Détecteur SDHCAL pour le signal $e^+e^- \longrightarrow \nu\nu h$: Optimisation et Adaptation de l'analyse de données pour le Projet FCC

Alexia HOCINE

Étudiante en M2 Physique SUBA à l'UCBL1

Supervisé par Gérald Grenier

Maître de Conférence - UCBL1 Enseignant-Chercheur - IP2I, CNRS, IN2P3 Membre des collaborations CALICE, CMS et ILD Corresponsable du groupe SDHCAL au sein de la collaboration CALICE



Rapport de Stage - Master 2 Physique SUBA Université de Claude Bernard Lyon 1

Table des matières

1	Intr	duction	2
	1.1	a Physique des Collisionneurs	2
		.1.1 Collisionneurs hadroniques	2
		.1.2 Collisionneurs leptoniques	2
	1.2	Physique du boson de Higgs	2
	1.2		2
		88	
			2
		.2.3 Collisions	3
	1.3	Présentation & Objectif du Stage	3
	_		
2		t ILC	4
	2.1	Présentation du Projet ILC	4
	2.2	Programme: original	4
		2.2.1 Données initiales	5
		2.2.2 Conversion des fichiers initiaux en fichiers ROOT	5
		2.2.3 Analyses des collisions	6
	2.3		8
		2.3.1 Données	8
		2.3.2 Programme: processor	8
			8
		2.3.3 Programme: analysis	0
3	Pro	camme FCC	9
J	3.1	Présentation du Projet FCC	9
	-		
	3.2	Développement Numérique	9
		3.2.1 Programme: convert	9
		3.2.2 Programme: processor	
		3.2.3 Programme: analysis	10
	•	NT / I	-
4			1
	4.1	Répertoire script	
	4.2	Répertoire test	١1
		2.2.1 Programmes testXxCompleted.py	11
		2.2.2 Programmes testXxSame.py	12
		.2.3 Répertoire result	12
		.2.4 Mes résultats	
5	Rés	tats Physiques 1	3
		Résultats Numériques	13
	-	5.1.1 Partie original	
	5.2	Physique du Higgs	
	0.2		
		5.2.2 Nombre de Higgs attendu	15
c	Cor	lucion 1	c
6	Con	lusion 1	6
٨	One	pigation du Projet	7
A		,	
		Θ	۱7 اح
			١7
		Le dossier NNH_HOME	۲7
	ev I	roduction	

Introduction

1.1 La Physique des Collisionneurs

Le principe des collisionneurs est simple, on accélère des particules à des énergies cinétiques suffisantes pour provoquer des collisions inélastiques, et ainsi comprendre les interactions fondamentales et les constituants élémentaires de la matière.

On distingue 2 familles de collisionneurs en fonction des particules qui sont utilisés.

1.1.1 Collisionneurs hadroniques

Les collisionneurs hadroniques utilisent des hadrons, qui sont des particules complexes composées de 3 quarks et de gluons ¹. Par exemple au LHC ², on utilise des protons, composés de 2 quarks up et d'1 quark down.

Comme il s'agit de particules composites, ce sont pas les protons qui collisionnent directement mais ces constituants, appelés partons. Chacun porte une fraction indéterminée de l'énergie du proton. On ignore donc l'énergie de la collision en amont, il s'agit d'un paramètre libre.

C'est pourquoi, ils sont utiles pour la découverte de nouvelles particules de masse inconnue, puisqu'ils permettent de balayer tout le spectre de masse sous la gamme d'énergie du collisionneur (au LHC < 14 TeV)³.

1.1.2 Collisionneurs leptoniques

En revanche, les collisionneurs leptoniques utilisent des leptons, qui sont des particules élémentaires. Comme le LEP⁴, qui collisionnait des électrons et des positrons [4].

Cette fois-ci, chaque lepton qui collisionne, possède une énergie complète donc connue. Puisqu'on leur impulse une énergie précise, ainsi on augmente la statistique pour un certain niveau d'énergie. Ces collisionneurs sont donc utilisés pour la recherche de précision.

Les prochaines générations de collisionneurs, comme ILC, CEPC, CLIC et FCC, ce sont des collisionneurs leptoniques. Leur objectif est de préciser les données déjà obtenues, notamment sur le boson de Higgs découvert en 2012 par le LHC 5 .

1.2 Physique du boson de Higgs

1.2.1 Production du boson de Higgs

Concrètement, on ne mesure pas directement le boson de Higgs mais ses produits de désintégrations sous la forme de jet. Ainsi on cherche à améliorer la résolutions en énergie de ces jets que l'on détecte [7].

1.2.2 Détecteur

En physique des particules, on utilise des détecteurs appelés calorimètres pour mesurer l'énergie des particules. Cette énergie va être déposer par ionisation dans le matériau le long de la trajectoire des particules qui

- 1. Gluon : boson médiateur de l'interaction forte qui maintiennent les quarks ensembles.
- 2. LHC : Large Hadron Collider, CERN
- 3. D'où l'intérêt de nouveaux collisionneurs à des énergies plus élevées et donc des masses de particules produites plus lourdes.
- 4. LEP: Large Electron-Positron, le prédécesseur du LHC, même tunnel
- 5. Higgs: était la pièce manquante du modèle standard des particules, car il permet aux particules d'acquérir une masse

le traverse. Il faut donc des algorithmes de reconstruction pour déduire les énergies, les types de particules et les trajectoires.

Pour cela, on utilise des calorimètres à grande granularité qui permet une très bonne performance des Algorithmes de Flux de Particules (PFA) [7].

C'est dans ce cadre que la collaboration internationale CALICE, à développer le premier prototype de la famille de calorimètre granulaire SDHCAL, pour Semi-Digital Hadronic CALorimeter, qui a été développé en grande partie à l'IP2I dans l'équipe CMS, auquel j'appartiens pour ce stage.

1.2.3 Collisions

Au cours, de ce stage, je me suis concentrée sur les collisions de type nnh pour neutrino-neutrino-higgs. Dont voici les diagrammes de Feynman :

FIGURE 1.1 – Diagramme de Feynmann de collision $e^+e^- \longrightarrow \nu\nu h$

1.3 Présentation & Objectif du Stage

Pour ce stage, j'ai récupéré les codes de Guillaume GARILLOT, qui les a développé en 2021 au cours de son post-doctorat à l'IP2I. Ils sont en libre accès à l'adresse https://github.com/ggarillot/nnhAnalysis/tree/refactor.

Ce programme nnhAnalysis permet l'étude de fichiers SLCIO pour la collision :

$$e^-e^+ \longrightarrow \nu\nu h$$
 (1.1)

Et l'analyse des canaux de désintégration :

$$h \longrightarrow WW^* \longrightarrow qqqq$$
 (1.2)

$$h \longrightarrow b\bar{b}$$
 (1.3)

Pour cela, il a utilisé les suites logiciels de iLCSoft, https://github.com/iLCSoft (plus précisément LCIO et Marlin), qui sont les anciennes suites logicielles. Mais les nouveaux projets de collisionneurs utiliseront Key4HEP et Gaudi.

Mon objectif est double. Dans un premier temps, comprendre et optimiser les codes existants, c'est-à-dire le programme nnhAnalysis de Guillaume GARILLOT qui utilise LCIO, Marlin. Puis, je vais transformer son programme pour qu'il puisque correspondre aux nouvelles normes des collisionneurs leptoniques, Key4HEP et Gaudi.

Projet ILC

2.1 Présentation du Projet ILC

Le projet ILC (International Linear Collider) est un collisionneur linéaire, électron-positron, de 31 km conçu pour atteindre une énergie de centre de masse de 500 GeV[3].

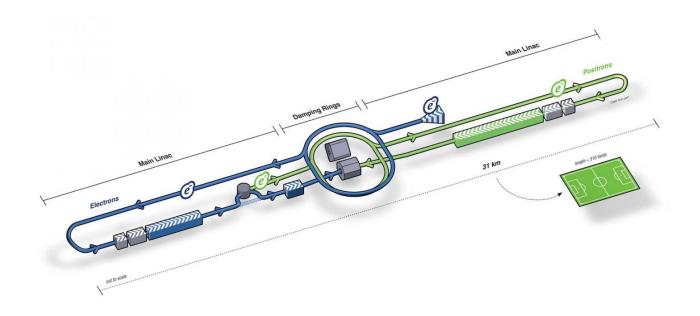


FIGURE 2.1 – Schéma ILC[3]

L'objectif de l'ILC est de produire beaucoup de boson de Higgs, notamment pour découvrir s'il y en a d'autres générations du boson de Higgs. Et plus globalement pour rechercher de la nouvelle physique, par de nouveaux écarts avec le Modèle Standard.

À l'heure actuelle, ce projet attend les autorisations pour lancer sa construction, probablement dans les montagnes au nord du Japon. Et le détecteur SDHCAL correspond parfaitement aux spécifications nécessaires pour un accélérateur linéaire de ce type. C'est pourquoi, afin de consolider sa candidature pour l'appel d'offre, l'IP2I développe aussi des programmes d'analyse de ce détecteur.

2.2 Programme: original

Au début de mon stage, j'ai récupéré les codes de Guillaume GARILLOT, qui les a développé en 2021 au cours de son post-doctorat à l'IP2I.

Son projet se divise en 3 programmes indépendants [Figure A.1] :

miniDSTMarker qui permet de récupérer les données 1 sur le serveur distant où elles sont stockées.

^{1.} aujourd'hui simulées mais plus tard obtenues dans le détecteur

processor permet de tirer, des données brutes précédentes, des arbres ROOT s.

analysis utilise les méthodes des arbres binaires boostés pour effectuer une analyse statistique des arbres ROOT issus du programme **processor**.

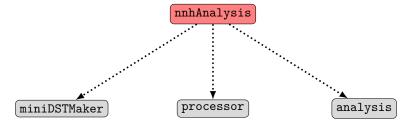


FIGURE 2.2 - Organisation des dossiers de mon Projet - https://github.com/ggarillot/nnhAnalysis/tree/refactor

En résumer, ce projet permet l'analyse des collisions survenues dans ce détecteur pour le projet ILC.

2.2.1 Données initiales

Malheureusement, pour le temps de ce stage, je n'ai pas obtenu l'accès au serveur, donc je n'ai pas pu utilisé miniDSTMarker. Je l'ai donc pas testé, ni pu développer ma propre version. C'est pourquoi, j'ai décidé de ne pas l'inclure dans mon propre code.

Pour que je puisse travailler, on a mis à ma disposition certains de quelqu'un de ces fichiers, ceux des collisions à 250 GeV. Soient 66 dossiers [Figure 2.3] de fichiers LCIO, où chaque nom correspond au code du type de processus [Figure ??].

	oup/ilc/ [,				
402001						
402002						
402003						
402004						
402005						
402006						

FIGURE 2.3 – Les noms des dossiers correspondent aux numéros de processus

Type de processus	Code des processus
2 leptoniques	500006, 500008
2 hadroniques	500010, 500012
4 hadroniques	500062, 500064, 500066, 500068, 500070, 500072
4 semi-leptoniques	500074, 500076, 500078, 500080, 500082, 500084, 500101, 500102, 500103, 500104,
	500105, 500106, 500107, 500108, 500110, 500112
4 leptoniques	500086, 500088, 500090, 500092, 500094, 500096, 500098, 500100, 500113, 500114, 500115,
	500116, 500117, 500118, 500119, 500120, 500122, 500124, 500125, 500126,500127, 500128
signal	402007, 402173, 402176
autres higgs	402001,402002,402003,402004,402005,402006,402008,402009,402010,402011,402012,
	402013, 402014, 402182, 402185, 402173, 402176

Figure 2.4 – Signification des codes des processus, si le signal recherché est de type bb, si le signal est WW*

2.2.2 Conversion des fichiers initiaux en fichiers ROOT

Grâce au programme processor on va pouvoir convertir les fichiers initiaux SLCIO en fichiers ROOT standards, afin de pouvoir les analyser.

On obtient ainsi pour chaque dossier de fichier de données <code>SLCIO</code> un fichier <code>ROOT</code> en sortie, c'est-à-dire que l'on obtiendra un arbre <code>ROOT</code> par type de processus.

Ce programme doit être robuste et donc à partir des mêmes fichiers d'entrées toujours générer des fichiers ROOT strictement identiques.

2.2.3 Analyses des collisions

Étape 1

Avant de commencer l'analyse des fichiers ROOT générés précédemment, on va terminer ce que le programme processor avait commencé, et fusionner l'intégralité de ces fichiers en un seul gros fichier DATA.root, grâce à la commande hadd. Cette commande a été développé par le CERN et elle fusionne tous les histogrammes de différents fichiers en un seul[2].

Donc là encore, la répétition de ce programme doit toujours générer des fichiers DATA.root strictement identique.

Étape 2

Pour la deuxième étape de ce programme analysis, on va trier nos données en 4 fichiers distincts. Mais au lieu de les séparer par leur numéro de processus, qui est un critère numérique donc éloigné de la réalité des résultats d'une véritable expérience, on va les diviser suivant la polarisation initiale des particules incidentes, c'est-à-dire l'électron et le positron à -0.8 et 0.3 ou les 2 nulles. Et par le type de particules produites par un boson de Higgs, c'est-à-dire les canaux $b\bar{b}$ et WW^* , puisque ce sont les plus probables 2 .

Decay mode	Branching ratio (%)	relative uncertainty (%)
$H \rightarrow b\bar{b}$	57.7	+3.2, -3.3
$H \rightarrow c\bar{c}$	2.91	+12, -12
$H \rightarrow \tau^- \tau^+$	6.32	+5.7, -5.7
$H \rightarrow \mu^- \mu^+$	2.19×10^{-2}	+6.0, -5.9
$H \rightarrow WW^*$	21.5	+4.3, -4.2
$H \rightarrow ZZ^*$	2.64	+4.3, -4.2
$H \rightarrow \gamma \gamma$	0.228	+5.0, -4.9
$H \rightarrow Z\gamma$	0.153	+9.0, -8.8
$H \rightarrow gg$	8.57	+10, -10

Table 7.2: The Higgs boson decay modes and their corresponding branching ratios under the SM prediction of Higgs boson mass of 125 GeV. The uncertainty contributed by both theoretical and parametric sources [20].

FIGURE 2.5 – Les modes de désintégrations du boson de Higgs à 125 GeV [7].

Donc on obtient ces 4 fichiers suivants:

Γ	Polarisation	Ca	nal
Γ	(e,p)	$\mathrm{b}\overline{\mathrm{b}}$	WW*
ſ	(0,0)	split_bb_e+0_p+0.root	split_ww_e+0_p+0.root
Γ	(-0.8, +0.3)	split_bb_e-0.8_p+0.3.root	split_ww_e-0.8_p+0.3.root

FIGURE 2.6 – Tous les évènements sont séparés en 4 fichiers suivant la polarisation des particules incidentes et des types des particules produites par le boson de Higgs.

Dans chacun de ces fichiers les arbres ROOT, TTree, auront les variables suivantes :

isSignal: booléen qui indique si on considère l'évènement comme du signal ou du bruit de fond. channelType: entier qui représente le type de canaux de l'évènement [FIGURE 2.4]:

- 2 fermions leptoniques ou hadroniques
- $--\,4$ fermions leptoniques ou semi-leptoniques ou hadroniques

^{2.} Rien n'empêchera d'ajouter d'autres canaux même si le code manque encore de un peu de modularité.

— une autre type de résultat avec un boson de Higgs

isTrain booléen qui confirme si l'évènement a été entrainé ou testé par la BDT.

preSelected booléen, si l'évènement a été pré-sélectionné par la BDT.

weight flottant qui est le poids de l'évènement en fb^{-1} de la luminosité intégrée.

Pour trier les données du fichier DATA.root, on va utiliser des BDT pour Boosted Decision Tree, en français, des arbres de décision boostés.

Les arbres sont des structures de données courantes en informatique, ils sont utilisées notamment pour trier les données car ils ont une rapidité optimale en temps. Ici on utilise les arbres pour déterminer la nature des particules en répondant à des questions booléennes (Similaire à l'exemple [FIGURE 2.7]. Et comme il n'y a que 2 issus à chaque nœud, on parle d'arbre binaire.

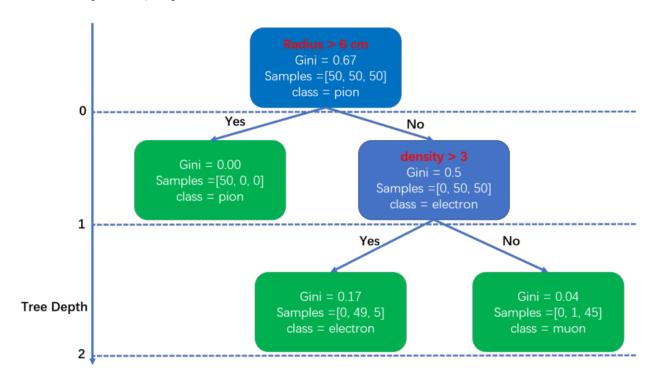


FIGURE 2.7 – Exemple de BDT [7]. Ici, elle permet de déterminer de le type d'une particule

Une fois encore, des méthodes ont déjà été développé dans l'API du CERN[1]. Ces méthodes utilisent des paramètres générées aléatoirement afin d'augmenter la rapidité des calculs. C'est pourquoi on parle d'arbre boosté.

Mais cette fois-ci les fichiers créés sont équivalents mais pas identique. Car les BDT utilisent la génération de nombre aléatoire, ce qui engendre des variations dans les entraînements.

Étape 3

Et pour terminer, on peut enfin effectuer l'analyse à proprement parlé de nos données à partir des fichiers split_XX.root précédents [Figure ??].

Cette étude se fait sur les fichiers avec une polarisation non nulle pour les particules incidentes. Car ?????

Polarisation	Ca	nal	
(e,p)	$\overline{\mathrm{bb}}$	WW*	
(-0.8, +0.3)	model_bb_e-0.8_p+0.3.joblib	model_ww_e-0.8_p+0.3.joblib	

FIGURE 2.8 – Fichiers du model de la BDT.

Et même si cette analyse sera toujours la même quelque soit les fichiers <code>split_XX.root</code>, ces derniers étant légèrement différent d'un entraînement à l'autre les résultats statistiques [Figure ??] seront, là encore, légèrement différent mais doivent rester équivalent.

Polarisation	Ca	nal
(e,p)	$b\overline{b}$	WW*
(0,0)	scores_bb_e-0.8_p+0.3.root	scores_ww_e-0.8_p+0.3.root

FIGURE 2.9 – Les fichiers scores ont la réponse de la BDT : 2 variables pour chaque évènement, un booléen pour savoir s'il est sélectionné et la valeur retournée par la BDT.

Polarisation	Ca	nal	
(e,p)	$b\overline{b}$	WW*	
(-0.8, +0.3)	bestSelection_bb_e-0.8_p+0.3.root	bestSelection_ww_e-0.8_p+0.3.root	

FIGURE 2.10 – Ce fichier ROOT contient tous les arbres TTree sélectionnés par la BDT comme un évènement de nnh

Polarisation	Ca	nal	
(e,p) $b\overline{b}$		WW*	
(-0.8, +0.3)	stats_bb_e-0.8_p+0.3.joblib	stats_ww_e-0.8_p+0.3.joblib	

FIGURE 2.11 – Fichiers des résultats statistiques pour les polarisations des particules incidentes à 0.8 pour l'électron et à 0.3 pour le positron.

2.3 Programme: ilcsoft

À présent, je vais vous présenter les modifications que j'ai apporté au programme original.

Dans un premier temps, j'ai fais de la cosmétique : j'ai typé les variables, appliqué les bonnes règles de typographie et commenté les différents fichiers, classes, interfaces, fonctions, et variables globales. Ce qui m'a permis de bien comprendre les programmes et de le rendre plus lisible pour les futurs développeurs de ce code.

Ensuite je les ai modifié pour qu'il puisse s'exécuter en parallèle. En effet, processor et analysis mettent quelques heures à s'exécuter. Et pour tester leurs robustesses et pouvoir faire des statistiques, il est nécessaire de le faire de très nombreuses fois. Donc cette nouvelle fonctionnalité la version ilcsoft permet un gain de temps considérable. Et plus tard, cela permettra aussi d'exécuter avec différents jeux de données (niveaux d'énergies, canaux...).

2.3.1 Données

Donc bien sûr, il s'agit des mêmes fichiers SLCIO que pour le programme original [FIGURE 2.3]

2.3.2 Programme: processor

Le but est toujours la conversion de chaque dossier de fichiers SLCIO en un seul fichier ROOT.

Pour aider à la lisibilité du programme, j'ai aussi développé une nouvelle classe qui permet de simplifier sa lecture. Ma classe PDGInfo permet de manipuler plus facilement les outils du PDG, grâce à une correspondance entre les codes entiers des particules et leurs noms, ainsi que quelques méthodes et tests booléennes ³.

2.3.3 Programme: analysis

La encore le fonctionnement global reste inchangé, par rapport à original

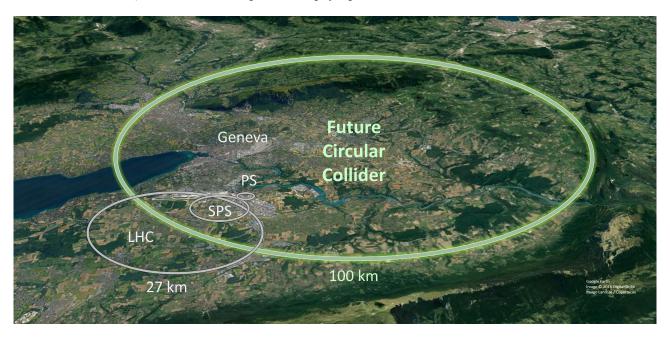
 $^{3. \ \}texttt{https://github.com/alexhxia/nnhAnalysis/blob/main/nnhProgram/ilcsoft/processor/include/PDGInfo.hh}$

Programme FCC

3.1 Présentation du Projet FCC

Le FCC (Futur Collisionneur Circulaire) est le projet du CERN pour remplacer leur collisionneur actuelle, le LHC (Large Hadronic Collider). Dont la fin de l'exploitation est prévu en 2040 [5]. On prévoit un anneau de 100 km, contre 27 km pour le LEP et le LHC (comme montrer Figure 3.1). Ce qui devrait nous permettra d'atteindre une énergie de 100 TeV contre 13 TeV actuellement pour le LHC.

L'objectif est la rechercher d'une nouvelle physique par la mise en évidence de déviation avec le modèle standard. Et plus particulièrement, en augmentant la statistique sur le boson de Higgs, découvert avec le collisionneur actuelle, afin de mieux comprendre sa physique.



Une fois encore, le détecteur SDHCAL candidate pour ce projet et pourrait être y être installer.

3.2 Développement Numérique

Mon objectif est d'adapter les codes développés précédemment par Guillaume GARILLOT du projet ILC au projet FCC qui n'utilise pas les mêmes suites logiciels.

3.2.1 Programme: convert

Dans un premier temps, je dois convertir les fichiers SLCIO en fichiers ROOT en utilisant le programme libre k4MarlinWrapper du projet de key4hep ¹. Il s'agit d'une collaboration entre chercheurs du CERN dont l'objectif est de développer des outils pour le projet FCC, y compris des utils de conversion entre LCIO (ilCSoft) et

^{1.} https://github.com/key4hep/k4MarlinWrapper

EDM4hep (FCC).

Cette partie a été laborieux, car le programme k4MarlinWrapper est en cours de développement. J'ai du faire remonter de très nombreux problèmes en parallèle de mon travail. En effet, à chaque mise à jour, le programme ne fonctionnait plus, ce qui m'a fait perdre beaucoup de temps en essayant de comprendre le problème, le signaler et le corriger quand je le comprenais, ou patienter pour que quelqu'un d'autre le corrige.

3.2.2 Programme: processor

Comme les fichiers d'entrées sont à présent des fichiers ROOT, il faut adapter cette partie pour que les fichiers de sortie soit les mêmes ou au moins équivalent.

3.2.3 Programme: analysis

Cette partie reste inchangé par rapport à ilcsoft.

Outils Numériques

Pour utiliser et comparer les résultats obtenus facilement, j'ai développé de très nombreux programmes supplémentaires afin de pouvoir automatiser leur utilisation, mais aussi de les exécuter sur un serveur distant.

4.1 Répertoire script

Dans ce dossier ¹, j'ai développé des outils d'automatisation de l'exécution des programmes. En effet, avant pour lancer un **processor** ou une **analysis** il y avait de très nombreuses commandes à taper au terminal et parfois incompatible entre elles. J'ai donc développé 6 programmes principaux d'automatisation des programmes :

nnh programme générale qui permet l'exécution de tout le programme (convert, processor et analysis) et plusieurs fois.

nnhConvert permet de convertir les fichiers SLCIO en fichiers ROOT.

nnhProcessor d'exécuter tout le programme processor.

nnhAnalysis exécute tout le programme analysis.

prepareBDT exécute la préparation de la BDT.

launchBDT lance la BDT 2 .

Chacun de ces programmes peuvent être lancé ensemble mais aussi séparément. Ce qui permet de gagner énormément en temps d'utilisation mais aussi de pouvoir personnaliser selon les besoins de l'utilisateur.

4.2 Répertoire test

Pour tester les résultats obtenus, j'ai développé 4 programmes en python. Et de tester s'ils sont compatibles entre eux.

•	Processus	Analysis	
Completed testProcessorCompleted.p		testAnalysisCompleted.py	
Same	testProcessorSame.py	testAnalysisSame.py	

FIGURE 4.1 – Tableau récapitulatif des fonctions de tests

4.2.1 Programmes testXxCompleted.py

L'objectif de ce type de programme est de tester si tous les fichiers qui aurait du être créer, l'ont bien été. Ces programmes sont très rapides, ne prennent que en quelques secondes.

Ce qui permet, en cas de problèmes de relancer juste la partie qui n'est pas terminé et pas tout le programme.

Programmes testProcessorCompleted.py

Un processor est complet si tous les dossiers du répertoire d'entré ([FIGURE 2.3]) ont bien généré un fichier ROOT.

^{1.} https://github.com/alexhxia/nnhAnalysis/tree/main/script

^{2.} Le programme launchBDT est incompatible avec les autres, ce qui nécessite de le lancer dans un terminal enfant.

Programmes testAnalysisCompleted.py

Une analysis est complète si elle contient 13 fichiers, car :

hadd: 1 fichier data.root

prepareBDT : 4 fichiers (2 polarisations × 2 canaux) split_XX.root

launchBDT : 2 fichiers (2 canaux) model_XX.joblib, scores_XX.root, bestSelection_XX.root, stats_XX.json

4.2.2 Programmes testXxSame.py

Ce type de programme ³ va prendre quelques dizaines de minutes à une heure pour s'exécuter, car il va comparer tous les arbres ROOT des différents fichiers pour s'assurer que 2 fichiers sont identiques ou au moins compatibles. Cette comparaison se ferait avec la fonction de Kolmogorov présente, là encore, dans l'API du CERN, qui compare 2 histogrammes et retourne un flottant sur leur compatibilité. Dans le chapitre original, j'ai explicité que les programmes qui donnaient des résultats toujours identiques et ceux qui devaient avoir des résultats équivalents.

Programmes testProcessorSame.py

Toutes les exécutions de **processor** doivent donner des résultats identiques, surtout au sein du même projet. Et j'ai pu le confirmer en comparant plusieurs résultats obtenus de différentes exécutions.

Et lorsque j'ai apporté des corrections au programme, quand je suis passée de original à ilcsoft, cela m'a permis de vérifier que mon code obtenait bien le même résultat. De même, de ilcsoft à fcc.

Programmes testAnalysisSame.py

La comparaison entre 2 exécutions du programme analysis est plus compliquée, puisque la BDT utilise des nombres aléatoires, ce qui ne permet pas d'obtenir des résultats identiques.

Certains fichiers doivent rester identiques comme les fichiers data.root ou split_XX.root. Certains sont complètement différents comme les fichiers model_XX.joblib ou bestSelection_XX.root, car ils sont liés à l'entraînement de la BDT. Mais à la fin les fichiers stat_XX.json doivent être statistiquement compatibles.

4.2.3 Répertoire result

Dans ce répertoire, je place les fichiers de sorti des programmes test. En effet, quand on exécute un programme de test, l'utilisateur a la possibilité d'obtenir les résultats sous la forme d'un fichier JSON. Ce qui permet d'en garder une trace et de ne pas refaire un test déjà effectué.

4.2.4 Mes résultats

Je peux donc confirmer que mes programmes s'exécutent complètement, correctement et avec des écarts statistiques faibles aux finals (générés par l'utilisation de BDT).

^{3.} https://github.com/alexhxia/nnhAnalysis/tree/main/test

Résultats Physiques

5.1 Résultats Numériques

Les résultats de l'étude statistique sont dans les fichiers de type stats_XX.json, et sont triés suivant 10 catégories.

0 Signal	0 Signal
O Signal	O Signai
1 Other higgs->WW*	3 Other higgs->bb
2 Other higgs	4 Other higgs
5 2 fermions leptonic	${f 5}$ 2 fermions leptonic
6 2 fermions hadronic	6 2 fermions hadronic
8 4 fermions hadronic	8 4 fermions hadronic
9 4 fermions semileptonic	$9\ 4$ fermions semileptonic
7 4 fermions leptonic	7 4 fermions leptonic
(a) Pour le canaux WW*	(b) Pour le canaux $b\overline{b}$

FIGURE 5.1 – Les numéros et les noms des différentes catégories d'analysis pour l'étude statistique

Et dans chaque catégorie, plusieurs variables sont calculées [FIGURE 5.2].

```
name nom du type de l'évènement, cité dans [FIGURE ??]
stat nombre total d'évènement mesuré
sum somme des poids de chaque évènement (signal sur bruit)
statPreSel nombre d'évènement pré-sélectionnés par la BDT
effPreSel taux de pré-sélection
sumPreSel somme des poids des évènements pré-sélectionnés
effSel taux de sélection
sumSel somme des poids des évènements sélectionnés
```

Figure 5.2 – Variables statistiques de chacune des catégories précédentes [Figure ??]

5.1.1 Partie original

Regardons 2 résultats d'analysis différents pour bb, dans le cas d'un signal [FIGURE ??] :

On constate un écart initial sur le nombre d'évènement de moins de 0.01%, puis une diminution des évènements pré-sélectionnés de 17,6% pour le $run\ 1$ contre 17,5% pour le $run\ 2$. Et une diminution de 59,6% et 60,0% pour les évènements sélectionnés par la BDT.

L'autre constat est qu'on subit une grosse diminution entre les variables sum et effSel, de 88,3% et 88,5%, ce qui traduit une baisse importante de luminosité induit par le signal, une fois débarrassée du bruit de fond. Mais une fois encore ces résultats sont cohérents.

```
"0": {
    "stat": 222774,
    "sum": 3.4616719633340836,
    "statPreSel": 183558,
    "sumPreSel": 2.8522968888282776,
    "statSel": 90111,
    "sumSel": 1.4002294540405273,
    "name": "Signal",
    "effPreSel": 0.8239651009800215,
    "effSel": 0.40449513092855477
},
```

```
"0": {
    "stat": 222807,
    "sum": 3.4627108722925186,
    "statPreSel": 183711,
    "sumPreSel": 2.855108082294464,
    "statSel": 89102,
    "sumSel": 1.384761095046997,
    "name": "Signal",
    "effPreSel": 0.8245297362653367,
    "effSel": 0.3999066471669359
},
```

(a) Canal bb, branche original, run 1

(b) Canal $b\overline{b}$, branche original, run 2

FIGURE 5.3 – Les numéros et les noms des différentes catégories d'analysis pour l'étude statistique

Donc même si les résultats sont proches, ils ne sont pas identiques puisque la BDT utilise des nombres aléatoires dans sa prise de décision sur le type d'évènement. Mais le programme reste robuste, et que l'utilisation d'une BDT n'est pas une solution idéale puisqu'elle induise une incertitude numérique supplémentaire.

5.2 Physique du Higgs

5.2.1 Section efficace

Quelques constantes

Avant de commencer, je vais rappeler certaines constantes utiles pour la suite tirée du PDG, $Particle\ Data\ Group\ 2022[8]$:

 $g_{\rm HWW}$: couplage du boson de Higgs et du boson W

 $G_{\mathrm{F}}\,$: constante de couplage de Fermi 1

$$\frac{G_{\rm F}}{(\hbar c)^3} = 1,1663787(6) \times 10^{-5} \,{\rm GeV}^{-2}$$

 $(\hbar c)^2 = 0,389379365648 \,\text{GeV}^2 \,\text{mbarn} = 0,389379365648 \times 10^{-31} \,\text{m.GeV}^2$

 $m_{\rm H}\,$: masse du boson de Higgs 2

$$m_{\rm H_0} = 125, 25 \pm 0, 17 \, {\rm GeV}$$

 m_W : masse du boson W³

$$m_{\rm W} = 80,377 \pm 0,012 \,{\rm GeV}$$

 $s\,:\,$ variable de Mandelstam

$$s = (p_1 + p_2)^2 = (p_e + p_p)^2$$

Mes données correspondent aux simulations à :

$$\sqrt{s} = 250 \, \text{GeV}$$

Fusion WW^* [6]

Comme on est à très haute énergie, on peut approximer que $\sqrt{s} >> 2m_{\rm W}$:

$$\sigma_{\rm WW-fusion} \longrightarrow \frac{g_{\rm HWW}^2 G_{\rm F}^2}{32 \, \pi^3} \left[\left(1 + \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \log \left(\frac{s}{m_{\rm H}^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \right] \tag{5.1}$$

^{1.} https://pdg.lbl.gov/2021/tables/contents_tables.html

^{2.} https://pdglive.lbl.gov/Particle.action?node=S126&init=0

^{3.} https://pdglive.lbl.gov/Particle.action?node=S043&init=0

$$\begin{split} \sigma_{\text{WW-fusion}} &\approx \frac{g_{\text{HWW}}^2 G_{\text{F}}^2}{32 \, \pi^3} \left[\left(1 + \frac{m_{\text{H}}^2}{s} \right) \log \left(\frac{s}{m_{\text{H}}^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{m_{\text{H}}^2}{s} \right) \right] \\ &= g_{\text{HWW}}^2 \frac{(\hbar c)^6}{32 \, \pi^3} \left[\frac{G_{\text{F}}}{(\hbar c)^3} \right]^2 \left[\left(1 + \frac{m_{\text{H}}^2}{s} \right) \log \left(\frac{s}{m_{\text{H}}^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{m_{\text{H}}^2}{s} \right) \right] \\ &= g_{\text{HWW}}^2 \frac{(0,389 \, 379 \, 365 \, 648)^3}{32 \, \pi^3} \left[1,166 \, 378 \, 8 \times 10^{-5} \right]^2 \left[\left(1 + \frac{125,25^2}{250^2} \right) \log \left(\frac{250^2}{125,25^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{125,25^2}{250^2} \right) \right] \\ &\approx g_{\text{HWW}}^2 \times (-6,0466389 \times 10^{-15}) \end{split}$$

La largeur partielle pour WW^* [6]

$$\Gamma(H \longrightarrow WW) = \frac{g_{\text{HWW}}^2 m_{\text{H}}^3}{64 \pi m_{\text{W}}^2} \left(1 - \frac{4m_{\text{W}}^2}{m_{\text{H}}^2} + \frac{12m_{\text{W}}^4}{m_{\text{H}}^4} \right) \left(1 - \frac{4m_{\text{W}}^2}{m_{\text{H}}^2} \right)^{1/2}$$
(5.2)

$$\begin{split} \Gamma\left(H \longrightarrow WW\right) &= g_{\mathrm{HWW}}^2 \frac{125, 25^3}{64 \,\pi\,80, 377^2} \left(1 - \frac{4 \times 80, 377^2}{125, 25^2} + \frac{12 \times 80, 377^4}{125, 25^4}\right) \left(1 - \frac{4 \times 80, 377^2}{125, 25^2}\right)^{1/2} \\ &= g_{\mathrm{HWW}}^2 \end{aligned}$$

La section efficace de production du Higgs

$$\sigma_{\text{production}} = \sigma_{\text{WW-fusion}} \times \Gamma \left(H \longrightarrow WW \right)$$
 (5.3)

$$\sigma = \frac{g_{\rm HWW}^2 G_{\rm F}^2}{32 \, \pi^3} \left[\left(1 + \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \log \left(\frac{s}{m_{\rm H}^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \right] \times \frac{g_{\rm HWW}^2 \, m_{\rm H}^3}{64 \, \pi \, m_{\rm W}^2} \left(1 - \frac{4 m_{\rm W}^2}{m_{\rm H}^2} + \frac{12 m_{\rm W}^4}{m_{\rm H}^4} \right) \left(1 - \frac{4 m_{\rm W}^2}{m_{\rm H}^2} \right)^{1/2}$$

$$\sigma = g_{\rm HWW}^4 \frac{G_{\rm F}^2}{32 \, \pi^4} \frac{m_{\rm H}^3}{64 \, m_{\rm W}^2} \left[\left(1 + \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \log \left(\frac{s}{m_{\rm H}^2} \right) - 2 \left(1 - \frac{m_{\rm H}^2}{s} \right) \right] \left(1 - \frac{4 m_{\rm W}^2}{m_{\rm H}^2} + \frac{12 m_{\rm W}^4}{m_{\rm H}^4} \right) \left(1 - \frac{4 m_{\rm W}^2}{m_{\rm H}^2} \right)^{1/2}$$

 $\sigma \propto g_{
m HWW}^4$

5.2.2 Nombre de Higgs attendu

Le nombre d'évènement est :

$$\frac{\mathcal{N}}{\text{event}} = \mathcal{N}_{\text{signal}} + \mathcal{N}_{\text{background}}$$
 (5.4)

Or le nombre d'évènement détecté est :

$$\mathcal{N}_{\text{detect}} = \mathcal{N}_{\text{event}} \pm \sigma(\mathcal{N}_{\text{event}}) = \mathcal{N}_{\text{event}} \pm \sqrt{\mathcal{N}_{\text{event}}}$$
 (5.5)

Et le signal est :

$$\mathcal{N}_{\text{signal}} = \mathcal{N}_{\text{detect}} - \mathcal{N}_{\text{background}}$$
 (5.6)

Donc le signal est :

$$\mathcal{N}_{\text{detect}} - \mathcal{N}_{\text{background}} - \sqrt{\mathcal{N}_{\text{\'evènement}}} \le \mathcal{N}_{\text{signal}} \le \mathcal{N}_{\text{detect}} - \mathcal{N}_{\text{background}} + \sqrt{\mathcal{N}_{\text{event}}}$$
 (5.7)

Conclusion

La découverte du boson de Higgs en 2012 n'est pas la conclusion du Modèle Standard, loin de là. Il faut à présent comprendre cette nouvelle particule et découvrir ce qu'il existe à plus haute énergie. Car pour le moment, le Modèle Standard n'explique pas tout (secteur noir), il reste des déviations entre prédictions et expériences (moment magnétique anormal du muon), mais aussi la séparation totale avec la relativité.

C'est pourquoi il faut continuer la recherche. Et les expériences de type ILC et FCC peuvent nous aider à le perfectionner. Mais pour le moment, les chantiers associés sont toujours en attente.

Dans le cadre de mon stage, j'ai donc travaillé au sein de la collaboration CALICE sur le projet SDHCAL, qui est un détecteur candidat pour les projets ILC et FCC.

Mon objectif était double, comprendre et améliorer le code déjà existant afin de les rendre plus facile à l'emploi. Puis de les modifier pour qu'il puisse s'adapter du projet ILC au projet FCC.

Pour la première partie, j'ai développé des outils de factorisation de code, complété la documentation et développé de nombreux programmes d'exécution et de tests des résultats. Malheureusement, la second partie n'a pas pu être la terminer dans les temps (ce qui avait été anticipé avant le début de mon stage). Mais j'ai rédigé énormément de documentation pour expliquer ce que j'ai fait et pour permettre à mon successeur de ne pas s'attarder sur les mêmes problèmes que moi.

Remerciements

Je souhaite d'abord remercier Gérald Grenier pour m'avoir donner la chance de montrer ce que je peux faire. Et aussi pour son encadrement, son accompagnement et son temps.

Je souhaite plus largement remercier mon équipe, Gérald Grenier, Imad Laktineh et Clément Devanne, pour l'atmosphère positive, détendue et stimulante.

Et plus largement, les employés de l'IP2I pour leur gentillesse et leur accueil.

De plus, au cours de mon stage, j'ai pu m'impliquer dans la vie du laboratoire, en participant au stand tenu par l'IP2I à la *Geek and Japon Touch*, organisé par Stéphanie BEAUCERON (IP2I, CNRS, CMS).

Durant ce week-end, avec 2 autres chercheuses (non physiciennes), Florence BOYER et Liliane DE ARAUJO, on a tenu un débat sur le film *Don't look up : Déni Cosmique* de Adam McKay, sur la crédibilité du discours scientifiques.

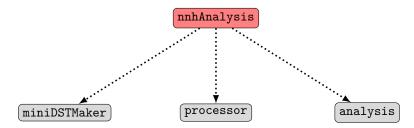
Ensuite sur le stand, j'ai pu expliquer les bases scientifiques et des recherches menées par le CNRS, le CERN, et Virgo au près du grand publique. Et comme je n'ai pas fait ça toute seule, je tiens à remercier tous les autres participant pour ce week-end, soient de nombreux chercheurs et doctorants de l'IP2I, Stéphanie BEAUCERON, Nazila Mahmoudi, Bastien Voirin, Brigitte Cheynis, Grégoire Pierra et aussi Jérôme Degallaix du LMA et Benjamin Blanco un stagière de M1 de CMS.

J'ai aussi animé le stand "visualisation de la gravité" de l'association Créativ' Sciences dont l'objectif est d'expliquer les principes de base de la gravité en 2D avec un drap tendu.

Annexe A

Organisation du Projet

A.1 Organisation initiale



 $Figure A.1 - Organisation \ des \ dossiers \ de \ mon \ Projet - \ https://github.com/ggarillot/nnhAnalysis/tree/refactor$

A.2 Organisation finale

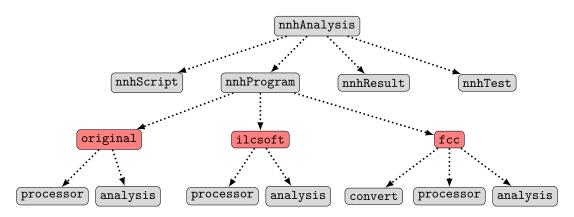


FIGURE A.2 - Organisation des dossiers de mon Projet - https://github.com/alexhxia/nnhAnalysis

A.3 Le dossier NNH_HOME

Pour s'exécuter, le projet a besoin de la variable d'environnement NNH_HOME qui est le chemin du programme que vous souhaitez exécuter, mis en avant en rouge dans les Figure ?? et Figure A.2.

Donc dans le projet initial, il s'agissait de NNH_HOME=\nnhAnalysis et dans le nouveau projet :

- -- NNH_HOME = \nnhAnalysis\nnhProgram\original
- -- NNH_HOME = \nnhAnalysis\nnhProgram\ilcsoft
- -- NNH_HOME = \nnhAnalysis\nnhProgram\fcc

Bibliographie

- [1] Rene Brun. treefriend.c file reference.
- [2] Rene Brun, Dirk Geppert, Sven A. Schmidt, and Toby Burnett. hadd.cxx file reference.
- [3] CERN. International linear collider ready for construction, jun 2013. https://home.web.cern.ch/news/news/accelerators/international-linear-collider-ready-construction.
- [4] CERN. The large electron-positron collider, juin 2022. https://home.cern/science/accelerators/large-electron-positron-collider.
- [5] CERN. Le futur collisionneur circulaire, jun 2022. https://home.cern/fr/science/accelerators/future-circular-collider.
- [6] Klaus Desch and Meyer Niels. Study of higgs boson production through ww-fusion at tesla, Février 2001.
- [7] Bing Liu. Etude du calorilmètre hadronique semi-digital et étude du canal physique e+ e- -H nu nu (H -> WW->qq qq) au collisionneur circulaire electron positon (CEPC). Theses, Université de Lyon; Shanghai Jiao Tong University, November 2020.
- [8] R. L. Workman and Others. Review of Particle Physics. PTEP, 2022:083C01, 2022.