

## 数学月間(SGK)だより

谷 克彦

「数学月間懇話会」は一般の方を対象に、社会と数学のかかわりに着目したテーマを取り上げ、社会の視点から数学を見ることを目指しています。これと並行して、応用現場から数学がどう使われるかを、少し専門・具体的に扱う「数学月間流シリーズ」の企画も昨年(2017年)から始めました。シリーズ第一弾は、谷克彦の担当で、「結晶空間群で数学と物理を学ぼう(全4回)」。各回3時間で、東大出版会の会議室をお借りし実施しました。松原望東大名誉教授に感謝します。以下、概要の紹介です。

### ■第1回：周期的空間(2017.06.28)

無限に広がる平面が、1種類のタイル(平行4辺形)を敷き詰めてタイル張りされている状態を考えましょう。辺と辺、頂点と頂点を合わせたタイル張りです。

この平面は、タイルを単位胞としてデジタル化された平面といえます。平面のデジタル化により、連続・等方的であった平面に、周期と異方性が生じています。周期的なデジタル空間は結晶空間と呼ばれます。

平行4辺形タイルの2辺は、周期的な2次元世界を張る基本並進ベクトル  $\mathbf{a}_1, \mathbf{a}_2$  で、これらの整数係数の線形結合  $\mathbf{t}(n_1, n_2) = n_1\mathbf{a}_1 + n_2\mathbf{a}_2$  も並進ベクトルです。並進ベクトルの集合全体のイメージは格子(すべての格子点は同値)です。

(注) 2次元だから、互いに独立なベクトルは2本あります。平行6辺形でも平面のタイル張りができますが、対向する2辺間の移動ベクトル3種類のうち、互いに独立なものは2つのみです。

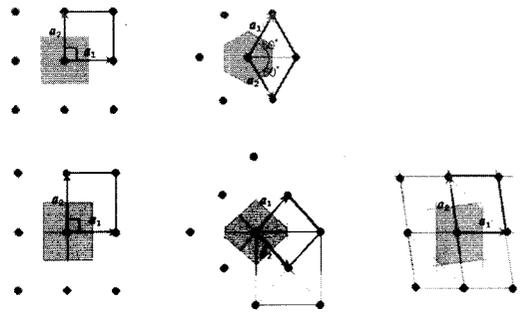
対象とする単位胞タイルは、平行移動(並進)だけでタイル張りができるものなので、3角形や5角形のタイルは使えません。また、ペンローズのタイル張りのような非周期的タイル張りも対象にしません。

並進ベクトルの集合は、加法で群をなし、これ

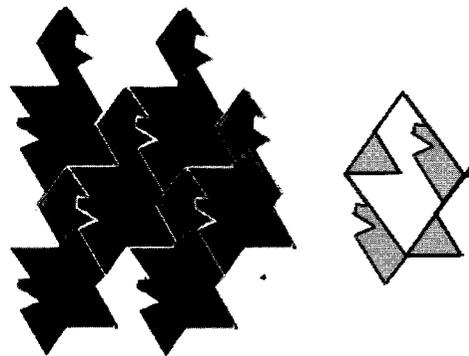
を並進群(無限群)  $T$  と呼びます。

並進群を対称性で分類したものがブラベー格子で、2次元では5種類、3次元では14種類、4次元では74種類のブラベー格子があります。

ブラベー格子を直観的に理解するには、ディリクレ(ウィグナー=ザイツ)胞を示すのが良いようです。ディリクレ胞とは、1つの格子点に注目し、その格子点と周囲の隣接する格子点を結び、その垂直2等分面で囲んだ胞(あるいは、タイル)のことです。ディリクレ胞は、内部に格子点を1つだけ含み、胞の形の対称性が、このディリクレ胞で張り詰められた無限に続く空間の対称性と同じであることは、自明でしょう。



紙面制限のため、2次元の話にとどめましたが、3次元、さらに高次元の空間でも同様です。この節を終わるにあたり、私の作ったエッシャー様モチーフ「ハロウィン魔女」を鑑賞ください。



### ■第2回：結晶点群(2017.09.26)

有限図形の対称性は、1点を不動にするような対称操作の組み合わせが作る点群で記述します。私たちの興味は周期的空間(結晶空間)ですから、周期性と両立する対称操作が作る点群は、“結晶

点群”に限定されます。2次元結晶空間で許される対称操作は、

- (位数2) 鏡映  $m$ , 映進  $g$ , 2回軸  $2$ ;
- (位数3) 3回軸; (位数4) 4回軸;
- (位数6) 6回軸

だけです。

(注) 対称心は3次元以上で存在。5回軸は2次元、3次元では周期性と両立しません。

結晶点群は、2次元では10種類、3次元では32種類、4次元では227種類あります。

3次元の正多面体、半正多面体の対称性を鑑賞し、点群の表記法の例を学びました。

互いに双対な多面体の対称性は同じ。切頂などで正多面体から導いた半正多面体の対称性は元と変わりません。結晶格子とその逆格子は、互いに双対なので、結晶格子空間に作られるディリクレ胞と、その逆格子空間に作られるディリクレ胞(第1ブリルアン帯)は、互いに双対な多面体になります。

対称性の高・低に関しては、各点群に属する部分群の系列を示し、群の拡大で必要となる、正規部分群、剰余類展開などを、結晶点群を題材にして具体的に説明しました。直積や半直積による点群の分解は、特に重要な項目です。

万華鏡の対称性は、鏡映のみを生成元とする群ですが、群を生成できる万華鏡の3枚鏡の組み合わせは3通りで、そのときの鏡の組み合わせでは不動点は存在しないので、並進を伴い壁紙模様になります。

■第3回：結晶空間群(2017.12.12)

このシリーズのメインです。結晶空間群  $\Phi$  は、並進群  $T$  を点群  $G$  で拡大して得られます。逆の

言い方をすると、並進群  $T$  は空間群  $\Phi$  の中の正規部分群なので、 $T$  を核とする準同型写像で、空間群  $\Phi$  は点群  $G$  に準同型  $\Phi/T = G$  になります。並進群  $T$  と点群  $G$  とによる拡大の仕方は、

- (1) 点群  $G$  も空間群  $\Phi$  の正規部分群である場合には“直積”
  - (2) 点群  $G$  が非正規部分群である場合は“半直積”
- です。また、
- (3) 以下に述べる拡張した点群  $G$  との積の場合は“条件積”

と呼ばれます。

空間群の中に現れる点群  $G$  は純粋な点群だけでなく拡張できます。点群  $G$  中の位数  $n$  の演算  $g$  は  $n$  回繰り返すと  $g^n = 1$  ですが、空間群の中では格子分だけ移動しても同値ですから、

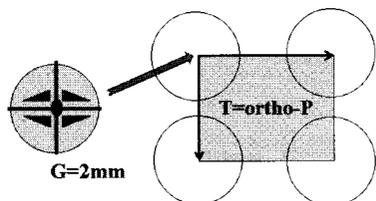
$$(g\alpha)^n = 1 \pmod{T}$$

となるような、並進成分が隠されている演算  $\alpha$  と結合した  $g\alpha$  が許容されます。つまり、らせん軸や映進操作などです。演算  $g\alpha$  を含む拡張された点群  $G$  で拡大して得た空間群は non-symmorphic 非共型、純粋な点群  $G$  で拡大して得た空間群は symmorphic 共型と言います。3次元の結晶空間群 230 種のうち 157 種、2次元の壁紙模様 17 種のうち 4 種が non-symmorphic です。

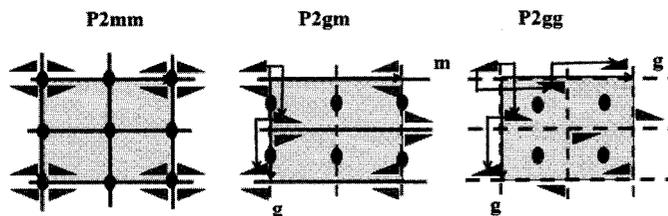
■第4回：群の表現と性質の対称性(2018.03.27)

いろいろな電子デバイスは、結晶という舞台上で起こる電子や光子のパフォーマンスを利用しています。結晶という舞台上で観測される性質の対称性には、それが起きた舞台 = 結晶の対称性が反映されているはずですが、これは、Pierre Curie の原理(1894)と呼ばれる因果律です。つまり、性質の

◆平面群の作り方(図)



点群  $G = 2mm$  と、単純長方形格子  $T = \text{ortho-P}$  から、平面群  $P2mm$ ,  $P2gm$ ,  $P2gg$  の3つが生じます。



映進  $g$  は2回続けると1格子分の移動  $g^2 = 1 \pmod{T}$  になるので、格子点はずべて同値という見方をすると平面群  $P2mm$ ,  $P2gm$ ,  $P2gg$  は、点群  $2mm$  に準同型に還元されます。

対称性(点群)を  $G_p$ , 結晶の対称性(点群)を  $G_{cryst}$  とすると,  $G_p \supset G_{cryst}$  であります. 分子の形(点群)がわかっているとき, 群論を使って, その分子振動モードや, 分子軌道のエネルギー準位の縮退の様子を知ることができます. その他, ルビーの赤い色は, コランダム結晶構造の Al 原子(その位置は, O 原子が囲む正 8 面体場の中心)を,  $d$  電子を持つ Cr 原子(Al 原子には  $d$  電子はない)に置き換えたとき, 正 8 面体場の中に置かれた  $d$  電子軌道の縮退が解け, 緑~青(赤の補色)の光の吸収が起こるためです.

このような性質の対称性の解析には, その舞台の対称性を表現する(群の行列表現)手法が必要になります.

### ◆群の行列表現

有限群の各元に, 複素数を成分とする正則行列を対応(準同型写像)させ, 群の演算構造を行列の集合の中に再現することを, 群の行列表現といいます.  $f$  次元行列表現を得るには, 互いに 1 次独立な  $f$  個の基底関数が必要です. 群の対称操作を基底関数に作用させると,  $f$  個の基底関数の線形結合に変換されますが, このときの変換行列が対称操作の表現行列です. このようにして, 群の各元を行列で表現すると, 固有値・固有関数などの行列の理論が使えるようになります.

任意の  $n$  次複素正方行列  $A$  は, 適当な  $n$  次のユニタリー行列  $P$  による相似変換  $P^{-1}AP$  で, 固有値が対角上に並んだ上三角行列に変形できます. 互いに相似変換で結ばれる行列の固有値は同一です.

相似変換で結ばれる表現行列は同値とするので, 有限群  $G$  を共役類に類別すると, 同じ共役類に属する対称操作の行列表現は同値なので, 表現行列を共役類ごとに得ることができます.

### ◆表現行列の簡約

分子の形(点群)が与えられたとき, 分子の振動モードを調べるには,  $3N$  次元の変位ベクトル( $N$  は分子を構成する原子数)を基底にとります. 8 面体場中の  $d$  電子のエネルギー準位の縮退を調べるには, 5 つある  $d$  電子軌道の波動関数を基底

にとります. このようにして選んだ基底関数に対して点群要素の行列表現を作ると, 得られた行列表現は一般には可約であり, 適当な相似変換により, 対角化あるいは対角ブロック化(各ブロックは既約表現)ができます. これを表現行列の簡約といいます. 相似変換は, 物理的には基底変換で, 適当な基底変換で作った新しい基底に対し, 群のすべての対称要素の表現行列が, 一斉に対角ブロック化します.

固有値に縮退がなければ, 1 次元の既約表現が並ぶ対角化ですが, 縮退があれば, ブロック細胞(2 次元以上の既約表現)が現れます.

基底変換して得た新しい基底は, 対角化あるいはブロック対角化に対する固有関数であり, ブロック細胞(既約表現の次元数だけ縮退)を張るものごとに分類されました.

(注) 表現行列が既約であるとは, いかなる相似変換をしても対角化できないものです.

表現の簡約は, 実際には表現行列の対角和である指標を用いて簡単に計算できます.

群の元の表現行列は群の位数だけありますが, 同じ類に属する元の表現行列は同値ですから, 類の数だけ表現行列があるともいえます. したがって, 表現行列の指標を並べると, 類の数だけの次元を持つベクトルのようなものになります.

異なる既約表現の指標は直交するので, この性質を用いると, 与えられた表現行列の中に, 既約表現がそれぞれ何個含まれるかを, 指標の計算だけで容易に知ることができます.

ルビーの例「正 8 面体場に置かれた  $d$  電子」に戻ると, 5 つの  $d$  電子軌道関数を基底にした 5 次元の表現行列を簡約し, 2 次元の既約表現  $E_g$  と 3 次元の既約表現  $T_{2g}$  の対角ブロックが得られます. 自由な場では, 5 重に縮退していた  $d$  電子が, 正 8 面体場では, 2 重縮退と 3 重縮退の 2 つのエネルギー準位に分離し, このエネルギー準位間の状態遷移で光の吸収が起こることが説明されました.

(たに・かつひこ / SGK 世話人)