SAXS法による構造解析の特徴

結晶構造解析 回折パターン ⇔ 分子構造

SAXS 散乱曲線 ← 分子構造(モデル)

NMR

スペクトル → 分子構造

原子座標から散乱強度の計算

 $I_{calc}(q) = \langle I_{calc}(\vec{q}) \rangle_{\Omega}$ $\langle \cdots \rangle_{\Omega} (は逆空間での球面平均を表す(詳細は下記参照)$ <u>https://www.ls.toyaku.ac.jp/~bioinfo/aboutus_j/SAXSintroduction.pdf</u>

 $I_{\text{calc}}(\vec{q}) = |F(\vec{q}) - \rho A_0(\vec{q})|^2$

$$q = |\vec{q}| = \frac{4\pi \sin \theta}{\lambda}$$
, λ ; X線の波長, 2θ ; 散乱角

 $F(\vec{q}): 真空中の散乱振幅 F(\vec{q}) = \sum_{j} f_{j}(\vec{q}) \exp(\sqrt{-1}\vec{q} \cdot \vec{r}_{j})$ $f_{j}(\vec{q}): 原子_{j}$ の散乱振幅 $A_{0}(\vec{q}): 排除体積V$ の散乱振幅(単位電子密度あたり) $\rho; 溶媒の電子密度(バルク領域の水では 0.334 e/Å^{3})$ $A_{0}(\vec{q}) = \int \exp(\sqrt{-1}\vec{q} \cdot \vec{r}) d\vec{r}$

排除体積と散乱振幅の計算 ← modified cube method



Pavlov & Fedorov, Biopolymers 22, 1507-1522 (1983)

- 1. 空間を1辺0.3Åのcubeに分割
- cubeを慣性主軸に沿ってparallelepiped状に積み上げる
 (分子の慣性主軸がz軸となる剛体座標系で計算)
- 3. <mark>分子表面よりも内部にある</mark>parallelepipedのA₀(q)を計算

$$A_0(\vec{q}) = 8 \frac{\sin q_x a}{q_x} \frac{\sin q_y a}{q_y} \frac{\sin q_z L}{q_z}$$

a; parallelepipedの底面の辺長(=0.3Å) L; parallelepipedの高さ $\vec{q} = \begin{pmatrix} q \\ q \end{pmatrix}$

立体構造決定のアルゴリズム



このタンパク質は、溶液中と結晶中とで立体構造が異なる →実測データに合うように、モデル構造を修正する どの向きに動かすかが重要!(恣意性を排除) ←束縛条件付き分子動力学法

束縛条件付き分子動力学法 (restrained Molecular Dynamics)

モデルから計算した散乱曲線と、実測SAXSデータとのずれを 束縛条件として、実測データを満たす立体構造を求める.

SAXSの束縛エネルギー $(I_{obs}(q): 実測値, I_{calc}(q): 計算値, k: スケール因子)$

$$E_{rest} = \sum_{q} \left(I_{obs}(q) - kI_{calc}(q) \right)^2$$

各原子に「束縛力」を及ぼすこ とにより、モデル構造を実測 データを満たす方向に動かし ていく



エネルギー

SAXS MDプログラム

SAXSデータを束縛条件とする J. Appl. Cryst. 37, 103-109 (2004)

cf. 結晶回折データを束縛条件とする→X-PLORなど Science 235, 458-460 (1987) NMRデータを束縛条件とする→DYANAなど J. Mol. Biol 273, 283-298 (1997) Kojima et al., J. Appl. Cryst. 37, 103-109 (2004)

$$\begin{split} E_{\text{total}} &= E_{physical} + w_{rest} E_{rest} \quad \text{より} \; \frac{\partial E_{\text{total}}}{\partial x_i} = \frac{\partial E_{physical}}{\partial x_i} + w_{rest} \frac{\partial E_{rest}}{\partial x_i} \\ &= \frac{1}{N} \sum_{q} \left(I_{obs}(q) - kI_{calc}(q) \right)^2 w(q) : \bar{p}$$

$$interms = \frac{1}{N} \sum_{q} \left(I_{obs}(q) - kI_{calc}(q) \right)^2 w(q) : \bar{p}$$

$$interms = \frac{1}{N} \sum_{q} \left(I_{obs}(q) - kI_{calc}(q) \right) \frac{\partial I_{calc}(q)}{\partial x_i} w(q) \\ interms = \frac{\partial E_{rest}}{\partial x_i} = \frac{2}{N} \sum_{q} k \left(I_{obs}(q) - kI_{calc}(q) \right) \frac{\partial I_{calc}(q)}{\partial x_i} w(q) \\ interms = \frac{\partial I_{calc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \left(I_{calc}(\bar{q}) \right)_{\Omega} \quad \text{s} \text{b} \quad \frac{\partial I_{calc}(q)}{\partial x_i} = \left(\frac{\partial I_{calc}(\bar{q})}{\partial x_i} \right)_{\Omega} \\ interms = \frac{\partial I_{calc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial I_{v}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho^2 \frac{\partial I_{c}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial I_{v}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho^2 \frac{\partial I_{c}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho^2 \frac{\partial I_{c}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = \frac{\partial I_{vc}(\bar{q})}{\partial x_i} \quad (y_i, z_i] = 0 \\ interms = 0 \\$$

Kojima et al., J. Appl. Cryst. 37, 103-109 (2004)

$$\frac{\partial I_{calc}(\vec{q})}{\partial x_{i}} = \frac{\partial I_{v}(\vec{q})}{\partial x_{i}} + \rho \frac{\partial I_{vc}(\vec{q})}{\partial x_{i}} + \rho^{2} \frac{\partial I_{c}(\vec{q})}{\partial x_{i}}$$

$$I_{v}(\vec{q}) = |F(\vec{q})|^{2}$$

$$I_{v}(\vec{q}) = |F(\vec{q})|^{2}$$

$$F(\vec{q}) = \sum_{j} f_{j}(\vec{q}) \exp(\sqrt{-1\vec{q}} \cdot \vec{r_{j}})$$

$$= 2q_{x} \left(\operatorname{Re}F_{i}(\vec{q})\operatorname{Im}F(\vec{q}) - \operatorname{Im}F_{i}(\vec{q})\operatorname{Re}F(\vec{q}) \right)$$

$$f_{z}f \leq U_{F_{i}}(\vec{q}) = f_{i}(\vec{q})\exp(\sqrt{-1\vec{q}} \cdot \vec{r_{i}}) \quad (\operatorname{Re}Iz \ddagger n, \operatorname{Im}Iz \ddagger n)$$

$$I_{vc}(\vec{q}) = F(\vec{q})A_{0}^{*}(\vec{q}) + A_{0}(\vec{q})F^{*}(\vec{q})$$

$$\frac{\partial I_{vc}(\vec{q})}{\partial x_{i}} = 0 \quad \mathcal{E}(\operatorname{Re}F_{i}(\vec{q})\operatorname{Im}A_{0}(\vec{q}) - \operatorname{Im}F_{i}(\vec{q})\operatorname{Re}A_{0}(\vec{q}) \right)$$

$$\frac{\partial I_{c}(\vec{q})}{\partial x_{i}} = 0$$

$$I_{vc}(\vec{q}) = |A_{0}(\vec{q})|^{2}$$

Kojima et al., J. Appl. Cryst. 37, 103-109 (2004)

$$\frac{\partial A_0(\vec{q})}{\partial x_i} = \frac{\partial A_0(\vec{q})}{\partial y_i} = \frac{\partial A_0(\vec{q})}{\partial z_i} = 0 \ \mathcal{O}$$
仮定について

連鎖律(chain rule)より

$$\frac{dA_{0}(\vec{q})}{dt} = \sum_{i} \left(\frac{\partial A_{0}(\vec{q})}{\partial x_{i}} \frac{dx_{i}}{dt} + \frac{\partial A_{0}(\vec{q})}{\partial y_{i}} \frac{dy_{i}}{dt} + \frac{\partial A_{0}(\vec{q})}{\partial z_{i}} \frac{dz_{i}}{dt} \right) = 0$$

= MDのtime step(通常1 fs)の間 $A_{0}(\vec{q})$ の値が一定
$$A_{0}(\vec{q}) = \int_{V} \exp(\sqrt{-1}\vec{q}\cdot\vec{r}) d\vec{r}$$

$$\leftarrow \Box O \| V(分子体積)$$
が不変

restrained MDによる構造最適化(300K, 1000 steps)

デモ動画 → <u>https://www.ls.toyaku.ac.jp/~bioinfo/saxs/gallery.html</u>



Kojima et al., J. Appl. Cryst. 37, 103-109 (2004)

SaxsMDViewによる束縛力場の可視化

Kojima et al., J. Synchrotron Rad. 15, 535-537 (2008)



ソースコード: ANSI C 3Dグラフィックス: OpenGL GUI: OSF/Motif

動作環境:Linux(RedHat, CentOSなど) 一部のmacOSでも動作確認

原子を球で、各原子に働く束縛力を赤いベクトルで表示 束縛力の向きに各原子を動かすと、散乱曲線が実測データに近付いていく

SAXS(左)とNMR(右)の束縛力の特徴

森本ら, 生物物理 51, 88-91 (2011)





globalな形状やサイズなどの構造情報が 原子間距離情報がlocalな細部構造に 分子全体に束縛をかける 束縛を与える



SAXSとNMRの 構造情報の違い



Morimoto et al., Biochem. Biophys. Res. Commun. 431, 65-69 (2013)

dimensionlessプロット(右)により水和層の寄与は相殺される

SAXSにおける水和層(hydration shell)の影響は下記参照 https://www.ls.toyaku.ac.jp/~bioinfo/aboutus_j/SAXSintroduction.pdf



参考: 散乱強度計算法の比較

	modified cube method *	CRYSOL
排除体積の計算	Connolly面内のcubeで構築	Debyeの式
逆空間での 球面平均	立体角Ωに関する積分	球面調和関数による展開
水和層の寄与	なし (dimensionless scaleで相殺)	あり (密度と厚みを指定)
精度の上限	0.32 Å ⁻¹	0.5 Å ⁻¹
文献	Pavlov & Fedorov, <i>Biopolymers</i> 22, 1507-1522 (1983)	Svergun et al., <i>J. Appl. Cryst.</i> 28 , 768-773 (1995)

*SAXS_MD(当研究室で開発したrestrained MD)が依拠する方法