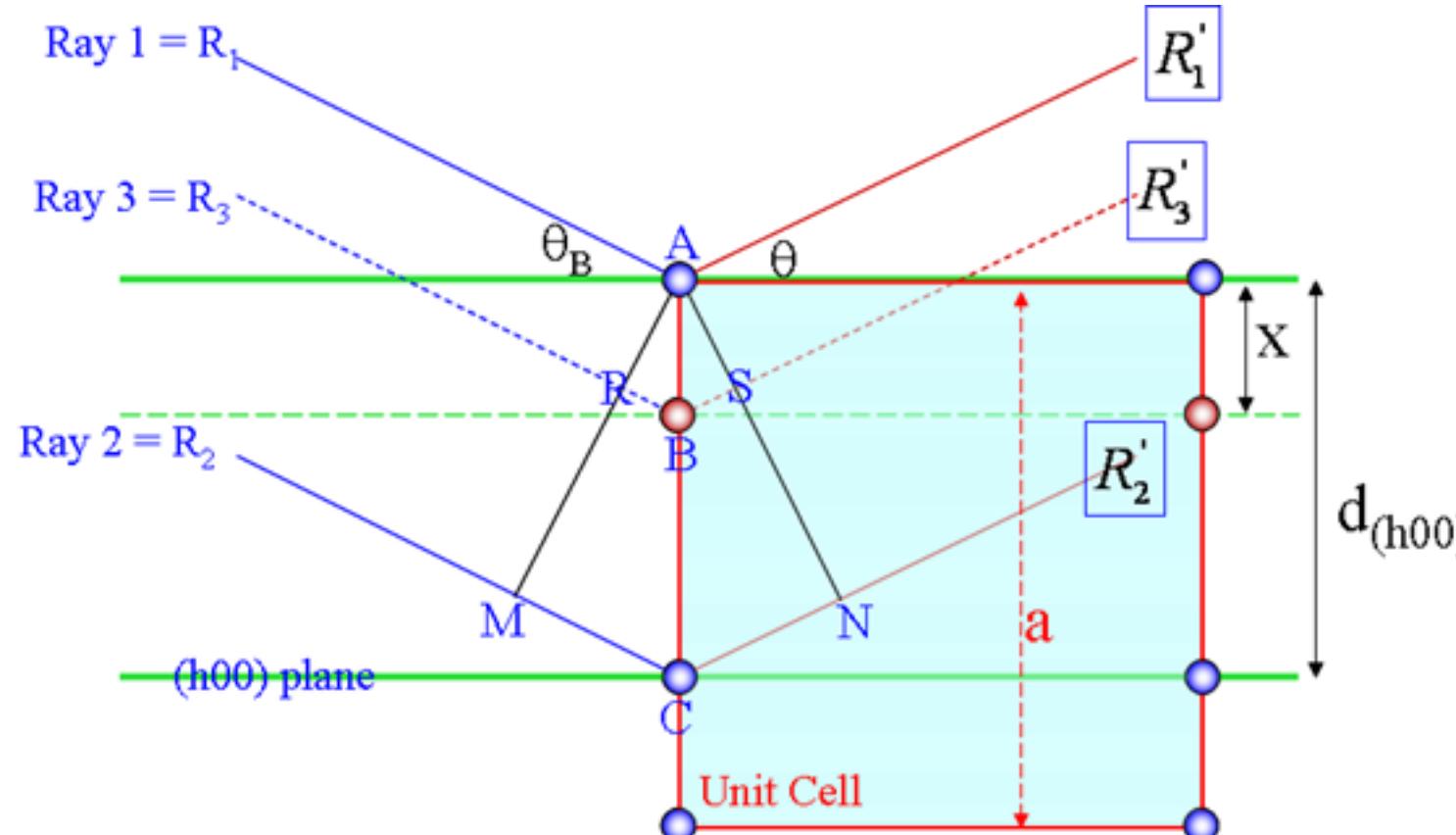
C Scattering by the Unit cell (uc)

- *Coherent Scattering*
- *Unit Cell (UC) is representative of the crystal structure*
- *Scattered waves from various atoms in the UC interfere to create the diffraction pattern*



The wave scattered from the middle plane is out of phase with the ones scattered from top and bottom planes





$$AC = d_{h00} = \frac{a}{h}$$

$$MCN \approx AC \approx \lambda$$

$$RBS \approx AB \approx x$$

$$\frac{AB}{AC} = \frac{x}{\lambda} = \frac{x}{a/h}$$

$$\delta_{R_1 R_2} = MCN = 2d_{h00} \sin(\theta) = \lambda$$

$$\delta_{R_1 R_3} = RBS = \frac{AB}{AC} \lambda = \frac{x}{a/h} \lambda$$

$$\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} \delta$$

$$\varphi \frac{\lambda}{2\pi} = \delta$$

$$\varphi_{R_1 R_3} = \frac{2\pi}{\lambda} \frac{x}{a/h} \lambda = 2\pi h \frac{x}{a}$$

$\frac{x}{a} \rightarrow$ fractional coordinate $\rightarrow x'$

$$\varphi_{R_1 R_3} = 2\pi h x'$$

Extending to 3D $\varphi = 2\pi(h x' + k y' + l z')$ \rightarrow Independent of the shape of U

Note: R_1 is from corner atoms and R_3 is from atoms in additional positions in UC

In complex notation

$$\varphi = 2\pi(hx' + ky' + lz') \rightarrow E = Ae^{i\varphi} = fe^{i[2\pi(hx' + ky' + lz')]} \quad \boxed{E = fe^{i[2\pi(hx' + ky' + lz')]}}$$

- If atom B is different from atom A \rightarrow the amplitudes must be weighed by the respective atomic scattering factors (f)
- The resultant amplitude of all the waves scattered by all the atoms in the UC gives the scattering factor for the unit cell
- The unit cell scattering factor is called the **Structure Factor (F)**

Scattering by an unit cell = f(position of the atoms, atomic scattering factors)

$$F = \text{Structure Factor} = \frac{\text{Amplitude of wave scattered by all atoms in uc}}{\text{Amplitude of wave scattered by an electron}}$$

$$I \propto F^2$$

$$F_n^{hkl} = \sum_{j=1}^n f_j e^{i\varphi_j} = \sum_{j=1}^n f_j e^{i[2\pi(hx'_j + ky'_j + lz'_j)]}$$

For **n** atoms in the UC

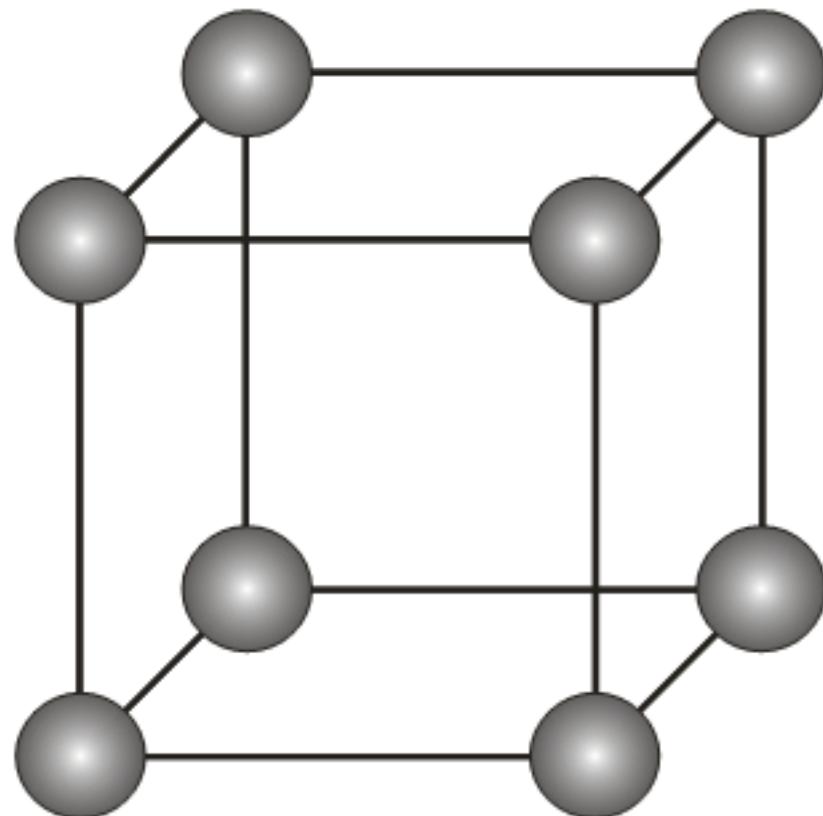
Structure factor is independent of the **shape** and **size** of the unit cell

If the UC distorts so do the planes in it!

Structure factor calculations

Simple Cubic

A Atom at (0,0,0) and equivalent positions



$$e^{ni\pi} = (-1)^n$$

$$e^{(odd \ n)i\pi} = -1$$

$$e^{(even \ n)i\pi} = +1$$

$$e^{ni\pi} = e^{-ni\pi}$$

$$\frac{e^{i\theta} + e^{-i\theta}}{2} = \cos(\theta)$$

$$F = f_j \ e^{i\phi_j} = f_j \ e^{i[2\pi(h x'_j + k y'_j + l z'_j)]}$$

$$F = f \ e^{i[2\pi(h \cdot 0 + k \cdot 0 + l \cdot 0)]} = f e^0 = f$$

$$F^2 = f^2$$

$\Rightarrow F$ is independent of the scattering plane ($h k l$)

B

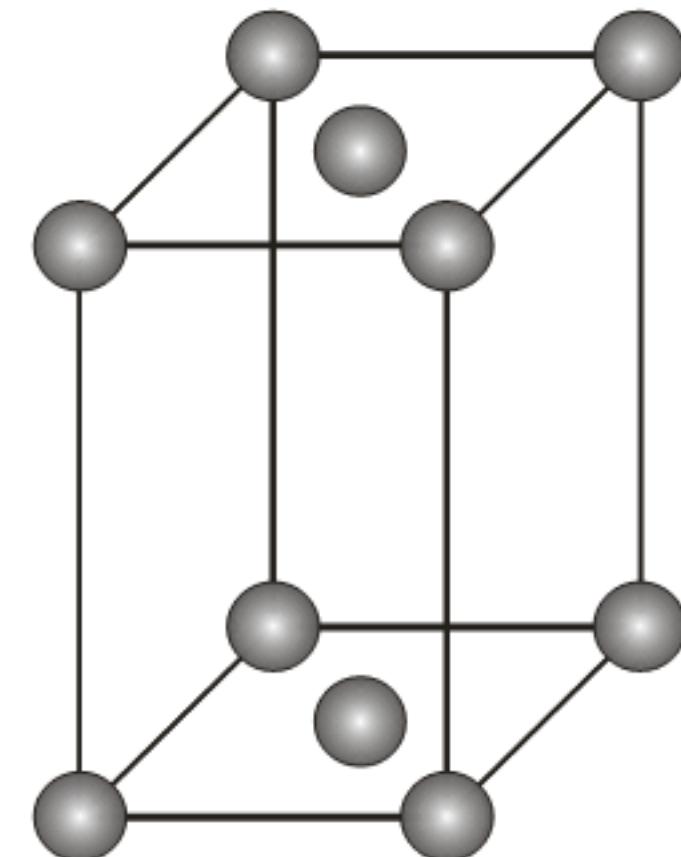
Atom at (0,0,0) & (1/2, 1/2, 0) and equivalent positions

C-centred Orthorhombic

$$F = f_j e^{i\varphi_j} = f_j e^{i[2\pi(hx'_j + ky'_j + lz'_j)]}$$

$$\begin{aligned} F &= f e^{i[2\pi(h \cdot 0 + k \cdot 0 + l \cdot 0)]} + f e^{i[2\pi(h \cdot \frac{1}{2} + k \cdot \frac{1}{2} + l \cdot 0)]} \\ &= f e^0 + f e^{i[2\pi(\frac{h+k}{2})]} = f[1 + e^{i\pi(h+k)}] \end{aligned}$$

Real



$$F = f[1 + e^{i\pi(h+k)}]$$

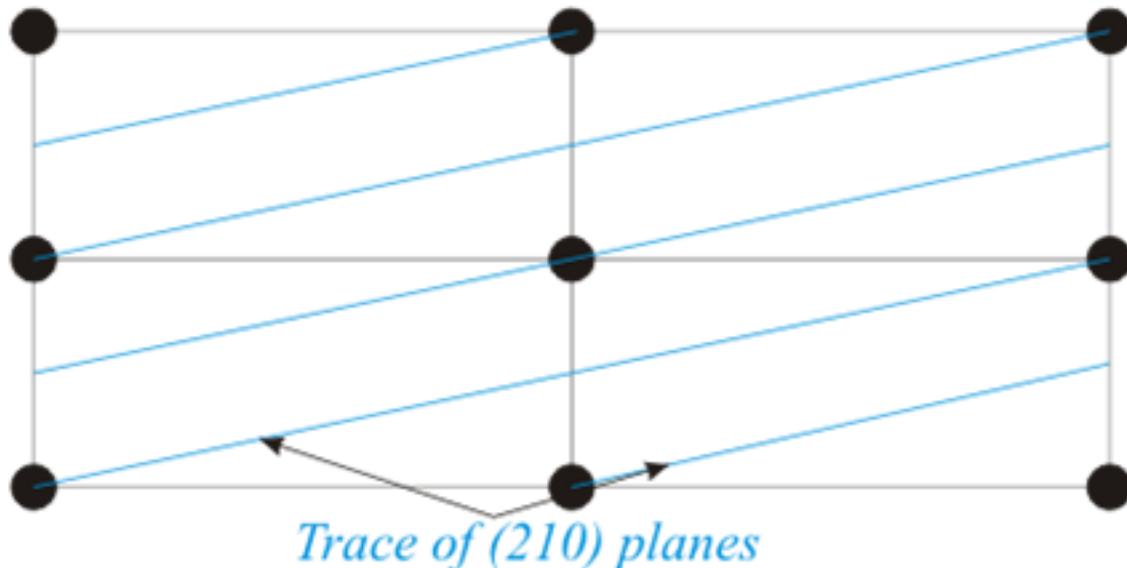
(h + k) even → $F = 2f \rightarrow F^2 = 4f^2$
 Both even or both odd → e.g. (001), (110), (112); (021), (022), (024)
 Mixture of odd and even → (h + k) odd

$$F = 0 \rightarrow F^2 = 0$$

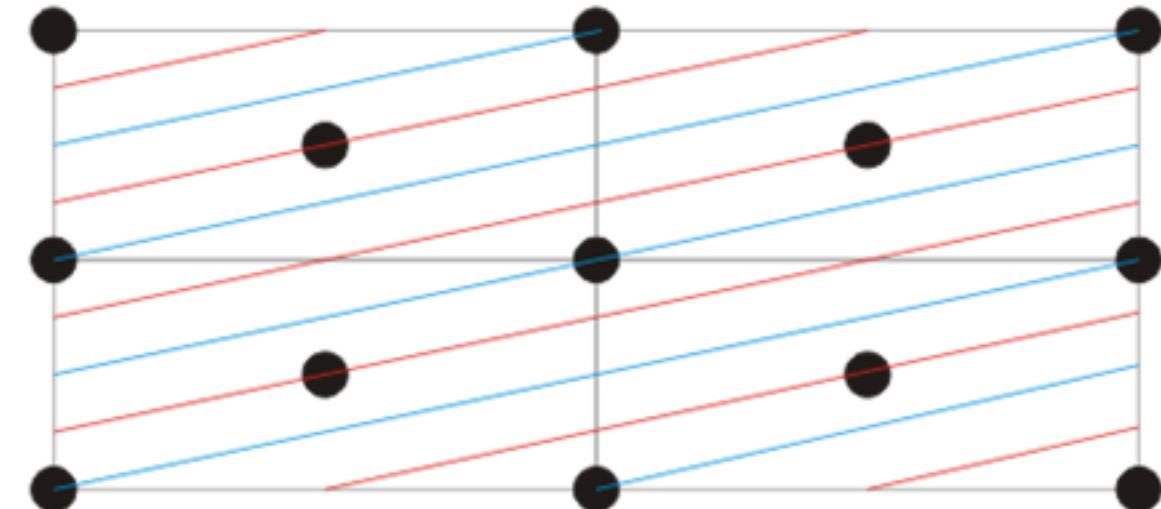
e.g. (100), (101), (102); (031), (032), (033)

⇒ F is independent of the 'l' index

Simple Orthorhombic lattice [001] projection



C-Centred Orthorhombic lattice [001] projection



*These (210) planes form a translationally equivalent set:
pass through all lattice points*

*To form a translationally equivalent set of planes
(passing through all lattice points) the red set of
planes have to be drawn*

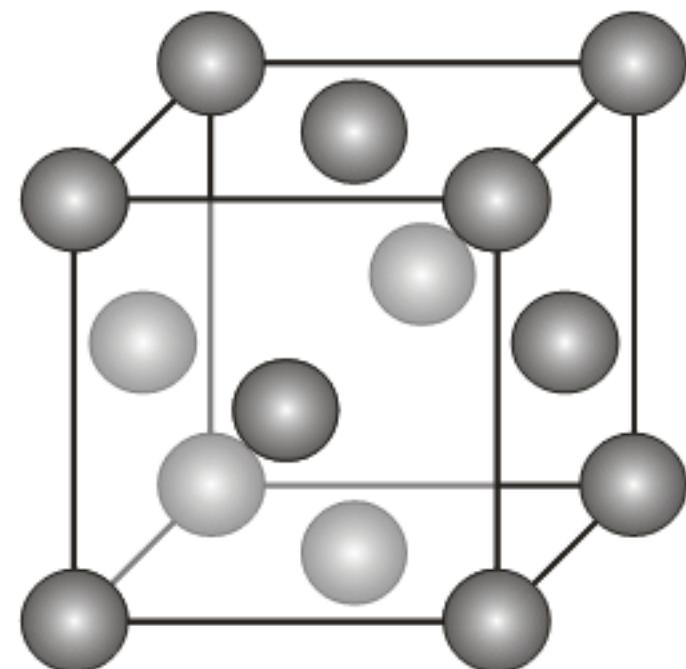
- If the blue planes are scattering in phase then on C- centering the red planes will scatter out of phase (with the blue planes- as they bisect them) and hence the (210) reflection will become extinct
- This analysis is consistent with the extinction rules: $(h + k)$ odd is absent

D

Atom at (0,0,0) & ($\frac{1}{2}$, $\frac{1}{2}$, 0) and equivalent positions Face Centred Cubic

$$F = f_j e^{i\phi_j} = f_j e^{i[2\pi(hx'_j + ky'_j + lz'_j)]}$$

$(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 0), (\frac{1}{2}, 0, \frac{1}{2}), (0, \frac{1}{2}, \frac{1}{2})$



$$\begin{aligned} F &= f \left[e^{i[2\pi(0)]} + e^{i[2\pi(\frac{h+k}{2})]} + e^{i[2\pi(\frac{k+l}{2})]} + e^{i[2\pi(\frac{l+h}{2})]} \right] \\ &= f[1 + e^{i\pi(h+k)} + e^{i\pi(k+l)} + e^{i\pi(l+h)}] \end{aligned}$$

Real

$$F = f[1 + e^{i\pi(h+k)} + e^{i\pi(k+l)} + e^{i\pi(l+h)}]$$

\rightarrow (h, k, l) unmixed

$$F = 4f$$

$$F^2 = 16f^2$$

e.g. (111), (200), (220), (333), (420)

\rightarrow (h, k, l) mixed

$$F = 0$$

$$F^2 = 0$$

e.g. (100), (211); (210), (032), (033)

Two odd and one even (e.g. 112); two even and one odd (e.g. 122)

Mixed indices

Two odd and one even (e.g. 112); two even and one odd (e.g. 122)

Mixed indices	CASE	h	k	l
	A	o	o	e
	B	o	e	e

CASE A: $[1 + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(o)} + e^{i\pi(o)}] = [1 + 1 - 1 - 1] = 0$

CASE B: $[1 + e^{i\pi(o)} + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(o)}] = [1 - 1 + 1 - 1] = 0$

(h, k, l) mixed


 $F = 0$

$F^2 = 0$

e.g. (100), (211); (210), (032), (031)

Unmixed indices

All odd (e.g. 111); all even (e.g. 222)

Unmixed indices	CASE	h	k	l
	A	o	o	o
	B	e	e	e

CASE A: $[1 + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(e)}] = [1 + 1 + 1 + 1] = 4$

CASE B: $[1 + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(e)} + e^{i\pi(e)}] = [1 + 1 + 1 + 1] = 4$

(h, k, l) unmixed


 $F = 4f$

$F^2 = 16f^2$

e.g. (111), (200), (220), (333), (420)

Sumber radiasi yang dapat digunakan untuk keperluan difraksi kristal meliputi :

- ✓ *sinar-x*
- ✓ *berkas neutron termal*
- ✓ *berkas elektron*

Difraksi dapat terjadi bilamana panjang gelombang berkas radiasinya sekitar 1 angstrom.

Sinar-x

Radiasi sinar-x dibangkitkan oleh tabung sinar-x. Spektrum keseluruhan dari sinar-x bersifat polikhromatis (spektrum malar dan karakteristik).

Untuk keperluan difraksi digunakan spektrum karakteristik dengan intensitas yang terkuat, biasanya spektrum K^{α} .

Agar berkas sinar-x benar-benar monokhromatis diperlukan filter.

Bahan filter bergantung pada panjang gelombang spektrum K^{α} yang akan dipakai.

Sinar-X adalah radiasi EM dengan panjang gelombang berorde 1\AA .

Energi sinar-X cukup tinggi, antara 200 eV sampai 1 MeV.

Sinar-X diproduksi dengan menggunakan hubungan interaksi antara bagian luar elektron dengan elektron kulit atom di dalamnya.

- Menembakkan elektron cepat pada logam (anoda) yang berada pada ruang vakum.
- Berkas elektron dihasilkan oleh katoda yang dipanaskan dengan filamen
- Berkas elektron tertarik menuju anoda karena adanya beda potensial
- Interaksi antara elektron berenergi Ek dengan logam anoda menyebabkan terjadinya pancaran sinar-X

Radiasi yang dipancarkan : radiasi spektrum kontinu dan radiasi spektrum diskret.

Radiasi spektrum kontinu : rentang gelombang lebar, energi radiasi naik seiring bertambahnya nomor atom dan sebanding dgn kuadrat tegangan.

→ Terjadi karena perlambatan mendadak gerak elektron dari katoda ketika mendekati anoda oleh gaya elektrostatika antar elektron tsb dgn elektron pada anoda.

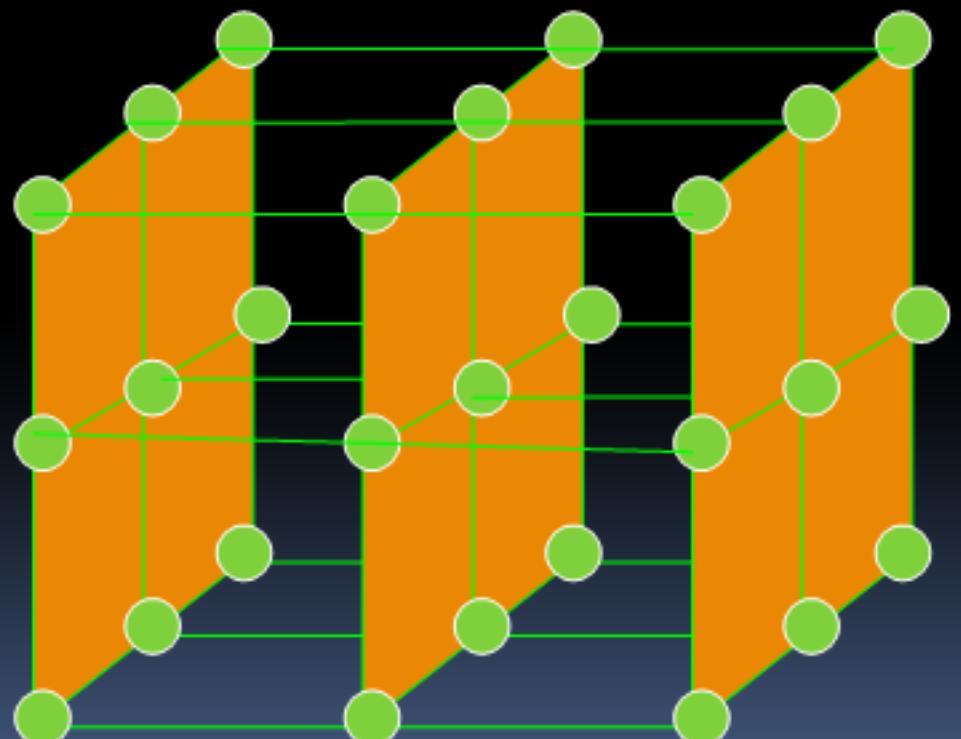
Radiasi spektrum diskret : bersesuaian dgn karakteristik logam yang ditembak, hanya mempunyai energi untuk mengeluarkan satu elektron dari dalam kulitnya.

Elektron lain dari level yang lebih tinggi kemudian mengisi kekosongan tsb, dengan memancarkan sinar-X sewaktu transisi

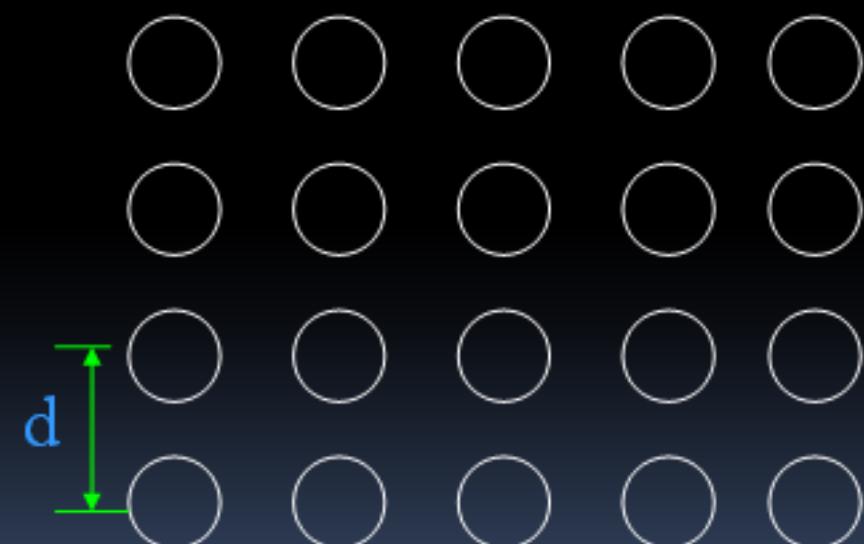
DIFRAKSI SINAR X

Difraksi dapat memastikan struktur atomik dari kristal dan mengamarkan tiga dimensi susunan **sesungguhnya** atom atom itu.

Contoh kristal NaCl :

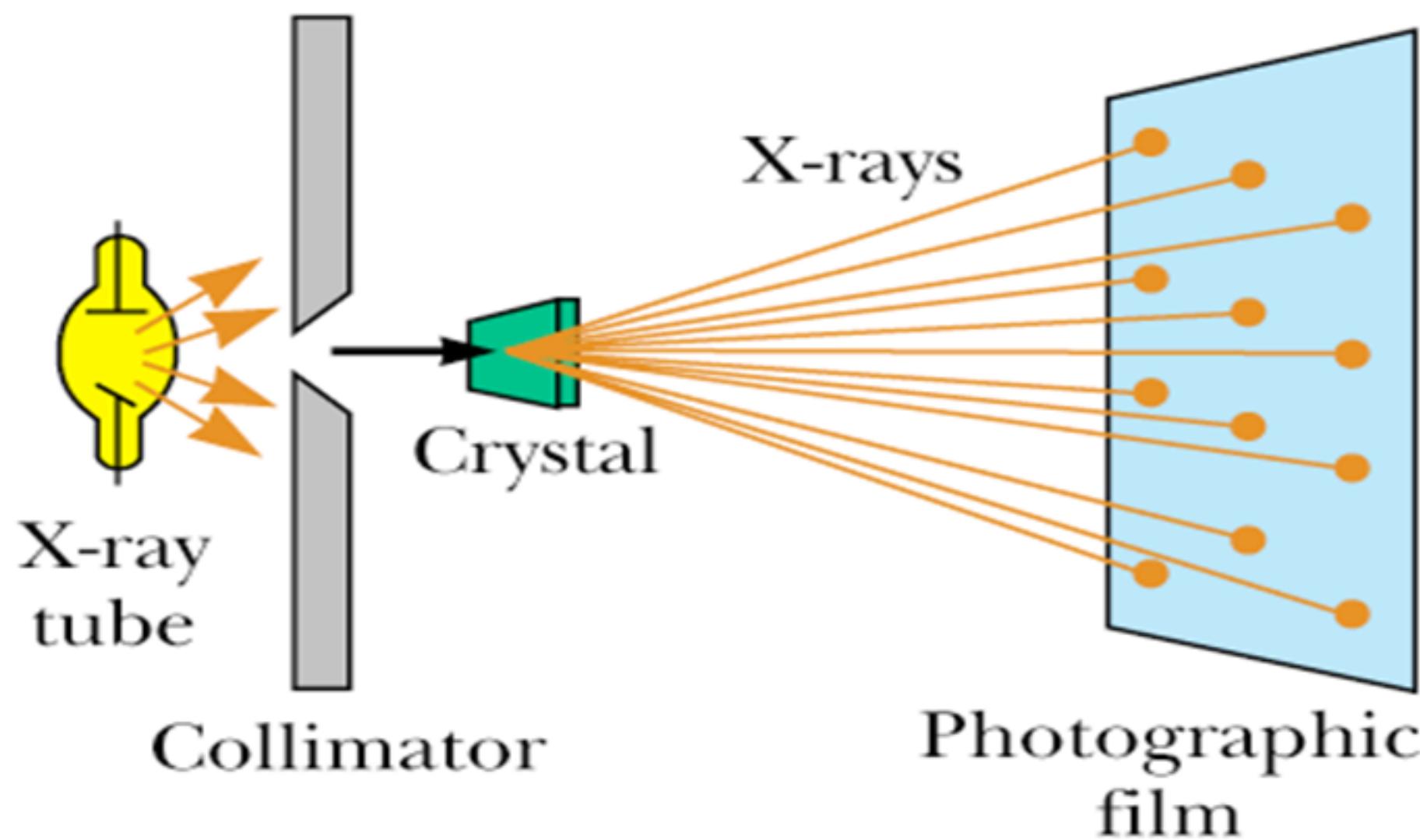


Tiga Dimensi



Dua Dimensi

Bagan difraksi sinar-X



Difraksi Sinar-X

Difraksi kristal menggunakan berkas sinar-x → ditinjau dari kesederhanaan teknik pembangkitnya serta maksimalnya hasil difraksi dalam memberikan informasi tentang struktur kristal.

Difraksi sinar-x oleh sebuah materi terjadi akibat dua fenomena:

- (1) hamburan oleh tiap atom
- (2) interferensi gelombang-gelombang yang dihamburkan oleh atom-atom tersebut.

Interferensi ini terjadi karena gelombang-gelombang yang dihamburkan oleh atom-atom memiliki koherensi dengan gelombang datang dan, demikian pula, dengan mereka sendiri.