

1

2022年度 修士論文

2

電子陽電子ヒッグスファクトリーのための ジェット測定技術の研究

3

4

九州大学大学院 理学府物理学専攻
粒子物理学分野素粒子実験研究室

5

6

尾上 友紀

7

指導教員 末原大幹 助教 川越清以 教授

8

2023年1月31日

9



11

概要

12 2012 年に発見されたヒッグス粒子は、宇宙の物質の起源の解明につながる粒子であり、そ
 13 の性質は謎に包まれている。そのため、ヒッグスファクトリーによってヒッグス粒子を大量に
 14 生成し精密測定することで、暗黒物質などの標準理論を超える物理を切り開くことは、現代
 15 の物理学における重要事項となっている。本研究で念頭に置いている国際リニアコライダー
 16 (ILC) 計画は次世代の電子陽電子衝突型加速器であり、ヒッグスファクトリーとしての運転を
 17 期待されている。ヒッグスファクトリーにおけるヒッグス粒子生成事象は、多数のハドロンの
 18 束であるジェットを終状態に複数含むことが多いため、ジェットを高い精度で検出・再構成す
 19 ることは物理解析の性能に直結する。そのため、本論文では ILC のジェット測定技術に関する
 20 2 つの研究を行なった。

21 ILC で重要な事象にはジェットを含みのが多くあるため、ILC の物理目標を達成す
 22 るためには高いジェットエネルギー分解能が必要である。そのため、ILC では Particle Flow
 23 Algorithm と呼ばれる粒子識別のアルゴリズムによって高い分解能の達成を目指しており、こ
 24 れには非常に高精細な電磁カロリメータが求められる。シリコンタングステン電磁カロリメー
 25 タは、1 つの読み出しセルの大きさが $5\text{mm} \times 5\text{mm}$ と非常に細分化されており、国際協力に
 26 よって技術プロトタイプの開発が行われている。本研究では、15 層の検出層を持つプロトタ
 27 イプを構築し、欧州原子核研究機構 (CERN) の SPS (Super Proton Synchrotron) 加速器に
 28 て 150GeV の高エネルギービームを用いたテストビーム実験を行った。そして実験結果から、
 29 読み出しシステムの性能やシリコンセンサーの振る舞いについて調査し、将来の技術プロトタ
 30 イプに向けた改善策を講じた。特に読み出しにおいてトリガー情報が誤って収集されてしまう
 31 Re-triggering 現象等について調査を行った。

32 さらに、ILC のジェット再構成におけるフレーバー識別アルゴリズムの開発を、深層学習
 33 技術を用いて行った。フレーバー識別では、ジェットの構成粒子の種類や運動量、崩壊点に関
 34 する情報から、ジェットの元となる夸克のフレーバーを識別する。現在は従来の機械学習
 35 手法である Boosted Decision Trees が用いられているが、本研究では更なる識別性能の向上
 36 を目的に深層学習を用いたアルゴリズムを開発した。本アルゴリズムの最大の特徴は、フレ
 37 バー識別のためにグラフ構造のデータを構築し、グラフデータの学習が可能なニューラルネッ
 38 トワークであるグラフニューラルネットワーク (Graph Neural Network) で学習を行った点
 39 である。グラフデータはデータの関係をグラフ形式で表現することで、データの相互関係を考
 40 慮することができる。これによって実際の物理現象と比較した際の情報損失を減らし、より高
 41 い精度で識別を行うことが出来ると考えた。本アルゴリズムの結果は従来技術と比較して b フ
 42 レーバーの識別のみの改善となったが、グラフデータの構築によって従来は別々にプロセスを
 43 行なっていた崩壊点検出のアルゴリズムを統合することができた。

目次

45

46 **図目次**

表目次

47

48 第1章

49 序論

50 本章では、はじめに 1.1 節で素粒子とそれらに働く相互作用を説明する標準模型 (The
 51 Standard Model, SM) について述べる。そして 1.2 節にて将来の電子陽電子ヒッグスファク
 52 トリーである、国際リニアコライダー計画 (International Linear Collider, ILC) の概要に触
 53 れたのち、1.3 節で ILC が探索する物理について、特にヒッグス粒子に関係した事項を中心に
 54 話す。ILC の実現において必要な ILC の検出器について 1.4 節で、ソフトウェアについて
 55 1.5 節でまとめたのち、1.6 節で本研究の目的を述べる。

56 1.1 素粒子物理学

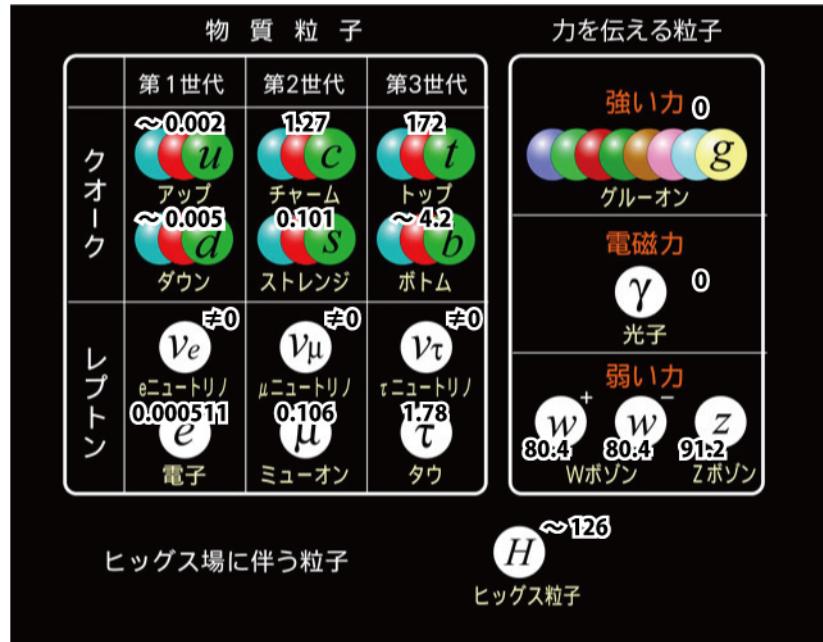
57 1.1.1 標準模型

58 素粒子とは、物質を構成している究極要素をさす名称である。そして素粒子物理学は、それ
 59 ら構成要素とその間に働く相互作用の性質を解明する学問である。現代の素粒子物理学では、
 60 すべての現象を説明するための基本的な枠組みとして図??のような標準模型を掲げており、こ
 61 れは現時点の実験データと高い精度で一致することが確認されている。

62 標準模型は、主に次に挙げる 2 つの公理に沿って記述されている。1 つ目に、物質の究極要
 63 素である素粒子はクォークとレプトンというスピン $1/2$ のフェルミオンである。2 つ目に、素
 64 粒子の相互作用はゲージ理論によって記述され、標準模型における相互作用は電磁相互作用・
 65 弱い相互作用・強い相互作用の 3 つである。

66 物質の化学的性質を失わない最小単位は分子であり、分子はさらに原子の組み合わせによっ
 67 て構成されている。そして原子は原子核と電子によって構成されており、原子核は陽子と中性
 68 子のような核子からなっている。この核子を構成するものがクォークであり、標準模型におい
 69 ては 6 種類存在する。一方で、電子のような核力といった強い相互作用をしないものをレプト
 70 ンと呼び、同様に 6 種類存在する。クォーク・レプトンともに 3 つの世代と 2 つの電荷タイプ
 71 をもっており、世代の大きい粒子ほど重いため弱い相互作用により小さい世代のクォーク・レ
 72 プトンへと崩壊する。

73 場の量子論では量子場 ϕ が素粒子と関連して記述されており、ラグランジアンによって相

図 1.1: 素粒子の標準模型 (数値は質量 [GeV/c²])

74 互作用の性質が記述される。ラグランジアンが量子場の局所的なゲージ対称性のもとで不变で
 75 あると仮定すると、ゲージ場と呼ばれるベクトル場が現れるが、このゲージ場と量子場の積に
 76 よって相互作用を表す理論をゲージ理論という。ゲージ粒子はこのゲージ場が粒子として現れ
 77 たもので、素粒子の相互作用を媒介するとされているスピン 1 のゲージ粒子には、グルーオ
 78 ン・光子・W ボソン・Z ボソンの 4 種類がある。クォークとグルーオンの相互作用である強
 79 い相互作用は、量子色力学に基づき $SU(3)$ 対称性をもつ。また荷電粒子と光子の相互作用で
 80 ある電磁相互作用と W・Z ボソンを介する弱い相互作用は、グラショウ＝ワインバーグ＝サラ
 81 ム理論 (GWS 理論) によって統一され電弱相互作用と呼ばれており、 $SU(2) \times U(1)$ 対称性
 82 をもつ。これに加えて重力相互作用が存在するが、他の 3 つの相互作用と比較して非常に弱い
 83 ため標準模型では扱われない。

84

85 1.1.2 ヒッグス機構

GWS 理論においてゲージ粒子はゲージ対称性により質量項が禁止されているが、先述の W・Z ボソンはそれぞれ $80.4\text{GeV}/c^2$ 、 $91.2\text{GeV}/c^2$ の質量を持っている。標準模型ではこれを説明するためにヒッグス機構を導入し、ゲージ対称性が自発的に破れることで質量を獲得している。このヒッグス機構では真空中に複素 2 次元のスカラー場としてヒッグス場 Φ を導入し、これとゲージ場との相互作用によって質量を持つとしている。またヒッグス場の存在と同時に、対応する粒子としてヒッグス粒子の存在が必要となる。ヒッグス場のポテンシャルは以

下のように書ける。[?]

$$V(\phi) = \mu^2 |\Phi|^2 + \lambda (\Phi^\dagger \Phi)^2 \quad (\text{ただし } \mu^2 < 0) \quad (1.1)$$

86 ポテンシャルは正であるため自己結合定数 $\lambda > 0$ であり、ポテンシャルは図??のような形状
87 になる。

88

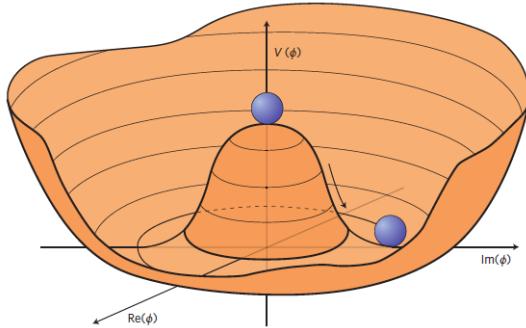


図 1.2: ヒッグスボテンシャル [?]

真空のポテンシャルは最小値をとる点で安定するが、ヒッグスボテンシャルにおいては一つの点をとると位相回転対称性が破れてしまう。このときヒッグス場の有限の期待値として真空中に式??が現れる。

$$\langle \Phi \rangle = \frac{v}{2} = \sqrt{\frac{-\mu^2}{2\lambda}} \quad (1.2)$$

89 これによってゲージ粒子が質量を獲得する。より直感的には、真空中に凝縮されたヒッグス場
90 の中でゲージ粒子を加速しようとした時に、ヒッグス場から抵抗を受ける。この抵抗は、ゲー
91 ジ場が 1 個のヒッグス粒子と衝突する頻度を意味する結合定数と、真空中のヒッグスの密度に比
92 例することから、質量は加速されにくさを表す量と考えることができる。

93 このヒッグス粒子は、2012 年 7 月に欧州原子核研究機構 (CERN) の大型ハドロン衝突型加
94 速器 (LHC) における ATLAS、CMS 実験によって発見され、理論と実験との一致が確認さ
95 れた。本論文のテーマであるヒッグスファクトリーでは、このヒッグス粒子を大量に生成し詳
96 細に研究することを最大の目的としている。

97

98 1.2 国際リニアコライダー計画: ILC

99 国際リニアコライダー (International Linear Collider : ILC) は、岩手県北上山地に建設が
100 計画されている電子陽電子衝突型線形加速器であり、将来のヒッグスファクトリーとして
101 の稼働を期待されている。全長 20km の線形加速器を用いて電子と陽電子を加速し、中央の

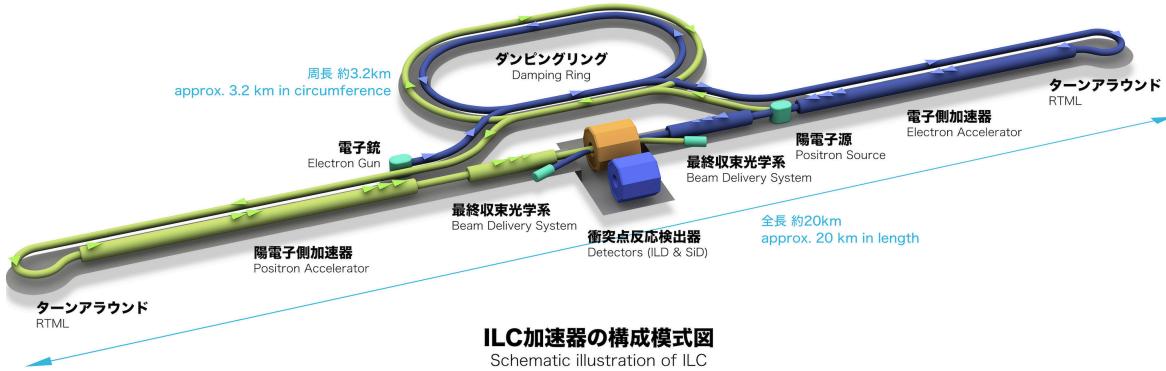


図 1.3: ILC の概略図

102 Interaction Point (IP) で衝突させることで様々な粒子を生成し、これを解析することでヒッ
 103 グス粒子を始めとする新物理を探査することを目的としている。(図??) また ILC は重心系エ
 104 ネルギー $\sqrt{s} = 250\text{GeV}$ での運転開始を予定しているが、線形加速部を延長することで最大 1
 105 TeV までのアップグレードも可能になっており、各エネルギーにおける物理プログラムのメ
 106 インターゲットは次のようにになっている

- 107 • $\sqrt{s} = 250\text{GeV}$: Zh 随伴生成過程の研究
- 108 • $\sqrt{s} = 350\text{GeV}$: $t\bar{t}$ 対生成、WW 融合過程によるヒッグス生成
- 109 • $\sqrt{s} = 500\text{GeV}$: ヒッグスの自己結合とトップ湯川結合の測定、高統計によるヒッグス
 110 精密測定
- 111 • $\sqrt{s} = 1\text{TeV}$: ヒッグスの自己結合とトップ湯川結合の精密測定

112 ヒッグス粒子を発見した LHC と比較して ILC には以下の 4 つの利点が存在する。1 つ目は
 113 LHC が複合粒子であるハドロンのコライダーであるのに対して、ILC はレプトンコライダー
 114 である点である。ILC では背景事象が少ないクリーンな環境で、ヒッグス粒子を始めとした網
 115 羅的な新物理探索が可能になっている。また、LHC では断面積を計算する上で QCD に基づ
 116 く系統的な不確定性が存在するが、ILC では電弱相互作用のみについて考えることができるた
 117 め、高精度な理論検証が可能になる。2 つ目は加速粒子である電子陽電子が粒子反粒子の関係
 118 にある点である。粒子反粒子が対消滅することで全エネルギーを目的粒子の生成に効率的に用
 119 いることができる。加えて全事象を記録しオフラインで事象選択を行うため、ト
 120 リガーレスで運転することが可能である。これによって、多重度が低く運動量が小さい軌跡だ
 121 けを持つ事象のような、トリガーで捉えることが難しい事象までをも活かすことができる。3
 122 つ目はビーム起因のバックグラウンドが小さい点である。これによって崩壊点検出器をビーム
 123 からおよそ 15mm と近い距離におくことができ、フレーバーの識別において b フレーバーのみ
 124 でなく c フレーバーの識別も可能となる。4 つ目はビーム偏極が全エネルギーで可能となってい
 125 る点である。これによって測定可能な物理量を増やすことができる。

¹²⁶ 1.3 ILC の物理

¹²⁷ 1.3.1 ヒッグス生成過程と質量精密測定

1.1 節で述べた通り、ILC はヒッグスファクトリーとしての役割を期待されている。ヒッグスファクトリーでは、ヒッグス粒子を大量に生成し崩壊過程を精密測定することで、他の粒子との結合定数を測定し標準模型を検証することができる。ILC におけるヒッグス粒子の生成断面積は図??のようになっており、運転開始で予定している $\sqrt{s} = 250 \text{ GeV}$ 付近では、主に ZH 随伴生成過程の断面積が最大となる。この ZH 随伴生成過程では、反跳粒子である Z ボソンを正確に再構成することで式??を用いて、ヒッグス粒子の質量を高い精度で求めることができる。(E_{ff} は Z が崩壊するフェルミオン対のエネルギーを、 p_{ff} は運動量を表す。)

LHC のような複合粒子同士の衝突では、始状態の運動量が定まっていないことに加えバックグラウンドとなる事象も多い。しかし ILC の反応過程では、始状態の運動量がわかっているため、反跳粒子を正確に再構成することでヒッグス粒子の崩壊モードに依存せず全断面積の測定が可能となっている。このようヒッグス粒子の崩壊モードに依存しない測定によってヒッグス粒子の invisible な崩壊の存在を検証することが出来る。これにはヒッグス粒子が暗黒物質や後述する超対称性粒子に崩壊するモードなどが含まれており、標準模型を超える新物理の検証を行うことが可能である。

$$M_{recoil}^2 = (\sqrt{s} - E_{ff})^2 - |p_{ff}|^2 \quad (1.3)$$

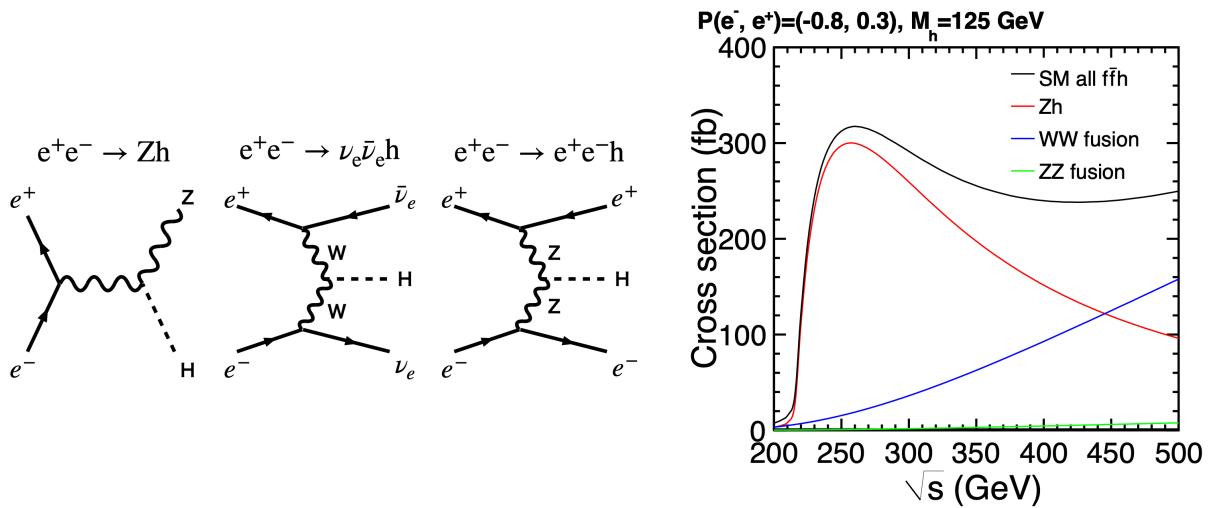


図 1.4: (左) ZH 随伴生成、WW 融合反応、ZZ 融合反応におけるファインマンダイアグラム。(右) ILC の重心系エネルギーに対するヒッグス生成断面積。ヒッグス粒子の質量が $m_h = 125 \text{ GeV}$ であるとして、ZH 随伴生成、WW 融合反応、ZZ 融合反応をそれぞれ赤、青、緑線で示している。またこのとき電子・陽電子の偏極は、それぞれ電子が左巻き 90%、右巻き 10% の 80% であり、陽電子は左巻き 35%、右巻き 65% の 30% としている。

1.3.2 ヒッグス結合定数の精密測定

電子陽電子衝突によって生成されるヒッグス粒子は不安定であるため、より質量の小さい粒子・反粒子のペアに崩壊する。標準模型におけるヒッグス粒子の各質量に対する崩壊分岐比の割合は図??のようになっており、ILC250GeV における崩壊分岐比は表??のようになっている。ILC ではヒッグス粒子の生成断面積と全崩壊幅を精密に測定することができるため、ヒッグス粒子の崩壊分岐比を精密に決定することができる。この崩壊分岐比はヒッグス粒子の結合定数に比例しており、標準模型を超える新物理のシナリオにおいてヒッグス粒子の結合定数に生じるズレを検証することができる。

136

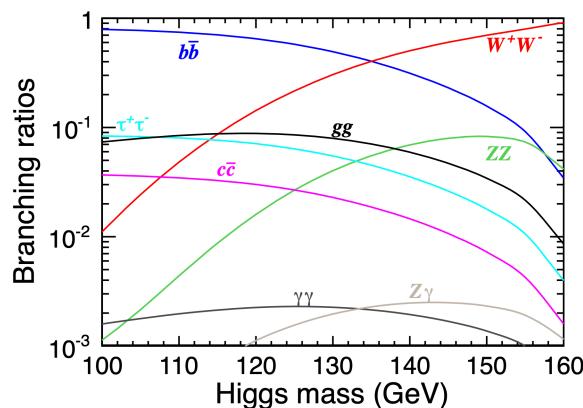


図 1.5: 標準模型におけるヒッグス粒子の質量と崩壊分岐比の関係

崩壊モード	崩壊分岐比
$b\bar{b}$	58.1 %
WW	21.5 %
gg	8.2 %
$\tau^+\tau^-$	6.3 %
cc	2.9 %
ZZ	2.6 %
$\gamma\gamma$	0.2 %

図 1.6: ILC250GeV における SM ヒッグス粒子の崩壊分岐比

以下では、結合定数の精密測定によって検証可能な新物理について述べる。図??は新物理の各シナリオにおける、標準模型ヒッグス粒子との結合定数のズレを表す。

- 超対称性理論; SUSY

超対称性理論 (Supersymmetry, SUSY) は、フェルミオンとボソンを交換する変換に対する不变性（超対称性）を定義する理論である。この理論においては、標準模型におけるすべての粒子に対してスピンが $1/2$ 異なる超対称性パートナーが導入される。超対称性が完全である場合、標準模型粒子と質量や相互作用が同じである必要性があるが、現段階では SUSY 粒子は発見に至っていない。図??において SUSY では、主に b クォーク・ τ レプトンとの結合が高くなっている。

- 複合ヒッグス模型

ヒッグス粒子は TeV スケールにおいて複合粒子のように振る舞い、その内部により基本的な粒子を持っているとするモデルが複合ヒッグス模型である。この模型では Compositeness scale によって抑制される高次の作用素により、標準模型と比べて結合

定数が大きくずれてしまう。Compositeness scale を f とすると、ヒッグス粒子のゲージボソンやフェルミオンへの結合は、式??のオーダーで表される。図??において複合ヒッグス模型では、標準模型に比べて粒子との結合が小さくなっている。

$$\frac{g_{hxx}}{g_{h_{SM}xx}} \simeq 1 \pm \mathcal{O}(v^2/f^2) \quad (1.4)$$

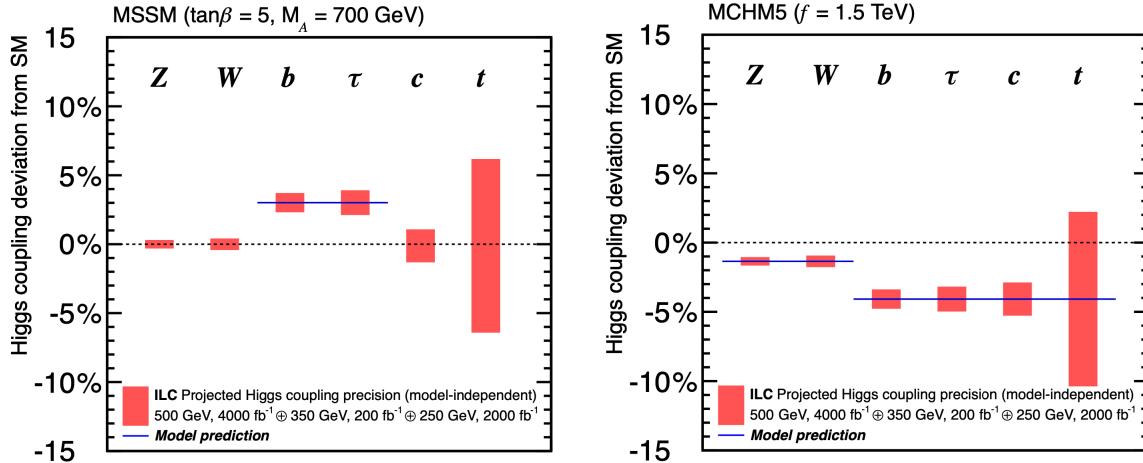


図 1.7: 2 つの新物理のモデルにおける、標準模型のヒッグス粒子結合定数とのずれ。(左) 超対称性 (SUSY) モデル (右) 複合ヒッグスモデル。誤差棒は 1σ の範囲を表している。

146 ヒッグスの崩壊分岐比の測定精度は信号事象を S 、背景事象を N とすると $S/\sqrt{S+N}$ とな
147 り、背景事象の影響を十分低減させることができた場合には不定性を 1% 以下まで下げること
148 ができる。図??では LHC と ILC におけるヒッグス粒子の結合定数の測定精度を表しており、
149 ILC では LHC に比べておよそ 1 枠優れた精度で測定することができる。これを達成するため
150 に、高い検出器性能と精度の高い事象再構成・解析手法が求められている。

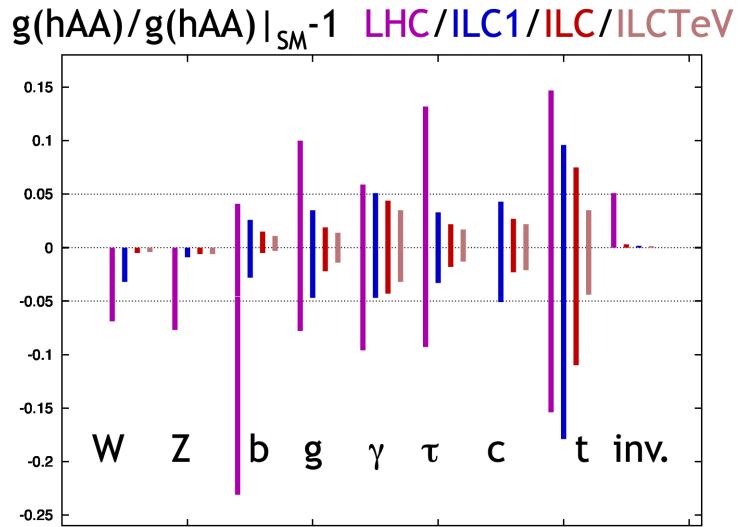


図 1.8: ILC と HL-LHC におけるヒッグス粒子の各粒子に対する結合定数の測定精度予測。誤差棒は 1σ の範囲を表している。(紫: LHC ($300 fb^{-1}$) , 青: ILC1 (250GeV) , 薄橙: ILC (500GeV) , 薄橙: ILCTeV (1TeV)) [?]

1.3.3 ヒッグス自己結合

500GeV 以上の ILC では図??のような、 $e^+e^- \rightarrow Zhh$ 反応の断面積を測定することで、自己結合について探索することができる。ゲージ不变性によりヒッグスの三点結合は、四点結合における真空凝縮としてのみ起こることができるため、三点結合を確認することでヒッグス場の真空凝縮について検証することができる。ILC500GeV における図??の断面積は $0.2 fb$ と小さく難しいため、崩壊 $e^+e^- \rightarrow Zhh \rightarrow q\bar{q}bb\bar{b}$ における b フレーバーの識別精度が非常に重要になる。

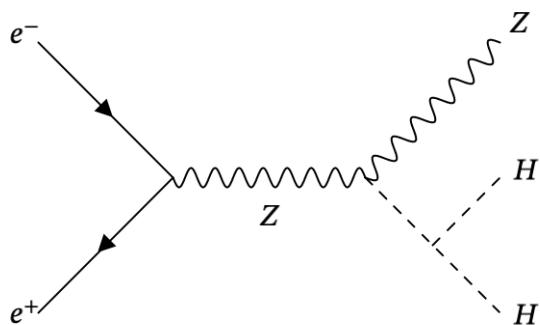


図 1.9: ヒッグス自己結合 $e^+e^- \rightarrow Zhh$

158 **1.3.4 階層性問題**

159 ヒッグス粒子の質量は LHC によって $125 \text{ GeV}/c^2$ と測定されている。しかしヒッグス粒子
 160 の質量は、繰り込みにおいて図??のような高次ダイアグラムから質量補正を受けることで発散
 161 してしまい、プランクスケール程度の質量を持つてしまうことが分かっている。そのため標準
 162 模型を超える新物理 (BSM) がないと仮定すると、質量の量子補正をキャンセルする解決策が
 163 なければ $125 \text{ GeV}/c^2$ 程度の質量を理論的に再現することができない。(ファインチューニン
 164 グ) これを回避するために、以下に挙げるような TeV スケールの超対称性理論や余剰次元理
 165 論など新物理によるシナリオが提案されている。これらシナリオにおけるヒッグス粒子との結
 166 合定数は標準模型における予測からズレることとなるため、ILC においてヒッグス粒子の精密
 測定を行うことで崩壊分岐比を決定することの意義は大きいと言える。

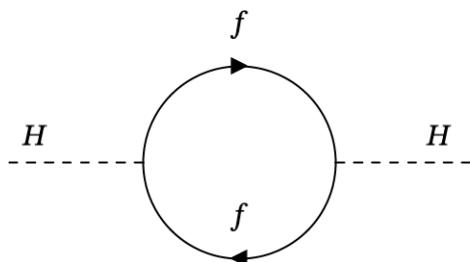


図 1.10: ヒッグス粒子の質量補正となるフェルミオンループ

- 167
- 168 ● 超対称性理論
階層性問題においては、超対称性によりヒッグスボソンの質量補正に関する 2 次の発
169 散をフェルミオンの寄与で打ち消す。これによって、対数による発散に落とすことができる。
170
 - 171 ● 余剰次元理論
余剰次元理論とは、四次元時空以外にも次元があるとする理論である。この理論では時
172 空間の次元数を増やすことで、増えた次元のゲージ場にヒッグス場の起源を求める。こ
173 の場合にはゲージ不变性により、繰り込みの発散が現れないため階層性問題に対応で
174 きる。
175

177 **1.3.5 その他の新物理**

178 上にあげた階層性問題に関する物理に加え、トップクォークの質量の精密測定、電弱相互作
 179 用の精密検証が可能であり、ILC の実現やそのアップグレードを通して宇宙の謎に迫る大発見
 180 を期待することができる。

1.4 ILC の検出器

ILC の検出器 (図??) には、日本や欧米諸国が中心となって開発が進められている International Large Detector (ILD) と、米国を中心となって開発が進められている Silicon Detector (SiD) の二つのコンセプトが提案されており、ILC ではこれら 2 つの検出器が Interaction Point (IP) を共有できるように push-pull 方式を採用している。また ILD、SiD とともに Particle Flow Algorithm (PFA) という事象再構成アルゴリズムに沿って最適化されている。



図 1.11: (左) ILD (右) SiD の全体図

186

1.4.1 ILD で検出器可能な粒子群

ILC の電子陽電子衝突で生じる粒子は、ヒッグス粒子などの重いボソンを介した後に、クォークやグルーオン、レプトン、光子に崩壊する。この中でもクォークとグルーオンは QCD における閉じ込めにより単体で存在することができず、クォーク対、グルーオン対となって多数のハドロンを発生させる。また、レプトンのうちニュートリノは、ILD の検出器と相互作用を起こさず通り抜けてしまうため、直接検出することは出来ない。そのため実際に測定器で検出することができるのは、終状態としてハドロンが束になった QCD ジェット、レプトン、フォトンとなる。

1.4.2 Particle Flow Algorithm: PFA

前節の通り ILC で生成される粒子は、ジェットの終状態として検出される。そのため ILC の物理を探求する上で必要となる粒子識別や事象再構成において、ジェットのエネルギーは非

常に重要な情報であり、一般的にジェットのエネルギー分解能は次のように表される。

$$\frac{\sigma_E}{E} = \frac{\alpha}{\sqrt{E}} \oplus \beta(E) \quad (1.5)$$

ここで、第一項はカロリメータに由来するであり、第二項は補正項である。従来の素粒子実験におけるエネルギー測定では、およそ7割に相当する粒子がハドロンカロリメータでエネルギーを測定されるが、ハドロンカロリメータはそれ以外の検出器と比較してエネルギー分解能が低く、およそ $\sigma_E/E = 55\%/\sqrt{E(\text{GeV})}$ の分解能となっている。ILCではジェットエネルギー分解能 $\sigma_E/E = 30\%/\sqrt{E(\text{GeV})}$ を目指しており、これを達成するために導入されているアルゴリズムが Particle Flow Algorithm (PFA) である。PFA はジェット内の粒子をその種類ごとに最適な検出器でエネルギー測定を行うことでジェットエネルギー分解能を向上させる再構成手法であり、過去の実験結果から、ジェット中に含まれる主な粒子の種類の割合とそれに対応する検出器について以下のように分かっている。(表??)

崩壊モード	崩壊分岐比	ジェット内のエネルギー割合
荷電粒子	飛跡検出器	62%
光子	ECAL	27%
中性ハドロン	HCAL	10%
ニュートリノ	-	1%

表 1.1: ジェットを占める各粒子と対応する検出器

1.4.3 International Large Detector: ILD

ILD [?] は内側から順に崩壊点検出器、飛跡検出器、電磁カロリメータ、ハドロンカロリメータ、ミューオン検出器で構成されている。カロリメータとミューオン検出器の間には 3.5T のソレノイドコイルが設置されている。図??に断面図を記す。

崩壊点検出器

崩壊点検出器は IP に最も近い場所に置かれる検出器であり、図??のようにシリコンピクセルセンサーが両面に貼られた厚さ 2mm の層を ILD の半径方向に 3 層重ねた構造になっている。このシリコンピクセルセンサーで飛跡を高い位置分解能検出のもと検出することで、荷電粒子の生成点を高い精度で決定することができる。これによって短寿命粒子の崩壊点を高精度に再構成することができ、二次崩壊点の再構成はジェットのクォークフレーバーを識別する上で非常に重要な情報となる。ILC では飛跡検出における位置分解能式??を目標としており、そのために CMOS センサー、DEPFET、Fine Pitch CCD、SOI など様々な技術候補が研究

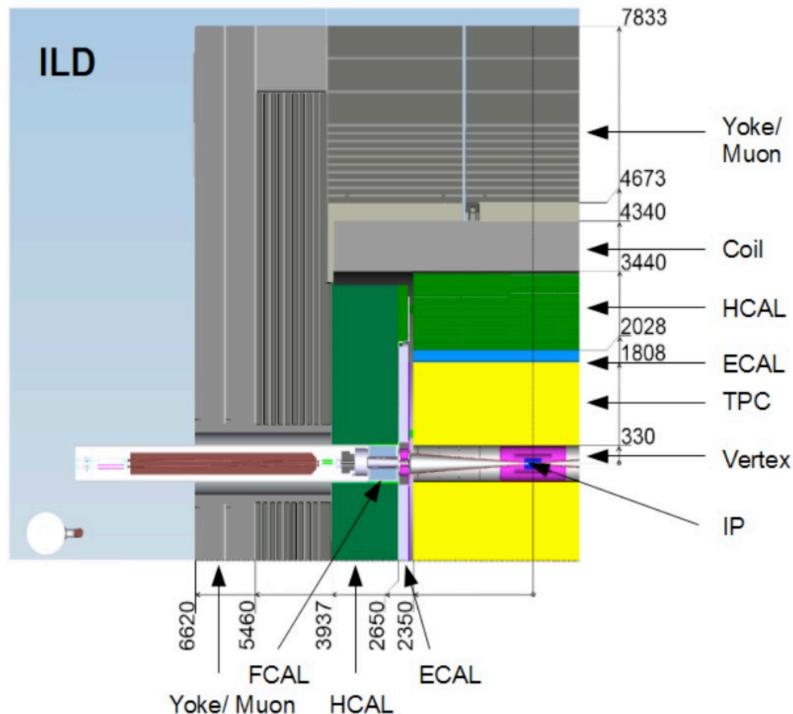


図 1.12: ILD の断面図

されている。

$$\sigma_b = 5 \oplus 10/p \sin \theta^{3/2} [\mu\text{m}] \quad (1.6)$$

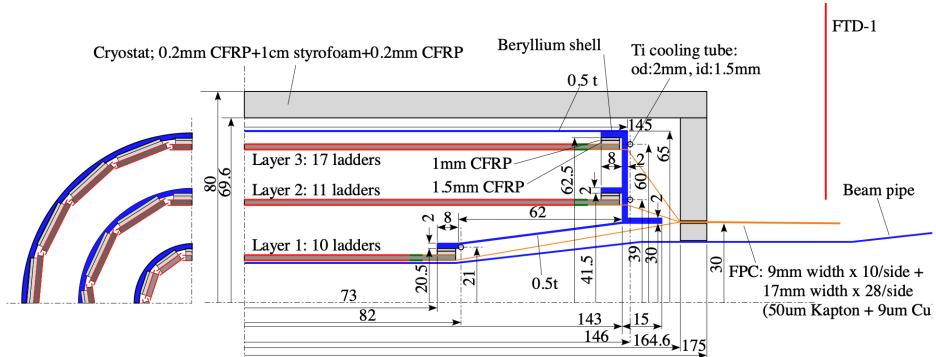


図 1.13: ILD 崩壊点検出器の構造

中央飛跡検出器

中央飛跡検出器は崩壊点検出器の外側に位置しており、Time Projection Chamber (TPC) とその周囲に設置されるシリコン検出器のハイブリッドで構成されている。TPC は大型のガスチェンバーであり、荷電粒子の通過でガス内に生じる電離電子を電極間にかけられた電場によってドリフトし、ドリフト時間などの情報をもとに飛跡を 3 次元的に再構成する検出器であ

216 る。荷電粒子の飛跡を再構成することで運動量の測定が可能であり、粒子の検出数の多さから
217 運動量分解能を持つ。さらに信号の大きさからエネルギー損失も測定することができる、
218 これは粒子識別において重要な役割を果たす。

219 カロリメータ

220 カロリメータは入射粒子のエネルギーを測定するための検出器で、ILD では内側から電磁カ
221 ロリメータ (ECAL)、ハドロンカロリメータ (HCAL) によって構成されており、またビーム
222 軸方向に対して前方カロリメータ (FCAL) が設置される。これら ILD のカロリメータには
223 サンプリング型カロリメータが提案されており、シャワーを起こすための吸収層と生成された
224 シャワー内の粒子のエネルギーを測定する検出層が交互に組み合わさった構造となっている。

225 ECAL は主に電磁シャワー内の光子のエネルギーを測定するために利用される。ILD では
226 後述の PFA のためジェット内の粒子を分離できる高精細なカロリメータが必要とされてお
227 り、吸収層には物質量が大きいため放射長が短く、モリエール半径の小さいタンゲステンが検
228 討されている。また、検出層には読み出しセルが高精細なシリコン検出器を用いるシリコン
229 電磁カロリメータ (SiECAL) やシンチレータストリップを用いるシンチレータカロリメータ
230 (ScECAL) が提案されている。

231 HCAL は荷電ハドロンと中性ハドロンのエネルギー損失を分離し、中性ハドロンのエネル
232 ギーを測定するための検出器である。HCAL は ECAL に比べ大型であるため吸収層には鉄が
233 用いられ、検出層には 3cm 角の SiPM タイルを用いてシンチレーション光を検出するアナロ
234 グカロリメータ (AHCAL) と、1cm 角のセルを RPC を用いてバイナリ信号で読み出すデジ
235 タルカロリメータ (SDHCAL) の 2 つが提案されている。

236 ミューオン検出器

237 ミューオン検出器はその名の通りミューオンを検出する検出器である。ミューオンは他の検
238 出器と相互作用を起こさないため IP から遠い検出器の最も外側に設置されており、RPC チェ
239 ンバーと SiPM シンチレータストリップの両方が検討されている。

240 1.5 ILC のソフトウェア

241 1.5.1 イベントジェネレータと検出器シミュレーション

242 ILC をはじめとする線型加速器には「iLCSoft」というソフトウェアフレームワークが開発
243 されており、検出器シミュレーションから事象再構成までを実行することができる。iLCSoft
244 内では専用の LCIO フォーマットを使用し、C++ アプリケーションフレームワークである
245 Marlin によって運用され、検出器のジオメトリなど検出器記述には DD4hep というツール
246 キットを使用するという点で統一されている。

247 ILC は将来実験計画であるため、現在実験データは存在しないがシミュレーションによっ

て検出器応答や新物理探索など研究が可能であり、本論文における研究で使用するデータもシミュレーションデータである。シミュレーションにおいてはまず、モンテカルロ (Monte Carlo, MC) 法に基づく Whizard というイベントジェネレータを用いて、標準模型や様々な理論を背景とした物理事象を生成する。Wizard では終状態で最大 8 粒子までの事象を生成し、Pythia によって粒子の崩壊過程のシミュレーションを行う。更に生成されたイベントに対して、DDSim という Geant4 をベースとした検出器シミュレーションを実行し、粒子から検出器ヒットデータが生成される。図??に ILC におけるソフトウェアの流れを示す。

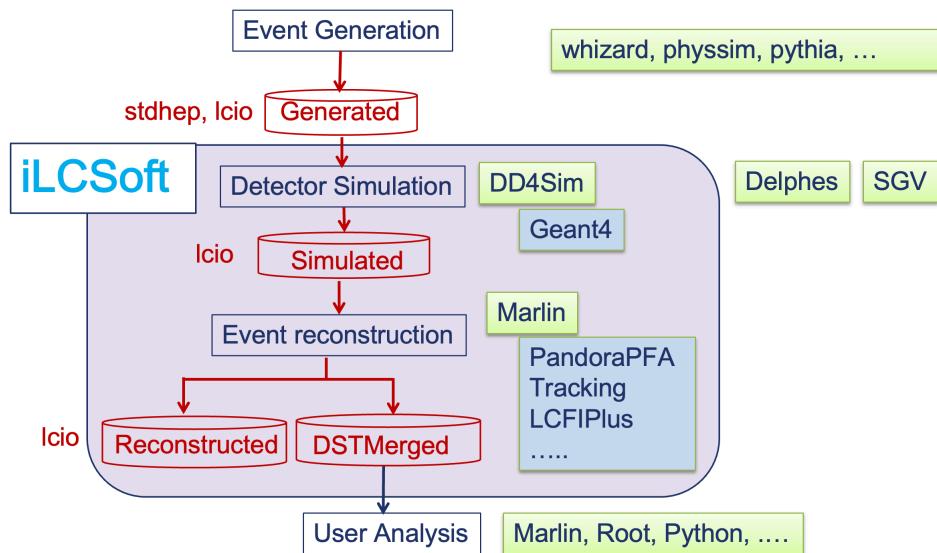


図 1.14: ILC におけるシミュレーションと事象再構成、物理解析の流れとソフトウェア

254

255 1.5.2 事象再構成

256 前節までで生成された検出器ヒットをもとに、終状態粒子のエネルギーと飛跡を推定する
257 事象再構成が行われる。iLCSoft では、Marlin によって測定器出力のデジタル化や PFA に
258 よる再構成を行った後、飛跡再構成やジェットの再構成を行い、物理解析へと繋がっていく。
259 iLCSoft において、ジェットの再構成にあたる崩壊点検出からフレーバー識別のプロセスは、
260 LCFIPlus[?] というフレームワークで実行することができる。

261 飛跡再構成

262 多数の飛跡を含むジェットは各検出器を通過するため、検出器ヒットをもとにフィッティング
263 を行うことで飛跡は再構成することができる。特に崩壊点検出器では主に飛跡の方向情報を、
264 中央飛跡検出器では運動量や時間情報を取得し、様々なパターン認識アルゴリズムを有する
265 MarlinTrk によって再構成される。荷電粒子の飛跡が再構成されたのち、以降のプロセス
266 でジェットの再構成を行う。

267 崩壊点検出

268 ジェットは IP で生成された粒子が崩壊を繰り返し、多くの飛跡を残すことで再構成され
269 る。この粒子が崩壊する点を崩壊点 (Vertex) と呼び、特に IP を primary vertex、そこで生
270 成された粒子の一次崩壊点を secondary vertex と呼ぶ。LCFIPplus における崩壊点検出では、
271 初めに Vertex Fitter プロセスにて 2 本以上の飛跡の組み合わせから飛跡の発生源となる点
272 を、 χ^2 値が最小値をとるフィッティングによって求める。続いて、primary vertex の再構成
273 を tear-down アルゴリズムを用いて行う。ここでは全ての飛跡に対して IP を崩壊点とする
274 フィッティングを行い、一定の閾値に到達するまで χ^2 値の大きい飛跡から排除していく。最
275 後に排除された飛跡対に対してフィッティングを行い、 χ^2 値や不变質量、運動量などを用い
276 てカットを行い、secondary vertex を再構成している。

277 ジェットクラスタリング

278 ILC の終状態の多くは 4 ジェット以上のマルチジェットであり、これらをクラスタリングす
279 ることでフレーバー識別の精度を向上させることができる。そのためジェットクラスタリング
280 のプロセスでは、再構成された崩壊点やレプトンの情報をジェットのコアとし、Durham[?] の
281 クラスタリングアルゴリズムを用いてクラスタリングを行う。具体的には、崩壊点やレプトン
282 の特徴的な物理量や飛跡同士の開き角などを用いて、全飛跡に対してクラスタリングを行う。

283 フレーバー識別

284 崩壊点の情報や飛跡の情報など 20 程度の物理量をもとに、多変量解析によってジェットの
285 親粒子のフレーバー識別が行われる。LCFIPplus では ROOT の TMVA パッケージを使用し
286 て、従来の機械学習手法である Boosted Decision Trees (BDTs) を用いた識別が行われてい
287 る。LCFIPplus では b フレーバーのジェット、c フレーバーのジェット、u・d・s フレーバーの
288 ジェットの 3 つを分類している。分類においては、b・c フレーバーのハドロンはそれ以外の
289 フレーバーに比べて寿命が長いことから、衝突点から離れたところで崩壊するという特徴があ
290 る。(図??) ハドロンの寿命 τ は高速 c を用いて、b フレーバーでおよそ $c\tau = 400 \sim 500 \mu m$ 、
291 c フレーバーでおよそ $c\tau = 20 \sim 300 \mu m$ である。上記に加えて b フレーバーは派生して c フ
292 レーバーへ崩壊するため、1 つのジェット中に崩壊点を 2 つもつ。これらの情報やジェットの
293 物理量を用いてフレーバーを識別することができる。そのため崩壊点検出のプロセスにおい
294 て、高精度に崩壊点を求めることが重要となる。

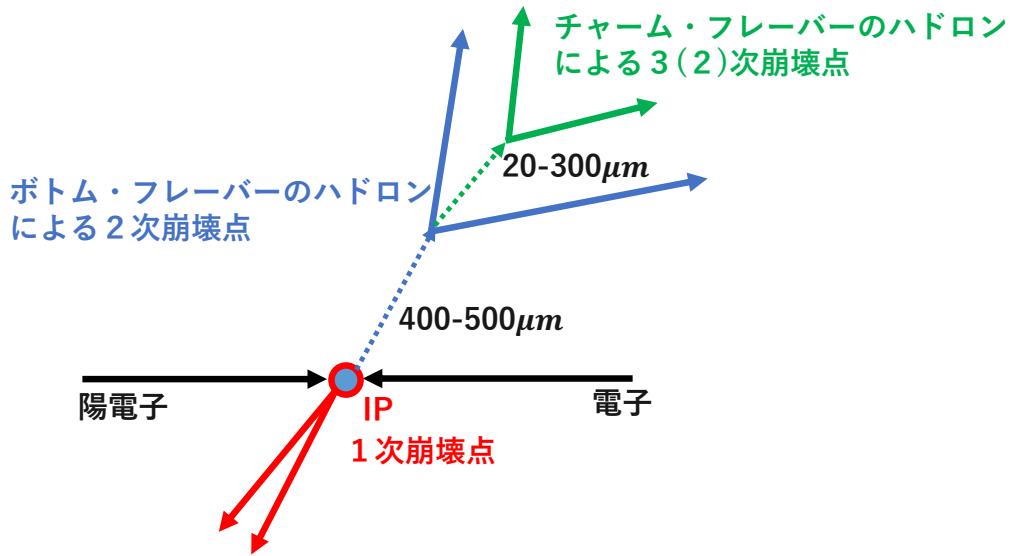


図 1.15: ジェットの崩壊の様子。赤線が 1 次崩壊点、青線が 2 次崩壊点、緑線が 3 次崩壊点を由来とする飛跡を表す。

1.6 本研究の目的

本研究の目的は、電子陽電子ヒッグスファクトリーである ILC におけるジェット測定技術の開発である。ヒッグス粒子や 350GeV 以上の ILC で探索可能なトップクォークなど、ILC の物理において重要な事象の多くはジェットを含んでおり、ジェットを高い精度で測定することが物理解析の性能に直結する。そのジェット測定技術において、シリコンタングステン電磁カロリメータの性能評価、フレーバー識別アルゴリズムの開発の 2 つのテーマで研究を行った。

302

1.6.1 高エネルギーhadronビームによる SiW-ECAL の性能評価

ILC では粒子単位での再構成が求められ、そのためにはジェットのエネルギーと方向の分解能を高い精度で得ることが重要となる。高いジェットエネルギー分解能を達成するために提案されている PFA では、非常に高精細なカロリメータが求められており、日本やフランスのグループによって開発されたシリコンタングステン電磁カロリメータはその有望な候補である。本研究では、その技術プロトタイプに高エネルギービームを照射するビームテスト実験を

304

305

306

307

308

309 行い、実験結果から更なる改善に向けたフィードバックを得た。本論文では、2章で背景となる
310 物理や SiW-ECAL の仕組みについて述べ、3章でビームテスト実験について報告する。

311

312 1.6.2 深層学習を用いたフレーバー識別アルゴリズムの開発

313 再構成において重要なプロセスとなるフレーバー識別アルゴリズムの開発を、深層学習技術
314 を用いて行った。本研究では、特にグラフ構造のデータを扱うグラフニューラルネットワー
315 クを実装し、従来技術である LCFIPlus と比較した識別精度の向上を目指した。グラフニュー
316 ラルネットワークでは、対象の特徴量に加え構造のトポロジー情報をデータに含んだ学習を行
317 うことができる。また同時に、全ての事象再構成アルゴリズムを深層学習に置き換えることを
318 最終目標に、フレーバー識別アルゴリズムと崩壊点検出アルゴリズムの統合を試みた。本論文
319 では、4章で深層学習に関する基本的事項について述べ、5章で実際に考案したアルゴリズム
320 について述べる。

321 第2章

322 シリコンタングステン電磁カロリ 323 メータ

324 本章では、ILD のシリコンタングステン電磁カロリメータについて説明する。まず検出器を
325 理解する上で必要な粒子と物質の相互作用について述べたのち、カロリメータの検出原理やシ
326 リコン検出器の検出原理について述べる。そして現在の ILD におけるシリコンタングステン
327 電磁カロリメータの読み出し方法、また ASIC の設計性能やの読み出し方法、現在の技術プロ
328 トタイプについて説明する。

329 2.1 入射粒子と物質の相互作用

330 素粒子実験で捉えたい素粒子やハドロンは、粒子と物質との相互作用によって捉えることが
331 できる。よって本節では入射粒子の種類ごとに物質との相互作用について述べる。

332 2.1.1 荷電粒子

333 荷電粒子のエネルギー損失の要因には、主に電離損失と制動放射が挙げられ、特にエネル
334 ギーの低いところでは電離損失の割合が、エネルギーの高いところでは制動放射の割合が高く
335 なる。以下ではそれについて述べる。

336 電離損失

337 荷電粒子は物質を通過することで、物質中の原子を電離あるいは励起させ電離エネルギー損
338 失を生じる。この電離エネルギー損失は原子中の電子によるクーロン散乱によるものが支配的
339 であり、Bethe-Bloch の式に従う。

$$-\frac{dE}{dx} = 4\pi N_A r_e^2 m_e c^2 z^2 \frac{Z}{A} \frac{1}{\beta^2} \left[\frac{1}{2} \ln\left(\frac{2m_e c^2 \beta^2 \gamma^2 W_{max}}{I^2}\right) - \beta^2 - \frac{\delta(\beta\gamma)}{2} \right] \quad (2.1)$$

変数	値または単位
N_A : アボガドロ定数	$6.022 \times 10^{23} \text{ mol}^{-1}$
r_e : 古典電子半径	2.817 fm
m_e : 荷電粒子の質量	0.511 MeV
c : 光速	$2.998 \times 10^8 \text{ m/s}$
z : 入射粒子の電荷	-
Z : 物質の原子番号	-
A : 物質の相対原子質量	g mol^{-1}
β : 入射粒子の v/c	-
γ : $1/\sqrt{1 - \beta^2}$	-
W_{max} : 1回の衝突で物質に与える最大エネルギー	MeV
I : 物質の平均イオン化ポテンシャル	eV
$\delta(\beta\gamma)$: 密度効果による電離エネルギー損失の補正	$\sqrt{\rho \langle Z/A \rangle} \times 28.816 \text{ eV}$

340 Bethe-Bloch の式より、電離エネルギー損失 $-dE/dx$ は荷電粒子の入射速度に依存する。
 341 様々な物質に対する電離エネルギー損失と入射速度の関係を図??に示す。入射速度の小さい
 342 とき電離エネルギー損失は $1/\beta^2$ に比例しており、 $\beta\gamma \approx 3 \sim 4$ で電離エネルギー損失は最小
 343 値に達する。これを最小電離損失といい、この領域にある粒子を MIP (Minimum Ionization
 344 Particle) と呼ぶ。

345 制動放射

346 荷電粒子が物質を通過する際には電離の他に、原子核との衝突によって電磁波を放射しエネ
 347 ルギーを失うこともある。物質を構成する原子核はそれぞれ電場を持っており、電場によって
 348 Rutherford 散乱を受けた荷電粒子は加速、減速をされ、光子を放射しエネルギーを失う。こ
 349 れを制動放射 (Bremsstrahlung) と呼ぶ。制動放射によって荷電粒子が失うエネルギー損失
 350 率は、

$$- \frac{dE}{dx} = \frac{E}{L_R} \quad (2.2)$$

L_R は放射長 (Radiation Length) と呼ばれており、平均エネルギーが e の因子だけ小さくなる平均の長さを指す。 L_R は以下のように与えられる。

$$\frac{1}{L_R} = 4 \left(\frac{\hbar}{mc} \right)^2 Z(Z+1) \alpha^3 n_\alpha \ln \left(\frac{183}{Z^{1/3}} \right) \quad (2.3)$$

351 式(??)を積分することで、初期エネルギー E_0 を持った荷電粒子が物質を x だけ進むときの
 352 エネルギー損失は以下のようになる。

$$E = E_0 \exp(-x/L_R) \quad (2.4)$$

353 電離エネルギーと制動放射によって失うエネルギーの大きさが同じになる入射電子のエネル
 354 ギーを臨界エネルギー E_c と呼び、この値よりもエネルギーが小さい場合はエネルギー損失が

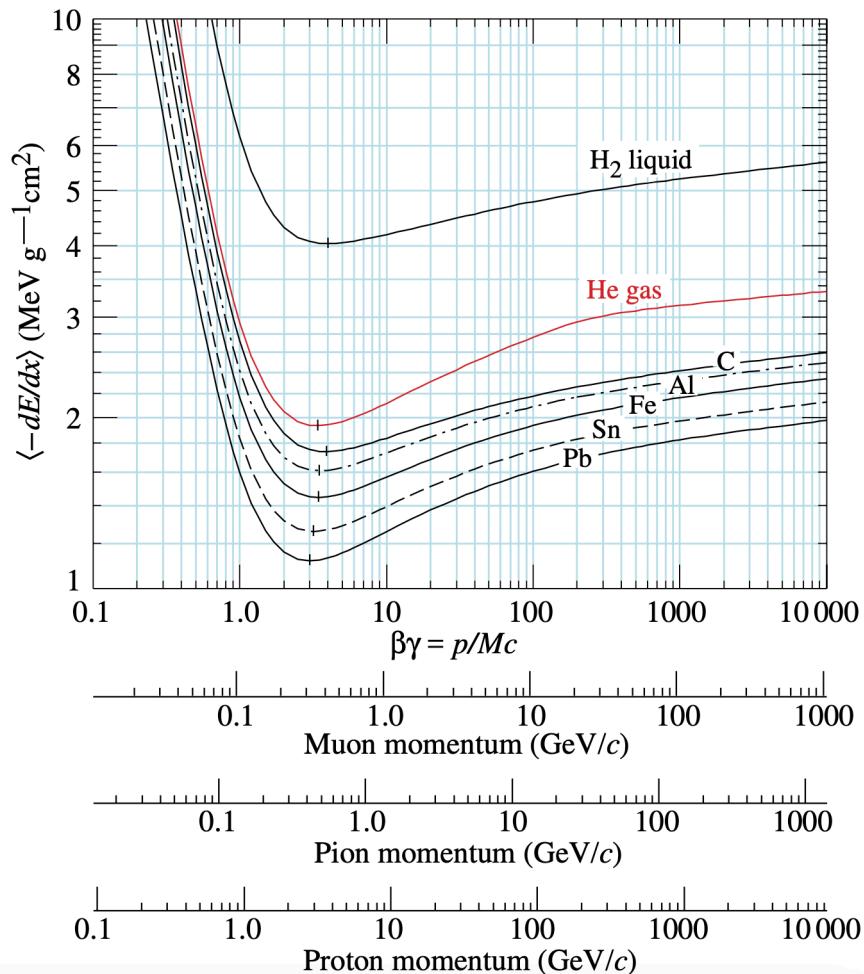


図 2.1: 水素 (液体)、ヘリウム (気体)、炭素、アルミニウム、鉄、スズ、および鉛における平均エネルギー損失と、入射粒子 (ミューオン、パイ中間子、陽子) の速度の関係。

355 Bethe-Bloch の式に従い、大きい場合は制動放射によって主にエネルギーを失う。(臨界エネ
356 ルギーは物質によって異なるがおおよそ $E_c \simeq 500[\text{MeV}]/Z$ と表される。) 荷電粒子の制動放
357 射によって失われるエネルギーは質量の二乗に反比例するが、電離エネルギー損失は質量に強
358 く依らない(図??)ため、ほとんどの粒子に対しては制動放射よりも電離損失が支配的となる。
359 一方で電子においては制動放射によるエネルギー損失が支配的であり、 E_c は電磁カロリメ
360 タなどの設計において重要なパラメータとなる。

361 2.1.2 光子

362 電荷を持たない光子は物質中で電離は起こさず、主に図??に示す光電効果、コンプトン散
363 乱、電子陽電子対生成の 3 つの過程で相互作用する。

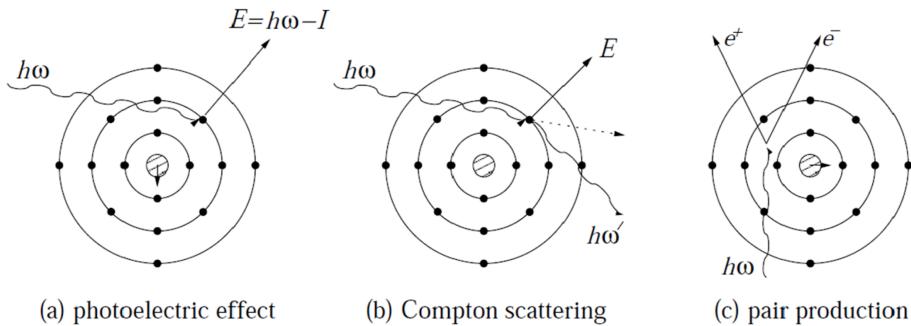


図 2.2: 光子と物質の相互作用

- 光電効果 (Photoelectric effect): 入射光子が物質に当たることで光子の持っていたエネルギー $h\nu$ が物質の電子に与えられる。これによって励起された電子が $h\nu - I$ の運動エネルギーで飛び出す現象。 $(I$ はイオン化エネルギー)
- コンプトン散乱 (Compton scattering): 入射光子と原子核に束縛されている 1 つの電子との弾性散乱。光電効果よりも光子のエネルギーが大きく、電子陽電子対生成反応よりも小さい時に支配的な反応である。
- 電子陽電子対生成 (Pair production): 入射光子が原子核のつくるクーロン場において消滅し、電子陽電子の対を生成する反応。この反応では、光子のエネルギーが電子陽電子の静止質量の和（およそ 1.02MeV）よりも大きい必要がある。

光子のエネルギーによってこれらの反応確率は異なり、図??に光子のエネルギーに対する各反応の確率を示す。中でも数 MeV 以上の光子においては電子陽電子生成反応が主要なプロセスであり、ILC のような高エネルギーにおいては電子陽電子対生成が重要である。物質に入射した光子は電子陽電子を生成し、さらに制動放射によって光子を放出する。これを繰り返すことで電子陽電子と光子の数が指数関数的に増加していく、この現象が電磁シャワーと呼ばれている。この時、電子陽電子対生成過程の断面積は $E_\gamma \gg mc^2/\alpha Z^{1/3}$ において

$$\sigma_{pair} = \frac{7}{9} \frac{1}{n_a L_R} \quad (2.5)$$

と近似することができ、光子の飛程はおよそ $9/7L_R$ となる。電磁シャワーは発展するにつれてエネルギーが下がり、臨界エネルギー (ILC の検出器ではおよそ 10 MeV) に到達すると電子陽電子生成過程が起こらなくなり収束する。粒子のエネルギーを測定する場合には、シャワー内の荷電粒子を MIP とみなし、それらの粒子数が初めの光子のエネルギーに比例すると考えることで、検出器のセンサーに残したエネルギー損失の和をとることで測定する。また電磁シャワーは進行方向だけでなく垂直方向にも広がり、モリエール半径 R_M によって広がりが測られる。モリエール半径とは、エネルギーの 90% が入るシャワーの半径を指し、以下の式で表される。

$$R_M \sim \frac{21(\text{MeV})L_R}{\text{臨界エネルギー } (\text{MeV})} (\text{g/cm}^2) \quad (2.6)$$

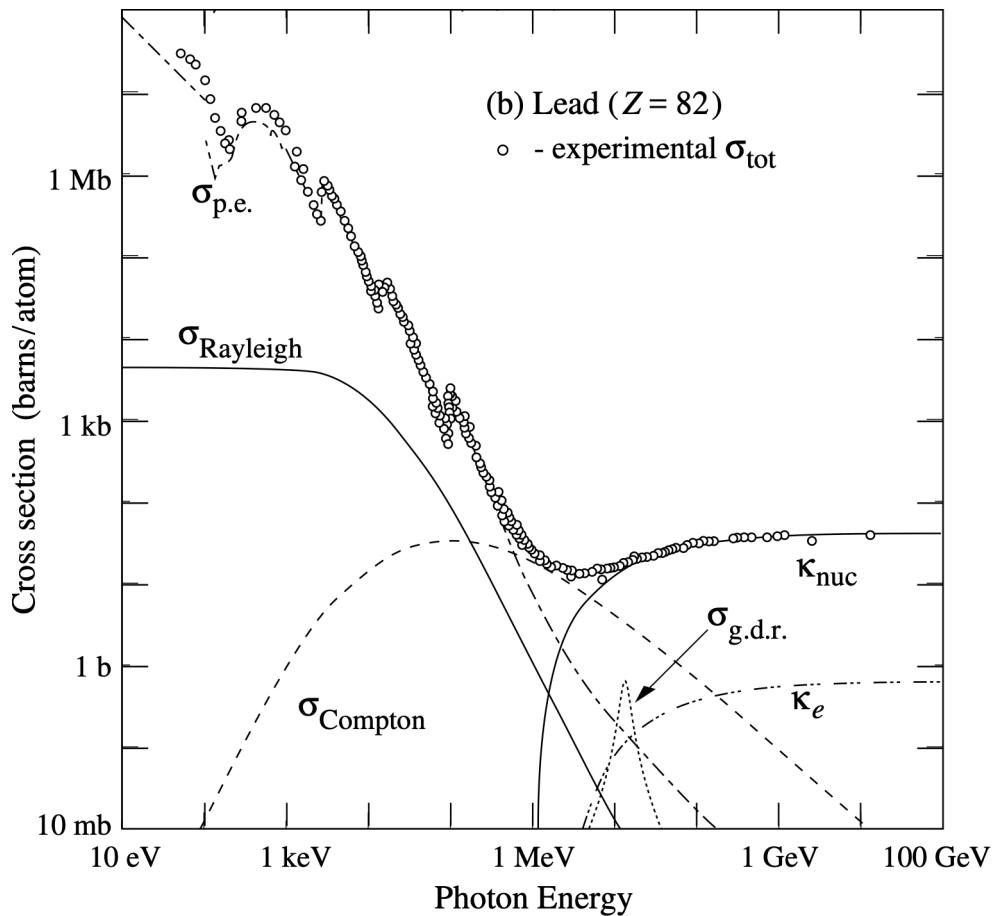


図 2.3: 光子と鉛の相互作用における断面積と光子のエネルギーの関係。 $\sigma_{p.e.}$ は光電効果を、 $\sigma_{Compton}$ はコンプトン散乱を、 κ_e, κ_{nuc} は電子陽電子対生成を指す。

381

382 2.1.3 ハドロン

π 中間子や K 中間子などのハドロンは物質を構成する原子核と衝突し、非弾性散乱を繰り返すことでハドロンシャワーを生成する。ハドロンの相互作用長は典型的に放射長よりも大きく、ハドロンをカロリメータで測定する場合には非常に多くの物質を必要とする。相互作用長は以下のように表される。

$$\lambda = \frac{A}{N_a \rho} \sigma_{total} \quad (2.7)$$

383 ここで、 ρ は物質の密度を、 σ_{total} は反応断面積の総和を表す。ハドロンシャワーには $\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$
 384 崩壊によって発生する電磁シャワーが混ざってしまっており、検出器のエネルギー応答が異なる
 385 ことから、ハドロンシャワーのエネルギー分解能は電磁シャワーと比較して非常に悪くなっ
 386 てしまう。

387 2.2 粒子検出器の動作原理

388 素粒子実験では、前節の相互作用を用いて粒子を検出する。粒子の検出には、事象を区別す
389 るために十分な時間分解能と位置分解能を持つ必要があり、また各粒子を識別するために、エ
390 ネルギーと運動量を十分な精度で測定する必要がある。以下では、測定器を構成する検出器の
391 うち特に重要なものを取り上げる。

392 2.2.1 ガス検出器

393 ガス検出器は、主にアルゴンのような活性の低いガスを検出器内に充填した検出器である。
394 荷電粒子がガス中を通過することで電離反応を起こし、生成される電子と陽イオンを電極に集
395 める、あるいは電離の軌跡を可視化することで荷電粒子を検出することができる。主な検出器
396 としては、電極への印加電圧が小さい領域では電離箱が、大きい領域ではワイヤーチェンバー
397 や抵抗板チェンバー（RPC）などが挙げられる。

398 2.2.2 半導体検出器

399 半導体検出器とは半導体材料を使用した検出器を指し、光や電子をはじめとして様々な粒子
400 を検出するものがある。半導体材料には主にシリコンやゲルマニウムが用いられ、接合ダイ
401 オードの原理を使用して製造される。以下では、シリコン検出器の構造と動作原理について説
402 明する。まず基本構造としては、検出器の一方に正孔の多い p 型半導体、もう一方の面に自由
403 電子が多い n 型半導体の p-n 接合が作られてある。それぞれに対して逆バイアス電圧（p 型に
404 負、n 型に正）を印加することで、p 型と n 型との間で正孔と自由電子の結合が進み、空乏層
405 と呼ばれる安定化した領域が検出器の接合面を中心に広がる。この空乏層を通過した荷電粒子
406 は、検出器内のシリコン原子を励起し、電子正孔対を生成する。飛跡に沿って生成された電子
407 正孔対は、空乏層内の電場によって両印加極板までドリフトされ、パルス電流として測定され
408 る。また、シリコンなど半導体のバンドギャップは 1eV 程度であり、電子正孔対を生成する
409 ために必要なエネルギーはおよそ 3,4eV となっている。この信号の小ささから、半導体検出
410 器では読み出しにおいて增幅を必要とするため、增幅回路が近傍（あるいは半導体内部）に存
411 在している。半導体検出器は、電極が平面構造のピクセル検出器や帯状のストリップ検出器、
412 検出器基板上に增幅回路を形成するモノリシック検出器など、電極や增幅回路の実装によって
413 様々な構造が存在する。

414 2.2.3 シンチレーション検出器

415 励起エネルギーの一部が、より低いエネルギー準位へ遷移する際に可視光として表れる物質
416 をシンチレータという。シンチレータ検出器は、荷電粒子の通過によって発生した蛍光（シン

チレーション光) を光検出器によって測定することで動作する検出器である。シンチレーション光は非常に弱い光信号であるため、検出においては光電子増倍管を用いて信号を增幅し検出する。

2.3 シリコンタングステン電磁カロリメータ SiW-ECAL

2.3.1 SiW-ECAL の全体構造

ILD の SiW-ECAL は、図??のようにタングステンの吸収層とシリコンパッドセンサーの検出層が、30 層サンドウィッヂ状に交互に重なったサンプリング型カロリメータである。1 つのモジュールが 10 ほどのサブモジュールに分かれており、サブモジュールにはそれぞれ 4 枚のシリコン半導体センサーが貼り付けられる。

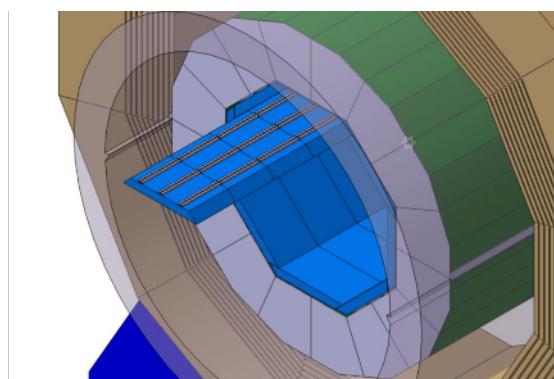


図 2.4: ILD および ECAL の全体図

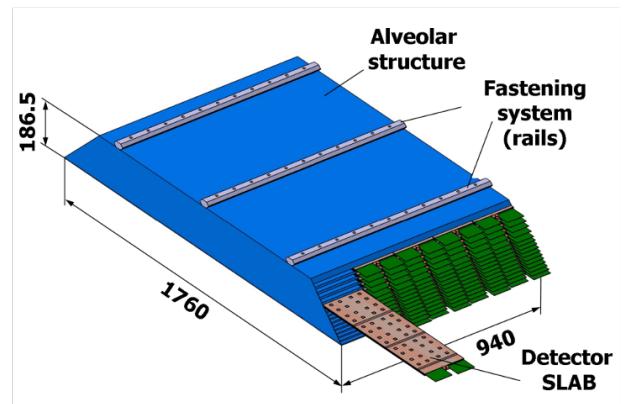


図 2.5: SiW-ECAL の構造

425

2.3.2 シリコン半導体検出器

SiW-ECAL では検出層にシリコン半導体検出器を用いる。センサーの大きさは 1 枚あたり $9 \times 9\text{cm}^2$ で、1 枚に $5.5 \times 5.5\text{mm}^2$ のピクセルが 16×16 個並んでおり、1 つサブモジュールあたり 1024 チャンネル読み出しが可能となっている。またシリコンセンサーには、電極としてアルミニウム (Al)、絶縁層に二酸化ケイ素 (SiO_2) が使用される。厚さ $320\mu\text{m}$ のセンサーでは、1MIP あたり 86.8keV のエネルギー損失が起こり、臨界エネルギーに達するまでに生成される電子正孔対はおよそ 24,000、電荷にして 4fC となる。シリコンセンサーは、常温硬化型導電性接着剤によって回路基板 (PCB) と接着されており、PCB を通して信号の読み出しが行われる。以下にセンサーの仕様と 1 枚のシリコンセンサーパッドを示す。

図 2.6: シリコンセンサーの仕様

制作会社	浜松ホトニクス株式会社
サイズ	$89.7 \times 89.7 \text{ mm}^2$
セルサイズ	$5 \times 5 \text{ mm}^2$
セル数	$16 \times 16 = 256$
厚さ	$320/500/650\mu\text{m}$
完全空乏化電圧	$40/70/110 \text{ V}$

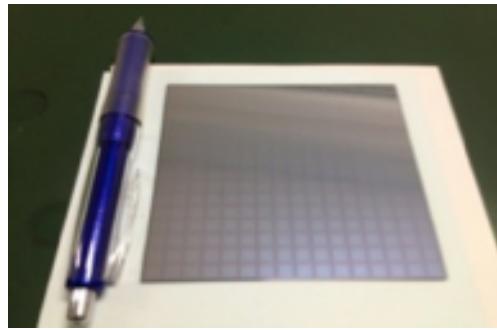


図 2.7: シリコンパッドセンサー

435 2.3.3 読み出しシステム

436 SiW-ECAL は高精細であることから読み出しチャンネル数が非常に多くなっており、30 層
 437 の ECAL 全体ではおよそ 1 億にもおよぶ。そのため、シリコンセンサーからの信号読み出
 438 しをコンパクトにする必要があり、読み出し専用の ASIC (Application Specific Integrated
 439 Circuit) が開発された。現在の技術プロトタイプに実装されている ASIC には、フランスの
 440 Omega グループが開発した SKIROC (Sillicon Kalorimeter Integrated ReadOut Chip) シ
 441 リーズの第二バージョンである SKIROC2A を用いている。

442 まず、読み出しに用いる ASIC に求められる性能には次に挙げる項目が求められる。

- 443 • 自動トリガー：
444 信号に対して ASIC 自身でトリガーをかける。
- 445 • 完全デジタル出力：
446 シリコン半導体検出器からのアナログ情報をすべてデジタル変換し、DAQ へ送信する。
447 データ量を圧縮し、またデータの劣化を防ぐことができる。
- 448 • 発熱量の抑制：
449 電力消費によって発生するジュール熱を、1 チャンネルあたり $25\mu\text{W}$ 以下に抑える。
- 450 • 1 MIP 相当の信号を識別できる高い Signal to Noise 比 (S/N 比)：
451 PFA においてジェットエネルギー分解能を向上させるために、高い精度で粒子を識別
452 する必要がある。

453 続いて、SKIROC2A の基本的な仕様を以下に示す。

- 454 • Austria Micro Systems 社製 $0.35 \mu\text{m}$ SiGe
- 455 • $7.5 \times 8.5 \text{ mm}^2/1$ チップ
- 456 • 1 チップあたり 64 チャンネル読み出し可能
- 457 • 2 種類のダイナミックレンジをもつ ADC (Analog to Digital Converter) mode：
458 電磁シャワー内の粒子が 1 つのチャンネルに大量に入射したときに全エネルギーを測定
459 出来るよう、幅広いゲインのレンジを持つ。

- 460 – High gain … 0.5 ~ 150 MIP 相当の信号に対応
- 461 – Low gain … 150 ~ 2500 MIP 相当の信号に対応
- 462 ● TDC (Time to Digital Converter) mode : 1ns 程の時間分解能で時間情報を保存
- 463 ● 1 チャンネルあたり 15 イベント保持可能な Analog memory cell
464 ビームバンチ構造に対応するため、200ns の間イベントを保持することが可能。1 つ
465 の Memory cell では、High gain ADC、Low gain ADC を、時間情報である BCID
466 (Bunch crossing ID) と紐づけて保存。
- 467 ● 数珠つなぎ型読み出し：順番に読み出すことで読み出していないチップの電源を必要
468 とせず、消費電力を減らす
- 469 ● 0.5 MIP での自動トリガー
- 470 ● 全 64 チャンネルの閾値を個別で同時設定可能な 10 bit DAC threshold
- 471 ● Power pulsing mode

472 データ収集の手順は、以下のとおりである。まずシリコンセンサーからのアナログ信号が各
473 チャンネルに入力され、前置増幅器によって前段増幅を行う。ここでの増幅率は、前置増幅
474 器の feedback capacitance によって変更可能となっており、増幅率が最大となる 0pF から
475 6.0pF まで 0.4pF 刻みで決定することができる。前段増幅を経た信号は、Fast shaper と 2 つ
476 の Slow shaper (Low/High gain) の 3 つに分割される。Fast shaper に入った信号は、CRRC
477 shaper によって信号をさらに増幅したのち、discriminator にて閾値を超えた場合のみトリ
478 ガー信号を出し、同時に入ってきた Slow shaper の信号電圧を Memory cell に保持する。こ
479 こで、CRRC shaper とは微分回路と積分回路を組み合わせた回路であり、信号増幅率と立ち
480 上がり時間を調整している。Memory cell に保持された charge は、読み出し時間が経過、あ
481 るいは Memory cell が満たされたタイミングでマルチプレクサー (MUX) に送られる。一方、
482 Slow shaper においても信号が CRRC shaper によって増幅率 1、10 倍に増幅され、トリガ
483 信号によって MUX に送られる。MUX では、Slow shaper (Low or High) と TDC の組み
484 合わせを決定し、wilkinson 型 12bit ADC によってアナログ信号をデジタル化し、メモリに
485 保存されたのち外部へ転送される。図??に SKIROC2A のアナログ部の回路図を示す。

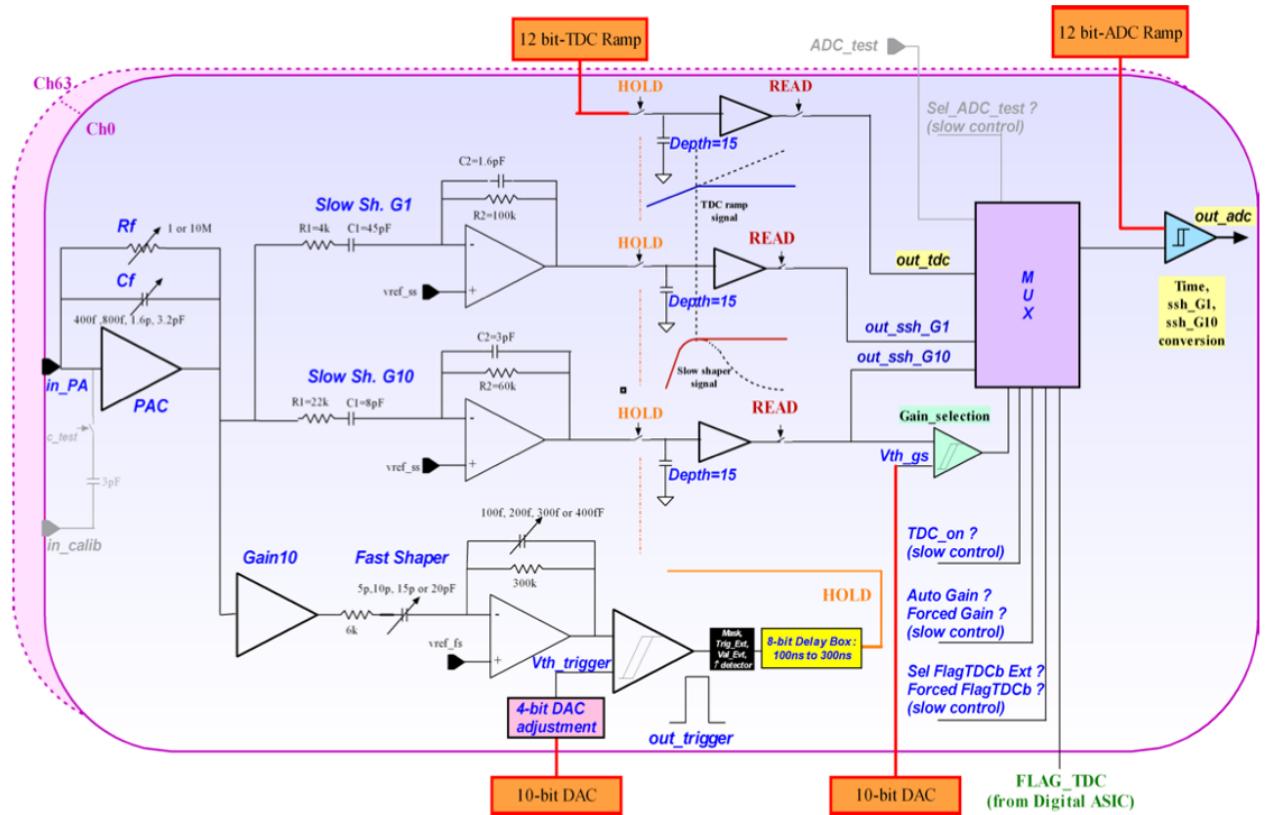


図 2.8: SKIROC2A のアナログ部の回路図

486 2.3.4 タングステン吸収層

487 ILD の SiW-ECAL の吸収層では PFA の要件を満たすために、相互作用長が長く放射長の
 488 短い物質でシャワーの広がりを小さく抑える物質を採用する必要がある。そのため、モリエール半径が小さく、放射長に比べ相互作用長が大きいタングステンが採用されている。表??に物質質量が大きく吸収層の候補となる物質の性質について示す。

物質	λ/cm	L_R/cm	R_M/cm
鉄	16.8	1.76	1.69
銅	15.1	1.43	1.52
タングステン	9.6	0.35	0.93
鉛	17.1	0.56	1.00

表 2.1: 物質量の大きい吸収層の候補物質 (λ は相互作用長、 L_R は放射長、 R_M はモリエール半径を示す。)

491 2.3.5 技術プロトタイプ

492 SiW-ECAL の技術プロトタイプとして、図??のような構造が考えられている。図??は、1
 493 層の検出器 (Slab) の一部として作製された Short slab である。図の上から構造体として炭素
 494 繊維強化プラスチック (CFRP) の板があり、その下に読み出し基板 (FEV) や ASIC の制御
 495 基板があり、基板下にはセンサーに接触し電荷を印加する導電性シートがあり、さらにカーボン
 496 の板で挟まれている。1 層あたり、FEV には PCB 上に SKIROC2A が 16 チップ実装
 497 されており、裏面にはシリコンパッドセンサー 4 枚が導電性接着剤で接着されている。また、
 498 ASIC は FPGA を通して制御されており、さらに図??のようなモジュールを通して、複数の
 499 Slab からの信号を同時に読み出している。

500 読み出し基板には、大きく分けて FEV と COB の 2 つの案がある。(図??) FEV は PCB
 501 の裏面に 4 枚のシリコンセンサーを導電性接着剤で接着しており、その内側にフレキシブル
 502 基板を接着することでシリコンセンサーへの電圧供給を行う。また PCB 表面には ASIC が
 503 16chip 実装されており、センサーからの信号をデジタル変換している。FEV には FEV7 から
 504 13 までのバージョンがあり、内部配線や外部接続の面でアップデートが行われている。一方
 505 で COB (Chip On Board) では、ASIC が窪みにワイヤーボンディングされており、これに
 506 よって読み出し基板が FEV よりも薄いコンパクトな構造になっている点が特徴である。しか
 507 し同時に、FEV と比較してノイズの影響を受けやすいなど欠点も抱えている。
 508 これら技術プロトタイプの開発は、フランスと日本を中心に CALICE グループによって国際
 協力で行われており、国内においてもモジュールの生産・組み立ては可能となっている。

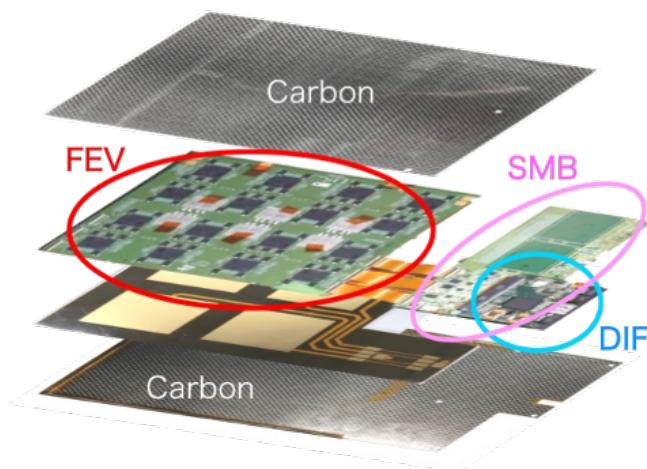


図 2.9: short slab の構造



図 2.10: (左) FEV13 (右) COB



図 2.11: 多層読み出しのための CORE モジュール

510 第3章

511 ビームテストによる評価実験

512 これまでに作成された SiW-ECAL の技術プロトタイプ (FEV および COB) の性能評価実
 513 験を、2023 年 6 月 7 日から 2023 年 6 月 22 日の期間に CERN SPS 加速器のビームラインに
 514 て行った。本実験の主な目的は、電磁カロリメータとハドロンカロリメータの技術プロトタイ
 515 プを同じビーム軸上に設置し、同時に運転を行いデータを取得すること。また、これまでの評
 516 價実験の中でも最高エネルギーのハドロンビームを用いて 15 層の SiW-ECAL の評価を行う
 517 ことの 2 点であった。また本実験におけるハドロンカロリメータは、同じく CALICE グル
 518 プにおいてドイツやチェコが中心となって開発を進めている AHCAL を用いた。以下では実
 519 験の詳細と、結果について述べる。

520 3.1 ビームライン

521 ビームテストは、フランスとスイスの国境付近に位置する欧州原子核研究機構 (CERN)
 522 の、SPS (Super Proton Synchrotron) 加速器のビームラインを用いて行った。SPS は、現在
 523 LHC (Large Hadron Collider) の前段加速器として利用されており、陽子シンクロトロンから
 524 来た 26GeV の陽子を、周長 7km の加速器によって 400 ~ 450GeV まで加速している。SPS
 525 のビームラインでは、加速した陽子ビームに対してターゲットを用いることで、電子、ミュー
 526 オン/パイ中間子の 2 次ビームを運動量 10 ~ 400GeV で得ることができる。本実験ではこれ
 527 らのビームを用いて、North エリアにある H2A ビームラインで実験を行った。実験に用いた
 528 ビームパラメータを表??に示す。

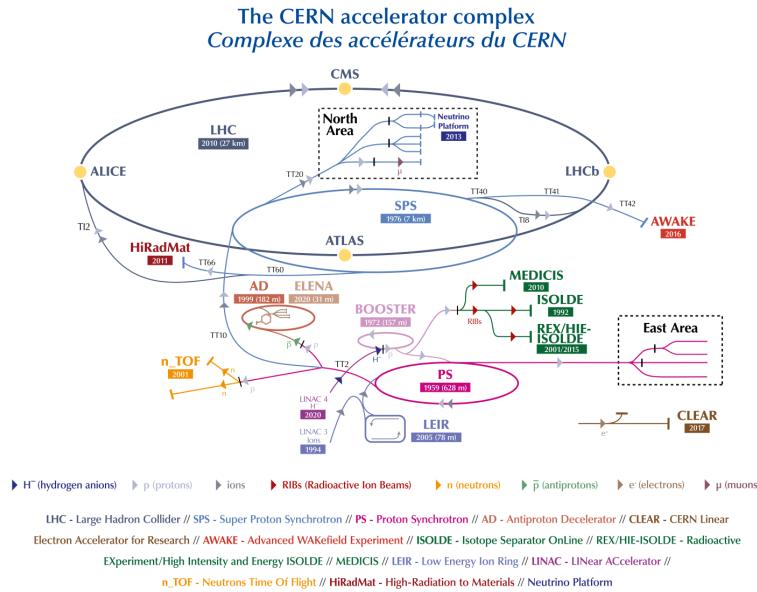


図 3.1: CERN の全体図

Momentum range	10-200[GeV/c]
Electron purity	10-99.5%
Max $\delta p/p$	2%
Beam height from floor	2460[mm]

表 3.1

3.2 実験セットアップ

3.2.1 測定機器のセットアップ

本実験でのセットアップの概観を図??に示す。図中右手からビームが照射され、ILDの構成と同様に上流側にSiW-ECALが、下流側にAHCALを設置した。本論文ではAHCALの解析結果については触れないため、説明を省略する。一方でSiW-ECALのプロトタイプは、FEVを13層（うちFEV11が）COBを2層組み合わせた計15層からなる検出層と鉛板15層の吸収層からなるモジュールを組み立てた。今回のビームテストの検出層は、最も良い性能が期待できるFEV13を前方に設置し、性能比較のためにCOBを加えた構成となった。15層の検出層において、センサーと読み出しボードに供給する電源は、15層に対して図??左のように並列で印加した。また、信号はカプトンケーブルを通して15層分の信号を一括してCOREモジュールに送り、PCで読み出しを行った。

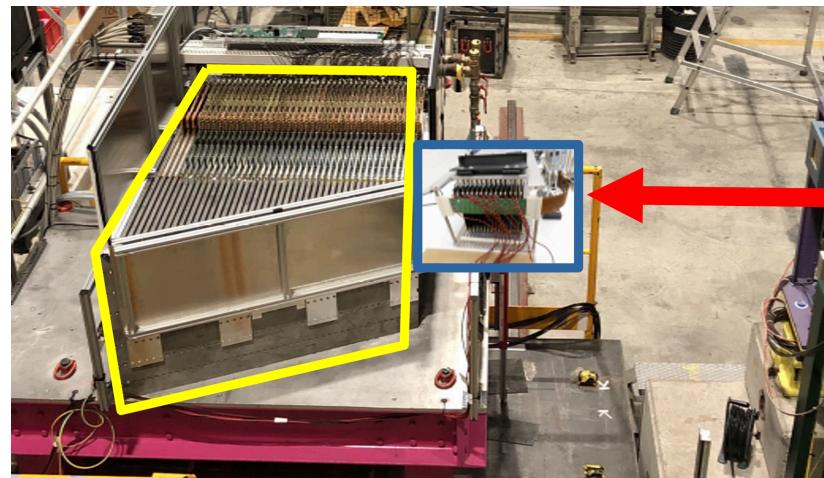


図 3.2: セットアップの全体図。黄枠 : AHCAL、青枠 : SiW-ECAL、赤 : ビーム位置

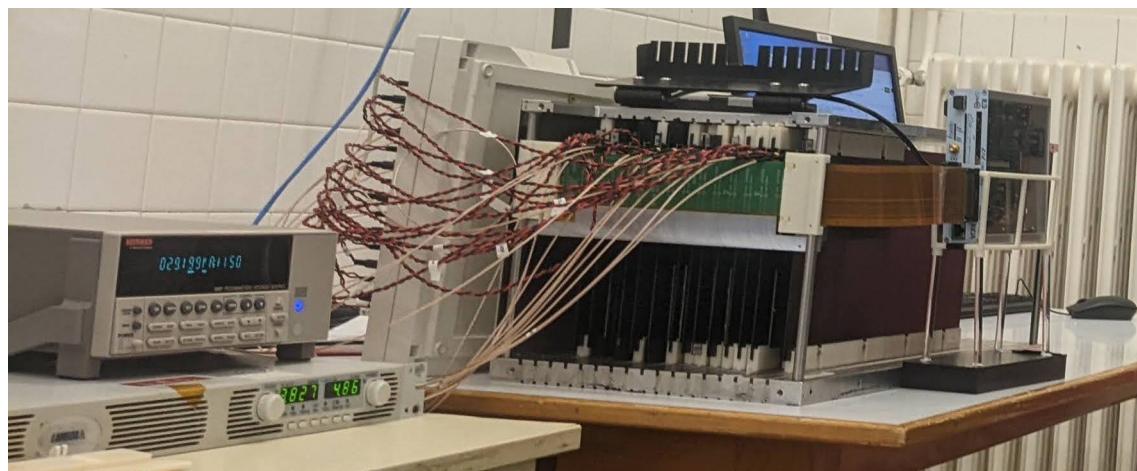


図 3.3: SiW-ECAL のプロトタイプモジュールと電源供給、読み出しシステム

層数	ボードの種類	ウェハー厚み [μm]	タンクステン厚み [mm]
0	FEV13	650	4.2
1	FEV13	650	4.2
2	FEV13	650	4.2
3	FEV13	650	4.2
4	FEV13	500	4.2
5	FEV13	500	4.2
6	COB	500	4.2
7	FEV12	500	4.2
8	COB	500	5.6
9	FEV12	500	5.6
10	FEV11	320	5.6
11	FEV11	320	5.6
12	FEV10	320	5.6
13	FEV13	320	5.6
14	FEV11	320	5.6

表 3.2: SiW-ECAL のレイヤー構成 (0 層目がビーム上流側)

3.2.2 信号読み出し

ECAL と HCAL は独立に DAQ を行うが、本実験では EUDAQ という読み出しフレームワークによって HCAL と同期した読み出しを行った。EUDAQ では、ECAL と HCAL の間で CCC (Clock and Control Card) を同期させており、CCC ではクロック、スタート、ストップ信号を PC へ送っているため、PC 上で同じ BCID のイベントを収集することができる。

また、ECAL では専用の DAQ ソフトウェア [?] が存在しており、DAQ のみでなくチャンネル単位での閾値の設定やイベントのモニター (図??) が可能となっている。データは raw 形式で保存され、解析用のソフトウェアを通して root ファイルへ変換し解析に利用することができる。

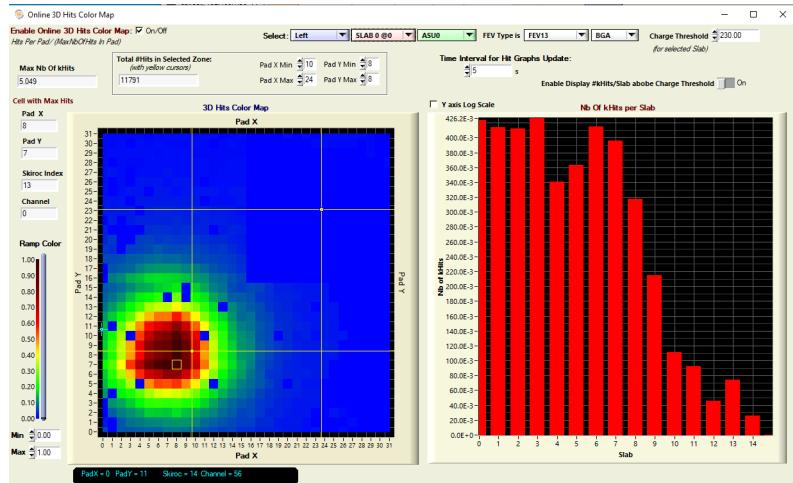


図 3.4: SiW-ECAL 読み出しソフトウェアにおけるイベントモニター (左) ヒットマップ (右)
各層あたりのヒット数

3.3 実験結果

3.3.1 検出器応答

各 run に対して層ごとのヒットマップを作成し、各層の応答を確認した。作成したヒットマップが図??である。ビームはヒットマップ左下のセンサーを中心に照射を行った。電子ビームは相互作用を起こし電磁シャワーを形成するため、ビーム断面積が大きくなっていることが確認できる。またミューオンビームは、電子ビームと比較して相互作用を起こさず、ビームサイズが小さい。また白く抜けている箇所はノイズが多いためマスクしている、あるいは信号がないチャンネルであるが、ビームの種類によらず全体を通して 4 つほど四角く抜けている部分が確認できる。これは 1 枚のセンサーの場所と対応しており、実験後に確認したところセンサーと PCB の間の導電性接着剤が剥がれてしまっていることが発覚した。さらにビームのエネルギーを上げていくと、80GeV 以上のエネルギーで図?? (b) 第 6 層のよう、1 センサー全体にヒットが集中してしまう現象が確認された。エネルギーが大きくなれた場合にはセンサーに入ってくる信号が多くなることから、センサー周辺での放電等が原因として考えられるが、現在調査を行なっている。

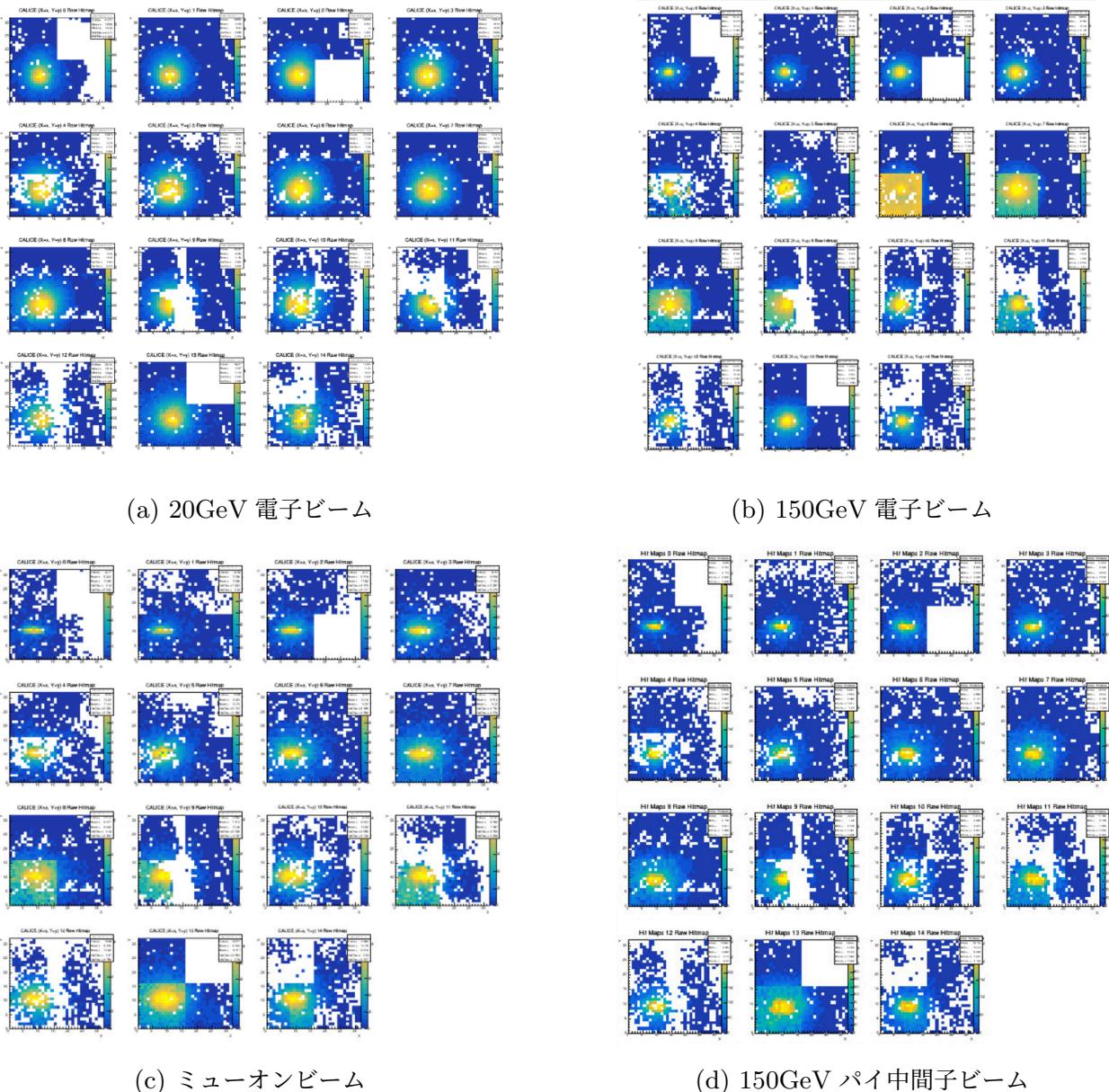


図 3.5: 各ビーム種類におけるヒットマップ。左上から 0 層右上が 3 層、右下が 14 層と順に並んでいる。

3.3.2 ペデスタル

続いて、ペデスタルの解析を行った。ペデスタルとはトリガーが入っていない時の信号の大きさで、エレキ由来のノイズ等によって 0 でない値を取る。実際のヒットによる信号の大きさは、得られたすべての値からペデスタルの値を引いた値になるため、ペデスタルについて十分に解析を行うことは重要となる。一般的にペデスタルはガウシアンでフィッティングすることができ、その中央値はペデスタル信号の大きさを、幅はその揺らぎの大きさに相当する。図??に各エネルギーの電子ビームの run における同じチャンネルのペデスタルを示した。

573

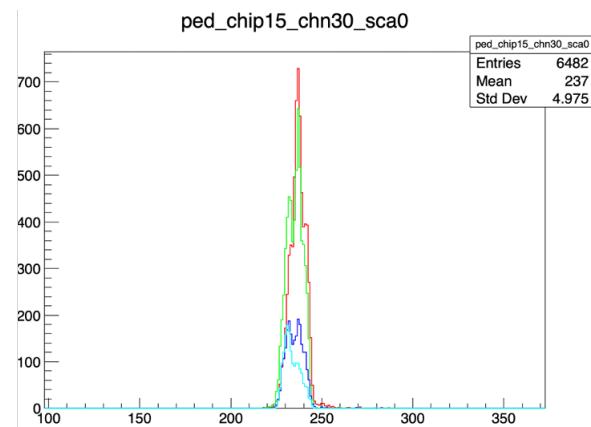


図 3.6: 40/60/100/150GeV の電子ビームにおけるペデスタル

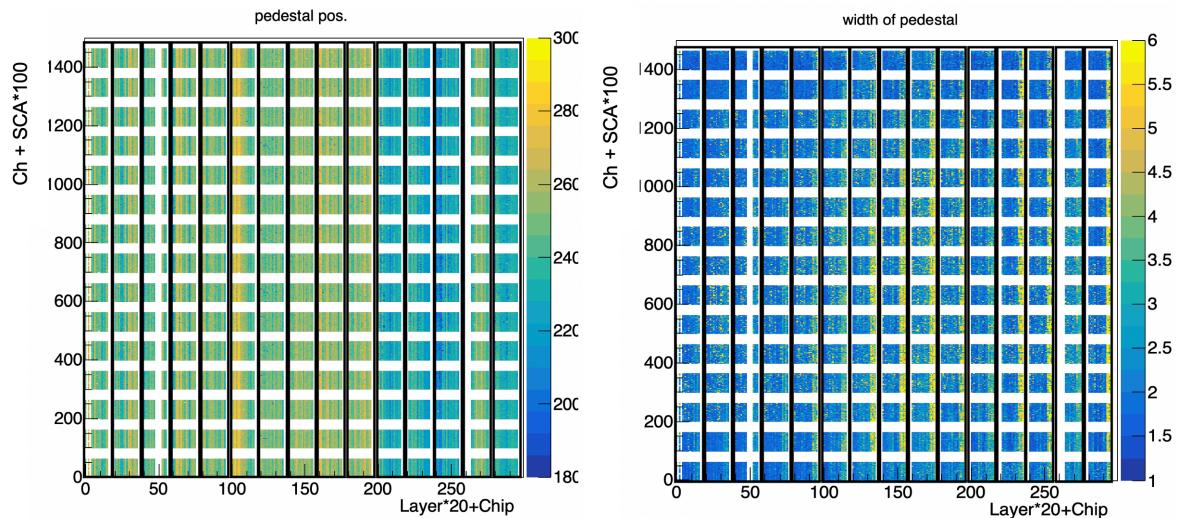


図 3.7: ペデスタルをガウシアンフィットした際のパラメータ。横軸がチップを、縦軸がチャンネル番号を表しており、それぞれ全層、全 SCA での可視化のため、層数や SCA をかけた値となっている。(左) ガウシアンの中央値 (右) ガウシアンの幅の大きさ

574 また、チャンネルによって図??に示すような 2 つのピークを持つペデスタルが確認された。
 575 このペデスタルピークが 2 つ見える現象をダブルペデスタルと呼んで調査を行なった。

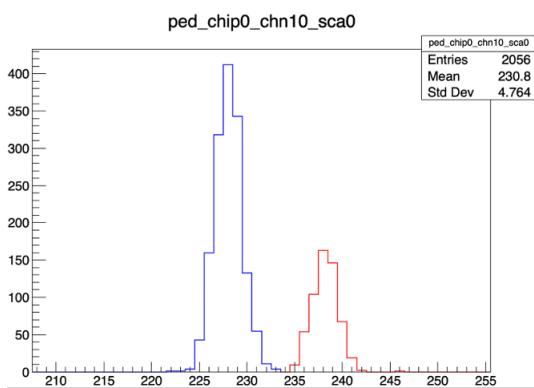


図 3.8: ダブルペデスタルの例

576 3.4 まとめと考察

577 記入予定（メモ：各 Slab は実験前にモジュールへのインストールと動作確認を行い、緩衝
578 材で梱包して輸送した。）

579 第4章

580 深層学習

581 本章では、本研究で提案する手法である深層学習の理論を述べる。初めに、深層学習の基礎
 582 技術であるパーセプトロンについて説明する。そしてパーセプトロンを多層にしたニューラル
 583 ネットの構造と計算技術について説明する。最後に深層学習のネットワークについて、特にグ
 584 ラフ構造のデータを扱うグラフニューラルネットワークについて紹介する。

585 4.1 ニューラルネットワーク

586 4.1.1 パーセプトロン（単層ニューラルネットワーク）

587 ニューラルネットワークの基礎となるパーセプトロンは、ローゼンブラットにより 1957 年
 588 に考案された。パーセプトロンの基本構造は、信号を入力として受け取り論理回路を通して出
 589 力信号を出すものである。図??に最も基本的なパーセプトロンの例を示す。[?]

590

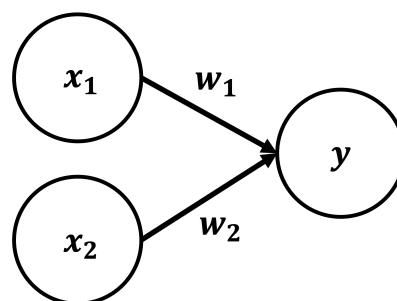


図 4.1: パーセプトロン

x_1, x_2 は入力信号、 y が output 信号であり、 w_1, w_2 がそれぞれの入力信号にかかる重みを表す。また、図中における \circ はノードと呼ぶ。入力信号はノードに送られる前に重みが掛けられ、出力ノードにてそれらの総和をとる。出力ノードでの演算（活性化関数）をステップ関数（階段関数）とすると、その総和が閾値 θ を超えている場合のみ出力信号は 1 を出力すること

になる。数式で示すと以下のようになる。

$$y = \begin{cases} 0 & (w_1x_1 + w_2x_2) \leq \theta \\ 1 & (w_1x_1 + w_2x_2) > \theta \end{cases} \quad (4.1)$$

パーセプトロンにおいて重要なのは入力信号に対する固有の重みであり、重みは各信号の重要性を操作する要素として働く。すなわち重みが大きいほど、対応する信号の全体における重要性が高くなる。この重みを更新する操作を学習と呼び、ニューラルネットワークでは学習を繰り返すことで重みパラメータを理想とする値に近づけていく。

また、入力信号が2つ以上の場合についても考えることができ、以下のような式で表される。入力信号 $x = \{x_1, x_2, \dots, x_n\}$ 、重みパラメータ $w = \{w_1, w_2, \dots, w_n\}$ 、活性化関数（ここではステップ関数）を $h(x)$ とすると、出力ベクトル y は以下のようになる。

$$y = h(w^T x) = \begin{cases} 0 & (w_1x_1 + w_2x_2 + \dots + w_nx_n) \leq \theta \\ 1 & (w_1x_1 + w_2x_2 + \dots + w_nx_n) > \theta \end{cases} \quad (4.2)$$

591 4.1.2 多層パーセプトロン（多層ニューラルネットワーク）

592 パーセプトロンの演算では線形領域のみしか表現できず、非線形領域においても扱えるよう
 593 入力層と出力層の間に中間層（隠れ層）を加えるニューラルネットワークに改良された。この
 594 ような中間層を複数重ねたパーセプトロンを多層パーセプトロン（Multi Layer Perceptron,
 595 MLP）と呼ぶ。多層パーセプトロンの簡単な例を図??に示す。

596

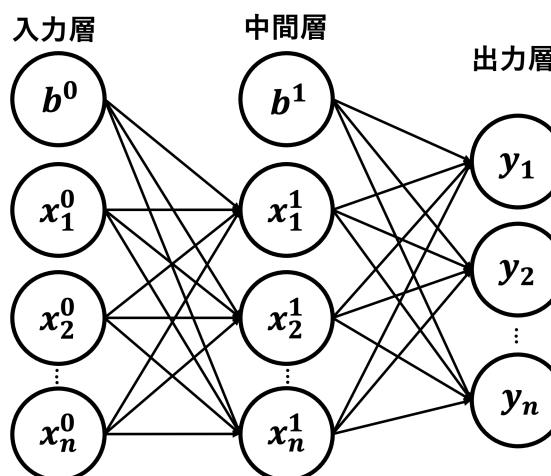


図 4.2: 多層パーセプトロン（ニューラルネットワーク）

最も左のノード列を入力層、真ん中のノード列を中間層、一番右のノード列を出力層とすると、以下のような数式で表される。入力信号 $x^0 = \{x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0\}$ 、中間層の各ノードに入ってくる信号 $x^1 = \{x_1^1, x_2^1, \dots, x_n^1\}$ 、入力層と中間層の信号にかかる重みパラメータがそれぞれ

$w^0 = \{w_1^0, w_2^0, \dots, w_n^0\}$, $w^1 = \{w_1^1, w_2^1, \dots, w_n^1\}$ 、活性化関数を $h(x)$ とすると、出力ベクトル y_n は

$$x_1^1 = h(w_1^0 x_1^0 + w_2^0 x_2^0 + w_3^0 x_3^0 + \dots + w_n^0 x_n^0 + b^0) \quad (4.3)$$

$$y_n = h(w_1^1 x_1^1 + w_2^1 x_2^1 + w_3^1 x_3^1 + \dots + w_n^1 x_n^1 + b^1) \quad (4.4)$$

となる。ここで、 b^n としてより学習にパラメータを加えるため、各層に実数値のバイアスを導入した。重みと信号の積の和を a として、上式に行列を用いると簡略に表現できる。

$$\mathbf{y} = h(\mathbf{a}) \quad (4.5)$$

$$\mathbf{a} = \mathbf{W}\mathbf{x} + \mathbf{b} \quad (4.6)$$

597 以下ではニューラルネットワークの学習における、学習の仕組みや重要な技術について取り
598 上げる。

599 活性化関数

600 活性化関数はニューラルネットワークにおける入力の重み線形和から、出力を決定するため
601 の関数である。活性化関数には、非線形演算によって表現力を高めるために非線形関数が用い
602 られることが多く、以下に主なものについて示す。中でも ReLU 関数は、勾配の最大値が 1
603 であることから勾配消失を起こしにくく、計算の安定性の理由から多くのモデルにおいて用い
604 られている。(sigmoid 関数の場合 $x = 0$ でピークを持ち、それ以外で急速に小さくなってしまう)
605

- ステップ（階段）関数

$$h(a) = \begin{cases} 0 & (a \leq \theta) \\ 1 & (a > \theta) \end{cases} \quad (4.7)$$

- 606 ● sigmoid 関数

$$h(a) = \frac{1}{1 + \exp(-a)} \quad (4.8)$$

- 607 ● \tanh 関数

$$h(a) = \tanh(a) \quad (4.9)$$

- ReLU 関数（ランプ関数）

$$h(a) = \begin{cases} 0 & (a \leq \theta) \\ a & (a > \theta) \end{cases} \quad (4.10)$$

- LeakyReLU 関数 ($s=0.01$ が多い)

$$h(a) = \begin{cases} sa & (a \leq \theta) \\ a & (a > \theta) \end{cases} \quad (4.11)$$

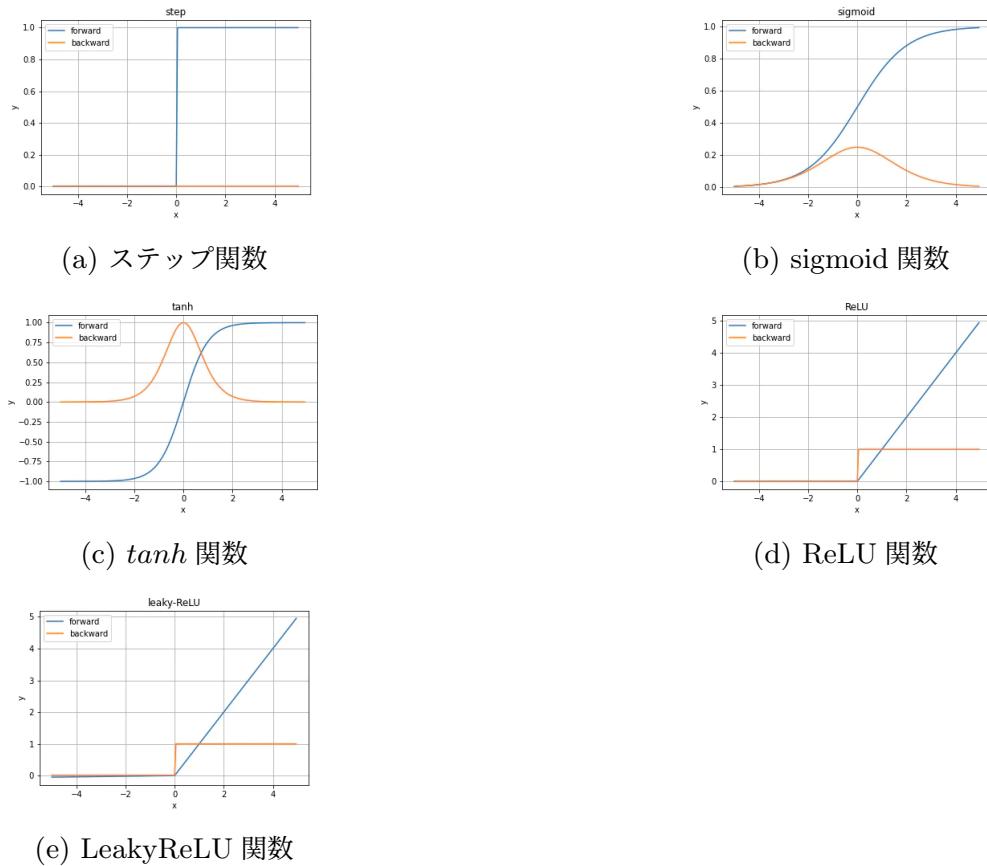


図 4.3: 活性化関数のグラフ。Forward は順方向、backward は逆方向（後に誤差逆伝播法で説明）の際の演算を表す。

608 出力層の設計

ニューラルネットワークで扱える問題は、主に回帰問題と分類問題に分けられる。それぞれの問題によって出力層の設計が異なり、回帰問題においては恒等関数が、分類問題においてはソフトマックス関数が用いられる。恒等関数では入力された値をそのまま出力する。ソフトマックス関数は以下の式??のように、0 から 1 までの値を出力する関数であり、それぞれのカテゴリに分類される確率を表す。ここで y_k はニューラルネットワークの出力、 x_k は出力層へ入ってくる信号を表す。また、出力層のノード数は問題に合わせて適宜調整する必要があり、分類問題であればカテゴリ数だけノードを設計する必要がある。

$$y_k = \frac{\exp(x_k)}{\sum_{i=1}^n \exp(x_i)} \quad (4.12)$$

609 損失関数

先述の通り、ニューラルネットワークでは学習によって重みを更新するが、その際に学習結果を正しい答えと照らし合わせて評価し、その評価値を最小にするように重みを更新する。この評価関数を損失関数（Loss function）と呼ぶ。損失関数には主に以下の 2 つが用いられる。

- 二乗和誤差関数 (Mean Squared Error)

二乗和誤差関数は、以下の式??で定義される関数である。ここで、 y_k はニューラルネットワークの出力、 t_k は正解ラベルを表し、 k はデータの次元数を表す。二乗和誤差関数の微分値は y の一次関数となっていることから、出力・正解ラベルが共に連続値であり恒等関数を出力層を持つ回帰問題で採用される。

$$L = \frac{1}{2} \sum_k (y_k - t_k)^2 \quad (4.13)$$

- 交差エントロピー誤差 (Cross Entropy Error) 交差エントロピー誤差は、以下の式??で定義される関数である。ここで、 y_k はニューラルネットワークの出力で、 t_k は one-hot 表現の正解ラベルを表す。交差エントロピー誤差は主にソフトマックス関数を出力層に用いる分類問題において採用される。

$$L = - \sum_k t_k \log(y_k) \quad (4.14)$$

613 誤差逆伝播法

614 これまでではニューラルネットワークの順方向の伝播 (forward propagation) について見て
 615 きたが、出力層において学習結果と正解ラベルを比較し、逆方向に信号を伝播させ重みを更新
 616 するアルゴリズムを誤差逆伝播法 (back propagation) という。誤差逆伝播法では、次のよう
 617 な処理を行う。

- 618 1. ニューラルネットワークにおいて順方向に学習を行い、出力層で損失関数によって正解
 619 ラベルとの誤差を求める。
- 620 2. 誤差から各出力層ノードについて期待される出力と重要度、誤差を計算する。(局所
 621 誤差)
- 622 3. 特に重要度の高い前層の入力が、局所誤差に影響を及ぼしているとして重みを調整する。
- 623 4. 合成関数の微分によって、さらに前層へと処理を繰り返す。

624 これによって重みを修正していく学習が可能になっており、また勾配の計算には活性化関数の
 625 偏微分が積をとって含まれているため、ネットワークの演算は全体を通して微分可能となって
 626 いる。

627 前処理

628 ニューラルネットワークでは、前処理を行うことで識別性能の向上や学習の高速化を見込む
 629 ことができる。前処理の手法には以下にあげるようなものがあり、データ全体の分布を考慮し
 630 て適応する必要がある。

- 正規化：最小値を 0、最大値を 1 とするスケーリング

$$x'_i = \frac{(x_i - \min(x))}{\max(x) - \min(x)} \quad (4.15)$$

- 標準化：平均を0、分散を1とするスケーリング

$$x'_i = \frac{(x_i - \bar{x})}{\sigma} \quad (4.16)$$

- 対数変換：外れ値による分散を小さくし、0付近の値を区別しやすくする。

$$x'_i = \ln(x_i) \quad (4.17)$$

ミニバッチ処理

ニューラルネットワークを学習させるにあたって、データを1つ1つ学習させるわけではない。実際にはミニバッチと呼ばれる、学習データをいくつかまとめて束としたものを一度に学習させる。この束をミニバッチという。また、このミニバッチのサイズ、つまりいくつのデータをまとめて束にするかという値のことをバッチサイズという。数値計算を扱うライブラリの多くは、大きな配列の計算を効率よく処理できるよう最適化がなされており、ミニバッチによる学習を行うことで、処理時間を短縮することができる。一方で、ミニバッチのデータは誤差逆伝播においてバッチ内で損失関数の和を用いているため、バッチサイズによって学習結果が異なり、サイズが大きい場合には学習精度が悪くなってしまう可能性もある。

最適化アルゴリズム

ニューラルネットワークの学習では、損失関数の値が最小となるような最適なパラメータを探索する。しかし損失関数のパラメータ空間は非常に複雑であることから、最適化は難しい。以下では、勾配降下法をはじめとする最適化手法について述べる。また、一度の学習で更新するパラメータの度合いを学習率 (learning rate) と呼んでおり、ネットワークの重みなどのパラメータとは異なり、学習率のような人の手で設定する必要のあるパラメータをハイパーパラメータと呼ぶ。

勾配降下法

現在のネットワークのパラメータの微分 (勾配) を計算し、その微分の値を手がかりにパラメータの値を徐々に更新する方法を、勾配降下法 (gradient descent method) という。勾配降下法は以下の式??のように表される。ここで、 \mathbf{W} は更新する重みパラメータを、 L は損失関数を、 η は学習率を表す。

$$\mathbf{W} \leftarrow \mathbf{W} - \eta \frac{\partial L}{\partial \mathbf{W}} \quad (4.18)$$

また、ミニバッチ学習を用いた勾配降下法は特に、確率的勾配降下法 (stochastic gradient descent, SGD) と呼ばれており、現在のニューラルネットワークの最適化法は主に SGD に基づいて設計されている。しかし、SGD には関数の形状が等方的でない場合、勾配の方向が最終的な最小値と異なるため探索が非効率になるという欠点があり、単純に勾配方向へ進む以外の方法としてさまざまな最適化手法が考案されている。

● モーメンタム

モーメンタム (Momentum) は、それまでの学習における損失関数上で更新ステップの動きを考慮することで SGD の振動を抑えるアルゴリズムである。モーメンタムにおける更新方法は、物理学の速度にあたる変数 \mathbf{v} を加え、以下の式のように表される。

$$\mathbf{v} \leftarrow \alpha \mathbf{v} - \eta \frac{\partial L}{\partial \mathbf{W}} \quad (4.19)$$

$$\mathbf{W} \leftarrow \mathbf{W} + \mathbf{v} \quad (4.20)$$

上式における $\alpha \mathbf{v}$ が、U の字の斜傾を転がるボールが徐々に減速する運動のような役割を果たし、振動を抑えている。

● AdaGrad

AdaGrad では、モーメンタムと同様に SGD の振動を抑えるが、学習率を減衰させることによってこれを達成するアルゴリズムである。AdaGrad の更新方法は次のような式で表される。

$$\mathbf{h} \leftarrow \mathbf{h} + \frac{\partial L}{\partial \mathbf{W}} \odot \frac{\partial L}{\partial \mathbf{W}} \quad (4.21)$$

$$\mathbf{W} \leftarrow \mathbf{W} - \eta \frac{1}{\sqrt{h}} \frac{\partial L}{\partial \mathbf{W}} \quad (4.22)$$

ここで、 \mathbf{h} はこれまでの勾配の値を二乗和として保持する役割を持つ。そして $\eta \frac{1}{\sqrt{h}}$ によって学習率のスケールを調整することができる。これによって動いた大きさに合わせてパラメータ毎に学習率の減衰を行うことができる。

● Adam

Adam はモーメントの考え方と AdaGrad の考え方を融合させた手法であり、モーメントの変数 2 つと前のステップまでの学習係数を表す変数 1 つの 3 つをハイパーパラメータにもつ。これによって効率的にパラメータ空間を探索することができる。

● RAdam

RAdam は Adam に Warmup による改良を行った最適化手法であり、これまで挙げた手法では、学習の初期段階ではサンプル数が少ないために、適応学習率の分散が極めて大きくなり粗悪な局所的最適解に陥ってしまうという課題があった。それに対して学習初段階の学習率を下げる Warmup 手法によって、学習率の分散を自動的に抑えられるようなパラメータ空間を探索することができる。

過学習

深層学習には、ネットワークモデルが学習用データに過度に適合し過ぎてしまい、新しいデータに対する性能が低下してしまう、過学習 (Overfitting) という状態が発生する場合がある。これはデータがパラメータを大量に持ち、表現力が極めて高いモデルである場合や、学習用データの数が少ない場合に多く見られ、モデルがトレーニングデータに含まれるノイズ、ま

たは特異的な特徴に過度に適合するために起きてしまうものとされている。そのため、深層学習の実装においては過学習を防止するいくつかの方法を用いることが多く、以下に代表的なものを挙げる。

- ドロップアウト (Dropout)

ニューラルネットワークでは全てのノード同士が繋がっており演算を行っていたが、ニューロンをランダムに消去することで表現力が高すぎることによる過学習を抑制するというアプローチがあり、ドロップアウトという。これは機械学習におけるアンサンブル学習に近く、各 epoch の学習でそれぞれ違うモデルを学習させていると解釈することができる。

- 荷重減衰 (Weight Decay)

適合しすぎる学習では、重みパラメータが極端に大きい値をとってしまっている場合が多く存在する。そのため重みに制限をかけることで重みが大きくなることを抑制する荷重減衰 (Weight Decay) という手法が存在する。具体例として、重みの二乗ノルム (L2) を損失関数 L に加算する場合には、以下のようないくつかの制限がかかる。

$$L = E + \frac{1}{2} \lambda \sum_k (w_k)^2 \quad (4.23)$$

ここで、E は通常の誤差関数 (損失関数)、λ は正則化の強さを表す正則化パラメータ、 w が重みパラメータを表す。また L2 正則化の他にも、重みの絶対値の和をとる L1 正則化や絶対値最大の成分の絶対値に λ をかける L_∞ などが存在する。これらによって重みパラメータに強いペナルティが課せられた上で損失関数の値を最小にする学習を行うことができる。

- 重み初期化

荷重減衰と同様に重みを大きくしないための手法として、重みの初期値を定める手法も存在する。重みは小さければ良いというものではなく、0 の場合には誤差逆伝播法において全ての重みの値が同じように更新されてしまうため、正しくは重みを対称的な構造を持たないものにすることが重要となる。その手法にはランダムな重みを振る手法など様々なものがあり、中でも Xavier Glorot による手法が一般的に用いられる。この手法では、ニューラルネットにおいて入力層と出力層の重みが、ノード数を n とした時 $\frac{1}{\sqrt{n}}$ の標準偏差を持つガウシアンになるという初期化を行う。

- 正規化 (Batch Normalization)

ミニバッチ毎の入力特徴量をスケール 1、平均 0 の分布に正規化を行う手法が存在する。これによって学習の高速化と各層で活性化関数の値が正規化されることで、活性化関数の値のスケールが統一され、勾配消失問題を抑止することができる。

4.1.3 ディープニューラルネットワーク

多層ニューラルネットワークにおいて、特に図??のように層の数を多数持つモデルに対して深い（ディープな）ことからディープニューラルネットワーク（Deep Neural Network, DNN, 深層学習）と呼ぶ。ディープニューラルネットワークの演算には過去に勾配消失のような技術的課題が存在していたが、計算機性能の向上に加え以下に挙げる計算技術の工夫などによって学習が可能となった。

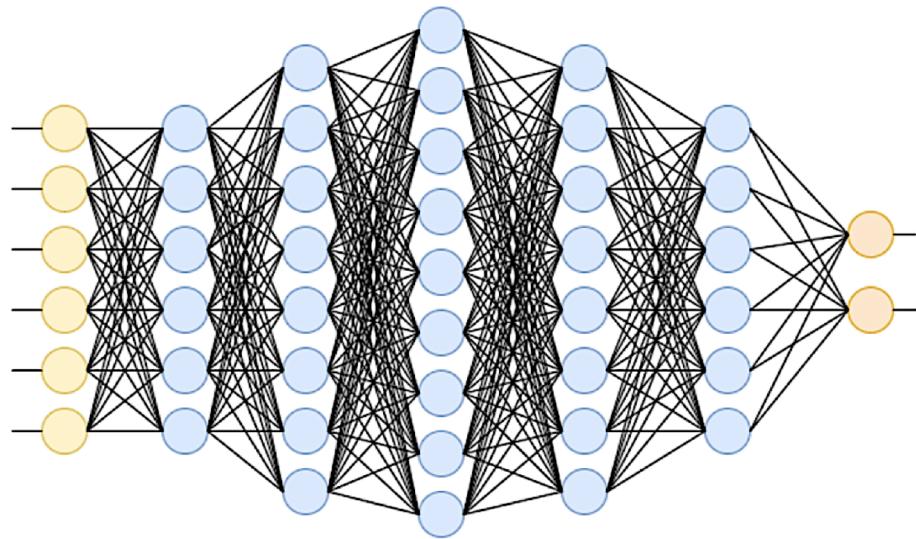


図 4.4: ディープニューラルネットワーク

4.2 グラフニューラルネットワーク

深層学習では数値データのみでなく、画像認識や自然言語処理など様々なデータに対して目覚ましい成果を挙げている。その中で特に近年、グラフで表される構造データに対する研究が非常に盛んになっており、本研究において取り上げるグラフニューラルネットワーク [?] もその一つである。グラフ構造データとは、オブジェクトの集合（ノード）を関係（エッジ）で結んだデータのことで、ノードのみが特徴量を持つ場合と、ノードとエッジの両方が特徴量を持つ場合がある。代表的には友人関係や論文の引用関係、化学化合物などをグラフデータとして構築することは有用であるとされており、データ間の相互関係を用いたモデリング・学習が可能であるため、高い表現力を持つことを強みとしている。グラフの種類は大きく分けてノードの次元が同じ同種グラフと、異なる次元のデータを扱う異種グラフの 2 種類に分けられる。更に、エッジが方向性を持っている有向グラフと無向グラフ、データが時系列で変化する動的グラフと変化しない静的グラフに分けられる。そしてこのようなグラフデータを扱うニューラルネットをグラフニューラルネットワーク（Graph Neural Network, GNN）という。グラフ構

717 造や演算技術、目的とする課題によって GNN のネットワークモデルの種類は多岐にわたって
 718 おり、以下では基本的なグラフでの演算や本論文に関連した幾つかの種類のモデルを取り上げ
 719 る。

720

721 4.2.1 メッセージパッシング

GNN のアーキテクチャにおいて、グラフは集合 $\mathcal{G} = (\mathcal{V}, \mathcal{E})$ で構成されており、 \mathcal{V} はノードの集合、 \mathcal{E} はエッジの集合を表す。ニューラルネットワークの場合と同様にノードは特徴量を持っており、エッジも特徴量を持つことができる。図??に GNN における一般的な演算処理の流れ（メッセージパッシング）を示す。各ノードを \mathbf{h}_i すると、隣接しているノードおよびその間のエッジの特徴量を集約し、ノードを更新 \mathbf{h}'_i する。これによってエッジによって関連づけられたノード間で特徴量を更新していくことができる。エッジが特徴量を持つ場合は、エッジについても更新を行う。これらを数式にまとめると次のようになる。

$$\mathbf{h}_{(i,j)} = f_{edge}(\mathbf{h}_i, \mathbf{h}_j, x_{(i,j)}) \quad (4.24)$$

$$\mathbf{h}'_i = f_{node}(\mathbf{h}_i, \sum_{j \in \mathcal{N}_i}, \mathbf{h}_{(j,i)}, x_i) \quad (4.25)$$

722 ここで、 $\mathbf{h}_{(i,j)}$ はエッジを、 x_i はノードの特徴量を、 \mathcal{N}_i は隣接しているノードの集合を表す。

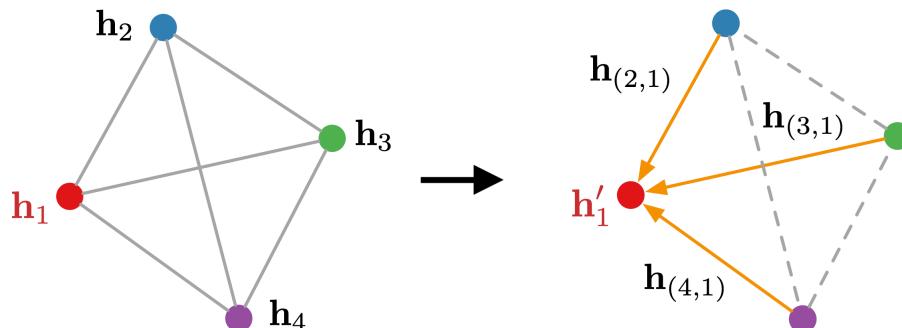


図 4.5: (左) 4 つのノードを持つ全結合グラフニューラルネットワーク。 h_i はノード表現を表す。 (右) メッセージパッシングの処理。

723 4.2.2 Graph Convolution Network (GCN)

724 GCN とは、メッセージパッシングにおいて畳み込み（Convolution）を用いる手法である。
 725 一般的に機械学習における畳み込みは、あるフィルターを用いて対象と掛け合わせたものの和
 726 をとることで、周辺の情報を含ませることのできる処理であり、画像処理などにおいて広く用
 727 いられている。グラフの畳み込みにおいてはスペクトルによるアプローチと空間的なアプロー
 728 チの 2 つがあり、以下ではそれについて説明する。

⁷²⁹ **Spectral Graph Convolution**

スペクトルによる畳み込みは信号処理の考えに基づいたアプローチである。音声などの信号処理においては、関数をフーリエ変換によって周波性成分に変換し、ノイズ除去をして逆変換する。これをグラフデータに置き換えると、グラフラプラシアンの固有ベクトルが張る空間への変換・逆変換となる。グラフ信号を \mathbf{x} とすると、グラフフーリエ変換 $\mathcal{F}(\mathbf{x})$ 、逆グラフフーリエ変換 $\mathcal{F}^{-1}(\mathbf{x})$ は次のように表される。

$$\mathcal{F}(\mathbf{x}) = \mathbf{U}^T \mathbf{x} \quad (4.26)$$

$$\mathcal{F}^{-1}(\mathbf{x}) = \mathbf{U} \mathbf{x} \quad (4.27)$$

ここで、 \mathbf{U} は正規化グラフラプラシアン \mathbf{L}' の固有ベクトル行列を表す。グラフラプラシアン \mathbf{L} は、グラフの隣接を表す隣接行列 \mathbf{A} とグラフの各ノードに接続したノード数を対角成分にもつ次数行列 \mathbf{D} を用いて、 $\mathbf{L} = \mathbf{D} - \mathbf{A}$ で求められる実対称正方行列であり、正規化グラフラプラシアンは $\mathbf{L}' = \mathbf{I} - \mathbf{D}^{\frac{1}{2}} \mathbf{A} \mathbf{D}^{\frac{1}{2}}$ とかける。

これらを用いて、グラフにおける Spectral な畳み込み演算は次のように定義される。

$$\mathbf{g} \star \mathbf{x} = \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}(\mathbf{g}) \odot \mathcal{F}(\mathbf{x})) \quad (4.28)$$

$$= \mathbf{U}(\mathbf{U}^T \mathbf{g} \odot \mathbf{U}^T \mathbf{x}) \quad (4.29)$$

$\mathbf{g} \star \mathbf{x}$ は畳み込み演算を、 $\mathbf{U}^T \mathbf{g}$ はスペクトルにおける畳み込みのフィルターを表す。学習により更新される集合である \mathbf{g} に焦点を当ててより単純化すると、畳み込みは次のように書くことができる。

$$\mathbf{g} \star \mathbf{x} = \mathbf{U} \mathbf{g} \mathbf{U}^T \mathbf{x} \quad (4.30)$$

⁷³⁰ 上記のように、スペクトルによる畳み込みは一度の更新の中でグラフ構造の一部が全体に影響を与えるような演算であるという特徴を持っている。さらに、行列の次元が固定されてしまうことから異なる構造のグラフ間でパラメータを共有できないことや、行列の固有値分解など計算量が多くなってしまうという問題点がある。⁷³¹ ⁷³² ⁷³³

⁷³⁴ **Spatial Graph Convolution**

グラフデータにおける畳み込みは空間的なメッセージパッシングの考えに基づいており、グラフ内の 1 つのノードが持っている特徴量に、隣接関係にあるノードの特徴量に重みをかけたものを加えていく。これによりノード自体の特徴量に加え、隣接関係や隣接ノードの特徴量の情報などを含んだ演算を行うことができる。メッセージパッシングにおける工夫に応じて様々な畳み込みのモデルが提案されているが、以下では最も一般的なモデルである GraphSAGEについて述べる。

GraphSAGE (Graph SAmple and aggreGate) [?] では、隣接から特徴量をサンプリング

して集約することで自身のノードを更新する。GraphSAGE における畳み込み演算は式??と同様に、次の式のように表される。

$$\mathbf{h}_{\mathcal{N}(v)}^k \leftarrow \text{AGGREGATE}_k(\{\mathbf{h}_u^{k-1}, \forall u \in \mathcal{N}(v)\}) \quad (4.31)$$

$$\mathbf{h}_v^k \leftarrow \sigma(\mathbf{W}^k \cdot \text{CONCAT}(\mathbf{h}_v^{k-1}, \mathbf{h}_{\mathcal{N}(v)}^k)) \quad (4.32)$$

$$(\forall k \in \{1, \dots, K\}, \forall v \in \mathcal{V})$$

ここで、 K は集約における隣接の深さを、 \mathbf{W}^k は重みパラメータ行列を、 σ は非線形関数を表しており、1 式目 AGGREGATE で集約を、2 式目 CONCAT で更新を行なっている。GraphSAGE はあらかじめサンプリングによって、隣接するノード数が異なる場合やグラフ構造が変わった場合にも畳み込み演算を行うことができ、さらに大規模なグラフ演算に対しては計算コストを改善することができる。

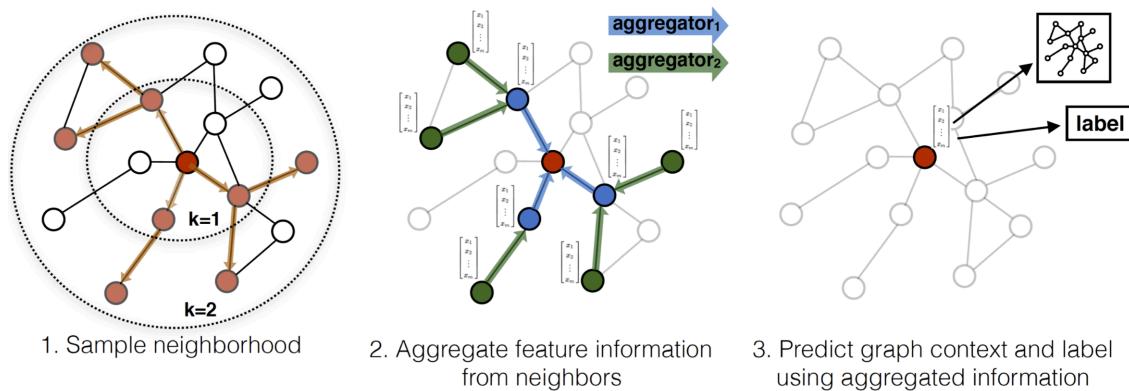


図 4.6: GraphSAGE における処理 (1. サンプリング, 2. 隣接からの集約, 3. 学習結果による推論)

4.2.3 Graph Attention Network (GAT)

深層学習では Attention という、データの中でも特に有益な場所に重み付けを行う手法があり、自然言語処理の分野などにおいてよく用いられている。Attention 機構では各ノードに対して重要度を表す重みを導入し、それらを掛けた和をとることで必要な場所に注目 (attention) を向けることができる。Attention をグラフ学習に適用したものが、Graph Attention Networks (GAT) [?] である。GAT では、重みパラメータ \mathbf{W} に加えて隣接したノードの重要度を表す attention 係数 α_{ij} を導入して、ノードの特徴量の更新を以下のように行う。

$$\mathbf{h} = \sigma \left(\sum_{j \in \mathcal{N}_i} \alpha_{ij} \mathbf{W} \mathbf{h}_i \right) \quad (4.33)$$

ここで、 α_{ij} は attention 処理 \mathbf{a} を用いて、次のように表される。

$$\alpha_{ij} = \mathbf{a}(\mathbf{W}\mathbf{h}_i, \mathbf{W}\mathbf{h}_j) \quad (4.34)$$

$$= \frac{e^{\text{LeakyReLU}(\mathbf{a}^T [\mathbf{W}\mathbf{h}_i \| \mathbf{W}\mathbf{h}_j])}}{\sum_{N_i} e^{\text{LeakyReLU}(\mathbf{a}^T [\mathbf{W}\mathbf{h}_i \| \mathbf{W}\mathbf{h}_j])}} \quad (4.35)$$

GAT では attention 処理に 1 層のニューラルネットワークを用いており、 \mathbf{a} として学習の重みベクトルを用いている。式??においては全ノード間で正規化して確率値を出力するための softmax 関数の適用と、活性化関数 (Leaky ReLU) の適用を行っている。 $(\cdot^T$ は転置を、 $\|$ はテンソルの concatenate を表す。) GAT は、隣接に任意の重みを割り当てるから次数の異なるノードにも適応可能であり、未知のグラフ構造にも一般化することができる。

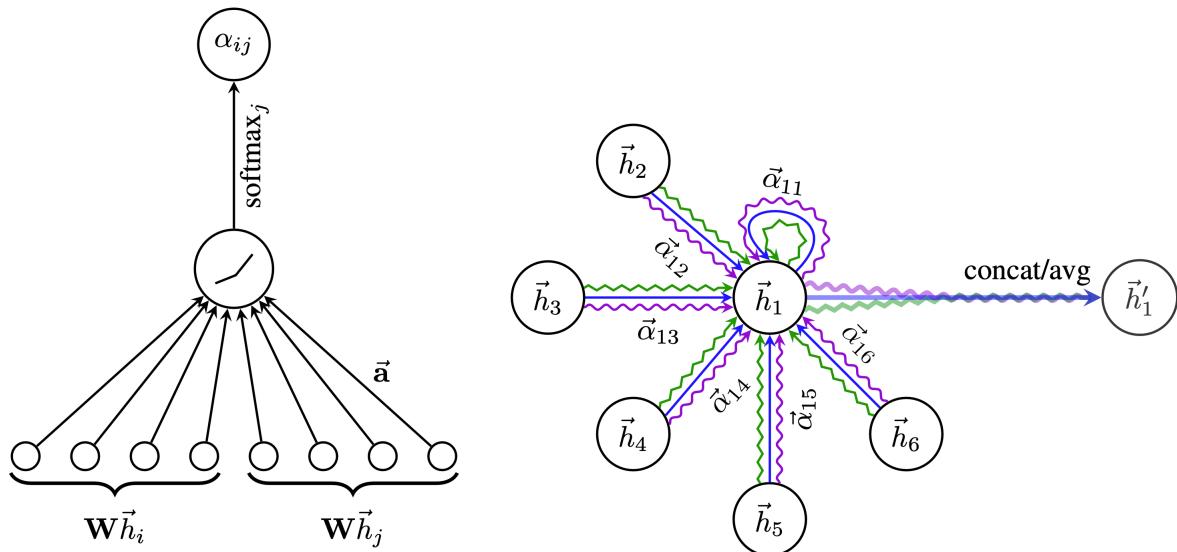


図 4.7: (左) 重みベクトル \mathbf{a} を用いた Attention 処理。 (右) 1 つのノード \mathbf{h}_1 に対する隣接ノード $\mathbf{h}_{\neq 1}$ の Attention と、ノード特徴量の更新 \mathbf{h}'_1

746 第 5 章

747 深層学習を用いたジェットフレー 748 バー識別

749 本章では、深層学習を用いて開発したジェットフレーバー識別アルゴリズムについて述べ
750 る。まず 5.1 節では、フレーバー識別に関する事象の詳細についてや、現在ジェットフレー
751 バー識別に用いられている LCFIPlus について述べる。次に 3.2 節で、今回のアルゴリズムの
752 評価において使用した MC シミュレーションデータについて述べる。またシミュレーション
753 データには深層学習における精度を上げるために前処理を行なっており、これについても述
754 べる。そして 5.3 節、5.4 節それぞれでディープニューラルネットワーク、グラフニューラル
755 ネットワークによる実装について述べ、5.5 節で LCFIPlus と比較を行って学習の性能につ
756 いて議論する。

757 5.1 イベントサンプルと先行研究

758 本研究では、MC イベントジェネレーターである whizard による事象生成を行い、ILD 検
759 出器のフルシミュレーションを使用したデータを用いてフレーバー識別を行った。シミュレー
760 ションデータについての詳細を表??に示す。

イベントジェネレーター	whizard
シミュレーション	ILD Full simulation
検出器モデル	ILD_15_250GeV_v02-02
反応過程	$e^+e^- \rightarrow \nu\bar{\nu}h \rightarrow \nu\bar{\nu}b\bar{b}/c\bar{c}/q\bar{q}(q = u, d, s)$
重心系エネルギー	250GeV
ISR	なし
ビーム偏極	なし

表 5.1: シミュレーションデータの性質

761 5.1.1 LCFIPlus におけるフレーバー識別

762 LCFIPlus のフレームワークでは、フレーバー識別は崩壊点検出、ジェットクラスタリング
763 の後に行われる。フレーバー識別は、飛跡や崩壊点の特徴量をもとに ROOT の TMVA パッ
764 ケージにおける Boosted Decision Trees (BDTs) を用いて識別が行われる。この Boosted
765 Decision Trees は、複数のモデルを組み合わせて全体的な性能を向上させるアンサンブル学習
766 (Boosting) と、入力された特徴量に基づいてデータをクラスに分割していく決定木 (Decision
767 Tree) の手法を組み合わせたものであり、複数の弱い決定木モデルを組み合わせて決定木の精
768 度を向上させる機械学習手法である。データは、初めに崩壊点の数で場合分けが行われ、次
769 ページに示す、表??にある入力変数をもとに、最終的に各ジェットを b/c/uds の 3 つに分類
770 する学習を行う。

変数名	説明
trk1d0sig	d_0 の significance が最も高い飛跡の d_0
trk2d0sig	d_0 の significance が 2 番目に高い飛跡の d_0
trk1z0sig	z_0 の significance が最も高い飛跡の d_0
trk2z0sig	z_0 の significance が 2 番目に高い飛跡の d_0
trk1pt	d_0 が最も大きい飛跡の横方向運動量
tkr2pt	d_0 が 2 番目に大きい飛跡の横方向運動量
jprobr	全飛跡を用いた $r\text{-}\phi$ 平面での結合確率
jprobr5sigma	5σ 以上のパラメータを持つ全飛跡を用いた $r\text{-}\phi$ 平面での結合確率
jprobz	全軌跡を用いた z 軸射影での結合確率
jprobz5sigma	5σ 以上のパラメータを持つ全飛跡を用いた z 軸射影での結合確率
d0bprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの d_0 分布を用いた d_0 の b-クォーク確率の積
d0cprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの d_0 分布を用いた d_0 の c-クォーク確率の積
d0qprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの d_0 分布を用いた d_0 の uds-クォーク確率の積
z0bprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの z_0 分布を用いた d_0 の b-クォーク確率の積
z0cprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの z_0 分布を用いた d_0 の c-クォーク確率の積
z0qprob	全飛跡に対して b,c,uds フレーバーの z_0 分布を用いた d_0 の uds-クォーク確率の積
nmuon	ミューオンの数
nelectron	電子の数
trkmass	d_0/z_0 が 5σ を超える全飛跡の質量
1vtxprob	崩壊点に関連した全飛跡を結合した時の崩壊点確率
vtxlen1	ジェット内の 2 番目の崩壊点の崩壊長
vtxlen2	ジェット内の 3 番目の崩壊点の崩壊長
vtxlen12	ジェット内の 2 番目の崩壊点と 3 番目の崩壊点の距離
vtxsig1	vtxlen1 の significance
vtxsig2	vtxlen2 の significance
vtxsig12	vtxlen12 を 2 番目の崩壊点と 3 番目の崩壊点の共分散行列の和の誤差で割った値
vtxdirang1	運動量と 2 番目の崩壊点の変位との間の開き角
vtxdirang2	運動量と 3 番目の崩壊点の変位との間の開き角
vtxmult1	2 番目の崩壊点に含まれる飛跡数
vtxmult2	3 番目の崩壊点に含まれる飛跡数
vtxmult	secondary vertex を構成するために用いられる飛跡の数
vtxmom1	2 番目の頂点に結合された全飛跡の運動量のベクトル和
vtxmom2	3 番目の頂点に結合された全飛跡の運動量のベクトル和
vtxmass1	飛跡の四元運動量の和から計算される 2 番目の崩壊点質量
vtxmass2	飛跡の四元運動量の和から計算される 3 番目の崩壊点質量
vtxmass	secondary vertex を構成する全 飛跡の四元運動量の和から計算される崩壊点質量
vtxmasspc	primary/secondary vertex の誤差行列で許容可能な pt 補正を行なった崩壊点質量
vtxprob	崩壊点が形成される確率

表 5.2: LCFIPlus におけるフレーバー識別の入力変数

5.2 ディープニューラルネットワークによる実装

本節では、ディープニューラルネットワーク（多層ニューラルネットワーク）によるフレーバー識別の実装について述べる。

5.2.1 実装目的

フレーバー識別では、シグナル効率に対して排除できる背景事象の割合が多くなるほど、ヒッグスなどの物理解析において有利であるため、その性能が非常に重要である。LCFIPplusにおいて実装されている BDTs は、崩壊点やジェットの特徴量の場合分けによって分類を行うため、ツリー構造が視覚化されており解釈が容易である。一方で、BDTs の場合分けにおける閾値は人の手で定める必要があり、ILC のフレーバー識別のようなデータが高次元で複雑なタスクに対しては、より複雑な表現学習の方が適している可能性がある。さらに BDTs にはノイズに敏感である点や、ツリー数が多くなると過学習を起こす点など問題点もある。そこで本研究では、フレーバー識別の更なる性能向上を目的にディープニューラルネットワークによる実装を行った。ディープニューラルネットワークでは、データから複雑な表現を自動的に学習することができる。そのため、より最適化したモデルの獲得を目指すため、ディープニューラルネットワークでの実装を行った。

5.2.2 入力変数とネットワークアーキテクチャ

学習の入力変数は、LCFIPplusにおいて用いた変数（表??）と同様の変数を使用した。また、学習値に対しては前処理を行い、0付近の値が多い変数や値幅が大きい変数が存在したため、各変数に対して対数変換や正規化を実行した。また出力も LCFIPplus と同様に b フレーバー、c フレーバー、uds フレーバーとした。

ネットワークには図??のように最も単純な全結合層を用いたニューラルネットワークを採用了。さらに、過学習を抑制するためにバッチ正規化を各全結合層の後に行い、活性化関数には勾配消失への対策として全て LeakyReLU 関数を使用した。損失関数には分類問題に適した交差エントロピーを用い、最適化アルゴリズムには Adam を学習率 0.01 で使用した。また学習率は 25 epoch(学習データでの学習回数)ごとに 0.1 倍させ、学習の安定化のために学習率を減衰させた。表??に学習におけるハイパーパラメータをまとめる。また、上記のネットワークは深層学習ライブラリである PyTorch を用いて実装を行なった。PyTorch は Python で使用可能なライブラリであり、高速な数値計算を行うための GPU サポートや、動的な計算グラフを導入しているため実行時コンパイル (Define-by-Run) という特徴を持っている。



図 5.1: フレーバー識別のためのディープニューラルネットワークの概略図

ノード数	(124, 124, 124)
活性化関数	ReLU 関数
損失関数	交差エントロピー
最適化アルゴリズム	Adam
学習率	0.01 (25epochあたり 0.1倍)
エポック数	100
バッチサイズ	1024

表 5.3: ディープニューラルネットワークにおけるハイパーパラメータ

5.2.3 ハイパーパラメータの最適化

記入予定

5.2.4 学習評価

学習における損失関数の値と識別精度を図??に示す。100epoch の学習によって、損失関数の値は降下したのちおおよそ安定しており、学習精度はおよそ 82.5% となっている。また、図??に混合行列を示す。混合行列とは、分類問題で出力された結果をまとめた表であり、縦軸(行)が実際の答えを横軸(列)が学習結果を表していて、実際の答えごと(行)に正規化されている。そのため、左上から右下の対角成分が実際の答えと学習結果が一致している割合を表しており、図??における学習精度は(学習精度) = (対角成分の和)/(全成分の和)として求められる。図??より、ディープニューラルネットワークでは c ジェットについては uds ジェットと識別しにくいことがわかる。

811

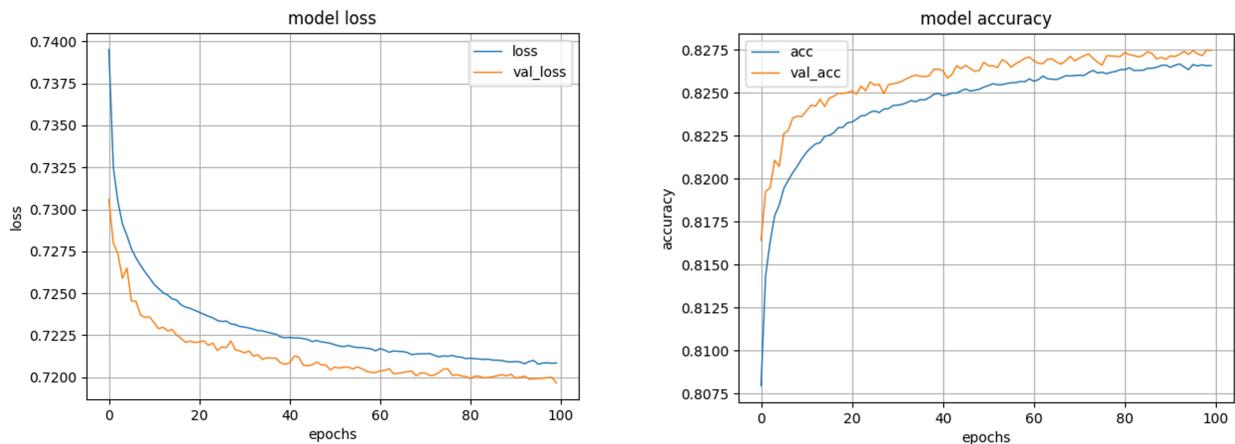


図 5.2: (左) 学習の経過における損失関数。(右) 学習の経過における学習精度

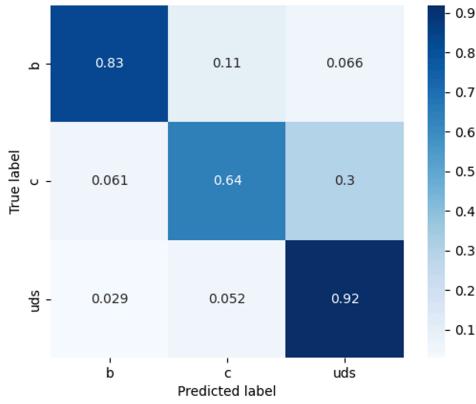


図 5.3: ディープニューラルネットワークの学習における混淆行列。縦軸が実際の答えを、横軸が学習結果を表している。

812 次に、LCFIPlusとの比較を示す。本アルゴリズムのモデルの出力値は1つのジェットに対して
 813 それぞれのフレーバーである確率値が得られる。そして、物理解析においてはフレーバー
 814 識別の効率が重要であり、識別効率(=フレーバーがある確率値で決定した場合の正しい認識
 815 率)に対して背景事象と誤認識してしまう割合が少なくなることが望ましい。図??, ??はb/c
 816 ジェットの識別効率のプロットを示している。bジェットの識別効率はLCFIPlusと比較して
 817 劣っており、特に識別効率80%における識別割合は、LCFIPlusがcジェットの識別割合が
 818 7.3%、udsジェットの識別効率が0.74%であるのに対して、ディープニューラルネットのc
 819 ジェットの識別割合は20%程度、udsジェットの識別効率は2%程度と、udsジェットの識
 820 別割合は30倍近く高くなっている。一方でcジェットの識別効率は識別効率80%において、
 821 LCFIPlusがbジェットの識別割合が22%、udsジェットの識別効率が24%であるのに対し
 822 て、ディープニューラルネットのbジェットの識別割合は数%程度、udsジェットの識別効
 823 率は24%程度と、bジェットの背景割合は半分以下になっている。本来フレーバー識別はb、
 824 cクォークの寿命が長いという特徴を活かして識別するという発想にあるため、崩壊点に関する
 825 変数で線形にモデリングしたBDTsでは、cジェットよりもbジェットの方が識別効率が高
 826 くなっている。一方でディープニューラルネットワークでは、関係性が逆転している。機械学
 827 習アルゴリズムの性能はデータの特性やタスクの種類に大きく依存するため、同じデータを用
 828 いていてもアルゴリズムが異なる場合、同じタスクに対する学習特性は異なることがある。今
 829 回の場合ではcジェットの識別において、ディープニューラルネットワークでデータ内の複雑
 830 な関係を処理できたため、このような結果になったと考えることができる。

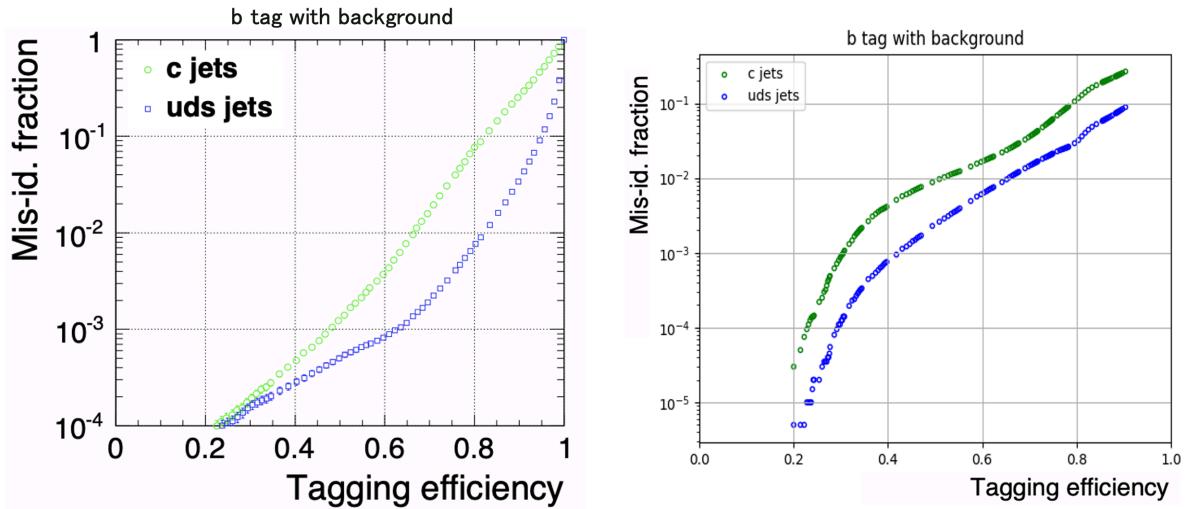


図 5.4: LCFIPlus(左) とディープニューラルネットワーク(右)による b フレーバージェットの識別効率の比較。緑: b ジェットに対する c ジェットの識別効率、青: b ジェットに対する uds ジェットの識別効率を示している。

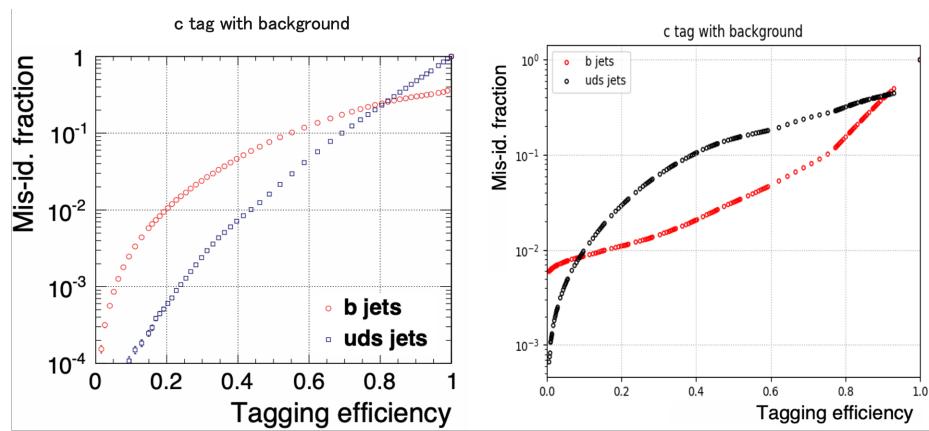


図 5.5: LCFIPlus(左) とディープニューラルネットワーク(右)による c フレーバージェットの識別効率の比較。赤: c ジェットに対する b ジェットの識別効率、黒: c ジェットに対する uds ジェットの識別効率。

識別効率=0.8	背景ジェット	誤認率	
		LCFIPlus	DNN
b ジェット	c ジェット	0.073	~ 0.2
	uds ジェット	0.0074	~ 0.02
c ジェット	b ジェット	0.22	~ 0.7
	uds ジェット	0.24	~ 0.24

表 5.4: 識別効率 (Tagging Efficiency) に対するジェット誤認率 (Mis-id fraction)

5.3 グラフニューラルネットワークによる実装

本節では、グラフニューラルネットワークによるフレーバー識別の実装について述べる。

5.3.1 実装目的

5.3 節におけるディープニューラルネットワークの実装では、一部で精度の向上が見られたものの顕著な識別精度の改善はなかった。そこで、ILC のフレーバー識別により最適化した学習を行うために、より高い表現力を持つグラフニューラルネットワークによる実装を考えた。ILC におけるジェットの物理現象の振る舞いはトポロジカルな構造を持っており、またジェット内の飛跡同士は崩壊点を共有するものが存在している。そのため、グラフデータによってトポロジカルな構造を再現し、データ間の相互関係を活かした学習を行うことで、高い表現力によるアルゴリズムモデルの最適化を目指した。

さらにグラフニューラルネットワークの実装では、データをグラフ構造化する上でジェットの内部構造を理解するようなモデルを構築する必要があり、これを補助学習としたアルゴリズムの統合が可能であると考えた。つまり、これまでのようなプロセスを分離した高度なアルゴリズムではなく、1つのアルゴリズム内で飛跡に関する入力変数のみから、飛跡の分類や崩壊点の予想と同時にジェットフレーバーの識別を行うことを可能とするものである。これによつて、情報損失を少なくすることで性能の向上を目指すとともに、アルゴリズム調整の単純化や、飛跡の分類結果など将来的に他のアプリケーションに利用可能な情報の生成までもを期待することができる。

5.3.2 飛跡によるグラフデータセット

ILC におけるジェットの振る舞いを再現するため、本アルゴリズムでは1つのジェットに対して、に飛跡をノードとし全ノードがエッジによって結ばれる1つの同種グラフを構築した。(図??) 各ノードは表??に挙げる特徴量を入力変数として持ち、エッジは特徴量を持たないものとした。ノードの特徴量には、飛跡に関するパラメータ (Appendix) を用いた。入力

854 データの生成のため、まず 250GeV の ILD フルシミュレーションにおける $e^+e^- \rightarrow \nu\nu H$ 事
 855 象を使用し、飛跡再構成を行った。続いて LCFIPlus の Vertex Fitter プロセスによって、飛
 856 蹤対が結合する確率値を得た。またシミュレーションにおける答えをもとに 3 つの学習に対し
 857 て次のような答えラベルを準備した。それぞれ、ノードの答えラベルは飛跡がどのフレーバー⁸
 858 ジェットのどの vertex から来たものであるのか、エッジの答えラベルは飛跡対が同じ崩壊点
 859 を共有するかのバイナリ形式、グラフの答えラベルはどのフレーバーであるのかを答えとし
 860 た。各学習の答えラベルについて表??~表??にまとめる。また、入力変数には前処理を行っ
 861 た。さらにデータ数は答えラベル間で偏りがあり、ノードに関するラベルあたりのデータ数??
 862 は Primary Vertex を由来とする飛跡が突出して多かったため、比の逆数を重みとして損失関
 863 数で考慮することで対応した。また、本アルゴリズムの実装は PyTorch とグラフニューラル
 864 ネットワーク向けのグラフ構造を扱うための PyTorch ライブラリである PyTorch Geometric
 865 を用いて行なった。

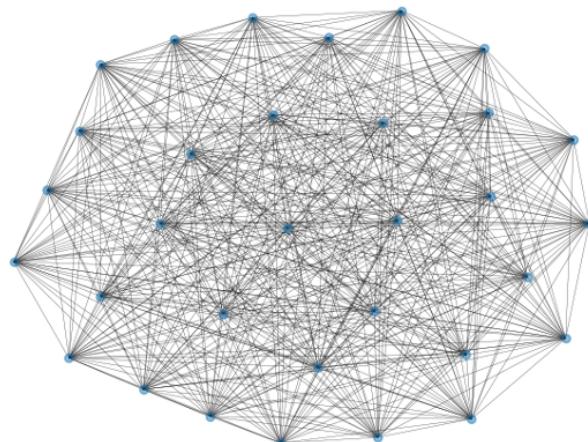


図 5.6: 今回の学習に用いたグラフデータの一例。ノードは飛跡を、グラフ全体が 1 つのジェットに対応する。

変数名	説明
d_0	xy 平面射影における IP と飛跡の距離
ϕ	xy 平面射影における飛跡軌道の方位角
ω	xy 平面射影における飛跡の曲率
z_0	sz 平面射影における IP と飛跡の距離
$\tan \lambda$	sz 平面射影における dz/ds
$\sigma(d_0)$	d_0 のフィッティングにおける誤差
$\sigma(z_0)$	d_0 のフィッティングにおける誤差

表 5.5: 各ノード (飛跡) が持つ特徴量。詳細については Appendix を参照。

ラベル	説明
PV	primary vertex 由来の飛跡
SVBB	b フレーバージェットの secondary vertex 由来の飛跡
TVCC	b フレーバージェットの tertiary vertex 由来の飛跡
SVCC	c フレーバージェットの secondary vertex 由来の飛跡
Others	上記の崩壊点を持たない飛跡

表 5.6: ノード分類の答えラベル

ラベル	説明
Connected	エッジの結ぶ飛跡対同士が崩壊点を構成する
Not-Connected	エッジの結ぶ飛跡対同士が崩壊点を構成しない

表 5.7: リンク予測の答えラベル

ラベル	説明
$b\bar{b}$	b フレーバージェット
$c\bar{c}$	c フレーバージェット
$q\bar{q}$	uds フレーバージェット

表 5.8: グラフ分類の答えラベル

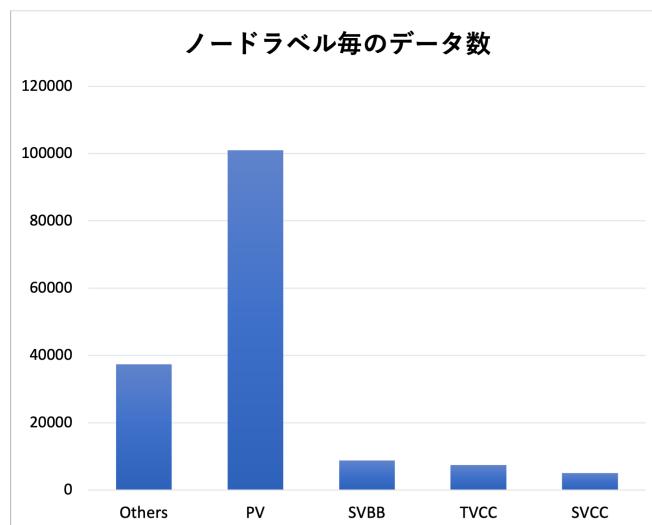


図 5.7: ノードラベル毎のデータ数

866 5.3.3 ネットワークアーキテクチャ

867 上述の通り、本アルゴリズムではフレーバー識別に加えて、補助学習を導入する。具体的にはノード分類とリンク予測、グラフ分類の3つのタスクを同時に行うネットワークで、図??のようなモデルを構築した。

870 はじめに、飛跡の変数をより多次元ベクトル化し潜在表現を得るために全結合層を設置する。
871 その後、Graph Attention Network (GAT) を3層設置し、各 GAT 層の後にはバッチ正規化
872 と ReLU 関数の活性化関数を置く。そして学習をノード分類、リンク予測、グラフ分類の3
873 つに分岐させる。ノード分類では、飛跡の由来となる崩壊点の種類によって5つの出力が全結
874 合層によって設計されている。リンク予測では、エッジの隣接行列を取得してノード間に隣接
875 があるかないかを判断する2分類問題を行っており、これはエッジが崩壊点となりうるのかの
876 判断に等しい。グラフ分類では、pooling によってグラフ全体の特徴量を1つの次元に置き換
877 え、各フレーバーらしさを出力する設計になっている。

878 GAT の学習は??節で述べた通りであり、本アルゴリズムのグラフデータは全結合のグラフ
879 ニューラルネットワークを構築しており、ノードに対するアテンション α はエッジの隣接関係
880 を用いて式??のように学習される。このようなアテンション機構によってグラフ全体、すなわ
881 ちジエットフレーバーの識別を補助することを目的に、ノードの識別の補助学習を導入した。
882 また、実際に飛跡対が崩壊点を共有している場合、その隣接関係は物理的に重要なものとなる
883 ため、その情報を学習に活かすことを目的にリンク予測を補助学習に加えた。また、3つの学
884 習の出力層に置いた全結合層はそれぞれ独立に実行される。

885



図 5.8: フレーバー識別のためのグラフデータを用いたネットワークの概略図

また本アルゴリズムでは3つの異なる学習を同時に行う必要があり、目的によって相対的な学習のしやすさが異なるため、次のような損失関数をデザインした。

$$L_{total} = L_{graph} + w_{node}L_{node} + w_{edge}L_{edge} \quad (5.1)$$

886 L はそれぞれの損失関数を、 w_{node} と w_{edge} はそれぞれノード、エッジの損失関数にかける重
887 みを表す。グラフ識別と同程度の損失関数に収束するために、ノード識別とリンク予測におけ
888 る損失関数に重み付けを行った。

889 また、学習におけるハイパーパラメータにはベイズ最適化を行った上で、表??に挙げるもの
890 を用いた。

ノード数	(512, 512, 512)
活性化関数	ReLU 関数
損失関数	交差エントロピー
最適化アルゴリズム	RAdam
学習率	0.01
Weight decay	0.0001
w_{node}	3.0
w_{edge}	1.0
エポック数	100
バッチサイズ	128

表 5.9: グラフニューラルネットワークにおけるハイパーパラメータ

5.3.4 ハイパーパラメータの最適化

ネットワークのハイパーパラメータは、ベイズ最適化法によってチューニングを行った。チューニングしたパラメータは表??を用いた。チューニングにはディープニューラルネットワークの実装におけるものと同じライブラリを用いたが、評価関数として検証用データの損失関数のうち L_{graph} のみを用いて、最小になるような最適化を行った。

変数名	最適化範囲
中間層のノード数	32 ~ 1024
アテンションヘッドの数	1 ~ 20
α	0.0 ~ 5.0
β	0.0 ~ 5.0

表 5.10: 最適化を行ったハイパーパラメータとその値の範囲。

5.3.5 学習評価

はじめに、学習全体の結果を図??に示す。学習の経過を通して損失関数は減少しており、特に 80epoch 付近で急激な降下を見せた。しかしそれ以降は過学習が進んでしまい、損失関数の値は安定化させることが難しかった。また、ノード、リンク、グラフそれぞれの精度においても、学習の経過を通して向上が見られた。

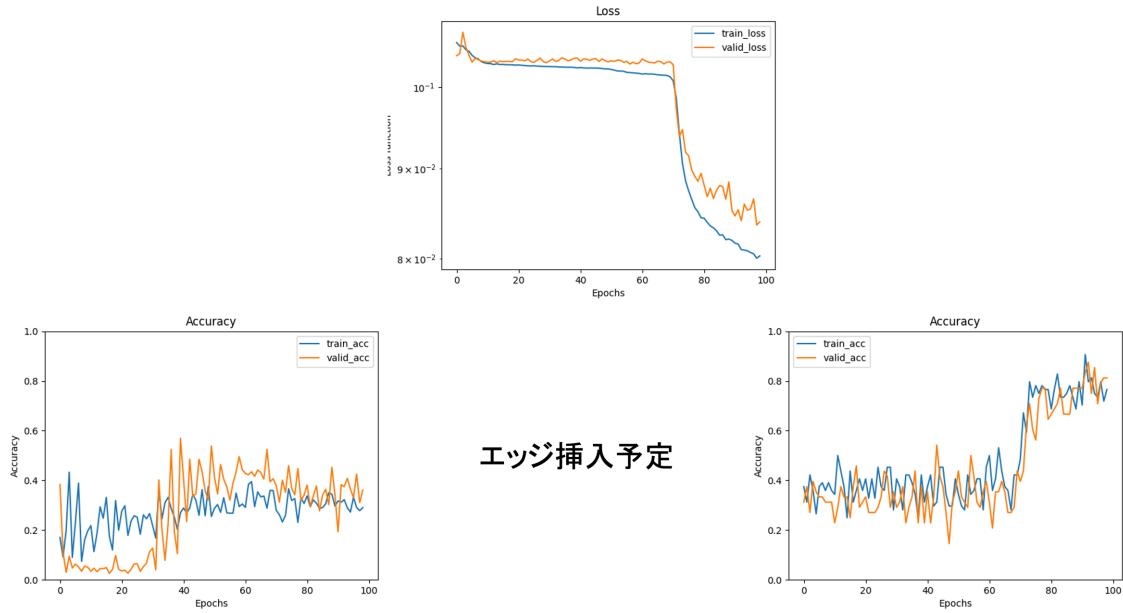


図 5.9: (上) 学習の経過における損失関数。(左下) 学習の経過におけるノードの学習精度、(中央下) リンクの学習精度、(右下) グラフの学習精度。

902 続いて、ノード、リンク、グラフ識別における混合行列を図??に示す。ノード、リンクの学
 903 習精度は十分良いと言える程度ではなく、一方でグラフの識別においてはディープニューラル
 904 ネットワークでの実装に匹敵する精度が得られた。ノードの混合行列では PV と SVBB と識
 905 別する割合が高く、一方で TVCC、Others について分類が出来ず PV に分類されてしまう傾
 906 向にあった。

907

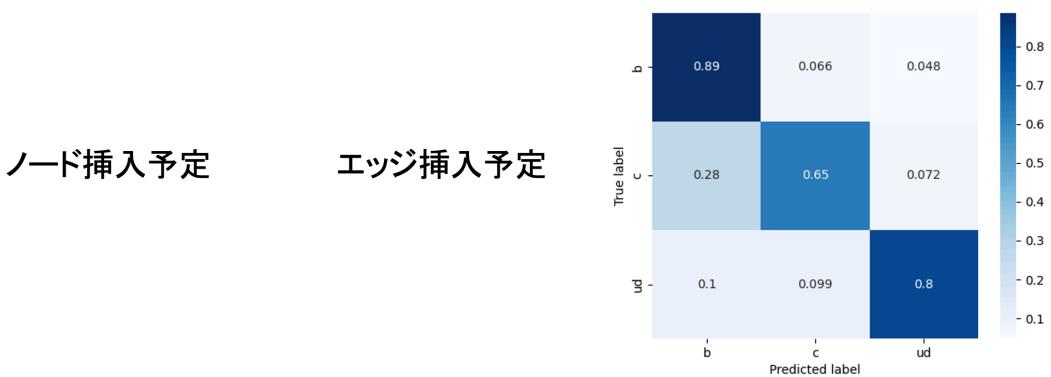


図 5.10: (左) ノード分類の混合行列、(中央) リンク予測の混合行列、(右) グラフ識別の混合行列。

908 最後に、LCFIPplus との比較を示す。ディープニューラルネットワークの比較と同様に、
 909 図??, ?? は b/c ジェットの識別効率のプロットを示している。b ジェットの識別効率は c

910 ジェットについて向上しており、識別効率 80% における識別割合は、LCFIPlus が c ジェット
 911 の識別割合が 7.3%、uds ジェットの識別効率が 0.74% であるのに対して、グラフニューラルネットワークの c ジェットの識別割合はおよそ 1.5%、udf ジェットの識別効率もおよそ
 912 1% ほどという結果になり、c ジェットの誤認率が 5 分の 1 程度になっているものの、uds
 913 ジェットに関しては若干の精度低下となった。また、c ジェットの識別効率は非常に悪い結果
 914 となってしまい、識別効率 80% における識別割合は、LCFIPlus が b ジェットの識別割合が
 915 22%、uds ジェットの識別効率が 24% であるのに対して、グラフニューラルネットワークの b
 916 ジェットの識別割合はおよそ 40%、udf ジェットの識別効率はおよそ 15% ほどという結果に
 917 なり、b ジェットの誤認率が 2 倍近く上がってしまった。ノード分類結果では、PV と SVBB
 918 と識別する割合が高いことから、b ジェットに対する識別効率が高くなっていることが考えら
 919 れる。また、c ジェットの b ジェットとの分離が悪い点に関しては、主に SVBB,TVCC に対
 920 する SVCC の分類精度が課題となっていると推測される。
 921

922

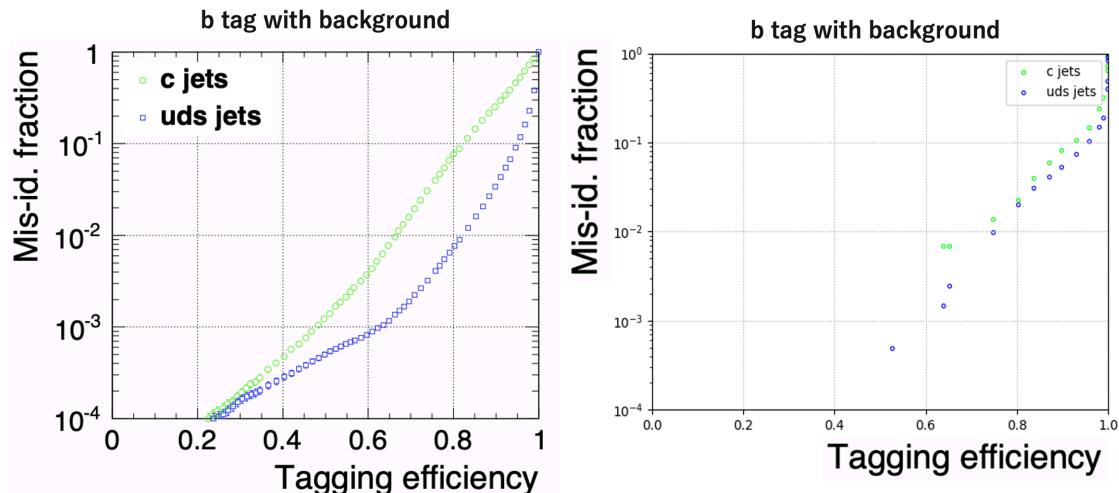


図 5.11: LCFIPlus(左) とグラフニューラルネットワーク(右)による b フレーバージェットの識別効率の比較。緑: b ジェットに対する c ジェットの識別効率、青: b ジェットに対する uds ジェットの識別効率を示している。

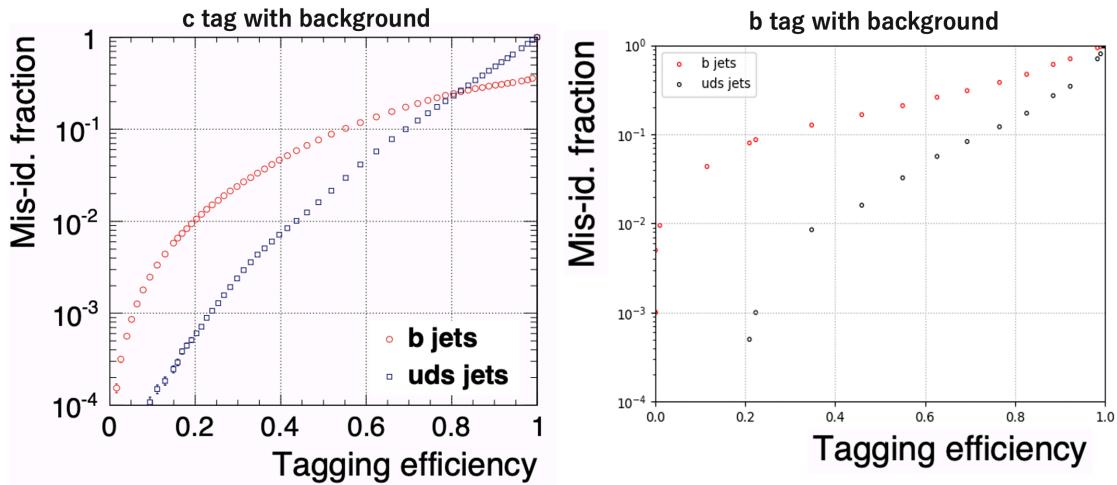


図 5.12: LCFIPlus(左) とグラフニューラルネットワーク(右)による c フレーバージェットの識別効率の比較。赤: c ジェットに対する b ジェットの識別効率、黒: c ジェットに対する uds ジェットの識別効率。

結果として、グラフニューラルネットワークによる実装では LCFIPlus と比較して顕著な性能向上があったとは言えない結果になった。しかしながらエッジリンク予測の実行によって、これまで別のプロセスで実行していた崩壊点検出を、1つのネットワーク内で内包することが出来た。

927 第6章

928 まとめと今後の展望

929 本論文では、電子陽電子ヒッグスファクトリーのためのジェット測定技術の研究として、特
 930 に ILC を念頭に置いた 2 つのテーマの研究を行った。1 つ目のテーマでは、ILC の検出器案
 931 である ILD の電磁カロリメータのうち、SiW-ECAL の技術プロトタイプをハドロンビーム試
 932 験によって性能評価した。2 つ目のテーマでは、深層学習を用いたフレーバー識別アルゴリズ
 933 ムの開発を行った。本章ではそれぞれの研究のまとめと今後の展望について述べる。

934 ILD Si-W ECAL プロトタイプのハドロンビーム試験による性能評価

935 解析が完了次第記入

936 深層学習を用いたフレーバー識別アルゴリズム

937 本研究では、深層学習を用いたフレーバー識別アルゴリズムの開発を行った。ヒッグスファ
 938 クトリーの目的であるヒッグス粒子は、クォークやグルーオンなどに崩壊し、多数のハドロン
 939 の束であるジェットとして検出器に到達する。そのためジェットの再構成でクォークのフレ
 940 バーを識別することは、ヒッグスの物理を知るための解析において非常に重要な情報となる。
 941 フレーバー識別はジェットの構成粒子の種類や運動量、崩壊点に関する情報から、ジェットの
 942 元となるクォークのフレーバーを識別するプロセスであり、現在ジェットの再構成に用いられ
 943 ている LCFIPlus では従来の機械学習手法である BDTs が用いられている。これに対して深
 944 層学習を導入することで、識別性能の向上や崩壊点検出アルゴリズムとの統合などを目指し
 945 た。

946 はじめに、最も単純な構造のネットワークモデルであるディープニューラルネットワーク
 947 による実装を行った。アルゴリズムには過学習対策や学習の効率化に向けた手法を用いて、
 948 全結合層を中心としたディープニューラルネットワークのモデルを、PyTorch を用いて構築
 949 した。学習の入力データとして、250GeV の ILD フルシミュレーションのイベント 400 万
 950 イベントを変数には、性能の比較を行うために BDTs の学習に用いた変数と同じものを用い
 951 た。学習を重ねるにつれて損失は減少し、学習全体の精度はおよそ 82.5% で得られた。また

952 LCFIPlusとの比較にあたっては、識別効率あたりの誤認率のプロットを作成した。結果として、c ジェットの識別など一部で改善が見られたものの、LCFIPlus と大差ない、あるいはやや劣る結果となった。

955 続いて、グラフデータを用いたフレーバー識別アルゴリズムの実装を行った。動機としては、フレーバー識別において重要な IP 付近の物理現象をグラフ構造のデータとして構築することで、物理量を羅列する 1 次元の数値データと比較して表現力が上がり、性能が向上するのではないかという狙いがあった。またグラフデータを構築する際の副産物として、以前は別プロセスであった崩壊点検出を 1 回の識別で同時に処理できるという長所もあった。グラフデータは独自のデータセットクラスを作成し、飛跡をノードとする全結合のグラフを、1 ジェットあたり 1 グラフ構築した。また、このグラフではディープニューラルネットワークと異なり、ノードのみ飛跡再構成におけるフィッティングパラメータを特徴量を持つとした。イベントは 250GeV の ILD フルシミュレーションのイベント 240 万イベントを用いた。ネットワークアルゴリズムは Graph Attention Network を 3 層使用し、損失関数の工夫やデータ次元変更などの手法を用いてノード識別/リンク予測/グラフ分類の 3 つのタスクを同時に実行し、重みを共有するようなネットワークモデルを PyTorch Geometric を用いて実装した。学習は不安定であったものの損失は減少し、ディープニューラルネットワークに匹敵するグラフ分類の精度が得られた。また識別効率あたりの誤認率のプロットによる LCFIPlus との比較では、b ジェット識別において改善が見られたが、c ジェット識別では非常に悪い結果となった。またノード識別、リンク予測に対しては十分に良い精度を得ることができなかった。しかし、低い精度ながら崩壊点検出アルゴリズムの統合を達成することができた。

972 今後の展望として、フレーバー識別アルゴリズムには大きく 2 つの方向性で改善が可能であると考えている。

974 1 つ目は深層学習の理論・技術面での方向性である。Graph Attention Network に挙げられるネットワークの処理に関してより理解を深め、フレーバー識別により最適なネットワーク構造を提案することや、物理的な性質をより組み込むなどフレーバー識別に最適化された損失関数を設計するなど、演算手法によって更なる改善の見込みがあると考えている。また、グラフデータの設計についても改善ができると考えており、具体例としては今回のデータセットにおいて崩壊点となるエッジに特徴量を持たせることや、グラフデータの構成要素を変更することなどが挙げられる。現在エッジは特徴量を持っておらず、接続したノードの情報のみで更新を行っているが、エッジ自身が特徴量を持つことでデータの学習パラメータが増え、精度が向上すると考えることができる。また、本研究では飛跡をノードとするグラフを構成したが、本来飛跡は点ではなく曲線の形状を取るため、やはり崩壊点のような物理的に点となる量をノードとすることで、実際の物理現象に近いグラフの構築が期待できると考えている。

985 2 つ目は、iLCSoft としての実装に向けた方向性である。挙げられるものとして、出力情報の設計や C++ 環境への移行があると考えている。出力設計に関して、今回のグラフデータを用いたフレーバー識別では崩壊点検出を包含するアルゴリズムを開発したが、現段階では解析において崩壊点の情報が必要になった際、物理量として出力することは出来ない。方向性として

989 は、中間層で得たネットワークの潜在的なパラメータを回帰問題として設計することで、新し
990 く数値データの出力を得ることなどが考えられる。またもう 1 点は、開発したフレーバー識別
991 アルゴリズムの C++ 環境への移植である。現在ジエット再構成に用いられている LCFIPlus
992 は Marlin プロセッサーの 1 部であり、C++ 環境で動作している一方で、本研究で開発した
993 アルゴリズムは python によって記述されている。そのため API を用いる、あるいは書き換
994 えを行うことによる iLCSoft への実装は、今後の課題の一つである。

995

996 付録 A

997 付録 A

998 A.1 LCIO parameter

999 記入予定です。

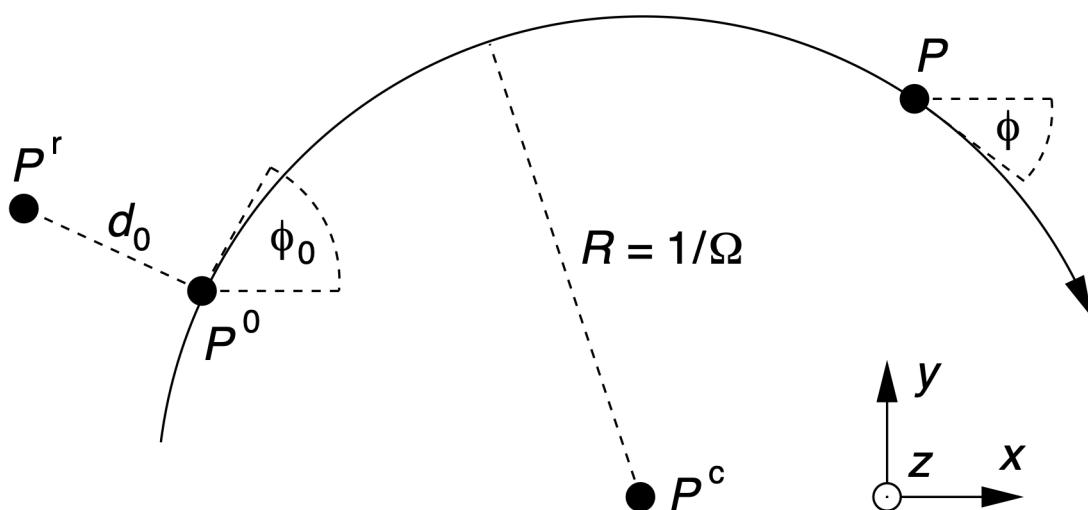


図 A.1: xy 平面

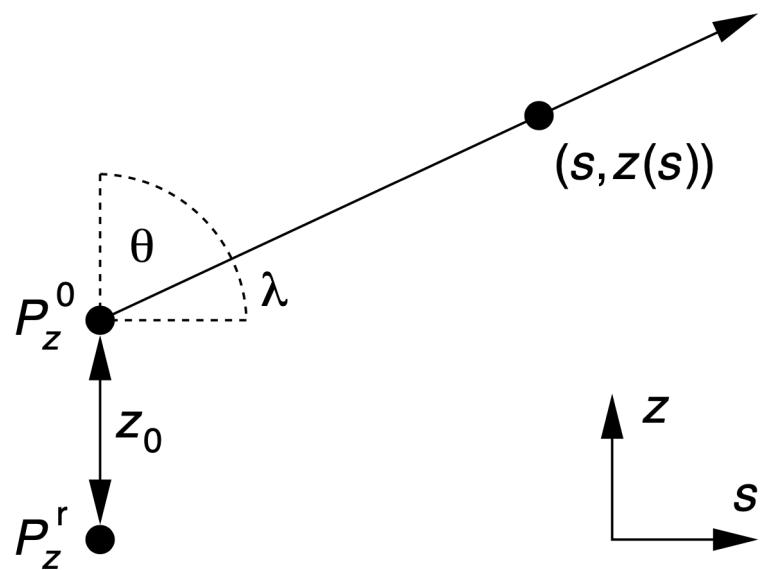


図 A.2: sz 平面

1000 謝辞

参考文献

- [1] 藤井恵介, リニアコライダーの物理.
- [2] S. D. Bass, A. D. Roeck, and M. Kado, The higgs boson implications and prospects for future discoveries, *Nature Review Physics* (2021).
- [3] K. Fujii *et al.*, Physics case for the international linear collider, (2015).
- [4] H. Baer *et al.*, The international linear collider: Technical design report, (2013).
- [5] T. Suehara and T. Tanabe, Lcfiplus: A framework for jet analysis in linear collider studies, *Nucl.Instrum.Meth. A808* , 12 (2016).
- [6] S. Catani, Y. L. Dokshitzer, M. Olsson, G. Turnock, and B. Webber, New clustering algorithm for multijet cross sections in e+e – annihilation, *Physics Letters B* **269**, 432 (1991).
- [7] A. Irles, Siwecal-tb-analysis, (2019).
- [8] 斎藤康毅, ゼロから作る deeplearning, **1** (2016).
- [9] J. Zhou *et al.*, Graph neural networks: A review of methods and application, *KeAi* (2020).
- [10] W. L. Hamilton, R. Ying, and J. Leskovec, Inductive representation learning on large graphs, *NIPS* (2017).
- [11] P. Veličković *et al.*, Graph attention networks, *ICLR 2018* , 12 (2017).