第1章 荷重の分布の表現

(1) 3種類の荷重



用する。図1-1は長さℓの単純梁であり、単純梁を材軸線が代表する。荷 重は材軸線の各点に分布するから、材軸線に沿って設定された座標xを独 立変数とする関数で、荷重を表現するのが自然である。材軸線の各点の 荷重の状態は1つである。材軸線に沿って座標xを設定し、左端x=0、右 端x=ℓとする。点x=aから点x=bまでに大きさWの等分布荷重が作用し、 点x=cに集中荷重Pが作用し、点x=dに集中モーメントMが作用している。

分布荷重Wは単位がN/mであり、構造力学では図1-1に示すように平行な 多くの細い矢印で表される。集中荷重Pは単位がNであり、太い矢印で表 され、集中モーメントMは単位がNmであり、太い弧矢印で表される。荷重 を関数で表す場合、図1-1の単純梁は2つの支点の間が考察対象であるか ら、区間0≦x≦ℓが定義域である。荷重を関数で表すのが自然ではあるが、 種類の異なる荷重が作用するから、単一の関数で表すことはできない。 種類の異なる荷重を成分に分けて別々の関数として表示し、荷重として の共通の性質を考察する必要がある。

(2) 分布荷重

[例]

図1-1の分布荷重の例として図1-2の上段のような直方体ABCDの塊によ



図1-2 全景眺望による直方体の塊

る荷重を想定する。路面EFに沿って座標xを設定する。議論を単純にする ために、路面幅と直方体の塊の幅を同じにし、路面に沿って座標x=aの 点Aから座標x=bの点Bまでを直方体の長さとする。直方体の重量W(b-a) が路面に荷重として作用する。

[成分表示]

区間0 \leq x<aや区間a<x<bや区間b<x \leq eにおいて分布荷重を連続関数 で表すことができるが、点x=aにおいては関数値が急増し、点x=bにお いては関数値が急減しており、普通の関数で表すことはできない。分布 荷重fo(x)を式1·1、式1·2の左連続成分fh(x)と式1·3、式1·4、式1·5の段差 成分fa(x)に分けて表すことにする。

$f_{h}(x) = 0$	$(0 \leq x \leq a, b < x \leq \ell)$	$1 \cdot 1$
$f_h(x) = W$	$(a < x \leq b)$	$1 \cdot 2$
$f_{d}(x) = 0$	$(0 \leq x < a, a < x < b, b < x \leq \ell)$	$1 \cdot 3$
$f_{d}(x) = W$	(x=a)	1•4

 $f_a(x) = -W$ (x=b) 1.5 関数f_h(x)と関数f_a(x)の定義域は区間0 $\leq x \leq \ell$ である。左連続成分f_h(x) と段差成分f_a(x)の単位はN/mで同じである。左連続成分f_h(x)は図1-2の 中段のように図示され、段差成分f_a(x)は図1-2の下段のように図示され る。点x=bにおいては段差成分f_a(x)の負の数値によって急減を表現して いる。分布荷重f_o(x)は左連続成分f_h(x)と段差成分f_a(x)を組にしたもの であり、式1.6のように点、で区切り、括弧{}で包んで数ベクトルと同じ 形式で表すことが考えられる。

 $f_{0}(x) = \{f_{h}(x), f_{d}(x)\}$

ベクトルと同じ形式で表すのであれば、数値1と記号 **√**を基底ベクトルとして式1・7のように表すことが考えられる。

 $f_{0}(x) = f_{h}(x) + f_{d}(x)$ 1.7 記号 \int を段差単位と呼ぶ。図1-2の中段の関数 $f_{h}(x)$ が点x = a付近で急増 して段差になる状況を図案化し、増加の方向を矢印によって示して、記 号 \int を作成した。頭文字の「ダ」や「d」などを段差単位の記号として用 いても良いが、この本は \int を採用する。左連続成分 $f_{h}(x)$ と段差成分 $f_{d}(x)$ は単位がN/mで同じであるが、性質の異なる量であり、別の成分とし て表示される。

[一義的に決まらない点]

分布荷重f₀(x)を式1·6や式1·7のように表すのは、関数f₀(x)の従属変数を一義的に決定するするためである。普通の関数f₂(x)で分布荷重を表そうとすれば、区間0 \leq x<a、区間a<x<b、区間b<x \leq *l*については、式1·8、式1·9のように表すことができるが、点x=aと点x=bにおいて関数値が不連続になるから、関数値f₂(a)、f₂(b)を一義的に決めることができない。関数は点x=aと点x=bにおいて段差になっている。

$f_{z}(x) = 0$	$(0 \leq x < a, b < x \leq \ell)$	1.8
$f_{z}(x) = W$	(a < x < b)	1•9

 $f_z(a) = 0, f_z(b) = \mathbb{W} \ge \mathbb{L} \subset \mathfrak{E}, f_z(a) = \mathbb{W}, f_z(b) = 0 \ge \mathbb{L} \subset \mathfrak{E}, f_z(a) = \frac{\mathbb{W}}{2},$

 $f_{z}(b) = \frac{W}{2}$ としても、点x=aと点x=bを関数の定義域外としても分布荷重 の段差の状況を適切に表現することはできない。従来の構造力学の教科 書¹⁾においては図1-2の上段の直方体の分布荷重が式1·8と式1·9の関数で 表現され、点x=aと点x=bの状況について言及を避けている。材軸線の 各点の荷重の状態は1つであるから、独立変数の各値に対して従属変数 の値を一義的に決める必要がある。式1·8と式1·9の関数値f_z(a)、f_z(b) を一義的に決めることができないとすれば、式1·6や式1·7のように関数 の組で分布荷重f₀(x)を表示することによって、従属変数の値を一義的に 決め、点x=aと点x=bの状況を十分に説明しなければならない。式1·3、 式1·4、式1·5の段差成分f₄(x)は点x=aにおける急増や点x=bにける急減 を表すための成分である。

[詳細凝視]

図1-2を見ながら近付いて、部分EFを拡大して詳細に見ると、図1-3の



図1-3 詳細凝視による直方体の塊

上半のようになる。直方体の塊ABCDが変形してGHIJKLCDとなり、路面は 直線EFが変形して曲線EHIJKFになり、曲線HIJKを介して直方体の塊の重 量W(b-a)が路面に伝達されている。伝達される荷重F₀(x)の概形は図1-3

- 3 -

の下半のように図示される。関数F₀(x)の単位はN/mであり、関数f₀(x)の 単位と同じである。点Aの付近が複雑に変形し、曲線HIの部分で滑らかに 分布荷重F₀(x)が0からWまで増加する。図1-3においては長さHPが長さPQ より長いので、長い方の長さHPを μ とし、長さPRが μ になる点Rをとり、 直線HQの代わりに直線HRを考える。区間a- μ ≤x≤a+ μ が直線HRを表すか ら、図1-3の下半に図示するように区間a- μ ≤x≤a+ μ において分布荷重 F₀(x)が0からWまで増加し、式1·10、式1·11が成り立つ。

 $f_{h}(a) = F_{0}(a-\mu)$

 $f_{d}(a) = F_{0}(a+\mu) - F_{0}(a-\mu)$

1•11

1.10

点Bの付近においても点Aの付近と同じように、分布荷重F₀(x)がWから0ま で減少する。直方体や路面の材質が均一であれば、点Bの付近においても 長さ μ を考えて良い。直線IJの部分は等分布荷重であるが、直線IJの代 わりに直線MNを考え、関数F₀(x)を式1·12で表す。

 F₀(x) = W
 (a+µ≤x≤b-µ)
 1·12

 直方体の塊の全重量は区間a-µ≤x≤b+µで伝達され、分布荷重F₀(x)の
 合力W(b-a)に一致するから、式1·13が成り立つ。

 $\int_{a-\mu}^{b+\mu} F_{0}(x) dx = \int_{a+0}^{b} f_{h}(x) dx = W(b-a)$ 1.13

式1・13の中辺は式1・14の広義積分を意味している。

 $\int_{a+0}^{b} f_{h}(x) dx = \lim_{\varepsilon \to 0} \int_{a+\varepsilon}^{b} f_{h}(x) dx \qquad 1.14$

分布荷重の左連続成分f_h(x)は点x=aにおいて右側積分不能であり、広義 積分を用いなければならない。正の数 ϵ とすると点x=a+ ϵ は積分可能で あり、式1·14の右辺は収束する。分布荷重の左連続成分f_h(x)は点x=bに おいて左側積分可能である。関数F₀(x)は区間a- $\mu \leq x \leq b+\mu$ で連続であ り、積分可能である。

[同等な凝視関数]

図1-3の上半で路面と直方体の剛性が変わると曲線HIJKも変化する。I Sが直方体の変形量、QIが路面の変形量、QSが合計の変形量である。直方 体の剛性が大きく、路面の剛性が小さければ、ISが小さく、QIが大きい。 逆に、直方体の剛性が小さく、路面の剛性が大きければ、ISが大きく、 QIが小さい。両者が共に大きければ、QSは小さく、逆に、両者が共に小 さければ、QSは大きい。曲線HIJKが異なれば関数Fo(x)も異なり、関数 fo(x)が同じでも関数Fo(x)は異なる。関数fo(x)と関数Fo(x)の対応は1対 多である。異なる関数Fo(x)が同一の関数fo(x)と対応するとき、異なる 関数Fo(x)は互いに同等であると考える。

[全景眺望]

図1-3を見ながら遠ざかると、9点G、H、I、M、A、S、P、Q、Rがだんだん重なっ て区別がつかなくなり、図1-2の上段の点Aのように見えてくる。図1-2は 広い範囲を遠くから眺めており、全景眺望の状態である。図1-3は各部を 詳細に観察しており、詳細凝視の状態である。全景眺望と詳細凝視の違 いを視点と呼び、2つの視点を操作することを視点移動と呼ぶ。分布荷 重は関数f。(x)と関数F。(x)の対によって理解されるから、複視点関数と 呼び、関数f。(x)を眺望関数、関数F。(x)を凝視関数と呼ぶ。視点移動に より「図1-2の点x=a」と「図1-3の区間a- $\mu \le x \le a + \mu$ 」が対応するから、 図1-2の点x=aを有域点と呼び、図1-3の区間a- $\mu \le x \le a + \mu$ を点域と呼び、 長さ μ を点半径と呼ぶ。点半径 μ は非常に小さい正の数である。点半径 μ は凝視関数F。(x)に付属しており、多くの同等な関数F。(x)ごとに異なる 点半径 μ が存在する。図1-2の点x=bも有域点である。直方体や路面の 材質が均一であれば、図1-2の点x=bにおける点半径も点x=aと同じ μ である。有域点でない点を通常点と呼ぶ。

[定義域]

図1-1において部分載荷等分布荷重の端点 $x=a \ge x=b$ が有域点であるが、 集中荷重の作用点x=cや集中モーメントの作用点x=dも有域点である。 点 $x=0 \ge x=\ell$ は支承であり、反力として上向きの集中力が発生する。反 力の作用点 $x=0 \ge x=\ell$ も有域点である。有域点x=0の点半径 α として点 域- $\alpha \le x \le t$ - $\alpha \ge x \le \ell$ も有域点である。有域点x=0の点半径 α として点 考えると、凝視関数Fo(x)の定義域は区間- $\alpha \le x \le \ell + \beta$ であり、眺望関数 fo(x)の定義域の区間0 $\le x \le \ell \ge \lambda$ 応する。図1-4に模式化した丸木橋を示 す。丸木が両岸に支えられ、丸木橋と人の重さを両岸に伝えている。丸

- 5 -

木は図1-5のようにちょうど川幅でなく図1-4のように川幅より少し長い。



丸木橋は丸木の太さ程度の長さが岸と重なっていないと、丸木橋と人の 重さを両岸に伝えられない。左岸が丸木と長さ2 α だけ重なり、右岸が 丸木と長さ2 β だけ重なっている。図1-4の α と β が支承における点半径で ある。図1-4と図1-5から支承が有域点であることが理解される。眺望関 数fo(x)の区間0<x< ℓ は凝視関数Fo(x)の区間+ α ≤x≤ ℓ - β と対応する。 区間a- μ ≤x≤b+ μ の外では分布荷重は伝達されないから、式1·15が成り 立つ。

F₀(x)=0 (-α≤x≤a-µ、b+µ≤x≤ℓ+β) 1·15
 凝視関数F₀(x)は式1·12、式1·13、式1·15を満足する。
 「段差のない分布〕

図1-2、図1-3の荷重は端点AとBにおいて段差があるが、段差のない分



布荷重についても考える。図1-6の上半は路面CDの点Aから点Bまでに砂を 盛り上げた状況である。砂は粘性がないので点Aと点Bにおいても段差が なく連続している。路面CAEBDが変形して曲面CAFBDになり、曲面AFBを介 して荷重が伝達されている。伝達される荷重の概形は図1-6の下段のよう に図示される。図1-6の分布荷重は有域点を持たず、定義域の全部におい て連続であり、式1・16が成り立つ。

f_d(x)=0 (0≦x≦ℓ) 1·16 図1-3の分布荷重も図1-6の分布荷重も通常点においては式1·17が成り立 つ。

Fo(x)=fn(x) (xが通常点) 1·17

(3) 集中荷重

[例]

図1-1の集中荷重の例として図1-7の上半の自動車の輪荷重を想定する。



後輪が点Aで路面BCと接している状況を考え、前輪Dを考えないことにす る。車両重量の内の後輪が分担している荷重Pが車輪から路面に伝達され

る。路面BCに沿って座標xを設定し、点Aの座標をx=cとする。荷重を表示する関数f1(x)とすると、図1-7の下半のように図示され、式1·18、式1·19で表される。

 $f_1(x) = 0$ (0 \le x < c, c < x \le \empty) 1.18

 $f_1(x) = P$ (x=c) 1·19 関数 $f_1(x)$ の単位は荷重Pの単位と同じNである。関数 $f_1(x)$ は眺望関数で あり、定義域は区間0 $\leq x \leq \ell$ である。

[詳細凝視]

図1-7を見ながら近付いて、部分BCを詳細に見ると、図1-8の上半のよ



図1-8 詳細凝視による輪荷重

うになる。点Eを中心とする車輪は曲線FAGが変形して曲線FIGになり、路 面は直線BCが変形して曲線BFIGになり、曲線FIGを介して輪荷重が路面 に伝えられている。車輪は直線AEに関して対称であるからFH=HGであり、 この長さをvとする。輪荷重は点域c-v≦x≦c+vに分布する力で、概形 は図1-8の下半の関数F₁(x)のように図示される。関数F₁(x)の単位はN/m であり、関数f₁(x)と関数F₁(x)は単位が異なっている。関数F₁(x)は凝視 関数であり、定義域は区間- α ≦x≦ ℓ + β である。点域c-v≦x≦c+vの外 には分布力F₁(x)は分布しないので、式1·20が成り立つ。

 $F_1(x) = 0$ (- $\alpha \leq x \leq c - v$ 、 $c + v \leq x \leq \ell + \beta$) 1・20 分布力 $F_1(x)$ の合力は関数 $f_1(x)$ の点x = cにおける値Pと一致するから、式 1・21が成り立つ。

$$\int_{c-v}^{c+v} F_1(x) \, dx = f_1(c) = P \qquad 1 \cdot 21$$

分布力 $F_1(x)$ の点x=cの周りのモーメントは0であるから、式1・22が成り 立つ。

$$\int_{c-v}^{c+v} F_{1}(x) (x-c) dx = 0 \qquad 1.22$$

[同等な凝視関数]

図1-8の上半で路面と車輪の剛性が変わると曲線FIGも変化する。AIが 車輪の変形量、HIが路面の変形量、AHが合計の変形量である。車輪の剛 性が大きく路面の剛性が小さければ、AIは小さくHIは大きい。逆に車輪 の剛性が小さく路面の剛性が大きければ、AIは大きくHIは小さい。両者 が共に大きければAHは小さく、逆に共に小さければAHは大きい。曲線FI Gが異なれば凝視関数 $F_1(x)$ も異なり、眺望関数 $f_1(x)$ が同じであっても凝 視関数 $F_1(x)$ は異なる。眺望関数 $f_1(x)$ と凝視関数 $F_1(x)$ の対応は1対多で ある。異なる凝視関数 $F_1(x)$ は互いに同等であると考える。

[全景眺望]

図1-8を見ながら遠ざかると、5点A、F、G、H、Iがだんだん重なって区別が つかなくなり、図1-7上半の点Aのように見えてくる。視点移動により 「図1-7の点x=c」と「図1-8の区間c-v≦x≦c+v」が対応するから、図 1-7の点x=cは有域点である。有域点の点半径vの大きさの目安につい て考える。アスファルト舗装の駐車場に駐車した小型乗用車の後輪につ いて、車輪とアスファルトの間に車輪の前後から薄い紙を差し込み、紙 を平行にしてその間隔を測定したところ、11cmであった。タイヤの直径 は54cmである。小型乗用車は前輪駆動で長さ約3.7m、幅約1.6m、高さ約 1.5mである。空車時の重量が約1000kgで、前輪と後輪の荷重分担率が約 6:4であるから、後輪1個の荷重は約200kgである。タイヤの直径54cmに対 して点域半径vは5.5cm程度である。5.5cm程度であれば特殊な装置を用 いることなく、目視で大きさを認識できる。点半径の長さ5.5cm程度を、 捨象して点と考えるか捨象しないで有限の長さと考えるかは、観察者の

- 9 -

主観による。視点移動は、観察者と観察対象の距離の変化だけでなく、 観察者の主観の変化を交えた判断である。

[例]

図1-7、図1-8の輪荷重は車輪の中心Eを通る鉛直線AEに関して左右対称 であるが、左右対称でない集中荷重についても考える。図1-9の上半は滑 らかな底面JFAGMを持つ柱JFAGMLKを載荷装置とする大きさPの集中荷重で



図1-9 非対称分布の集中荷重

ある。底面JFAGMは変形してJFIGMとなり、路面BFHGCは変形してBFIGCと なり、曲面FIGを介して荷重が伝達されている。曲面FIGが左右対称でな く、図1-9においてはFHがHGより長いので長さFHを点半径vとし、HE=v となる点Eをとり、直線FEを点域と考える。伝達される分布荷重F₁(x)の 概形も図1-9の下半のように左右対称でない。図1-9の分布荷重F₁(x)も式 1・20、1・21、式1・22が成り立つ。図1-8では対称であるから直線FGの2等 分点が点Hであるが、図1-9では非対称であるから点Hが直線FGの2等 分点が点Hであるが、図1-9では非対称であるから点Hが直線FGの2等 分点が点Hの座標x=cは式1・22を満足する数値cとして、逆に定義さ れる。点A、I、Hの座標は同じx=cであり、点Iが集中荷重の作用点である。 図1-8の凝視関数F₁(x)をも含む図1-9の凝視関数F₁(x)が式1・21、式1・22 を満足するならば同等であり、式1・18、式1・19の眺望関数f₁(x)に対応す る。図1-4の支承における長さ α 、 β は集中力の点半径という意味で図 1-9のvと同じである。

(4) 集中モーメント

[反力モーメント]

集中モーメントが具体の構造物に 図1-1のように荷重として作用する ことは無いと思われるが、図1-10の 固定支承の反力Rmはしばしば見られ る集中モーメントである。 [実験的な載荷]



図1-1の構造物に作用する荷重としての集中モーメントは、図1-11の上



図1-11 全景眺望による集中モーメント

半の装置を用いて実験的に作用させることができる。図1-11の上半の梁 の点Aに垂直に長さeの棒を取り付け、上端と下端に大きさPが同じで向き が反対の2つの力を作用させると、大きさM=Peの集中モーメントが点A に作用する。梁の材軸線に沿って座標xを設定し、点Aの座標x=dとする。 荷重を表示する関数f₂(x)とすると、図1-11の下半のように図示され、式 1・23、式1・24で表される。

$f_{2}(x) = 0$	$(0 \leq x < d, d < x \leq \ell)$	1.23
$f_{2}(x) = M$	(x=d)	$1 \cdot 24$
関数f ₂ (x)の単位は集中	PモーメントMの単位と同じNmである	5。関数f ₂ (x)は

眺望関数であり、定義域は区間0≤x≤ℓである。 「詳細凝視]

図1-11を見ながら近付いて、点Aの近くを拡大して詳細に見ると、図 1-12の上半のようになる。2つのT型の載荷装置を用いて鉛直な棒BADC が梁に取り付けられている。水平な板EAFを下から、水平な板GDHを上か ら梁に押し当てている。集中モーメントMを作用させると水平な板EAが変



図1-12 詳細凝視による集中モーメント 形して図1-12の上半のような曲線になり、梁の下面も変形する。同様に 水平な板DHが変形して曲線になり、梁の上面も変形する。曲線EAと曲線 DHを介して荷重が載荷装置から梁に伝達される。点Eと点Gの座標 $x=d-\xi$ 、 点Fと点Hの座標 $x=d+\xi$ であり、荷重は点域 $d-\xi \le x \le d+\xi$ に分布する力で、 概形は図1-12の下半の関数F₂(x)のように図示される。関数F₂(x)の単位 はN/mであり、眺望関数f₂(x)の単位と異なっている。関数F₂(x)は凝視関 数であり、定義域は区間- $\alpha \le x \le \ell+\beta$ である。点域 $d-\xi \le x \le d+\xi$ の外には 分布力F₂(x)は分布しないので式1・25が成り立つ。

 $F_2(x) = 0$ (- $\alpha \leq x \leq d-\xi$ 、 $d+\xi \leq x \leq \ell+\beta$) 1・25 分布力 $F_2(x)$ の点x = dの周りのモーメントは点x = dにおける関数 $f_2(x)$ の 値Mと一致するから、式1・26が成り立ち、分布力F2(x)の合力は0であるか ら、式1・27が成り立つ。

$$\int_{d-\xi}^{d+\xi} F_{2}(x) (x-d) dx = f_{2}(d) = M \qquad 1.26$$
$$\int_{d-\xi}^{d+\xi} F_{2}(x) dx = 0 \qquad 1.27$$

[同等な凝視関数]

図1-12の上半で梁と載荷装置の剛性が変わると曲線EAと曲線DHも変化 する。曲線EAと曲線DHが異なれば、眺望関数f₂(x)が同じであっても、凝 視関数F₂(x)は異なる。眺望関数f₂(x)と凝視関数F₂(x)の対応は1対多で ある。異なる凝視関数F₂(x)が同一の眺望関数f₂(x)に対応するとき、異 なる凝視関数F₂(x)は互いに同等であると考える。

[全景眺望]

図1-12を見ながら遠ざかると、6点E、A、F、G、D、Hがだんだん重なって区別がつかなくなり、図1-11の上半の点Aのように見えてくる。視点移動により「図1-11の点x=d」と「図1-12の区間d- $\xi \leq x \leq d+\xi$ 」が対応するから、図1-11の点x=dは有域点である。

(5) 荷重の重ね合わせ

[足し算]

分布荷重、集中荷重、集中モーメントに分けて考察したが、図1-1には 同時に作用しているから重ね合わせを考える。眺望関数 $f_0(x)$ 、 $f_1(x)$ 、 $f_2(x)を重ね合わせた関数f(x)、凝視関数<math>F_0(x)$ 、 $F_1(x)$ 、 $F_2(x)を重ね合$ $わせた関数F(x)とする。関数<math>F_0(x)$ 、 $F_1(x)$ 、 $F_2(x)の3つは単位N/mが同$ じであるから、単純な足し算で重ね合わせを表現でき、式1・28のように書ける。

 $F(x) = F_0(x) + F_1(x) + F_2(x)$ 1・28 しかし、関数 $f_0(x)$ 、 $f_1(x)$ 、 $f_2(x)$ は単位が同じでないので、単純な足し 算では重ね合わせを表現することはできない。関数f(x)が関数F(x)と同 じ単位N/mを持つと考え、単位を添えて足し算すると式1・29のように書け、

- 13 -

両辺を単位N/mで割ると式1・30が得られる。

$f(x) N/m = f_0(x) N/m + f_1(x) N + f_2(x) Nm$	$1 \cdot 29$
$f(x) = f_0(x) + f_1(x) m + f_2(x) m^2$	$1 \cdot 30$

[3成分]

単位mは座標xの単位であり、座標xは図1-1、図1-2の中段と下段、図 1-3~図1-9の下半、図1-11と図1-12の下半の横軸であるから、単位mは横 軸単位である。単位mは長さの単位であるが、長さの単位にはcmもkmも尺 もfootもある。特定の単位の使用を避けて一般化するために、記号↓ で 式1・30のmを置き換え、式1・31のように表示する。

 $f(x) = f_0(x) + f_1(x) + f_2(x) \xrightarrow{2} 1 \cdot 31$

記号↓ を横軸単位と呼ぶ。直交する座標軸を描き、数値1が単位であるこ とから、横軸の数値1を示す位置に点・を記した図案から横軸単位の記号 ↓ を作成した。頭文字の「ヨ」や「y」や「H」などを横軸単位の記号と して用いても良いが、この本は↓ を採用する。式1・31を見ると単位1、 ↓ ↓ ²を基底ベクトルとし、関数fo(x)、f1(x)、f2(x)を成分としたベク トル表現である。1が↓ ⁰を、↓ が↓ ¹を意味するから、↓ の指数0、1、 2を成分の次数として、関数fo(x)を第0次成分、関数f1(x)を第1次成分、 関数f2(x)を第2次成分と言う。ベクトルと同じ形式で表すのであれば、 式1・32のように点、で区切り、括弧{} で包んで表すことが考えられる。

 $f(x) = \{f_0(x), f_1(x), f_2(x)\}$ 1.32

[4成分]

式1・31に式1・7を代入すれば、式1・33が得られる。

 $f(x) = f_h(x) + f_a(x) f_{+}f_1(x) + f_2(x) f_{+}^2$ 1.33 式1.32に式1.6を代入すれば、式1.34が得られる。

 $f(x) = \{f_h(x), f_d(x), f_1(x), f_2(x)\}$ 1・34 凝視関数F(x)は定義域が $-\alpha \le x \le \ell + \beta$ の滑らかな関数である。眺望関数 f(x)は左連続成分、段差成分、第1次成分、第2次成分の4つの成分から構 $成される定義域が0<math>\le x \le \ell$ の関数である。

[複素数と関数擬値の類似]

式1・33や式1・34の右辺のように成分を用いた表現を眺望関数の成分統 合表示と呼ぶ。成分f₁(x)、f₄(x)、f₁(x)、f₂(x)を個別成分表示と呼ぶ。 式1・33の表現を関数擬値と呼ぶ。式1・35の関数f(x)は関数値が実数単位 1と虚数単位iを用いて表示される複素数値である。

(6) 区間における荷重の合計

[眺望関数]

荷重は構造物を移動させる効果を及ぼす。図1-13に図1-1を少し修正し



て再掲する。図1-13の単純梁を上下方向に平行移動させる効果を荷重の 合計が表す。荷重の合計は式1・36で表示される。

$$\int_{x=10}^{x=10} f_{h}(x) dx + f_{1}(c) \qquad 1.36$$

式1・36の第1項は式1・14の広義積分であり、分布荷重の合力W(b-a)である。 式1・36の第2項は集中力が分布する点x=cにおける集中力Pである。図 1-13では区間0 $\leq x \leq l$ に集中力が1個であるが、複数個が分布していると きはそれらの和である。集中モーメントは計算しない。

図1-13の単純梁を任意の点x=pの周りに回転させる効果を荷重のモー

- 15 -

メントの合計が表す。点x=pは任意に設定できるから、計算の簡単のた めに点x=0か点x=ℓに重ねるのが普通である。荷重のモーメントの合計 は式1・37で表示される。

 $\int_{a+0}^{b} (x-p) f_{h}(x) dx + (c-p) f_{1}(c) + f_{2}(d)$ 1.37

式1・37の第1項は分布荷重の左連続成分f_h(x)のモーメントの広義積分で ある。式1・37の第2項は集中力が分布する点x=cにおける集中力Pのモー メントである。式1・37の第3項は集中モーメントが分布する点x=dにおけ る集中モーメントMである。複数個の集中力と集中モーメントが分布して いるときは、それらの和である。

[凝視関数]

3種類の荷重についての荷重の合計の計算は式1・36に示すように異なっており、荷重のモーメントの合計の計算は式1・37に示すように異なっている。計算の方法が表面的に異なっていても、荷重の合計の計算の共通の原理が存在していると考えられる。凝視関数を用いると、荷重の合計は式1・38で表示され、荷重のモーメントの合計は式1・39で表示される。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F(x) dx \qquad 1.38$$
$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p) F(x) dx \qquad 1.39$$

式1・38、式1・39は3種類の荷重について形が同じである。式1・38から式 1・36が導かれ、式1・39から式1・37が導かれれば、式1・38、式1・39が荷重 の合計の計算の共通の原理である。

[式1・38から式1・36を導く]

式1・38に式1・28を代入すると式1・40が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F(x) dx = \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F_0(x) dx + \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F_1(x) dx + \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F_2(x) dx \qquad 1 \cdot 40$$

式1・40の右辺第1項の積分区間を3つに分割し、式1・15、式1・13を代入 すると、式1・41が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\alpha+\beta} F_{0}(x) dx = \int_{-\alpha}^{\alpha-\mu} F_{0}(x) dx + \int_{\alpha-\mu}^{b+\mu} F_{0}(x) dx + \int_{b+\mu}^{\alpha+\beta} F_{0}(x) dx$$
$$= 0 + \int_{\alpha-\mu}^{b+\mu} F_{0}(x) dx + 0$$
$$= \int_{a-0}^{b} f_{h}(x) dx \qquad 1 \cdot 41$$

式1・40の右辺第2項の積分区間を3つに分割し、式1・20、式1・21を代入 すると、式1・42が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F_{1}(x) dx = \int_{-\alpha}^{c-\nu} F_{1}(x) dx + \int_{c-\nu}^{c+\nu} F_{1}(x) dx + \int_{c+\nu}^{\ell+\beta} F_{1}(x) dx$$
$$= 0 + \int_{c-\nu}^{c+\nu} F_{1}(x) dx + 0 = f_{1}(c) \qquad 1.42$$

式1・40の右辺第3項の積分区間を3つに分割し、式1・25、式1・27を代入すると、式1・43が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} F_{2}(x) dx = \int_{-\alpha}^{d-\xi} F_{2}(x) dx + \int_{d-\xi}^{d+\xi} F_{2}(x) dx + \int_{d+\xi}^{\ell+\beta} F_{2}(x) dx$$
$$= 0 + \int_{d-\xi}^{d+\xi} F_{2}(x) dx + 0 = 0 \qquad 1.43$$

式1・40に式1・41、式1・42、式1・43を代入すると式1・44が得られ、式1・38 から式1・36が導かれたことになる。

$$\int_{-\alpha}^{\theta+\beta} F(x) \, dx = \int_{a+0}^{b} f_{a}(x) \, dx + f_{a}(c) \qquad 1 \cdot 44$$

[式1・39から式1・37を導く]

式1・39に式1・28を代入すると式1・45が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p)F(x)dx = \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p)F_0(x)dx + \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p)F_1(x)dx + \int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p)F_2(x)dx \quad 1.45$$
式1.45の右辺第1項の積分区間を3つに分割し、式1.15を代入すると、
式1.46が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p) F_{0}(x) dx = \int_{-\alpha}^{a-\mu} (x-p) F_{0}(x) dx + \int_{a-\mu}^{b+\mu} (x-p) F_{0}(x) dx + \int_{b+\mu}^{\ell+\beta} (x-p) F_{0}(x) dx$$

$$=0+\int_{a-\mu}^{b+\mu} (x-p)F_0(x) dx+0 \qquad 1.46$$

関数(x-p)f_h(x)と関数f_h(x)が同じ点x=aとx=bを有域点に持つことから、 式1·13と同様に式1·47が成り立つ。

$$\int_{a-\mu}^{b+\mu} (x-p) F_0(x) dx = \int_{a-0}^{b} (x-p) f_h(x) dx \qquad 1.47$$

式1・47を式1・46に代入して

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-p) F_0(x) dx = \int_{a-0}^{b} (x-p) f_h(x) dx \qquad 1.48$$

式1・45の右辺第2項の積分区間を3つに分割し、式1・20、式1・21、式 1・22を代入すると、式1・49が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{e^{+\beta}} (x-p)F_{1}(x) dx = \int_{-\alpha}^{c^{-\nu}} (x-p)F_{1}(x) dx + \int_{c^{-\nu}}^{c^{+\nu}} (x-p)F_{1}(x) dx + \int_{c^{+\nu}}^{e^{+\beta}} (x-p)F_{1}(x) dx$$
$$= 0 + \int_{c^{-\nu}}^{c^{+\nu}} (x-p)F_{1}(x) dx + 0 = \int_{c^{-\nu}}^{c^{+\nu}} (x-c+c-p)F_{1}(x) dx$$
$$= \int_{c^{-\nu}}^{c^{+\nu}} (x-c)F_{1}(x) dx + (c-p) \int_{c^{-\nu}}^{c^{+\nu}} F_{1}(x) dx$$
$$= 0 + (c-p)f_{1}(c)$$
$$= (c-p)f_{1}(c)$$
$$1 \cdot 49$$

式1・45の右辺第3項の積分区間を3つに分割し、式1・25、式1・26、式 1・27を代入すると、式1・50が得られる。

$$\int_{-\alpha}^{e^{+\beta}} (x-p) F_{2}(x) dx = \int_{-\alpha}^{d-\xi} (x-p) F_{2}(x) dx + \int_{d-\xi}^{d+\xi} (x-p) F_{2}(x) dx + \int_{d+\xi}^{e^{+\beta}} (x-p) F_{2}(x) dx$$
$$= 0 + \int_{d-\xi}^{d+\xi} (x-p) F_{2}(x) dx + 0$$
$$= \int_{d-\xi}^{d+\xi} (x-d+d-p) F_{2}(x) dx$$
$$= \int_{d-\xi}^{d+\xi} (x-d) F_{2}(x) dx + (d-p) \int_{d-\xi}^{d+\xi} F_{2}(x) dx$$
$$= f_{2}(d) + 0$$

=f2(d) 1.50 式1.45に式1.48、式1.49、式1.50を代入すると式1.51が得られ、1.39か ら式1.37が導かれたことになる。

$$\int_{-\alpha}^{\ell+\beta} (x-d) F(x) dx = \int_{a+0}^{b} (x-d) f_{h}(x) dx + (c-p) f_{1}(c) + f_{2}(d) \qquad 1.51$$

(7) 剪断力と曲げモーメントの微分

[例]

図1-14のABは集中力が作用している単純梁である。点Aの座標x=0、点



図1-14 集中力が作用する単純梁

Bの座標 $x = \ell$ とし、座標x = aの点Cに集中力Pが作用している。支承反力 R_Aは式1·52、R_Bは式1·53で表され、単位は集中力Pと同じNである。

$R_{A} = P \frac{\ell - a}{\ell}$	1.52
$R_{B} = P \frac{a}{\ell}$	1.53

[梁外力の眺望関数]

図1-14の荷重と反力を合わせた梁外力の眺望関数 $g_1(x)$ は式1・54~式 1・57で表される。関数 $g_1(x)$ の定義域は区間 $0 \le x \le \ell$ である。外力は下 向きを正とするから、関数 $g_1(x)$ の反力 R_A と反力 R_B の部分は負である。関 数g1(x)の単位はNである。

$g_{1}(x) = -P \frac{\ell - a}{\ell}$	(x=0)	1.54
$g_{1}(x) = 0$	$(0 < x < c, c < x < \ell)$	1.55
$g_{1}(x) = P$	(x=c)	1.56
$g_{1}\left(x\right) = -P\frac{a}{\ell}$	$(X = \ell)$	1.57

集中力が作用していない区間については、大きさ0の分布力が作用していると考えることもできる。分布力g₂(x)は式1・58で表される。

 $g_{z}(x) = 0$ (0 < x < c, c < x < ℓ) 1.58

分布力g_z(x)の単位はN/mであり、関数g₁(x)の単位Nとは異なっている。 [梁外力の凝視関数]

図1-14の荷重と反力を合わせた梁外力の凝視関数G(x)は図1-15のよう に図示される。反力R_Aの点半径αと反力R_Bの点半径βを想定すれば、関





数G(x)の定義域は区間 $-\alpha \leq x \leq \ell + \beta$ である。関数G(x)の単位はN/mであり、 関数 $g_1(x)$ の単位Nとは異なっているが、式1·58の分布力 $g_z(x)$ の単位と同 じである。

[剪断力]

剪断力については「任意の点における剪断力は、その点より左の全て の梁外力を上向きを正にして合計したものである」と定義されている。 梁外力は下向きが正であるから、梁外力と剪断力の符号が逆になってい ることに注意すべきである。図1-14のように座標軸xと同じに座標軸tを とり、t軸上で点t=xより左の区間の梁外力の合計を計算する。図1-15の 凝視関数に適用すると、剪断力S(x)は式1.59で表される。

$$S(x) = -\int_{-\alpha}^{x} G(t) dt \qquad 1.59$$

点t=xより左の区間は区間- $\alpha \leq t \leq x$ と区間- $\alpha \leq t < x$ のいずれであるか が曖昧であるが、凝視関数G(x)は連続であり、どちらであっても式1.59 の積分で表される。関数S(x)の単位はNである。剪断力S(x)は図1-16のよ



図1-16 剪断力の凝視関数

うに図示される。式1・59の関数S(x)は区間- $\alpha \leq x \leq \ell + \beta$ の全ての点で一 義的に定義されている。図1-16を見ながら遠ざかると、直線ABと直線DC がだんだん重なって、長方形ABCDが直線EFと区別がつかなくなり、区間 - $\alpha \leq x \leq \alpha$ と区間 $\ell - \beta \leq x \leq \ell + \beta$ も同様に鉛直線に見えてくるから、眺望関 数の左連続成分s_h(x)と段差成分s_d(x)は式1・60~式1・65で表される。

$_{Sh}(x) = 0$	(X=0)	1.60
$_{Sh}(x) = P \frac{\ell - a}{\ell}$	$(0 < x \leq a)$	1.61
$_{Sh}(x) = -P \frac{a}{\ell}$	$(a < x \leq \ell)$	1.62
$_{Sd}(x) = P \frac{\ell - a}{\ell}$	(x=0)	1.63
$_{Sd}(x) = -P$	(x=a)	1•64
$_{\text{Sd}}(\mathbf{x}) = P \frac{\mathbf{a}}{\mathbf{a}}$	$(\mathbf{x} = \ell)$	1.65

関数sh(x)と関数sd(x)の単位は関数S(x)の単位と同じNである。式1・60~ 式1・65の眺望関数の定義域は区間0≦x≦ℓである。 [従来の記述]

従来の構造力学の教科書¹⁾は図1-14のt軸上で点t=xより左の区間の梁 外力の合計を計算したので、区間- $\alpha \le t \le x$ と区間- $\alpha \le t < x$ のいずれで あるかが曖昧であることが露呈し、集中力の作用点における計算結果が 異なるので、剪断力s_z(x)を式1.66、式1.67で表していた。

 $s_{z}(x) = P \frac{\ell - a}{\ell} \qquad (0 < x < a) \qquad 1.66$ $s_{z}(x) = -P \frac{a}{\ell} \qquad (a < x < \ell) \qquad 1.67$

集中力の作用点x=0、x=a、 $x=\ell$ における剪断力 $s_z(x)$ を一義的に決める ことができず、式1·66、式1·67は $s_z(0)$ 、 $s_z(a)$ 、 $s_z(\ell)$ についての説明を 避けている。式1·60~式1·65の眺望関数は点x=0、x=a、 $x=\ell$ も含む定 義域0 $\leq x \leq \ell$ の全域について説明している。式1·60~式1·62の関数 $s_h(x)$ と式1·66、式1·67の関数 $s_z(x)$ は微妙に異なっている。 「曲げモーメント]

曲げモーメントについては「任意の点における曲げモーメントは、その点より左の全ての梁外力のその点の周りのモーメントを時計回りを正にして合計したものである」と定義されている。図1-14のt軸上で点 t=xより左の区間の梁外力の点t=xの周りのモーメントの合計を計算する。図1-15の凝視関数に適用すると、曲げモーメントM(x)は式1・68で表される。

1.68

 $M(x) = \int_{-\alpha}^{x} (t-x) G(t) dt$

点t=xより左の区間は区間- $\alpha \leq t \leq x \geq C$ 間- $\alpha \leq t < x$ のいずれであるか が曖昧であるが、凝視関数G(x)は連続であり、どちらであっても式1・68 の積分で表される。曲げモーメントM(x)は図1-17のように図示される。 式1・68の関数M(x)は区間- $\alpha \leq x \leq \ell + \beta$ の全ての点で一義的に定義されて いる。図1-17を見ながら遠ざかると、3点A、C、Bがだんだん重なって点 Dと区別がつかなくなり、区間- $\alpha \leq x \leq \alpha \geq C$ 間 $\ell - \beta \leq x \leq \ell + \beta$ も同様に点 に見えてくるから、眺望関数の左連続成分mh(x)と段差成分md(x)は式



式1・69~式1・71の眺望関数の定義域は区間0≦x≦ℓである。 [従来の記述]

従来の構造力学の教科書¹⁾は、図1-14のt軸上で点t=xより左の区間の 梁外力のモーメントを合計したので、合計する区間が区間- $\alpha \leq t \leq x \geq$ 区間- $\alpha \leq t < x$ のいずれであるか曖昧であるが、集中力の作用点におけ る計算結果は同じになり、曲げモーメントm_z(x)が式1.72、式1.73で表わ されていた。

$$m_{z}(\mathbf{x}) = P \frac{\ell - \mathbf{a}}{\ell} \mathbf{x} \qquad (0 \le \mathbf{x} \le \mathbf{a}) \qquad 1 \cdot 72$$

 $m_{z}(\mathbf{x}) = -P\frac{\mathbf{a}}{\ell}(\mathbf{x}-\ell) \qquad (\mathbf{a} \le \mathbf{x} \le \ell) \qquad 1 \cdot 73$

点x=aにおける曲げモーメントm_z(a)は式1·72、式1·73で計算されるが、 両式の計算結果が一致するから、式1·72、式1·73は式1·69、式1·70と実 質的に同じである。

[集中力の作用点における微分]

式1・58で表される分布荷重g_z(x)と式1・66、式1・67で表される剪断力 s_z(x)と式1・72、式1・73で表される曲げモーメントm_z(x)は式1・74、式 1・75の関係が知られている。

$$\frac{d}{dx} s_z(x) = -g_z(x) \qquad 1.74$$

$$\frac{d}{dx} m_z(x) = s_z(x) \qquad 1.75$$

しかし、集中力の作用点x=0、x=a、 $x=\ell$ においては微分不能であり、 式1·74、式1·75は成り立たない。式1·59で表される剪断力S(x)と式1·68 で表される曲げモーメントM(x)は、点x=0、x=a、 $x=\ell$ に対応する点域 $-\alpha \le x \le \alpha$ 、 $a-v \le x \le a+v$ 、 $\ell-\beta \le x \le \ell+\beta$ においても微分可能であり、式 1·76、式1·77のように計算される。

$$\frac{d}{dx} S(x) = -G(x) \qquad 1 \cdot 76$$

$$\frac{d}{dx} M(x) = \frac{d}{dx} \int_{-\alpha}^{x} (t-x) G(t) dt = \frac{d}{dx} \int_{-\alpha}^{x} tG(t) dt - \frac{d}{dx} x \int_{-\alpha}^{x} G(t) dt$$

$$= xG(x) - \left(\frac{d}{dx} x\right) \int_{-\alpha}^{x} G(t) dt - x\frac{d}{dx} \int_{-\alpha}^{x} G(t) dt$$

$$= xG(x) - \int_{-\alpha}^{x} G(t) dt - xG(x) = -\int_{-\alpha}^{x} G(t) dt = S(x) \qquad 1 \cdot 77$$

従来の構造力学における剪断力や曲げモーメントは、集中力の作用点に おいて微分不能である。凝視関数で示される剪断力や曲げモーメントは、 集中力の作用点に対応する点域において、図1-16の曲線AGCや図1-17の曲 線ACBのように滑らかであり、微分可能である。 第2章 汎関数型の超関数

(1) 積分不能点を含む区間の広義積分

[定義]

関数f(x)が点x=cで積分不能のときでも、補助変数 ε 、 ζ を用いて式 2・1の第1辺の極限が収束するとき、関数f(x)は区間 $a \le x \le b$ で広義積分可 能であると言う。ただし、a < c < bとする。

$$\lim_{\epsilon \to 0} \int_{a}^{c-\epsilon} f(x) \, dx + \lim_{\zeta \to 0} \int_{c+\zeta}^{b} f(x) \, dx = \int_{a}^{c-0} f(x) \, dx + \int_{c+0}^{b} f(x) \, dx$$
$$= \int_{a}^{c} f(x) \, dx + \int_{c}^{b} f(x) \, dx = \int_{a}^{b} f(x) \, dx \qquad 2 \cdot 1$$

式2・1の点x=cは積分不能ではあるが広義積分可能な点である。積分不能 ではあるが広義積分可能な点は、連続的に存在する積分可能な点の中に 離散的にしか存在しない。式2・1の第2辺は広義積分であることを明示す るために、積分端点をc-0やc+0と表示しているが、明示する必要のない ときは式2・1の第3辺、第4辺のように表示する。第4辺の表示においては 積分不能な点x=cが意識されない。式1・1、式1・2の関数f_h(x)は点x=a、 x=bで右側積分不能であるが、広義積分可能である。

$f_{h}(x) = 0$	$(0 \leq x \leq a, b < x \leq \ell)$	1·1(再揭)
$f_{h}(x) = W$	$(a < x \leq b)$	1・2(再掲)

積分区間a≦x≦bについて言えば点x=aで積分不能であるから、式1・14の 広義積分(5頁参照)が用いられる。

[例]

式2·1の第1辺の計算を見ると、区間 $c-\varepsilon \leq x \leq c+\zeta$ が積分の計算から除 外されている。 $\varepsilon \to 0$ 、 $\zeta \to 0$ の極限を考えるから、積分不能な点x=cが除 外されることになる。点x=cが除外されるから、点x=cが定義域外であ っても、式2·1の広義積分を定義することができる。式2·2、式2·3、式 2·4のf(x)は図2-1のように図示される。