

あなたと恋する物理学

電磁気学

Chapter 2 ベクトル解析

$$y_i = \mu$$

2019年6月16日

4 ベクトルの積分定理

4.1 1変数関数の積分

「やっほーあかり！」

「やっほ。今日はだいぶ遅れてたけど、何かあったの？」

「んー、まあないことはなかったけど、大丈夫だよ。私には関係のないことだったし」

「？ まあいいや、じゃあ、今日も始めるかな。今日は積分について考える」

「おお！ 積分！ ついに！」

「まずは1変数の積分を考える。授業でやったようなもの。まずあおい、積分をするには何が必要？」

「え？ ……関数？」

「そう。まず一つ、関数が必要。そしてもう一つ必要なんだけど」

「もう一つ……？」

例えば…… x を積分すれば $x^2/2$ になるとかはわかる。しかし、他に何が必要か？

「もう一つは、積分範囲。この2つがあれば積分ができる」

「え？ ……あ、定積分の話？」

「あ、うん。そのつもりだった。ああ、不定積分だったら確かに積分範囲は明示する必要はないか……でも、不定積分の結果得られる原始関数は何の関数かって言ったら、範囲を値に変える関数だから」

「あー。そっか。積分定数って、積分範囲の端をどこに固定するかってことか……。これからは、関数と積分範囲がわかっている前提で積分を考えていくってこと？」

「そう。高校では1つの変数の関数に対してしか積分を扱わない。だから積分範囲も1次元。これを高次元に変えていく」

「高次元……っていうと」

「曲面や空間上で積分を行う。積分範囲はその曲面や空間領域。そして被積分関数はその上の関数……場だね」

「！！ 場の積分！？ 場を積分するってことか！ そんなことできるの!？」

「できる。1変数の積分を、拡張していく」

私は驚いていた。積分……という、私たち高校生にとっては非常に『難しい』ものだ。それだけで手一杯になる。高校数学では一番難しいところだろう。しかし、ベクトル解析では、そんなものはただの準備に過ぎないのだ。本当は高次元の計算をしたい。その準備段階として、高校数学があるのだ。

「まずは1変数の積分の復習をする。区間 $[a, b]$ 上で関数 $f(x)$ を積分する。定積分だ。それはこう書ける」

$$\int_a^b f(x)dx \quad (4.1)$$

「うん。そうだね。インテグラルと dx を挟む！」

「……えっと、別に挟む必要はないんだよね。インテグラルと dx は」

「えっ、そうなの？」

「先生はいつもそう言ってるけど……実際は挟む必要はない。それは定義を考えればわかる。積分って、面積を計算するものだったよね？ やり方としては同じことをやっていく」

「教科書に載ってる説明か。頑張って読まないとわかんないよねここ」

「そうだね。……まず、積分範囲を分割していく。 $[a_0, a_1], [a_1, a_2], \dots, [a_{n-1}, a_n]$ と、 n 個の区間に分割する。ここで $a = a_0, b = a_n$ としたよ。ここで、 n はとても大きい整数とする」

「 $a_0 < a_1 < \dots < a_n$ ってことだよな？ こう、関数を縦にスライスしていくような……」

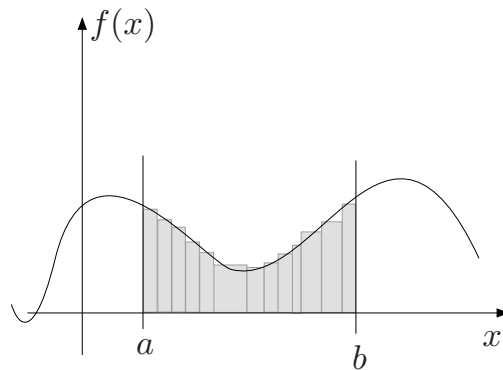


図1 面積を Riemann 和の極限として考える：Riemann 積分

「そう。そのスライスされた部分を長方形として考える。…… k 番目の区間 $[a_{k-1}, a_k]$ の中にある適当な実数 ξ_k を選ぶ。それぞれの区間から 1 つずつ。そうしたら ξ_0, \dots, ξ_n という順番が出てくる。ここまではいい？」

「うん。ここまではついてこれてる。スライスしたほっそい中からひとつ選んでくるんでしょ？」

「そう。そして、今まで定義したものを使って……Riemann 和というものを定義する。定義はこれ」

$$\sum_{k=1}^n f(\xi_k)(a_k - a_{k-1}) \quad (4.2)$$

「解説する。総和記号の右側は $f(\xi_k)$ と $a_k - a_{k-1}$ の積になっている。 $a_k - a_{k-1}$ は区間 $[a_{k-1}, a_k]$ の幅になっている。そして、 $f(\xi_k)$ はグラフ上で考えると、スライスした領域の高さになると考えられる」

「うん！ その積ってことは、スライスした部分の面積を計算してるってことだよな？
そして、それらを全部足す！ そうすると面積になるってわけだ！」

「……まあ確かに、 n が十分大きくて、ある程度適切に分割されていたら Riemann 和を擬似的に面積と考えてもいいかもしれない。でも、Riemann 和はまだ積分じゃない。これを積分にするには、 $n \rightarrow \infty$ の極限を取らないといけない」

「 n って、確か分割数だっけ……？ ってことは、無限に分割していく、ってこと？」

「そうなるね。ただ、分割した時にできる区間の幅すべてが、無限に小さくならないといけない。……数学的にはもっと言葉が必要だけど、大丈夫？」

「んー。気にはなるけど、大丈夫。要はちゃんとスライスして、ってことでしょ？ ……あつ待つて。分割を無限に細かくしていったら、 ξ_k の数が足りなくならない？」

「分割を細かくしていくごとに、 ξ_k をまた取り直す。どんなに細かい分割をしても、それ

に近づいていく値……Riemann 和の極限值を、定積分という」

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n f(\xi_k)(a_k - a_{k-1}) = \int_a^b f(x)dx \quad (4.3)$$

「どんなに細かい分割をしても、近づいていく……分割を細かくしていく方法にはいろいろあるよね？ その、どんな方法に対しても、ある値に近づいていくってこと？」

「そう。区間を半分に区切っていく方法や、3分の1の幅で区切っていく方法……他にもそれが入り混じった方法はあるけれど、どんな方法で分割を細かくしても、結局その値になるもの。それを定積分と呼ぶ」

「うーん……それって、積分が存在しない時もある？ 分割方法によって違っちゃう、みたいな……」

「ある。でも物理ではきつと使わない。……それで、この $a_k - a_{k-1}$ を見て欲しいんだけど」「ん？」

「これって、 x の切り取る長さ…… Δx と書いても支障は無いよね？」

「……あつ、それって dx と対応させようとしてる！？ 確かに！ $f(\xi_k)$ かける Δx !
　　というか Δx_k ! あ、そっか！ $f(x)dx$ って、 $f(x)$ と dx の掛け算なんだ！ だったら
　　順番を入れ替えても問題は無いね！」

4.2 1 変数ベクトル関数の積分

「じゃあこれをまず……ベクトル関数に拡張する。と言ってもそれほど変わったことはしない。要は、Riemann 和の極限として考えればいいんだから」

「えっと……1 変数で、 $\mathbf{F}(t)$ ってやればいいのか？ じゃあ……こう？」

$$\int_a^b \mathbf{F}(t)dt = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n \mathbf{F}(\tau_k)\Delta t_k \quad (4.4)$$

「ん、そんな感じ。 $[a, b]$ を $[a_0, a_1], [a_1, a_2], \dots, [a_{n-1}, a_n]$ に分割して、それぞれの中から τ_k を取り出す。 $\Delta t_k = a_k - a_{k-1}$ として、確かに Riemann 和になっている」

「合ってる？ よかった！ ……でも、これって計算できるの？」

「できる。……積分を和の拡張と考えれば、ベクトル同士の和で考えることができる」

「あつ！ そっか！ それぞれの成分の和で考えればいいのか！」

$$\int_a^b \mathbf{F}(t) dt = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n \mathbf{F}(\tau_k) \Delta t_k \quad (4.5)$$

$$= \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n \begin{pmatrix} F_x(\tau_k) \\ F_y(\tau_k) \\ F_z(\tau_k) \end{pmatrix} \Delta t_k \quad (4.6)$$

$$= \begin{pmatrix} \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n F_x(\tau_k) \Delta t_k \\ \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n F_y(\tau_k) \Delta t_k \\ \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^n F_z(\tau_k) \Delta t_k \end{pmatrix} \quad (4.7)$$

「成分の中に全部入れこんじゃったけど、いいの？」

「いい。それぞれの積分がちゃんと定まっていれば。結局、それぞれの成分を積分すればいい」

$$\int_a^b \mathbf{F}(t) dt = \begin{pmatrix} \int_a^b F_x(t) dt \\ \int_a^b F_y(t) dt \\ \int_a^b F_z(t) dt \end{pmatrix} \quad (4.8)$$

「おおおお！ そっか！ 積分は和の拡張！ 積分は和の拡張！ そう考えればなんでも積分できそうな気がしてきた！」

「……積分の計算ができるか、という意味ではそれぞれの成分が計算できないと無理。でもこれで計算ができる」

「いいねー……ん？ ちょっと待って。これ、速さ……いや、速度を積分したら……変位になる？」

「ん……なるよ。どうかした？」

「あーっ！ あーっ！！ そうだこれだ！ いやさ、力学やったとき、速さを積分して変位にしてたじゃん！ ほら、微分の積分は元の関数！」

「微積分の基本定理、ね。確かに、速度は変位の微分だから、ベクトルの微分と組み合わ

せて、変位を考えることはできる」

$$\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(0) = \begin{pmatrix} x(t) - x(0) \\ y(t) - y(0) \\ z(t) - z(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \int_0^t v_x(t') dt' \\ \int_0^t v_y(t') dt' \\ \int_0^t v_z(t') dt' \end{pmatrix} = \int_0^t \begin{pmatrix} v_x(t') \\ v_y(t') \\ v_z(t') \end{pmatrix} dt' = \int_0^t \mathbf{v}(t') dt' \quad (4.9)$$

「ああーっ！　そういうことか！　速度を微小時間で足し合わせていったら変位になる！
そういうことだったんだ！」

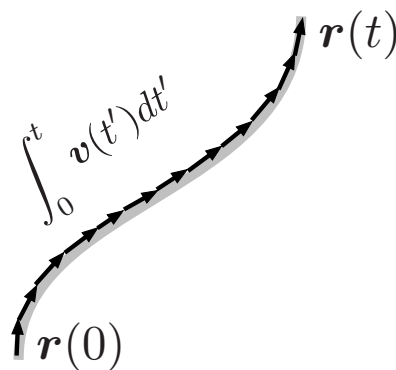


図2 変位は速度を積分すれば求めることができる。

「……あおいの言ってる『そういうこと』ってのが何かわからないけど、まあ、そういうこと」

4.3 線積分

「さっきのは単に t でパラメータづけされたベクトル関数について積分を行ってきた。これから、その範囲を拡大していく」

「範囲って……積分範囲？　そういえば、積分範囲を曲面とか、空間領域にするって言うてた！」

「そう。さっきまでは $[a, b]$ という 1次元の区切られた範囲についてだけ考えていた。これからはその範囲を拡張していく。まずは、空間の中の曲線の上で積分することを考える」

「……？　どういうこと？」

「『曲線に沿って積分する』ということ。……曲線を媒介変数表示すると、 t のベクトル関数 $\mathbf{r}(t)$ で表すことができたよね」

「うん……その軌跡の上で積分するってこと？　そんなことできるの？」

「できる。……要は、パラメーター t の積分にしてしまえばいい。あおい、微小時間 dt の間に、 $\mathbf{r}(t)$ はどのくらい変化する？」

「えっ？ えっと、速さと dt の積だから…… $\frac{d\mathbf{r}}{dt}dt$ ？」

「その通り。じゃあ、 dt だけ時間が経った時の $\mathbf{r}(t)$ が進んだ長さは？」

「長さ……ってことは絶対値をつければいいんだよね？ 速度ベクトルに絶対値をつけたものに、 dt をかけたもの！」

「そう。というわけで、曲線 $\mathbf{r}(t)$ 上で定義された関数 $f(\mathbf{r}(t))$ ……その積分をこう考える」

$$\int_a^b f(\mathbf{r}(t)) \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt}(t) \right| dt \quad (4.10)$$

「今回、曲線のパラメーターは $[a, b]$ にした。こうして、曲線の上の積分ができた。この積分を線積分という」

「……？ なんでこうしたの？ 確かに、スカラー関数を積分した結果スカラーになるけど……」

「なんで、って言うのは？」

「いや、この $|d\mathbf{r}/dt|$ のところって必要なのかな。 $f(\mathbf{r}(t))$ だけを積分すれば……こうしても、スカラーの積分になるでしょ？」

$$\int_a^b f(\mathbf{r}(t)) dt \quad (4.11)$$

「まあ確かに。ただ、これは線積分とは言わない」

「ん……じゃあ、この $|d\mathbf{r}/dt|$ には何か意味があるの？」

「ある。……この dt だけど、別にパラメーターを t にしなくてもいいんだ。同じ曲線を表すことができれば、どうでもいい。例えば円を表す時、パラメーターを θ として、 $0 \leq \theta < 2\pi$ で考えるのが普通で自然。でも、こうすることもできる。 $t = 2\theta$ として、 $0 \leq t < \pi$ で考えたり。そうした場合、あおいの考えたやり方では違う結果が得られることになる。例えば、 $f(\mathbf{r}) = |\mathbf{r}|^2$ だったら、」

$$\int_0^{2\pi} f(\mathbf{r}(\theta))d\theta = \int_0^{2\pi} |\cos^2 \theta + \sin^2 \theta|d\theta = 2\pi \quad (4.12)$$

$$\int_0^\pi f(\mathbf{r}(t))dt = \int_0^\pi |\cos^2(t/2) + \sin^2(t/2)|dt = \pi \quad (4.13)$$

「あ、そっか $dt = 2d\theta$ だから、ちょうど2倍違うのか……あ、そっか、曲線のパラメーターのつけ方によって変わっちゃいけないんだ！ だから $|d\mathbf{r}/dt|$ をつけてるんだね！」

「そう。これをつければ、」

$$\int_0^\pi f(\mathbf{r}(t)) \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt = \int_0^{2\pi} f(\mathbf{r}(t(\theta))) \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| \frac{dt}{d\theta} d\theta = \int_0^{2\pi} f(\mathbf{r}(\theta)) \left| \frac{d\mathbf{r}}{d\theta} \right| d\theta \quad (4.14)$$

「このように、変数によらない形になる。もっと言うなら、こうできる」

$$\int_C f(\mathbf{r}) |d\mathbf{r}| \quad (4.15)$$

「おおー！ ……絶対値になってるけど、約分できるの？」

「今回は $dt/d\theta$ が正だから大丈夫。負だったら絶対値をつけるときにマイナスが出てくる。けれどそのマイナスは積分範囲の上下を入れ替えて、結局増加する方向にパラメータづけをすることになる。だから大丈夫」

「ふうん……ん？ ちょっと待ってあかり。 $f = 1$ の時ってじゃあ……曲線の長さ？」

「ああ、その通りになる。この時は……こうなる」

$$\int_a^b \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt = \int_a^b \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} dt \quad (4.16)$$

「あっ！？ 待ってこれどこかで見たことある！ ……ああっ！ 教科書！ 曲線の長さとしてこう書いてある！」

$$L = \int_a^b \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2} dt \quad (4.17)$$

「2次元の曲線だね。 $|d\mathbf{r}| = \sqrt{dx^2 + dy^2}$ と考えることもできる。これには微小線素という名前がついている」

4.4 面積分

「じゃあ、次は面で積分することを考える。……これは単純に考えることは難しい。さっきの Riemann 和から変える必要がある。2変数ベクトル関数 $\mathbf{r}(u, v)$ で表される曲面で微小面積を考える必要がある」

「あー。幅じゃなくて、面積にしないとイケないんでしょ？ だったら……こう？

$f(x, y)$ として」

$$\sum_{k,l}^{m,n} f(u'_k, v'_l) (u_k - u_{k-1})(v_l - v_{l-1}) \quad (4.18)$$

「 k や l って添字で面をこう、メッシュのように区切る。 m 分割と n 分割として…… Riemann 和はこうなるのかな？」

「……大枠はあってる。ただ、それって区切った面積を $(u_k - u_{k-1})(v_l - v_{l-1})$ とできないといけない。一般的な曲面を考えるには、少しばかり考える必要がある」

「あー……そっか。これ、『長方形で区切る』として考えてるんだ。普通の曲面って、パラメーターづけが直交しているとは限らないんだ。……じゃあ、どうするの？」

「微小な面積素で考える。微小なら u 方向と v 方向に沿う接ベクトルの作る平行四辺形の面積と考えられる。パラメーターをその幅だけ動かすことを考えると、曲面上のベクトルはそれぞれ u 方向と v 方向でこう変化するよね」

$$\mathbf{r}(u_k, v'_k) - \mathbf{r}(u_{k-1}, v'_k) \quad (4.19)$$

$$\mathbf{r}(u'_k, v_k) - \mathbf{r}(u'_k, v_{k-1}) \quad (4.20)$$

「ん……確かに。こう、曲面を区切った格子の……端と端をつなぐベクトルになるわけだ」

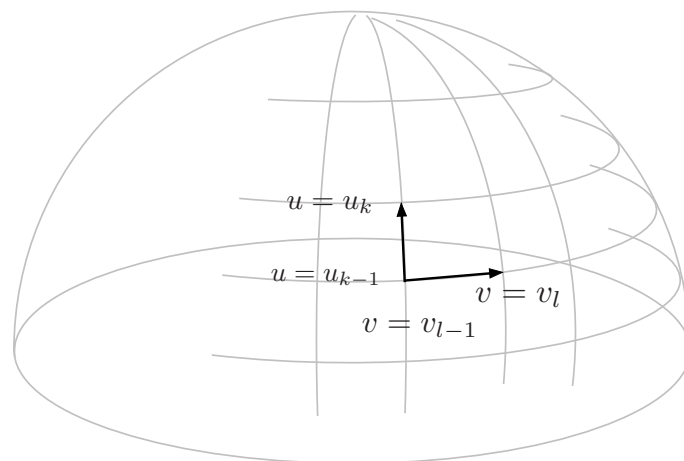


図3 曲面を2つのパラメーターで表した時の微小面積について

「そう。問題は、この2つのベクトルが作る面積。……あおい、この2つのベクトルの張る平行四辺形の面積は？」

「え？ そんなのわか……あ。ああーっ！ ここで使うの！？ 外積を！」

「そう。2つのベクトルの張る平行四辺形の面積は、外積の絶対値で書ける。だから、リーマン和はこうなる」

$$\sum_{k,l}^{m,n} f(u'_k, v'_k) |(\mathbf{r}(u_k, v'_k) - \mathbf{r}(u_{k-1}, v'_k)) \times (\mathbf{r}(u'_k, v_k) - \mathbf{r}(u'_k, v_{k-1}))| \quad (4.21)$$

「……長いね」

「ここで、ベクトルでも近似を使う。微分を少し近似して、」

$$\sum_{k,l}^{m,n} f(u'_k, v'_k) \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u}(u'_k, v'_k) \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}(u'_k, v'_k) \right| (u_k - u_{k-1})(v_l - v_{l-1}) \quad (4.22)$$

「ちょっと、全然短くなった感じがしないんだけど」

「そう？ 確かに、変数を露わに書いているからね。さっきと同じように、 k と l を無限大に飛ばして、 $u_k - u_{k-1}$ を du に $v_k - v_{k-1}$ を dv にすれば、面積分の出来上がり」

$$\lim_{m,n \rightarrow \infty} \sum_{k,l}^{m,n} f(u'_k, v'_k) \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u}(u'_k, v'_k) \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}(u'_k, v'_k) \right| (u_k - u_{k-1})(v_l - v_{l-1}) \quad (4.23)$$

$$= \int_S f(u, v) \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u}(u, v) \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}(u, v) \right| dudv \quad (4.24)$$

「……えーっ。信用できない。なんかすごく余計なことをしている気がする。変数変換に必要なのかもしれないけど…… $|d\mathbf{r} \times d\mathbf{r}|$ って書いても、よく分からないし。あつ、方向が違うのか……」

「変数変換は少し大変だね。でも $f = 1$ となる関数を面積分してみるといいよ。そうだね…… $\mathbf{r} = (r \cos \theta, r \sin \theta, 0)$ で、 $0 \leq r \leq R$, $0 \leq \theta \leq 2\pi$ で積分してみて」

「その範囲って、円だよな？ これが円の面積になるってこと？ ……ちょっとやってみる。まず、それぞれの偏微分をとって、外積を計算する」

$$\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial r} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \theta} = \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -r \sin \theta \\ r \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ r \end{pmatrix} \quad (4.25)$$

「で、その大きさだから、 r になるのか。えっと……じゃあ積分していくね。これは r は r で、 θ は θ で積分していけばいいのかな。えっと」

$$\int_0^R \int_0^{2\pi} r dr d\theta = \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^R r dr = 2\pi \times \frac{R^2}{2} = \pi R^2 \quad (4.26)$$

「んあつ！ 円の面積だ！」

「そう。 $f = 1$ としたら、その領域 S の面積が出てくる。線積分の時と同様にね。このように、線積分や面積分の計算はその長さや面積に関数で『重み付け』をして行って、それを足すという演算になる。Riemann 和を取り扱ってね。さっきやらなかったけど、線積分の時も Riemann 和のことを考えるとすんなり定義できる」

4.5 ベクトル関数の線積分・面積分

「じゃあ次は体積の積分！？ 体積積分?!」

「それもあるけど、スカラー 3 重積を使って Riemann 和を考えれば自然に定義できる。……次は、ベクトル場を積分することを考えるよ」

「おお! ベクトル場か! ん……でもさっきやらなかった?」

「あれはただ単にベクトルを足しただけ。パラメーターの範囲は考えているけど、図形的な領域を考えているわけじゃない。今回考えるのは、ベクトル関数の線積分と、面積分」

「線積分と……って、今と同じようなことをすればいいの? それだったら、被積分関数を置き換えるだけでいいのかな」

「いや、少し変える。こうする」

$$\int_C \mathbf{F}(\mathbf{r}(t)) \cdot \frac{d\mathbf{r}}{dt} dt \quad (4.27)$$

$$\int_S \mathbf{F}(\mathbf{r}(u, v)) \cdot \left(\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u}(u, v) \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}(u, v) \right) du dv \quad (4.28)$$

「あ、さっきまで考えてたのと少し違う……絶対値じゃなくて内積にするんだ。……ん?

それじゃあ、線積分や面積分での結果はスカラー?」

「そうだね。なぜ内積を取るかというと、『そのベクトル関数が、その図形とどんな関係になっているのか』という性質が現れるから。曲線だと『曲線とどのくらい同じ方向を向いているか』になるし、曲面だと『その曲面をどのくらい貫くか』という量を積分してる」

「あ、そっか。曲線の接ベクトルとの内積って、ベクトルがその点で『どのくらい曲線に沿ってるか』って量だし。曲面は……面積素がベクトルになるから……えっと、接ベクトルと、接ベクトルの外積……ああ! 曲面に垂直なベクトルになるんだ! そっか!

『どのくらい曲面に垂直か』……ふむ。その情報は嬉しいね!」

「実際の計算はどうするか大丈夫?」

「ん? ……ああ、えーっと。微分して、それとベクトル場の内積をとって、積分する! であってる?」

「合ってるけど、成分表示した方がわかりやすいかもしれない。線積分の成分表示をすると、こうなる」

$$\int_a^b \left(F_x \frac{dx}{dt} + F_y \frac{dy}{dt} + F_z \frac{dz}{dt} \right) dt \quad (4.29)$$

「そうだね……あー、面積分の方は結構面倒になるね……。まあ、計算はできるはずだし、いいか!」

4.6 グリーンの定理

「面積分を考える時に、積分変数が2つ出てくる。あおいはさっき計算できたけど、数学的には重積分つてももの考える必要がある。……定義は Riemann 和の極限なんだけどね」

$$\int_S f(x, y) dx dy = \lim_{m, n \rightarrow \infty} \sum_{k, l}^{m, n} f(x'_k, y'_l) (x_k - x_{k-1}) (y_l - y_{l-1}) \quad (4.30)$$

「あれ？ さっきこれ否定されたやつじゃない？ 変数は変えてるけど」

「面積分としては否定した。けれど、重積分としては正しい。さっきのあおいの計算は x の積分をして、 y の積分をしていた。これをちゃんと書くとこうなる」

$$\lim_{m, n \rightarrow \infty} \sum_{k, l}^{m, n} f(x'_k, y'_l) (x_k - x_{k-1}) (y_l - y_{l-1}) = \lim_{l \rightarrow \infty} \sum_l^n \int_{x_i}^{x_f} f(x, y'_l) dx (y_l - y_{l-1}) \quad (4.31)$$

$$= \int_{y_i}^{y_f} \left(\int_{x_i}^{x_f} f(x, y) dx \right) dy \quad (4.32)$$

「中身の積分をして、外側の積分をするんだ。うん。そのつもりだったけど、Riemann 和を考えてもいいけるんだ。へえ」

「まあ、すごくざっくりとした議論だけどね……さて、ここで考えて欲しいのは x_i と x_f は、 y の関数であるということ」

「え？ ……あ、そっか。S の縁のところ関数になってるのか。うん。確かにそうだ。 x の積分範囲は y に依存してるのか」

「そう。こんな図のような積分範囲だったらそのまま、 y を固定して切り取った直線での左から右までを積分すればいい。さて、ここからが本題。 $f(x, y)$ じゃなく、偏微分 $\frac{\partial f}{\partial x}(x, y)$ を重積分したらどうなる？」

「？ そのまま積分すればいいんでしょ？ そしたら……あ！ 偏微分が消えるんだ！」

$$\int_{y_i}^{y_f} \left(\int_{x_i(y)}^{x_f(y)} \frac{\partial f}{\partial x}(x, y) dx \right) dy = \int_{y_i}^{y_f} (f(x_f(y), y) - f(x_i(y), y)) dy \quad (4.33)$$

「そう。ここで、『周回積分』というものを考える」

「え？ なにそれ」

「今考えてる積分は、こういう道筋をたどっているよね。まず y_i から y_f まで、範囲の右側を駆け上がる。そして、 y_f まで行ったら左側を通過して、 y_i まで下がっていく。第2項だね。……だから、この積分は、この周囲の線 C での積分として考えられる」

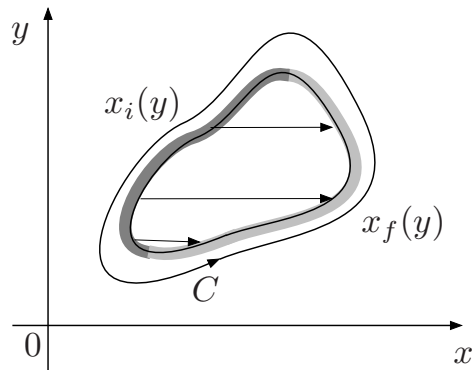


図4 反時計回りの経路 C での周回積分として考える

「……え？ なんでそうする必要がるの？」

「端的に言うと、使うから」

「……わかった。えっと、積分範囲が足し合わさってるんだよね？ 一周ぐるっと」

「そう。こう書ける。インテグラルの O はぐるっと一周するという意味。周回積分を表す」

$$\int_{y_i}^{y_f} \left(\int_{x_i(y)}^{x_f(y)} \frac{\partial f}{\partial x}(x, y) dx \right) dy = \oint_C f(x(y), y) dy \quad (4.34)$$

「おっと、ここではもう x は y を定めれば決まってしまうことに注意してね」

「めちゃくちゃ簡単になった！ じゃあ、 y で偏微分したら x 積分の周回積分が出てくるとか？」

「うーん……少し違う。やってみればわかるけど、ここまでは同じ」

$$\int_{x_i}^{x_f} \left(\int_{y_i(x)}^{y_f(x)} \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dy \right) dx = \int_{x_i}^{x_f} (f(x, y_i(x)) - f(x, y_f(x))) dx \quad (4.35)$$

「うん。あとはこれを周回積分の形にすればいいんでしょ？」

「そう。確かにそうだけど、向きを見て。さっきとは少し違うよね？」

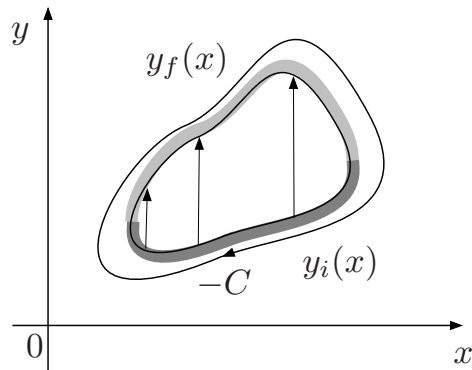


図5 時計回りの経路 $-C$ での周回積分として考える

「……あ、本当だ。 x が小さいの軌道が逆向きになってる！ じゃあ、マイナスがつくってこと！？」

「そう。こうなる」

$$\int_{x_i}^{x_f} \left(\int_{y_i(x)}^{y_f(x)} \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dy \right) dx = - \oint_C f(x, y(x)) dx \quad (4.36)$$

「へえ……ねえ、この x 積分と y の順序って入れ替えれる？ こう、積分範囲をいい感じにやってさ」

「うん。『いい感じ』にやればいける。だから、今までの計算結果はこう書くことができるね」

$$\int_S \left(\frac{\partial f}{\partial x} - \frac{\partial g}{\partial y} \right) dx dy = \oint_C f dy + g dx \quad (4.37)$$

「これをグリーンの定理という。多変数関数において、大事な定理になるよ」

「へえ！ 名前がついてるんだ！」