108

Belle II 電磁カロリメーター (ECL)

奈良女子大学 研究院・自然科学系・物理学領域 宮林 謙 吉 miyabaya@cc.nara-wu.ac.jp

2014年(平成26年)8月26日

1 はじめに

Υ領域の高ルミノシティ e^+e^- 衝突実験である Belle II 実験では, γ , π^0 , η といった中性粒子の検出がこれま での Belle 実験同様に不可欠なのはもちろんである。ま た,ボトム・チャームの物理における LHCb 実験に対す る競争力という観点では,ハドロンコライダーでは困難 な $B^+ \rightarrow \tau^+\nu_{\tau}$ の崩壊分岐比や $B \rightarrow K^{(*)}\nu\bar{\nu}$ の探索のよ うに,消失エネルギーを制限することにより信号を見出 すことが基本原理になっている測定の成否を電磁カロリ メーターの特性が左右する。そこで本稿では Belle II 実験 の電磁カロリメーター (Electromagnetic CaLorimeter, ECL) について記す。

2 素粒子実験の電磁カロリメーター

電磁カロリメーターは、重い物質に数十 MeV 以上のエ ネルギーを持つγや e[±] が入射すると、γからの e⁺e⁻ 対 生成と e⁺ または e⁻ からの制動放射により、多数の e⁺, e⁻,γの集団=電磁シャワーが形成されることを用いて、 γや e[±] のエネルギー測定を行う。鉛やタングステンのよ うに高密度の部材と、プラスチックシンチレーター、プ ロポーショナルカウンター、シリコン半導体検出器など の有感部を交互に配置し、前者により発達した電磁シャ ワー中の粒子が後者の中で起こすエネルギー損失を読み 出すサンプリング型と、十分な密度の素材を選択して検 出器全体を有感部とし、シャワーのアクティビティ全体 を出力信号の形成に生かす全吸収型に大別される。

サンプリング型のカロリメーターは、一般に全吸収型 より安価に製作でき、20%/ \sqrt{E} (*E* in GeV) 程度のエネ ルギー分解能を持つものが TRISTAN 加速器や LEP 加 速器での実験でも建設・使用されてきた。また、読み出し を細分化したい(高いグラニュラリティを持たせる)意 表 1: 主な無機結晶シンチレーターと大型実験での実用 例。L.O. (発光量) は NaI(T_l) を 100 とした相対値で,記 号 $f \geq s$ は発光時間が短い成分 (fast component) と長い 成分 (slow component) を示す。主な実験名 (Exp.) の 下にカッコつきで示したのは選択された光検出器の略号 で,PD=フォトダイオード,PM=光電子増倍管,APD= アバランシェフォトダイオードである。

	BGO	純 CsI	$CsI(T_l)$	PWO
$\rho~[{\rm g/cm^3}]$	7.13	4.51	4.51	8.3
$X_0 [\mathrm{cm}]$	1.12	1.86	1.86	0.89
$R_M [\mathrm{cm}]$	2.23	3.57	3.57	2.00
$\lambda_{\rm max} \ [{\rm nm}]$	480	310^{f}	560	420^{f}
		420^{s}		425^{s}
$\tau_{\rm decay} \ [\rm ns]$	300	6^f	1300	10^{f}
		35^s		30^s
L.O.	21	1.1^f	165	0.29^{f}
		3.6^{s}		0.083^{s}
Exp.	L3	KTeV	Belle	\mathbf{CMS}
	(PD)	(PM)	(PD)	(APD)

図がある場合も有感部を細かく分割した設計が可能なサ ンプリング型を用いる。その典型的な例が particle flow algorithm を活用してハドロンジェットのエネルギーを再 構成する精度の確保を図るリニアコライダー実験での電 磁カロリメーターである。この、エネルギー分解能よりも グラニュラリティを重視した設計思想に基づくカロリメー ターの既存の例としては、LEP 加速器における ALEPH 実験 [1] のものが挙げられる。

一方,1 GeV 以下のエネルギー領域でも数%以上のエ ネルギー分解能を達成することが要求される場合には全 吸収型のカロリメーターが必要になる。検出体として液 体 Xe を採用した MEG 実験が特異な例で,それ以外の多 くの実験では、限られた体積の中でシャワーを形成する ため高い密度の素材として、無機結晶シンチレーターを 使用している。これまでの素粒子実験における全吸収型 カロリメーターの例では、表1に示すように、BGO、純 CsI、CsI(T_l)、PWOといった無機結晶シンチレーターが 量産され実用に供されてきた。

1970年代終わりに SPEAR 加速器で稼働を始めた Crvstal Ball 測定器は、NaI(T_l) を採用しチャーモニウム崩壊 からくる γのエネルギースペクトラム測定に特化した実 験であったが、1980年代になるとシリコン PIN フォトダ イオード(PIN-PD)の安定供給が可能になり、光電子増 倍管と異なって磁場中で変化しない特性を生かして、結 晶シンチレーターとの組み合わせによる全吸収型カロリ メーターを荷電粒子の運動量測定用ソレノイドの内側に 設置して、前方不感物質の量を低減したセットアップが汎 用のコライダー実験測定器でも可能になった。Belle 実験 の電磁カロリメーターもその系譜に連なるもので、1.5T の磁場を発生する超伝導ソレノイドの内側に設置されて いる。図1にBelleの電磁カロリメーター全体のビーム 軸を含む断面図(r-z 平面図)を示す。前方エンドキャッ プ部に 1152 本, バレル部 6624 本, 後方エンドキャップ 部に 960 本の CsI(T_l) 結晶を使用している。なお, Belle



図 1: Belle 電磁カロリメーターのビーム軸を含む断面図 (r-z 平面図)。バレル部内筒の半径は 1250 mm で、荷電 粒子の飛跡を検出するデバイスの有感領域 17° < θ <150° の範囲に発生した粒子が形成した電磁シャワーのすそま で検出可能となるようエンドキャップ部の CsI(T_l) カウン ターはその外側 12° < θ <157° まで配置されている。

実験の電磁カロリメーターを建設するにあたって行われ た種々の開発研究の内容については,池田仁美氏の博士 論文 [2] に多くの記述があり、この記事で触れきれない詳 細に関してはそちらも参照されたい。

3 Belle 実験の電磁カロリメーター

Belle/Belle II のような, ↑ 領域の電子・陽電子コライ ダー実験での電磁カロリメーターへの要求として特徴的 なのは,非常に広いダイナミックレンジである。B中間 子の崩壊モードの 1/3 は $\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$ を含み、典型的な γ のエネルギーは数十 MeV から数百 MeV 程度であるが, $B^0 \to \pi^0 \pi^0$ のような二体崩壊の π^0 のエネルギーは4 GeV に達する。輻射崩壊から生じる γのエネルギーも低いと ころから高いところまで重要な過程がいくつも関与して おり, $\Sigma^0 \to \Lambda \gamma \, \mathfrak{S} \, \Omega^0_c(2770) \to \Omega^0_c \gamma \, k \ \mathcal{E}$ バリオンの場合 で数十 MeV 程度, $\chi_{c1,c2} \rightarrow J/\psi\gamma$ のようなクオーコニ ウムの場合は数百 MeV, $B \rightarrow K^* \gamma$ に代表される B 中間子の輻射崩壊では 4 GeV に達する。数十 MeV の γ を 検出可能にするには、そのシャワーの一部を捕らえたシ ンチレーター結晶中における数 MeV 程度のエネルギー 損失を雑音から十分に分離せねばならないので,1 チャ ンネルあたりの雑音をエネルギーに換算した値(これを Equivalent Noise Energy, 以下, E.N.E. と記す) は数百 keV 程度に抑える必要がある。一方, 電磁カロリメーター の較正は Bhabha 散乱や $e^+e^- \rightarrow \gamma\gamma$ 事象で行い, KEKB 加速器では θ に依存して最大 8 GeV (SuperKEKB 加速 器ではビームエネルギーが変更され最大7 GeV)の e-, e⁺ または γ が入射する。結晶シンチレーターの発光量 の個体差を考慮すると、光検出器および信号処理エレク トロニクスは最大 10 GeV をレンジの上限と考えて設計 すべき、ということになる。この広いダイナミックレン ジをカバーしながら、Belle 実験の電磁カロリメーターは ハドロン事象中の約5 MeV/ c^2 の $\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$ 質量分解能 と、 $e^+e^- \rightarrow \gamma\gamma$ 事象のエネルギー総和の分解能として 1.7%を得た。以下にその設計を概観する。

全吸収型カロリメーターのエネルギー分解能は、1 GeV 以上の領域では、電磁シャワー中の電子・陽電子・光子の 一部が検出体の外へ逃げる「シャワーの漏れ」の統計的ふ らつきが主な寄与になる。シャワーの漏れの量は、主と して検出体の厚み=シンチレーター結晶の長さを放射長 (radiation length, X_0)換算で表した量で決まる。Belle では長さと断面がそれぞれ 30 cm と約 5.5×5.5 cm²(前 面)の CsI(T_l)結晶を使用しており、結晶の軸が衝突点 付近を向くポインティングジオメトリを実現するために テーパー形状にしている。この長さは 16.1 X_0 に対応す る。LEP 加速器における L3 実験の BGO カロリメーター [3], SPring-8 加速器の LEPS2 ビームラインに設置され た BGO-egg カロリメーター,LHC 加速器における CMS 実験の PWO カロリメーター [4] など,厚みを 20 X_0 あ るいはそれ以上とした実験が多いのと比べると若干短い が,これまでに Belle 実験から多くの論文が出版されて きたことが示すように,B中間子の研究に必要な性能を 確保した上でのぎりぎりの妥協と言えよう。CsI(T_l)結晶 の幅(約5.5 cm)はモリエール半径(R_M)の1.5 倍強の 値に対応し, γ が入射した結晶を中心に5×5本の領域を とれば,側方へのシャワーの漏れが実用上問題にならな いようにエネルギーを再構成することが可能である。

数百 MeV 以下の領域におけるエネルギー分解能は,前 述の E.N.E. に大きく左右され,ボトム・チャームハドロ ンの崩壊から発生する $\pi^0 \rightarrow \gamma \gamma$ を再構成する質量分解 能に直接影響する。E.N.E. 低減には、シンチレーターの 選択、光検出器との相性、読み出しエレクトロニクスの 特性の三つの要素のバランスをとったソリューションを 見出す必要がある。CsI(T_l)はエネルギー損失 MeV あた り約5万光子におよぶ豊富な発光量を誇り、発光波長の ピークエミッション λ_{max} が560 nm と PIN-PD との相性 が非常によい特性を示す。実際, CLEO(-II, -III) に始ま り, Belle と BaBar を含め、これまでに Y 領域で実行さ れた高輝度電子・陽電子衝突実験のすべてで CsI(T_l)の PIN-PD 読み出しが用いられてきた。唯一の弱点は、発 光の減衰時間 au_{decav} が 1.3 μs と長いことからくるパイル アップで, Belle II のように 10³⁶ cm⁻²s⁻¹ に近いルミノ シティの環境では後述するように対策が必要になる。

光検出器は、磁場中で動作し、受光部面積が十分大きく、 組み合わせるシンチレーターの発光波長で高い量子効率 を示し、かつ雑音を低減するためにデバイス容量が適正に 小さいことが求められる。今日でこそ、磁場中で動作し、 単一光子検出すら可能なハイブリッド APD (HPAD) や PPD (Pixel Photon Detector, 浜松ホトニクスの商品名 は Multi Pixel Photon Counter: MPPC) などの半導体光 検出器も入手可能であるが、LHC 加速器における CMS 実 験のPWOカロリメーターを建設するために、5×5mm² のリバース型 APD (浜松ホトニクス製 S8664 型) を量産 する目処が立った時期が 1990 年代後半から 2000 年代初 頭であることを顧みると、Belleの設計を固めた当時は、 磁場中で動作可能で、受光部面積・量子効率とデバイス 容量の三つのパラメーターが必要な水準に達し、安定に 供給されて,現実的な予算の範囲内で調達可能なデバイ スは事実上 PIN-PD に限られていたといえる。PIN-PD は増幅率=1のデバイスなので、定格の電圧を印可した状 態では、出力する信号の温度依存や印可電圧依存は非常 に小さく、長期にわたって安定に動作するし、適した波 長の光に対しては半導体光検出器の利点である 80%以上 の高い量子効率を発揮する。ただし増幅率=1 であること と,400 nm 未満の短波長の光に対しては量子効率が低 いため,E.N.E.を十分小さくするためには,適した波長 で豊富に発光するシンチレーターと組み合わせる必要が ある。

Belle では浜松ホトニクス製の1×2 cm²の面積を持つ S2744-08型の PIN-PD を,一個の CsI(T_l) 結晶に二個取 り付けている。二個の信号は独立に電荷積分型プリアンプ で増幅した後、シェーパー初段でアナログ和をとることに よりハードウエアの冗長性を確保している。この PIN-PD 一個あたりのデバイス容量は80 pFで、後述する読み出 しエレクトロニクスとの組み合わせでは、PIN-PD 二個の 和をとる CsI(T_l) カウンター一本あたり雑音レベルは電 子数で約1000個,一方シンチレーション光の読み出しに より約 5000 個/MeV の電子・正孔対を得るので, E.N.E. は約 200 keV となる。二つの PIN-PD は透明アクリル製 のプレートに接着して一体としたものを、結晶の読み出 し面(後面)にエポキシ樹脂系接着材(ECOBOND24) を用いて接着している。これは、CsI 結晶はわずかに潮解 性があって直接 PIN-PD を接着しにくく、アクリル製プ レートを介した方が安定に固定されるためで、アクリル に若干の吸湿性があることによると考えられている。した がって, 接着工程を行う環境も乾燥している必要があり, PIN-PD のアクリルプレートへの接着は、KEK 富士実験 室 B4 に湿度 15%以下に保った作業室を設置して行った。

この二枚の PIN-PD に十分にシンチレーション光を集 め,結晶内でシンチレーション発光が起きた場所による 読み出し光量の不均一度を抑えるため、CsI(T_l)結晶は厚 み 200 μ m の白色テフロンシート(Goretex)で包む。さ らにその上から厚み 25 μ m のアルミニウム層と厚み 25 μ m の PET 樹脂層を持つアルミナイズドマイラーでアル ミニウム層が内側になるように包むことによって、静電 遮蔽するとともに測定器構造体側と絶縁して読み出しエ レクトロニクス側で一点アースとする。PIN-PD の信号 は、CsI 結晶に固定したアルミニウム製ケース内のプリ アンプで増幅して外に取り出す。CsI カウンターの構造を 図 2 に示す。

既述した通り,全体で 8736 本の CsI(T_l)結晶を使用し, 一本の質量が約5 kg であるから結晶の総重量だけで約44 トンである。これを設計位置に保持する機械的支持構造 も実現は決して簡単なものではなかった。バレル部では薄 肉アルミニウム合金の内筒と強固な SUS 製ブリッジ・補 強棒・外板で作られた外側の構造を,φ方向に72 区画に 分ける位置の薄肉アルミニウム合金製のフィンがつなぎ, たとえていえば自転車の車輪の輪芯とリムの間をスポー



図 2: CsI(T_l) カウンターの構造図。結晶の読み出し面に 二枚の PIN-PD を接着し,プリアンプをおさめたアルミ ケースをとりつけている。CsI 結晶はドリルとタップに よる加工が可能で,デルリン製ヘリサートを介してネジ によりアルミケースを固定する。

クがつなぐような構成にしている。当初、このフィンと 内筒の接合をレーザービーム溶接したものは CsI(T_l) カ ウンターを装填中に溶接部の破壊が進んでいたことが装 填作業終了後に発見され,バレル部構造体の再製作を強 いられたことは幅氏が執筆した高エネルギーニュースの 記事 [5] にも言及されている通りである。全部の CsI(T_i) カウンター,ケーブル,冷却および乾燥空気の配管を取 り出し、再製作したバレル部構造体では、内筒とフィン の接合をフィン先端部を直角に折り曲げてビス止めに変 更した結果、事なきを得て今日に至っている。レーザー ビーム溶接では、溶け込み部の厚みが 0.3 mm 程度しか ない(接合部がかさばらないことが売り文句であったの だから当然だが)こと,破断を防ぐには CsI(T_l) カウン ターを積み込んだときの荷重に対し、広い範囲にわたって 少しずつ変形して応力が分散することが必要だが、溶接 では固着されるため接合部の一端に応力が集中しやすく, いったんどこかで破断が始まると、そのすぐ隣に応力集 中が発生して破断が広がりやすいこと、の二点が互いに 関連して大規模な破壊に至ったと理解されている。事前 にレーザービーム溶接のテストピースを作成し、 引張り 試験機による破断荷重の測定も行われて、強度に余裕が あるはずとの見積もりであったが、その時点では発注側 の物理屋も受注側(IHI)のエンジニアも、CsI 結晶の積 み込み荷重による変形の影響について予見するのは困難 であったと結論づけてよいだろう。エンドキャップ部もの 方向に16分割する位置に薄肉アルミニウム合金製のフィ ンを持ち、前板との接合はレーザービーム溶接を用いた が、こちらはフィンと前板を接合するスパンが1m以下 で、フィンと内筒を接合するスパンが約3mにおよぶバ レル部よりも短く、大きな問題にはならなかった。

Belle 実験において、 $CsI(T_l)$ カウンターが発する信号 を処理した読み出しエレクトロニクスのブロックダイヤ グラムを、図 3 に示す。Belle で用いられた波形整形部



図 3: Belle 電磁カロリメーターの信号処理エレクトロニ クスのブロック図。

(Shaper)は、時定数1 µs と 200 ns の出力を持ち、前者 は CsI(T₁) ごとのエネルギー測定を行う一方で,後者は トリガー判断に用いる。エネルギー測定については、既述 した広ダイナミックレンジをカバーするため, Belle では MQT300A型 QtoT コンバーターに 100 ns 幅のゲートパ ルスを与えると、信号電荷を規格パルスのリーディング エッジとトレーリングエッジの時間差に変換して出力し てくるので, これを FASTBUS 規格の 1877S 型 TDC で 数値化した。MQT300A と 1877S の組み合わせでは, 12 bit の精度を持つ三つのレンジを自動切替するオートレン ジセレクション機能により 18 bit のダイナミックレンジ という要求を満たした。この Belle で用いた読み出しス キームは、SuperKEKB加速器による高ルミノシティがも たらす高レートに耐えられないのはもちろん、ビームバッ クグラウンドの増加に伴うパイルアップに弱く, Belle II では読み出しエレクトロニクスを一新する。

4 Belle II でのソリューション

SuperKEKB加速器・Belle II 測定器の設計を進める上 では、高ルミノシティの達成(とそれに必要なビーム電流 の増加)に伴う高レートの物理事象データをとりこぼしな く記録することはもちろん、付随して増大するビームバッ クグラウンドへの対処が必要不可欠である。SuperKEKB 加速器におけるビームバックグラウンドの見積もりは、 ビームの運動を加速器のシミュレーションコードである SADで計算し、それを GEANT4 で実装した測定器とそ の周辺に配置した機器のジオメトリに渡して、各測定器 コンポーネントにおけるエネルギー損失を計算する方法 をとっている。

SuperKEKB 加速器の運転中に Belle II 測定器に飛来 するビームバックグラウンドの起源としては、ビームガ ス、シンクロトロン放射光、タウシェック効果(バンチ 内で粒子どうしが衝突してリングを周回可能な力学的ロ 径から外れる), Radiative Bhabha 散乱といったものが ある。どんな e+e-加速器でも、完成後に運転開始直後 は、ビームと残留ガスの散乱が問題になるが、ビームチェ ンバー表面からのアウトガスが枯れるとともに減少する。 シンクロトロン放射光とタウシェック効果は、マスク(コ リメーター)の最適化により、最終的に測定器に入射す るものをブロックする解が見出された。最後まで除去が 困難なのは radiative Bhabha 散乱 $(e^+e^- \rightarrow e^+e^-\gamma)$ 散 乱) で、 γ の放出により e^+ または e^- の少なくとも一方 はエネルギーが落ちているため、衝突点の後で通過する 最終収束用電磁石の磁場で曲がりすぎてビームパイプ内 壁に当たりシャワーを作る。これが測定器に降り注ぐの で, ビームバックグラウンドの量が加速器のルミノシティ でスケールするという状況に対峙することになる。した がって、いかにしてビームバックグラウンドに耐えて性 能を確保するかが中心的な課題となる。

最新の見積もりでは、ルミノシティが SuperKEKB 加 速器の設計値である 8×10³⁵ cm⁻²s⁻¹ のとき、CsI(T_l) 結晶の放射線被曝量は、前方エンドキャップのもっとも内 側で 10 Gy/年、その他のエンドキャップ部で数 Gy/年、 バレル部で 0.5 Gy/年程度と予想される。これを単純に CsI(T_l)結晶のシンチレーション発光の減衰時間である 1 μ sの間に生じる CsI(T_l)結晶一本あたりのエネルギー損 失に換算すると、エンドキャップ部で数 MeV、バレル部 でも 1~2 MeV となる。Belle での読み出し方法をそのま ま使用し続けると、バレル部でもパイルアップによる雑 音がこの 1 μ s 中のエネルギー損失と同程度になると予想 され、これは PIN-PD と読み出しエレクトロニクスのみ で決まる E.N.E. の 5 倍から 10 倍にあたり看過できない。

そこで,Belle II の CsI(T_l) カロリメーターでは,波 形サンプリング読み出しを行い,波形フィットによって CsI(T_l) カウンターごとの検出エネルギーに加え信号パル スのタイミングを求めるデジタル信号処理を行うエレク トロニクスを導入する [6]。Belle での読み出しスキーム と,Belle II での読み出しスキームの比較を図4に示す。 今日では,2 MHz のサンプリング周波数で動作する18 bit の ADC が入手可能であり,レンジ選択のメカニズム なしに,必要なダイナミックレンジをカバーできる。

Belle II での読み出しエレクトロニクスアップグレー ドの要である波形フィットは, Shaper, Digitizer に加え てFPGAを搭載した Shaper+DSP ボード上で行う。この ボード上の Shaper 部時定数は,高レート対応のため Belle



図 4: Belle と Belle II の電磁カロリメーターの読み出し スキームの比較。Belle では 100 ns 幅のゲートパルスを MQT300A型 QtoT コンバーターに与え,その信号電荷 =検出エネルギーを記録した。Belle II ではサンプリング 周波数 2 MHz で 18 bit の Digitizer を用いて,波形フィッ トにより検出エネルギーに加えタイミングの情報を得る。

より短縮して 500 ns とした。波形フィットを MINUIT な どを用いて数値的に差分を求めて行ったのでは時間がか かりすぎて間に合わないので、Shaper が出力する信号の 時間発展が解析的な関数で表現できることを用いて連立 一次方程式を解く問題に焼き直して,足し算とかけ算の組 み合わせで解く。そのための変数の値と論理を FPGA に 与えて処理させるのである。この時定数 0.5 µs の Shaper と 2 MHz の Digitizer を装備した Shaper+DSP ボードの プロトタイプは Belle 実験がデータ収集を終了する少し前 に後方エンドキャップ部の一部(1/8)に接続して1fb⁻¹ のデータを収集して試験した。その結果、検出エネルギー が 100 MeV 以上のとき時間分解能は 10 ns で, Belle の 環境ではパイルアップ雑音を 2/3 から 1/2 と小さくでき ることを示した。また、CsI(T_l)カウンター出力信号パル スのタイミング情報も得られるので、トリガーとタイミ ングが一致しない CsI(T₁) カウンターのヒットをとりの ぞく。これにより,ビームバックグラウンドに起因して 物理事象中に残ってくるシャワーの数を1/7に減らすこ とが可能となる見込みである。

Belle II 実験の本番用 Shaper+DSP ボードは VME 3U 規格のフォームファクターで作り,一枚のボードに16 チャ ンネルを接続する。一枚のボードに接続された 16 本の CsI(T_l) カウンターが 4×4 のマトリックスを形成するよ うに接続し,この 16 本のカウンターの時定数 200 ns で波 形整形した出力の和をトリガー論理を形成する最小単位 とする。Shaper+DSP ボード上の FPGA は,波形フィッ トに加えて処理済みの 16 チャンネルの信号を多重化し て Collector モジュールに送る。Collector モジュールは VME クレートに一枚挿入され,当該 VME クレート中の 12 枚の Shaper+DSP ボードのデータをとりまとめて,後 段の COPPER へ送る。全部で 52 台の VME クレートを Belle 測定器構造体の周辺に配置し、VME クレートごと に Collector モジュールが送り出したデータはエレクトロ ニクスハット (測定器の脇にある読み出しエレクトロニ クスを設置するための実験ホール内建屋)内の COPPER で受け、それを中央データ収集システムの初段にあたる イベントビルダーに送る。この一連の読み出しエレクト ロニクスのブロックダイヤグラムを図5に示す。これまで



図 5: Belle II 電磁カロリメーターの信号処理エレクトロ ニクスのブロック図。

に、バレル部向け Shaper+DSP ボードの量産は終わり、 納品後の試験も済ませて、この原稿を書いている時点で は、順次 Belle 測定器構造体まわりに配置した VME ク レートに挿入し、CsI(T_l) カウンターに接続して宇宙線デ ストを準備している。この CsI(T_l) 読み出しエレクトロニ クスの更新は日本(KEK、奈良女大)、ロシア(BINP)、 韓国(漢陽大)のメンバーで進めている。

5 純 CsI によるアップグレード

Belle II 実験では、既述したように Belle 実験の電磁カ ロリメーターを構成する既存の CsI(T_l) 結晶のシンチレー ション光を PIN-PD で読み出すカウンターを用い, 読み 出しエレクトロニクスの改良によって高計数率環境に対 処するが,特にビームバックグラウンドのレベルが高い 前方エンドキャップの結晶シンチレーターを発光時間が 短い純 CsI に置き換えるオプションも検討している。

CsI よりも密度が高い、すなわち $X_0 \ge R_M$ が短かけれ ば、20 X_0 の長さを確保して、結晶を置換した部分に入射 した粒子に対しては、1 GeV 以上の高エネルギー領域で のエネルギー分解能を改善できる。そこで純 CsI 以外の 結晶シンチレーターも検討したが、GSO、LSO、LYSO など、高密度で数十ns 程度の短い発光時間を持ち大光量 と三拍子そろった高性能のシンチレーターは、どれも融点 が 2000°C 前後で,結晶を育成するには原料を投入・溶融 するのにイリジウム製るつぼが必要になる、結晶育成を 酸素がある雰囲気中で行う必要が生じる場合もあり、そ の際は、るつぼの消耗も激しいなど、高コスト要因が多 い。それゆえ Belle II 実験のエンドキャップ部に用いる量 を現実的な額の予算で調達することは困難な状況である。 BGO は発光時間が 300 ns と CsI(T₁) の 1/4 程度なので パイルアップ雑音の除去効果が限定的であろうと考えら る一方, BGO のゲルマニウムを硅素に置換した BSO 結 晶は発光時間が100 ns とじゅうぶん短いものの、シンチ レーターとして機能しない茶色で不透明な異なる相が出 現しやすいので長さ 20 cm に達する大型の結晶インゴッ トを育成する歩留まりの改善が難しいことが判明した。こ うした理由から、エンドキャップ部を置換する結晶シンチ レーターとしては、純 CsI が現実的に可能な解だという 結論に至っている。

純 CsI は、表1 に既述したように、CsI(T_l) と比較し て、速い発光成分の波長が 310 nm と短く、シンチレー ション発光量が数十分の一と少ないので、PIN-PD では E.N.E. を必要な水準まで小さくすることはまったく不可 能である。したがって、適当な増幅率を持つ光検出器と組 み合わせることにより E.N.E. を下げるソリューションを 選択せねばならない。Photopentode は光電陰極と陽極の 間に三段のファインメッシュ型ダイノードを配して合計5 極とした電子管で、口径を2インチとすれば光電子数の 統計は問題にならず, 1.5Tの磁場中でも磁場なしの場合 の1/3程度の増幅率を発揮する。純CsI結晶にとりつけ た試作カウンターを時定数 30 ns と非常に速い波形成形 回路で読み出しても E.N.E. は既存 CsI(T₁) カウンターと 同程度であることを示したため、光検出器のベースライ ンと考えている。一方,コンパクトで一つの CsI 結晶に 複数個を取り付けてハードウエアの冗長性を確保できる メリットを考慮して、増幅機能を持つ半導体光検出器で ある浜松 S8664 型をはじめとした APD も検討と試験を 行っている。400~500 nm では 80%以上の高い量子効率 を発揮するものの 310 nm の波長領域では 25%程度に下 がってしまう、受光部面積が1 cm²の場合でデバイス容 量が270 pFと大きいなど、原理的な難点がいくつか存在 している。したがって 100 倍から 150 倍程度と既存のア プリケーション例で一般的な 50 倍値度よりも高い増幅率 で用いる、短い時定数の波形成形でも信号電荷収集効率 が高いプリアンプを使用する,一つの純 CsI 結晶に 4 つ の APD を取り付けて使うなどの工夫をすべて講じても Photopentode オプションと同程度まで E.N.E. を下げる

のは容易でない,ということがこれまでに得られた知見 である。なお,Belle の CsI(T_l) では T_l のドープ量は数 百 ppm から 1000 ppm 程度であるから結晶内のシャワー の発達は純 CsI と変わらず,したがって純 CsI にする場 合も既存の CsI(T_l) カウンターと同じ形状に仕上げれば 1 GeV 以上の高エネルギー領域では今までと同じ性能を 期待できる。

前方エンドキャップに純 CsI を導入するアップグレー ドには、昨年から Belle II に加わったカナダとイタリア のグループも興味を示し、純 CsI カウンターを量産する 予算はいまだ確定していないが、Photopentode や APD の性能評価や長期安定性の試験、プリアンプ、機械支持 構造の検討、消失エネルギーの制限が必要な崩壊モード における改善の見積もり、コミッショニング時における バックグラウンド量のモニターの検討などを進めている 状況である。

6 まとめ

本稿では、Belle II 実験の電磁カロリメーターについて 述べた。陽子ビーム衝突を前方で待ち構え、単位積分ル ミノシティ当たりに検出されるbハドロンの数が、 $\Upsilon(4S)$ での電子・陽電子コライダーに比して約2000倍に達する LHCb 実験との競争においては, γ , π^0 , η といった中性 粒子の検出とともに、消失エネルギーの制限が必要な B 中間子の崩壊モードの信号抽出を可能とする性能の確保が 至上命題である。CsI(T₁)結晶シンチレーターを PIN フォ トダイオードで読み出す 8736 本のカウンターに, 2MHz のサンプリング周波数と 18bit のダイナミックレンジを 持つ波形サンプリング読み出しエレクトロニクスを組み 合わせるソリューションを採用し、この原稿の執筆時点 では、宇宙線による総合試験を目指し、量産したバレル 部用エレクトロニクスモジュールの試験、実機への組み 込みと接続などの作業を進めている。エンドキャップ部へ の純 CsI の導入は、関連コンポーネントの R&D と物理 へのインパクトおよびコミッショニング時のバックグラ ウンド量のモニターの検討などが進行中である。

参考文献

- D. Decamp *et al.* (ALEPH collaboration), Nucl. Instrum. Meth. **A294** (1990) 121-178, Erratum-ibid. **A303** (1991) 393.
- [2] "Development of the CsI(Tl) Calorimeter for the Measurement of CP Violation at KEK B-Factory";

Hitomi Ikeda, Ph.D Dissertation, Nara Women's
University (Jan. 1999);
http://www.hepl.phys.nara-wu.ac.jp/
thesis/doctor/hitomi/main/

- [3] Richard L. Summer for the L3 collaboration, Nucl. Instrum. Meth. A265 (1988) 252-257.
- [4] Serguei Chatrchyan *et al.* (CMS collaboration), JINST 8 (2013) P09009 and cited articles.
- [5] "Belle 測定器: 20 世紀最後のコライダー検出器", 幅淳二,高エネルギーニュース Vol. 30, No. 3, 170 (2011).
- [6] Edited by Z. Drezal and S. Uno, Belle II Technical Design Report, KEK Report 2010-1, arXiv:1011.0352.