

数学入門公開講座

平成元年7月25日(火)から8月3日(木)まで

京都大学数理解析研究所

数学入門公開講座

講師及び内容

1. 定角曲線について

京都大学数理解析研究所・教授 松浦重武

定角曲線についてその存在と、関連する変分問題について述べる。

2. 微分方程式と数値解法

東京電機大学理工学部・教授 一松信

微分方程式は自然現象・社会現象を通じて、有用な数学モデルを提供しているが、それが解析的に解けるのは極めて限られた場合だけである。近年計算機の発展に伴い、数値解法が強力な道具となって、多くの興味ある事実が発見された。しかし数値解法では、大域的な性質を知るのに困難が多く、「Symbolic Graphic Numeric の三位一体」が望まれている。ここではその背景を念頭におき、数値解法を主体とした微分方程式の入門コースを試みる。

3. 確率・意思決定

京都大学数理解析研究所・助教授 楠岡成雄

今日、確率・情報といった言葉がよく用いられるが、きわめてあいまいな意味で使われることが多い。この講義では確率という概念が諸科学でどのように用いられているのかを見ていきたい。前半では、確率とは何かという問題を確率の歴史、自然科学；社会科学に現われる確率概念等を通じて考えていく。前半の最後ではコルモゴロフ以後の確率論の考え方を考察する。

後半では、統計学における決定問題ゲームの理論等々を題材に意思決定の問題を考えていく。

4. 空間との長いつきあい

京都大学数理解析研究所・助教授 成木勇夫

自然の中での生存と言う人間の基本的様態によって形成された空間の概念を、古代ギリシャのユークリッド幾何から始め、代数的演算とともに発達した近代解析幾何、微積分学の影響下に成立した微分幾何、多様体の大域的性質を対象とする位相幾何等の概説を通して一貫した流れを追求し、現代的展望に至る。

時間割

時間 \ 日	7月 25日 (火)	26日 (水)	27日 (木)	28日 (金)	29日 (土)	30日 (日)	31日 (月)	8月 1日 (火)	2日 (水)	3日 (木)
13:15~15:00	松浦	松浦	松浦	松浦	休		楠岡	楠岡	楠岡	楠岡
15:00~15:15	休憩						休憩			
15:15~17:00	一松	一松	一松	一松	講		成木	成木	成木	成木

4. 空間との長いつきあい

京都大学数理解析研究所・助教授 成 木 勇 夫

1989, JULY 31 AUGUST 1,2,3, 15:15-17:00

空間との長いつきあい

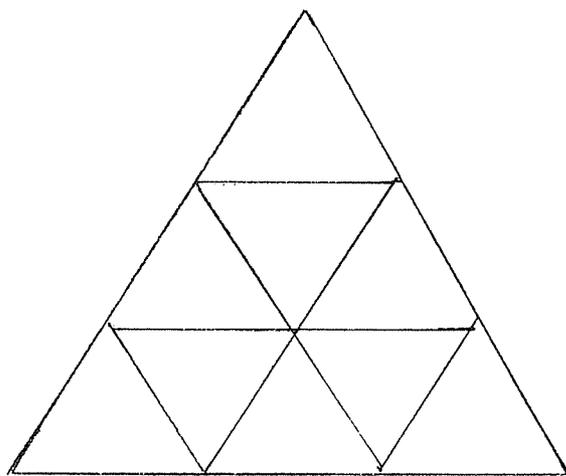
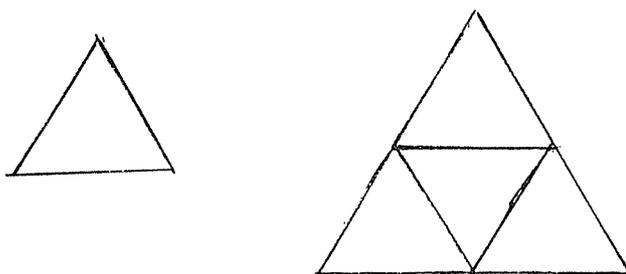
京都大学数理解析研究所
成木 勇夫

1. 数学の起三源 については 色々の説がある。数の概念は人間が産み出したものであるので、これを人間が種々の意味で必要としたことは言うまでもない。まず挙げられるのは、獲物の量を表すために数を要したことであろうか、これは何も人間の専売特許ではなく、或種の高等動物は既にこの観念を持っており、凡そ自分の生存と関係の深い対象の大小を識別できないような生物は殆ど無いであろう。人間が数概念を高度に発達させた理由は、もっと複雑であるように思われる。実際物の個数を概念として個々の対象から切り離して抽象的存在として確立するのには、人類は随分時間を費したと言われている。このことは現在我々の使っている言語における数表現の不完全さから推測されるのである。文字が出来、確かな記録の残っている古代文明において初めて数は明確に表現されるようになった。人間が社会的動物として確立すると文字――

そのうちに数字も含まれている — は集団の支配を可能にするものとして登場する。例えばエジプトの象形文字は最初、神聖文字であった。古代人は、国家或は民族と言うような集団の行動ベクトルを占いと言うような祭儀によって決定した。祭儀を執行するのは、神官・書記などの階級であり、彼らは言語を管理し、神とか王とか理想化されたシンボルに依拠することにより律法を制定し、色々の人間の行為を様々に律した。ヘロドトスによれば「幾何学はエジプトにおいて測量術として成り立した。しかし、幾何学者は測縄士と呼ばれ、祭儀をも司った。ナイルはほぼ一年を周期に氾濫し、その時期が天球におけるシリウスの位置によって予言できることから天文学が発達し、これはまたエジプト人に暦を与えた。天文に関する知識を管理する者として祭司階級が生れ、彼らはまた氾濫後再び耕地を測量することを仕事とした。エジプトと並ぶ古代文明の一つメソポタミアもチグリス・ユーフラテスの二大河川の流域の沃地であったので、諸民族の争奪の対象となり、多くの王朝が興っては亡んだ。当然ここには商取引が盛んで計算術は極度に発達した。特に、代数学は、一般二次方程式

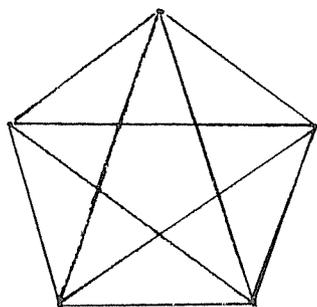
の解法は句論、数表を使った一般三次方程式の解法さえ出来る程高度に発達した。彼らの幾何学もエジプトのそれと比べて劣っていた訳ではない。実際、有名なピタゴラスの定理も彼らによって最初に定式化され応用された。また、兄弟の相続のときの土地の分割方法が幾何学の演習問題とやる程であった。人はここで数学は支配の、或は、交易のために創造されたと思うかも知れない。これに対してアリストテレスは、エジプトの祭司階級は労働から解放されていたために、彼らの余暇が数学を産み出したと言う。この説が正しいと思われる根拠が先史時代にもあると言われる。この時代に作った土器の紋様は、規則性と対称性を持っていて、人間の美的感性に訴えかけて来る。祭儀に用いられる様々の品々の形状、祭儀そのものの形式なども一定の規則性を持っている。そして人はこの形式を伝統として保存しようとする。人はまたこれを規範として従い、自らの行動に方向性を与える基準とする。こう考えると、この対称性に対する美的感性は人間に本来的に備っているものと思われる。もしそうだとしたら、それは宇宙的法則性の人間における発露の形ではないか、何か妄想めいた命題で

この節は終わろうとしているが、それが妄想とばかり言えたいような例を我々はギリシヤ数学のうちに見るであろう。実際人の心の中には、宇宙的法則性への限りない情熱を発見するのは全く珍しいことではないのである。



2. 最初にギリシヤ半島に侵入した頃、ギリシヤ人は蛮人であった。しかし、彼らは知識を吸収し、それを応用する能力に卓抜していて、何事も根本から追求する情熱を持っていた。また彼らは旅行好きの抜目のない商人でもあったので、エジプト・メソポタミアの文化に接したとき、その蓄積を積極的に吸収したと想像されている。現在、数学においてピタゴラスの定理など発見がギリシヤに帰されているものは多いが、先行文明の延長上にはたいていそのかゝり程あるかは疑問である。しかし哲学=Philosophyの語源「智への愛」が示すように、彼らの学問への情熱は桁外れなものであった。外界の対象との直接的関係を断ち切って人間の精神的能力の可能性を極限まで追求したので、宗教さえも政治的集团的儀式を乗り越えて独立した個人の信条・信仰のレベルに到達した。特にピタゴラス学派においては、数学もまたこのやうな情熱の中で育まれた。この学派の特徴は数に対する神秘主義である。奇数は男性、偶数は女性を象徴し、1は理性の数、2は意見の数、3は最初の真奇数、5は婚姻数、4は正義・応報の数、6は創造の数云々。彼らは中心火のまわりを天球

に従って回転する宇宙モデルを考案し、調和音を出す弦の長さの比への類比から、宇宙の奏でる音楽をさえ聞いただけと伝えられる。全ての量は整数比に還元できるという主張は彼らの信仰上のドグマであったが、この学派のシンボルマークであったペンタグラムの中に通約不能量が含まれていたのは歴史の皮肉である。

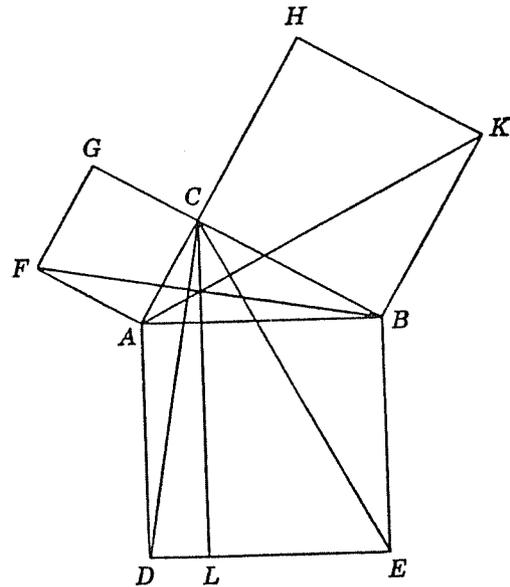
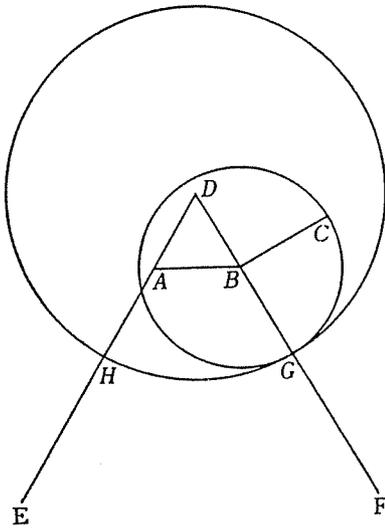
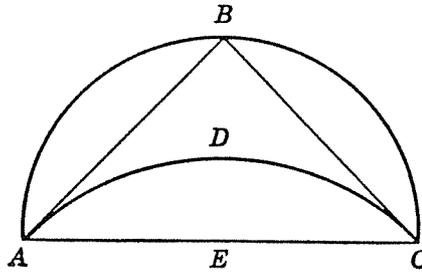


この図形のうちには3種類の相似三角形が含まれており、これらは後に Kepler が黄金分割と呼んだ所の比 $(\sqrt{5}-1)/2 = 2/(\sqrt{5}+1)$ を与えるのである。ドグマは否定されたが、この学派の宇宙の根源に対する無限の探究心は、時代を越えた真実なものとして多くの人の共感を呼び、今日まで引き継がれているのである。(例えば Kepler, Galileo, Newton 等。) さて $\sqrt{2}$ が通約不能量であること

との証明に見られるような高度の論理の完成はギリシヤ文化最大の功績の一つであろう。エラトセソンの連続性又は運動に関する逆理は余りにも有名であり説明の必要はない。アキレスと亀の話は連続性の否定に導くが、これに対し、矢またはスタジアムの逆説は時間・空間の不連続性の否定へと導く。ギリシヤの逆理は他に特色あり、現代の数学基礎論においても決定的な役割を果たした。時空の概念に対しギリシヤの提出した疑問は、今日の科学を^{持つて}正しく答えられていないようである。さて、通約不能量の発見は、数学においては人々の関心を数より長き等幾何学的量に向わしめたようである。先行文明の遺産を引継いだギリシヤの幾何学はタレス・ヒポクラテス・ヒッポアス・アルキメデス・テモクリトス等の業績を通じてユークリッドの原論(Stoichia)のうちに結実する。幾何学を学ぶとき、点・直線・平面などは^{予め}よく判っているけれども、ユークリッドは一先、点・直線・平面の定義を与えているが、今日から見れば誠に曖昧な言明と言わざるを得ない。さて、

これらの幾何学的対象の間には実に様々の法則が成立つのであるが、ギリシヤ数学は、これらのうちの極少数を仮定すれば、他は全て論理的必然として演繹できることを発見したのである。この証明され得ない法則は公理と呼ばれ、他は定理と呼ばれた。今日の公理主義的立場から言えば点・直線・平面などの基礎概念は公理によって定義される。これは一応合理的な理解ではあるが、そうすると無矛盾な公理系は全て意味を持っているのかという問題が生ずる。公理系の正当性を正しく論ずるのはむしろ哲学の課題であってここで深入りすることはできないが、私は、人間が自分を取巻く世界をどのように捉えるかと言うに帰らざるを得ないと思うのである。それにとにかく、「幾何学を知らざる者、ここに入るべからず」とプラトンのアカデミアの入口に刻まれていたと言われていたように、ユークリッド幾何学が一切の欺瞞を排除して物事を正しく論じて行く真面目な態度は広く受け入れ賞讃されて来た。このような真摯な態度が数学のみならず、政治のよう

全人格性の要求される分野でも求められている
 のは言うまでもないことである。このような伝統を
 遺産として、後の人類に残したキリシヤ文化
 は誠に偉大である。



3. 前節までで幾何学がギリシヤにおいて一つの独立した学問となったことを見れば、このような数学史的観点を貫きながら議論を進めることは時間の制約上出来ない。それよりも単刀直入に、近世の解析幾何特に射影幾何の概説に這入りたいと思う。古代ギリシヤの学問の真髄は実利的な一部を除いて殆ど続くローマ世界には受け継がれなかったようである。古カトリシズムもまた、神学を基礎と付けるに必要な末期ギリシヤ哲学を利用はしたがユダヤ的伝統的神観からギリシヤの明晰な科学的精神を排除したかのように見える。以後十字軍・ルネッサンスの時代に至るまで、ギリシヤ文化を継承保存し勃興するヨーロッパに伝えた者はイスラム世界であった。数学は再び代数学の故郷に戻り新しい活力を与えられたのである。代数的手法を幾何に持込んだ解析幾何学はデカルトをもって成立したのであるが、イスラムにおいて三次または四次の方程式の解を二つの円錐曲線の交点として求めると言ふようなことが行われていた。しかし、代数において最も重要である記号法が充分に発達してはなかった。その

完成'とともに、真の意味の解析幾何学が誕生したのである。アイテリ^アの観点を別とすれば幾何学における解析的方法の優位は明らかである。デカルト座標系 (x, y) における平面直線の方程式は

$$ax + by + c = 0$$

の形である。これは「直線とはその上の点について一様に横わる線である」と言うようにユークリッドの定義と比較して、はるかに明確で「疑念の余地がない」。しかも点・直線の満す諸公理も直接計算によって検証できる。平行でない二直線が唯一一点で交わることも、二元二連立方程式の解が一つ定まることと対応し、二直線の平行性も解析的に定式化できる。平行線の公理の検証場といえ立所である。もちろん、我々が上のような方程式に到達したのは幾何学的考察によってであった。しかし一旦方程式が確立してしまえば、幾何学的事実は解析的・代数的に証明される。一体、代数とは何か、幾何とは何か。実は全く同一物であったのではないかという認識に導かれる。こ

の認識は全く正しい。では何か新しいことがあるのか。二つの異って見えたる物が同一物であることを認識するのは本当に大きな発展なのである。幾何学的法則性が代数的解析的世界の演算の一つの顕現であるのなら、この演算の世界の中に通常の幾何とは違った幾何を作ることはできないだろうかと考える。実に非ユークリッド幾何はこのようにして正当化されたのである。換言すれば、ユークリッド幾何も非ユークリッド幾何も同一物の異った発現の形態に過ぎないのである。代数的方法の優位は次の点にもある。演算が幾何を成立させるとしたら、その演算が成立するや別の数体系の中で、同じ形の幾何も成立するのである。デカルトの時代また複素数は市民権を得ていながら、幾何学はこの数体系の上にも展開することが可能なのである。唯注意して置かねばならないのは、点・直線・平面とか言った一次の関係式で定義されている物を扱っている限り何の違っても起らないのであるが、円錐曲線とか二次の関係式で定義されるものを扱うときは、明らかに差違が生ずる。これは大体、実数の範囲では二次以上の方程式が解を

持つたり持たなかったりするのには、複素数の範囲では常に解が存在することと対応している。これから見てもらうように、或意味で複素数体上の幾何学の方が易しいのである。このように幾何と代数が同一物であると言う認識が如何に実り多く豊富な数学的対象の世界を提供してくれるかを我々は後に見ることになる。

4. 話を射影幾何に戻そう。今、一眼子像としたり視点を原点において世界を眺めれば、我々にはもう遠近は判らず、視線上の点はその線上どこにあらうか全く同じに見えるであろう。従って空間座標 (x, y, z) は座標間の比のみが問題とされる。即ちこの比 $(x:y:z)$ と書く $(x:y:z)$ がこの射影的世界における点なのである。原点を通る直線即ち視線の全体が宇宙となるのである。このように世界を表現しようと思ふとき、我々はカンバスのようなものを眼前に置き、^{見える} 付へての物をその上に射影=投影するのである。このカンバスは原点を通らない平面であるから、この平面上に宇宙の全ての点を投影できるとは限らない。即

ち、この投影のために固定された平面に平行な視線はこれと交わることはないのである。原点を通りキャンバスに平行な平面に含まれる視点に対応する宇宙の点、はキャンバスがいくら大きくても、その上に表現することが出来ないとすることである。このように点集合が出来るのはキャンバスの取方によるのであって、この集合は全宇宙において何ら特別な意味を持つものではない。実際もう一つのキャンバスを最初のものと平行にたらしめようにとれば、今除外された点集合の殆ど全ての点はこの上に回復できる。そして、その点集合は第二のキャンバスの上の一直線とたって現われるであろう。残っている点は唯一つであって、対応する視線は二つのキャンバスの交線と平行である。この視線と交わるように第三のキャンバスを置けば、結局これら表現を得ることにできる。今や我々は、射影的宇宙の全体像を得るためには、同一点が二つ以上のキャンバス上に表されるとき、どの点か、どの点に対応するかをはっきりさせておけばよいのであるから、これが原点を通る視線によることは自明である。このように対応により三つのキャンバスを貼り合せて

端と角をたいて、二次元的に自由自在に行来のできる世界が出来上がる。これが我々の射影平面である。何故平面と呼ぶかは明らかであろう。この平面に置ける直線とは直線的な視線集合、即ち原点を通る平面であり、方程式で言うと

$$ax + by + cz = 0$$

の形に表せる。カンバースとして平面 $z=1$ を取れば、これが最初に与えた直線の方程式と対応しているのは一目瞭然である。こうして射影平面上の直線が通常の平面直線の拡張となっていることが判るのである。唯、この射影的二次元の世界では奇妙なことが起る。原点を通る相異なる二つの平面

$$ax + by + cz = 0$$

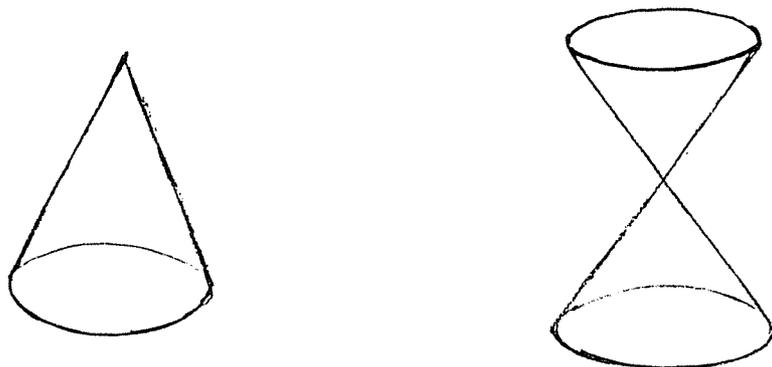
$$a'x + b'y + c'z = 0$$

は原点を通る一直線 = 視線と交わる。実際、この視線は比 $(bc' - b'c; ca' - c'a; ab' - a'b)$

であられる。この事実とは、射影平面においては、
 任意の相異なる二直線は必ず一点で交わること
 を言っている。これは通常のユークリッド平面では
 考えられないことである。しかし、これは我々の経験
 から言って、決して驚くべきことではない。実際、
 地平では交わることはない真直で平行な二本のレール
 が絵に描かれたときは地平線上の一点で交わるの
 である。この場合、絵の面と地平とか射影平面を
 作る時の二枚のキャンバスの役割をしている。ここで
 注意して置かねばならないのは、この射影平面では
 二点間の距離とか三角形の面積とか大きさを
 計る尺度——計量と呼ばれる——は与えることは出
 来ないことである。実際、二つの異なるキャンバスの上
 では物の大きさは異って見えるのである。

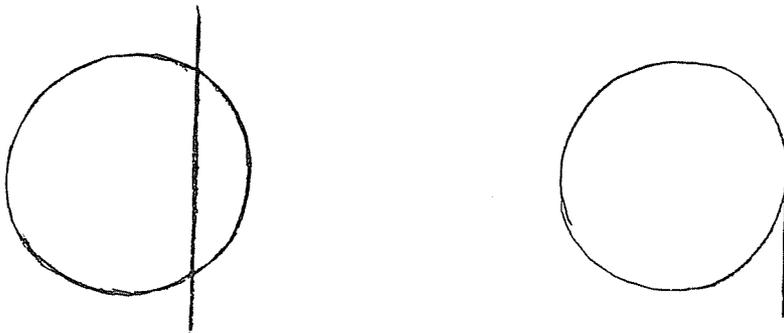
5. 通常のユークリッド平面に対する射影平面
 の優位は特に円錐曲線を考えるときの便利さ
 において現れている。円錐曲線は、その名の示す通り
 円錐をその頂点を通る平面で切ったとき、その
 平面上に円錐との交線として現れる曲線のこと
 である。ギリシヤ後期最高峰の幾何学者アポロニウス

が、この曲線を詳細に研究したことは余りに有名である。彼はこれを焦点とか準線とか言った幾何学的対象からの距離の和または差が一定である点の軌跡として計量的に特徴付けた。アポリニウスが射影的に考察したかどうかは知らないが、既に一葉の円錐ではなく二葉のものを考えることの合理性には気付いていた。

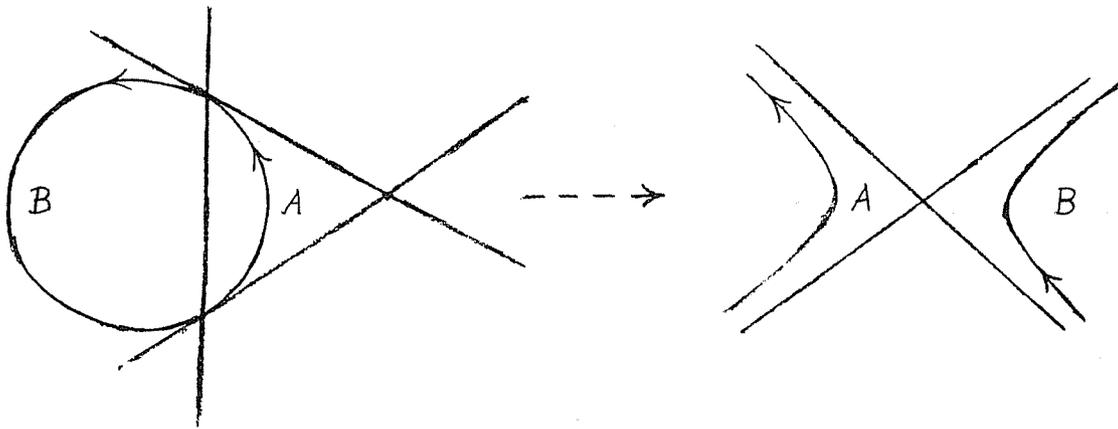


いづれにせよ、我々の立場では、視点=原点を円錐の頂点におき、円錐を切る平面はキャンバスであると思うのが最も合理的である。こうすれば、まさに円錐曲線とは円錐に含まれる視線の代表する射影的世界の点の集合をキャンバス上に投影して見た像に他ならない。従ってキャンバスに無限遠直線を補って射影的平面に移行すれば、この点集合はその姿を完全に現す。これが射影的円錐曲線であって、射

景物的に見た円錐そのものである。こうして、円・楕円・放物線・双曲線の区別はなくなってしまうのである。この区別はキャンバスと写すときの無限遠直線と曲線の位置関係によって生ずるのみである。キャンバスの位置を変えても、除外直線の外ではキャンバス同士の点に対応はあるのだから、今も楕円も放物線も双曲線も適当に除外点を取去ってしまえば、それらの置かれてる平面を二めて一対一に対応するのである。キャンバスに写して見たとき円または楕円に見えるとき、それは曲線の完全像であるから、双曲線、或は放物線に見えるときの無限遠直線と曲線の位置関係は他の適当なキャンバスに写し出して見ると次の通りである。



このように見ると、双曲線の二本の漸近線に対して射影幾何学的な意味がわく。それらは、即ち、見ているキャンバスに対する無限遠直線との二交点における円錐曲線の接線に他ならない。

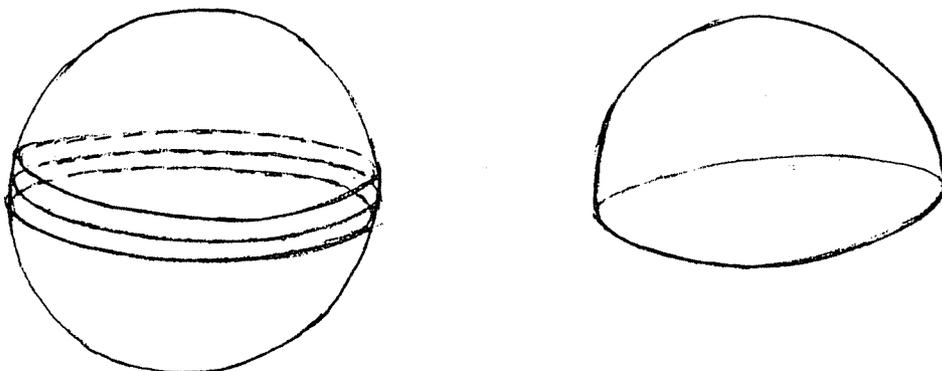


ここで、曲線上の点が無限遠の点に近づくと、これを超えて再び有限の場所に姿を現す仕方に注意する。このことの意味を次節で説明する。

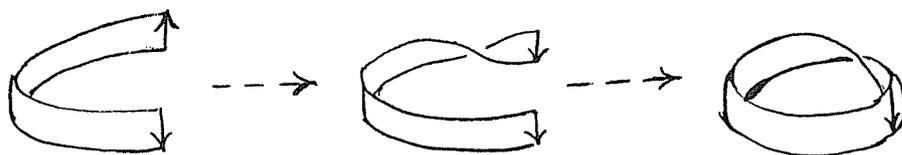
6. 先に射影平面は原点 = 視点から空間を眺めたときに生ずる二次元的世界だと述べたが、視線は原点を通る直線とした。これは我々の感覚からすると少し不自然なことである。何故なら頭の後は視線は延びることは無いし、背後には一般に全く別の世界があるからである。この不自然さは円錐曲線を考えるときは不可欠のものであった。これに拘らず、その理論的整合性に反して、実射影平面は向付け可能な曲面ではないと言う事実となって、この

不自然さは残ってしまっているのである。今からこの曲面が位相幾何学的にどのようなものであるから見て見よう。我々が球形の存在を相変らず一服塔のたぐい、その眼を空間のどの方向にと自在に向けることの出来る生物であるとする。我々には、そのとき以前に使った平らなキャンバスの代りに、自分を中心とする球面をキャンバスとして用い、その上に世界を投影するのが便利である。このとき出来る二次元的な世界は球面そのものであって、星座のある天球か、我々の住んでいる地球の表面のようであると思つてよい。この世界での直線は、射影平面の場合と同じく、中心を通る平面との交わり、即ち大円となる。こうすると、任意の二直線は二点で交わり、この世界をまた非ユークリッド的である。明らかに、この世界は前に考察した射影平面と遠いものではなく、後者は対心点——中心をばさんで向い合う二点——の対を同一視により一点と見做すことにより得られる。この表現により、実射影平面の位相的構造が明らかとなる。先ず球面から、赤道を中心線とする帯状領域を切り取る。残りには二つの楕円状領域となるが、これらは射影平面上の領域と見るとき互に同一視されるから、そのうち一

方のみを取って、これを射影平面上の対応する領域
であると思うことにする。



さて帯状領域の方であるが、これは経度 0° と
 180° の線で切目を入れて二つの部分とする。この
二つの部分を上からの同一視によって、互に他によって代表さ
れるので、やはり一方のみを選んで射影平面上の領域
と見る。この選んだ部分で互に同一視される点か
あるかどうか調べて見ると、経線に沿った^{二つの}切目のみ
が互に同一視されることが判る。この境界での同一
視を図のようを貼合せによって実行すると、よく知
られたナービウスの帯が得られる。帯の境界は今
や一線をとり、これは先の楕円状領域の境界と同
一視されるべきものである。



この最後の同一視を 同いように貼合せによって (頭の中で) 実行すれば、求める実射影平面の位相的像が出来るのである。良く知られているように、カービウスの帯においては、境界をよぎることなく裏側に出ることが出来るから、実射影平面も同いく方向付可能ではない。裏側に出るといふ言方が曖昧ならば次のように考えてもよい。曲面が与えられているとき面上のある点で右まわりを予め決めて置く。そのまわり方を保ったまま面の中を適当に移動して元の位置に戻ったとき、保存してきたまわり方が、元の場所に固定して置いたまわり方と丁度反対のものになっているように出来るとき曲面は方向付不能であると言われる。上の場合、帯の部分に沿って移動すればよいのである。

7. 我々は三枚の平面を貼合せることにより射影の平面を得たのであるが、このときこれらを互に貼合せのに用いた変換は次のようであった。射影の中心即ち原点 O を通らぬ二つの平面を H_1, H_2 とし、それらは互に平行でないとする。 O を通り H_1, H_2 に平行な平面を夫々 H_1', H_2' とする。仮定により H_1 と H_2' , H_1' と H_2 とは交わりその交線をも l_1, l_2 とする。明らかに O からの射影により $H_1 - l_1$ と $H_2 - l_2$ とは一対一に対応する。 H_1, H_2 上に夫々座標系 $(x, y), (X, Y)$ を取る時、上の対応は次の形の式'によって与えられる。

$$(1) \quad \begin{cases} X = \frac{a'x + b'y + c'}{ax + by + c} \\ Y = \frac{a''x + b''y + c''}{ax + by + c} \end{cases} \quad \begin{cases} x = \frac{A'X + B'Y + C'}{AX + BY + C} \\ y = \frac{A''X + B''Y + C''}{AX + BY + C} \end{cases}$$

こゝに $ax + by + c = 0, AX + BY + C = 0$ は夫々、 l_1, l_2 の定義方程式である。また、次の二つの行列は互に逆行列となるように取れる。

$$\begin{pmatrix} a' & b' & c' \\ a'' & b'' & c'' \\ a & b & c \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} A' & B' & C' \\ A'' & B'' & C'' \\ A & B & C \end{pmatrix}$$

ここで H_1, H_2 を直交座標系 $(x, y), (X, Y)$ の座標軸が重り合うように移動させれば, 上の変換は同一ユークリッド平面から自分自身への変換と理解することが出来る。この変換及びその逆変換はしかし、或る直線 l_1, l_2 に相当する l に沿って定義が出来ない。しかし、この平面に無限遠直線を補って射影平面とすれば、上の変換は自然に拡張されて、全射影平面から自分自身への変換となり、定義のできない場所は消滅するのである。実際、射影平面の同次座標を使えば、式

$$(2) \quad \begin{cases} X = a'x + b'y + c'z \\ Y = a''x + b''y + c''z \\ Z = ax + by + cz \end{cases}$$

によって点 $(x:y:z)$ を点 $(X:Y:Z)$ に写す変換

が定まるのである。このような分母の消滅をユークリッド的立場に対する射影的立場の優位を示すものである。また同次座標を使ったときの円錐曲線の方程式は、次の形となる。

$$ax^2 + by^2 + cz^2 + 2(dy z + ex z + fxy) = 0$$

ここで左辺は (x, y, z) に関する二次形式と呼ばれているのである。よく知られているように、これは適当な線形変換により、^{いくつかの}標準形 例えは " $x^2 + y^2 - z^2$ " に直すことが出来る。(もちろん非退化であるという仮定のもとで。) これは丁度、円錐曲線は射影的に見ればどれと同じであるという事実に対応している。

(2)の形の変換は射影変換と呼ばれている。射影変換全体は群を成し、それは射影変換群と呼ばれている。前に射影平面は計量を持たないと言ったが、それは、この群の作用のもとで不変な距離の概念は存在しないという意味である。しかし、球の対心点を同一視して射影平面を作るとき、球上の距離を射影平面に移すことは出来る。しかし、これは一般の射影変換で不変

ではない。この距離を不変にする射影変換も当然のことから群を成す。しかし、これは回転群と同じものである。

以上、大体射影幾何の説明を通して、講演者の立場を概説した。これで、話題の面白味を或程度は理解していただけたと思う。この予稿を終えるに当たって、引続く主題を個條書しておく。

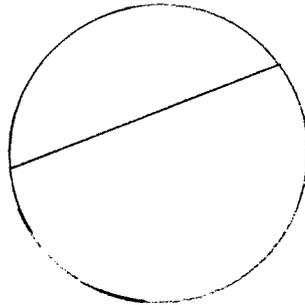
- (1) 複比の射影的不変性
- (2) 円錐曲線によるロバチェフスキー平面の構成
- (3) 複素数の導入及びリーマン球, ホアンカレ模型
- (4) 曲面論初歩
- (5) 複素射影平面上の三次曲線と楕円関数

7. ロバチエフスキー平面

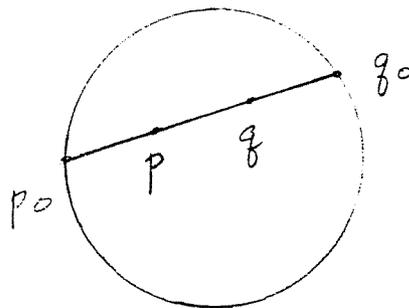
この節では複比の射影的不変性を前提に、非ユークリッド平面を構成する。ユークリッド的でない平面を構成すると言うと、何やら訳の判らない、存在の怪しいものが登場すると思うかも知れない。しかし、これは単に考え方の問題である。数学においては、我々には十分に大胆になることが許されている。我々が神によって創造されたものであって、神の似姿ならば、創造者になった気分が、世界創造の場面をあれやこれや想定して楽しんで見ることを許されているのではないだろうか。所詮、それは人間が自らの置かれている立場について考えると言うことは他でもないから。全能の神は憐れな人間の姿のようを楽しみを罰することはないであろう。さて創造神は考へる。世界の次元数は二としよう。世界は射影平面上の円錐曲線の内部としよう。こゝに光と闇とを満し、海や陸、山と川、諸々の植物・動物を置き、最後に人間と言う生き物を作ってこれに知恵を与えて棲ませよう。さて、しかし、この人間達から、この世界の外に出て、自分の所に来て来て、創造した世界のありかを知りたい。こゝから

ちどいと文句を並べ立てては具合が悪い。彼らも
 この中に閉込めてしやうにはどうしたらよいか？
 神である自分には、もちろん、この世界の果てと見え
 ている、それを跳び越えろやんと何ぞもたない。
 たが、人間には別の知覚を与えよう。彼らも
 境界に近づいて来れば来る程、自分の進んだ距離
 が段々長し感じられるようにしよう。もちろん、彼ら
 の運動能力も有限時間のうちに有限距離しか進めな
 いようにする。----- ところで神様は、このように距離
 を作るという問題を、このかの世界の受胎生のことを
 考えたいやうなから、解くことはできる。全能の神に
 出来たことにはない。答は至所に得られる。最初に
 世界の境界として固定した円錐曲線の内部を、
 それ自身に射すやうな任意の射影変換で不変
 な距離がそれである。神様は、すなわち、このやう
 な射影変換をこの世界での運動としてお許しに
 されたのである。さて、創造の話はこれ位にして
 今度は、この世界の距離を明確に記述して見よう。
 前に、射影変換は直線を直線に写すと言った。
 それ故、この世界でも、直線は普通の射影直線であ
 る。但し、この円錐曲線の内部にある部分のみを

考えよ:



この世界の任意の二点 p, q に対し、その間の距離 $d(p, q)$ を定義しなさい。二点を通る直線は、唯一に存在する。これを l としよう。 l は必ず二点 p_0, q_0 に境界である円と二点で交わる。これを p_0, q_0 とし、 p, q, p_0, q_0 は図の如くに並べることができる:



二点 p, q に対し、我々は二点の複比を考えると出来るか。
これは p, q に応じて定まるのか。

$$\rho(p, q) = \frac{\vec{p_0 p}}{\vec{q_0 p}} \cdot \frac{\vec{q_0 q}}{\vec{p_0 q}} = \frac{\vec{p_0 q}}{\vec{p_0 p}} \cdot \frac{\vec{q_0 p}}{\vec{q_0 q}}$$

と置く。一直線分に向きをつけたい。今の場合、複比の符号は正である。また、四点の位置関係から

$\overline{p_0q} \geq \overline{p_0p}$, $q_0p \geq q_0q$ であり、等号成立は p, q 一致するときに限る。即ち $\rho(p, q) \geq 1$ であり、等号成立は $p = q$ のときに限ると言えることも判った。直線 l 上 q の右側には第三の点 r を取れば、 $\rho(p, r), \rho(q, r)$ を考えらるから、これらの間には、比の性質として、関係式

$$\rho(p, r) = \rho(p, q) \rho(q, r)$$

が成り立っている。しめた！これは一直線上での距離の加法性質そのものである。和が積になるという性質は、 \log を使えば良い。これを \log を使えば良いのである。即ち、距離は次式で与えられる。

$$d(p, q) := \log \rho(p, q)$$

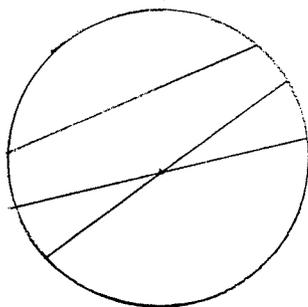
これから、 p, q 相異するとき正值であり、0 となるのは $p = q$ のときに限ることは既に見た。この d が本当に距離としての特徴を得るためには、世界の任意の三点 p, q, r

に対し三角不等式

$$d(p, r) \leq d(p, q) + d(q, r)$$

が成立し, 等号成立は三点が一直線上にあり, q が p, r の間にあるときに限るといえる。この証明は煩雑なもので後回しにする。複比の射影的不変性から, 今導入した距離 d の射影的不変性を明らかである。即ち, 射影変換には世界の境界を自身に射すという条件が課せられるので, d の定義に用いた p_0, q_0 などの境界点も, また境界点に射されるのである。

此 $\rho(p, q)$ は定義式より明らかに, p が p_0 (または q_0 が q_0) に近づくとき無限大に発散する。これは, この世界創造の条件である。このため, この世界の中には住む者が, 外に抜け出すことも出来ず, 光も境界に到達しないので, 外を見ることが出来ないであろう。創造者はしかし, 境界を見, 必要なときには, この世界に介入したり抜け出たりするのである。さて, この世界では, 問題となったユークリッド幾何の平行線の公理は完全に否定される:



これが、この世界が「非ユークリッド」平面と呼ばれる由縁である。発見者の一人に因んで「ロバチエフスキー (Lobachevskii) 平面」とも呼ばれる。このような表現を考えたのはクライン (F. Klein) 氏のことで、上の世界は「クライン模型」と呼ばれる。

8. ロバチエフスキー平面での運動

前節において、我々は非ユークリッド平面を作ったのであるが、最初の課題は、この平面の運動がどの位沢山あるかを調べることにである。我々の世界は「思っている目の内部は射影平面上の領域」であって、これは空間領域

$$(*) \quad x^2 + y^2 - z^2 < 0$$

を原点から射影的に眺めたいものに他ならない。この領域の点に對しては $z^2 > x^2 + y^2 \geq 0$ となり z は決して 0 とはならない。従つて、この領域の内側を貫く一視線は必ず平面 $z=1$ と交わり、この交点の x, y 座標はこの視線によって決まる射影平面上の点を代表するのである。こうして、~~この内部をどう考えるかは、~~ 我々の世界は平面 $z=1$ 上の円板 $x^2 + y^2 < 1$ と一対一対応が付けられるのである。このことを念頭に置いて、我々は空間領域(*)をロバチエフスキ平面を代表するものと考えることにする。そうすれば、求める運動群は(*)を(*)に射影線形変換の群として捉えられるであろう。この線形変換群を記述するため、我々は次のように仕掛を導入する。即ち、三次元ベクトル (x, y, z) に對して、行列

$$M(x, y, z) := \begin{pmatrix} z - y & x \\ x & z + y \end{pmatrix}$$

を対応させる。ベクトル (x, y, z) を ξ とし“の記号”を書き表すときは、上の行列は $M(\xi)$ とし“と書かれる。この行列は明らかに対称な行列である。逆に、

任意の対称行列 M は対称 $M = M(\Xi)$ と表す 3次元ベクトル Ξ が存在する。さうして, 3次元ベクトル空間と三行三列の対称空間とに $-\text{対}-$ の対応を付いたことにはなる, 二つのベクトル空間の同型であることは明らかであろう。今, 二行三列の行列

$$A = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$$

を行列式 $\det(A) = ad - bc = 1$ とする a, b, c, d の積行列

$$M := A \cdot M(\Xi) \cdot {}^t A \quad ({}^t A: A \text{ の転置行列})$$

を考えると, これは対称行列である。実際

$${}^t M = {}^t({}^t A) \cdot {}^t M(\Xi) \cdot {}^t A = A \cdot M(\Xi) \cdot {}^t A = M$$

これより

$${}^t M = M(\Xi)$$

と仮定して、3次元ベクトル $\xi = (X, Y, Z)$ が存在する
 ことを判った。明らかに、 X, Y, Z は x, y, z の一次
 同次式であるから

$$\xi = \tilde{A} \cdot \xi \quad \xi = \begin{pmatrix} X \\ Y \\ Z \end{pmatrix} \quad \xi = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

と仮定して3行3列の行列 \tilde{A} が最初の行列 A に対して
 決まることは分る。実際計算すると

$$\begin{cases} X = (ad+bc)x - (ac-bd)y + (ac+bd)z \\ Y = -(ab-cd)x + \frac{a^2-b^2-c^2+d^2}{2}y - \frac{a^2+b^2-c^2-d^2}{2}z \\ Z = (ab+cd)x - \frac{a^2+c^2-b^2-d^2}{2}y + \frac{a^2+b^2+c^2+d^2}{2}z \end{cases}$$

と分る。この線形変換の領域(*)を自己自身に射す
 ことより、等号

$$\begin{aligned} Z^2 - X^2 - Y^2 &= \det M(\xi) = \det M \\ &= \det(A) \cdot \det(M(\xi)) \cdot \det(A) = \det M(\xi) \\ &= z^2 - x^2 - y^2 \end{aligned}$$

から直ちに判る。重要なのは、上の対応 $A \mapsto \tilde{A}$ が行列群の準同型であること、即ち

$$\widetilde{AB} = \tilde{A} \cdot \tilde{B}$$

の成り立つことである。実際、

$$\begin{aligned} M(\tilde{AB}\xi) &= AB \cdot M(\xi) \cdot {}^t(AB) = ABM(\xi) {}^tB {}^tA \\ &= A \cdot M(\tilde{B}\xi) \cdot {}^tA = M(\tilde{A} \cdot (\tilde{B}\xi)) = M((\tilde{A} \cdot \tilde{B}) \cdot \xi) \end{aligned}$$

から直ちに上から得られる。線形変換 \tilde{A} によって惹き起される射影変換 $(x:y:z) \rightarrow (X:Y:Z)$ を $[\tilde{A}]$ と書くことにする。1-群の理論を使えば、次の命題が証明される。

命題. 向き付と変えたいロバチエフスキー平面の運動に對し、行列式1の二行二列の行列 A が存在して $[\tilde{A}]$ がこの運動と一致するよう出来る。行列の積には運動の合成が対応し、このように運動全体は群を作る。

ここで注意して置くことは、次の二つである。 $\tilde{A} = \tilde{B}$ ならば $A = \pm B$ 。 $[\tilde{A}] = [\tilde{B}]$ ならば $\tilde{A} = \tilde{B}$ 。(もちろんここで行列の要素とは正しく全実数の範囲で考えている。) 群論の言葉で言うと、二行二列の行列群

$$SL(2, \mathbb{R}) = \left\{ \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}; \begin{array}{l} a, b, c, d \in \mathbb{R} \\ ad - bc = 1 \end{array} \right\}$$

と三行三列の行列群

$$SO(2, 1) = \left\{ (a_{ij}) ; X^2 + Y^2 - Z^2 = x^2 + y^2 - z^2 \right\}$$

$$\text{但} \begin{pmatrix} X \\ Y \\ Z \end{pmatrix} = (a_{ij}) \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

とか、対応 $A \mapsto \tilde{A}$ は局所同型であって、この対応の核が $\pm I$ であることと、上の事実は定式化できる。いかにせよ、一見全く違って見える二つの行列群が殆ど同じものであることが判ってしまったのである。このことの中から明らかにするのは、複素数を導入しクライン模型からホアンカレ模型へ

$$\begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

z' と z との関係。 z を A としたときの $[\tilde{A}]$ は (x, y) -平面
 z' の変換

$$X = (\cos 2\theta)x - (\sin 2\theta)y$$

$$Y = (\sin 2\theta)x + (\cos 2\theta)y$$

に他ならない。これは原点の周りの角 2θ の回転 z' である。
今度は $[\tilde{A}]$ が直線 $y=0$ を z' 自身に射すための
条件を書いてみる。これは

$$ab - cd = 0 \quad a^2 - c^2 = -b^2 + d^2$$

z' である。 z と $ad - bc = 1$ と合致すると, $\varepsilon = \pm 1$
と

$$b = \varepsilon c \quad d = \varepsilon a \quad a^2 - c^2 = \varepsilon$$

と z' の条件から得られる。このとき変換は $(0, 0)$ を

$$\left(\frac{2ac}{a^2 + c^2}, 0 \right) \text{ に射すから。 } a^2 - c^2 = \varepsilon \text{ と } a, c$$

の移行によって行方のか一番自然であろう。

さて、上の命題でロバチエフスキ平面の運動が充分に存在することが判ったのであるから、この「充分」と言う意味を正確に述べて置く必要があるであろう。それは次の意味である。

1) 任意の点から他の任意の点に射撃運動がある。

2) 任意の点に対して、その点を固定する任意角の回転がある。

群の性質から 1) が言えれば 2) は適当な一点に対してだけ確かめれば良いことが判る。我々は先づ 2) を原点 $(x, y) = (0, 0)$ について確かめ、それから原点を直線 $y = 0$ 上の任意の点に移すことが出来ることを言って上を証明する。 $[\hat{A}]$ が原点を固定するための条件は、 $M(0, 0, 1) = I$ (単位行列) だから

$$A \cdot {}^t A = I$$

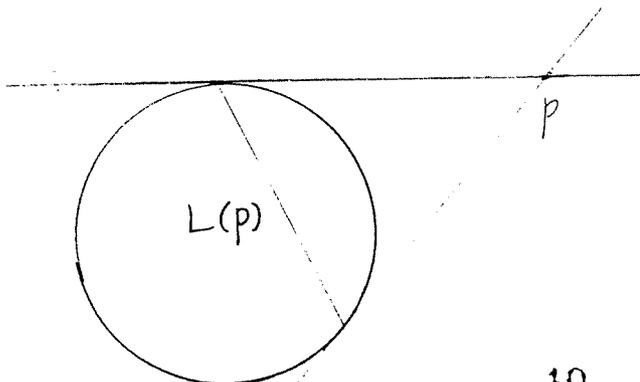
となる。このように A の一般形は良く知られていよう

を適人2^o 原点を直線 $y=0$, $|x| < 1$ 上の
 任意の点に射すことか出来る。このことと前に得た
 回転を合せると、原点をロバチエフスキ一平面の
 任意の点に射せることか判った。群の性質により
 このことから 1) か証明できる。2) の証明も同時
 に終った。

1), 2) は次節の議論において重要となる。

9. ロバチエフスキ一平面における幾何学

我々の構成した非ユークリッド的世界は円の内部
 であった。では、円の外部は如何なる幾何学的
 意味を持つであろうか。次のように考察をして見
 る。今円 $O: x^2 + y^2 < R^2$ を考え、その外部(境
 界は含めない)の一点 p を取り、これより円 O
 へ接線 L_1, L_2 を引き、その接点を q_1, q_2 とする。
 開線分 $q_1 q_2$ は p に対して一意に定まるの
 でこれを $L(p)$ と書く。



逆に, ロバチエフスキ-平面の任意の直線 L を考えると, それが $L(p)$ となるような外部の点が一意的に定まる。この対応により, \mathbb{R}^2 の外部の世界は実はロバチエフスキ-平面の直線の作る世界と思つてよいことが判る。次に p を通る直線が \mathbb{R}^2 によって切り取られる非ユークリッド直線の族が考えられるが, これは $L(p)$ に取って何か特別な意味を持つていなければならぬ。

命題 上の記号の下で, p を通り \mathbb{R}^2 と交わる直線に含まれる非ユークリッド直線は $L(p)$ と直交する。

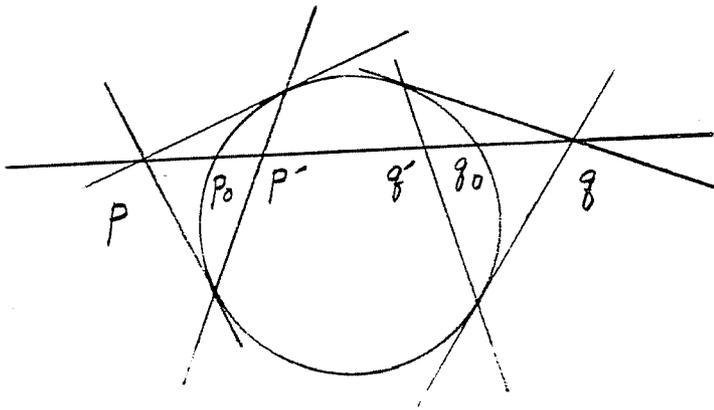
証明は極めて簡単である。前節の 1), 2) を使えば, 二直線の交点は原点 $(x, y) = (0, 0)$ であつて, $L(p)$ は y 軸 $x=0$ と思つてよい。このとき, L_1, L_2 は x 軸と平行で $\sqrt{\text{交点}}=0$ である p は右無限遠方にある。従つて x 軸が命題に言う直線となり, これは $L(p)$ と明らかに直交している。

系. q が $L(p)$ 上にあれば p は $L(q)$ 上には

ある。

これは射影幾何における基本的事実である。

次に, p, q と共に円 O の外部の点 p', q' があるとし, p, q を結ぶ直線は円 O と二点 p_0, q_0 で交わるとする。また p', q' を夫々, 直線 $p_0 q_0 = L(p), L(q)$ の交点とする。



このとき, やはり $\rho(p, q)$ が考えられ $\rho(p, q) = \rho(p', q')$ である。何故なら $\rho(p, p') = \rho(q, q') = -1$ かつ上の命題の証明で既に自明だからである。従って我々は次の命題を得る

命題 . 円 O の外部の二点 p, q を結ぶ直線が円 O と交わるとき, 対応する非ユークリッド直線 $L(p), L(q)$ は交わりたがる。また $d(p, q) = \log \rho(p, q)$ が

正の量として定まるが、これは $L(p), L(q)$ の距離 (= $d(p, q')$) に等しい。

最後に直線 pq が円 O と接する二点を交わり二点を結ぶ場合を考えよう。この場合、 $L(p), L(q)$ は一点で交わる。この場合にも $\rho(p, q)$ 或は $d(p, q)$ は定義できようであろうか。定義できるとしたら、どのような幾何学的意味を持つであろうか？ 実は、円 O と直線 pq の交点に当る p_0, q_0 は最早眼には見えまいけれども、複素座標を持つ点として定まるのである。そして、四点 p, q, p_0, q_0 の複比 $\rho(p, q)$ も一つの複素数として定まるのである。今、これを計算して見よう。再び前節の 1), 2) を使って $L(p), L(q)$ の交点は原点 $(0:0:1)$ が $L(p)$ は x 軸上に載っていると仮定しよう。また $L(q)$ と x 軸との成す角を φ とする。このとき、

$$p = (0:1:0)$$

$$q = (-\tan\varphi:1:0)$$

$$p_0 = (i:1:0)$$

$$q_0 = (-i:1:0)$$

このとき, 第二座標は常に1, 第三座標は常に0 となるから, 二から四点の複比は第一座標の複比と一致する。即ち

$$\rho(p, q) = \frac{i - \tan \varphi}{\tan \varphi + i} = e^{2i\varphi}$$

$$\therefore d(p, q) = 2i\varphi$$

命題 直線 pq が (実射影平面の上で) 0 と交わらぬとき, 非ユークリッド直線 $L(p), L(q)$ は交わり, 二からの方向角 φ は次式で与えられる:

$$\varphi = \frac{1}{2i} d(p, q).$$

最後は次を証明せよと与えておく

命題 非ユークリッド的 点 p と直線 $L(q)$ の間の距離は $d(p, q) = \log \rho(p, q)$ によって与えられる。

10. 射影直線詳論

前節では複比の射影的不変性をフルに活用した。また、複素数の複比を考察したりした。また次節で構成するロバチエフスキー平面のポアンカレ(Poincaré)モデルも複素射影直線の中に構成される。このようにことを考え合せると、この機会に取扱っている数体系に依らない射影直線の一般論を展開して置くのが適切だと思われる。実の世界は複素の世界に含まれてしまうので、我々は一度複素射影平面における直線を考えるが、以下の議論は任意の数体系に通用するものである。前に述べたように複素射影直線とは、複素3次元空間 (x, y, z) において、原点を通る平面を射影的に見たものである。簡単のため、これを $z=0$ で与えられているとする。この平面が表現している比の世界は1つのパラメータ $(x:y)$ を持つに過ぎない。一般には、この比に対して分数 x/y を対応させれば、これは一つの複素数と見做せる。ところが唯一つの比 $(1:0)$ のみは複素数としては表現できない。これを ∞ とかくのである。通常、複素数全体を \mathbb{C} と書く。複素射影直線は点集合としては $\mathbb{C} \cup \{\infty\}$ (複素数) であるが、これ

を $P_1(\mathbb{C})$ 上と書き換える。

平面 $z=0$ を線形変換

$$X = ax + by + cz$$

$$Y = a'x + b'y + c'z$$

$$Z = a''x + b''y + c''z$$

による動かすことは任意の射影直線から得られる。

平面 $z=0$ は同値方程式

$$AX + BY + CZ = 0$$

$$A = a'b'' - a''b'$$

$$B = a''b - a'b''$$

$$C = ab' - a'b$$

で表現される。ここで例として $C \neq 0$ とすれば、 z は $-(AX + BY)/C$ と表されるところで、 X と Y との比のみで他の座標間の比は表わされなくなる。したがって $z=0$ 上の点から、等式

$$\frac{X}{Y} = \frac{ax + by}{a'x + b'y} = \frac{a\left(\frac{x}{y}\right) + b}{a'\left(\frac{x}{y}\right) + b'}$$

が得られる。これより比 X/Y の比 x/y による表現が与えられる。逆の変換は、これを x/y について解けばよい。

$$(*) \quad S = \frac{as + e}{cs + d} \quad ad - bc \neq 0$$

形の変換は一次分変換と呼ばれる。これは射影直線から他の射影直線へのパラメータ変換の一般形であることは、上の考察によって理解していただけたと思う。このように変換により、複比

$$\frac{(s_1 - s_3)(s_2 - s_4)}{(s_1 - s_4)(s_2 - s_3)}$$

が不変であることは、計算により容易に確かめられる。

(*) において、 $s = \infty$ に対しては $S = \frac{a}{c}$ と、 $s = -\frac{d}{c}$ に対しては $S = \infty$ と対応させることは言うまでもない。即ち、この射影直線と射影直線は射影変換によって過不足なく対応するのである。 $P_1(\mathbb{C})$ は \mathbb{C} に ∞ を付け加えたものと理解したから、これだけではない ∞ のみ孤立している点に見える。しかし、 \neq 変換

$$S = \frac{1}{s}$$

を対応せよ" 0 と ∞ とは λ 換わり, ∞ の近傍は 0 の近傍の像として理解される。即ち $P_1(\mathbb{C})$ は多様体たのてある。次節で"我々は $P_1(\mathbb{C})$ は単位球'面'であると思つてよいことを見るであらう。

11. 立体射影

実三次元ユークリッド空間 (x, y, z) において (x, y) -平面を対応 $(x, y) \leftrightarrow x + iy$ として複素平面と考える。今、単位球面 $S: x^2 + y^2 + z^2 = 1$ を取り、 $z < 0$ の南極 $(0, 0, -1)$ を取り除いた部分と複素平面とを次のように幾何学的仕方にて一対一に対応させる。

即ち S 上の点 $p = (x, y, z)$ に対して、 z と南極とを結ぶ直線と複素平面との交点 q を p に対応させる。

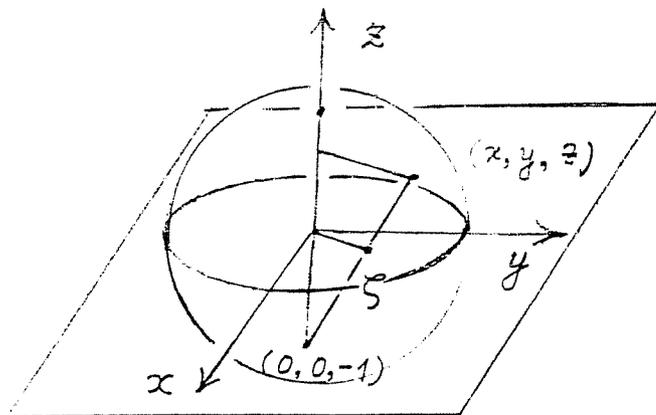


図 59

$$\frac{|S|}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{1}{1 + z}$$

よって

$$S = \frac{x + iy}{1 + z}$$

逆の対応も直ちに得られる。

$$x = \frac{s + \bar{s}}{1 + s\bar{s}} \quad y = \frac{i(\bar{s} - s)}{1 + s\bar{s}} \quad z = \frac{1 - s\bar{s}}{1 + s\bar{s}}$$

もちろん, 南極 $(0, 0, -1)$ に対応しては $s = \infty$ が対応するとする。この対応 $(x, y, z) \leftrightarrow s$ により
 単位球面 S と複素射影直線 $P_1(\mathbb{C})$ とは滑らかに
 1対1対応が成り立っていることが判る。驚くべき
 ことに, この対応は $S, P_1(\mathbb{C})$ 上に自然に決まる角度
 の概念を変えていない。こゝで, このことの証明
 には立ち入らない。今 $P_1(\mathbb{C})$ 上の円を次のように定め
 る。 \mathbb{C} 上の普通の意味の円は円とする。 \mathbb{C} 上の
 任意の直線は $z = \infty$ を補って円とする。こうす
 ると, この概念は一次分変換によって変らぬこと
 が計算によって容易に判る。実際この概念が
 自然であることは, 次の命題によって保証されて
 いる。

命題 上の対応 $S \ni (x, y, z) \leftrightarrow s \in P_1(\mathbb{C})$
 は円を円に写す。

証明) S 上の Γ とは S と交わる平面による S の切口であるから, 平面の方程式

$$ax + by + cz = d$$

と与えらる。 S と交わるための条件は

$$d^2 < a^2 + b^2 + c^2$$

とある。上の方程式の左辺の2倍は $(a-bi)(x+iy) + (a+bi)(x-iy) + 2z$ とあるから S に対応する方程式

$$\bar{\alpha}z + \alpha\bar{z} + c(1-z\bar{z}) = d(1+z\bar{z}) \quad \alpha = a+bi$$

を得らる, 即ち

$$(c+d)z\bar{z} - (\alpha\bar{z} + \bar{\alpha}z) = c-d$$

ニから $c+d \neq 0$ ならば

$$|z-\gamma|^2 = (z-\gamma)(\bar{z}-\bar{\gamma}) = \delta^2$$

$$\Rightarrow z = \frac{\alpha}{c+d} \quad \delta = \frac{\sqrt{a^2+b^2+c^2-d^2}}{|c+d|}$$

これは 中心 γ 半径 δ の円の方程式'である。 $c+d=0$
 ならば 直線の方程式'が得られる。 逆は省略。
 QED

次節で重要なのは、最初の平面が y 軸と
 平行, 即ち $b=0$ の場合である。 この場合
 γ は実数と仮定して、対する界 (\mathbb{C}) 上の円の中
 心は実軸上にある。 直線と仮定する場合は、それは実軸
 と垂直である。

12. ロバチエフスキー平面のホアンカレ模型

この節では ロバチエフスキー平面を複素平面上に上
 半平面として実現しよう。 方法は前節で展開した立体射
 影である。 最初に対称を構成する。 クライン模型
 においては、ロバチエフスキー平面は単位円板であった。
 ここで、この単位円板を空間 (x, y, z) において、
 (x, z) -平面が単位球 $x^2 + y^2 + z^2 < 1$ によって切り取られ
 る円板 ~~$x^2 + y^2$~~ $x^2 + z^2 < 1$ であると考えよう。 さて、
 この円板上の一点 (x, z) を取り、これを通り y 軸に平行
 に直線を引き。 この直線が右半球 $x^2 + y^2 + z^2 = 1, y > 0$
 と交わる点は

$$(x, \sqrt{1-x^2-z^2}, z)$$

である。これに対して、立体射影により対応する複素数は次式で与えられる:

$$\zeta = \frac{x + i\sqrt{1-x^2-z^2}}{1+z}$$

これが (x, z) に対応する \mathbb{C} 上の点なのであるが、明らかに ζ の虚部は正である。逆対応は

$$x = \frac{\zeta + \bar{\zeta}}{1 + \zeta\bar{\zeta}} \quad z = \frac{1 - \zeta\bar{\zeta}}{1 + \zeta\bar{\zeta}}$$

によって与えられる。~~この領域~~ 虚部が正である複素数の作る領域'

$$H := \left\{ \zeta \in \mathbb{C}; \quad \Im(\bar{\zeta} - \zeta) > 0 \right\}$$

は上半平面と呼ばれている。これが円板 ~~$x^2 + y^2 < 1$~~
 $x^2 + z^2 < 1$ と一対一対応が成り立つのであった。

前節で証明したことにより, 次の命題が得られる。

命題 上の対応 $(x, y) \leftrightarrow z$ により, クライ
ン模型での非ユークリッド直線は ~~実~~ 実軸と直
交する円 H に含まれている部分と対応する。

我々は実軸と直交する円 H 側の部分を H にお
ける ~~非~~ 非ユークリッド直線と呼ぶ。簡単作図に
より, 「 H の任意の二点 z_1, z_2 に対して, これらを通る
非ユークリッド直線が唯一つ定まる」ことが判る。
 z_1, z_2 の実部が等しいとき, この非ユークリッド直線は
 z_1, z_2 を通る普通の直線であり, これは実軸と直交する。
そうでない場合は, 求める非ユークリッド直線は中心
を实軸上に持つ円 H であり, 中心 a と半径 r は
連立方程式

$$z_i \bar{z}_i - a(z_i + \bar{z}_i) + a^2 = r^2$$

を $r > 0$ の z を解いて求める。

次に, 非ユークリッド運動群は H 上で $z \mapsto \frac{az+b}{cz+d}$ のように
表現を持つことを述べよう。二行=列の ~~実~~ 行列

$$A = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \quad \begin{array}{l} a, b, c, d \text{ 実} \\ ad - bc = 1 \end{array}$$

が与えられたとき, これに対応して, $P_1(\mathbb{C})$ 上の点変換

$$\tilde{z} = \frac{az + b}{cz + d}$$

が定義できる。これを \tilde{A} と書く: 即ち $\tilde{A}z = \tilde{z}$ 。

\tilde{A} は H を H 自身の上へ射す。実際, 計算により

$$i(\tilde{z} - z) = \frac{i(z - \bar{z})}{|cz + d|^2}$$

が示される。次の命題はこのように変換が H 上の非ユークリッド運動であることを言っている。

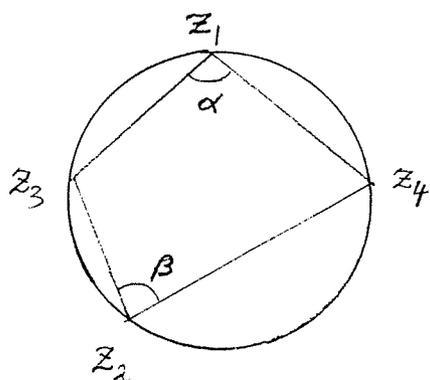
命題 $A \in SL(2, \mathbb{R})$ に対して, クライネ模型 $x^2 + y^2 < 1$ 上の運動 $[\hat{A}]$ とポアンカレ模型 H 上の変換 \tilde{A} は, 上の対応 $(x, y) \longleftrightarrow z$ によって一致する。

13. ホアンカレ模型における距離表現

クライン模型においては、距離は複比の \log とし導入された。これは、ホアンカレ表現において距離の表現はどのような形で与えられるであろうか。既に10節で $P_1(\mathbb{C})$ 上の四点 z_1, z_2, z_3, z_4 に対し、それらの複比

$$D(z_1, z_2, z_3, z_4) = \frac{z_1 - z_3}{z_1 - z_4} \cdot \frac{z_2 - z_4}{z_2 - z_3}$$

が一次分変換で不変であることを見た。我々の二つの議論は、二つの模型の複比の概念が対応 $(z, z) \leftrightarrow z$ によって一致すると言う事実の上には成り立っている。注意して置かねばならないことは、 $P_1(\mathbb{C})$ 上の複比は複素数値であり、任意の四点に対して定義されているのに対して、射影的複比は一直線上にある四点に対してのみ定義されるという点である。このギャップは、しかし、四点 z_1, z_2, z_3, z_4 が $P_1(\mathbb{C})$ の円周上にあるとき $D(z_1, z_2, z_3, z_4)$ が実数値であるという事実によって解消する。このことを見るには、次の図を観察することによって充分であろう。



$$\alpha + \beta = \pi$$

命題 上半平面 H の二点 z_1, z_2 の距離は次式で与えられる

$$d(z_1, z_2) = \log \frac{1+t}{1-t} \quad t := \frac{|z_2 - z_1|}{|z_2 - \bar{z}_1|}.$$

証明) z_1, z_2 を通る非ユークリッド直線は円

$$C(a, \delta) \quad (z - a)(\bar{z} - a) = \delta^2$$

であるとし, $a - \delta, z_1, z_2, a + \delta$ はこの円 $C(a, \delta)$ 上に並んでゐるものとする。我々は次の複比を計算しなければならない:

$$D = \frac{(z_1 - a - \delta)(z_2 - a + \delta)}{(z_1 - a + \delta)(z_2 - a - \delta)}$$

関係式: $z_1 \bar{z}_1 - a(z_1 + \bar{z}_1) = \delta^2 - a^2$ を使うと

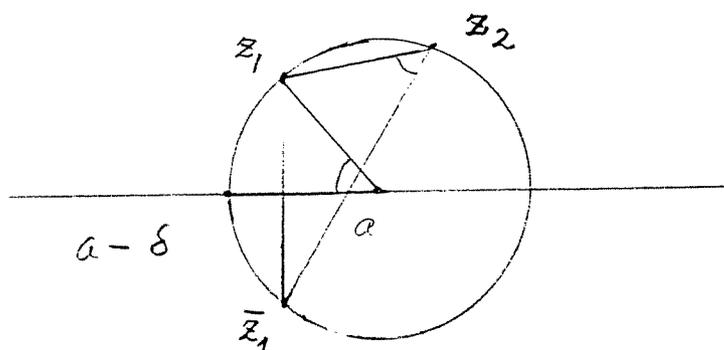
$$\text{分子} = (z_1 - a)(z_2 - \bar{z}_1) + \delta(z_1 - z_2)$$

$$\text{分母} = (z_1 - a)(z_2 - \bar{z}_1) - \delta(z_1 - z_2)$$

が得られる。即ち

$$t = \frac{D-1}{D+1} = \frac{\delta(z_1 - z_2)}{(z_1 - a)(z_2 - \bar{z}_1)}$$

が成り立つ。 $z_1 = z_2$, 図



(= 54)

$$t = \frac{|z_2 - z_1|}{|z_2 - \bar{z}_1|}$$

これが証明すべきことであつた。

系 複素平面上の点 $z = x + iy$ に (x, y) -平面上の点と思ひ, 今点 (x, y) は H 上にある, 即ち $y > 0$ とする。 ds を点 (x, y) とそれから微小に離れた点 $(x + dx, y + dy)$ との距離とすると

$$ds^2 = \frac{dx^2 + dy^2}{y^2}$$

が成立つ。

この表現を見れば“明らかたように, 非ユークリッド”距離は, H の各点の無限小近傍で見れば, 複素平面 \mathbb{C} の通常のユークリッド距離に, x 軸からの距離の逆数が掛けられているのみである。創造の神は讃むべきかな! その業は常に簡明且完全なものである。

系 ホアンカレ模型においては, 非ユークリッド角度は, ユークリッド角度と変らない。

系 上半平面 H における非ユークリッド面積要素は,

$$d\omega := \frac{dx dy}{y^2}$$

によって与えられる。

14. ロバチエフスキー平面の曲率

曲面の曲率(ガウス)は,その上に与えられている距離によるのみ決まる。ここでは,次の定義を採用する。曲面上の或る点における曲率は,その点~~から~~の微小近傍に含まれる面積 S の測地三角形に対して定まる比 $(\alpha + \beta + \gamma - \pi) / S$ として定まる。この定義が微小測地三角形の取方にこの比が依存していないことを前提していることは言うまでもない。また,測地三角形とは三辺が測地線(局所最短線)から成る三角形のことを言う。この定義の妥当性は,この比が半径 r の~~曲面~~球面の場合 $1/r^2$ に等しいことから理解されよう。さて,ホアンカレ模型 H に対して,曲率を計算して見よう。我々の場合,測地三角形とは,実軸と直交する二つの円の弧による二圍を

た H の領域である。以下, このようなるものを単に三角形と呼ぶ。

命題 H 上の任意の三角形の面積を S とし、その三角を α, β, γ とすると、次の等式が成立つ:

$$S = \pi - \alpha - \beta - \gamma$$

従つて H は、至る所曲率が -1 の曲面である。

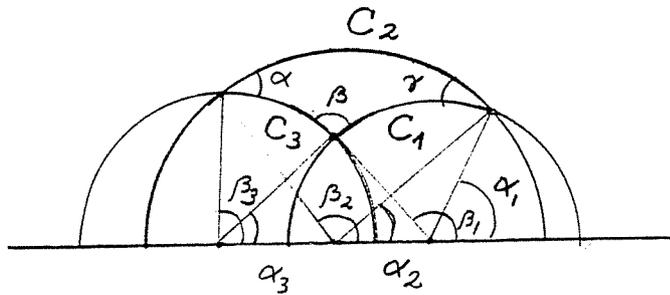
証明) 前節の系に依り H 内の閉領域 D の面積は重積分

$$\iint_D \frac{dx dy}{y^2}$$

に依り、与えられる。先づ y についての積分を実行すれば、この重積分は線積分

$$\int_{\partial D} \frac{dx}{y} \quad \partial D : D \text{ の境界}$$

に帰着する。但し、 ∂D は正の方向(反時計)に向きつけられている。さて、この命題に言う非ユークリッド三角形は下図の如く与えられているとしよう。



各円弧 C_i 上でのパラメータ表示 $x = r_i \cos \varphi$, $y = r_i \sin \varphi$ と与えれば, $dx/y = -d\varphi$ となるから

$$\int_{C_1} \frac{dx}{y} = \beta_1 - \alpha_1$$

$$\int_{C_2} \frac{dx}{y} = \alpha_2 - \beta_2$$

$$\int_{C_3} \frac{dx}{y} = \beta_3 - \alpha_3 .$$

また図より $\alpha = \beta_2 - \beta_3$, $\beta = \pi + \alpha_3 - \beta_1$, $\gamma = \alpha_1 - \alpha_2$

よって等式:

$$\alpha + \beta + \gamma = \pi - \int_{C_1 + C_2 + C_3} \frac{dx}{y} = \pi - S$$

を得る。

QED

15. 若干の補い

上半平面 H の代りに複素^平面 \mathbb{C} の単位円板をホロアンカシ模型として採用することに加えられる。上半平面のパラメータ z とし、単位円板のそれ ζ とすると、両者の変換は

$$\zeta = \frac{z - i}{z + i} \quad z = \frac{i(1 + \zeta)}{1 - \zeta}$$

で与えられる。この変換により z_1, z_2 と ζ_1, ζ_2 がそれぞれ対応するとすれば

$$d(z_1, z_2) = d(\zeta_1, \zeta_2) = \log \frac{1+t}{1-t}$$

$$t = \frac{|z_2 - z_1|}{|z_2 - \bar{z}_1|} = \frac{|\zeta_2 - \zeta_1|}{|1 - \bar{\zeta}_1 \zeta_2|}$$

また、 $\zeta = x + iy$ と置いた時の第1基本形式は

$$ds^2 = \frac{4(dx^2 + dy^2)}{(1 - x^2 - y^2)^2}$$

となる。

命題 半径 δ の非ユークリッド空間の周の長さは

$$\pi(e^{\delta} - e^{-\delta})$$

と与えられる。

また, このホアンカレ円板モデルを使うことにより
三角不等式が証明される

命題. 単位円板 $|z| < 1$ の三点 S_0, S_1, S_2
に対し

$$d(S_1, S_2) \leq d(S_0, S_1) + d(S_0, S_2)$$

が成'立'つ。また等号成'立'つは, 三点が同一非ユークリッド直線の上にある S_0 から S_1 と S_2 の間に
あるとき, かつそのときに限る。

(証明) $S_0 = 0$ とお'く'。また, $\delta_i = d(0, S_i)$ $i = 1, 2$, $\delta = d(S_1, S_2)$ と置'く'。この
とき, 次の不等式が得'ら'れる。

$$\begin{aligned}
 e^{\delta} &= \frac{1+t}{1-t} = \frac{(1+t)^2}{1-t^2} \\
 &= \frac{(|s_2 - s_1| + |1 - \bar{s}_1 s_2|)^2}{|1 - \bar{s}_1 s_2|^2 - |s_2 - s_1|^2} \\
 &\leq \frac{(|s_2| + |s_1| + 1 + |s_1| |s_2|)^2}{(1 - |s_1|^2) \cdot (1 - |s_2|^2)} \\
 &= \frac{1 + |s_1|}{1 - |s_1|} \cdot \frac{1 + |s_2|}{1 - |s_2|} = e^{\delta_1 + \delta_2}
 \end{aligned}$$

$$\therefore \delta \leq \delta_1 + \delta_2$$

*この主張は、上より明らか。

QED

この三角不等式は、我々が今迄の議論で、~~非ユークリッド~~非ユークリッド直線と呼ばれる曲面上の測地線 —— 即ち、直上の二点には、最短線と存在する曲線 —— があることが判ったのである。

他に証明しなかったことは、と言うと、立体射影の

等角性がある。式:

$$x = \frac{s + \bar{s}}{1 + s\bar{s}} \quad y = \frac{i(\bar{s} - s)}{1 + s\bar{s}} \quad z = \frac{1 - s\bar{s}}{1 + s\bar{s}}$$

を思っ“出せ!”

$$dx = \frac{(1 - \bar{s})^2 ds + (1 - s^2) d\bar{s}}{(1 + s\bar{s})^2}$$

$$dy = \frac{i\{(1 + s^2) d\bar{s} - (1 + \bar{s}^2) ds\}}{(1 + s\bar{s})^2}$$

$$dz = \frac{-2\{\bar{s} ds + s d\bar{s}\}}{(1 + s\bar{s})^2}$$

加得られ, 2k (2s) 更:

$$dx^2 + dy^2 + dz^2 = \frac{4 ds d\bar{s}}{(1 + s\bar{s})^2}$$

加得られる。これは等角性^にを示している。

これを^に使えば, Klein 模型における距離の微分表現^に加得られる。

命題 クライルの円板模型 $x^2 + z^2 < 1$
 における ρ 基本形式は.

$$ds^2 = \frac{dx^2 + dz^2 - (x dz - z dx)^2}{(1 - x^2 - z^2)^2}$$

によって与えられる。

この形式の ρ ハルトラー-ミカハの模型に
 与えた距離であった。(彼もクラインと同値な模
 型を1913年時を同じくして発見していた。)

最後に、ロバチエフスキ-空間についてを簡単に触
 れて置く。これは射影空間 $(x:y:z:t)$ にか
 ける領域

$$x^2 + y^2 + z^2 - t^2 < 0$$

のことである。非ユークリッド直線系, 平面は射影
 直線, 平面の領域に含まれる部分である。距離
 は全く同様に複比で導入すればよい。この空間
 での運動は次のようにして与えられる。3次元

$$\xi = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \\ t \end{pmatrix} \text{ に対し, エルミット行列 } M(\xi) = \begin{pmatrix} t-z & x+iy \\ x-iy & t+z \end{pmatrix}$$

を対応させることにより, ムクトル空間の同型を作っておく。今度は, 二行二列の行列

$$A = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \quad ad - bc = 1$$

は複素行列とし

$$\tilde{M} = A \cdot M(\xi) \cdot \overline{A}^t$$

とおく。 \tilde{M} は再びエルミット行列となり, 実 ムクトル

$$\Xi = \begin{pmatrix} X \\ Y \\ Z \\ T \end{pmatrix} \text{ が存在して } \tilde{M} = M(\Xi) \text{ が成り立つ。}$$

即ち, 四行四列の 実 行列 \tilde{A} があって

$$\Xi = \tilde{A} \cdot \xi$$

となる。 \tilde{A} によって決まる射影変換からロバチウスキ空間での運動の一般形である。対応 $A \rightarrow \tilde{A}$ は $SL(2, \mathbb{C})$ から $SO(3, 1)$ への準同型を与え、その核は $\{\pm I\}$ となる。非ユークリッド空間での幾何については各自試みられたい。

本稿の記述は「こころ」とする。最初予定していた曲面論初歩は、話の連続性から見て少し不自然であり、また時間の制約と言うこともあって、割愛せざるを得なかった。ホアンカレ模型を詳述した理由の一つは楕円曲線のモジュライとして上半平面を理解するためであった。この話題については予稿なしに行うことにする。

終りに一言^{ひとこと}。ガウスが非ユークリッド幾何の存在を確信してから、ほぼ80年を経てホアンカレは、リーマン面の、フックス群による上半平面の商としての表現に到達した。それより現在に至るまで100年余りの年月が流れたから、その間、アインシュタインの相対性理論の出現により、非ユークリッド運動群が脚光を浴びたり、最近、物理学の等角場の

理論においてリーマン面が素粒子として登場したり、非ユークリッド幾何の提供してくれ空間は数学また物理学の生々とした対象の活躍の場として、常に、古くまた新しくあり続けている。たとえ我々がいつかもっと高次の幾何学的実在に遭遇することもあるとしても、これから我々の、このように典型的な空間との付合は無限に長く、無限に多様であるに違いない。

本稿の内容は大体、E. Cartan, *Leçons sur la géométrie des espaces de Riemann*, Gautier Villars, 1928 と C. L. Siegel, *Topics in function theory I, II*, Wiley Intersci., 1969-71 に基いて述べた。この主題の微分幾何学的、^と函数論的詳細を知りたい方には、これらの本を讀まれることをすすめる。また、非ユークリッド幾何については、良い邦書がいくつか存在するようである。例之は、「非ユークリッド幾何の世界」(寺坂英孝著, 講談社 1977), この幾何の歴史については 共立出版「数学の歴史」の中の幾何学 I, II (寺坂英孝, 静岡良次) ⁽¹⁹⁸¹⁻¹⁹⁸²⁾ が詳しい。

この場を借りて、小生に前もって色々貴重な御意見も与えて下さった 数理工学(京都大学)の布川昊先生に心から感謝の念を表したい。また、先生はいめ個人的に小生の話を聞いて下さった諸賢の方々にも合せて感謝したい。